

ΒΙΒΛΙΟΘΗΚΗ "ΕΝΩΣΕΩΣ ΚΑΘΗΓΗΤΩΝ,"

ΑΣΚΗΣΕΙΣ ΦΥΣΙΚΗΣ

ΕΚΔΟΣΙΣ ΔΕΥΤΕΡΑ

ΣΥΝΕΡΓΑΣΙΑ

Α ΜΕΛΕΓΚΟΒΙΤΣ

ΚΑΘΗΓΗΤΟΥ ΕΘΝ. Μ. ΠΟΛΥΤΕΧΝΕΙΟΥ

Θ. ΓΕΡΟΝΤΟΠΟΥΛΟΥ

ΓΥΜΝΑΣΙΑΡΧΟΥ, ΚΑΘΗΓΗΤΟΥ ΜΑΘΗΜΑΤΙΚΩΝ

Σ. ΠΑΠΑΔΑΚΗ

Τ. ΕΠΙΜΕΛ. ΠΑΝΘΜΙΟΥ ΑΘΗΝΩΝ, ΚΑΘΗΓ. ΚΟΛΛΕΓΙΟΥ ΑΘΗΝΩΝ

Χ. ΣΤΥΛΙΑΝΟΠΟΥΛΟΥ

ΚΑΘΗΓΗΤΟΥ ΜΑΘΗΜΑΤΙΚΩΝ

Σ. ΠΑΧΗ

ΚΑΘΗΓΗΤΟΥ ΜΑΘΗΜΑΤΙΚΩΝ

Γ. ΒΟΥΝΑΤΣΟΥ

ΜΗΧΑΝΙΚΟΥ ΕΘΝ. Μ. ΠΟΛΥΤΕΧΝΕΙΟΥ

Γ. ΠΑΤΡΙΚΙΟΥ

ΜΗΧΑΝΙΚΟΥ ΕΘΝ. Μ. ΠΟΛΥΤΕΧΝΕΙΟΥ

ΠΡΟΛΟΓΟΣ

Θ. ΒΑΡΟΠΟΥΛΟΥ

ΚΑΘΗΓΗΤΟΥ ΠΑΝΕΠΙΣΤΗΜΙΟΥ

ΕΠΙΜΕΛΕΙΑ

Δ. ΚΡΕΜΟΥ

ΚΑΘΗΓΗΤΟΥ ΚΟΛΛΕΓΙΟΥ ΑΘΗΝΩΝ

ΕΚΔΟΣΕΙΣ Α. ΚΑΡΑΒΙΑ

ΓΩΝΙΑ ΙΠΠΟΚΡΑΤΟΥΣ - ΡΟΥΖΒΕΛΤ 58

ΑΘΗΝΑΙ 1949

Κα

Διάβασα τὴν συλλογὴν Ἀσκήσεων Φυσικῆς τῆς Ἐνώσεως Καθηγητῶν καὶ ὑπὸ τὴν ἐπιμέλειαν τοῦ κ. Κρέμου. Καίτοι ἄλλοι εἶναι οἱ δυνάμενοι νὰ ἔχουν βαρύνουσαν γνώμην διὰ τὴν ἀξίαν τοῦ ἔργου, ἐν τούτοις ἡ ἰδική μου εἶναι ὅτι τὸ βιβλίον αὐτό, ἐστειρημένον παταγωδῶς τῆς ἐν χρήσει μεγαλοσχημοσύνης, ἔχει ἀξίαν οὐ μικράν.

Ἡ ἐκλογή τῶν ἀσκήσεων εἶναι ἐπιμελεημένη ἀπὸ τὸν συγγραφέα του, ὅσως φαίνεται — καὶ αὐτὸ δὲν εἶναι καὶ τόσον σύνηθες — νὰ ξέρῃ τὴ δουλειά του.

Θὰ ὠφελήσῃ ἀναντιρρήτως τοὺς σπουδάζοντας νέους.

Ἀθῆναι, 10/7/49.

Θ. ΒΑΡΟΠΟΥΛΟΣ
Καθηγητῆς Πανεπισμίου Θεσ/νίκης

2007
3001
373
272

ΕΙΣΑΓΩΓΗ

1. Ἀριθμητικὰ καὶ φυσικὰ ποσά.

Τὰ εἰς τοὺς διαφόρους τύπους καὶ νόμους τῆς Φυσικῆς συναντώμενα ποσὰ εἶναι δύο εἰδῶν : ἀριθμητικὰ καὶ φυσικὰ.

Ἀριθμητικὰ ποσά, ἢ καθαροὶ ἀριθμοί, καλοῦνται ὅσα ἔχουν μόνον μίαν ἀριθμητικὴν τιμὴν χωρὶς νὰ ἐκφράζουσι φυσικὴν τινα ὄντοτητα, χαρακτηρίζουσι δὲ ἀπλῶς μίαν ἀναλογίαν μεταξὺ ἄλλων ποσῶν. Τοιαῦτα ποσὰ εἶναι κατ' ἀρχὴν ὅλοι οἱ ἀριθμητικοὶ συντελεσταὶ οἱ συναντώμενοι εἰς διαφόρους τύπους, ὡς π. χ. ὁ συντελεστὴς $\frac{1}{2}$ εἰς τὸν τύπον τῆς μεταβαλλομένης κινήσεως

$$S = \frac{1}{2} \gamma t^2$$

Εἰς τὸν τύπον τοῦτον ὁ ἀριθμὸς $\frac{1}{2}$ δὲν ἐκφράζει οὔτε διάστημα, οὔτε ἐπιτάχυνσιν, οὔτε χρόνον, ἀπλῶς μεταβάλλει τὴν ἀριθμητικὴν τιμὴν τοῦ ὄρου γt^2 .

Πλὴν τῶν ἀριθμητικῶν συντελεστῶν τοιαῦτα ποσὰ εἶναι οἱ τριγωνομετρικοὶ ἀριθμοὶ (ἡμ, συν κλπ.), αἱ ἀπόλυτοι τιμαὶ τῶν γωνιῶν, ὁ ἀριθμὸς $\pi = 3,14$ κλπ.

Φυσικὰ ποσὰ καλοῦνται ἀντιθέτως ὅσα ἐκτὸς τῆς ἀριθμητικῆς τῶν τιμῆς ἔχουν ἀνάγκην καὶ ἄλλων γνωρισμάτων διὰ νὰ καθορίσουν μίαν φυσικὴν ἔννοιαν. Οὕτω τὸ διάστημα (S) μιᾶς κινήσεως εἶναι τελείως ἀκαθόριστον ὅταν ἀποδωθῇ εἰς αὐτὸ ἀπλῶς μία ἀριθμητικὴ τιμὴ χωρὶς νὰ συνοδευθῇ καὶ ἀπὸ ἄλλα καθοριστικὰ στοιχεῖα τῆς τιμῆς ταύτης.

Κατ' αὐτὸν τὸν τρόπον ὅταν λέγομεν ὅτι διάστημά τι ἔχει τιμὴν $S=5$, ἢ ὅτι ἡ μᾶζα ἐνὸς σώματος εἶναι $m=5$, ἔχομεν τελείως ἀσαφῆ εἰκόνα τῶν δύο τούτων ἐννοιῶν, καθ' ὅσον ἄλλο ἐκφράζει ὁ ἀριθμὸς 5 εἰς τὸ διάστημα καὶ ἄλλο εἰς τὴν μᾶζαν.

Πρὸς τοῦτο πρέπει νὰ εἰσαχθοῦν καὶ ἄλλα στοιχεῖα καθορίζοντα ἐπακριβῶς τὴν φύσιν τῶν διαφόρων ἀριθμητικῶν τιμῶν. Οὕτω αἱ ἔννοιαι $S=5$ καὶ $m=5$ γίνονται σαφέστεραι διὰ τῆς εἰσαγωγῆς τῶν ἐννοιῶν τῆς διαστάσεως ἐκάστου φυσικοῦ ποσοῦ, ὅπου ὁ ὅρος διάστασις ἐκφράζει τὴν φύσιν ἐκάστου μὴ ἀριθμητικοῦ ποσοῦ. Οὕτω δυνάμεθα νὰ διαχωρίσωμεν τὰς δύο ἀνωτέρω ἐκφράσεις φυσικῶν ποσῶν λέγοντες ὅτι εἰς μὲν τὴν

πρώτην περίπτωσιν ὁ ἀριθμὸς 5 ἐκφράζει διάστημα εἰς δὲ τὴν δευτέραν μᾶζαν (ποσὸν ὕλης). Τοῦτο δὲ συμβολικῶς διατυπῶνται ὡς ἑξῆς:

$$S = 5 L, \text{ καὶ } m = 5 M$$

ὅπου τὰ γράμματα L καὶ M, καθορίζοντα ἀντιστοίχως τὸ διάστημα καὶ τὴν μᾶζαν ὁρίζουν λεπτομερέστερα τὴν φύσιν τῶν δύο ἀριθμῶν.

Κατ' αὐτὸν τὸν τρόπον αἱ διαστάσεις εἰς τὴν Φυσικὴν ἀποτελοῦν τὸ καθορίζον τὴν φύσιν ἐκάστου φυσικοῦ ποσοῦ στοιχείου.

Συνήθως λαμβάνονται πάντοτε ὡς θεμελιώδεις αἱ διαστάσεις αἱ καθορίζουσαι τὴν μᾶζαν, τὸ μῆκος καὶ τὸν χρόνον, ὅποτε αἱ διαστάσεις ὅλων τῶν ἄλλων ποσῶν ἅτινα εἶναι οὔτε μᾶζα, οὔτε μῆκος, οὔτε χρόνος ἐκφράζονται ὡς συναρτήσεις τῶν τριῶν θεμελιωδῶν.

Συμβολικῶς αἱ διαστάσεις μάζης ἀποδίδονται διὰ τοῦ γράμματος M, αἱ μήκους διὰ τοῦ L, καὶ αἱ τοῦ χρόνου διὰ T.

Ἡ ἀπλουστάτη μέθοδος δι' ἧς δύνανται νὰ εὑρεθοῦν αἱ διαστάσεις ἑνὸς οἰουδήποτε φυσικοῦ ποσοῦ εἶναι ἡ χρησιμοποίησις τοῦ ἀπλουστάτου τύπου, τοῦ συνδέοντος τὸ εἰσέτι ἀκαθόριστον ποσὸν μὲ ἄλλα γνωστῶν διαστάσεων, εἰς τὸν ὁποῖον ἀντικαθίστανται τὰ σύμβολα τῶν διαστάσεων ἀπὸ φυσικῆς ἀπόψεως ποσῶν διὰ τῶν διαστάσεών των.

Οὕτω πρὸς εὔρεσιν τῆς φύσεως τῆς ἐννοίας ταχύτητος (v), ἤτοι πρὸς εὔρεσιν τῶν διαστάσεών της, λαμβάνομεν τὸν τύπον

$$v = \frac{S}{t}$$

ὅποτε αἱ διαστάσεις τῆς ταχύτητος (συμβολικῶς [v]) θὰ εὑρεθοῦν δι' ἀντικαταστάσεως τῶν S καὶ t διὰ τῶν γνωστῶν τῶν διαστάσεων, ὅποτε ἔχομεν

$$[v] = \frac{[S]}{[t]}$$

ὅπου εἶναι [S] = L, καὶ [t] = T, ἔξ ὧν ἔχομεν :

$$[v] = \frac{L}{T}$$

ἤτοι ἀπλούστερα

$$[v] = LT^{-1}$$

Ἡ συμβολικὴ αὕτη παράστασις [v] = LT⁻¹ μᾶς λέγει ὅτι ἄλλη εἶναι ἡ φύσις τῆς ταχύτητος, ἄλλη ἢ τοῦ χρόνου [t] = T.

άλλη ή του διαστήματος $[S] = L$ κλπ. και ότι έκαστον ποσόν ὅπερ ἔχει διαστάσεις $L T^{-1}$ εἶναι ὁπωσδήποτε ποσόν ἐκφράζον ταχύτητα και μόνον.

Κατ' ἀντίστοιχον τρόπον αἱ διαστάσεις τῆς ἐπιταχύνσεως (γ) εὐρίσκονται ἐκ τοῦ τύπου

$$S = 1/2 \gamma t^2$$

διὰ λύσεως ὡς πρὸς γ :

$$\gamma = \frac{2S}{t^2}$$

$$\gamma = \frac{[S]}{[t^2]}$$

τοῦ 2 παραλειπομένου ἀπὸ ἀπόψεως διαστάσεων ὡς ὄντος καθαροῦ ἀριθμοῦ (ἴτοι $[2] = 1$), ὁπότε εὐρίσκομεν :

$$\gamma = \frac{L}{T^2}$$

$$\boxed{\gamma = L T^{-2}}$$

2. Μονάδες φυσικῶν ποσῶν.

Ἐκαστον φυσικὸν ποσὸν ἐκτὸς τοῦ μέτρου τῆς ἀριθμητικῆς τιμῆς του και τῶν διαστάσεων του χαρακτηρίζεται και ἀπὸ μίαν χρησιμοποιουμένην μονάδα, ἣτις λαμβάνεται ὡς μέτρον συγκρίσεως.

Αἱ διάφοροι ἐκάστοτε χρησιμοποιούμεναι μονάδες εἶναι διαφορετικαὶ δι' ἐκάστην διάστασιν και αἱ μονάδες συνθέτων φυσικῶν ποσῶν εἶναι συναρτήσεις τῶν μονάδων τῶν ἀπλῶν θεμελιωδῶν διαστάσεων.

Εἰς τὰς συνήθεις θεωρητικὰς μετρήσεις τῆς Φυσικῆς λαμβάνονται ὡς θεμελιώδεις μονάδες διὰ τὰ M , L και T τὸ γραμμαρίον μάζης (gr), τὸ ἑκατοστόμενον (cm) και τὸ δευτερόλεπτον τῆς ὥρας (sec), ὁπότε τὸ σύστημα τοῦτο χρησιμοποιούμενον και διὰ τὴν ἐκφρασιν τῶν μονάδων ἄλλων πλέον πολυπλόκων ἐννοιῶν καλεῖται Σύστημα $C. G. S.$ (ἐκ τῶν ἀρχικῶν ψηφίων τῶν λέξεων *centimètre, gramme, seconde*).

Οὕτω δυνάμεθα νὰ εὐρωμεν τὰς εἰς τὸ σύστημα $C. G. S.$ μονάδας οἰουδήποτε φυσικοῦ ποσοῦ, ἐργαζόμενοι ὡς και με τὰς διαστάσεις, ὁπότε διὰ τὴν ταχύτητα (v) και τὴν ἐπιταχύνσιν (γ) ἔχομεν :

$$v = \frac{S}{t}, \quad v_{cgs} = \frac{cm}{sec} \quad \eta \quad v_{cgs} = cm \cdot sec^{-1}$$

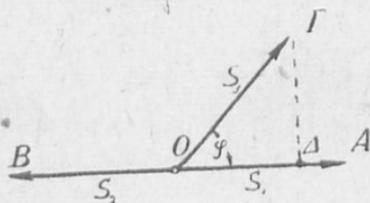
$$\gamma = \frac{2S}{t^2}, \quad \gamma_{\text{cgs}} = \frac{\text{cm}}{\text{sec}^2} \quad \eta \quad \gamma_{\text{cgs}} = \text{cm} \cdot \text{sec}^{-2}$$

Πλήν τῶν θεμελιωδῶν τούτων μονάδων τοῦ συστήματος cgs χρησιμοποιοῦνται καὶ ἄλλαι, ὡς π. χ. διὰ τὸ μῆκος τὸ μέτρον (m), τὸ χιλιόμετρον (Km), τὸ χιλιοστόμετρον (mm), τὸ μικρὸν ($\mu = 10^{-3}$ cm), τὸ Ångström ($\text{Å} = 10^{-8}$ cm), κλπ., ὡς εἰς τὸν οἰκτεῖον πίνακα φαίνεται.

3. Διανυσματικὰ ποσά.

Πολλὰ φυσικὰ ποσὰ δὲν δύνανται νὰ ὀρισθοῦν ἐπακριβῶς διὰ τῆς ἀριθμητικῆς τιμῆς των καὶ τῶν μονάδων καὶ διαστάσεων, ὡς τοῦτο γίνεται καταφανές διὰ τοῦ κατωτέρω παραδείγματος:

Ἐστωσαν δύο ἴσα κατὰ τὸ μέτρον διαστήματα, τὰ $S_1 = 5$ cm καὶ $S_2 = 5$ cm ἔχοντα ἀρχὴν κοινὴν (O) καὶ πέρατα ἀντιστοίχως τὰ A καὶ B (ἴδ. σχ. α). Τὰ διαστήματα ταῦτα εἶναι προφανῶς διάφορα, καθ' ὅσον τὸ μὲν ἐν κατευθύνεται πρὸς τὰ δεξιὰ, τὸ



Σχ. α.

δ' ἕτερον πρὸς τ' ἀριστερά, ἐνῶ ἐκ τῶν συμβολικῶν ἐκφράσεων $S_1 = 5$ cm καὶ $S_2 = 5$ cm φαίνονται ὡς νὰ ἦσαν ἴσα.

Τοιαῦτα ποσά, χαρακτηριζόμενα ἐκτὸς τῶν ἄλλων καὶ ἀπὸ ὠρισμένην διεύθυνσιν, φοράν, ἀρχὴν καὶ πέρασ καλοῦνται διανυσματικὰ ποσά. Πρὸς διάκρισιν τούτων λαμβάνεται ὡς θεμελιώδης μία ὠρισμένη φορά (χαρακτηριζομένη ὡς θετικὴ) ὡς πρὸς τὴν ὁποίαν συγκρίνονται αἱ φοραὶ τῶν ἄλλων. Οὕτω, εἰς τὸ ἀνωτέρω παράδειγμα, λογιζομένης ὡς θετικῆς τῆς φορᾶς τοῦ OA τὰ διαστήματα S_1 καὶ S_2 διακρίνονται ἀλλήλων καθ' ὅσον θὰ ἐκφράζωνται πλέον μὲ βάσιν τὴν ὠρισμένην φοράν ὡς ἑξῆς:

$$S_1 = 5 \text{ cm}$$

$$S_2 = -5 \text{ cm}$$

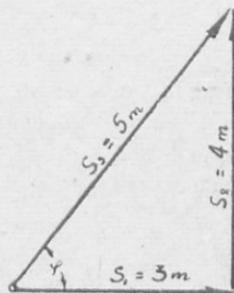
ὁπότε τὸ κατὰ τὸ μέτρον ἴσον πρὸς ταῦτα διάστημα S_3 θ' ἀποδοθῆ διὰ τῆς ἐκφράσεως

$$S_3 = \frac{(O\Delta)}{\sin\varphi}$$

ἐνῶ, μὴ ὑπολογιζομένης τῆς φορᾶς τὰ τρία ταῦτα διαστήματα, διάφορα μεταξύ των, θ' ἀπεδίδοντο ὡς ἴσα $S_1=S_2=S_3=5$ cm.

Πλὴν τοῦ διαστήματος διανυσματικὰ ποσὰ εἶναι ἡ ταχύτης (v), ἡ ἐπιτάχυνσις (γ), ἡ δύναμις (F), ἡ ῥοπὴ δυνάμεων (P) κλπ.

Ἡ γνῶσις ἐνὸς ποσοῦ ἂν εἶναι διανυσματικὸν ἢ ὄχι εἶναι ἀπαραίτητος εἰς τὰς ἀσκήσεις καθ' ὅσον αἱ πράξεις ἐπὶ τῶν ποσῶν τούτων εἶναι διάφοροι τῶν πράξεων τῶν μὴ διανυσματικῶν ποσῶν (μονομέτρων). Οὕτω προσθέτοντες τὰ διαστήματα $S_1=3$ m καὶ $S_2=4$ m σχηματίζοντα ὀρθὴν γωνίαν (ἴδ. σχ. β), θὰ προκύψῃ τὸ διάστημα $S_3=5$ m, σχηματίζον γωνίαν (φ) μετὰ τὸ S_1



Σχ. β.

καὶ ὄχι διάστημα ἄλλο $S' = 4 + 3 = 7$ m ὡς θὰ ἔδιδε ἡ ἀλγεβρική πρόσθεσις τῶν τιμῶν τῶν S_1 καὶ S_2 .

4. Τεχνικὴ τῆς λύσεως τῶν ἀσκήσεων.

I. Ἔνα λυθῆν μία ἀσκήσις Φυσικῆς πρέπει κατ' ἀρχὴν μὲ προσοχὴν νὰ καθορισθοῦν τὰ δεδομένα καὶ τὰ ζητούμενα ποσὰ ἵνα ἐκλεγοῦν κατόπιν οἱ κατάλληλοι τύποι οἱ συνδέοντες ὅλα ταῦτα. Ἡ ἀρχικὴ αὐτὴ ἐργασία εἶναι ἀπαραίτητος καθ' ὅσον ἡ πρόχειρος ἀνάγνωσις μιᾶς ἐκφωσίσεως δίδει τὴν ἐντύπωσιν ὅτι τὰ δεδομένα εἶναι ὀλιγότερα τῶν πραγματικῶν.

Οὕτω π.χ. εἰς τὴν ἀσκήσιν «Κινητὸν ἀναχωρεῖ ἕκ τινος σημείου μὲ ἀρχικὴν ταχύτητα v_0 καὶ ἐπιβράδυνσιν γ . Πότε θὰ ἡρεμίση;» δίδονται τρία γνωστὰ στοιχεῖα καὶ ὄχι μόνον δύο (v_0 καὶ γ), ἤτοι ἡ ἀρχικὴ ταχύτης v_0 , ἡ ἐπιβράδυνσις γ καὶ ἡ τελικὴ ταχύτης του $v=0$. Τὸ τελευταῖον τοῦτο δεδομένον εὐρίσκεται εἰς τὴν φράσιν «... πότε θὰ ἡρεμίση» ἐξ ἧς συμπεραίνομεν ὅτι ἡ τελικὴ ταχύτης, εἰς τὴν ἡρεμίαν, θὰ εἶναι μηδενικὴ.

Ὁμοίως εἰς τὴν ἀσκήσιν «Ρίπτεται πρὸς τὰ ἄνω βαρὺ σῶμα μὲ ἀρχικὴν ταχύτητα v_0 καὶ ἐπι-

βραδύνουν τῆς βαρύτητος g . Πότε θὰ ἐπα-
νέλθῃ εἰς τὸ ἔδαφος;» δίδονται πάλιν τρία στοιχεῖα,
ἤτοι ἡ ἀρχικὴ ταχύτης v_0 , ἡ ἐπιβράδυνσις g καὶ τὸ διάστημα S
(τιμῆς $S=0$), καθ' ὅσον τὸ συνολικῶς διανυθὲν διάστημα ὑπὸ
τοῦ σώματος ὅταν τοῦτο ἐπανεέλθῃ εἰς τὴν θέσιν ἀναχωρήσεώς
του θὰ ἔξῃ, ὡς διανυσματικὸν ποσόν, τιμὴν μηδενικὴν, ἤτοι
ὠρισμένην ἀπολύτως διὰ τὴν ἄσκησιν.

II. Μετὰ τὸν καθορισμὸν τῶν δεδομένων καὶ ζητουμένων
ἐκλέγονται οἱ περιέχοντες τὰ ποσὰ ταῦτα τύποι τῆς Φυσικῆς καὶ
λύονται ὡς πρὸς τὰ ζητούμενα ἐκπεφρασμένα διὰ γραμμάτων,
χωρὶς νὰ γίνῃ ἀντικατάστασις τῶν συμβόλων διὰ τῶν ἀριθμητικῶν
τῶν τιμῶν.

Οὕτω ἔστω ὡς παράδειγμα ἡ ὁμοία πρὸς τὴν ἀνωτέρω ἄσκη-
σις μὲ ὠρισμένα ἀριθμητικὰ δεδομένα: «Κινητὸν ἀναχω-
ρεῖ ἔκ τινος σημείου μὲ ἀρχικὴν ταχύτητα
 22 cm/sec καὶ ἐπιβράδυνσιν 2 cm/sec^2 . Πότε θὰ
ἤρῃ εἰς τὴν θέσιν;». Ἴνα εὗρωμεν τὴν λύσιν θεωροῦμεν τὰ δεδομένα
καὶ τὰ ζητούμενα:

ἀρχικὴ ταχύτης	$v_0 = 22 \text{ cm/sec}$
ἐπιβράδυνσις	$\gamma = 2 \text{ cm/sec}^2$
τελικὴ ταχύτης	$v = 0 \text{ cm/sec}$
ζητούμενος χρόνος	$t = ;$ (ἄγνωστος)

Ἀκολουθῶς βλέπομεν ὅτι τὰ στοιχεῖα ταῦτα (v_0 , γ κλπ.) συν-
δέονται εἰς τὴν κινητικὴν διὰ τοῦ τύπου

$$v = v_0 - \gamma t \quad (1)$$

Ἀλλὰ δὲν ἀντικαθιστοῦμεν ποτὲ τὸν τύ-
πον, ὡς πολλακίς γίνεται, ἀπ' εὐθείας, ὥστε
ὁ (1) νὰ γίνῃ

$$0 = 22 - 2t$$

εἰ μὴ μόνον λύομεν τοῦτον ὡς πρὸς τὸν ἄγνωστον (t) διατη-
ροῦντες τὰ σύμβολα ὅπως ἔχουν, ὥστε ὁ τύπος (1) νὰ λάβῃ τὴν
μορφήν

$$t = \frac{v_0 - v}{\gamma} \quad (2)$$

ὁπότε προβαίνομεν ἀκολουθῶς εἰς τὴν ἀντικατάστασιν τῶν τι-
μῶν τῶν v , v_0 κλπ. ὡς κατωτέρω θὰ ἴδωμεν.

III. Ἀκολουθῶς, ὅταν διὰ τῶν ἀνωτέρω ὁ δεδομένος τύπος
λάβῃ μορφήν ἐξισώσεως λελυμένης ὡς πρὸς τὸν ἄγνωστον γίνεται
ἡ ἀντικατάστασις τῶν συμβόλων δις εἰς τὸν αὐτὸν τύπον. Ἀφ'

ένος ἢ ἀντικατάστασις γίνεται διὰ τῶν ἀριθμητικῶν τιμῶν, ἀφ' ἑτέρου διὰ τῶν μονάδων των, ὅποτε εὐρίσκεται τὸ τελικὸν ποσὸν τελείως καθωρισμένον.

Οὕτω, ἐκ τοῦ ἀνωτέρω τύπου (2) ἔχομεν :

$$t = \frac{22 - 0}{2} \frac{\frac{\text{cm}}{\text{sec}} - \frac{\text{cm}}{\text{sec}}}{\frac{\text{cm}}{\text{sec}^2}}$$

ὅποτε ἐκτελοῦντες τὰς πράξεις, ἀφ' ἑνὸς εἰς τὰς ἀριθμητικὰς τιμὰς, ἀφ' ἑτέρου εἰς τὰ σύμβολα (γνωστοῦ ὄντος, ὅτι $\text{cm} - \text{cm} = \text{cm}$, $\text{cm} + \text{cm} = \text{cm}$ καὶ γενικῶς $L \pm L = L$, $M \pm M = M$ κλπ.), εὐρίσκομεν :

$$t = \frac{22}{2} \frac{\frac{\text{cm}}{\text{sec}}}{\frac{\text{cm}}{\text{sec}^2}}$$

$$t = 11 \frac{\frac{\text{cm}}{\text{sec}} \cdot \frac{\text{sec}^2}{\text{cm}}}{\text{cm}}$$

$$t = 11 \frac{\cancel{\text{cm}}}{\cancel{\text{sec}}} \cdot \frac{\text{sec} \cdot \text{sec}}{\cancel{\text{cm}}}$$

$$\boxed{t = 11 \text{ sec}}$$

ὅποτε τοῦ τελικοῦ ποσοῦ εὐρίσκεται ἡ ἀριθμητικὴ τιμὴ καὶ ἡ ἀντίστοιχος μονὰς τῆς, ἐπιβεβαιωμένης τῆς ὀρθότητος τῆς λύσεως ἐκ τῆς προκυπτούσης καταλλήλου διὰ τὸ ζητούμενον ποσὸν μονάδος. Ἐν συνόψει δὲ ἡ ἀκολουθητέα πορεία εἶναι :

I. Καθορισμὸς δεδομένων καὶ ζητουμένων.

II. Ἀλγεβρικὴ λύσις τῶν καταλλήλων τύπων ὡς πρὸς τὰ ζητούμενα.

III. Ἀντικατάστασις τῶν ἀλγεβρικῶς εὐρεθέντων ἀγνώστων.

Ἡ τεχνικὴ αὕτη τῆς λύσεως τῶν ἀσκήσεων ἔχει μεγίστην σημασίαν καὶ ἀπλοποιεῖ πολὺ τὰς ἀσκήσεις ἰδίως ὅταν αἱ μονάδες τῶν διαφόρων φυσικῶν ποσῶν δὲν εἶναι τοῦ αὐτοῦ συστήματος, ὅποτε δύναται νὰ λυθῇ οἰαδήποτε ἀσκήσις χωρὶς νὰ γίνῃ προηγουμένως μετατροπὴ τῶν διαφόρων μονάδων εἰς μονάδας τοῦ αὐτοῦ συστήματος.

VIII

ὡς δυνάμεθα νὰ ἴδωμεν εἰς τὸ κατωτέρω παράδειγμα ἀσκήσεως:

«Σ ὦμα μάζης 242 Kg ἀναχωρεῖ ἐκ τῆς ἡρεμίας δεχόμενον σταθερὰν δύναμιν 441 Kg*. Ζητεῖται: εἰς πόσον χρόνον θὰ διανύσῃ διάστημα 981 m».

Πρὸς τοῦτο θεωροῦμεν κατ' ἀρχὴν τὰ δεδομένα καὶ τὰ ζητούμενα:

μᾶζα	$m = 242 \text{ Kg}$
δύναμις	$F = 441 \text{ Kg}^*$
διάστημα	$S = 981 \text{ m}$
χρόνος	$t = ;$ (ἄγνωστος)

ἐν συνεχείᾳ, ἀναλογιζόμενοι ὅτι ἡ κίνησις θὰ εἶναι ἐπιταχυνόμενη, ὡς ἐκ τῆς ὑπάρξεως σταθερᾶς δυνάμεως, ἔχομεν

$$S = \frac{\gamma t^2}{2}$$

ὅποτε λύοντες ὡς πρὸς τὸ ζητούμενον (t) εὐρίσκομεν:

$$t = \sqrt{\frac{2S}{\gamma}}$$

ἢ

$$t = \sqrt{\frac{2mS}{F}}$$

καθ' ὅσον εἶναι $\gamma = F/m$.

Ἐν συνεχείᾳ ἀντικαθιστοῦμεν τὰ ποσὰ m, S κλπ., ἔχοντες ὑπ' ὄψιν ὅτι ἂν ἡ ἀσκήσις εἶναι ὀρθῶς λελυμένη θὰ πρέπει νὰ εὐρωμεν διὰ τὸν χρόνον (t) μονάδες χρόνου, καθ' ὅσον εἶναι $[t] = T$. Οὕτω δὲ κατ' ἀρχὴν εὐρίσκομεν

$$t = \sqrt{\frac{2 \cdot 242 \cdot 981}{441}} \sqrt{\frac{\text{Kg} \cdot \text{m}}{\text{Kg}^*}}$$

καὶ μετατρέποντες τὰ Kg εἰς gr, τὰ Kg* εἰς dynes καὶ τὰ m εἰς cm, σημειοῦντες ἀπλῶς τὰς πράξεις, εὐρίσκομεν:

$$t = \sqrt{\frac{2 \cdot 242 \cdot 10^3 \cdot 981 \cdot 10^2}{441 \cdot 981 \cdot 10^3}} \sqrt{\frac{\text{gr} \cdot \text{cm}}{\text{dynes}}}$$

ὅπερ, ἐπειδὴ $1 \text{ dyne} = 1 \text{ gr} \cdot \text{cm} \cdot \text{sec}^{-2}$, δύναται νὰ γραφῆ:

$$t = \sqrt{\frac{2 \cdot 242 \cdot 10^3 \cdot 981 \cdot 10^2}{441 \cdot 981 \cdot 10^3}} \sqrt{\frac{\text{gr} \cdot \text{cm}}{\text{gr} \cdot \text{cm} \cdot \text{sec}^{-2}}}$$

$$t = \sqrt{\frac{484 \cdot 10^2}{441}} \sqrt{\text{sec}^2}$$

$$t = \frac{22 \cdot 10}{21} \sqrt{\text{sec}^2}$$

$$t = 1,05 \text{ sec}$$

³ Αντιθέτως διὰ τὴν εὐρεθῆ τὸ ἄγνωστον τοῦτο δι' ἀπ' εὐθείας ἀντικαταστάσεως τῶν τιμῶν θὰ ἔπρεπε δι' ἕκαστον ποσὸν νὰ ἐκτελέσωμεν πολλὰς πράξεις, ἵνα ὅλα τὰ ποσὰ ἐκφρασθοῦν εἰς τὸ σύστημα C. G. S. Τοῦτο δὲ ἀπαιτεῖ πολὺ χρόνον καὶ αὐξάνει τὰ δυνάμενα νὰ ἐμφανισθοῦν σφάλματα, χωρὶς προσέτι νὰ ἐπιβραδύνει καὶ τὴν ὀρθότητα τῆς λύσεως ὡς ἐπιτυγχάνεται μὲ τὴν ὡς ἄνω μέθοδον, ὅπου ἡ εὐρεσις τῶν sec διὰ τὸ t ἀποτελεῖ τρόπον τινὰ ἐπαλήθευσιν τοῦ προβλήματος.

5. Γενικαὶ παρατηρήσεις ἐπὶ τῆς λύσεως ἀσκήσεων.

Πλὴν τῆς ἐφαρμογῆς τῆς ἀνωτέρω ἀναλυθείσης γενικῆς πορείας δεόν πάντοτε νὰ λαμβάνονται ὑπ' ὄψιν αἱ ἑξῆς παρατηρήσεις :

I. Οὐδέποτε ἐπιτρέπεται ἡ εὐρεσις ποσοῦ μὴ ζητουμένου κατὰ τὴν πορείαν τῆς λύσεως μιᾶς ἀσκήσεως. Οὕτω εἰς τὴν ἀσκήσιν «Δύναμις 5 dynes ἐνεργεῖ ἐπὶ μάζης 11 gr. Πόσον θὰ εἶναι τὸ ἐντὸς χρόνου 11 sec διὰ νυθὲν διάστημα;» δὲν ἐπιτρέπεται νὰ εὐρωμεν πρῶτον τὴν ἐπιτάχυνσιν ἣν προκαλεῖ ἡ δύναμις καὶ ἀκολούθως ἐκ τῆς ἐπιταχύνσεως τὸ διάστημα, ἀλλ' ἀπ' εὐθείας τὸ διάστημα μὲ μίαν τελικὴν σχέσιν ὡς ἑξῆς :

$$\begin{aligned} \text{ἔστωσαν } F &= 5 \text{ dynes} \\ m &= 11 \text{ gr} \\ t &= 11 \text{ sec} \\ S &= ; \text{ (ἄγνωστον)} \end{aligned}$$

¹ Ἐκ τῶν σχέσεων

$$\frac{F}{m} = \gamma \text{ καὶ } S = \frac{\gamma t^2}{2}$$

εὐρίσκομεν :

$$S = \frac{Ft^2}{2m}$$

$$S = \frac{5 \cdot 11^2}{2 \cdot 11} \frac{\text{dynes} \cdot \text{sec}^2}{\text{gr}}$$

$$S = 27,5 \frac{(\text{gr} \cdot \text{cm} \cdot \text{sec}^{-2}) \cdot \text{sec}^2}{\text{gr}}$$

$$S = 27,5 \text{ cm}$$

ἐνῶ ἂν εὐρίσκαμε πρῶτον τὴν ἐπιτάχυνσιν καὶ κατόπιν τὸ διάστημα θὰ εἶχαμε σφαλμα ἀνεξαορτήτως τῆς θελήσεώς μας, ὡς ἐκ τῆς ἀτελείας τῆς διαιρέσεως, διότι θὰ ἦτο :

$$\gamma = \frac{F}{m} = \frac{5}{11} = 0,4545 \dots \frac{\text{cm}}{\text{sec}^2}$$

καὶ

$$S = \frac{1}{2} \gamma t^2 = \frac{0,4545}{2} \cdot 11^2 = 27,49725 \text{ cm}$$

ἀντὶ 27,5 cm.

II. Αἱ ἐκλεγόμεναι μονάδες νὰ εἶναι τοιαῦται ὥστε τὰ διαφορα ποσὰ ν' ἀποδίδονται δι' ἀριθμῶν οὔτε πολὺ μικρῶν οὔτε πολὺ μεγάλων, ἐκτὸς ἐὰν δὲν ὑπάρχουν πρὸς τοῦτο κατάλληλοι μονάδες ἢ ἐὰν ζητῆται νὰ ἀποδωθῇ ἐν ποσὸν εἰς ὠρισμένον σύστημα.

Οὕτω π. χ. διάστημα $S = 12,5 \text{ Km}$ οὐδέποτε θ' ἀποδωθῇ εἰς cm ($S = 1250000 \text{ cm}$), ἐκτὸς ἐὰν ζητῆται νὰ ἀποδωθῇ εἰς τὸ σύστημα cgs, ὅποτε θὰ γραφῇ $S = 1,25 \cdot 10^6 \text{ cm}$.

Π Ι Ν Α Κ Ε Α'
ΤΩΝ ΚΥΡΙΩΤΕΡΩΝ ΤΥΠΩΝ ΤΗΣ ΦΥΣΙΚΗΣ

Α'. ΚΙΝΗΤΙΚΗ

1. Κίνησης ομαλή (s =διάστημα, v =ταχύτης, t =χρόνος):

$$s=vt, \quad v=\frac{s}{t}, \quad t=\frac{s}{v}$$

2. Κίνησης ομαλῶς μεταβαλλομένη (v_0, s_0 =ἀρχική ταχύτης καὶ διάστημα, γ =ἐπιτάχυνσις):

$$v=v_0 \pm \gamma t, \quad s=v_0 t \pm \frac{1}{2} \gamma t^2, \quad s=s_0 \pm v_0 t \pm \frac{1}{2} \gamma t^2$$

3. Κίνησης μεταβαλλομένη με ἐπιτάχυνση β' τάξεως (b):

$$\gamma=\gamma_0 \pm bt, \quad v=v_0 \pm \gamma_0 t \pm \frac{1}{2} bt^2, \quad S=S_0 \pm v_0 t \pm \frac{1}{2} \gamma_0 t^2 \pm \frac{1}{6} bt^3$$

4. Ὅμαλή κυκλική κίνησης (T =περίοδος, N =συχνότης, ω =γων. ταχύτης):

$$N=\frac{1}{T}, \quad v=\omega r, \quad v=\frac{2\pi r}{T}, \quad v=2\pi r N$$

Β'. ΣΤΑΤΙΚΗ

5. Συνισταμένη (Σ) δυνάμεων (φ =γωνία μεταξύ τῶν δυνάμεων F_1 καὶ F_2):

$$\Sigma = \sqrt{F_1^2 + F_2^2 + 2F_1 F_2 \cos \varphi}$$

6. Συνθήκη ἰσορροπίας δυνάμεων:

$$\vec{F}_1 + \vec{F}_2 + \vec{F}_3 + \dots + \vec{F}_n = 0$$

7. Σχέσεις παραλλήλων δυνάμεων (l_1 =ἀπόστασις τῆς F_1 ἀπὸ τῆς συνισταμένης):

$$F_1 l_1 = F_2 l_2$$

8. Ροπή ὡς πρὸς σημεῖον (l =ἀπόστασις τῆς δυνάμεως F ἀπὸ ἀκινήτου σημείου):

$$P = Fl$$

9. Συνισταμένη ροπών :

$$P = \sqrt{P_1^2 + P_2^2 + 2P_1P_2 \cos\varphi}$$

Γ'. ΔΥΝΑΜΙΚΗ

10. Ἀξίωμα ἀδρανείας (σχέσις m , F , γ) :

$$\frac{F}{m} = \gamma$$

11. Ἀξίωμα δράσεως καὶ ἀντιδράσεως (F = δρῶσα δύναμις, $-m\gamma$ = δύναμις ἐξ ἀντιδράσεως) :

$$F + (-m\gamma) = 0$$

12. Ἀξίωμα διαλυτικὸν (γ = συνισταμένη ἐπιτάχυνσις, $\gamma_1, \gamma_2, \gamma_3, \dots$ = ἐπὶ μέρους ἐπιταχύνσεις) :

$$\gamma = \gamma_1 + \gamma_2 + \gamma_3 + \dots$$

13. Νόμος παγκοσμίας ἔλξεως - Newton (m_1, m_2 = μᾶζαι, F = ἐμφανιζομένη δύναμις, r = ἀπόστασις μαζῶν, K = σταθερά) :

$$F = K \frac{m_1 m_2}{r^2}$$

14. Ἐπιτάχυνσις τῆς βαρύτητος (M, R = μᾶζα καὶ ἀκτίς τῆς Γῆς) :

$$g = \frac{KM}{R^2}$$

15. Σχέσεις βάρους καὶ μάζης :

$$B = mg$$

16. Κίνησις βλημάτων :

α) Μέγιστον ὕψος βλήματος κινουμένου κατακορύφως πρὸς τὰ ἄνω καὶ ἀντίστοιχος χρόνος (v_0 = ἀρχικὴ ταχύτης) :

$$h = \frac{v_0^2}{2g}, \quad t = \frac{v_0}{g}$$

β) Βλῆμα ριπτόμενον ὑπὸ γωνίαν φ (x = ὀριζόντιον μῆκος, y = κάθετον ὕψος) :

$$x = v_0 t \cos\varphi$$

$$y = v_0 t \sin\varphi - \frac{1}{2} g t^2$$

γ) Βεληνεκές :

$$x = \frac{v_0^2 \sin 2\varphi}{g}$$

✓ δ) Μέγιστον κατακόρυφον ύψος :

$$y = \frac{v_0^2 \eta \mu^2 \varphi}{2g}$$

✓ ε) Προβολαί της άρχικης ταχύτητος (ώς πρὸς τοὺς ἄξονας x, y) :

$$v_x = v_0 \sigma \upsilon \nu \varphi$$

$$v_y = v_0 \eta \mu \varphi$$

✓ 17. Κεκλιμένον επίπεδον (B=βάρος, φ=γωνία κλίσεως, F=κινοῦσα δύναμις, γ=ἐπιτάχυνσις) :

$$F = B \eta \mu \varphi, \quad \gamma = g \eta \mu \varphi$$

✓ 18. Μηχανή τοῦ Atwood (B=βάρος ἀρχικόν, β=πρόσθετον βάρος) :

$$\gamma = \frac{\beta g}{2B + \beta}$$

19. Ἔργον (F=δύναμις, S=μετατόπισις, φ=γωνία μεταξὺ F καὶ S) :

$$W = \vec{F} \cdot \vec{S}$$

$$W = F \cdot S \cdot \sigma \upsilon \nu \varphi$$

20. Ἴσχυς (W=ἔργον, t=χρόνος) :

$$J = \frac{W}{t}, \quad J = \frac{FS \sigma \upsilon \nu \varphi}{t}$$

21. Θέσει ἐνέργεια :

$$E_\theta = F \cdot S$$

22. Κινητική ἐνέργεια (ρύμη) :

$$E_k = \frac{1}{2} m v^2$$

23. Ἀρχὴ διατηρήσεως τῆς μηχανικῆς ἐνεργείας :

$$E_\theta + E_k = E'_\theta + E'_k = E''_\theta + E''_k = \dots$$

24. Γενικὴ ἔκφρασις τοῦ ἀξιώματος διατηρήσεως τῆς ἐνεργείας (E=ἐνέργεια, m=μάζα, c=ταχύτης τοῦ φωτός) :

$$m + E = u \text{ (σταθ.)}$$

$$E = mc^2 \text{ (τύπος τοῦ Einstein)}$$

25. Φυγόκεντρος δύναμις ($\gamma_k =$ κεντρομόλος επιτάχυνσις, $v =$ γραμμική ταχύτης περιστροφῆς, $r =$ ακτίς):

$$F = \gamma_k \cdot m, \quad F = \frac{mv^2}{r}, \quad F = \frac{4\pi^2 mr}{T^2}$$

26. Βάρος Σ σώματος εἰς γεωγραφικὸν πλάτος φ (συναρτήσῃ τοῦ βάρους B καὶ τῆς φυγοκέντρου του δυνάμεως F εἰς τὸν ἴσημερινόν):

$$\Sigma = \sqrt{B^2 + (F^2 - 2BF) \sin^2 \varphi}$$

27. Ἀπλαῖ μηχαναὶ ($F_2 =$ ὑπερνικουμένη δύναμις, $F_1 =$ προσφερομένη δύναμις):

α) Μοχλὸς ($l_1, l_2 =$ μοχλοβραχίονες):

$$F_2 = \frac{F_1 l_1}{l_2} \quad F_1 = F_2 = \frac{B}{2}$$

β) Ἐλευθέρᾳ τροχαλίᾳ:

$$F_2 = 2F_1$$

γ) Πολύσπαστον n ἐλευθέρων τροχαλιῶν:

$$F_2 = 2nF_1$$

δ) Κοχλίας βήματος h ($R =$ ακτίς τοῦ ζεύγους):

$$F_2 = \frac{4\pi R F_1}{h}$$

ε) Σφήν ($\varphi =$ ἄνοιγμα τοῦ σφηνός):

$$F_2 = \frac{F_1}{2\eta \mu \frac{\varphi}{2}}$$

28. Εὐπάθεια ζυγοῦ ($\lambda =$ μῆκος φάλαγγος, $H =$ βάρος τοῦ ζυγοῦ, $h =$ ἀπόστασις τοῦ κέντρου βάρους ἀπὸ τὸ ὑπομόχλιον, $\beta =$ πρόσθετον βάρος, $\varphi =$ κλίσις):

$$\epsilon\varphi\varphi = \frac{\beta\lambda}{Hh}$$

29. Μαθηματικὸν ἐκκρεμὲς ($T =$ περίοδος, $l =$ μῆκος):

$$T = 2\pi \sqrt{\frac{l}{g}}$$

30. Ροπή ἀδρανείας ($m =$ περιστρεφόμενη μᾶζα, $r =$ ἀπόστα-

σής της από τὸ σημεῖον περιστροφῆς, ω' =γωνιῶδης ἐπιτάχυν-
σις, P =ροπή ζεύγους):

$$K = m_1 r_1^2 + m_2 r_2^2 + m_3 r_3^2 + \dots, \quad K = \frac{P}{\omega'}$$

31. Ροπή ἀδρανείας κυλίνδρου (r =ἄκτις κυλίνδρου):

$$K = \frac{1}{2} m r^2$$

32. Ροπή ἀδρανείας σφαίρας (r =ἄκτις σφαίρας):

$$K = \frac{2}{5} m r^2$$

33. Φυσικὸν ἐκκρεμές (l =ἀπόστασις τοῦ κέντρου βάρους ἀπὸ τοῦ σημείου ἐξαρτήσεως):

$$T = 2\pi \sqrt{\frac{K}{mgl}}$$

34. Ἐλαστικότης ἔλξεως (l =μῆκος, λ =ἐπιμήκυνσις, S =τομή, F =δύναμις, E =μέτρον ἐλαστικότητος):

$$\lambda = \frac{Fl}{ES}$$

35. Ἐλαστικότης στρέψεως (φ =γωνία στρέψεως, P =δύνα-
μις τοῦ ζεύγους, ρ =ἄκτις τοῦ ζεύγους, R =ἄκτις τοῦ κυλίνδρου, l =μῆκος τοῦ κυλίνδρου, F =μέτρον στρέψεως):

$$\varphi = \frac{4P\rho l}{\pi FR^4}$$

36. Θεώρημα κρούσεως (v_1, v_2 =στοιχεῖα πρὸ τῆς κρού-
σεως, v_1', v_2' =στοιχεῖα μετὰ τὴν κρούσιν):

$$\frac{1}{2} m_1 v_1^2 + \frac{1}{2} m_2 v_2^2 = \frac{1}{2} m_1 v_1'^2 + \frac{1}{2} m_2 v_2'^2$$

$$m_1 v_1 + m_2 v_2 = m_1 v_1' + m_2 v_2'$$

37. Τριβὴ (F =δύναμις τριβῆς, P =δύναμις συμπίεσεως, η =συντελεστὴς τριβῆς, φ =γωνία ἀρχῆς τῆς ὀλισθήσεως):

$$F = P\eta, \quad \eta = e\varphi\varphi$$

Δ'. ΥΔΡΟΣΤΑΤΙΚΗ

38. Ἀρχὴ τοῦ Pascal (P =πίεσις, F =δυνάμεις, S =ἐπι-
φάνειαι):

$$P = \frac{F_1}{S_1} = \frac{F_2}{S_2} = \frac{F_3}{S_3} = \dots$$

25. Φυγόκεντρος δύναμις (γ_{κ} = κεντρομόλος επιτάχυνσις, v = γραμμική ταχύτης περιστροφῆς, r = ἀκτίς):

$$F = \gamma_{\kappa} \cdot m, \quad F = \frac{mv^2}{r}, \quad F = \frac{4\pi^2 mr}{T^2}$$

26. Βάρος Σ σώματος εἰς γεωγραφικὸν πλάτος φ (συναρτήσῃ τοῦ βάρους B καὶ τῆς φυγόκεντροῦ του δυνάμεως F εἰς τὸν ἴση-μερινόν):

$$\Sigma = \sqrt{B^2 + (F^2 - 2BF) \sin^2 \varphi}$$

27. Ἀπλαῖ μηχαναὶ (F_2 = ὑπερνικουμένη δύναμις, F_1 = προσφερομένη δύναμις):

α) Μοχλὸς (l_1, l_2 = μοχλοβραχίονες):

$$F_2 = \frac{F_1 l_1}{l_2} \quad F_1 = F_2 = \frac{B}{2}$$

β) Ἐλευθέρᾳ τροχαλίᾳ:

$$F_2 = 2F_1$$

γ) Πολύσπαστον n ἐλευθέρων τροχαλιῶν:

$$F_2 = 2nF_1$$

δ) Κοχλίας βήματος h (R = ἀκτίς τοῦ ζεύγους):

$$F_2 = \frac{4\pi R F_1}{h}$$

ε) Σφήν (φ = ἄνοιγμα τοῦ σφήνός):

$$F_2 = \frac{F_1}{2\eta\mu \frac{\varphi}{2}}$$

28. Εὐπάθεια ζυγοῦ (λ = μῆκος φάλαγγος, H = βάρος τοῦ ζυγοῦ, h = ἀπόστασις τοῦ κέντρου βάρους ἀπὸ τὸ ὑπομόχλιον, β = πρόσθετον βάρος, φ = κλίσις):

$$\varepsilon\varphi\varphi = \frac{\beta\lambda}{Hh}$$

29. Μαθηματικὸν ἐκκρεμές (T = περίοδος, l = μῆκος):

$$T = 2\pi \sqrt{\frac{l}{g}}$$

30. Ροπή ἀδρανείας (m = περιστρεφόμενη μᾶζα, r = ἀπόστα-

σίς της ἀπὸ τὸ σημεῖον περιστροφῆς, ω' =γωνιάδης ἐπιτάχυνσις, P =ροπή ζεύγους) :

$$K = m_1 r_1^2 + m_2 r_2^2 + m_3 r_3^2 + \dots, \quad K = \frac{P}{\omega'}$$

31. Ροπή ἀδρανείας κυλίνδρου (r = ἄκτις κυλίνδρου) :

$$K = \frac{1}{2} m r^2$$

32. Ροπή ἀδρανείας σφαίρας (r = ἄκτις σφαίρας) :

$$K = \frac{2}{5} m r^2$$

33. Φυσικὸν ἐκκενρῆς (λ = ἀπόστασις τοῦ κέντρου βάρους ἀπὸ τοῦ σημείου ἐξαρθήσεως) :

$$T = 2\pi \sqrt{\frac{K}{mg\lambda}}$$

34. Ἐλαστικότης ἔλξεως (l = μῆκος, λ = ἐπιμήκυνσις, S = τομῆ, F = δύναμις, E = μέτρον ἐλαστικότητος) :

$$\lambda = \frac{Fl}{ES}$$

35. Ἐλαστικότης στρέψεως (φ = γωνία στρέψεως, P = δύναμις τοῦ ζεύγους, ρ = ἄκτις τοῦ ζεύγους, R = ἄκτις τοῦ κυλίνδρου, l = μῆκος τοῦ κυλίνδρου, F = μέτρον στρέψεως) :

$$\varphi = \frac{4P\rho l}{\pi FR^4}$$

36. Θεώρημα κρούσεως (v_1, v_2 = στοιχεῖα πρὸ τῆς κρούσεως, v_1', v_2' = στοιχεῖα μετὰ τὴν κρούσιν) :

$$\frac{1}{2} m_1 v_1^2 + \frac{1}{2} m_2 v_2^2 = \frac{1}{2} m_1 v_1'^2 + \frac{1}{2} m_2 v_2'^2$$

$$m_1 v_1 + m_2 v_2 = m_1 v_1' + m_2 v_2'$$

37. Τριβὴ (F = δύναμις τριβῆς, P = δύναμις συμπίεσεως, η = συντελεστὴς τριβῆς, φ = γωνία ἀρχῆς τῆς ὀλισθήσεως) :

$$F = P\eta, \quad \eta = \epsilon\varphi\varphi$$

Δ'. ΥΔΡΟΣΤΑΤΙΚΗ

38. Ἀρχὴ τοῦ Pascal (P = πίεσις, F = δυνάμεις, S = ἐπιφάνειαι) :

$$P = \frac{F_1}{S_1} = \frac{F_2}{S_2} = \frac{F_3}{S_3} = \dots$$

39. Ὑδραυλικὸν πιεστήριον :

$$F_2 = \frac{F_1 S_2}{S_1}$$

40. Ὑδροστατικὴ πίεσις P (h =ὑψος ἀπὸ τῆς ἐλευθ. ἐπιφανείας, ϵ =εἶδ. βάρους τοῦ ὑγροῦ) :

$$P = h\epsilon$$

41. Θεμελιῶδες θεώρημα τῆς ὑδροστατικῆς :

$$P = \epsilon (h_2 - h_1)$$

42. Ἀρχὴ τοῦ Ἀρχιμήδους (A =ἄνωσις, V =ἐκτοπιζόμενος ὄγκος, ϵ =εἶδ. βάρους τοῦ ὑγροῦ) :

$$A = \epsilon V$$

43. Πυκνότης - Εἰδικὸν βάρους :

$$d = \frac{m}{V}, \quad \epsilon = \frac{B}{V}, \quad \epsilon = dg$$

44. Συγκοινωνοῦντα δοχεῖα :

$$\frac{h_1}{h_2} = \frac{\epsilon_2}{\epsilon_1}$$

45. Ἀνύψωσις ἐντὸς τριχοειδῶν (νόμος τοῦ Jurin) :

$$h = \frac{2\alpha}{rdg}$$

Ε'. ΥΔΡΟΔΥΝΑΜΙΚΗ

46. Θεώρημα τοῦ Bernouilli :

$$\frac{P_1}{dg} + h_1 + \frac{v_1^2}{2g} = \frac{P_2}{dg} + h_2 + \frac{v_2^2}{2g}$$

47. Νόμος τοῦ Poiseuille (Q =παροχή, r =ἄκτις τομῆς, P =πίεσις, l =μῆκος σωλῆνος, η =συντελεστὴς ἰξώδους) :

$$Q = \frac{\pi r^4 P}{8\eta l}$$

48. Ἀριθμὸς τοῦ Reynolds (d =πυκνότης, v =ταχύτης ροῆς, r =ἄκτις τομῆς) :

$$R = \frac{dvr}{\eta}$$

ΣΤ'. ΑΕΡΟΣΤΑΤΙΚΗ

49. Νόμος τῶν Boyle - Mariotte :

$$p_1 v_1 = p_2 v_2$$

50. Μίξις ἀερίων :

$$p v = p_1 v_1 + p_2 v_2 + \dots + p_n v_n$$

51. Ἐξίσωσις ἀεραντλίας (p_0 = ἀρχικὴ πίεσις, V = ὄγκος κυλίνδρου, n = ἀριθμὸς παλινδρομῶν) :

$$P_n = p_0 \left(\frac{V}{V + v} \right)^n$$

Ζ'. ΘΕΡΜΟΤΗΣ

52. Σχέσις θερμότητος - θερμοκρασίας (T = θερμοκρασία, Q = θερμότης, C = θερμοχωρητικότητα) :

$$T = \frac{Q}{C}$$

53. Θερμομετρικαὶ κλίμακες (T = ἀπόλυτος, t_c = Κελσίου, t_R = Reumer, t_F = Fahrenheit) :

$$T = t_c + 273$$

$$t_R = \frac{4}{5} t_c$$

$$t_F = \frac{9}{5} t_c + 32$$

54. Γραμμικὴ διαστολὴ (λ = γραμμικὸς συντελ. διαστολῆς, Λ_t = τελικὸν μῆκος, Λ_a = ἀρχικὸν μῆκος, t = μεταβολὴ θερμοκρασίας) :

$$\Lambda_t = \Lambda_a (1 + \lambda t)$$

55. Ἐπιφανειακὴ διαστολὴ (σ = συντελεστὴς ἐπιφανειακῆς διαστολῆς) :

$$S_t = S_a (1 + \sigma t), \quad \sigma = 2\lambda + \lambda^2, \quad \sigma \approx 2\lambda$$

56. Κυβικὴ διαστολὴ στερεῶν (κ = συντελ. κυβικ. διαστολῆς) :

$$V_t = V_a (1 + \kappa t)$$

$$\kappa = 3\lambda + 3\lambda^2 + \lambda^3, \quad \kappa \approx 3\lambda, \quad \kappa \approx \frac{3\sigma}{2}$$

57. Διαστολή υγρών (κ_{φ} = φαινομεν. συντελεστής, κ_{α} = απόλυτος, κ_{σ} = συντελ. διαστολής του δοχείου):

$$\kappa_{\alpha} = \kappa_{\varphi} + \kappa_{\sigma}$$

58. Διαστολή των αερίων (Νόμος του Gay Lussac):

$$V_t = V_{\alpha} \left(1 + \frac{t}{273} \right)$$

$$P_t = P_{\alpha} \left(1 + \frac{t}{273} \right)$$

59. Νόμος των τελείων αερίων:

$$PV = RT \quad (\text{δι' } \dot{\epsilon}\nu \text{ mol})$$

$$PV = nRT \quad (\text{διὰ } n \text{ mol})$$

60. Ειδική θερμότης:

$$\epsilon = \frac{Q}{m(t_2 - t_1)}$$

61. Θερμοχωρητικότητα:

$$C = \epsilon m$$

62. Άτομικαί - μοριακαί θερμότητες (α = άτομικόν βάρος, μ = μοριακόν βάρος):

$$\epsilon_{\alpha} = \epsilon \cdot \alpha$$

$$\epsilon_{\mu} = \epsilon \cdot \mu$$

63. Νόμος του Dalton:

$$P_v = P_v' + P_v''$$

64. Ταχύτης εξατμίσεως (S = επιφάνεια, F = μέγιστη τάσις, f = στιγμιαία τάσις, H = ατμοσφ. πίεσις, k = σταθερά):

$$v = \frac{kS(F-f)}{H}$$

65. Άνηγμένα ποσά (T_x , P_x , V_x = κρίσιμα ποσά):

α) Άνηγμένη θερμοκρασία:

$$\tau = \frac{T}{T_x}$$

β) Άνηγμένη πίεσις:

$$\pi = \frac{P}{P_x}$$

γ) Ἀνηγμένος ὄγκος :

$$\omega = \frac{V}{V_x}$$

66. Νόμος πραγματικῶν ἀερίων (Van der Waals) :

$$\left(\pi + \frac{3}{\omega^2}\right) \left(\omega - \frac{1}{3}\right) = \frac{8\tau}{3}$$

67. Ὄσμωτική πίεσις (m =διαλυθεῖσα μάζα, R =σταθερὰ ἀερίων, T =ἀπόλ. θερμοκρασία, μ =μοριακὸν βάρους τοῦ m , V =ὄγκος διαλύματος) :

$$P = \frac{mRT}{\mu V}$$

68. Πρῶτον θερμοδυναμικὸν ἀξίωμα (Meyer - Joule) :

$$W = \eta Q$$

69. Ἀδιαβατικὴ μεταβολὴ ἀερίου :

$$p_1 V_1^\gamma = p_2 V_2^\gamma$$

$$\gamma = C_p / C_v$$

70. Δεύτερον θερμοδυναμικὸν ἀξίωμα - Carnot (Q' =μετατρέψιμος εἰς ἔργον θερμότης, Q =συνολικὴ θερμότης) :

$$Q' = Q \left(\frac{T_2 - T_1}{T_2} \right)$$

71. Τρίτον θερμοδυναμικὸν ἀξίωμα (Nerst) - Στοιχειώδης τροπὴ (Ἐντροπία) :

$$S = \frac{Q}{T}, \quad S_{T=0} = 0$$

72. Στοιχειῶδες ποσὸν (quantum) ἐνεργείας (E =ἐνέργεια, h =σταθερὰ τοῦ Plank, ν =συχνότης) :

$$E = h\nu$$

73. Διάδοσις θερμότητος δι' ἀγωγῆς (Fourier) :

$$Q = \kappa \frac{S(t_2 - t_1)}{\Lambda}$$

74. Θερμοκρασία ψυχόμενης ράβδου εἰς ἀπόστασιν x ἀπὸ σημείου θερμοκρασίας t_0 :

$$t = t_0 \cdot e^{-ax}$$

75. Ἀπόψυξις θερμοῦ σώματος :

$$v = \frac{d\theta}{dt} = -k(\theta_2 - \theta_1)$$

Η'. ΑΚΟΥΣΤΙΚΗ

76. Ταχύτης ήχου ἐντὸς στεροῦ (Newton) :

$$v = \sqrt{\frac{E}{d}}$$

77. Ταχύτης ήχου ἐντὸς ἀερίων (Laplace) :

$$v = \sqrt{\frac{p}{d}} \cdot \gamma$$

78. Συχνότης σειρήνος (v_1 = συχνότης περιστροφῆς, v_2 = ἀριθμὸς ὀπῶν) :

$$N = v_1 \cdot v_2$$

79. Σχέσεις ταχύτητος, μήκους κύματος καὶ συχνότητος :

$$\lambda = vT, \quad \lambda = \frac{v}{N}$$

80. Συχνότης χορδῆς :

$$N = \frac{1}{2\lambda r} \sqrt{\frac{f}{\pi d}}$$

81. Συχνότης ήχου ἀνοικτοῦ σωλήνος :

$$N = \frac{v}{2\Lambda}, \quad N = \frac{nv}{2\Lambda}$$

82. Συχνότης ήχου κλειστοῦ σωλήνος :

$$N = \frac{v}{4\Lambda}, \quad N = \frac{(2n-1)v}{4\Lambda}$$

Θ'. ΟΠΤΙΚΗ

83. Στοιχειῶδες ποσὸν φωτὸς (quantum φωτὸς ἢ φωτόνιον) :

$$E = hv$$

84. Μᾶζα φωτονίου :

$$m = \frac{hv}{c^2}$$

85. Μέτρησις τῆς ταχύτητος τοῦ φωτός :

α) Κατὰ Roemer :

$$c = \frac{S}{t_1 - t_2}$$

β) Κατὰ Fizeau :

$$c = 4SNv$$

γ) Διὰ τῆς ἀποπλανήσεως :

$$c = \frac{v^2}{\epsilon\phi\phi}$$

86. Φωτομετρικαὶ σχέσεις (Φ=φωτ. ροή, I=ἰσχύς, ε=φωτισμός, e=λαμπρότης, φ=στερεὰ γωνία) :

$$I = \frac{\Phi}{\phi}, \quad I = \frac{\Phi_{ολ}}{4\pi}$$

$$\epsilon = \frac{\Phi}{S}, \quad e = \frac{I}{S}$$

87. Σχέσεις ἰσχύων καὶ ἀποστάσεων πηγῶν :

$$\frac{I_1}{\lambda_1^3} = \frac{I_2}{\lambda_2^3}$$

88. Ἀριθμὸς εἰδώλων εἰς ὑπὸ γωνίαν ἐπίπεδα κάτοπτρα :

$$r = \frac{360}{\phi^{\circ}} - 1$$

89. Σφαιρικὰ κάτοπτρα :

α) Σχέσεις ἑστιακῆς ἀποστάσεως καὶ ἀκτῖνος καμπυλότητος :

$$\epsilon = \frac{1}{2} \rho$$

β) Σχέσεις ἀποστάσεως ἀντικειμένων καὶ εἰδώλων :

$$\frac{1}{\epsilon} = \frac{1}{\pi} + \frac{1}{\pi'}$$

γ) Σχέσεις μεγεθῶν καθέτων πρὸς τὸν κύριον ἄξονα :

$$A'B' = \frac{AB \cdot \pi'}{\pi}$$

δ) Σχέσεις μεγεθῶν παραλλήλων πρὸς τὸν κύριον ἄξονα :

$$A'B' = \frac{AB \cdot \pi'^2}{\pi^2}$$

90. Διάθλασις :

$$n = \frac{\eta\mu\pi}{\eta\mu\delta}, \quad n = \frac{c_1}{c_2}$$

91. Όλική ανάκλασις - Όρική γωνία :

$$\eta\mu\omega = \frac{1}{\pi}$$

92. Πρίσματα :

$$E = \pi + \pi' - A$$

$$E \simeq (n - 1) A$$

93. Έλαχίστη έκτροπή :

$$n = \frac{\eta\mu \frac{E+A}{2}}{\eta\mu \frac{A}{2}}$$

94. Σχέσις έστιακής απόστασεως φακοῦ καὶ στοιχείων τούτου :

$$\frac{1}{\varepsilon} = (n-1) \left(\frac{1}{R_1} + \frac{1}{R_2} \right)$$

95. Ίσος φακοῦ :

$$F = \frac{1}{\varepsilon}$$

96. Σχέσεις μεγεθῶν αντικειμένων καὶ εἰδώλων διὰ φακῶν :

α) Καθέτων :

$$A'B' = \frac{AB \cdot \pi'}{\pi}$$

β) Παραλλήλων :

$$A'B' = \frac{AB \cdot \pi'^2}{\pi^2}$$

97. Μεγέθυνσις ἀπλοῦ μικροσκοπίου :

$$\mu = \frac{\vartheta}{\vartheta'}$$

98. Μεγέθυνσις συνθέτου μικροσκοπίου :

$$\mu = \frac{\lambda \cdot \alpha}{\varepsilon_1 \cdot \varepsilon_2}$$

99. Μέτρησις μήκους κύματος φωτός διὰ τῶν κατοπτρῶν τοῦ Fresnel :

$$\lambda = \frac{x \cdot \varepsilon\varphi\varphi}{v}$$

100. Μέτρησης μήκους κύματος φωτός δια τῶν φραγμάτων :

$$\lambda = \frac{\alpha \cdot \eta \mu \varphi}{\nu}$$

101. Γωνία πολώσεως (Brewster) :

$$\epsilon \varphi \pi = n$$

102. Στροφική πόλωση :

$$\alpha = \frac{[\alpha] \cdot \lambda \cdot \beta}{1000}$$

Ι'. ΣΤΑΤΙΚΟΣ ΗΛΕΚΤΡΙΣΜΟΣ

103. Νόμος ἠλεκτροστατικῶν ἐλξεων (Coulomb) :

$$F = \pm K \frac{Q_1 \cdot Q_2}{r^2}$$

104. Ἡλεκτρικὴ πυκνότης :

$$\sigma = \frac{Q}{S}$$

105. Ἔνταση ἠλεκτρικοῦ πεδίου :

$$H = \frac{F}{Q}$$

106. Δυναμικὸν πεδίου καὶ ἀγωγοῦ :

$$V = \frac{W}{Q}, \quad V = \frac{Q}{C}$$

107. Χωρητικότης ἀγωγοῦ :

$$C' = \frac{Q}{V}$$

108. Χωρητικότης σφαιρικοῦ πυκνωτοῦ :

$$C = k \frac{S}{4\pi d}$$

109. Σχέσις εἰδικῆς ἐπαγωγικῆς ἰκανότητος (k) καὶ δείκτου διαθλάσεως (n) - Νόμος τοῦ Maxwell :

$$k = n^2$$

110. Σύνδεσις πυκνωτῶν ἐν σειρᾷ :

$$\frac{1}{C} = \frac{1}{c_1} + \frac{1}{c_2} + \frac{1}{c_3} + \dots, \quad C = \frac{c}{\nu}$$

111. Σύνδεσις πυκνωτῶν ἐν παραλλήλῳ :

$$C = C_1 + C_2 + C_3 + \dots, \quad C = \nu c$$

112. Σύνδεσις μικτῆ ὁμοίων πυκνωτῶν (ν =ἀριθ. πυκνωτῶν ἐκάστης σειρᾶς, μ =ἀριθμὸς σειρῶν) :

$$C = \frac{\mu c}{\nu}$$

113. Ἡλεκτρικὴ ἐνέργεια πυκνωτοῦ :

$$W = \frac{1}{2} CV^2, \quad W = \frac{Q^2}{2C}$$

ΙΑ'. ΔΥΝΑΜΙΚΟΣ ΗΛΕΚΤΡΙΣΜΟΣ

114. Σχέσεις ἐντάσεως ρεύματος, ποσότητος καὶ χρόνου :

$$I = \frac{Q}{t}$$

115. Ἡλεκτρικὴ ἀντίστασις :

$$R = \rho \frac{l}{\sigma}$$

116. Νόμος τοῦ Ohm :

$$I = \frac{V}{R}, \quad I = \frac{V\sigma}{\rho l}$$

117. Ἐντασις ρεύματος εἰς κύκλωμα τροφοδοτούμενον ὑπὸ ἠλεκτρ. στήλης (ν , r , n =ἠλεκτρογενετική δύναμις, ἐσωτερικὴ ἀντίστασις καὶ ἀριθμὸς στοιχείων, R =ἐξωτερικὴ ἀντίστασις) :

α) Στήλη ἐν σειρᾷ :

$$I = \frac{\nu n}{R + nr}$$

β) Στήλη ἐν παραλλήλῳ :

$$I = \frac{\nu}{R + \frac{r}{n}}$$

118. Σχέσεις ἠλεκτρ. ἔργου καὶ ἰσχύος (Q =ἠλεκτρ. ποσότης, V =διαφορὰ δυναμικοῦ, W =ἔργον, J =ἰσχύς, t =χρόνος, Θ =θερμότης, η =μηχανικὸν ἰσοδύναμον θερμότητος) :

$$W = QV, \quad W = IVt, \quad W = IQR$$

$$W = I^2Rt, \quad \Theta = \frac{I^2Rt}{\eta} \quad (\text{Νόμος του Joule})$$

$$J = IV, \quad J = I^2R$$

119. Ἡλεκτρόλυσις (m =ἠλεκτρολυομένη μάζα, σ =σθένος, A =ἄτομικὸν βάρος ἰόντος):

$$m = \frac{A \cdot I \cdot t}{96510 \cdot \sigma}$$

120. Ταχύτης ἠλεκτρονίου (m, e =μάζα καὶ φορτίον ἠλεκτρονίου, V =διαφ. δυναμικοῦ):

$$v = \sqrt{\frac{2eV}{m}}$$

121. Συχνότης ἀκτίνων Roentgen (h =σταθερὰ τοῦ Planck, ν =συχνότης):

$$\nu = \frac{eV}{h}$$

IV. ΗΛΕΚΤΡΟΜΑΓΝΗΤΙΣΜΟΣ

122. Σχέσεις μαγνητικῶν ποσῶν (M =μαγν. μάζα, F =δύναμις, H, B =ἐντάσεις μαγνητικοῦ πεδίου, Φ =μαγν. ροή, P =μαγνητ. ροπή, J =μαγνήτισις, V =ὄγκος μαγνήτου, S =τομή):

$$F = K \frac{M_1 M_2}{r^2}, \quad H = \frac{F}{M}, \quad H = \frac{\Phi}{S}$$

$$P = Ml, \quad J = \frac{P}{V}, \quad \mu = \frac{B}{H}, \quad \kappa = \frac{J}{H}$$

123. Νόμος τοῦ Laplace:

$$F = k \frac{I \cdot m \cdot ds \cdot \eta \mu \varphi}{r^2}$$

124. Νόμος τῶν Biot-Savart:

$$F = k \frac{2Im}{r}$$

125. Ἐντάσις πεδίου ἐντὸς σωληνοειδοῦς:

$$H = 1,25nI$$

126. Ἐπίδρασις μαγν. πεδίου ἐπὶ ἠλεκτρ. ρεύματος:

$$f = H \cdot I \cdot ds \cdot \eta \mu \varphi$$

127. Έναλλασσόμενα ρεύματα :

$$I = I_{\mu} \cdot \eta \mu 2\pi N t, \quad I_e = \frac{I_{\mu}}{\sqrt{2}}, \quad V_e = \frac{V_{\mu}}{\sqrt{2}}$$

128. Σύνητες αντίστασις (L = συντελ. αὐτεπαγωγῆς, $\omega = \kappa \nu$ κλική συχνότης, C = χωρητικότης) :

α) Κύκλωμα με L μόνον :

$$R' = \sqrt{R^2 + (\omega L)^2}$$

β) Κύκλωμα με C μόνον :

$$R' = \sqrt{R^2 + \frac{1}{(C\omega)^2}}$$

γ) Κύκλωμα με C καὶ L :

$$R' = \sqrt{R^2 + \left(L\omega - \frac{1}{C\omega}\right)^2}$$

129. Συνθήκη συντονισμοῦ (Thomson) :

$$n = \frac{1}{2\pi\sqrt{LC}}$$

130. Σχέσεις στατικῶν μεταμορφωτῶν (ἄνευ ἀπωλείας) :

$$I_1 V_1 = I_2 V_2, \quad I_1 N_1 = I_2 N_2$$

131. Σχέσις μήκους κύματος καὶ συχνότητος κύματος :

$$\lambda = \frac{c}{N}$$

ΠΙΝΑΞ Β'
ΤΩΝ ΚΥΡΙΩΤΑΡΩΝ ΦΥΣΙΚΩΝ ΣΤΑΘΕΡΩΝ

Σταθεραί	Σύμβολα	Τιμαί
Σταθερά παγκοσμίας έλξεως (Newton)	K, G	$6,685 \cdot 10^{-8} \text{ cm}^3/\text{gr. sec}^2$
Μέση επιτάχυνσις τής βαρύτητος	g	981 cm/sec^2
Σταθερά cgs ενεργείας/μάζης	c ²	$9 \cdot 10^9 \text{ cm}^2/\text{sec}^2$
Μέσος συντελεστής διαστολής τών αερίων	a	$1/273,2 \text{ grad}^{-1}$
Μοριακός όγκος αερίων	v	22400 cm^3
Απόλυτον μηδέν	T=0	$-273,2^\circ\text{C}$
Μέση άτομική θερμότης	Ca	$6,2 \text{ cal/grad}$
Μηχανικόν ισοδύναμον τής θερμότητος	J, n	$427 \text{ Kg}^*\text{m/Kcal}, 4,189$ Joule/cal
Παγκοσμία σταθερά τών αερίων	R	$0,83 \text{ Kg}^*\text{m/grad}$
Λόγος ειδικών θερμοτήτων του αέρος (Cp/Cv)	γ	1,41
Σταθερά δράσεως (Planck)	h	$6,62 \cdot 10^{-27} \text{ erg. sec}$
Μέση ταχύτης του ήχου εις τον αέρα (t=0°C, P=1 atm)	v	332 m/sec
Ταχύτης του φωτός	c	$2,998 \cdot 10^{10} \text{ cm/sec}$ ($\approx 3 \cdot 10^{10} \text{ cm/sec}$)
Σταθερά του Boltzmann	k	$1,38 \cdot 10^{-16} \text{ erg/grad}$
Φορτίον Ήλεκτρονίου	e	$4,806 \cdot 10^{-10} \text{ ΗΣΜ ποσότ.}$
Σταθερά του Faraday	F	$96510,8 \text{ Coulomb}$
Μάζα ήλεκτρονίου	m _e	$0,911 \cdot 10^{-27} \text{ gr}$
Μάζα πρωτονίου	m _p	$1,673 \cdot 10^{-24} \text{ gr}$
Μάζα ουδετερονίου	m _n	$1,675 \cdot 10^{-24} \text{ gr}$

Π Ι Ν Α Ε Γ'

ΣΥΜΒΟΛΩΝ, ΔΙΑΣΤΑΣΕΩΝ ΚΑΙ ΜΟΝΑΔΩΝ ΤΩΝ ΚΥΡΙΩΤΕΡΩΝ ΦΥΣΙΚΩΝ ΠΟΣΩΝ ΤΗΣ ΜΗΧΑΝΙΚΗΣ

Ποσά	Σύμβολα		Διαστάσεις	Μονάδες CGS	Πρακτικά μονάδες
	Συνήθη	Ειδικών περιπτώσεων			
Διάστημα	S	h, x, y	L	cm	m=100 cm, Km=1000 m
Μάζα	m	M	M	gr	Kg=1000 gr, Tonn=1000 Kg
Χρόνος	t	S	T	sec	min=60 sec, ώρα (h)=60 min
Επιφάνεια	E	S	L ²	cm ²	m ² =10.000 cm ² , Km ² =1.000.000 m ²
Όγκος	V	Ω	L ³	cm ³	m ³ =1.000.000 cm ³ , λίτρον (lit)=1000 cm ³
Ταχύτης	v	a	L/T ⁻¹	cm/sec	Km/h=27,77 cm/sec
Επιτάχυνσις	γ	a	L/T ⁻²	cm/sec ²	m/sec ² =100 cm/sec ²
Περίοδος	T	ν, η	T ⁻¹	sec	min=60 sec
Συχνότης	N	ν, η	T ⁻¹	1/sec	1/min=60 1/sec
Γωνιώδης Ταχύτης	ω		T ⁻²	1/sec ²	
Γωνιώδης Επιτάχυνσις	ω'		T ⁻³	1/sec ³	
Δύναμις	F	P, f, Σ	MLT ⁻²	grcm/sec ² =dyne	gr* = 981 dynes, Kg* = 1000 gr*, Tonn* = 1000 Kg*
Βάρος	B	P	ML ² T ⁻²	grcm ² /sec ² =erg	joule=10 ⁷ erg, Kg*m=9,81 joules
Ροπή	P				
Έργον	W				
Ενέργεια	E				
Ίσχυς	J	I	ML ² T ⁻³	grcm ² /sec ³ =erg/sec	watt=joule/sec, HP=75 Kg*m/sec
Ροπή αδρανείας	K		ML ²	grcm ²	Kg.m ² =10 ⁷ grcm ²
Πίεσις	P	P	ML ⁻¹ T ⁻²	gr/cmsec ² =dyne/cm ²	Atm=Kg*/cm ² =9,81.10 ⁵ dynes/cm ²
Πυκνότης	d	D	ML ⁻³	gr/cm ³	gr/cm ³
Ειδικόν βάρος	ε	γ	ML ⁻² T ⁻²	gr/cm ² sec ² =dyne/cm ²	gr*/cm ³ =981 dynes/cm ³
Συντελ., επιφανειακής τάσεως	α	α	MT ⁻²	gr/sec ²	dyne/cm=erg/cm ² =gr/sec ²

Π Ι Ν Α Κ Δ'
ΣΥΜΒΟΛΩΝ ΚΑΙ ΜΟΝΑΔΩΝ ΘΕΡΜΙΚΩΝ ΠΟΣΩΝ

<i>Ποσά</i>	<i>Σύμβολα</i>		<i>Μονάδες</i>
Θερμότης	Q	Θ	cal, K cal (Cal)= =1000 cal
Θερμοκρασία	t	θ	grad C (βαθμοί)
> απόλυτος	T		grad=273+grad C
Γραμμ. συντελεστής διαστολής	λ		1/grad
Έπιφαν. > >	σ		>
Κυβικ. > >	κ		>
Ειδική θερμότης	ε	c	cal/gr. grad
Λανθάνουσα θερμότης (ειδ.)	q		cal/gr
Άνηγμένος Όγκος	ω		1
Άνηγμένη πίεσις	π		1
> θερμοκρασία	τ		1
Ίσοδύναμον θερμότητος - έργου	η	J	erg/cal, joule/cal, Kg*m/Cal
Παγκοσμία Σταθερά τῶν ἀερίων	R		erg/grad, joule/grad, Kg*m/grad

Π Ι Ν Α Ξ Ε'
 ΣΥΜΒΟΛΩΝ ΚΑΙ ΜΟΝΑΔΩΝ ΤΩΝ ΚΥΡΙΩΤΕΡΩΝ ΗΛΕΚΤΡΙΚΩΝ ΠΟΣΩΝ

Ποσά	Σύμβολα	Μονάδες * Ηλεκτροστατικά (CGS)	Μονάδες πρακτικά
Ηλεκτρική ποσότης	Q, q	$\frac{1}{g^2} \cdot \text{cm}^2 \cdot \text{sec}^{-1}$	Coulomb = $3 \cdot 10^9$ ΗΣΜ ποσότητος
Ένταση πεδίου	H	$\frac{1}{g^2} \cdot \text{cm}^{-\frac{1}{2}} \cdot \text{sec}^{-1}$	g^* /Coulomb = $327 \cdot 10^{-9}$ ΗΣΜ έντ. πεδίου
Δυναμικόν και Διαφορά δυναμικού	V	$\frac{1}{g^2} \cdot \text{cm}^2 \cdot \text{sec}^{-1}$	Volt = $1/300$ ΗΣΜ δυναμικού
Ηλεκτροχωρητικότητα	C	cm	Farad = $9 \cdot 10^{11}$ ΗΣΜ χωρητικότητος
Ένταση ρεύματος	I	$g^{\frac{3}{2}} \cdot \text{cm}^{\frac{3}{2}} \cdot \text{sec}^{-2}$	Ampère = $3 \cdot 10^9$ ΗΣΜ έντ. ρεύματος
Αντίσταση άγωγού	R	$\text{cm}^{-1} \cdot \text{sec}$	Ohm = $1/9 \cdot 10^{11}$ ΗΣΜ αντίστασεως
Ειδική αντίσταση ύλικού	ρ	sec	Ohm . cm = $1/9 \cdot 10^{11}$ ΗΣΜ ειδ. αντίστασεως
Έλεγκτ. Έργον	W	erg	Joule = 10^7 erg
Έλεγκτ. Ισχύς	J	erg/sec	watt = 10^7 erg/sec
Συντελ. αüteπαγωγής	L	$\text{cm}^{-1} \cdot \text{sec}^2$	Henry = $1/9 \cdot 10^{11}$ ΗΣΜ συντ. αüteπαγωγής

Ι. ΜΗΧΑΝΙΚΗ

ΚΙΝΗΤΙΚΗ

1. Κινητόν ταχύτητος $v=30$ cm/sec, κινούμενον ὁμαλῶς καὶ εὐθύγραμμως διανύει διάστημα $s=270$ cm.

Ζητεῖται: Ποῖος ὁ χρόνος κινήσεώς του.

Λύσις: Ἐκ τοῦ τύπου

$$t = \frac{s}{v}$$

ἔχομεν :

$$t = \frac{270 \text{ cm}}{30 \text{ cm} \cdot \text{sec}^{-1}}$$

$$t=9 \text{ sec}$$

2. Κινητόν σταθερᾶς ταχύτητος $v=150$ m/sec, κινεῖται ἐπὶ χρόνον $t=20$ min.

Ζητεῖται: Ποῖον τὸ διανυόμενον διάστημα.

Λύσις: Ἐκ τοῦ τύπου

$$s = vt$$

ἔχομεν :

$$s = 150 \cdot 20 \frac{\text{m}}{\text{sec}} \cdot \text{min}$$

$$s = 150 \cdot 20 \cdot 60 \frac{\text{m}}{\text{sec}} \cdot \text{sec}$$

$$s=180.000 \text{ m}$$

$$s=180 \text{ Km}$$

3. Κινητόν, ὁμαλῶς κινούμενον, διανύει διάστημα $s=30$ Km ἐντὸς χρόνου $t=2$ h 30 min 12 sec.

Ζητεῖται: Ποία ἡ ταχύτης του εἰς μονάδας cgs.

Λύσις: Ἐκ τοῦ τύπου

$$v = \frac{s}{t}$$

ἔχομεν :

$$v = \frac{30}{2.3600 + 30.60 + 12} \frac{\text{Km}}{\text{sec}}$$

$$v = \frac{30}{9012} \frac{\text{Km}}{\text{sec}}$$

$$v = \frac{30 \cdot 10^3}{9012} \frac{\text{cm}}{\text{sec}}$$

$$v = 366 \text{ cm/sec}$$

4. Δύο κινητὰ ἀναχωροῦν ταυτοχρόνως ἐκ δύο σημείων Α καὶ Β ἀπέχοντων κατ' ἀπόστασιν $h = 227,5 \text{ cm}$, κινουῦνται δὲ ἐπὶ τῆς αὐτῆς εὐθείας ΑΒ, κατ' ἀντίθετον φοράν, τὸ μὲν ἐν μὲ ταχύτητα $v_1 = 20 \text{ cm/sec}$, τὸ δ' ἕτερον μὲ ταχύτητα $v_2 = 15 \text{ cm/sec}$.

Ζητεῖται : Ποῦ καὶ πότε θὰ συναντηθοῦν.

Λύσις : Ἐστω τὸ ὑπὸ ἐκάστου κινητοῦ διανυθὲν διάστημα, κατὰ τὴν συνάντησιν, ἀντιστοίχως s_1 καὶ s_2 . Θὰ ἔχωμεν προφανῶς

$$h = s_1 + s_2 \quad (1)$$

καὶ ἐπειδὴ

$$s_1 = v_1 t \quad (2)$$

καὶ

$$s_2 = v_2 t \quad (3)$$

ἢ (1) γίνεται

$$v_1 t + v_2 t = h$$

ἐκ τῆς ὁποίας :

$$t = \frac{h}{v_1 + v_2}$$

$$t = \frac{227,5}{35} \frac{\text{cm}}{\text{cm} \cdot \text{sec}^{-1}}$$

$$t = 6,5 \text{ sec}$$

Ἐκ τῶν (2) καὶ (3) εὐρίσκομεν κατόπιν τὰ διαστήματα s_1 καὶ s_2 , ἀντιστοίχως :

$$s_1 = 130 \text{ cm}$$

$$s_2 = 97,5 \text{ cm}$$

5. Κινητὸν α μὲ σταθερὰν ταχύτητα $v_1 = 3 \text{ cm/sec}$ ἀναχωρεῖ ἐκ τινος σημείου Α κινούμενον ἐπὶ εὐθείας ΑΒ. Δεύτερον κινητὸν β ἀναχωρεῖ ἐκ τοῦ αὐτοῦ σημείου Α κινούμενον ἐπὶ διευσθύνσεως ΑΓ σχηματιζούσης γωνίαν $\varphi = 60^\circ$ μετὰ τῆς ΑΒ, μετὰ χρόνον $t = 20 \text{ sec}$ ἀπὸ τῆς ἀναχωρήσεως τοῦ πρώτου καὶ μὲ σταθερὰν ταχύτητα $v_2 = 15 \text{ cm/sec}$.

Ζητείται : Πότε τὸ κινητὸν β θὰ ἀπέχη ἕξ ἴσου ἀπὸ τὸ α καὶ τὸ σημεῖον ἀναχωρήσεως.

Λύσις : Ἐστῶσαν οἱ χρόνοι κινήσεως t_1 καὶ t_2 ($t_2 = t_1 - t$) ὁπότε τὰ διανυόμενα διαστήματα θὰ εἶναι ἀντιστοίχως :

$$s_1 = v_1 t_1$$

$$s_2 = v_2 (t_1 - t).$$

Λόγῳ τοῦ σχηματιζομένου ἰσοσκελοῦς τριγώνου ΑΒΓ θὰ ἔχωμεν :

$$\frac{s_1}{2} = s_2 \text{ συνφ}$$

$$\frac{v_1 t_1}{2} = v_2 (t_1 - t) \text{ συνφ}.$$

Λύοντες ὡς πρὸς t_1 ἔχομεν :

$$t_1 = \frac{2v_2 t \text{ συνφ}}{2v_2 \text{ συνφ} - v_1}$$

ὁπότε δι' ἀντικαταστάσεως τῶν τιμῶν τῶν v_1, v_2 κλπ. ($\text{συνφ} = \frac{1}{2}$) ἔχομεν :

$t_1 = 25 \text{ sec}$
$t_2 = 5 \text{ sec}$

6. Ἐκ δύο σημείων Α καὶ Β ἀπεχόντων ἀπόστασιν $h = 360$ cm ἀναχωροῦν ταυτοχρόνως δύο κινητὰ, κινούμενα ἐπὶ τῆς ΑΒ πρὸς συνάντησίν των μὲ ταχύτητας ἀντιστοίχως $v_1 = 2$ cm/sec καὶ $v_2 = 8$ cm/sec.

Ζητείται : Πότε ταῦτα θ' ἀπέχουν μεταξύ των ἀπόστασιν $s = 27$ cm.

Λύσις : Ἐστω μετὰ χρόνον t , ὁπότε τὰ διανυθέντα διαστήματα θὰ εἶναι :

$$s_1 = v_1 t$$

$$s_2 = v_2 t$$

ὁπότε :

$$s_1 + s_2 + s = h$$

ἦτοι :

$$v_1 t + v_2 t + s = h$$

καὶ λύοντες ὡς πρὸς t :

$$t = \frac{h + s}{v_1 + v_2}$$

θέτοντες ἤδη τὰς τιμὰς τῶν h , s , v_1 , v_2 ἔχομεν :

$$t = \frac{360+27}{10} \text{ sec}$$

καὶ $t_1 = 12,9 \text{ sec}$, $t_2 = 11,1 \text{ sec}$

ἦτοι τὰ κινητὰ θὰ ἀπέχουν κατὰ 27 cm ἀφ' ἑνὸς μετὰ 11,1 sec ἀπὸ τῆς ἀναχωρήσεώς των (πρὸς τῆς συναντήσεώς των) ἀφ' ἑτέρου μετὰ 12,9 sec (ἀφ' οὗ προσπεραστοῦν ἀμοιβαίως).

7. Κινητὸν ἀναχωρεῖ ἐκ τινος σημείου κινούμενον μὲ σταθερὰν ταχύτητα $v_1 = 37,5 \text{ cm/sec}$. Ἐτερον κινητὸν ἀναχωρεῖ ἐκ τοῦ αὐτοῦ σημείου (κινούμενον κατὰ τὴν αὐτὴν διεύθυνσιν καὶ φοράν) μετὰ χρόνον $t = 18,5 \text{ sec}$ ἀπὸ τῆς ἀναχωρήσεως τοῦ πρώτου.

Ζητεῖται: Ποία πρέπει νὰ εἶναι ἡ ταχύτης v_2 τοῦ δευτέρου ὥστε τὰ κινητὰ νὰ συναντηθοῦν μετὰ χρόνον $t_1 = 56 \text{ sec}$ ἀπὸ τῆς ἀναχωρήσεως τοῦ πρώτου.

Λύσις: Ἐστω v_2 ἡ ταχύτης τοῦ δευτέρου. Κατὰ τὴν συνάντησίν των τὰ κινητὰ θὰ ἔχουν διανύσῃ ἴσα διαστήματα, ἦτοι ἀντιστοίχως :

$$s = v_1 t_1$$

$$s = v_2 (t_1 - t)$$

ἔξ ὧν

$$v_1 t_1 = v_2 (t_1 - t)$$

καὶ

$$v_2 = \frac{v_1 t_1}{t_1 - t} \quad (1)$$

ὁπότε, δι' ἀντικαταστάσεως τῶν τιμῶν τῶν v_1 , t_1 , t , ἔχομεν :

$$v_2 = \frac{37,5 \cdot 56}{56 - 18,5} \text{ cm/sec}$$

$$v_2 = \frac{37,5 \cdot 56}{37,5} \text{ cm/sec}$$

$$v_2 = 56 \text{ cm/sec}$$

8. Δύο κινητὰ (α καὶ β) ἀναχωροῦν ταυτοχρόνως ἐκ δύο σημείων A καὶ B (ἴδ. σχ. 1) ἀπεχόντων κατὰ $h = 64\sqrt{3} \text{ cm}$. Τὸ μὲν α κινεῖται ἐπὶ εὐθείας ΑΓ καθέτου πρὸς τὴν ΑΒ, μὲ ταχύτητα $v_a = 8 \text{ cm/sec}$, τὸ δὲ β ἐπὶ εὐθείας ΒΔ σχηματίζουσας γωνίαν $\varphi = 30^\circ$ μὲ τὴν ΑΒ.

Ζητεῖται: 1) Ποία πρέπει νὰ εἶναι ἡ ταχύτης v_b τοῦ β ὥστε τὰ κινητὰ νὰ συναντηθοῦν.

II) Πότε ταῦτα θὰ συναντηθοῦν καὶ

III) Εἰς ποίαν ἀπόστασιν ἀπὸ τοῦ Α.

Λύσις: Τὰ ἀντιστοίχως ὑπὸ τῶν κινητῶν διανυθέντα, κατὰ τὴν συνάντησιν, διαστήματα θὰ εἶναι :

$$S_a = v_a t$$

$$S_b = v_b t$$

μεταξὺ τούτων ὅμως θὰ ἰσχύη ἡ σχέσηις :

$$S_a = S_b \cdot \eta\mu\varphi$$

ἤτοι

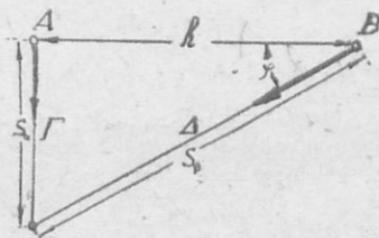
$$v_a t = v_b t \eta\mu\varphi$$

ἐξ ὧν εὐρίσκομεν

$$v_b = \frac{v_a}{\eta\mu\varphi}$$

$$v_b = \frac{8}{\frac{1}{2}} \text{ cm/sec}$$

$$v_b = 16 \text{ cm/sec}$$



Σχ. 1

Πρὸς εὐρεσιν τοῦ χρόνου συναντήσεως ἔχομεν :

$$h = S_b \text{ συν}\varphi$$

$$h = v_b t \text{ συν}\varphi$$

$$t = \frac{h}{v_b \text{ συν}\varphi}$$

$$t = \frac{64\sqrt{3}}{16 \cdot \frac{\sqrt{3}}{2}} \text{ sec}$$

$$t = 8 \text{ sec}$$

όποτε διά τήν ἐκ τοῦ Α ἀπόστασι (S_α) ἔχομεν :

$$S_{\alpha} = v_{\alpha} \cdot t$$

$$S_{\alpha} = 8.8 \text{ cm}$$

$$S_{\alpha} = 64 \text{ cm}$$

9. Κινητόν, ἀναχωροῦν ἐκ σημείου Ο, κινεῖται ἐπὶ εὐθείας Οχ ἐπὶ χρόνον $t_1 = 20 \text{ sec}$ μὲ ταχύτητα $v_1 = 26 \text{ cm/sec}$, ὅποτε προσλαμβάνει ἄλλην ταχύτητα v_2 μὲ τὴν ὁποῖαν κινεῖται ἐπὶ χρόνου $t_2 = 4,2 \text{ sec}$, ἐπὶ τῆς αὐτῆς εὐθείας.

Ζητεῖται: Ποία πρέπει νὰ εἶναι ἡ v_2 ὥστε τὸ κινητόν μετὰ χρόνον $t = t_1 + t_2$ ἀπὸ τῆς ἀναχωρήσεώς του νὰ εὐρίσκεται εἰς ἀπόστασιν $S = 108,4 \text{ cm}$ ἀπὸ τὸ Ο, ἂν ὑποτεθῇ ὅτι ἡ ταχύτης μετεβλήθη ἐντὸς ἀμελητέου χρόνου.

Λύσις: Ἐστώσαν S_1 καὶ S_2 τὰ διὰ τῶν v_1 καὶ v_2 διανύμενα διαστήματα. Ταῦτα θὰ ἔχουν ἀντιστοίχως τιμὰς :

$$S_1 = v_1 t_1 \quad \text{καὶ} \quad S_2 = v_2 t_2$$

αἵτινες θὰ συνδέωνται προφανῶς διὰ τῆς σχέσεως :

$$S_1 + S_2 = S$$

ἐκ τῆς ὁποίας, λύοντες ὡς πρὸς v_2 , ἔχομεν :

$$v_2 = \frac{S - v_1 t_1}{t_2}$$

ὁπότε, ἀντικαθιστῶντες εὐρίσκομεν :

$$v_2 = \frac{108,4 - 26 \cdot 20}{4,2} \text{ cm/sec}$$

$$v_2 = \frac{-411,6}{4,2} \text{ cm/sec}$$

$$v_2 = -98 \text{ cm/sec}$$

Ἐκ τοῦ ἀρνητικοῦ σημείου τῆς v_2 συνάγομεν ὅτι αὕτη θὰ εἶναι ἀντιθέτου φορᾶς ὡς πρὸς τὴν v_1 .

10. Κινητόν α ἔχον σταθερὰν ταχύτητα $v_1 = 3 \text{ cm/sec}$ κινεῖται ὡς πρὸς σύστημά τι Σ, τὸ ὅλον δὲ σύστημα κινεῖται μὲ ταχύτητα $v_2 = 4 \text{ cm/sec}$ ὡς πρὸς ἕτερον σύστημα Σ'.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ ταχύτης τοῦ α ὡς πρὸς τὸ σύστημα Σ', ἂν αἱ v_1 καὶ v_2 εἶναι μεταξύ των κάθετοι.

Λύσις: Ἐστω v ἡ ταχύτης τοῦ α ὡς πρὸς τὸ Σ' . Αὕτη θὰ εἶναι συνισταμένη τῶν ταχυτήτων v_1 καὶ v_2 , ὅποτε θὰ ἰσχύη μεταξύ τούτων ἡ σχέσηις:

$$v^2 = v_1^2 + v_2^2 \quad (1)$$

λόγω τοῦ σχηματιζομένου ὀρθογωνίου τριγώνου μεταξύ τῶν v_1 , v_2 καὶ v . Ἐκ τῆς (1) ἔχομεν:

$$v = \sqrt{v_1^2 + v_2^2}$$

καί, ἀντικαθιστῶντες τὰς τιμὰς τῶν v_1 καὶ v_2 , τελικῶς:

$$v = \sqrt{3^2 + 4^2}$$

ἢ

$$v = 5 \text{ cm/sec}$$

↑ **11.** Κινητὸν α σταθερᾶς ταχύτητος $v_1 = 4 \text{ cm/sec}$ ὡς πρὸς σύστημα Σ μετέχει τῆς κινήσεως τούτου, κινουμένου μὲ σταθερὰν ταχύτητα $v_2 = \sqrt{8} \text{ cm/sec}$ ὡς πρὸς ἕτερον σύστημα Σ' .

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ ταχύτης v τοῦ α ὡς πρὸς τὸ Σ' , ἂν αἱ v_1 καὶ v_2 σχηματίζουν μεταξύ των γωνίαν $\varphi = 45^\circ$.

Λύσις: Ἐστω v ἡ ταχύτης τοῦ α ὡς πρὸς τὸ Σ' . Αὕτη θὰ εἶναι συνισταμένη τῶν ταχυτήτων v_1 καὶ v_2 , θὰ ἔχη δὲ τιμὴν:

$$v = \sqrt{v_1^2 + v_2^2 + 2v_1v_2 \cos \varphi}$$

ὡς διαγώνιος τοῦ μεταξύ v_1 καὶ v_2 σχηματιζομένου παραλληλογράμμου, ὅποτε ἔχομεν:

$$v = \sqrt{16 + 8 + \frac{2 \cdot 4 \cdot \sqrt{8} \cdot \sqrt{2}}{2}} \text{ cm/sec}$$

$$v = \sqrt{40} \text{ cm/sec}$$

$$v = 6,32 \text{ cm/sec}$$

12. Κινητὸν ἐκκινεῖ ἐκ τινος σημείου μὲ ἀρχικὴν ταχύτητα $v_0 = 4 \text{ cm/sec}$ καὶ σταθερὰν ἐπιτάχυνσιν $\gamma = 1 \text{ cm/sec}^2$, κινούμενον ἐπὶ εὐθείας.

Ζητεῖται: I) Πότε τὸ διανυθὲν διάστημα θὰ εἶναι $S = 10 \text{ cm}$.

II) Πόση θὰ εἶναι τότε ἡ ταχύτης του.

Λύσις: Πρὸς εὑρεσιν τοῦ χρόνου t , εἰς ὃν τὸ διάστημα θὰ εἶναι S , ἔχομεν τὸν τύπον:

$$S = v_0 t + \frac{1}{2} \gamma t^2$$

ἐκ τοῦ ὁποίου, λύοντες ὡς πρὸς t , ἔχομεν :

$$t = \frac{-v_0 \pm \sqrt{v_0^2 + 2\gamma S}}{\gamma}$$

$$t = \frac{-4 \pm \sqrt{16 + 2 \cdot 1 \cdot 10}}{1} \text{ sec}$$

καὶ $t_1 = 2 \text{ sec}$
 $t_2 = -10 \text{ sec}$

ἔξ ὧν λαμβάνομεν μόνον τὴν θετικὴν τιμὴν τοῦ χρόνου ἣτοι

$$t = 2 \text{ sec}$$

Πρὸς εὔρεσιν τῆς εἰς τὸν χρόνον t ἀντιστοιχοῦσης ταχύτητος ἔχομεν κατόπιν :

$$v = v_0 + \gamma t$$

$$v = 4 + 2 \cdot 1 \text{ cm/sec}$$

$$v = 6 \text{ cm/sec}$$

13. Κινητὸν μὲ ἀρχικὴν ταχύτητα $v_0 = 16 \text{ cm/sec}$ καὶ ἐπιτάχυνσιν $\gamma = 6 \text{ cm/sec}^2$ κινεῖται ἐπὶ εὐθείας.

Ζητεῖται : Πόσον εἶναι τὸ μεταξὺ τοῦ 5ου καὶ 8ου δευτερολέπτου διανυόμενον διάστημα S .

Λύσις : Ἐστω $t_1 = 5 \text{ sec}$ καὶ $t_2 = 8 \text{ sec}$.

Τὰ εἰς τοὺς χρόνους τούτους ἀντιστοιχοῦντα διαστήματα θὰ εἶναι

$$S_1 = v_0 t_1 + \frac{1}{2} \gamma t_1^2$$

$$S_2 = v_0 t_2 + \frac{1}{2} \gamma t_2^2$$

ὁπότε τὸ S θὰ εἶναι :

$$S = S_2 - S_1$$

$$\text{ἣτοι } S = v_0 t_2 + \frac{1}{2} \gamma t_2^2 - v_0 t_1 - \frac{1}{2} \gamma t_1^2$$

$$S = \frac{1}{2} \gamma (t_2^2 - t_1^2) + v_0 (t_2 - t_1)$$

ὁπότε δι' ἀντικατάστασεως τῶν τιμῶν τῶν v_0 , γ , κλπ. ἔχομεν

$$S = 165 \text{ cm}$$

ἣτοι

$$S = 1,65 \text{ m}$$

14. Κινητόν κινούμενον εὐθυγράμμως με ἐπιτάχυνσιν $\gamma = 3,2 \text{ cm/sec}^2$ ἔχει διανύσει, εἰς χρόνον $t = 2,4 \text{ sec}$ ἀπὸ τῆς ἐκκινήσεώς του, διάστημα $S = 140,16 \text{ mm}$.

Ζητεῖται: Ποία ἡ ἀρχικὴ του ταχύτης.

Λύσις: Λύοντες τὸν τύπον:

$$S = v_0 t + \frac{1}{2} \gamma t^2$$

ὡς πρὸς v_0 , ἔχομεν:

$$v_0 = \frac{2S - \gamma t^2}{2t}$$

ὅπου, θέτοντες ὅπου S τὴν εἰς GGS τιμὴν του ($S = 14,016 \text{ cm}$) καὶ τὰς ἀντιστοίχους τῶν γ καὶ t ἔχομεν:

$$v_0 = 2 \text{ cm/sec}$$

15. Δύο κινητὰ, α καὶ β , ἀναχωροῦν ταυτοχρόνως ἐκ τινος σημείου με ἀρχικὰς ταχύτητας καὶ ἐπιταχύνσεις ἀντιστοίχως $v_{\alpha 0} = 11,2 \text{ cm/sec}$, $\gamma_\alpha = 1,2 \text{ cm/sec}^2$ καὶ $v_{\beta 0} = 17,3 \text{ cm/sec}$ καὶ $\gamma_\beta = 0,59 \text{ cm/sec}^2$.

Ζητεῖται: I) Πότε τὰ δύο κινητὰ θὰ συναντηθοῦν καὶ

II) Εἰς πόσῃn ἀπόστασιν θὰ εὐρίσκωνται τότε ἀπὸ τοῦ σημείου ἐκκινήσεώς των.

Λύσις: Κατὰ τὴν συνάντησίν των τὰ δύο κινητὰ θὰ ἔχουν διανύσει διαστήματα ἀντιστοίχως:

$$S_\alpha = v_{\alpha 0} t + \frac{1}{2} \gamma_\alpha t^2$$

$$S_\beta = v_{\beta 0} t + \frac{1}{2} \gamma_\beta t^2$$

ἴσα μεταξὺ των, ὁπότε ἔχομεν:

$$v_{\alpha 0} t + \frac{1}{2} \gamma_\alpha t^2 = v_{\beta 0} t + \frac{1}{2} \gamma_\beta t^2$$

$$\text{καὶ} \quad \left(\frac{\gamma_\alpha - \gamma_\beta}{2} \right) t^2 + (v_{\alpha 0} - v_{\beta 0}) t = 0$$

ἐξ οὗ ἔχομεν δύο τιμὰς τοῦ t , ἧτοι:

$$t_1 = 0$$

$$t_2 = \frac{2(v_{\beta 0} - v_{\alpha 0})}{\gamma_\alpha - \gamma_\beta}$$

Τὴν τιμὴν t_2 ἀπορρίπτομεν, ὡς ἀντιστοιχοῦσαν εἰς τὴν στιγμήν τῆς ἐκκινήσεως, καθόσον καὶ τότε τὰ κινητὰ εὐρίσκονται εἰς τὸ αὐτὸ σημεῖον, καὶ λαμβάνομεν τὴν τιμὴν τοῦ t_2 ἣτις εἶναι :

$$t_2 = \frac{2(17,3-11,2)}{(1,2-0,59)} \text{ sec}$$

$$t_2 = \frac{2,6,1}{0,61} \text{ sec}$$

$$t_2 = 20 \text{ sec}$$

16. Κινητὸν (α) ἀναχωρεῖ ἐκ τινος σημείου (Ο) με ἀρχικὴν ταχύτητα $v_{0\alpha} = 4 \text{ cm/sec}$ καὶ ἐπιτάχυνσιν $\gamma_\alpha = 2 \text{ cm/sec}^2$. Μετὰ πάροδον χρόνου $t' = 2 \text{ sec}$ ἀπὸ τῆς ἐκκινήσεως τοῦ α ἀναχωρεῖ δευτέρον κινητὸν (β) ἀπὸ τὸ αὐτὸ σημεῖον, κινούμενον κατὰ τὴν αὐτὴν διεύθυνσιν καὶ φορὰν, με ἀρχικὴν ταχύτητα $v_{0\beta} = 3 \text{ cm/sec}$ καὶ ἐπιτάχυνσιν $\gamma_\beta = 8 \text{ cm/sec}^2$.

Ζητεῖται : Πότε ἕκαστον ἐκ τῶν κινητῶν θὰ εὐρίσκειται εἰς τὸ ἴμιον τῆς ἀποστάσεως τοῦ ἄλλου ἀπὸ τοῦ σημείου ἐκκινήσεως.

Λύσις : Ἐστω μετὰ παρέλευσιν t δευτερολέπτων. Ὄταν τὸ β θὰ εὐρίσκειται μετὰξὺ Ο καὶ α τότε τὰ ὑπὸ τοῦ α καὶ β διανυθέντα διαστήματα θὰ εἶναι :

$$S_\alpha = v_{0\alpha} t + \frac{1}{2} \gamma_\alpha t^2 \quad (1)$$

$$S_\beta = v_{0\beta} (t-t') + \frac{1}{2} \gamma_\beta (t-t')^2 \quad (2)$$

θὰ ἰσχύη δὲ μετὰξὺ αὐτῶν ἡ σχέσις :

$$S_\alpha = 2S_\beta$$

ἦτοι :

$$v_{0\alpha} t + \frac{1}{2} \gamma_\alpha t^2 = 2v_{0\beta} (t-t') + \gamma_\beta (t-t')^2$$

ἐξ ἧς ἔχομεν :

$$(2\gamma_\beta - \gamma_\alpha) t^2 + (4v_{0\beta} - 2v_{0\alpha} - 4\gamma_\beta t') t - (4v_{0\beta} t' - 2\gamma_\beta t'^2) = 0$$

καί, δι' ἀντικαταστάσεως τῶν $v_{0\alpha}$, $v_{0\beta}$ κλπ.

$$7t^2 - 30t + 20 = 0$$

ἐξ ἧς, λύοντες ὡς πρὸς t , εὐρίσκομεν :

$$t = \frac{30 \pm \sqrt{30^2 - 4 \cdot 7 \cdot 20}}{14}$$

$$t' = \frac{30 \pm \sqrt{340}}{14}$$

$$t \simeq \frac{30 \pm 18,4}{14}$$

$$t_1 \simeq 3,4 \text{ sec}$$

$$t_2 \simeq 0,8 \text{ sec}$$

Ἐκ τῶν δύο τούτων τιμῶν τοῦ t λαμβάνομεν μόνον τὴν t_1 , καθ' ὅσον πρέπει νὰ εἶναι $t > t'$, ὥστε:

$$t \simeq 3,4 \text{ sec}$$

Ὅταν πάλιν τὸ α θὰ εὐρίσκεται μεταξύ β καὶ O τότε ἡ σχέση τῶν διαστημάτων θὰ εἶναι:

$$S_\beta = 2S_\alpha$$

εἰς ἣν ἀντικαθιστώντες τὰς τιμὰς τῶν S_α καὶ S_β ἐκ τῶν (1) καὶ (2) εὐρίσκομεν τελικῶς:

$$t \simeq 55,2 \text{ sec}$$

17. Κινητὸν α ἀναχωρεῖ ἐκ σημείου A κινούμενον ἐπὶ εὐθείας AB μὲ ταχύτητα σταθερὰν $v_\alpha = 25 \text{ cm/sec}$.

Ἄλλο κινητὸν β ἀναχωρεῖ ἐκ τοῦ αὐτοῦ σημείου A κινεῖται ὁμοῦς ἐπὶ περιφερείας κύκλου, ἀκτῖνος $\rho = 50 \text{ cm}$, οὐτινος τὸ κέντρον εὐρίσκεται ἐπὶ τῆς αὐτῆς εὐθείας AB , μὲ κίνησιν ὁμαλῶς ἐπιταχνομένην καὶ ἐπιτάχυνσιν $\gamma = 5 \text{ cm/sec}^2$.

Ζητεῖται: Ποία πρέπει νὰ εἶναι ἡ ἀρχικὴ ταχύτης $v_{\beta 0}$ τοῦ β , ἵνα τὰ κινητὰ συναντηθοῦν.

Λύσις: Ἴνα τὰ κινητὰ συναντηθοῦν πρέπει οἱ χρόνοι διαδρομῆς (t) τῶν κινητῶν νὰ εἶναι ἴσοι εἰς τὰ διαστήματα:

$$S_\alpha = v_\alpha t$$

$$S_\beta = v_{\beta 0} t + \frac{1}{2} \gamma t^2$$

ἔξ ὧν προκύπτει: $t = \frac{S_\alpha}{v_\alpha}$

καὶ
$$S_\beta = v_{\beta 0} \cdot \frac{S_\alpha}{v_\alpha} + \frac{1}{2} \gamma \cdot \frac{S_\alpha^2}{v_\alpha^2}$$

καί, ἐπειδὴ $S_\beta = \pi \rho$, καὶ $S_\alpha = 2\rho$, ἡ τελευταία γίνεται:

$$\pi \rho = \frac{v_{\beta 0} 2\rho}{v_\alpha} + \frac{\gamma 4\rho^2}{2v_\alpha^2}$$

ἔξ ἧς εὐρίσκομεν
$$v_{οβ} = \frac{v_{\alpha} \pi}{2} - \frac{\gamma \varrho}{v_{\alpha}}$$

εἰς ἣν ἀντικαθιστῶντες τὰς τιμὰς τῶν v_{α} , γ , ϱ , εὐρίσκομεν :

$$v_{οβ} = \frac{25.3,14}{2} - \frac{5.50}{25} \frac{\text{cm}}{\text{sec}}$$

ἢ
$$v_{οβ} = 29,25 \text{ cm/sec}$$

18. Κινητὸν ἀναχωρεῖ ἔκ τινος σημείου μετὰ κίνησιν ἐπιταχνομένην καὶ σταθερὰν ἐπιτάχυνσιν β' τάξεως $b=4 \text{ cm/sec}^2$.

Ζητεῖται: I) Ποία θὰ εἶναι ἡ εἰς χρόνον $t=9 \text{ sec}$ ἐπιτάχυνσίς του καὶ

II) Ποία ἡ εἰς τὸν αὐτὸν χρόνον ταχύτης του.

Λύσις: Ἐκ τοῦ τύπου :

$$\gamma = bt$$

ἔχομεν :

$$\gamma = 4.9 \text{ cm/sec}^2$$

$$\gamma = 36 \text{ cm/sec}^2$$

ἔκ δὲ τοῦ τύπου

$$v = \frac{1}{2} bt^2$$

ἔχομεν :

$$v = \frac{1}{2} .4.81 \text{ cm/sec}$$

$$v = 162 \text{ cm/sec}$$

19. Κινητὸν τι ἐκκινεῖ μετὰ ἀρχικὴν ἐπιτάχυνσιν $\gamma_0 = 8 \text{ cm/sec}^2$ καὶ σταθερὰν ἐπιτάχυνσιν β' τάξεως $b=2 \text{ cm/sec}^2$, ἄνευ ἀρχικῆς ταχύτητος, καὶ κινεῖται ἐπὶ χρόνον $t=6 \text{ sec}$.

Ζητεῖται: Ποῖον θὰ εἶναι τὸ διανυόμενον διάστημα.

Λύσις: Ἐκ τοῦ τύπου :

$$S = \frac{1}{2} \gamma_0 t^2 + \frac{1}{6} bt^3$$

ἔχομεν :

$$S = \frac{1}{2} .8.6^2 + \frac{1}{6} .2.6^3$$

$$S = 156 \text{ cm}$$

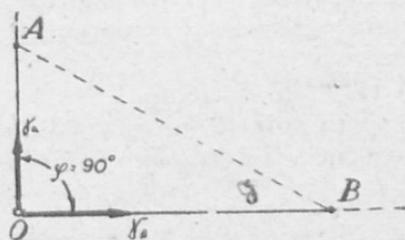
20. Δύο κινητὰ ἀναχωροῦν ταυτοχρόνως ἔκ τοῦ αὐτοῦ σημείου O , κινούμενα ἐπὶ τροχιῶν σχηματιζουσῶν γωνίαν $\varphi=90^\circ$ (ἴδ. σχ. 2), ἔξ ὧν τὸ μὲν ἓν μετὰ κίνησιν ὁμαλῶς ἐπιταχνομένην, ἄνευ ἀρχικῆς ταχύτητος καὶ μετὰ ἐπιτάχυνσιν $\gamma_{\alpha} = 34,2 \text{ cm/sec}^2$.

Ζητείται: Ποία πρέπει να είναι ή επιτάχυνσις γ_{β} τοῦ δευτέρου ὥστε τὰ κινητὰ, εἰς κάθε στιγμὴν τῆς κινήσεώς των, εὐρισκόμενα εἰς σημεῖα A καὶ B νὰ σχηματίζουν τρίγωνον AOB, οὔτινος ἡ γωνία OBA νὰ εἶναι $\vartheta = 30^{\circ}$.

Λύσις: Τὰ ὑπὸ ἐκάστου κινητοῦ διανυόμενα διαστήματα θὰ δίδωνται ἐκ τῶν τύπων :

$$S_{\alpha} = \frac{1}{2} \gamma_{\alpha} t^2$$

$$S_{\beta} = \frac{1}{2} \gamma_{\beta} t^2$$



Σχ. 2

ὅπου, ἔνεκα τοῦ σχηματιζομένου ὀρθογωνίου τριγώνου, θὰ εἶναι:

$$S_{\alpha} = S_{\beta} \cdot \epsilon\varphi\vartheta$$

ἤτοι :

$$\frac{1}{2} \gamma_{\alpha} t^2 = \frac{1}{2} \gamma_{\beta} t^2 \cdot \epsilon\varphi\vartheta$$

$$\gamma_{\alpha} = \gamma_{\beta} \epsilon\varphi\vartheta$$

$$\gamma_{\beta} = \frac{\gamma_{\alpha}}{\epsilon\varphi\vartheta}$$

καὶ ἀντικαθιστῶντες τὰς τιμὰς τῶν γ_{α} καὶ $\epsilon\varphi\vartheta$:

$$\gamma_{\beta} = \frac{34,2}{\frac{\sqrt{3}}{3}}$$

$$\gamma_{\beta} = \frac{102,6}{\sqrt{3}}$$

$$\gamma_{\beta} \approx \frac{102,6}{1,71}$$

$$\boxed{\gamma_{\beta} \approx 60 \text{ cm/sec}^2}$$

21. Κινητόν κινείται με σταθεράν ἐπιτάχυνσιν γ εὐθυγράμμως, ἐπὶ ἐπιπέδου, ὡς πρὸς σύστημα ὀρθογωνίων συντεταγμένων x, y , ἐπὶ διευθύνσεως σχηματίζουσης γωνίαν φ ὡς πρὸς τὸν ἄξονα τῶν x .

Ζητεῖται: Ποῖαι εἶναι αἱ σχετικαὶ ἐπιταχύνσεις γ_x καὶ γ_y τοῦ κινητοῦ ὡς πρὸς τοὺς δύο ἄξονας.

Λύσις: Αἱ γ_x καὶ γ_y θὰ εἶναι προβολαὶ τῆς γ ὡς πρὸς τοὺς ἄξονας, ἔξ οὗ προκύπτει:

$$\gamma_x = \gamma \sin \varphi$$

$$\gamma_y = \gamma \eta \mu \varphi$$

22. Κινητόν ἀναχωρεῖ ἐκ τινος σημείου, εὐθυγράμμως κινούμενον, με ἀρχικὴν ταχύτητα $v_0 = 4,5 \text{ cm/sec}$ καὶ ἐπιβράδυνσιν $\gamma = 1,5 \text{ cm/sec}^2$.

Ζητεῖται: I) Πότε θὰ ἤρεμήσῃ.

II) Πόσον θὰ εἶναι τότε τὸ διανυθὲν διάστημα.

Λύσις: Ἡ ταχύτης v δίδεται ὑπὸ τοῦ τύπου:

$$v = v_0 - \gamma t$$

ἐπειδὴ, ὅταν τὸ κινητόν θὰ ἤρεμήσῃ, αὕτη θὰ λάβῃ τιμὴν $v=0$, θὰ ἔχωμεν:

$$0 = v_0 - \gamma t$$

ὁθεν

$$t = \frac{v_0}{\gamma}$$

καί, δι' ἀντικαταστάσεως τῶν ἀριθμητικῶν τιμῶν, εὐρίσκομεν:

$$t = 3 \text{ sec}$$

Τὸ διανυθὲν τότε διάστημα

$$S = v_0 t - \frac{1}{2} \gamma t^2$$

θὰ ἔχη, διὰ $t = v_0/\gamma$, τιμὴν:

$$S = \frac{v_0^2}{\gamma} - \frac{1}{2} \gamma \frac{v_0^2}{\gamma^2}$$

$$S = \frac{2v_0^2 - v_0^2}{2\gamma}$$

$$S = \frac{v_0^2}{2\gamma}$$

ὁπότε, ἀντικαθιστώντες τὰς τιμὰς τῶν v_0, γ , εὐρίσκομεν:

$$S = 6,75 \text{ cm}$$

23. Κινητόν, κινούμενον με ὁμαλῶς ἐπιβραδυνομένην κίνησιν, ἀναχωρεῖ ἐκ τινος σημείου με ἀρχικὴν ταχύτητα $v_0 = 3,1$ cm/sec.

Δεύτερον κινητόν με ἀρχικὴν ταχύτητα $v_0' = 8,37$ cm/sec καὶ ἐπιβράδυνσιν $\gamma' = 27$ cm/sec² ἀναχωρεῖ ταυτοχρόνως ἐκ τοῦ αὐτοῦ σημείου πρὸς τὴν αὐτὴν διεύθυνσιν καὶ φοράν.

Ζητεῖται: Ποία πρέπει νὰ εἶναι ἡ ἐπιβράδυνσις γ τοῦ πρώτου, ὥστε τὰ κινητὰ νὰ ἠρεμήσουν ταυτοχρόνως καὶ πόσον θὰ ἀπέχον μεταξὺ των.

Λύσις: Κατὰ τὴν ἠρεμίαν οἱ χρόνοι t τῆς κινήσεως, ἴσοι μεταξὺ των, θὰ ἔχουν τιμὴν ἀντιστοίχως:

$$t = \frac{v_0}{\gamma} \quad \text{καὶ} \quad t = \frac{v_0'}{\gamma'}$$

$$\text{ἔξ οὗ} \quad \frac{v_0}{\gamma} = \frac{v_0'}{\gamma'}$$

$$\text{καὶ} \quad \gamma = \frac{v_0 \gamma'}{v_0'}$$

$$\text{ἦτοι} \quad \gamma = \frac{3,1 \cdot 27}{8,37} \quad \frac{\text{cm} \cdot \text{sec}^{-1} \cdot \text{cm} \cdot \text{sec}^{-2}}{\text{cm} \cdot \text{sec}^{-1}}$$

$$\boxed{\gamma = 10 \text{ cm/sec}^2}$$

Τὰ ἀντιστοίχως διανυθέντα διαστήματα θὰ εἶναι:

$$S = \frac{v_0^2}{2\gamma} \quad \text{καὶ} \quad S' = \frac{v_0'^2}{2\gamma'}$$

ἡ δὲ διαφορὰ των h , ἀντιστοιχοῦσα εἰς τὴν ἀπόστασιν τῶν κινητῶν κατὰ τὴν ἠρεμίαν, θὰ ἔχη τιμὴν.

$$h = S - S'$$

$$h = \frac{v_0^2}{2\gamma} - \frac{v_0'^2}{2\gamma'}$$

$$\text{ἐπειδὴ ὁμοῦς εἶναι} \quad \frac{v_0}{\gamma} = \frac{v_0'}{\gamma'} = t$$

$$\text{θὰ εἶναι} \quad h = \frac{v_0 t}{2} - \frac{v_0' t}{2}$$

$$h = \frac{t}{2} (v_0 - v_0')$$

και επειδη ο χρονος $t = \frac{v_0}{\gamma} = 0,31 \text{ sec}$

$$h = \frac{-0,31 \cdot 5,27}{2} \text{ cm}$$

$$h = -0,81 \text{ cm}$$

εκ του αρνητικοϋ δε σημειου συμπεραινομεν επι πλεον, οτι θα ειναι $S' > S$.

24. Κινητον εκκινει εκ τινος σημειου με αρχικη ταχυτητα $v_0 = 6 \text{ cm/sec}$ και επιβραδυνσιν $\gamma = 1,1 \text{ cm/sec}^2$, συνεχως ενεργουσιν επ' αυτου κατ' αντιθετον προς την v_0 φοραν.

Ζητειται : Ποτε το κινητον, κινουμενον επι ευθειας, θα ευρισκται εις αποστασιν $S = 5 \text{ cm}$ απο του σημειου εκκινήσεως του.

Λυσις : Εκ του τυπου :

$$S = v_0 t - \frac{1}{2} \gamma t^2$$

εχομεν :

$$t = \frac{v_0 \pm \sqrt{v_0^2 - 2\gamma S}}{\gamma}$$

$$t = \frac{6 \pm 5}{1,1} \text{ sec}$$

$$t_1 = 0,9 \text{ sec}$$

$$t_2 = 10 \text{ sec}$$

ητοι το κινητον θα ευρισκται εις την αποστασιν S αφ' ενος μεν κατ' την μεταβασιν του (εις $t_1 = 0,9 \text{ sec}$) αφ' ετερου κατ' την επιστροφην του (εις $t_2 = 10 \text{ sec}$).

25. Κινητον αναχωρησαν εκ τινος σημειου με αρχικη ταχυτητα $v_0 = 342 \text{ cm/sec}$ διερχεται, ευθυγραμμως κινουμενον, δια τινος σημειου A δις, εις χρονους $t_1 = 2 \text{ sec}$ και $t_2 = 58 \text{ sec}$ απο της αρχης της κινήσεως του.

Ζητειται : Ποια ειναι η επιταχυνσις γ και ποια η αποστασις S του σημειου A απο της αρχης της κινήσεως.

Λυσις : Εκ της εξισωσεως :

$$S = v_0 t + \frac{1}{2} \gamma t^2$$

εχομεν :

$$\frac{1}{2} \gamma t^2 + v_0 t - S = 0$$

$$t^2 + \frac{2v_0 t}{\gamma} - \frac{2S}{\gamma} = 0 \quad (1)$$

τῆς ὁποίας εἶναι προφανῶς ρίζαι αἱ τιμαὶ t_1 καὶ t_2 . Ἄλλ' ὡς γνωστὸν ἐκ τῆς Ἀλγέβρας ἰσχύουν αἱ σχέσεις:

$$t_1 + t_2 = \frac{-2v_0}{\gamma} \quad (2)$$

καὶ
$$t_1 t_2 = \frac{-2S}{\gamma} \quad (3)$$

ὁπότε, ἐκ μὲν τῆς (2) προκύπτει:

$$\gamma = \frac{-2v_0}{t_1 + t_2}$$

$$\boxed{\gamma = -11,4 \text{ cm/sec}^2}$$

ἐκ δὲ τῆς (3):
$$S = -\frac{t_1 t_2 \gamma}{2}$$

$$\boxed{S = 661,2 \text{ cm}}$$

26. Δύο κινητὰ ἀναχωροῦν ἐκ τοῦ αὐτοῦ σημείου ταυτοχρόνως, κινουῦνται δὲ ἐπὶ τῆς αὐτῆς διευθύνσεως κατ' ἀντίθετον φοράν καὶ μὲ κινήσεις ὁμαλῶς ἐπιβραδυνομένας μὲ ἀρχικὰς ταχύτητας καὶ ἐπιβραδύνσεις ἀντιστοίχως $v_0 = 22 \text{ cm/sec}$, $\gamma = 4,6 \text{ cm/sec}^2$ καὶ $v_0' = 452 \text{ cm/sec}$, $\gamma' = 13,2 \text{ cm/sec}^2$.

Ζητεῖται: Πότε τὰ δύο κινητὰ θὰ συναντηθοῦν καὶ εἰς ποίαν ἀπόστασιν S ἀπὸ τῆς ἀρχῆς τῆς κινήσεως.

Λύσις: Κατὰ τὴν συνάντησιν τῶν κινητῶν τόσον τὰ διανυθέντα διαστήματα S (ὡς διανύσματα) ὅσον καὶ οἱ χρόνοι t θὰ εἶναι ἴσοι. Ἦτοι:

$$S = v_0 t - \frac{1}{2} \gamma t^2 \quad (1)$$

καὶ
$$S = v_0' t - \frac{1}{2} \gamma' t^2 \quad (2)$$

ὅθεν
$$v_0 t - \frac{1}{2} \gamma t^2 = v_0' t - \frac{1}{2} \gamma' t^2$$

$$\frac{(\gamma' - \gamma)t^2}{2} + (v_0 - v_0')t = 0$$

$$4,3t^2 - 430t = 0$$

Ἐκ τῆς τελευταίας ταύτης ἐξισώσεως ἀπορρίπτοντες τὴν τιμὴν $t=0$, ὡς ἀντιστοιχοῦσαν εἰς τὴν ἀρχὴν τῆς κινήσεως, ἔχομεν:

$$\boxed{t = 100 \text{ sec}}$$

καί, αντικαθιστώντες την τιμήν ταύτην του t εις την (1), εὐρίσκομεν τὸ διάστημα :

$$S = 22.100 - \frac{1}{2} \cdot 4,6 \cdot 100^2 \text{ cm}$$

$$S = -20800 \text{ cm}$$

$$S = -208 \text{ m}$$

Ἦτοι τὰ κινητὰ θὰ συναντηθοῦν μετὰ πάροdon 100 sec, εἰς ἀπόστασιν 208 m, ἀπὸ τοῦ σημείου ἐκκινήσεώς των, καὶ πρὸς τὸ ἀντίθετον, ὡς πρὸς τὴν ἀρχικὴν κίνησιν, μέρος.

27. Κινητὸν τ (α) ἀναχωρεῖ ἐκ τινος σημείου μὲ ἐπιτάχυνσιν $\gamma = 4 \text{ cm/sec}^2$. Δεύτερον κινητὸν ἀναχωρεῖ ἐκ τοῦ αὐτοῦ σημείου μὲ ἀρχικὴν ταχύτητα $v_0 = 200 \text{ cm/sec}$ καὶ σταθερὰν ἐπιβράδυνσιν $\gamma' = 24 \text{ cm/sec}^2$, κινούμενον κατὰ τὴν αὐτὴν διεύθυνσιν καὶ φορὰν.

Ζητεῖται: Πότε πρέπει νὰ ἀναχωρήσῃ τὸ δεύτερον κινητὸν, ὅστε ἡ συνάντησίς των νὰ λάβῃ χώραν μετὰ πάροdon χρόνου $t = 20 \text{ sec}$ ἀπὸ τῆς ἐκκινήσεως τοῦ πρώτου.

Λύσις: Ἐστω t' ὁ ζητούμενος χρόνος, ὁπότε τὰ ὑπὸ τῶν κινητῶν διανυθέντα, κατὰ τὴν συνάντησίν των, διαστήματα θὰ εἶναι :

$$S_1 = \frac{1}{2} \gamma t^2$$

$$S_2 = v_0 (t - t') - \frac{1}{2} \gamma' (t - t')^2$$

ἐπειδὴ τὰ διαστήματα ταῦτα εἶναι ἴσα, θὰ ἔχωμεν :

$$\frac{1}{2} \gamma t^2 = v_0 (t - t') - \frac{1}{2} \gamma' (t - t')^2$$

ἀντικαθιστώντες ἔχομεν :

$$800 = 200 (20 - t') - 12 (20 - t')^2$$

καὶ

$$t' = \frac{70 \pm 10}{6}$$

$$t_1' = 10 \text{ sec}$$

$$t_2' = 13,3 \text{ sec}$$

Ἦτοι τὸ δεύτερον κινητὸν πρέπει νὰ ἀναχωρήσῃ 13,3 sec μετὰ τὴν ἀναχώρησιν τοῦ πρώτου, ὁπότε θὰ τὸ συναντήσῃ κατὰ τὴν μετάβασίν του, ἢ 10 sec, ὁπότε θὰ τὸ συναντήσῃ κατὰ τὴν ἐπιστροφὴν.

28. Σώμα κινούμενον με σταθεράν κατά τὸ μέτρον ταχύτητα $v=18,98$ cm/sec, διαγράφει περιφέρεια κύκλου ἀκτίνας $r=7,3$ cm.

Ζητείται: I) Νὰ εὑρεθῇ ἡ γωνιώδης ταχύτης του.

I) Νὰ εὑρεθῇ εἰς ποῖον χρόνον θὰ ἔχη διαγράψῃ ἀριθμὸν περιστροφῶν $n=26$.

Λύσις: I) Πρὸς εὑρεσιν τῆς γωνιώδους ταχύτητος χρησιμοποιοῦμεν τὸν τύπον $\omega = \frac{v}{r}$, ἐξ οὗ ἔχομεν :

$$\omega = \frac{18,98 \text{ cm} \cdot \text{sec}^{-1}}{7,3 \text{ cm}}$$

$$\omega = 2,6 \text{ sec}^{-1}$$

καὶ

$$\text{ἢτοι } \boxed{\omega = 2,6 \text{ rad/sec}}$$

II) Πρὸς εὑρεσιν τοῦ χρόνου εἰς ὃν θὰ διαγραφοῦν αἱ n περιστροφαι ἔχομεν :

Ἡ συνολικῶς διαγραφομένη γωνία κατά τὰς n περιστροφὰς θὰ εἶναι $2\pi n$ καθ' ὅσον 2π εἶναι ἡ γωνία μιᾶς μόνον περιστροφῆς. Ἐκ τούτου θὰ πρέπει αὕτη νὰ εἶναι :

$$2\pi n = \omega t$$

ἐξ οὗ ἔχομεν :

$$t = \frac{2\pi n}{\omega}, \quad t = \frac{6,28 \cdot 26}{2,6} \frac{1}{\text{sec}^{-1}}$$

$$t = 62,8 \text{ sec}$$

$$\text{ἢτοι } \boxed{t = 1 \text{ min } 2,8 \text{ sec}}$$

29. Κινητὸν περιστρεφόμενον ἐπὶ περιφερείας κύκλου κινεῖται με σταθεράν γραμμικὴν ταχύτητα $v=1,57$ cm/sec καὶ με περίοδον περιστροφῆς $T=40$ sec.

Ζητείται: Νὰ εὑρεθοῦν: Ἡ ἀκτίς καμπλότητος τοῦ κύκλου r , ἡ γωνιώδης ταχύτης ω καὶ ἡ συχνότης N τῆς περιστροφῆς.

Λύσις: Ἐκ τοῦ τύπου

$$2\pi r = vT$$

εὑρίσκομεν τὴν r , ἣτις θὰ εἶναι :

$$r = \frac{vT}{2\pi}, \quad r = \frac{40 \cdot 1,57}{6,28} \frac{\text{cm} \cdot \text{sec}}{\text{sec}}$$

$$\boxed{r = 10 \text{ cm}}$$

ἐν συνεχείᾳ δέ, ἐκ τοῦ τύπου

$$v = \omega r, \quad \omega = \frac{v}{r}$$

εὐρίσκομεν τὴν ω , ἔχουσιν τιμὴν :

$$\omega = \frac{1,57}{10}, \quad \omega = 0,157 \frac{\text{cm} \cdot \text{sec}^{-1}}{\text{cm}}$$

$$\boxed{\omega = 0,157 \text{ rad/sec}}$$

καί, τελικῶς, ἐκ τοῦ τύπου $N=1/T$, εὐρίσκομεν τὴν συχνότητα :

$$N = \frac{1}{40}, \quad N = 0,025 \frac{1}{\text{sec}}$$

$$\boxed{N = 0,025 \text{ sec}^{-1}}$$

ἔξ ἧς συμπεραίνομεν ὅτι τὸ κινητὸν θὰ διαγράφῃ τὰ 25/1000 τῆς περιφερείας κατὰ sec.

30. Δύο κινητά, ἀναχωροῦντα ταυτοχρόνως καὶ ἐκ τοῦ αὐτοῦ σημείου, περιστρέφονται, κατὰ τὴν αὐτὴν φοράν, ἐπὶ τῆς αὐτῆς περιφερείας κύκλου ἀκτίνος $r=3,28 \text{ cm}$, μὲ γραμμικὰς ταχύτητας, ἀντιστοίχως, $v_1=8,2 \text{ cm/sec}$ καὶ $v_2=9,84 \text{ cm/sec}$.

Ζητεῖται: Πόσας περιστροφὰς θὰ ἔχῃ διαγράψῃ ἕκαστον κινητὸν κατὰ τὴν πρώτην συνάντησίν των καὶ εἰς ποῖον χρόνον τ θὰ λάβῃ χώραν αὕτη.

Λύσις: Κατὰ τὴν συνάντησιν ἐὰν τὸ ἐν ἐκ τῶν κινητῶν ἔχῃ διαγράψῃ n_1 στροφὰς, τὸ ἕτερον θὰ ἔχῃ διαγράψῃ στροφὰς $n_2=n_1+1$. Ἐστῶσαν, ὡς ἐκ τούτου, n_1 αἱ στροφαὶ τοῦ ἔχοντος τὴν ταχύτητα v_1 . Τὰ ἀντιστοίχως διανυθέντα διαστήματα θὰ εἶναι τότε :

$$2\pi n_1 = v_1 t \quad (1)$$

$$\text{καὶ} \quad 2\pi (n_1 + 1) = v_2 t \quad (2)$$

Διαιροῦντες κατὰ μέλη ἔχομεν :

$$\frac{n_1}{n_1+1} = \frac{v_1}{v_2} \quad \text{καὶ} \quad n_1 = \frac{v_1}{v_2 - v_1}$$

Ἐξ οὗ εὐρίσκομεν :

$$n_1 = \frac{8,2}{9,84 - 8,2} \frac{\text{cm} \cdot \text{sec}^{-1}}{\text{cm} \cdot \text{sec}^{-1}}, \quad n_1 = 5$$

ἦτοι τελικῶς :

$$\boxed{\begin{array}{l} n_1 = 5 \text{ περιστροφαὶ} \\ n_2 = 6 \text{ περιστροφαὶ} \end{array}}$$

Οπότε, ἔξ ἑνὸς ἐκ τῶν τύπων (1) καὶ (2), ἔστω δὲ ἐκ τοῦ (1), ἔχομεν :

$$t = \frac{2\pi n_1}{v_1}, \quad t = \frac{6,28 \cdot 3,28 \cdot 5}{8,2} \frac{\text{cm}}{\text{cm} \cdot \text{sec}^{-1}}$$

$$\boxed{t = 12,56 \text{ sec}}$$

31. Δύο κινητά, α καὶ β, ἀναχωροῦν ἐκ δύο θέσεων Α καὶ Β, περιφερείας κύκλου ἀκτίνος $r=15 \text{ cm}$, ἐκ διαμέτρου ἀντιθέτων, κινουῦνται δὲ κατὰ τὴν αὐτὴν φορὰν.

Ζητεῖται: Ἐάν ἡ γραμμικὴ ταχύτης τοῦ α εἶναι $v_\alpha = 6,9 \text{ cm/sec}$, ποία πρέπει νὰ εἶναι ἡ γωνιώδης ταχύτης τοῦ β διὰ νὰ συναντηθοῦν τὰ κινητὰ διὰ πρώτην φορὰν ὅταν τὸ α θὰ ἔχη διαγράψῃ ἀριθμὸν στροφῶν $n_\alpha = 46$.

Λύσις: Ὅταν θὰ συναντηθοῦν, καὶ τὸ α θὰ ἔχη διαγράψῃ n_α στροφάς, τὸ β θὰ ἔχη διαγράψῃ στροφάς :

$$n_\beta = n_\alpha \pm \frac{1}{2}$$

ἀναλόγως τοῦ ἂν προπορεύεται (−) ἢ ἔπεται (+) τοῦ α.

Τὰ διανυθέντα διαστήματα θὰ εἶναι τότε ἀντιστοιχῶς :

$$2\pi n_\alpha = v_\alpha t \quad (1)$$

$$2\pi n_\beta = v_\beta t \quad (2)$$

ἔξ ὧν, διαιροῦντες κατὰ μέλη, ἔχομεν :

$$\frac{n_\alpha}{n_\beta} = \frac{v_\alpha}{v_\beta}, \quad v_\beta = \frac{v_\alpha \cdot n_\beta}{n_\alpha}, \quad v_\beta = \frac{v_\alpha \left(n_\alpha \pm \frac{1}{2} \right)}{n_\alpha}$$

καὶ πρὸς εὕρεσιν τῆς γωνιώδους ταχύτητος ω_β τοῦ β :

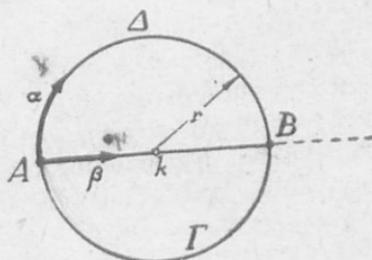
$$\omega_\beta = \frac{v_\alpha \left(n_\alpha \pm \frac{1}{2} \right)}{n_\alpha \cdot r}$$

$$\omega_\beta = \frac{6,9 (46 \pm 0,5) \text{ cmsec}^{-1}}{46 \cdot 15 \text{ cm}}, \quad \omega_\beta = \frac{46 \pm 0,5}{100} \text{ sec}^{-1}$$

ἔξ ὧν εὐρίσκομεν τὰς δύο γωνιώδεις ταχύτητας τοῦ β :

$$\boxed{\begin{aligned} \omega_\beta &= 0,465 \text{ rad/sec} \\ \omega'_\beta &= 0,455 \text{ rad/sec} \end{aligned}}$$

32. Δύο κινητά, α και β, αναχωρούν εκ του αὐτοῦ σημείου A συγχρόνως, τὸ μὲν (α) κινεῖται ἐπὶ περιφερείας κύκλου ἀκτί- νος $r=6,3$ cm, τὸ δ' ἕτερον (β) ἐπὶ εὐθείας, ἣτις εἶναι διάμε- τρος τῆς αὐτῆς περιφερείας (ἴδ. σχ. 3). Ἡ ταχύτης τοῦ β εἶναι σταθερὰ καὶ ἔχει τιμὴν $v_\beta = 4,2$ cm/sec, ἐνῶ ἡ τοῦ α μεταβάλλεται μὲ σταθερὰν ἐπιτάχυνσιν $\gamma = 6,28$ cm/sec².



Σχ. 3

Ζητεῖται: Ποία πρέπει νὰ εἶναι ἡ ἀρχικὴ ταχύτης v_α τοῦ α, ὥστε τὰ κινητὰ νὰ συναντηθοῦν (εἰς σημεῖον B), ὅταν τὸ α διέλθῃ διὰ πρώτην φοράν ἐκ τοῦ B, καὶ τότε θὰ λάβῃ χώραν ἡ συνάντησις των αὐτῶν.

Λύσις: Ἐστώσαν S_α καὶ S_β τὰ διανυθέντα ἀντιστοίχως διαστήματα, ταῦτα θὰ εἶναι προφανῶς:

$$S_\alpha = v_\alpha t + \frac{\gamma t^2}{2} \quad \text{καὶ} \quad S_\beta = v_\beta t$$

ἐξ ὧν, ἐφ' ὅσον εἶναι $S_\alpha = \pi r$ καὶ $S_\beta = 2r$, ἔχομεν:

$$\pi r = v_\alpha t + \frac{\gamma t^2}{2} \quad (1)$$

$$2r = v_\beta t \quad (2)$$

Ὅποτε ἐκ τῆς (2), ἔχομεν:

$$t = \frac{2r}{v_\beta}, \quad t = \frac{2 \cdot 6,3}{4,2} \frac{\text{cm}}{\text{cm} \cdot \text{sec}^{-1}}, \quad \boxed{t = 3 \text{ sec}}$$

καὶ ἐκ τῆς (1):

$$v_\alpha = \frac{2\pi r - \gamma t^2}{2t}, \quad v_\alpha = \frac{6,28 \cdot 6,3 - 6,28 \cdot 9}{2 \cdot 3} \frac{\text{cm}}{\text{sec}}$$

ἦτοι τελικῶς:

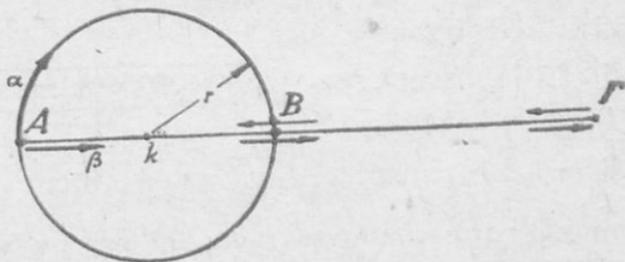
$$\boxed{v_\alpha = -2,826}$$

Ἐκ τοῦ ἀρνητικοῦ σημείου τῆς v_α ἐξάγομεν προσέτι τὸ συμπέρασμα ὅτι τὸ κινητὸν α θὰ κινηθῇ ἀρχικῶς πρὸς τὴν ἀντίθε-

τον φοράν (ΑΓ), θὰ ἐπανεέλθῃ εἰς τὸ Α καὶ θὰ συνεχίσῃ τὴν κίνησίν του (ΑΔΒ) μέχρι τοῦ σημείου Β.

33 Δύο κινητά, α καὶ β, ἀναχωροῦν ἐκ τοῦ αὐτοῦ σημείου Α περιφερείας κύκλου ἀκτίνος $r=8$ cm. Τὸ μὲν ἐν (α) κινεῖται μὲ κίνησιν ὁμαλῶς ἐπιταχυνομένην καὶ ἐπιτάχυνσιν $\gamma_\alpha = 6,28$ cm/sec², ἄνευ ἀρχικῆς ταχύτητος, ἐπὶ τῆς περιφερείας, τὸ δ' ἕτερον μὲ κίνησιν ὁμαλῶς ἐπιβραδυνομένην, ἐπιβραδύνσεως $\gamma_\beta = 1,2$ cm/sec², ἐπὶ τῆς διαμέτρου.

Ζητεῖται: I) Ποία πρέπει νὰ εἶναι ἡ ἀρχικὴ ταχύτης v_β τοῦ



Σχ. 4

δευτέρου, ὥστε τὰ κινητὰ νὰ συναντηθοῦν, εἰς τὸ αὐτὸ σημεῖον Α δταν τὸ πρῶτον θὰ ἔχῃ διαγράψῃ περιστροφὰς $n=16$.

II) Πότε θὰ συμβῆ τοῦτο καὶ

III) Ποίας ταχύτητος θὰ ἔχουν τότε τὰ κινητὰ.

Λύσις: Ὅταν τὰ κινητὰ θὰ συναντηθοῦν, τὸ μὲν α θὰ ἔχῃ διανύσει διάστημα:

$$S_\alpha = \frac{\gamma_\alpha t^2}{2} \quad \text{ὅπου } S_\alpha = 2\pi n r$$

ἔξ οὗ:

$$2\pi n r = \frac{\gamma_\alpha t^2}{2} \quad (1)$$

τὸ δὲ β ἀντιστοίχως:

$$S_\beta = v_\beta t - \frac{\gamma_\beta t^2}{2}$$

ἴσον μὲ μηδέν, καθ' ὅσον τὰ διανύσματα ΑΓ καὶ ΓΑ εἶναι ἴσα καὶ ἀντίθετα, ἔξ οὗ:

$$v_\beta t - \frac{\gamma_\beta t^2}{2} = 0 \quad (2)$$

Ὅποτε, ἐκ τῆς (1) εὐρίσκομεν τὸν χρόνον t τῆς συναντήσεως:

$$t = 2 \sqrt{\frac{\pi n r}{\gamma_\alpha}}, \quad t = 2 \sqrt{\frac{3,14 \cdot 8 \cdot 16}{6,28}} \text{ sec}$$

$$t = 16 \text{ sec}$$

και την ταχύτητα v_β εκ του (2) :

$$v_\beta = \frac{\gamma_\beta t}{2}, \quad v_\beta = \frac{1,2 \cdot 16}{2} \text{ cm} \cdot \text{sec}^{-1} \cdot \text{sec}$$

$$v_\beta = 9,6 \text{ cm/sec}$$

Τέλος προς εύρεσιν των εις χρόνον t ταχυτήτων v_{at} (διά τὸ α) και v_{bt} (διά τὸ β), ἔχομεν :

$$v_{at} = \gamma_\alpha t \quad (3)$$

$$v_{bt} = v_\beta - \gamma_\beta t \quad (4)$$

ὁπότε, εκ τῆς (3) εὐρίσκομεν :

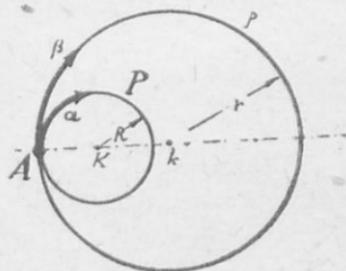
$$v_{at} = 6,28 \cdot 16 \text{ cmsec}^{-1} \cdot \text{sec} \quad v_{at} = 100,48 \text{ cm/sec}$$

εκ δὲ τῆς (4) :

$$v_{bt} = 9,6 - 1,2 \cdot 16 \text{ cmsec}^{-1} \quad v_{bt} = -9,6 \text{ cm/sec}$$

ἦτοι τὸ κινητὸν β κατὰ τὴν συνάντησιν θὰ ἔχη ταχύτητα ἴσην μετὴν ἀρχικῆν του, ἀντιθέτου ὁμως φορᾶς.

34. Δύο κινητὰ ἀναχωροῦν ταυτοχρόνως εκ τοῦ αὐτοῦ σημείου Α. Τὸν μὲν ἐν (α) διαγράφει περιφέρειαν κύκλου μήκους $P = 4,05 \text{ m}$, τὸ δ' ἕτερον (β) περιφέρειαν κύκλου μήκους $p = 9 \text{ m}$, κινοῦνται ἀμφότερα μετὴν κίνησιν ὁμαλῶς ἐπιταχυνομένην,



Σχ. 5.

ἀνευ ἀρχικῆς ταχύτητος, ἐπὶ τῶν ἀντιστοίχων περιφερειῶν, ἐσωτερικῶς ἐφαπτομένων ἀλλήλων (ἴδ. σχ. 5).

Ζητεῖται: Ἐάν αἱ ἐπιταχύνσεις τῶν κινητῶν ἀντιστοίχως :

$$\text{Διὰ τὸ α εἶναι } \Gamma = 1,4 \text{ m/sec}^2$$

$$\text{» » β » } \gamma = 2 \text{ m/sec}^2$$

να εὐρεθῆ μετὰ πόσας περιστροφᾶς τὰ κινητὰ θὰ συναντηθοῦν διὰ πρώτην φορὰν εἰς τὸ Α και εἰς ποῖον χρόνον θὰ παρουσιασθῆ τοῦτο.

Λύσις: Ἐστω ὅτι τὰ κινητὰ συναντῶνται μετὰ χρόνον t καὶ ἀφοῦ διέγραψεν N περιστροφὰς τὸ α καὶ n τὸ β . Τὰ ἀντιστοίχως διανυθέντα διαστήματα θὰ εἶναι τότε :

$$\text{Διὰ τὸ } \alpha \quad PN = \frac{1}{2} \Gamma t^2 \quad (1)$$

$$\text{Διὰ τὸ } \beta \quad pn = \frac{1}{2} \gamma t^2. \quad (2)$$

Ὅποτε, διαιροῦντες κατὰ μέλη τὰς (1) καὶ (2), ἔχομεν :

$$\frac{PN}{pn} = \frac{\Gamma}{\gamma}$$

$$\text{καὶ} \quad \frac{N}{n} = \frac{\Gamma p}{P \gamma}, \quad \frac{N}{n} = \frac{9 \cdot 1,4}{4,05 \cdot 2}, \quad \frac{N}{n} = \frac{14}{9}$$

ἐπειδὴ ὁμως οἱ ἀριθμοὶ N καὶ n πρέπει νὰ εἶναι ἐλάχιστοι καὶ ἀκέραιοι, ἔχομεν τελικῶς :

$$\boxed{\begin{array}{l} N = 14 \\ n = 9 \end{array}}$$

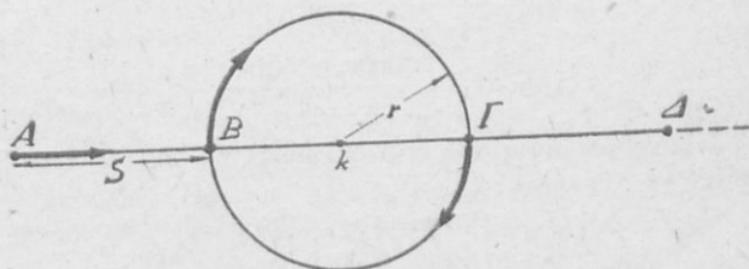
Ἦτοι τὰ κινητὰ θὰ συναντηθοῦν μετὰ $N=14$ περιστροφὰς διὰ τὸ α καὶ $n=9$ διὰ τὸ β .

Τέλος, πρὸς εὑρεσιν τοῦ χρόνου t λαμβάνομεν τὴν (1) καὶ ἔχομεν :

$$t = \sqrt{\frac{2PN}{\Gamma}}, \quad t = \sqrt{\frac{2 \cdot 4,05 \cdot 14}{1,4}} \text{ sec}$$

$$\boxed{t = 9 \text{ sec}}$$

35. Κινητὸν ἀναχωρεῖ ἐκ τινος σημείου A (ἴδ. σχῆμα 6) καὶ



Σχ. 6

κινεῖται ἐπὶ εὐθείας AD . Δεύτερον κινητὸν ἀναχωρεῖ ἐκ σημείου Γ , κειμένου ἐπὶ τῆς αὐτῆς εὐθείας, μὲ κίνησιν ὁμαλὴν κυκλικὴν

καὶ γραμμικὴν ταχύτητα $v = 12,56 \text{ cm/sec}$. Τὸ κέντρον περιστροφῆς τοῦ δευτέρου κινητοῦ εὐρίσκεται ἐπὶ τοῦ ἄξονος ΑΔ, ἢ δὲ ἀπὸ τῆς καμπυλότητός του εἶναι $r = 16 \text{ cm}$.

Ζητεῖται: Ἐάν ἡ ἀπόστασις ΑΒ εἶναι $S = 120 \text{ cm}$, ποία πρέπει νὰ εἶναι ἡ κίνησις τοῦ εὐθυγράμμως κινουμένου κινητοῦ ὥστε τοῦτο νὰ συναντήσῃ τὸ περιστρεφόμενον εἰς τὰς θέσεις Β καὶ Γ, ἀκριβῶς ὅταν τοῦτο διέρχεται διὰ πρώτην φοράν διὰ τῶν σημείων αὐτῶν.

Λύσις: Ἐκ τοῦ τύπου τῆς κυκλικῆς κινήσεως:

$$2\pi r = vT$$

εὐρίσκομεν τὸν χρόνον μιᾶς περιστροφῆς (περίοδος) ἔχοντα τιμὴν:

$$T = \frac{2\pi r}{v}$$

ὡς καὶ τὸν χρόνον t ἡμισείας περιστροφῆς:

$$t = \frac{\pi r}{v}$$

Ἐξ αὐτοῦ συμπεραίνομεν ὅτι τὸ ἐκ τοῦ Α ἀναχωροῦν κινητὸν πρέπει νὰ εὐρίσκεται εἰς τὴν θέσιν Β μετὰ χρόνον t , εἰς δὲ τὴν Γ μετὰ T ἀπὸ τῆς ἐκκινήσεώς του.

Οὕτω δέ, ὑποθέτοντες ὅτι τὸ εὐθυγράμμως κινούμενον κινητὸν ἔχει ἀρχικὴν ταχύτητα v_0 καὶ ἐπιτάχυνσιν γ , θὰ ἔχωμεν τὰς δύο σχέσεις:

$$S = v_0 t + \frac{1}{2} \gamma t^2$$

$$S + 2r = v_0 T + \frac{1}{2} \gamma T^2$$

$$\text{ἢτοι:} \quad S = \frac{\pi r v_0}{v} + \frac{\pi^2 r^2 \gamma}{2v^2} \quad (1)$$

$$S + 2r = \frac{2\pi r v_0}{v} + \frac{2\pi^2 r^2 \gamma}{v^2} \quad (2)$$

ὁπότε, ἀντικαθιστῶντες τὰς τιμὰς τῶν S, r κλπ. εἰς τὰς (1) καὶ (2) ἔχομεν τὸ σύστημα:

$$120 = 4v_0 + 8\gamma \quad (1, \alpha)$$

$$152 = 8v_0 + 32\gamma \quad (2, \alpha)$$

ἔξ οὗ εὐρίσκομεν:

$$v_0 = 41 \text{ cm/sec}$$

$$\gamma = -5,5 \text{ cm/sec}^2$$

"Ἦτοι τὸ κινητὸν θὰ πρέπει νὰ ἀναχωρήσῃ ἐκ τοῦ Α πρὸς τὸ Β μὲ κίνησιν ὁμαλῶς ἐπιβραδυνομένην, ἀρχικῆς ταχύτητος $v_0=41$ cm/sec καὶ ἐπιβραδύνσεως $\gamma'=5,5$ cm/sec².

36. Σῶμα κινεῖται ὁμαλῶς καὶ εὐθυγράμμως μὲ ταχύτητα $v=7,2$ cm/sec. Εἰς χρονικὴν τινὰ στιγμὴν ἐνεργεῖ ἐπ' αὐτοῦ ἐπιτάχυνσις $\gamma=6$ cm/sec², σχηματίζουσα μὲ τὴν διεύθυνσιν τῆς κινήσεως γωνίαν $\varphi=30^\circ$.

Ζητεῖται: Ποῖον θὰ εἶναι τὸ εἶδος τῆς κινήσεως τοῦ σώματος τὴν στιγμὴν τῆς ἐνεργείας τῆς ἐπιταχύνσεως.

Λύσις: Ἡ ἐκτάχυνσις γ , ὡς σχηματίζουσα γωνίαν μὲ τὴν διεύθυνσιν τῆς τροχιάς, ἀναλύεται εἰς δύο ἐπιταχύνσεις:

$$\text{Τὴν ἐπιτρόχιον} \quad \gamma_e = \gamma \cdot \sigma\upsilon\upsilon\varphi \quad (1)$$

$$\text{καὶ τὴν κεντρομόλον} \quad \gamma_k = \gamma \cdot \eta\mu\varphi \quad (2)$$

Ἡ κεντρομόλος ὁμως ἐπιτάχυνσις εἶναι ἀφ' ἑτέρου:

$$\gamma_k = \frac{v^2}{r} \quad (3)$$

ἐξ οὗ ἔχομεν, ἐκ τῶν (2) καὶ (3):

$$\gamma \cdot \eta\mu\varphi = \frac{v^2}{r}$$

καὶ

$$r = \frac{v^2}{\gamma \cdot \eta\mu\varphi} \quad (4)$$

ἀντικαθιστῶντες τὰς τιμὰς εἰς τὰς (1) καὶ (4) εὐρίσκομεν τελικῶς:

$$\gamma_e = \frac{6 \sqrt{3}}{2} \text{ cm/sec}^2$$

$$\boxed{\gamma_e = 3 \sqrt{3} \text{ cm/sec}^2}$$

καὶ

$$r = \frac{(7,2)^2 \text{ (cm}\cdot\text{sec}^{-1})^2}{6 \cdot \frac{1}{2} \text{ cm}\cdot\text{sec}^{-2}}$$

$$\boxed{r = 17,28 \text{ cm}}$$

"Ἦτοι τὸ κινητὸν θ' ἀποκτήσῃ κίνησιν κυκλικήν, μὲ ἀκτίνα καμπυλότητος $r=17,28$ cm, ὁμαλῶς ἐπιταχυνομένην μὲ ἐπιτάχυνσιν $\gamma_e = 3 \sqrt{3}$ cm/sec².

37. Κινητὸν διαγράφει περιφέρειαν κύκλου μὲ ἀκτίνα σταθερὰν $r=16$ cm, καὶ κίνησιν ὁμαλῶς ἐπιταχυνομένην μὲ ἐπιτάχυνσιν ἐπιτρόχιον $\gamma_e = 4$ cm/sec².

Ζητείται: Πόση θὰ εἶναι ἡ συνολικὴ ἐπιτάχυνσις τοῦ κινητοῦ μετὰ χρόνον $t=2$ sec, ἀπὸ τῆς ἀρχῆς τῆς ἐπιταχνομένης κινήσεως.

Λύσις: Ἡ συνολικὴ ἐπιτάχυνσις τοῦ κινητοῦ θὰ εἶναι τὸ διανυσματικὸν ἄθροισμα τῆς ἐπιτροχίου καὶ κεντρομόλου ἐπιτάχυνσεως:

$$\vec{\gamma} = \vec{\gamma}_e + \vec{\gamma}_\kappa$$

ἀλλ' ἀφοῦ ἡ ἐπιτροχίος θὰ διατηρῆται σταθερά, ἡ κεντρομόλος μετὰ χρόνον t θὰ εἶναι:

$$\gamma_\kappa = \frac{v^2}{r}$$

$$\text{ὅπου } v = \gamma_e \cdot t$$

ἦτοι:

$$\gamma_\kappa = \frac{\gamma_e^2 \cdot t^2}{r}$$

ἔξ οὗ ἔχομεν:

$$\gamma_\kappa = \frac{4^2 \cdot 2^2}{16} \frac{(\text{cm/sec}^{-2})^2 \cdot \text{sec}^2}{\text{cm}}$$

$$\text{ἦτοι } \boxed{\gamma_\kappa = 4 \text{ cm/sec}^2}$$

Αἱ δύο ἐπιταχύνσεις θὰ σχηματίζουν γωνίαν $\varphi=90^\circ$, ὁπότε τὸ διανυσματικὸν τῶν ἄθροισμα θὰ εἶναι:

$$\gamma = \sqrt{\gamma_\kappa^2 + \gamma_e^2}$$

ἦτοι

$$\gamma = \sqrt{32} \text{ cm/sec}^2$$

$$\boxed{\gamma = 5,65 \text{ cm/sec}^2}$$

38. Κινητὸν ἀναχωρεῖ ἐκ τινος σημείου μὲ ἐπιτάχυνσιν $\gamma=6,1 \text{ cm/sec}^2$ καὶ ἀρχικὴν ταχύτητα $v_0=3 \text{ cm/sec}$. Μετὰ χρόνον $t'=7$ sec ἀναχωρεῖ δευτέρον κινητὸν μὲ ἐπιτάχυνσιν $\gamma'=120 \text{ cm/sec}^2$, ἐκ τοῦ αὐτοῦ σημείου κινούμενον ἐπὶ τῆς αὐτῆς διευσθύνσεως.

Ζητείται: I) Ποία πρέπει νὰ εἶναι ἡ ἀρχικὴ ταχύτης v_0' τοῦ δευτέρου, ὥστε τὰ κινητὰ μετὰ χρόνον $t=15$ sec ἀπὸ τῆς ἀναχωρήσεως τοῦ πρώτου νὰ ἔχουν τὴν αὐτὴν ταχύτητα v .

II) Πόση θὰ εἶναι ἡ ταχύτης αὐτῆ.

Λύσις: Τὸ πρῶτον κινητὸν, μετὰ χρόνον t ἀπὸ τῆς ἀναχωρήσεώς του θὰ ἔχη ταχύτητα:

$$v = v_0 + \gamma t \quad (1)$$

τὸ δευτέρον, κινηθὲν ἐπὶ χρόνον $(t - t')$, θὰ ἔχη ἀντιστοίχως ταχύτητα:

$$v = v_0' + \gamma' (t - t') \quad (2)$$

ὁπότε, δι' ἐξισώσεως τῶν (1) καὶ (2) ἔχομεν :

$$v_0 + \gamma t = v_0' + \gamma' (t - t')$$

καί, λύοντες ὡς πρὸς v_0' :

$$v_0' = v_0 + \gamma t - \gamma' (t - t')$$

$$\text{ἦτοι } \boxed{v_0 = -865,5 \text{ cm/sec}}$$

ἔξ οὗ συμπεραίνομεν ὅτι τὸ δεύτερον κινητὸν θ' ἀναχωρήσῃ κατ' ἀντίθετον ὡς πρὸ τὸ πρῶτον φορὰν μὲ κίνησιν ὁμαλῶς ἐπιβραδυνομένην, ἀρχικῆς ταχύτητος $v_0 = 865,5 \text{ cm/sec}$.

II) Ἐν συνεχείᾳ διὰ τὴν εὐρεσιν τῆς κοινῆς τελικῆς ταχύτητος v , λαμβάνομεν τὴν (1), ὁπότε ἔχομεν :

$$\boxed{v = 94,5 \text{ cm/sec}}$$

39. Κινητὸν ἀναχωρεῖ ἐκ τινος σημείου μὲ ἀρχικὴν ταχύτητα $v_0 = 9 \text{ cm/sec}$ καὶ ἀρχικὴν ἐπιβράδυνσιν $\gamma_0 = 8 \text{ cm/sec}^2$.

Ἡ ἐπιτάχυνσις ὅμως αὕτη δὲν διατηρεῖται σταθερά, ἀλλὰ μεταβάλλεται κατὰ σταθερὸν τι ποσὸν $b = 2 \text{ cm/sec}^2$.

Ζητεῖται: Πότε τὸ κινητὸν, εὐθύγραμμως κινούμενον, θὰ διέλθῃ ἐκ νέου διὰ τοῦ σημείου ἐκκινήσεώς του.

Λύσις: Ὁ γενικὸς τύπος ὁ ἰσχύων διὰ τὴν εὐρεσιν τοῦ διαστήματος κινητοῦ ἔχοντος ἐπιτάχυνσιν δευτέρας τάξεως (b) εἶναι :

$$S = v_0 t + \frac{1}{2} \gamma_0 t^2 + \frac{1}{6} b t^3$$

$$\text{ὅστις γίνεται : } \frac{1}{6} b t^3 - \frac{1}{2} \gamma_0 t^2 + v_0 t = 0 \quad (1)$$

διὰ τὴν περίπτωσιν ὅπου τὸ διάστημα εἶναι διανυσματικῶς ἴσον μὲ τὸ μηδὲν καὶ ἡ ἀρχικὴ κίνησις ἐπιβραδυνομένη.

Ἐκ τῆς (1) ἔχομεν ὅμως τὴν ἐξίσωσιν :

$$\left(\frac{b}{6} t^2 - \frac{1}{2} \gamma_0 t + v_0 \right) t = 0$$

ἐκ τῆς ὁποίας, δι' ἀντικαταστάσεως τῶν τιμῶν τῶν b , v_0 κλπ. ἔχομεν :

$$\left(\frac{t^2}{3} - 4t + 9 \right) t = 0$$

καὶ τελικῶς τρεῖς τιμὰς διὰ τὸν χρόνον :

$$t_1 = 0 \text{ sec}$$

$$t_2 = 3 \text{ sec}$$

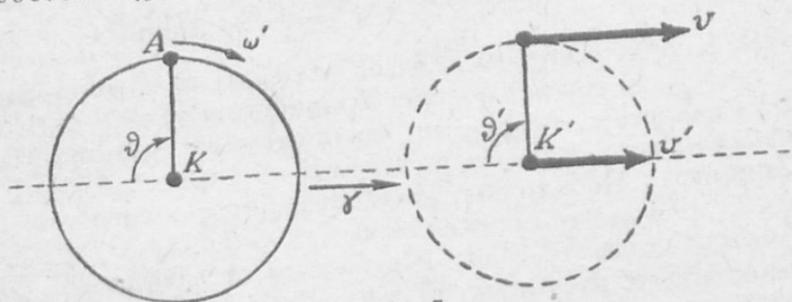
$$t_3 = 9 \text{ sec}$$

Ὅπου ἡ μὲν t_1 ἀντιστοιχεῖ εἰς τὴν ἀρχὴν τῆς κινήσεως, αἱ

δὲ t_2 καὶ t_3 εἰς τὰς δύο στιγμὰς καθ' ἃς τὸ κινητὸν διέρχεται διὰ τοῦ σημείου ἐκκινήσεώς του.

40. Περιστρεφόμενος δίσκος ἄκτινος $R = 12,6$ cm, ἔχων σταθερὰν γωνιώδη ἐπιτάχυνσιν $\omega' = \pi/2$ sec⁻², κινεῖται ταυτοχρόνως οὕτως ὥστε τὸ κέντρον του νὰ διαγράφῃ εὐθείαν τροχίαν μὲ σταθερὰν γραμμικὴν ἐπιτάχυνσιν $\gamma = 8,218$ cm/sec².

Ζητεῖται: Ποίαν συνισταμένην ταχύτητα u θὰ παρουσιάξῃ μετὰ χρόνον $t = 4$ sec ἀπὸ τῆς ταυτοχρόνου ἀρχῆς τῶν δύο κινήσεων σημείον τι A τῆς περιφερείας τοῦ δίσκου, εὐρισκόμενον εἰς θέσιν τοιαύτην ὥστε νὰ σχηματίξῃ γωνίαν $\theta = 90^\circ$ μὲ τὴν διεύθυνσιν τῆς εὐθυγράμμου κινήσεως (ἴδ. σχῆμα 7).



Σχ. 7.

Λύσις: Μετὰ χρόνον t ἡ μὲν γωνιώδης ταχύτης ω τοῦ A θὰ εἶναι:

$$\omega = \omega' t$$

$$\text{ἡ δὲ γραμμικὴ του: } v = \omega' R t \quad (1)$$

Ταυτοχρόνως ἡ κατὰ τὴν εὐθείαν ταχύτης v' τοῦ δίσκου θὰ εἶναι:

$$v' = \gamma t \quad (2)$$

Πρὸς εὔρεσιν ὅμως τῆς συνισταμένης ταχύτητος u , ὅπου θὰ εἶναι:

$$\vec{u} = \vec{v} + \vec{v}'$$

πρέπει νὰ γνωρίζωμεν καὶ τὴν γωνίαν μεταξὺ τῶν \vec{v} καὶ \vec{v}' . Πρὸς τοῦτο εὐρισκομεν τὴν διαγραφείσαν ὑπὸ τοῦ A γωνίαν φ ἣτις θὰ εἶναι:

$$\varphi = \frac{\omega' t^2}{2}$$

$$\varphi = \frac{\pi}{2} \cdot \frac{4^2}{2}$$

ἦτοι:

$$\boxed{\varphi = 4\pi}$$

Ἐκ τούτου ἐξάγομεν ὅτι ὁ δίσκος θὰ διαγράψῃ δύο πλήρεις περιστροφάς, ὅποτε αἱ ταχύτητες v καὶ v' θὰ εἶναι ὁμόροποι, ἔξ οῡ:

$$u = v + v'$$

$$u = \omega'Rt + \gamma t$$

$$u = (\omega'R + \gamma)t$$

$$u = 120 \text{ cm/sec}$$

ΑΣΚΗΣΕΙΣ ΠΡΟΣ ΛΥΣΙΝ

41. Κινητὸν ἀναχωρεῖ ἔκ τινος σημείου μὲ ταχύτητα σταθερὰν $v=4 \text{ cm/sec}$.

Ζητεῖται: Πότε πρέπει νὰ ἀναχωρήσῃ δευτέρου κινητὸν ταχύτητος σταθερᾶς $v'=6 \text{ cm/sec}$ πρὸς τὴν αὐτὴν φορὰν ὥστε τὰ κινητὰ νὰ συναντηθοῦν μετὰ χρόνον $t=24 \text{ sec}$, ἀπὸ τῆς ἀναχωρήσεως τοῦ πρώτου.

Λύσις: Μετὰ χρόνον $t=8 \text{ sec}$.

42. Δύο κινητὰ ἀπέχοντα ἀλλήλων κατὰ διάστημα $h=100 \text{ cm}$, ἀναχωροῦν ταυτοχρόνως κινούμενα κατ' ἀντίθετον φορὰν πρὸς συνάντησίν των, μὲ ταχύτητας σταθερᾶς ἀντιστοίχως $v_1=6 \text{ cm/sec}$ καὶ $v_2=4 \text{ cm/sec}$.

Ζητεῖται: I) Πότε θὰ συναντηθοῦν (t).

II) Πόσον θὰ ἀπέχουν τότε ἀπὸ τὰ σημεία ἐκκινήσεώς των (S_1 καὶ S_2).

Λύσις: $t=10 \text{ sec}$, $S_1=60 \text{ cm}$, $S_2=40 \text{ cm}$.

43. Κινητὸν ἀναχωρεῖ ἔκ τινος σημείου μὲ ἀρχικὴν ταχύτητα $v_0=1,6 \text{ cm/sec}$ καὶ ἐκτάχυνσιν $\gamma=4 \text{ cm/sec}^2$.

Ζητεῖται: Πόσον διάστημα (s) θὰ διανύσῃ ἀπὸ τοῦ 6ου μέτροι τοῦ 8ου sec τῆς κινήσεώς του.

Λύσις: $s=59,2 \text{ cm}$.

✓44. Δύο κινητὰ ἀναχωροῦν ἔκ τοῦ αὐτοῦ σημείου μὲ κίνησιν κατ' ἀντίθετον φορὰν, ἀρχικὰς ταχύτητας $v_0=4,2 \text{ cm/sec}$, $v_0'=9 \text{ cm/sec}$, ἀντιστοίχως, καὶ ἐπιβραδύνσεις $\gamma=3 \text{ cm/sec}^2$ καὶ $\gamma'=1,8 \text{ cm/sec}^2$.

Ζητεῖται: Πότε (t) καὶ ποῦ (s) θὰ συναντηθοῦν τὰ κινητὰ.

Λύσις: $t=5,5 \text{ sec}$, $s=22,275 \text{ cm}$ πρὸς τὴν φορὰν τῆς v_0 .

✓45. Κινητὸν ἀναχωρεῖ ἔκ τινος σημείου μὲ κίνησιν ὁμαλῶς ἐπιβραδυνομένην καὶ ἐπιβραδύνσιν $\gamma=12,2 \text{ cm/sec}^2$.

Ζητεῖται: Ἄν τὸ κινητὸν ἐπανέρχεται εἰς τὸ σημεῖον ἀνα-

χωρήσεώς του μετά χρόνον $t=14,9$ sec, ποία είναι ή αρχική του ταχύτης (v_0) και ποιον τὸ μέγιστον διάστημά του (S).
Λύσις: $v_0=90,89$ cm/sec, $S=338,56$ cm.

46. Κινητὸν περιστρέφεται ἐπὶ περιφερείας κύκλου ἀκτίνος $R=250$ cm, μετ' ᾠγωνιώδη ἐπιτάχυνσιν $\omega'=\pi/25$ sec⁻².

Ζητεῖται: Ποία θὰ εἶναι ή κεντρομόλος ἐπιτάχυνσίς του (γ_*) μετά χρόνον $t=50$ sec ἀπὸ τῆς ἐκκινήσεώς του ἐκ τῆς ἠρεμίας.
Λύσις: $\gamma_* = 98,59$ m/sec².

47. Σῶμα τι εὐθυγράμμως κινούμενον εὐρίσκεται εἰς ἀπόστασιν $S_1=60$ cm ἀπὸ τῆς ἀρχῆς τῆς κινήσεώς του εἰς χρόνον $t=6$ sec, ἠρεμεῖ δὲ εἰς χρόνον $t'=8$ sec.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ή ἀρχική ταχύτης του (v_0) και ποία ή ἐπιβράδυνσίς του (γ).
Λύσις: $\gamma=10$ cm/sec², $v_0=40$ cm/sec.

48. Κινητὸν ἀναχωρήσαν ἐκ τινος σημείου A διέρχεται διὰ δύο σημείων B και Γ, κειμένων ἐπὶ τῆς αὐτῆς εὐθείας (ABΓ), ἀπεχόντων τοῦ A κατὰ διαστήματα $S_1=420$ cm, και $S_2=100$ cm, εἰς χρόνους $t_1=21$ sec και $t_2=25$ sec.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ή ἀρχική ταχύτης (v_0) τοῦ κινητοῦ εἰς τὸ σημεῖον A και ποία ή ἐπιτάχυνσίς του (γ).
Λύσις: $v_0=104$ cm/sec, $\gamma=-8$ cm/sec².

49. Κινητὸν ἀναχωρεῖ ἐκ τινος θέσεως μετ' ἀρχικὴν ταχύτητα $v_0=8$ cm/sec και ἐπιβράδυνσιν $\gamma=2$ cm/sec².

Δεύτερον κινητὸν ἀναχωρεῖ ἐκ τοῦ αὐτοῦ σημείου, μετά χρόνον $\theta=1$ sec και κινεῖται κατὰ τὴν αὐτὴν διεύθυνσιν και φοράν.

Ζητεῖται: I) Ποία πρέπει νὰ εἶναι ή ἀρχική ταχύτης (v_0') και ή ἐπιτάχυνσις (γ') τοῦ δευτέρου, ὥστε τὰ κινητὰ νὰ φθάσουν ταυτοχρόνως εἰς τὴν αὐτὴν μεγίστην ἀπόστασιν. II) Ποῖος ὁ χρόνος τῆς συναντήσεώς των (t) και ποία ή μεγίστη αὐτὴ ἀπόστασις (s).

Λύσις: $v_0'=10,65$ cm/sec, $\gamma'=-3,55$ cm/sec², $t=4$ sec, $s=16$ cm.

50. Κινητὸν ἀναχωρεῖ ἐκ τῆς ἠρεμίας ἄνευ ἀρχικῆς ταχύτητος, μετ' ἐπιτάχυνσιν $\gamma=2$ cm/sec² και κινεῖται ἐπὶ περιφερείας κύκλου ἀκτίνος $r=9$ cm.

Ζητεῖται: Μετὰ πόσον χρόνον (t) ή κεντρομόλος ἐπιτάχυνσίς του θὰ εἶναι 18πλασία τῆς γραμμικῆς.
Λύσις: $t=9$ sec.

ΣΤΑΤΙΚΗ

51. Δύο δυνάμεις ομόρροποι ενεργοῦσαι ἐπὶ τοῦ αὐτοῦ σημείου ἔχουν ἔντασιν ἀντιστοίχως $f_1 = 3 \text{ Kg}^*$ καὶ $f_2 = 27.674.972$ dynes.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ συνισταμένη των f , εἰς μονάδας CGS καὶ εἰς Kg^* .

Λύσις: Ἡ συνισταμένη f θὰ δίδεται ὑπὸ τοῦ τύπου

$$f = f_1 + f_2$$

$$\xi \text{ οὗ ἔχομεν: } f = 3.981.10^3 + 27674972 \text{ dynes}$$

$$f = 2943.10^3 + 27674972 \text{ dynes}$$

$$f = 30617972 \text{ dynes}$$

$$f = \frac{30617972}{981.10^3} \text{ Kg}^*$$

$$\boxed{f = 31,212 \text{ Kg}^*}$$

52. Δύο δυνάμεις ενεργοῦν ἐπὶ τοῦ αὐτοῦ σημείου ὑπὸ γωνίαν $\varphi = 60^\circ$, ἔχουν δὲ ἀντιστοίχως ἐντάσεις $f_1 = 18 \text{ Kg}^*$ καὶ $f_2 = 20 \text{ Kg}^*$.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ τιμὴ καὶ ἡ διεύθυνσις τῆς συνισταμένης των (f).

Λύσις: Ἡ συνισταμένη f θὰ εἶναι:

$$f = \sqrt{f_1^2 + f_2^2 + 2f_1f_2 \text{ συν}\varphi}$$

$$\text{καὶ ἐπειδὴ } \text{συν}\varphi = \frac{1}{2}$$

$$\text{τότε: } f = \sqrt{f_1^2 + f_2^2 + f_1f_2}$$

καὶ τελικῶς, δι' ἀντικαταστάσεως τῶν τιμῶν τῶν f_1 καὶ f_2 καὶ εὐρέσεως τῆς τιμῆς τοῦ ριζικοῦ:

$$\boxed{f \approx 32,1 \text{ Kg}^*}$$

Πρὸς εὐρεσιν τῆς διευθύνσεως ἔχομεν τὸν ἐκ τῆς τριγωνομετρίας τύπον

$$\frac{f_1}{\eta\mu\theta} = \frac{f}{\eta\mu\omega}$$

$$\xi \text{ οὗ: } \eta\mu\theta = \frac{f_1 \cdot \eta\mu\omega}{f}$$

$$\text{ὅπου } \omega = 180^\circ - \varphi = 120^\circ$$

* Ασκήσεις Φυσικῆς, Δ. Κρέμου

$$\eta\mu\theta = \frac{18.0,86603}{32,1}$$

$$\eta\mu\theta = 0,48562$$

$$\theta = 29^{\circ}5'$$

και

όπου θ ή μεταξύ τής f_1 και f_2 σχηματιζόμενη γωνία.

53. Δύο δυνάμεις παράλληλοι και όμοροποι, $f_1=10,18$ Kg^* και $f_2=6,82$ Kg^* ενεργούν εις τὰ άκρα ευθείας μήκους $\lambda=76,5$ cm.

Ζητείται: Ποία είναι ή έντασις τής συνισταμένης των και ποϊον τὸ σημείον εφαρμογής της.

Λύσις: Αί δυνάμεις, ώς παράλληλοι, θά έχουν προφανώς συνισταμένην :

$$\Sigma = f_1 + f_2$$

$$\Sigma = 10,18 + 6,82 \text{ Kg}^*$$

ήτοι

$$\Sigma = 17 \text{ Kg}^*$$

και

Τὸ σημείον εφαρμογής ταύτης θά απέχη έστω x από τὸ τής f_1 και $(\lambda-x)$ από τὸ τής f_2 , όποτε θά ισχύη ή σχέσις

$$f_1 x = f_2 (\lambda - x)$$

έξ ής έχομεν :

$$f_1 x = f_2 \lambda - f_2 x$$

$$f_1 x + f_2 x = f_2 \lambda$$

$$x = \frac{f_2 \lambda}{f_1 + f_2}$$

και τελικώς :

$$x = 30,69 \text{ cm}$$

54. Δύο δυνάμεων τὸ άθροισμα τῶν άπολύτων τιμῶν τῶν έντάσεων έχει τιμήν $f_1 + f_2 = 11 \text{ Kg}^*$ τὸ δέ γινόμενον $f_1 f_2 = 30 \text{ Kg}^{*2}$.

Ζητείται: Ποία θά είναι ή τιμή τής συνισταμένης των άν ή μεταξύ f_1 και f_2 σχηματιζόμενη γωνία είναι $\varphi = 120^{\circ}$.

Λύσις: Έκ τοῦ συστήματος :

$$f_1 + f_2 = 11$$

$$f_1 f_2 = 30$$

έχομεν :

$$f_1 = 5 \text{ Kg}^*, f_2 = 6 \text{ Kg}^*$$

όποτε εκ τοῦ τύπου

$$\Sigma = \sqrt{f_1^2 + f_2^2 + 2f_1 f_2 \cos\varphi}$$

ὄπου

$$\text{συν } 120^\circ = - \text{συν } 60^\circ$$

$$\text{συν } 120^\circ = - \frac{1}{2}$$

προκύπτει :

$$\Sigma = \sqrt{25 + 36 - 30}$$

$$\Sigma = \sqrt{31}$$

$$\boxed{\Sigma \approx 5,57 \text{ Kg}^*}$$

54. Εἰς τὰ ἄκρα εὐθείας AB ἐνεργοῦν δύο δυνάμεις παράλληλοι καὶ ὁμόροποι, ὧν ἡ μία ἔχει ἔντασιν $f_1 = 15,4 \text{ Kg}^*$. Ἡ συνισταμένη τῶν ἔχει τιμὴν $\Sigma = 29 \text{ Kg}^*$, καὶ ἀπέχει τῆς f_1 κατὰ ἀπόστασιν $\lambda_1 = 29,92 \text{ cm}$.

Ζητεῖται: Ποῖον εἶναι τὸ μῆκος (λ) τῆς εὐθείας AB.

Λύσις: Ἐκ τῆς σχέσεως :

$$\Sigma = f_1 + f_2$$

εὐρίσκομεν τὴν f_2 ἔχουσαν τιμὴν :

$$f_2 = \Sigma - f_1$$

ἦτοι :

$$\boxed{f_2 = 13,6 \text{ Kg}^*}$$

Πρὸς εὐρεσιν τῆς ἀποστάσεως λ τῶν σημείων A καὶ B λαμβάνομεν τότε τὴν σχέσιν :

$$f_1 \lambda_1 = f_2 (\lambda - \lambda_1)$$

ἔξ ἧς :

$$f_1 \lambda_1 = f_2 \lambda - f_2 \lambda_1$$

καὶ

$$\lambda = \frac{f_1 \lambda_1 + f_2 \lambda_1}{f_2}$$

$$\boxed{\lambda = 63,8 \text{ cm}}$$

56. Τρεῖς δυνάμεις F_1 , F_2 καὶ F_3 ἔχουν ἀριθμητικὸν ἄθροισμα τῶν ἐντάσεών των $P = 236,603 \text{ Kg}^*$, ἔχουν κοινὸν σημεῖον ἐφαρμογῆς O καὶ διενθύνσεις τοιαύτας ὥστε ἡ μεταξὺ F_1 καὶ F_2 γωνία νὰ εἶναι $\varphi = 120^\circ$ καὶ ἡ μεταξὺ F_1 καὶ F_3 νὰ εἶναι $\theta = 150^\circ$ μὲ ἀντιθέτους φορὰς (ἴδ. σχ. 8).

Ζητεῖται: Ποία πρέπει νὰ εἶναι ἡ τιμὴ ἐκάστης δυνάμεως ὥστε τὸ σύστημα νὰ εὐρίσκεται ἐν ἰσορροπῇ.

Λύσις: Ἴνα ἰσορροπῇ τὸ ὅλον σύστημα πρέπει ἡ συνισταμένη τῶν τριῶν δυνάμεων νὰ εἶναι

$$\Sigma_{1,2,3} = 0$$

ἢ ἢ τῶν δύο νὰ εἶναι ἴση κατ' ἀπόλυτον τιμὴν μὲ τὴν τρί-
την, ἦτοι :

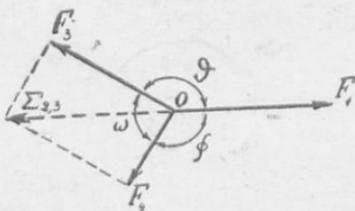
$$\Sigma_{2,3} = F_1, \quad \Sigma_{1,3} = F_2, \quad \Sigma_{1,2} = F_3$$

Ἐκ τούτων, λαμβάνοντας τὴν μεταξὺ F_2 καὶ F_3 συνισταμένην $\Sigma_{2,3}$ ἔχομεν τὸ ὀρθογώνιον παραλληλόγραμμον, οὗτινος ἢ $\Sigma_{2,3}$ (ἦτοι ἢ F_1) εἶναι διαγώνιος, ὁπότε θὰ εἶναι :

$$\frac{F_1}{\eta\mu 90^\circ} = \frac{F_2}{\eta\mu 30^\circ} = \frac{F_3}{\eta\mu 60^\circ} \quad (1)$$

καὶ δεδομένου ὅτι :

$$F_1 + F_2 + F_3 = 236,603 \quad (2)$$



Σχ. 8

εὐρίσκομεν, ἐκ τοῦ συστήματος τῶν (1) καὶ (2), τὰς τιμὰς τῆς ἐντάσεως ἐκάστης δυνάμεως :

$F_1 =$	100	Kg*
$F_2 =$	50	Kg*
$F_3 =$	86,603	Kg*

57. Εἰς τι σημεῖον O ἐνεργοῦν ἕξ δυνάμεις ἐντάσεως ἀντι-στοίχως $F_1 = 6$ Kg*, $F_2 = 13$ Kg*, $F_3 = 8$ Kg*, $F_4 = 2$ Kg*, $F_5 = 12$ Kg*, $F_6 = 9$ Kg*. Σχηματίζουν δέ, ἐκάστη μὲ τὴν ἐπο-μένην τῆς, γωνίας $\varphi = 60^\circ$.

Ζητεῖται : Ποία εἶναι ἡ τιμὴ Σ τῆς ἐντάσεως τῆς συνιστα-μένης των.

Λύσις : Ἐφ' ὅσον αἱ ἕξ δυνάμεις σχηματίζουν μεταξὺ των τὴν ὡς ἄνω γωνίαν, τότε (ἴδ. σχ. 9) θὰ κείνται ἀνὰ δύο ἐπὶ τῆς αὐτῆς εὐθείας, οὕτω αἱ ἀνὰ δύο συνιστάμεναι θὰ εἶναι :

$$\Sigma_{1,4} = F_1 - F_4 = 6 - 2 = 4$$

$$\Sigma_{2,5} = F_2 - F_5 = 13 - 12 = 1$$

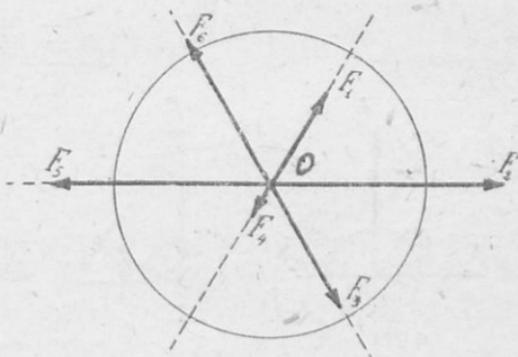
$$\Sigma_{3,6} = F_3 - F_6 = 9 - 8 = 1$$

ὅποτε ἡ μεταξὺ $\Sigma_{2,5}$ καὶ $\Sigma_{3,6}$ συνισταμένη, δεδομένης τῆς γωνίας $\widehat{F_2OF_6}$ ἴσης μὲ $\theta=120^\circ$, θὰ εἶναι :

$$\Sigma_{2,3,5,6} = \sqrt{1+1+2 \text{ συν}\theta}$$

$$\Sigma_{2,3,5,6} = \sqrt{2-2 \text{ συν}\varphi}$$

$$\Sigma_{2,3,5,6} = \sqrt{1} = 1$$



Σχ. 9

ὅποτε ἡ τελικὴ συνισταμένη θὰ εἶναι :

$$\Sigma = \Sigma_{2,3,5,6} + \Sigma_{1,4}$$

$$\Sigma = 1 + 4$$

$$\boxed{\Sigma = 5 \text{ Kg}^*}$$

58. Τρεῖς δυνάμεις ἔχουν ἀντιστοίχως ἐντάσεις $F_1=4 \text{ Kg}^*$, $F_2=5 \text{ Kg}^*$ καὶ $F_3=3 \text{ Kg}^*$, ἐνεργοῦν ἐπὶ τοῦ αὐτοῦ σημείου καὶ ἔχουν συνισταμένην $\Sigma=0$.

Ζητεῖται: Ποῖαι εἶναι αἱ μεταξὺ τῶν δυνάμεων γωνία.

Λύσις: Ἐφ' ὅσον ἡ συνισταμένη εἶναι $\Sigma=0$, τότε αἱ δυνάμεις, ἂν τεθοῦν ἡ μία κατόπιν τῆς ἄλλης, θὰ σχηματίζουν κλειστόν πολύγωνον, ἤτοι τρίγωνον $F_1F_2F_3$ (ἴδ. σχ. 10).

Ὅπου θὰ εἶναι, ὡς γνωστὸν ἐκ τῆς τριγωνομετρίας :

$$\text{συν}\varphi = \frac{F_1^2 + F_3^2 - F_2^2}{2F_1F_3}$$

$$\text{συν}\varphi = \frac{16 + 9 - 25}{2 \cdot 4 \cdot 3}$$

$$\text{συν}\varphi = 0$$

$$\boxed{\varphi = 90^\circ}$$

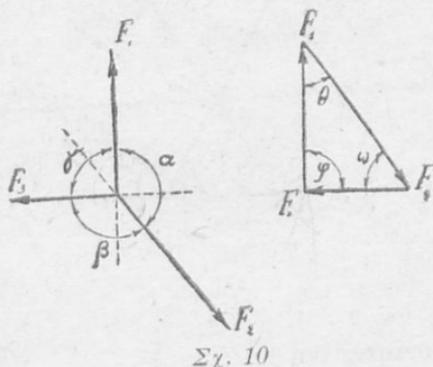
Ἐκ τούτου ἐξάγουμεν ὅτι τὸ τρίγωνον εἶναι ὀρθογώνιον μὲ ὑποτείνουσαν τὴν F_2 , ὁπότε:

$$\text{συν}\omega = \frac{F_3}{F_2}, \quad \text{συν}\omega = 0,6$$

$$\omega = 53^\circ 9'$$

$$\text{συν}\vartheta = \frac{F_1}{F_2}, \quad \text{συν}\vartheta = 0,8$$

$$\vartheta = 36^\circ 51'$$



ὁπότε αἱ μεταξὺ τῶν δυνάμεων γωνίαι α, β, γ θὰ εἶναι ἀντιστοιχῶς:

$$\alpha = \varphi + \omega = 143^\circ 9'$$

$$\beta = \varphi + \vartheta = 126^\circ 51'$$

$$\gamma = \omega + \vartheta = 90^\circ$$

$$\alpha = 143^\circ 9', \quad \beta = 126^\circ 51', \quad \gamma = 90^\circ$$

ἦτοι:

59. Δύο δυνάμεις παράλληλοι καὶ ὁμόροποι ἐνεργοῦν ἐπὶ δύο σημείων ἀπεχόντων κατὰ ἀπόστασιν λ . Τὸ ἀλγεβρικὸν ἄθροισμα τούτων εἶναι $\Sigma = f_1 + f_2 = 18 \text{ Kg}^*$.

Ζητεῖται: Νὰ εὐρεθῇ ἡ τιμὴ ἐκάστης δυνάμεως, ὡς καὶ ἡ ἀπόστασις λ , δεδομένου ὅτι ἡ συνισταμένη των εὐρίσκεται εἰς ἀπόστασιν $\lambda_1 = 2 \text{ cm}$ ἀπὸ τῆς μεγαλυτέρας καὶ $\lambda_2 = 7 \text{ cm}$ ἀπὸ τῆς μικροτέρας.

Λύσις: Ἐστω f_1 ἡ μεγαλυτέρα δύναμις, τότε θὰ ἰσχύουν αἱ σχέσεις:

$$f_1 + f_2 = \Sigma \quad (1)$$

$$\lambda_1 f_1 = \lambda_2 f_2 \quad (2)$$

$$\lambda_1 + \lambda_2 = \lambda \quad (3)$$

Ἐκ τῶν (1) καὶ (2) προκύπτει τότε :

$$f_1 + \frac{\lambda_1 f_1}{\lambda_2} = \Sigma, \quad \lambda_2 f_1 + \lambda_1 f_1 = \lambda_2 \Sigma$$

$$f_1 = \frac{\lambda_2 \Sigma}{\lambda_1 + \lambda_2}$$

$$\boxed{f_1 = 14 \text{ Kg}^*}$$

ὁπότε θὰ εἶναι :

$$f_2 = \Sigma - f_1$$

$$\boxed{f_2 = 4 \text{ Kg}^*}$$

καί, ἐκ τῆς (3) :

$$\lambda = 2 + 7$$

$$\boxed{\lambda = 9 \text{ cm}}$$

60. Δύναμις $f=15 \text{ Kg}^*$ ἐνεργεῖ ἐπὶ σώματος ἔχοντος ἐν σημείον ἀκίνητον εἰς ἀπόστασιν $\lambda=350 \text{ cm}$ ἀπὸ τῆς δυνάμεως.

Ζητεῖται : Ποία εἶναι ἡ ροπή τῆς δυνάμεως ὡς πρὸς τὸ σημεῖον.

Λύσις : Ἐκ τοῦ τύπου

$$P = f \cdot \lambda$$

ἔχομεν :

$$P = 15 \cdot 350 \text{ Kg}^* \cdot \text{cm}$$

$$P = 15 \cdot 3,5 \text{ Kg}^* \cdot \text{m}$$

$$\boxed{P = 52,5 \text{ Kg}^* \cdot \text{m}}$$

61. Δύο δυνάμεις ἔχουν ἀντιστοίχως ἐντάσεις $F_1=6 \text{ Kg}^*$ καὶ $F_2=8 \text{ Kg}^*$. Ἐνεργοῦν ἐπὶ τινος σώματος καὶ κείνται εἰς τὸ αὐτὸ ἐπίπεδον.

Ζητεῖται : Ἄν αἱ δυνάμεις εἶναι παράλληλοι καὶ ἀντίρροποι καὶ ἀπέχουν ἀλλήλων κατὰ $\lambda=3 \text{ m}$, νὰ εὑρεθῇ ποία θὰ εἶναι ἡ συνισταμένη ροπή των ὡς πρὸς σημεῖον (Σ) ἀπέχον $\lambda'=6 \text{ m}$ ἀπὸ τῆς F_2 (ἴδ. σχ. 11) καὶ πέραν ταύτης.



Σχ. 11

Λύσις : Ἡ ροπή τῆς F_1 θὰ εἶναι :

$$P_1 = F_1 (\lambda + \lambda')$$

ἢ δὲ τῆς F_2 κατ' ἀπόλυτον τιμὴν :

$$P_2 = F_2 \lambda'$$

Ἐφ' ὅσον ὁμοῦς ὡς πρὸς τὸ Σ αἱ F_1 καὶ F_2 ἔχουν ἀντίθετον φοράν τότε εἶναι :

$$P_2 = -F_2 \lambda'$$

καὶ ἡ συνισταμένη ροπή

$$P = P_1 + P_2$$

γίνεται :

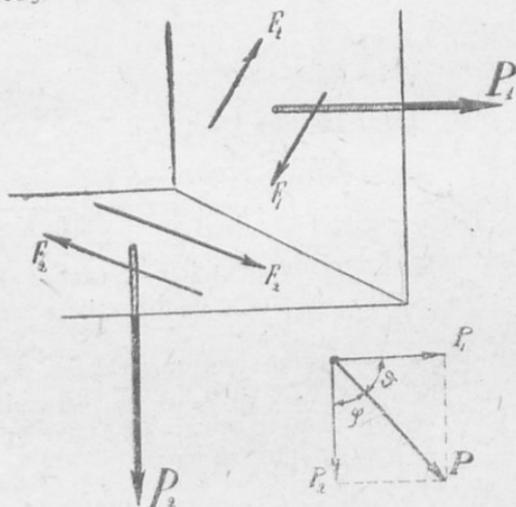
$$P = F_1 (\lambda + \lambda') - F_2 \lambda'$$

ἦτοι :

$$P = 6 \text{ Kg}^* \text{m}$$

Μὲ φοράν τῆς P ὁμόροπον πρὸς τὴν τῆς P_1 .

62. Δύο ζεύγη δυνάμεων ἀποτελοῦνται ἀντιστοίχως ἀπὸ δυνάμεις $F_1 = 5 \text{ Kg}^*$ ἀπεχούσας μεταξύ των κατὰ $\lambda_1 = 0,6 \text{ m}$ καὶ $F_2 = 7 \text{ Kg}^*$ ἀπεχούσας κατὰ $\lambda_2 = 0,5 \text{ m}$, κεῖνται δὲ ἐπὶ δύο ἐπιπέδων καθέτων μεταξύ των (ἴδ. σχ. 12), ἐνεργοῦσαι ἐπὶ τοῦ αὐτοῦ σώματος.



Σχ. 12

Ζητεῖται: Ποία θὰ εἶναι ἡ διεύθυνσις τῆς περιστροφῆς τοῦ σώματος ὡς καὶ ποία ἡ συνισταμένη ροπή τῶν δύο ζευγῶν.

Λύσις: Αἱ ροπᾶι P_1 καὶ P_2 θὰ εἶναι ἀντιστοίχως

$$P_1 = F_1 \lambda_1$$

$$P_2 = F_2 \lambda_2$$

Ἡ δὲ συνισταμένη ροπή P , ὡς διανυσματικὸν ἄθροισμα τῶν P_1 καὶ P_2 θὰ εἶναι :

$$P = \sqrt{P_1^2 + P_2^2}$$

$$P = \sqrt{F_1^2 \lambda_1^2 + F_2^2 \lambda_2^2}$$

$$P = \sqrt{9 + 12,25}$$

$$| P = 4,85 \text{ Kg*m} |$$

Ἡ μετὰ τοῦ ἐπιπέδου τῶν F_1 σχηματιζομένη γωνία (φ) τοῦ διανύσματος τῆς ροπῆς, ἐκφράζοντος τὸν ἄξονα περιστροφῆς, θὰ εἶναι ὡς ἐκ τοῦ σχήματος φαίνεται, τοιαύτη ὥστε :

$$P_2 = P \text{ συν}\varphi$$

ἔξ οὗ :

$$\text{συν}\varphi = \frac{P_2}{P}$$

$$\text{συν}\varphi = \frac{3,5}{4,85} = 0,72165$$

$$| \varphi \approx 43^\circ 45' |$$

ὁπότε ἡ μετὰ τοῦ ἐπιπέδου τῶν F_2 σχηματιζομένη γωνία (θ) θὰ εἶναι :

$$\theta = 90^\circ - \varphi$$

$$\theta = 90^\circ - 43^\circ 45'$$

$$| \theta = 46^\circ 15' |$$

63. Δύναμις ἔχει ἔντασιν $F = 12 \text{ Kg}^*$.

Ζητεῖται : Νὰ εὐρεθῇ ἡ τιμὴ δύο συνιστασῶν τῆς σχηματιζουσῶν γωνίας $\varphi = 105^\circ$ καὶ $\theta = 60^\circ$ μὲ τὴν διεύθυνσίν τῆς.

Λύσις : Ἐστῶσαν F_1 καὶ F_2 αἱ συνιστώσαι καὶ φ ἡ μεταξὺ F καὶ F_1 γωνία, ὁπότε θὰ εἶναι θ ἡ μεταξὺ F καὶ F_2 . Ἐστῶ προσέτι ω ἡ ἔναγτι τῆς F γωνία (ἴδ. σχ. 13).

Ἐκ τοῦ σχηματιζομένου τριγώνου F_1, F_2, F ἔχομεν :

$$\frac{F}{\eta\mu\omega} = \frac{F_1}{\eta\mu\theta} = \frac{F_2}{\eta\mu\varphi} \quad (1)$$

$$\omega + (\varphi + \theta) = 180^\circ \quad (2)$$

Ἐκ τῆς (2) ἔχομεν :

$$\omega = 180^\circ - (\varphi + \theta)$$

$$\omega = 15^\circ$$

$$\eta\mu\omega = 0,25882$$

όποτε ἐκ τῆς (1) λαμβάνομεν :

$$\frac{F}{\eta\mu\omega} = \frac{F_1}{\eta\mu\theta}$$

καὶ

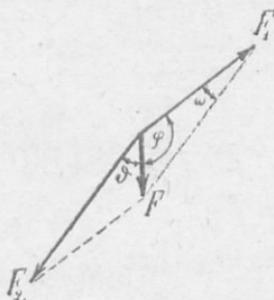
$$F_1 = \frac{F\eta\mu\theta}{\eta\mu\omega}$$

$$F_1 = 40,1 \text{ Kg}^*$$

ἐν συνεχείᾳ δὲ

$$F_2 = \frac{F\eta\mu\varphi}{\eta\mu\omega}$$

$$F_2 = 44,7 \text{ Kg}^*$$



Σχ. 13

64. Δύναμις $f = 1,5 \text{ Kg}^*$ ἐνεργεῖ ἐπὶ τινος σώματος.

Ζητεῖται: Νὰ εὐρεθῇ εἰς ποίαν ἀπόστασιν πρέπει νὰ τεθῇ μία δύναμις $f' = f$ παράλληλος καὶ ὁμόροπος πρὸς τὴν f καὶ νὰ εὐρεθῇ ἡ ῥοπή P (δυνάμεων $f_1 = 12 \text{ Kg}^*$ ἀπεχουσῶν κατὰ $\lambda_1 = 3 \text{ cm}$) ἥτις, ὁμοῦ μετὰ τῆς δυνάμεως f' ἀντικαθιστοῦν τὴν f μετὰ τὰ αὐτὰ ἀποτελέσματα.

Λύσις: Ἐστω λ ἡ ζητούμενη ἀπόστασις μεταξὺ f καὶ f' , θὰ ἰσχύσουν τότε αἱ σχέσεις :

$$P = f\lambda$$

$$P = f_1\lambda_1$$

ἐξ οὗ :

$$f\lambda = f_1\lambda_1$$

$$\lambda = \frac{f_1\lambda_1}{f}$$

$$\lambda = 24 \text{ cm}$$

65. Δύο δυνάμεις παράλληλων ἢ μία ἔχει τιμὴν $f_1 = 30 \text{ Kg}^*$. Ἡ μεταξὺ των συνισταμένη εἶναι $\Sigma = 20 \text{ Kg}^*$, ἀπέχει δὲ ἀπὸ τῆς f_1 κατὰ ἀπόστασιν $\lambda_1 = 2 \text{ m}$.

Ζητείται: Νά εὑρεθῇ εἰς ποῖον σημεῖον, ἐπὶ τῆς συνδεούσης τὰ σημεῖα ἐφαρμογῆς τῶν δυνάμεων εὐθείας, ἡ ροπή τούτων θὰ εἶναι $P=400 \text{ Kg}^*\text{m}$, ποῖα θὰ εἶναι ἡ f_2 ὡς καὶ ποῖα ἡ ἀπόστασις τῶν δύο δυνάμεων (λ).

Λύσις: Ἐστω ὅτι τὸ ζητούμενον σημεῖον εὐρίσκεται εἰς ἀπόστασιν x ἀπὸ τῆς f_1 . Θὰ ἔχομεν τότε:

$$P = \Sigma (x \pm \lambda_i) \quad (1)$$

$$f_2 = \Sigma - f_1 \quad (2)$$

$$\lambda = \frac{(f_1 + f_2)\lambda_1}{-f_2} \quad (3)$$

Προκύπτει ἐν συνεχείᾳ, ἐκ μὲν τῆς (2):

$$f_2 = 20 - 30$$

$$\boxed{f_2 = -10 \text{ Kg}^*}$$

ὁπότε ἡ f_2 εἶναι ἀντίρροπος τῆς f_1 , ἐκ δὲ τῆς (3):

$$\lambda = \frac{[30 + (-10)] \cdot 2}{10}$$

$$\boxed{\lambda = 4 \text{ m}}$$

Σημ. Τὸ θετικὸν σημεῖον τῆς λ δεικνύει ὅτι ἡ ἀπόστασις λ , ἐκ τῆς Σ μετρούμενη, εἶναι τῆς αὐτῆς φορᾶς πρὸς τὴν τῆς λ_1 , ἥτοι ὅτι ἡ συνισταμένη κεῖται ἐκτὸς τῆς εὐθείας τῆς συνδεούσης τὰς f_1 καὶ f_2 .

Τελικῶς εἰς τὸν τύπον (1), δι' ἀντικαταστάσεως τῶν τιμῶν τῶν P , Σ καὶ λ_1 ἔχομεν:

$$400 = 20 x \pm 40$$

ἥτοι

$$\boxed{\begin{array}{l} x_1 = 18 \text{ m} \\ x_2 = 22 \text{ m} \end{array}}$$

Σημ. Αἱ δύο ἀπόλυτοι τιμαὶ x_1 καὶ x_2 δεικνύουν ὅτι ὑπάρχουν δύο σημεῖα ἐκατέρωθεν τῆς f_1 εἰς τὰ ὁποῖα πληροῦται ὁ ὡς ἄνω ὄρος, ἥτοι τὸ ἐν εἰς ἀπόστασιν $x_1=18 \text{ m}$ πρὸς τὸ μέρος τῆς f_2 , τὸ δ' ἕτερον εἰς ἀπόστασιν $x_2=22 \text{ m}$, ἀπὸ τῆς f_1 πάλιν, πρὸς τὸ μέρος τῆς Σ .

66. Ἐπὶ εὐθείας AB ἐνεργοῦν τρεῖς δυνάμεις $f_1=10 \text{ Kg}^*$, $f_2=6 \text{ Kg}^*$ καὶ $f_3=2 \text{ Kg}^*$, κείμεναι ἐπὶ τοῦ αὐτοῦ ἐπιπέδου,

μέ τα σημεία εφαρμογῆς των εἰς ἀποστάσεις ἀπὸ τοῦ Α ἀντιστοίχως $\lambda_1=4$ m, $\lambda_2=7$ m καὶ $\lambda_3=8$ m, οὕτως ὥστε νὰ σχηματίζουν γωνίας μετὰ τῆς ΑΒ ἀντιστοίχως $\varphi_1 = 30^\circ$, $\varphi_2 = 150^\circ$, $\varphi_3 = 90^\circ$.

Ζητεῖται: Ποῦ θὰ εὐρίσκειται τὸ ἐπὶ τῆς ΑΒ σημεῖον ἐφαρμογῆς (Ο) τῆς συνισταμένης τῶν f_1, f_2, f_3 .

Λύσις: Τὸ σημεῖον ἐφαρμογῆς (Ο) πρέπει νὰ εὐρίσκειται εἰς τοιαύτην θέσιν ὥστε τὸ σύνολον τῶν ροπῶν τῶν δυνάμεων νὰ εἶναι ὡς πρὸς αὐτὸ ἴσον μὲ μηδέν, ἔστω δὲ ὅτι εὐρίσκειται μετὰ τῶν f_1 καὶ f_2 .

Οὕτω προκύπτει ἡ σχέσις:

$$P_{f_1} - (P_{f_2} + P_{f_3}) = 0 \quad (1)$$

ἀλλὰ ἡ ροπή τῆς f_1 ὡς πρὸς τὸ Ο (P_{f_1}) εἶναι:

$$P_{f_1} = f_1 (x - \lambda_1) \eta\mu\varphi_1$$

ἂν θεωρηθῇ ὡς x ἡ ἀπόστασις τοῦ Ο ἀπὸ τοῦ Α.

Ἀντιστοίχως θὰ εἶναι, διὰ τὴν P_{f_2} :

$$P_{f_2} = f_2 (\lambda_2 - x) \eta\mu\varphi_2$$

καὶ διὰ τὴν P_{f_3} :

$$P_{f_3} = f_3 (\lambda_3 - x) \eta\mu\varphi_3$$

ὁπότε ἐκ τῆς (1) εὐρίσκομεν:

$$x = \frac{10 \cdot 4 \cdot 0,5 + 6 \cdot 7 \cdot 0,5 + 2 \cdot 8}{10 \cdot 0,5 + 6 \cdot 0,5 + 2}$$

$$x = \frac{57}{10}$$

$$x = 5,7 \text{ m}$$

ἦτοι τὸ σημεῖον Ο θὰ εὐρίσκειται μετὰ τῶν σημείων ἐφαρμογῆς τῶν f_1 καὶ f_2 καὶ εἰς τὴν ὡς ἄνω ἀπόστασιν ἀπὸ τοῦ Α.

67. Ἐπὶ τῆς περιφερείας δίσκου ἐνεργεῖ δύναμις $f_1=15$ Kg* εἰς σημεῖόν τι ταύτης Α, κειμένη ἐπὶ τοῦ ἐπιπέδου τοῦ δίσκου καὶ ἐφαπτομένη τῆς περιφερείας. Δευτέρα δύναμις f_2 , ἐνεργοῦσα ἐπὶ τοῦ κέντρου καὶ κειμένη εἰς τὸ αὐτὸ μὲ τὴν f_1 ἐπίπεδον εἶναι παράλληλος πρὸς τὴν f_1 .

Ζητεῖται: Ποία πρέπει νὰ εἶναι ἡ ἔντασις καὶ ἡ φορὰ τῆς f_2 ὥστε ἡ συνισταμένη (Σ) τῶν δύο δυνάμεων νὰ ἔχη σημεῖον ἐφαρμογῆς Β εἰς θέσιν κατὰ διάμετρον ἀντίθετον ὡς πρὸς τὸ Α, ὡς καὶ ποία θὰ εἶναι ἡ ἔντασις τῆς συνισταμένης ταύτης.

Λύσις: ἵνα τὸ σημεῖον B εἶναι σημεῖον ἐφαρμογῆς τῆς Σ πρέπει αἱ ὡς πρὸς τοῦτο ροπαὶ τῶν f_1 καὶ f_2 νὰ εἶναι ἴσαι καὶ ἀντίθετοι, ὁπότε ὑποτιθεμένης r τῆς ἀκτίνος τοῦ κύκλου θὰ ἰσχύη ἡ σχέσηις

$$P_{f_1} = - P_{f_2}$$

$$2rf_1 = - rf_2$$

καὶ

$$f_2 = - 2f_1$$

$$f_2 = - 30 \text{ Kg}^*$$

Ἦτοι ἡ f_2 , διπλασία τῆς f_1 , θὰ εἶναι ἀντίρροπος πρὸς ταύτην, ἡ δὲ συνισταμένη θὰ ἔχη τιμὴν:

$$\Sigma = f_1 + f_2$$

$$\Sigma = 15 - 30$$

$$\Sigma = - 15 \text{ Kg}^*$$

καὶ θὰ εἶναι ὁμόρροπος πρὸς τὴν f_2 ὡς ἔχουσα τὸ αὐτὸ σημεῖον (-).

ΑΣΚΗΣΕΙΣ ΠΡΟΣ ΔΥΣΙΝ

68. Τρεῖς δυνάμεις ἐντάσεων ἀντιστοίχως $f_1 = 1, \text{Kg}^*$, $f_2 = 0,5 \text{ Kg}^*$ καὶ $f_3 = \frac{\sqrt{3}}{2} \text{ Kg}^*$, ἐνεργοῦσαι ἐπὶ ἑνὸς καὶ τοῦ αὐτοῦ σημείου (O) ἰσορροποῦν.

Ζητεῖται: Ποῖαι θὰ εἶναι ἡ μεταξὺ τῶν διευθύνσεων των σχηματιζόμεναι γωνίαι.

$$\text{Λύσις: } \widehat{F_1OF_2} = 120^\circ, \widehat{F_2OF_3} = 90^\circ, \widehat{F_3OF_1} = 150^\circ.$$

69. Δύο δυνάμεις $f_1 = 300 \text{ Kg}^*$ καὶ $f_2 = 400 \text{ Kg}^*$ ἐνεργοῦν ἐπὶ τοῦ αὐτοῦ σημείου σχηματίζουσαι γωνίαν $\varphi_1 = 90^\circ$.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ τιμὴ τῆς συνισταμένης των (Σ).

$$\text{Λύσις: } \Sigma = 500 \text{ Kg}^*.$$

70. Δύο δυνάμεων ὁ λόγος τῶν ἐντάσεων των εἶναι $f_1/f_2 = \sqrt{2}$, ἡ δὲ συνισταμένη των ἔχει ἔντασιν ἴσην μὲ τὴν τῆς μικροτέρας, κατ' ἀπόλυτον τιμὴν.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ μεταξὺ f_1 καὶ f_2 σχηματιζομένη γωνία (φ).

$$\text{Λύσις: } \varphi = 135^\circ.$$

71. Δίδεται δύναμις $f = 8 \text{ Kg}^*$.

Ζητεῖται: Νὰ ἀναλυθῇ αὕτη εἰς δύο συνιστώσας f_1 καὶ f_2 ,

σχηματιζούσας γωνίας, με την διεύθυνσιν τῆς f , ἀντιστοίχως $\varphi_1 = 60^\circ$ καὶ $\varphi_2 = 30^\circ$.

Λύσις: $f_1 = 4 \text{ Kg}^*$, $f_2 = 4 \sqrt{3} \text{ Kg}^*$.

72. Δίδεται δύναμις $f = 12 \text{ Kg}^*$, ἐνεργοῦσα ἐπὶ σημείου (Ο) εὐθείας κοχ', καθέτως πρὸς ταύτην.

Ζητεῖται: I) Νὰ ἀναλυθῇ ἡ f εἰς δύο παραλλήλους συνιστώσας ἐχούσας γινόμενον $f_1 f_2 = 35 \text{ Kg}^{*2}$.

II) Νὰ εὐρεθῇ τὸ σημεῖον ἐφαρμογῆς τῆς f_2 ἐπὶ τῆς εὐθείας κοχ' (λ_2) ἂν τὸ τῆς f_1 ἀπέχη ἀπὸ τὸ Ο κατὰ $\lambda_1 = 10 \text{ cm}$, καὶ εἶναι $f_1 > f_2$.

Λύσις: $f_1 = 7 \text{ Kg}^*$, $f_2 = 5 \text{ Kg}^*$, $\lambda_2 = 14 \text{ cm}$.

ΔΥΝΑΜΙΚΗ

73. Σῶμα μάζης $m = 40,5 \text{ gr}$, ἀναχωρήσαν ἐκ τῆς ἠρεμίας, διήνυσσε, μετὰ πάροδον χρόνου $t = 3 \text{ sec}$, διάστημα $S = 1962 \text{ cm}$, ὑπὸ τὴν ἐπίδρασιν σταθερᾶς δυνάμεως f .

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ τιμὴ τῆς δυνάμεως f εἰς μονάδας CGS καὶ εἰς gr^* .

Λύσις: Ἡ ὑπὸ τὴν ἐπίδρασιν τῆς f κίνησις τοῦ σώματος θὰ εἶναι ὁμαλῶς ἐπιταχυνομένη με ἐπιτάχυνσιν

$$\gamma = \frac{f}{m}$$

ὁπότε τὸ διάστημα S θὰ εἶναι :

$$S = \frac{1}{2} \gamma t^2$$

$$S = \frac{ft^2}{2m}$$

ἐξ οὗ ἔχομεν :

$$f = \frac{2mS}{t^2}$$

$$f = \frac{2 \cdot 40,5 \cdot 1962}{9} \frac{\text{gr} \cdot \text{cm}}{\text{sec}^2}$$

$$f = 17658 \text{ dynes}$$

ἢτοι

$$f = \frac{2 \cdot 40,5 \cdot 1962}{9 \cdot 981} \text{ gr}^*$$

$$f = 18 \text{ gr}^*$$

74. Σῶμα μάζης $m=3924$ gr δέχεται τὴν συνεχῆ ἐπίδρα-
σιν δυνάμεως $f=4$ Kg*.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ ἐπιτάχυνσίς του γ .

Λύσις: Ἐκ τοῦ τύπου

$$\frac{f}{m} = \gamma$$

ἔχομεν :

$$\gamma = \frac{4}{3924} \frac{\text{Kg}^*}{\text{gr}}$$

$$\gamma = \frac{4.981.10^3}{3924} \frac{\text{dyne}}{\text{gr}}$$

ὁπότε, ἀπλοποιοῦντες τὸ κλάσμα τῶν τιμῶν ὡς καὶ τὸ τῶν μο-
νάδων, ἔφ' ὅσον εἶναι

$$\text{dyne} = \text{gr.cm.sec}^{-2}$$

ἔχομεν :

$$\gamma = 10^3 \frac{\text{gr.cm.sec}^{-2}}{\text{gr}}$$

$$\gamma = 1000 \text{ cm/sec}^2$$

$$\text{ἢτοι } \boxed{\gamma = 10 \text{ m/sec}^2}$$

75. Κινητόν, δεχόμενον τὴν ἐπίδρασιν δυνάμεως $f=81$ Kg*
παρουσιάζει ἐπιτάχυνσιν $\gamma=900$ Km/h² (χιλιομέτρων κατὰ τετρ.
ῶραν).

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ μάζα του m .

Λύσις: Ἐκ τοῦ τύπου

$$\frac{f}{m} = \gamma \quad \text{ἔχομεν } m = \frac{f}{\gamma}$$

ὁπότε, δι' ἀντικαταστάσεως τῶν τιμῶν τῶν f καὶ γ , ἔχομεν :

$$m = \frac{81}{900} \frac{\text{Kg}^*}{\text{Km.h}^{-2}}$$

ἢ

$$m = \frac{81}{900} \frac{\text{Kg}^*. \text{h}^2}{\text{Km}}$$

ὁπότε μετατρέπομεν τὰ ποσὰ Kg*, h², Km εἰς cgs (dyne, sec²,
cm) καὶ ἔχομεν :

$$m = \frac{81.981.10^3 \times 3600^2}{900.10^5} \frac{\text{dyne} \cdot \text{sec}^2}{\text{cm}}$$

$$m = \frac{81.981.36^2 \cdot 10^7}{900.10^5} \frac{\text{gr.cm.sec}^{-2} \cdot \text{sec}^2}{\text{cm}}$$

καὶ τελικῶς :

$$m = 981.11664 \text{ gr}$$

$$m = 11442384 \text{ gr}$$

$$m = 11442,384 \text{ Kg}$$

76. Κινητὸν μάζης $m=981 \text{ gr}$ ἀναχωρεῖ ἐκ τινος σημείου καί, δεχόμενον συνεχῶς τὴν ἐπίδρασιν δυνάμεως $f=620 \text{ gr}^*$, ἀποκτᾷ εἰς τὸ τέλος τοῦ χρόνου $t=12 \text{ sec}$ ἀπὸ τῆς ἐκκινήσεώς του ταχύτητα $v=450 \text{ cm/sec}$.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ ἀρχικὴ ταχύτης (v_0) τοῦ σώματος.

Λύσις: Ἡ ἐπίδρασις τῆς δυνάμεως f θὰ προσδώσῃ εἰς τὸ σῶμα ὁμαλῶς μεταβαλλομένην κίνησιν, ὅποτε ὁ ἰσχύων τύπος θὰ εἶναι :

$$v = v_0 + \gamma t$$

ὅστις γίνεται

$$v = v_0 + \frac{ft}{m} \quad (1)$$

ἐφ' ὅσον εἶναι $\gamma=f/m$.

Ἐκ τῆς (1), λύοντες ὡς πρὸς v_0 , ἔχομεν :

$$v_0 = v - \frac{ft}{m}$$

ὅποτε ἀντικαθιστῶντες τὰς τιμὰς τῶν v , f κλπ. καὶ ἀνάγοντες ταύτας εἰς τὸ σύστημα CGS, εὐρίσκομεν :

$$v_0 = 450 - \frac{620 \cdot 12}{981} \text{ cm} \cdot \text{sec}^{-1} - \frac{\text{gr}^* \cdot \text{sec}}{\text{gr}}$$

$$v_0 = 450 - \frac{620 \cdot 981 \cdot 12}{981} \text{ cm} \cdot \text{sec}^{-1} - \frac{\text{gr} \cdot \text{cm} \cdot \text{sec}^{-2} \cdot \text{sec}}{\text{gr}}$$

$$v_0 = 450 - 7440 \text{ cm} \cdot \text{sec}^{-1}$$

$$v_0 = -6990 \text{ cm/sec}$$

$$\text{ἢτοι } \boxed{v_0 = -69,9 \text{ m/sec}}$$

Ἐκ τοῦ ἀρνητικοῦ σημείου τῆς v_0 συμπεραίνομεν προσέτι ὅτι ἡ ἀρχικὴ ταχύτης θὰ εἶναι ἀντιθέτου φορᾶς ὡς πρὸς τὴν δύναμιν, ἡ δὲ κίνησις θὰ εἶναι ἐπιβραδυνομένη ἀρχικῶς, ἐπιταχυνομένη δὲ κατὰ τὴν στιγμὴν t .

77. Σῶμα μάζης $m=1962 \text{ gr}$, ἐν ἡρεμίᾳ εὐρισκόμενον, δέχεται τὴν ἐπίδρασιν δυνάμεως $f=8 \text{ gr}^*$, ἥτις ἐξακολουθεῖ καὶ ἐνεργεῖ ἐπὶ χρόνον $t=2 \text{ sec}$, ὅποτε καὶ καταπαύει.

Ζητεῖται: Ποῖον διάστημα (S) θὰ ἔχει διανύσει τὸ κινητὸν μετὰ πάροδον χρόνου $t'=80 \text{ sec}$ ἀπὸ τῆς ἀναχωρήσεώς του.

Λύσις: Ἡ προσδιοσμένη ὑπὸ τῆς f ἐπιτάχυνσις θὰ εἶναι :

$$\gamma = \frac{f}{m}$$

Αὕτη, εἰς χρόνον t , θὰ ἀναγκάσῃ τὸ σῶμα νὰ διανύσῃ διάστημα

$$S_1 = \frac{\gamma t^2}{2}, \quad S_1 = \frac{ft^2}{2m} \quad (1)$$

Τὴν αὐτὴν στιγμὴν ἢ ταχύτητις θὰ εἶναι :

$$v = \gamma t, \quad v = \frac{ft}{m}$$

ὑπὸ τὴν ἐπίδρασιν τῆς ὁποίας τὸ κινητὸν θὰ διαγράψῃ διάστημα S_2 εἰς τὸν ὑπόλοιπον χρόνον $(t' - t)$:

$$S_2 = v(t' - t), \quad S_2 = \frac{ft(t' - t)}{m} \quad (2)$$

ὁπότε τὸ ὅλον διάστημα S θὰ εἶναι :

$$S = S_1 + S_2$$

ἤτοι, ἐν τῶν (1) καὶ (2) :

$$S = \frac{ft^2}{2m} + \frac{ft(t' - t)}{m}$$

Ἐκ τῆς τελευταίας ταύτης σχέσεως, δι' ἐκτελέσεως τῶν πράξεων, ἔχομεν :

$$S = \frac{ft^2 + 2ftt' - 2ft^2}{2m}$$

$$S = \frac{2ftt' - ft^2}{2m}$$

$$S = \frac{ft(2t' - t)}{2m}$$

ὁπότε, ἀντικαθιστῶμεν τὰς τιμὰς τῶν f , t κλπ. εἰς μονάδας CGS (ὁπότε τὸ f γίνεται $f=8.981$ dynes) καὶ εὐρίσκομεν :

$$S = \frac{8.981 \cdot 2(2.80 - 2)}{2.1962} \frac{\text{dyne} \cdot \text{sec}^2}{\text{gr}}$$

$$S = 632 \frac{\text{gr} \cdot \text{cm} \cdot \text{sec}^{-2} \cdot \text{sec}^2}{\text{gr}}$$

$$\boxed{S = 632 \text{ cm}}$$

78. Σώμα μάζης $m=400$ gr κινείται με σταθεράν ταχύτητα $v=8829$ cm/sec.

Ζητείται: Ποία δύναμις (f) πρέπει να ενεργήσει ἐπ' αὐτοῦ κατὰ φοράν ἀντίθετον πρὸς τὴν τῆς κινήσεως, ὥστε τὸ κινητὸν νὰ ἡρεμήσῃ ἐντὸς χρόνου $t=3$ sec ἀπὸ τῆς στιγμῆς τῆς ἐπιδράσεως τῆς δυνάμεως.

Λύσις: Ἡ δύναμις f , ὡς ἔχουσα ἀντίθετον πρὸς τὴν κίνησιν φοράν, θὰ προσδώσῃ εἰς τὸ σῶμα ἐπιβράδυνσιν

$$v = \frac{f}{m}$$

ὁπότε τὸ κινητὸν θὰ ἔχῃ εἰς ἑκάστην στιγμὴν ταχύτητα

$$v = v_0 - \gamma t$$

$$v = v_0 - \frac{ft}{m} \quad (1)$$

Διὰ νὰ ἡρεμήσῃ ὁμως τὸ κινητὸν ἡ ταχύτης του θὰ πρέπει νὰ εἶναι :

$$v = 0$$

ὁπότε ἐκ τῆς (1) ἔχομεν :

$$0 = v_0 - \frac{ft}{m}$$

καὶ

$$f = \frac{mv_0}{t}$$

ἦτοι

$$f = \frac{400 \cdot 8829}{3} \text{ dynes}$$

$$f = \frac{400 \cdot 8829}{3 \cdot 981} \text{ gr}^*$$

$$f = 1200 \text{ gr}^*$$

$$f = 1,2 \text{ Kg}^*$$

79. Ἐπὶ σώματός τινος, κινουμένου με σταθεράν ταχύτητα v_0 , ενεργεῖ σταθερὰ δύναμις $f=6$ Kg*, ἥτις, μετὰ πάροδον χρόνου $t=16$ sec, ἀπὸ τῆς ἀρχῆς τῆς ἐπιδράσεώς της, ἐπαναφέρει τὸ σῶμα εἰς τὴν αὐτὴν θέσιν, εἰς ἣν τοῦτο εὐρίσκετο κατὰ τὴν στιγμὴν τῆς τὸ πρῶτον ἐπιδράσεως.

Ζητείται: Ἄν ἡ δύναμις ἔχῃ τὴν αὐτὴν ὡς πρὸς τὴν κίνησιν διεύθυνσιν καὶ ἡ μάζα τοῦ σώματος εἶναι $m=490,5$ gr, νὰ εὐρεθῇ ποία εἶναι ἡ ἀρχικὴ ταχύτης του, ὡς καὶ ἡ φορὰ ταύτης ὡς πρὸς τὴν τῆς δυνάμεως.

Λύσις: Διὰ νὰ ἐπανεέλθῃ τὸ σῶμα εἰς τὴν ἀρχικὴν θέσιν, εἰς ἣν τὸ πρῶτον ἐνήργησεν ἡ δύναμις, πρέπει νὰ διανυθῆ διάστημα, διανυσματικῶς, ἔχον τιμὴν :

$$S = 0$$

Ἐφ' ὅσον ὁμως, τὸ ὑπὸ τὴν ἐπίδρασιν δυνάμεως διάστημα εἶναι

$$S = v_0 t + \frac{1}{2} \gamma t^2$$

τότε προκύπτει :

$$\frac{\gamma t^2}{2} + v_0 t = 0$$

$$\eta \quad \frac{ft^2}{2m} + v_0 t = 0$$

$$\kappa\alpha\iota \quad v_0 = - \frac{f \cdot t}{2m}$$

$$\eta\tau\omicron\iota \quad v_0 = - \frac{6.16}{2.490,5} \frac{\text{Kg}^* \cdot \text{sec}}{\text{gr}}$$

$$v_0 = - \frac{6.981.10^3 \cdot 16}{2.490,5} \frac{\text{dyn} \cdot \text{sec}}{\text{gr}}$$

$$v_0 = - 6.16.10^3 \frac{\text{gr} \cdot \text{cm} \cdot \text{sec}^{-2} \cdot \text{sec}}{\text{gr}}$$

$$v_0 = - 96000 \text{ cm/sec}$$

$$\boxed{v_0 = - 960 \text{ m/sec}}$$

Ἦτοι ἡ ἀρχικὴ ταχύτης ($v_0 = 960 \text{ m/sec}$) θὰ ἔχῃ φορὰν ἀντίθετον πρὸς τὴν τῆς δυνάμεως.

80. Ἐπὶ ἐνὸς ἀκινήτου σώματος μάζης $m = 8829 \text{ gr}$ ἐνεργεῖ δύναμις $f_1 = 50 \text{ Kg}^*$ ἐπὶ χρόνον $t_1 = 6 \text{ sec}$, μετὰ ταῦτα αὕτη καταπαύει καὶ ἐνεργεῖ δευτέρα δύναμις $f_2 = 7 \text{ Kg}^*$ ἐπὶ χρόνον $t_2 = 30 \text{ sec}$, φορᾶς ἀντιθέτου πρὸς τὴν τῆς f_1 .

Ζητεῖται: Πόσον διάστημα θὰ ἔχῃ διανύσει τελικῶς τὸ κινητὸν εἰς τὸ πέρασ τοῦ χρόνου t_2 .

Λύσις: Τὸ ὑπὸ τὴν ἐπίδρασιν τῆς f_1 διάστημα τοῦ σώματος θὰ εἶναι :

$$S_1 = \frac{f_1 t_1^2}{2m}$$

τὸ δὲ ὑπὸ τὴν ἐπίδρασιν τῆς f_2 :

$$S_2 = \frac{f_2 t_2^2}{2m}$$

ὁπότε τὸ ὅλον διάστημα θὰ εἶναι:

$$S = S_1 - S_2$$

$$S = \frac{f_1 t_1^2 - f_2 t_2^2}{2m}$$

$$S = \frac{50.6^2 - 7.30^2}{2.8829} \frac{\text{Kg}^* \cdot \text{sec}^2}{\text{gr}}$$

$$S = \frac{(50.6^2 - 7.30^2) 981.10^3 \text{ dyn} \cdot \text{sec}^2}{2.8829 \text{ gr}}$$

$$S = \frac{-4500.981.10^3 \text{ gr} \cdot \text{cm} \cdot \text{sec}^{-2} \cdot \text{sec}^2}{2.8829 \text{ gr}}$$

$$S = -25000 \text{ cm}$$

$$\boxed{S = -2500 \text{ m}}$$

81. Σῶμα ρίπτεται κατακορύφως πρὸς τὰ ἄνω καὶ ἐπανέρχεται εἰς τὸ αὐτὸ σημεῖον μετὰ χρόνον $t=10 \text{ sec}$.

Ζητεῖται: Ποία ἡ ἀρχικὴ ταχύτης του (v_0) καὶ ποῖον τὸ μέγιστον ὕψος (S) εἰς τὸ ὁποῖον θὰ φθάσῃ (εἰς μονάδας CGS), ὑπολογιζομένης τῆς βαρύτητος ὡς $g=981 \text{ cm/sec}^2$.

Λύσις: Ὅταν τὸ σῶμα ἐπανέλθῃ εἰς τὴν θέσιν τῆς ἀναχωρήσεώς του τὸ συνολικῶς διανυθὲν διάστημα θὰ εἶναι

$$S_0 = v_0 t - \frac{1}{2} g t^2$$

$$S_0 = 0$$

ἐπειδὴ ὁμῶς

ἔχομεν:

$$\frac{1}{2} g t^2 - v_0 t = 0$$

ἦτοι

$$v_0 = \frac{g t}{2}$$

$$v_0 = \frac{981.10}{2} \text{ cm} \cdot \text{sec}^{-2} \cdot \text{sec}$$

$$\boxed{v_0 = 4905 \text{ cm/sec}}$$

Ἐν συνεχείᾳ, πρὸς εὐρεσιν τοῦ μεγίστου ὕψους, ὅπερ ἔστω διανύεται εἰς χρόνον t' , ἔχομεν τὴν σχέσιν:

$$S = v_0 t' - \frac{1}{2} g t'^2 \quad (1)$$

ὑπολογιζομένου τοῦ χρόνου t' ἐκ τοῦ ὅτι κατ' αὐτὸν ἡ ταχύτης τοῦ κινητοῦ θὰ εἶναι $v=0$, ἦτοι :

$$0 = v_0 - gt'$$

$$t' = \frac{v_0}{g}$$

ὁπότε θέτοντες τὴν τιμὴν ταύτην εἰς τὴν σχέσιν (1) ἔχομεν :

$$S = \frac{v_0^2}{g} - \frac{v_0^2}{2g}$$

$$S = \frac{v_0^2}{2g}$$

ἦτοι (ἐκ τῆς τιμῆς τοῦ v_0 καὶ τοῦ g) :

$$S = 12262,5 \text{ cm}$$

82. Παρατηρητὴς ἴσταται ἐπὶ ὑψηλοῦ πύργου καὶ προσβλέπει πρὸς τὸ ἔδαφος. Εἰς στιγμήν τινα ἐκ τῆς βάσεως τοῦ πύργου ρίπεται κατακορύφως πρὸς τὰ ἄνω βαρὺ σῶμα, ὕπερ διέρχεται διὰ τοῦ ὀριζοντίου ἐπιπέδου τοῦ παρατηρητοῦ ἀφ' ἑνὸς εἰς χρόνον $t_1=2 \text{ sec}$, ἀφ' ἑτέρου (κατὰ τὴν ἐκ τῶν ἄνω ἐπιστροφὴν του) εἰς χρόνον $t_2=6 \text{ sec}$ ἀπὸ τῆς ἐξακοντίσεως.

Ζητεῖται : Ποῖον εἶναι τὸ ὕψος τοῦ πύργου (h) καὶ ποία ἡ ἀρχικὴ ταχύτης (v_0) τῆς πρὸς τὰ ἄνω ρίψεως τοῦ σώματος ($g=980 \text{ cm/sec}^2$).

Λύσις : Τὸ ὕψος h , ὡς διάστημα ὁμαλῶς μεταβαλλομένης κινήσεως, θὰ δίδεται, συναρτήσῃ τῆς ἀρχικῆς ταχύτητος, ὑπὸ τοῦ τύπου

$$h = v_0 t - \frac{1}{2} g t^2 \quad (1)$$

ὅστις θὰ ἐπαληθεύεται προφανῶς δι' ἀμφοτέρας τὰς τιμὰς t_1 καὶ t_2 , ὁπότε ἔχομεν τὸ σύστημα :

$$h = v_0 t_1 - \frac{1}{2} g t_1^2 \quad (2)$$

$$h = v_0 t_2 - \frac{1}{2} g t_2^2 \quad (3)$$

Ἐπερ λύοντες ὡς πρὸς v_0 καὶ h , ἔχομεν :

$$\begin{aligned} h &= 58,86 \text{ m} \\ v_0 &= 39,24 \text{ m/sec} \end{aligned}$$

Σημ. Ἀντὶ νὰ λύσωμεν τὸ σύστημα τῶν ἑξισώσεων (2) καὶ (3) δυνάμεθα νὰ λάβωμεν τὴν (1) εἰς ἣν δίδομεν μορφὴν τριωνύμου ἴσου πρὸς μηδέν :

$$\frac{1}{2}gt^2 - v_0t + h = 0$$

ὁπότε αἱ τιμαὶ t_1 καὶ t_2 , ὡς ρίξαι τούτου, θὰ ἐπαληθεύουν τοὺς ἕκ τῆς ἀλγέβρας τύπους

$$x_1 + x_2 = -\frac{\beta}{\alpha}$$

$$x_1x_2 = \frac{\gamma}{\alpha}$$

οὔτινες γίνονται ἀντιστοίχως

$$t_1 + t_2 = \frac{2v_0}{g} \quad (4)$$

$$t_1t_2 = \frac{2h}{g} \quad (5)$$

ὁπότε ἐκ μὲν τοῦ (4) ἔχομεν :

$$v_0 = \frac{(t_1 + t_2)g}{2}$$

$$v_0 = 39,24 \text{ m/sec}$$

ἐκ δὲ τοῦ (5) :

$$h = \frac{t_1t_2g}{2}$$

$$h = 58,86 \text{ m}$$

83. Παρατηρητής, ἰστάμενος ἐπὶ ὑψηλοῦ πύργου, ἀφίνει νὰ πέση κατακορύφως βαρὺ σῶμα. Ταυτοχρόνως δεύτερον σῶμα ρίπεται ἐκ τῆς βάσεως τοῦ πύργου πρὸς τὰ ἄνω, ὁπότε τὰ δύο σῶματα κινούμενα ἐπὶ τῆς αὐτῆς κατακορύφου συγκροῦνται μετὰ χρόνον $t=2$ sec ἀπὸ τῆς ἀρχῆς τῆς κινήσεώς των, ἐνῶ εὐρίσκονται εἰς ὕψος ἴσον μὲ τὰ $\frac{3}{4}$ τοῦ ὅλου ὕψους τοῦ πύργου.

Ζητεῖται : Ποῖον εἶναι τὸ ὕψος τοῦ πύργου (h) καὶ ποῖα ἢ ἀρχικὴ ταχύτης τοῦ ἐκ τῶν κάτω κινουμένου βαρέως σώματος ($g=980 \text{ cm/sec}^2$).

Λύσις : Μετὰ χρόνον t τὸ ἐκ τῶν ἄνω κινούμενον σῶμα θὰ ἔχη διανύση διάστημα :

$$h_1 = \frac{1}{4}h$$

τὸ δὲ ἐκ τῶν κάτω διάστημα :

$$h_2 = \frac{3}{4} h$$

ὅποτε θὰ εἶναι προφανῶς :

$$h_1 = \frac{1}{2} gt^2 \quad (1)$$

καὶ
$$h_2 = v_0 t - \frac{1}{2} gt^2 \quad (2)$$

Ἀντικαθιστῶντες τὰς τιμὰς τῶν h_1 καὶ h_2 εἰς τὰς (1) καὶ (2) διὰ τῶν ἴσων τῶν ἔχομεν :

$$h = 2gt^2 \quad (1, a)$$

$$h = \frac{4v_0 t - 2gt^2}{3} \quad (2, a)$$

ὅποτε διὰ ἀντικαταστάσεως τῶν τιμῶν τῶν g καὶ t τῆς (1, a) ἔχομεν τὸ ὕψος τοῦ πύργου :

$$h = 2.980.2^2 \text{ cm} \cdot \text{sec}^{-2} \cdot \text{sec}^2$$

$$\boxed{h = 78,4 \text{ m}}$$

Διὰ τὴν εὐρεσιν τῆς v_0 λαμβάνομεν τὴν (2, a), ἣν λύομεν ὡς πρὸς v_0 , ὅποτε εἶναι :

$$v_0 = \frac{3h}{4t} + \frac{gt}{2}$$

ὅπου, διὰ ἀντικαταστάσεως τῶν τιμῶν ἔχομεν :

$$v_0 = \frac{3.78,4}{4.2} + \frac{980.2}{2} \frac{\text{m}}{\text{sec}} + \text{cmsec}^{-2} \cdot \text{sec}$$

$$v_0 = \frac{3.78,4}{4.2} + \frac{980.2 \cdot 10^{-2}}{2} \frac{\text{m}}{\text{sec}} + \text{msec}^{-2} \cdot \text{sec}$$

$$v_0 = 3.9,8 + 9,8 \frac{\text{m}}{\text{sec}}$$

$$\boxed{v_0 = 39,2 \text{ m/sec}}$$

84. Ἀπὸ τοῦ χείλους φρέατος ἀφίενται ἀλληλοδιαδόχως νὰ πέσουν δύο βαρῆα σώματα, τὸ δεύτερον κατὰ $t=2 \text{ sec}$ μετὰ τὸ πρῶτον, ὅποτε ὅταν τοῦτο φθάσει εἰς τὸν πυθμένα τὸ δεύτερον ἀπέχει κατὰ διάστημα $S=98 \text{ m}$.

Ζητεῖται: Ποῖον εἶναι τὸ βάθος (h) τοῦ φρέατος ὡς καὶ

ἐπὶ πόσον χρόνον (θ) θὰ κινηθῇ ἕκαστον κινητὸν διὰ τὴν φθάσῃ εἰς τὸν πυθμένα ($g=9,8 \text{ m/sec}^2$).

Λύσις: Ἐστω h τὸ βάθος τοῦ φρέατος. Τοῦτο διὰ τὸ πρῶτον κινητὸν θὰ εἶναι

$$h = \frac{1}{2} g \theta^2 \quad (1)$$

Τὴν στιγμήν ὅμως τῆς ἀφίξεως τοῦ πρώτου, τὸ δεύτερον θὰ ἔχη διανύσει διάστημα ($h-S$), εἰς χρόνον ($\theta-t$), ὅποτε θὰ ἰσχύη ἡ σχέσις:

$$h - S = \frac{1}{2} g (\theta - t)^2 \quad (2)$$

Λύοντες ἐν συνεχείᾳ ταύτην ὡς πρὸς h καὶ ἐξισοῦντες τὴν ἐκ τῆς (1) τιμὴν τοῦ h μετὰ τὴν ἐκ τῆς (2) προκύπτουσαν, ἔχομεν:

$$\frac{1}{2} g \theta^2 = \frac{1}{2} g (\theta - t)^2 + S$$

$$\text{ὁπότε} \quad \frac{1}{2} g \theta^2 = \frac{1}{2} g \theta^2 - g \theta t + \frac{1}{2} g t^2 + S$$

$$\text{καὶ τελικῶς:} \quad \theta = \frac{t}{2} + \frac{S}{gt}$$

$$\boxed{\theta = 6 \text{ sec}}$$

ὁπότε ἐκ τῆς (1) καὶ τῆς τιμῆς $\theta=6 \text{ sec}$ εὐρίσκομεν καὶ τὸ βάθος τοῦ φρέατος h :

$$\boxed{h = 176,4 \text{ m}}$$

85. Αὐτοκίνητον, μάζης $m=3 \text{ Τονν}$, κινεῖται ἐπὶ ὀριζοντίου δρόμου μετὰ σταθερὰν ταχύτητα $v_1=19,62 \text{ Km/h}$. Αἰφνιδίως ἐμφανίζεται πρὸ αὐτοῦ καὶ εἰς ἀπόστασιν $S=9,81 \text{ m}$ ἔμπόδιόν τι.

Ζητεῖται: Ποία συνολικὴ σταθερὰ ἀντίστασις (F) πρέπει, διὰ τοῦ τροχοπεδικοῦ συστήματος, νὰ ἐνεργήσῃ κατὰ φορὰν ἀντίθετον πρὸς τὴν τῆς κινήσεως, ὥστε τὸ αὐτοκίνητον νὰ ἤρεμήσῃ ἀκριβῶς πρὸ τοῦ ἐμποδίου, καὶ πότε (t) θὰ συμβῇ τοῦτο.

Λύσις: Ἡ κίνησις τοῦ ὀχήματος ἀπὸ τῆς στιγμῆς τῆς ἐνεργείας τῆς ἀντιστάσεως θὰ εἶναι ὀμαλῶς ἐπιβραδυνομένη, ὅποτε τὸ αὐτοκίνητον θὰ διανύσῃ τὸ διάστημα S εἰς χρόνον t συμφῶνως πρὸς τοὺς τύπους:

$$S = v_1 t - \frac{1}{2} \gamma t^2 \quad (1)$$

$$0 = v_1 - \gamma t \quad (2)$$

Δεδομένης όμως τῆς ἐπιβραδύνσεως

$$\gamma = \frac{F}{m}$$

θα ἔχωμεν, ἐκ τῶν (1) καὶ (2), τὰς σχέσεις :

$$S = v_1 t - \frac{Ft^2}{2m} \quad (1, \alpha)$$

$$0 = v_1 - \frac{Ft}{m} \quad (2, \alpha)$$

ὁπότε, ἐκ τῆς (2, α) ἔχομεν τὴν τιμὴν τοῦ χρόνου t :

$$t = \frac{v_1 m}{F} \quad (3)$$

ἢν, θέτοντες εἰς τὴν (1, α) εὐρίσκομεν

$$S = \frac{v_1^2 m}{F} - \frac{v_1^2 m}{2F}$$

καὶ
$$F = \frac{v_1^2 m}{2S}$$

ἦτοι, δι' ἀντικαταστάσεως τῶν τιμῶν τῶν v_1 , m κλπ.

$$F = \frac{19,62^2 \cdot 3 \text{ Km}^2 \cdot \text{Tonn}}{2,9,81 \text{ h}^2 \cdot m}$$

καί, διὰ μετατροπῆς τῶν μονάδων τοῦ S εἰς Km , πρὸς ἐκτέλεσιν τῶν πράξεων :

$$F = \frac{19,62^2 \cdot 3}{2,9,81 \cdot 10^{-3}} \frac{\text{Km}^2 \cdot \text{Tonn}}{\text{h}^2 \cdot \text{Km}}$$

$$F = \frac{19,62^2 \cdot 3}{2,9,81 \cdot 10^{-3}} \frac{\text{Km} \cdot \text{Tonn}}{\text{h}^2}$$

Ἐν συνεχείᾳ, μετατρέποντες τὰς μονάδας μήκους, δυνάμεως, κλπ., εἰς τοιαύτας CGS ἔχομεν :

$$F = \frac{19,62^2 \cdot 3 \cdot 10^5 \cdot 10^6}{2,9,81 \cdot 10^{-3} \cdot (3600)^2} \frac{\text{cm} \cdot \text{gr}}{\text{sec}^2} = \text{dynes}$$

$$F = \frac{19,62^2 \cdot 3 \cdot 10^5 \cdot 10^6}{2,9,81 \cdot 10^{-3} \cdot (3600)^2 \cdot 981 \cdot 10^3} \text{ Kg}^*$$

$$F = 462,9 \text{ Kg}^*$$

Τέλος, πρὸς εὔρεσιν τοῦ χρόνου t ἔχομεν τὴν (3):

$$t = \frac{v_1 m}{F}$$

εἰς ἣν ἀντικαθιστῶμεν τὴν εἰς dynes τιμὴν τῆς F , τὴν εἰς gr τιμὴν τοῦ m καὶ τὴν εἰς cm/sec τοῦ v_1 :

$$t = \frac{19,62 \cdot 10^5 \cdot 3 \cdot 10^6 \cdot 2,9 \cdot 81 \cdot 10^{-9} \cdot 3600^2}{36 \cdot 10^2 \cdot 19,62^2 \cdot 3 \cdot 10^5 \cdot 10^6} \text{ sec}$$

$$t = 3,6 \text{ sec}$$

86. Σιδηροδρομικὸς συρμὸς, βάρους συνολικοῦ $B=588,6$ Tonn* ἔκκινεῖ ἀπὸ τῆς ἡρεμίας, ὑπὸ τὴν ἐπίδρασιν σταθερᾶς δυνάμεως (F), κινούμενος ἐπὶ ὀριζοντίου δρόμου.

Ζητεῖται: Ποία πρέπει νὰ εἶναι ἡ δύναμις αὕτη, ὥστε ὁ συρμὸς νὰ ἀποκτήσῃ ταχύτητα $v=180$ Km/h μετὰ χρόνον $t=3$ min ἀπὸ τῆς ἐκκινήσεώς του.

Λύσις: Ἡ κίνησις τοῦ συρμοῦ, προφανῶς ὁμαλῶς ἐπιταχυομένη, θὰ παρουσιάξῃ μετὰ χρόνον t ταχύτητα:

$$v = \gamma t, \quad v = \frac{Ft}{m}$$

ἔξ ὧν ἔχομεν:

$$F = \frac{mv}{t}$$

$$F = \frac{588,6 \cdot 180}{3} \frac{\text{Tonn} \cdot \text{Km}}{\text{h} \cdot \text{min}}$$

$$F = \frac{588,6 \cdot 180 \cdot 10^6 \cdot 10^5}{3 \cdot 3600 \cdot 60} \frac{\text{gr} \cdot \text{cm}}{\text{sec}^2} = \text{dynes}$$

$$F = \frac{588,6 \cdot 180 \cdot 10^6 \cdot 10^5}{3 \cdot 3600 \cdot 60 \cdot 981 \cdot 10^3} \text{ Kg}^*$$

$$F = 16666 \text{ Kg}^*$$

$$F = 16,666 \text{ Tonn}^*$$

87. Ἐκ τῆς ὀροφῆς ἀνελκυστήρος πίπτοντος μὲ σταθερὰν ἐπιτάχυνσιν $\gamma=0,8$ m/sec², ἀφίεται βαρὺ σῶμα.

Ζητεῖται: Πότε τὸ σῶμα θὰ φθάσῃ εἰς τὸ δάπεδον τοῦ ἀνελκυστήρος, δεδομένης τῆς ἀποστάσεως δαπέδου - ὀροφῆς $\lambda=4,5$ m ($g=9,80$ m/sec²).

Λύσις: Πρὸς εὐρεσιν τοῦ χρόνου κινήσεως ἀρκεῖ νὰ εὕρωμεν τὴν σχετικὴν ὡς πρὸς τὸν ἀνεγκυστῆρα ἐπιτάχυνσιν τοῦ σώματος (γ'). Πρὸς τοῦτο ἔστω h_1 τὸ διανυθὲν ὑπὸ τοῦ ἀνεγκυστῆρος διάστημα εἰς χρόνον θ , τοῦτο θὰ εἶναι

$$h_1 = \frac{1}{2} \gamma \theta^2$$

ταυτοχρόνως τὸ ὑπὸ τοῦ σώματος διανυθὲν ἀπόλυτον διάστημα θὰ εἶναι:

$$h_2 = \frac{1}{2} g \theta^2$$

Ἡ διαφορὰ ὅμως $h_2 - h_1$ θὰ παριστᾷ τὸ σχετικὸν διάστημα τοῦ σώματος ὡς πρὸς τὸν ἀνεγκυστῆρα, ὁπότε

$$h_2 - h_1 = \frac{1}{2} g \theta^2 - \frac{1}{2} \gamma \theta^2$$

$$h_2 - h_1 = \frac{1}{2} (g - \gamma) \theta^2$$

ἔξ οὗ προκύπτει ὅτι ἡ εἰς τὸ σχετικὸν διάστημα $h_2 - h_1$ ἀντιστοιχοῦσα ἐπιτάχυνσις εἶναι:

$$\gamma' = g - \gamma$$

Ἐκ ταύτης ἔχομεν, διὰ τὴν ἐντὸς τοῦ ἀνεγκυστῆρος κίνησιν:

$$\lambda = \frac{1}{2} (g - \gamma) t^2$$

ὅπου t ὁ ζητούμενος χρόνος, ἦτοι:

$$t = \sqrt{\frac{2\lambda}{g - \gamma}}$$

$$t = \sqrt{\frac{2.4,5}{9,8 - 0,8}} \sqrt{\frac{\text{m}}{\text{m} \cdot \text{sec}^{-2}}}$$

$$t = 1 \text{ sec}$$

88. Σῶμά τι ἔχει εἰς τὴν Γῆν βάρος $B = 15 \text{ Kg}^*$ (μὲ $g = 9,8 \text{ m/sec}^2$).

Ζητεῖται: Πόσον θὰ εἶναι τὸ βάρος τοῦ σώματος τούτου εἰς πλανήτην ἔχοντα μάζαν ἴσην μὲ τὸ $\frac{1}{6}$ τῆς μάζης τῆς Γῆς καὶ ἀκτῖνα ἴσην μὲ τὸ $\frac{1}{10}$ τῆς ἀκτίνος τῆς Γῆς.

Λύσις: Ἐστω M καὶ r ἡ μάζα καὶ ἡ ἀκτίς τῆς Γῆς καὶ M' καὶ r' αἱ τοῦ πλανήτου. Θὰ ἰσχύη τότε διὰ μὲν τὰς μάζας ἡ σχέσις:

$$M' = \frac{M}{6}$$

διὰ δὲ τὰς ἀκτῖνας:

$$r' = \frac{r}{18}$$

Ἡ εἰς τὴν Γῆν ἐπιτάχυνσις (g) ὅμως δίδεται ὡς γνωστὸν ὑπὸ τοῦ τύπου

$$g = \frac{KM}{r^2}$$

ὅπου K ἡ σταθερὰ τοῦ Newton.

Θὰ ἔχωμεν τότε διὰ τὸν πλανήτην ἐπιτάχυνσιν βαρύτητος:

$$\gamma = \frac{KM'}{r'^2}$$

ἦτοι

$$\gamma = \frac{KM \cdot 18^2}{6 \cdot r^2}$$

$$\gamma = \frac{54KM}{r^2}$$

$$\gamma = 54g$$

$$\boxed{\gamma = 529,2 \text{ m/sec}^2}$$

Πρὸς εὔρεσιν τοῦ εἰς τὸν πλανήτην βάρους (B') τοῦ σώματος ἔχοντος μάζαν ἔστω m ἔχομεν:

Ἐκ τοῦ εἰς τὴν Γῆν βάρους:

$$B = mg$$

καὶ ἐκ τοῦ εἰς τὸν πλανήτην

$$B' = m\gamma$$

τὴν σχέσιν:

$$\frac{B}{B'} = \frac{g}{\gamma}$$

ἦτοι

$$B' = \frac{B\gamma}{g}$$

$$B' = 15,54 \text{ Kg}^*$$

$$\boxed{B' = 810 \text{ Kg}^*}$$

89. Ἐπὶ κεκλιμένου ἐπιπέδου, γωνίας κλίσεως $\varphi=30^\circ$ κυλίεται βαρὺ σῶμα ἄνευ τριβῆς.

Ζητεῖται: Πόσον διάστημα (s) θὰ διανύσῃ ἐπὶ τοῦ ἐπιπέδου τούτου τὸ σῶμα, ἐντὸς χρόνου $t=4,2$ sec, ἂν ὑποτεθῇ τὸ ἐπίπεδον ἀπεριορίστου μήκους ($g=9,8$ m/sec²).

Λύσις: Ἡ ἐπὶ τοῦ κεκλιμένου ἐπιπέδου κίνησις τοῦ σώματος θὰ παρουσιάσῃ ἐπιτάχυνσιν

$$\gamma = g \cdot \eta\mu\varphi$$

ὁπότε τὸ διάστημα s θὰ εἶναι :

$$s = \frac{1}{2} g \cdot \eta\mu\varphi \cdot t^2$$

$$s = \frac{1}{2} \cdot 9,8 \cdot 0,5 \cdot 4,2^2$$

$$s = 43,218 \text{ m}$$

90. Σῶμα κινούμενον ἄνευ τριβῆς ἐπὶ κεκλιμένου ἐπιπέδου γωνίας κλίσεως $\varphi=36^\circ 4' 17''$ ὠθεῖται πρὸς τὰ ἄνω μὲ ἀρχικὴν ταχύτητα $v_0=19,6$ m/sec κατὰ τὴν διεύθυνσιν τοῦ ἐπιπέδου τούτου, ἀπεριορίστου μήκους.

Ζητεῖται: Εἰς ποῖον μέγιστον ὕψος ἀπὸ τοῦ ὀριζοντίου ἐπιπέδου τῆς ἐκκινήσεώς του θὰ φθάσῃ τὸ σῶμα.

Λύσις: Ἡ ἐπὶ τοῦ ἐπιπέδου ἐπιβράδυνσις τοῦ σώματος θὰ εἶναι προφανῶς

$$\gamma = g\eta\mu\varphi$$

ὁπότε τὸ μέγιστον διάστημα τῆς ἐπιβραδυνομένης ταύτης κινήσεως θὰ εἶναι :

$$S = \frac{v_0^2}{2\gamma}, \quad S = \frac{v_0^2}{2g \cdot \eta\mu\varphi} \quad (1)$$

Τὸ ὕψος ὅμως h, ὡς ἐκ τοῦ σχηματιζομένου ὀρθογωνίου τριγώνου, οὕτινος τὸ S εἶναι ὑποτείνουσα, θὰ δίδεται ὑπὸ τῆς σχέσεως

$$h = S \cdot \eta\mu\varphi$$

ἥτις, ἐκ τῆς (1), γίνεται :

$$h = \frac{v_0^2}{2g \cdot \eta\mu\varphi} \cdot \eta\mu\varphi$$

$$h = \frac{v_0^2}{2g}, \quad h = \frac{19,6^2}{2 \cdot 9,8} \frac{\text{m}^2 \cdot \text{sec}^{-2}}{\text{m} \cdot \text{sec}^{-2}}$$

$$h = 19,6 \text{ m}$$

Ἐκ τῶν ἀνωτέρω συμπεραίνομεν προσέτι ὅτι τὸ μέγιστον κατακόρυφον ὕψος σώματος, κινουμένου ἐπὶ κεκλιμένου ἐπιπέδου, εἶναι, διὰ δεδομένην ἀρχικὴν ταχύτητα v_0 , ἀνεξάρτητον τῆς γωνίας κλίσεως.

91. Δύο διάφορα σώματα ἀφίενται ἐξ ἑνὸς σημείου A νὰ κυλίσκουν ἐπὶ κεκλιμένων ἐπιπέδων διαφόρων, κλίσεως φ_1, φ_2 .
Ζητεῖται: Ποῖος θὰ εἶναι ὁ λόγος τῶν διανυθέντων ἐπὶ τῶν ἐπιπέδων διαστημάτων, μετὰ χρόνον t ἀπὸ τῆς ἐκκινήσεώς των.

Λύσις: Τὸ ἓν σῶμα, ἔχον ἐπιτάχυνσιν

$$\gamma_1 = g \eta \mu \varphi_1,$$

θὰ διανύσῃ διάστημα εἰς χρόνον t :

$$S_1 = \frac{1}{2} \gamma_1 t^2$$

ἦτοι

$$S_1 = \frac{1}{2} g \eta \mu \varphi_1 t^2 \quad (1)$$

ἀντιστοίχως τὸ ἕτερον διάστημα:

$$S_2 = \frac{1}{2} g \eta \mu \varphi_2 t^2 \quad (2)$$

Διαιροῦντες κατὰ μέλη τὰς (1) καὶ (2) ἔχομεν τότε:

$$\frac{S_1}{S_2} = \frac{1/2 \cdot g \eta \mu \varphi_1 t^2}{1/2 \cdot g \eta \mu \varphi_2 t^2}$$

ἦτοι

$\frac{S_1}{S_2} = \frac{\eta \mu \varphi_1}{\eta \mu \varphi_2}$

Θὰ εἶναι δηλαδὴ τὰ διαστήματα ἀνάλογα πρὸς τὰ ἡμίτονα τῶν γωνιῶν κλίσεως.

92. Σῶμα ἀφίεται ἀπὸ τοῦ ἀνωτέρου σημείου (A), κεκλιμένου ἐπιπέδου, γωνίας κλίσεως $\varphi_1 = 30^\circ$ καὶ μήκους $S_1 = 10\sqrt{2}$ cm, εἰς τὸ πέρασ τοῦ ὁποίου συνέχεται δεύτερον κεκλιμένον ἐπίπεδον, ἀπεριορίστου μήκους, κλίσεως $\varphi_2 = 45^\circ$.

Ζητεῖται: Πόσον διάστημα (S_2) θὰ διαγράψῃ τὸ κινητὸν εἰς τὸ δεύτερον ἐπίπεδον (ἴδ. σχ. 14).

Λύσις: Ἐστω B τὸ βάρος τοῦ σώματος. Ἡ εἰς τὸ πέρασ τοῦ πρώτου ἐπιπέδου (0) κινητικὴ ἐνέργεια τοῦ σώματος θὰ

είναι προφανῶς ἴση μὲ τὴν εἰς τὸ Α θέσει ἐνεργεῖαν ὡς πρὸς τὸ κατώτατον ἐπίπεδον τὸ διερχόμενον διὰ τοῦ Ο, ἀπέχον ἔστω h ἐκ τοῦ Α. Ἡ ἐνεργεία αὕτη θὰ εἶναι

$$w = Bh \quad (1)$$

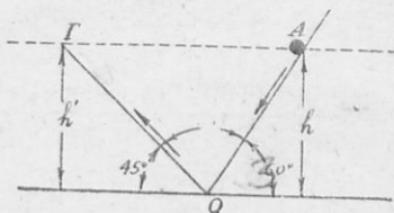
καὶ ἐπειδὴ :

$$h = S_1 \eta \mu \varphi_1$$

(1,α)

$$w = BS_1 \eta \mu \varphi_1$$

Ἐκ τῆς θέσεως ταύτης (0) τὸ κινητὸν, συνεχίζον τὴν κίνησίν



Σχ. 14

του, θὰ φθάσῃ εἰς τὴν θέσιν Γ, ἀνυψοῦν τὸ βάρος του κατὰ διάστημα h' καὶ καταναλίσκον ἔργον :

$$w' = Bh' \quad (2)$$

ἐπειδὴ ὅμως, συμφώνως πρὸς τὸ ἀξίωμα διατηρήσεως τῆς ἐνεργείας, πρέπει νὰ εἶναι :

$$w = w'$$

ἔχομεν, ἐκ τῶν (1) καὶ (2) :

$$h = h'$$

καὶ τότε τὸ διάστημα S_2 , θὰ εἶναι

$$S_2 = \frac{h}{\eta \mu \varphi_2}$$

ὄπερ, δι' ἀντικαταστάσεως τοῦ h διὰ τῆς τιμῆς του (1,α), γίνεται

$$S_2 = \frac{S_1 \eta \mu \varphi_1}{\eta \mu \varphi_2}$$

ἤτοι

$$S_2 = \frac{10\sqrt{2} \cdot 0,5}{\frac{\sqrt{2}}{2}} \text{ cm}$$

$$S_2 = 10 \text{ cm}$$

93. Εἰς μηχανὴν τοῦ Atwood, αἱ δύο βαρεῖαι μαζί εἶχον ἐκάστη βάρους $B=119,6 \text{ gr}^*$.

Ζητεῖται: Τί πρόσθετον βάρους (β) πρέπει νὰ τεθῆ ἐπὶ τῆς μιᾶς ἐξ αὐτῶν, ὥστε τὸ σύστημα νὰ παρουσιάσῃ ἐπιτάχυνσιν $\gamma=0,6 \text{ m/sec}^2$ ($g=9,8 \text{ m/sec}^2$).

Λύσις: Ἐκ τοῦ τύπου τῆς μηχανῆς τοῦ Atwood :

$$\gamma = \frac{g \cdot \beta}{2B + \beta} \quad (1)$$

ἔχομεν :

$$\beta = \frac{2\gamma B}{g - \gamma}$$

$$\beta = \frac{2 \cdot 0,6 \cdot 119,6}{9,2} \frac{\text{m} \cdot \text{sec}^{-2} \cdot \text{gr}^*}{\text{m} \cdot \text{sec}^{-2}}$$

$$\boxed{\beta = 15,6 \text{ gr}^*}$$

94. Εἰς μηχανὴν τοῦ Atwood διανύεται ὑπὸ τοῦ ὅλου κινητοῦ συστήματος διάστημα $S=150 \text{ cm}$ ἐντὸς χρόνου $t=5 \text{ sec}$, κατὰ τὴν προσθήκη μικροῦ πρόσθετου βάρους $\beta=6 \text{ gr}^*$.

Ζητεῖται: Ποῖον εἶναι τὸ βάρους B ἐκάστης τῶν μεγάλων μαζῶν ($g=980 \text{ cm/sec}^2$).

Λύσις: Ἐκ τοῦ τύπου (1) τῆς προηγουμένης ἀσκήσεως ἔχομεν τὴν σχέσιν :

$$B = \frac{\beta(g - \gamma)}{2\gamma} \quad (1)$$

ὅπου ἡ ἐπιτάχυνσις γ θὰ δίδεται ὑπὸ τοῦ τύπου :

$$S = \frac{1}{2} \gamma t^2$$

ἦτοι θὰ εἶναι

$$\gamma = \frac{2S}{t^2}$$

ὁπότε ἡ (1) γίνεται :

$$B = \frac{\beta(t^2 g - 2S)}{4S}$$

ἔξ ἧς ἔχομεν :

$$B = \frac{6(5^2 \cdot 980 - 2 \cdot 150)}{4 \cdot 150} \frac{\text{gr}^*(\text{cm})}{\text{cm}}$$

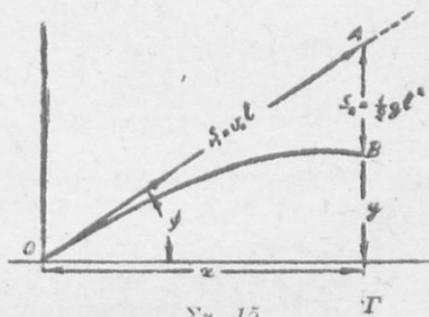
$$\boxed{B = 242 \text{ gr}^*}$$

95) Βλήμα ρίπεται υπό πυροβόλου ἐκ τοῦ ἐδάφους, με ἀρχικὴν ταχύτητα $v_0=360 \text{ Km/h}$ ὑπὸ γωνίαν (ὡς πρὸς τὸ ὀριζόντιον ἐπίπεδον) $\varphi=45^\circ$.

Ζητεῖται: Εἰς ποῖον ὕψος (y) καὶ εἰς ποῖον μῆκος (x) θὰ φθάσῃ τοῦτο μετὰ χρόνον $t=\sqrt{2}$ sec, ὑποτιθεμένης τῆς ἐπιτάχυνσος τῆς βαρύτητος $g=10 \text{ m/sec}^2$ καὶ μὴ ὑπολογιζομένης τῆς ἀντιστάσεως τοῦ ἀέρος.

Λύσις: Τὴν κίνησιν τοῦ βλήματος δυνάμεθα νὰ θεωρήσωμεν ὡς σύνθετον, ἐκ μιᾶς ὀμαλῆς εὐθύγραμμου κινήσεως, ὀφειλομένης εἰς τὴν συνεχῶς διατηρουμένην ταχύτητα v_0 , καὶ ἐκ μιᾶς ὀμαλῶς ἐπιταχυνομένης, ὀφειλομένης εἰς τὴν ἐπιτάχυνσιν g .

Οὕτω, ἡ θέσις B εἰς ἣν θὰ φθάσῃ τὸ βλήμα μετὰ χρόνον t , δύναται νὰ θεωρηθῇ ὡς συνισταμένη θέσις τοῦ εὐθέως διαστήματος $S_1=v_0t$ (ἴδ. σχ. 15) καὶ τοῦ $S_2 = \frac{1}{2}gt^2$.



Ἐκ τούτων ἔχομεν, ὡς ἐκ τοῦ σχηματιζομένου τριγώνου OAG:

$$x = S_1 \text{ συν} \varphi$$

$$x = v_0 t \text{ συν} \varphi \quad (1)$$

καὶ

$$y = \overline{AG} - \overline{AB}$$

καὶ ἐπειδὴ

$$\overline{AG} = S_1 \eta \mu \varphi = v_0 t \eta \mu \varphi$$

$$\overline{AB} = \frac{1}{2} g t^2$$

$$y = v_0 t \eta \mu \varphi - \frac{1}{2} g t^2 \quad (2)$$

Έχομεν τότε, εκ μὲν τῆς (1):

$$x = \frac{360 \cdot \sqrt{2} \cdot \sqrt{2}}{2} \frac{\text{Km} \cdot \text{sec}}{\text{h}}$$

$$x = \frac{36 \cdot 10 \cdot 10^5}{36 \cdot 10^2} \frac{\text{cm} \cdot \text{sec}}{\text{sec}}$$

$$x = 10000 \text{ cm}$$

$$\boxed{x = 100 \text{ m}}$$

εκ δὲ τῆς (2) (δεδομένης τῆς σχέσεως $\eta\mu 45^\circ = \text{συν } 45^\circ$):

$$y = 100 - \frac{1}{2} \cdot 10(\sqrt{2})^2 \text{ m}$$

$$\boxed{y = 90 \text{ m}}$$

96. Βλήμα ρίπεται ὑπὸ πυροβόλου ὑπὸ γωνίαν $\varphi = 45^\circ$, με ἀρχικὴν ταχύτητα $v_0 = 127008 \text{ m/h}$.

Ζητεῖται: Ποία θὰ εἶναι ἡ μεγίστη του ὀριζοντία ἀπόστασις (x) εἰς ἣν θὰ συναντήσῃ τὸ ὀριζόντιον ἐπίπεδον τῆς ἐκκινήσεώς του (βεληνεκές).

Λύσις: Ὄταν τὸ βλήμα θὰ εὐρίσκεται εἰς τὸ αὐτὸ μὲ τὸ τῆς ἐκκινήσεως ὀριζόντιον ἐπίπεδον, τότε θὰ εἶναι $y=0$, ἥτοι ἡ ἐξίσωσις (2) τῆς ἀσκήσεως 95 θὰ γίνῃ:

$$\frac{1}{2} g t^2 - v_0 t \eta\mu\varphi = 0$$

ἐξ ἧς ἔχομεν δύο τιμὰς τοῦ t.

$$\text{Τὴν} \quad t = \frac{2v_0 \eta\mu\varphi}{g} \quad (1)$$

$$\text{καὶ τὴν} \quad t' = 0$$

Τὴν τελευταίαν ταύτην ἀπορρίπτομεν ὡς ἀντιστοιχοῦσαν εἰς τὴν ἐκκίνησην, ὁπότε, εκ τῆς (1) καὶ τῆς τιμῆς τοῦ x:

$$x = v_0 t \text{ συν}\varphi$$

ἔχομεν:

$$x = \frac{2v_0^2 \cdot \eta\mu\varphi \cdot \text{συν}\varphi}{g}$$

$$x = \frac{2 \cdot (127008)^2 \cdot \sqrt{2} \cdot \sqrt{2}}{4 \cdot 9,8} \frac{\text{m}^2 \text{ sec}^2}{\text{h}^2 \cdot \text{m}}$$

$$x = \frac{(127008)^2}{9,8 \cdot (3600)^2} \frac{\text{m} \cdot \text{sec}^2}{\text{sec}^2}$$

$$x = \frac{127008 \cdot 127008}{127008 \cdot 10^3} \text{ m}$$

$$\boxed{x = 127,008 \text{ m}}$$

97. Έκ τινος σημείου (O) ἀναχωρεῖ κινητὸν μὲ σταθερὰν ταχύτητα $v=90 \text{ m/sec}$ καὶ κινεῖται εὐθυγράμμως ἐπὶ ὀριζοντίου ἐπιπέδου.

Ταυτοχρόνως ἐκ τοῦ αὐτοῦ σημείου ρίπτεται, ὑπὸ γωνίαν $\varphi=30^\circ$ βλήμα, πρὸς τὴν φορὰν τῆς κινήσεως τοῦ κινητοῦ καὶ οὕτως ὥστε ἡ τροχιά τούτου καὶ ἡ τοῦ βλήματος νὰ εὐρίσκωνται ἐπὶ τοῦ αὐτοῦ κατακορύφου ἐπιπέδου ($g=9,81 \text{ m/sec}^2$).

Ζητεῖται: Ποία πρέπει νὰ εἶναι ἡ ἀρχικὴ ταχύτης τοῦ βλήματος ὥστε τοῦτο κατὰ τὴν πτώσιν του νὰ εὔρη τὸ κινητὸν εἰς ἀπόστασιν $x=1000 \text{ m}$ ἀπὸ τοῦ σημείου ἐκκινήσεως.

Λύσις: Διὰ νὰ εὔρη τὸ βλήμα τὸ κινητὸν, ταυτοχρόνως ἀναχωρήσαν, πρέπει οἱ χρόνοι κινήσεως ἀμφοτέρων (t) νὰ εἶναι ἴσοι.

Διὰ τὸ βλήμα ὅμως ἔχομεν (ὡς γνωστὸν ἐκ τῶν προηγουμένων ἀσκήσεων) διὰ ὕψος $y=0$, χρόνον:

$$t = \frac{2v_0 \eta \mu \varphi}{g} \quad (1)$$

διὰ δὲ τὸ κινητὸν

$$t = \frac{x}{v} \quad (2)$$

ὁπότε, ἐκ τῶν (1) καὶ (2) ἔχομεν:

$$\frac{x}{v} = \frac{2v_0 \eta \mu \varphi}{g}$$

καὶ τελικῶς

$$v_0 = \frac{xg}{2v \eta \mu \varphi}$$

ἦτοι:

$$v_0 = \frac{1000 \cdot 9,81}{2 \cdot 90 \cdot \frac{1}{2}} \frac{\text{m} \cdot \text{m} \cdot \text{sec}^{-2}}{\text{m} \cdot \text{sec}^{-1}}$$

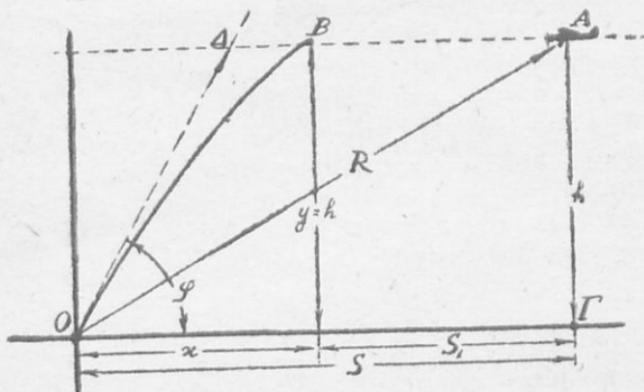
$$\boxed{v_0 = 109 \text{ m/sec}}$$

98. Ἐεροπλάνον, ἰπτάμενον εἰς σταθερὸν ὕψος $h=1000$ m κινεῖται μὲ σταθερὰν ταχύτητα $v=200$ m/sec, οὕτως ὥστε τὸ κατακόρυφον ἐπίπεδον τὸ διερχόμενον διὰ τῆς εὐθείας τροχιάς του νὰ διέρχεται καὶ διὰ τοῦ τόπου ἔνθα εὐρίσκεται πυροβόλον.

Εἰς στιγμὴν τινα, ὅταν ὁ ποῦς τῆς καθέτου τοῦ ἀεροπλάνου ἀπέχει τοῦ πυροβόλου κατὰ ἀπόστασιν $S=5000$ m ρίπεται ἐκ τοῦ πυροβόλου βλήμα ὑπὸ γωνίαν $\varphi=45^\circ$.

Ζητεῖται: Ποία πρέπει νὰ εἶναι ἡ ἀρχικὴ ταχύτης τοῦ βλήματος (v_0), ὥστε τοῦτο νὰ εὔρη τὸ ἀεροπλάνον κινούμενον πρὸς τὸ πυροβόλον, καὶ πότε (t) θὰ συμβῆ τοῦτο μετὰ τὴν ἐκσφενδόνισιν τοῦ βλήματος.

Λύσις: Ἐστω A ἡ θέσις τοῦ ἀεροπλάνου καθ' ἣν στιγμὴν ρίπεται τὸ βλήμα (ἴδ. σχ. 16), O ἡ θέσις τοῦ πυροβόλου καὶ B



Σχ. 16

ἡ θέσις καθ' ἣν τὸ βλήμα πλήττει τὸ ἀεροπλάνον.

Εἶναι προφανὲς ὅτι οἱ χρόνοι (t) τῶν τροχιῶν \overline{OB} καὶ \overline{AB} πρέπει νὰ εἶναι ἴσοι.

Τότε τὸ διάστημα AB (ἧτοι S_1) θὰ εἶναι

$$S_1 = vt \quad (1)$$

θὰ συνδέεται δὲ προσέτι μὲ τὸ ὅλον διάστημα S καὶ τὴν τεταμένην x τοῦ βλήματος διὰ τοῦ τύπου :

$$S = x + S_1$$

$$S = x + vt$$

$$x = S - vt \quad (2)$$

Ἡ τετμημένη ὁμως αὐτή (x) πρέπει νὰ εἶναι ἀφ' ἐτέρου, ὡς γνωστὸν ἐκ τῶν προηγουμένων, ἴση μὲ

$$\text{ὅποτε ἡ (2) γίνεται} \quad \frac{x = v_0 t \text{ συν}\varphi}{S - vt = v_0 t \text{ συν}\varphi} \quad (3)$$

Τέλος, δεδομένου ὅτι τὸ ἀεροπλάνον ἵπταται εἰς σταθερὸν ὕψος ($h=y$), ἔχομεν διὰ τὴν τεταγμένην τοῦ βλήματος τιμὴν :

$$y = v_0 t \eta\mu\varphi - \frac{1}{2} g t^2$$

ἦτοι

$$h = v_0 t \eta\mu\varphi - \frac{1}{2} g t^2 \quad (4)$$

Μὲ τὰς (3) καὶ (4) ἔχομεν οὕτω τὸ σύστημα :

$$S - vt = v_0 t \text{ συν}\varphi \quad (3, \alpha)$$

$$h = v_0 t \eta\mu\varphi - \frac{1}{2} g t^2 \quad (4, \alpha)$$

εἰς ὅ, δεδομένης τῆς ἰσότητος (διὰ $\varphi=45^\circ$) :

$$\eta\mu 45^\circ = \text{συν } 45^\circ = \frac{\sqrt{2}}{2}$$

οἱ ὄροι $v_0 t \eta\mu\varphi$ καὶ $v_0 t \text{ συν}\varphi$ εἶναι ἴσοι μὲ

$$\frac{v_0 t \sqrt{2}}{2}$$

καὶ τότε ἐκ τῆς (3,α) καὶ (4,α) εὐρίσκομεν :

$$t = \frac{-v \pm \sqrt{v^2 - 2g(h - S)}}{g}$$

Ἐξ οὗ, ἀπορρίπτοντες τὴν μίαν ἀρνητικὴν λύσιν, δι' ἀντικαταστάσεων τῶν τιμῶν, ἔχομεν

$$t = 14,7 \text{ sec}$$

καί, ἐκ τῆς (3,α) :

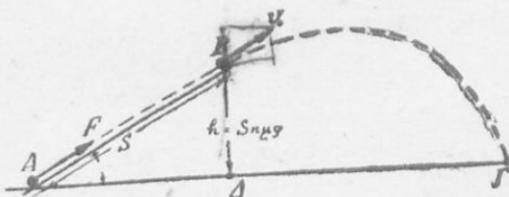
$$v_0 = \frac{S - vt}{t \text{ συν}\varphi}$$

$$v_0 = 172,4 \text{ m/sec}$$

99. Ἐπὶ ἀνωφερικοῦ κεκλιμένου ἐπιπέδου, κλίσεως $\varphi=30^\circ$ καὶ μήκους $S=100$ cm, ὠθεῖται πρὸς τὰ ἄνω σῶμα μάζης $m=1$ gr ὑπὸ τὴν ἐπίδρασιν σταθερᾶς δυνάμεως $F=550$ dynes, ἣτις διαρκεῖ ἀπὸ τῆς κατωτάτης (A) μέχρι τῆς ἀνωτάτης (B) θέσεως τοῦ ἐπιπέδου τοῦ ὁποίου ἔχει τὴν διεύθυνσιν.

Ζητεῖται: Εἰς ποίαν ἀπόστασιν θὰ φθάσῃ τὸ σῶμα, ἀπὸ τὸν πόδα τῆς καθέτου τοῦ σημείου B, ἐπὶ τοῦ ἀρχικοῦ ὀριζοντίου ἐπιπέδου τῆς ἐκκινήσεως (μὴ ὑπολογιζομένων τῶν τριβῶν) καὶ μετὰ πόσον χρόνον ἀπὸ τῆς ἀρχῆς τῆς κινήσεως ($g=1000$ CGS).

Λύσις: Ἐστω A ἡ ἀρχικὴ θέσις τοῦ σώματος, B ἡ τελευταία θέσις καθ' ἣν ἐνεργεῖ ἡ δύναμις, καὶ Γ ἡ τῆς συναντήσεως τοῦ σώματος μετὰ τὸ ἀρχικὸν ὀριζόντιον ἐπίπεδον (ἴδ. σχ. 17).



Σχ. 17

Ἐστω προσέτι δὲ h τὸ μῆκος τῆς καθέτου BΔ, ὅπερ θὰ εἶναι

$$h = S \eta\mu\varphi$$

Κατὰ τὸ διάστημα AB ἡ κίνησις τοῦ κινητοῦ θὰ γίνεται ὑπὸ τὴν ἐπίδρασιν ἐπιταχύνσεως:

$$\gamma = \frac{F - B \eta\mu\varphi}{m}$$

ὁπότε ἡ εἰς τὴν θέσιν B ταχύτης (v_0) θὰ εἶναι:

$$v_0 = \sqrt{\frac{2S(F - B \eta\mu\varphi)}{m}}$$

θὰ πρέπει δὲ αὕτη νὰ ἐπαληθεύῃ τὸ ὕψος $y = -h$ διὰ τὰ εὐρεθῆ ἔκ τούτου κατόπιν ὁ χρόνος καὶ ἡ ἀπόστασις ΔΓ ($=x$).

Ἐχομεν ἔξ αὐτῶν τὸ σύστημα:

$$x = \sqrt{\frac{2S(F - B \eta\mu\varphi)}{m}} \cdot t \sigma\upsilon\eta\varphi \quad (1)$$

$$-h = \sqrt{\frac{2S(F - B \eta\mu\varphi)}{m}} \cdot t \eta\mu\varphi - \frac{1}{2} g t^2 \quad (2)$$

εἰς ὃ ἀγνωστοὶ εἶναι μόνον αἱ τιμαὶ τοῦ x καὶ τοῦ t , ἃς εὐρίσκωμεν λύοντες τοῦτο, ὁπότε τελικῶς προκύπτει :

$$t \simeq 0,371 \text{ sec}$$

$$\text{καὶ } x \simeq 26,23 \text{ cm}$$

100. Σῶμα μάζης $m=490,5 \text{ gr}$ ὑφίσταται τὴν ἐπίδρασιν δυνάμεως $F=1500 \text{ gr}^*$ ἐπὶ χρόνον $t=40 \text{ sec}$.

Ζητεῖται: Πόσον θὰ εἶναι τὸ παραχθὲν ἔργον W εἰς τὸ τέλος τοῦ χρόνου t , ἂν ἡ δύναμις ἐπέδρασε τὸ πρῶτον ὅταν τὸ σῶμα εὐρίσκειτο ἐν ἡρεμίᾳ.

Λύσις: Τὸ παραχθὲν ἔργον εἶναι

$$W = F \cdot S \quad (1)$$

ὅπου S τὸ ὑπὸ τὴν ἐπίδρασιν τῆς δυνάμεως F διανυθὲν διάστημα :

$$S = \frac{1}{2} \gamma t^2$$

$$S = \frac{Ft^2}{2m}$$

συμφώνως πρὸς τὸ ὁποῖον ὁ τύπος (1) γίνεται :

$$W = \frac{F^2 t^2}{2m}$$

$$W = \frac{(1500)^2 \cdot (40)^2}{2 \cdot 490,5} \frac{\text{gr}^{*2} \cdot \text{sec}^2}{\text{gr}}$$

$$W = \frac{(1500)^2 \cdot (40)^2 \cdot (981)^2}{981} \frac{\text{dynes}^2 \cdot \text{sec}^2}{\text{gr}}$$

$$W = (1500)^2 \cdot (40)^2 \cdot (981) \text{ erg}$$

$$W = 15^2 \cdot 10^4 \cdot 4^2 \cdot 10^2 \cdot 981 \text{ erg}$$

$$W = \frac{15^2 \cdot 4^2 \cdot 981 \cdot 10^6}{981 \cdot 10^6} \text{ Kg}^* \text{m}$$

$$W = 36.000 \text{ Kg}^* \text{m}$$

101. Αὐτοκινήτου μάζης $m=12,96 \text{ Tonn}$, ἡ εἰς τινα στιγμὴν ταχύτης του, ἔχουσα τιμὴν $v_1=30 \text{ Km/h}$ μεταβάλλεται καί, ἐντὸς χρόνου $t=10 \text{ sec}$, γίνεται $v_2=40 \text{ Km/h}$.

Ζητείται: Πόσον μηχανικόν ἔργον (W) πρέπει νά παραχθῆ ὑπὸ τῆς μηχανῆς διὰ τὴν ὡς ἄνω μεταβολὴν καὶ μὲ ποίαν μέσην ἰσχύϊν (J).

Λύσις: Ἡ ἀρχικὴ κινητικὴ ἐνέργεια τοῦ ὀχήματος εἶναι :

$$E_1 = \frac{1}{2} m v_1^2$$

ἢ δὲ τελικὴ

$$E_2 = \frac{1}{2} m v_2^2$$

ἢ διαφορὰ, παριστάνουσα τὸ παραχθὲν ἔργον, θὰ εἶναι :

$$W = E_2 - E_1$$

$$W = \frac{1}{2} m v_2^2 - \frac{1}{2} m v_1^2$$

$$W = \frac{1}{2} m (v_2^2 - v_1^2)$$

$$W = \frac{12,96(40^2 - 30^2)}{2} \frac{\text{Tonn. Km}^2}{\text{h}^2}$$

$$W = \frac{12,96(40^2 - 30^2) \cdot 10^6 \cdot 10^{10}}{2 \cdot 36^2 \cdot 10^4} \text{ erg}$$

$$W = \frac{12,96(40^2 - 30^2) \cdot 10^{16}}{2 \cdot 36^2 \cdot 10^4 \cdot 981 \cdot 10^3 \cdot 10^2} \text{ Kg}^* \cdot \text{m}$$

$$W = \frac{700 \cdot 10^5}{2,981} \text{ Kg}^* \cdot \text{m}$$

$$W = 35678 \text{ Kg}^* \cdot \text{m}$$

καὶ ἡ ἰσχύς J θὰ εἶναι :

$$J = \frac{W}{t}$$

$$J = \frac{35678}{10} \text{ Kg}^* \cdot \text{m/sec}$$

$$J = \frac{35678}{750} \text{ HP}$$

$$\boxed{J = 47,824 \text{ HP}}$$

102. Βαρύ σώμα πέφτει ἐξ ὕψους $h = 25 \text{ m}$ ἐπὶ ὀριζοντίου ἐπιπέδου καὶ ἀνακλάται, χάνων κατὰ τὴν κρούσιν του τὰ $\frac{1}{5}$ τῆς ἐνεργείας του, ἥτις μεταβάλλεται εἰς θερμότητα.

Ζητεῖται: Εἰς ποῖον ὕψος (h') θὰ φθάσῃ τὸ σώμα μετὰ τὴν κρούσιν.

Λύσις: Θεωροῦντες B τὸ βάρος τοῦ σώματος, τὴν εἰς τὸ σημεῖον τῆς κρούσεως κινητικὴν ἐνέργειαν (E_k) δυνάμεθα νὰ εὗρωμεν ὡς ἔχουσιν τιμὴν

$$E_k = Bh$$

Ἐξ αὐτῆς ὁμως μένει μόνον τὸ $\frac{1}{5}$ διὰ τὴν ἀνύψωσιν τοῦ σώματος, ἥτοι ἐνέργεια

$$E = \frac{Bh}{5} \quad (1)$$

δυναμὴν νὰ παράγῃ ἔργον (W) ἱκανὸν διὰ τὴν μετατόπισιν τοῦ βάρους κατὰ τὸ ἄγνωστον διάστημα h' , συμφώνως τῷ τύπῳ:

$$W = Bh'$$

ὅστις, διὰ $E = W$ καὶ μὲ βάσιν τὸν (1) γίνεται:

$$\frac{Bh}{5} = Bh'$$

ἐξ οὗ εὐρίσκομεν τὸ h' :

$$h' = \frac{h}{5}$$

$$\boxed{h' = 5 \text{ m}}$$

103. Δύναμις F συνεχῶς ἐνεργεῖ ἐπὶ σώματος περιστρεφόμενου ἐπὶ περιφερείας κύκλου, διατηρεῖ δὲ τὴν ἀπόλυτον φορὰν καὶ διεύθυνσιν τῆς καθ' ὅλην τὴν περιστροφὴν.

Ζητεῖται: Ποῖον θὰ εἶναι τὸ ἔργον μιᾶς περιστροφῆς.

Λύσις: Κατὰ τὴν μετατόπισιν AB (ἴδ. σχ. 18) τὸ ἔργον θὰ εἶναι προφανῶς

$$W_1 = FR$$

ἂν εἶναι R ἡ ἀκτίς τοῦ κύκλου.

Κατὰ τὴν $B\Gamma$ ἀντιστοίχως

$$W_2 = -FR$$

κατὰ δὲ τὰς $\Gamma\Delta$ καὶ ΔA ὁμοίως

$$W_3 = -FR$$

$$W_4 = FR$$

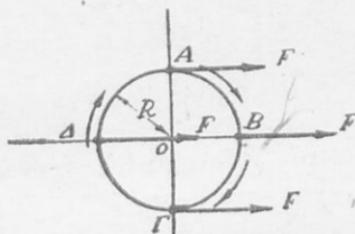
οπότε τὸ συνολικὸν ἔργον θὰ εἶναι :

$$W = FR - FR - FR + FR$$

$$W = 0$$

Ἐκ τούτων συνάγουμεν ὅτι τὸ ἔργον κλειστῆς μετατοπίσεως δυνάμεως διατηροῦσης τὴν φορὰν καὶ τὴν διεύθυνσίν της εἶναι πάντοτε $W = 0$.

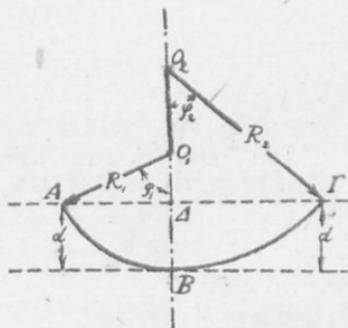
104. Σῶμά τι κυλῖεται ἄνευ τριβῆς ἐπὶ κοίλης ἐπιφανείας σφαίρας, ἀκτίνος καμπυλότητος R_1 , ἀφιέμενον ἐλεύθερον ἔκ τινος



Σχ. 18

σημείου A, ἀπέχοντος τῆς ἐφαπτομένης τοῦ κατωτάτου σημείου τῆς σφαίρας (B) κατὰ ἀπόστασιν d.

Δευτέρα κοίλη σφαῖρα (ἀκτίνος καμπυλότητος R_2) συνέχεται τῆς πρώτης εἰς τὸ κατώτατον σημεῖον (B), ὅπου ὑπάρχει κοινὴ ἐφαπτομένη τῶν δύο σφαιρῶν (ἴδ. σχ. 19).



Σχ. 19

Ζητεῖται : Ποῖος θὰ εἶναι ὁ λόγος μεταξὺ τῶν τριγωνομετρικῶν ἀριθμῶν τῶν διαγραφομένων τόξων \widehat{AB} ($= \varphi_1$) καὶ $\widehat{B\Gamma}$ ($= \varphi_2$) καὶ τῶν ἀκτίνων R_1, R_2 .

Λύσις: Συμφώνως πρὸς τὸ ἀξίωμα διατηρήσεως τῆς ἐνεργείας τὰ ὕψη d καὶ d' θὰ εἶναι ἴσα, ἥτοι:

$$d = d'$$

Τότε ἐκ μὲν τοῦ τριγώνου $O_1 A \Delta$ ἔχομεν

$$R_1 - d = R_1 \sin \varphi_1$$

ἐκ δὲ τοῦ $O_2 \Gamma \Delta$:

$$R_2 - d = R_2 \sin \varphi_2$$

ἔξ ὧν προκύπτει διὰ διαιρέσεως κατὰ μέλη:

$$\frac{R_1 - d}{R_2 - d} = \frac{R_1 \sin \varphi_1}{R_2 \sin \varphi_2}$$

καὶ

$$\frac{\sin \widehat{AB}}{\sin \widehat{B\Gamma}} = \frac{R_2(R_1 - d)}{R_1(R_2 - d)}$$

105. Σῶμα μάζης $m = 1079,1$ gr περιστρέφεται μὲ γωνιώδη ταχύτητα $\omega = 9 \text{ sec}^{-1}$, ἐπὶ περιφερείας κύκλου ἀκτίνας $r = 11$ cm.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ φυγόκεντρος δύναμις του (F).

Λύσις: Ἡ φυγόκεντρος δύναμις θὰ εἶναι

$$F = \frac{mv^2}{r}$$

ὅπου $v = \omega r$

ἔξ οὗ ἔχομεν:

$$F = m \cdot r \cdot \omega^2$$

$$F = 1079,1 \cdot 11 \cdot 81 \text{ gr cm sec}^{-2} = \text{dynes}$$

$$F = \frac{1079,1 \cdot 11 \cdot 81}{981} \text{ gr}^*$$

$$F = 980,1 \text{ gr}^*$$

106. Σῶμα μάζης $m = 2$ gr, συνδεδεμένον διὰ νήματος μήκους $r = 10$ cm περιστρέφεται ἐν κατακορύφῳ ἐπιπέδῳ μὲ σταθερὰν γραμμικὴν ταχύτητα $v_0 = 120$ cm/sec. Ἐν συνεχείᾳ τοῦ προσδίδεται σταθερὰ ἐπιτρόχιος ἐπιτάχυνσις γ ἀξάνουσα τὴν γραμμικὴν ταχύτητα.

Ζητεῖται: Ποία πρέπει νὰ εἶναι ἡ ἐπιτάχυνσις αὕτη (γ) ὥστε τὸ νῆμα νὰ κοπῆ μετὰ χρόνον $t = 6$ sec ἀπὸ τῆς ἐπενεργείας της ὅταν τὸ σῶμα θὰ εὐρίσκεται εἰς τὴν κατωτάτην θέσιν του, δεδομένου ὅτι τὸ νῆμα ἀντέχει μέχρι δυνάμεως $F = 400$ gr* ($g = 10 \text{ m/sec}^2$).

Λύσις: Όταν τὸ νῆμα θὰ κοπῆ ὑποτίθεται ὅτι ἡ φυγόκεντρος δύναμις J , μαζί μὲ τὴν δύναμιν τοῦ βάρους τοῦ σώματος B , θὰ ἰσοῦνται μὲ τὴν δύναμιν ἀντοχῆς F (πραγματικῶς κατὰ τι μικροτέραν).

* Ἄλλ' ἢ J θὰ εἶναι τότε

$$J = \frac{mv^2}{r}$$

ὅπου

$$v = v_0 + \gamma t$$

ἥτοι

$$J = \frac{m(v_0 + \gamma t)^2}{r}$$

ὁπότε θὰ ἰσχύουν αἱ σχέσεις:

$$F = B + J$$

$$F = B + \frac{m(v_0 + \gamma t)^2}{r}$$

ἐξ ὧν προκύπτει ἡ ἐξίσωσις:

$$mt^2\gamma^2 + 2mv_0\gamma t + Br + mv_0^2 - Fr = 0$$

λύοντες δὲ ταύτην ὡς πρὸς γ εὐρίσκομεν:

$\begin{aligned} \gamma_1 &= 52,66 \text{ cm/sec}^2 \\ \gamma_2 &= -92,66 \text{ cm/sec}^2 \end{aligned}$

* Ἦτοι θὰ πρέπει, διὰ νὰ ἐπιτευχθῇ τὸ ἀνωτέρω ἀποτέλεσμα, ἢ νὰ ἐνεργήσῃ μία ἐπιτάχυνσις γ_1 κατὰ τὴν φορὰν τῆς κινήσεως, ἢ μία γ_2 κατ' ἀντίθετον φορὰν.

107. Μεταλλικὴ σφαῖρα μάζης $m=2$ gr περιστρέφεται περὶ κέντρον μέσῳ νήματος, πρακτικῶς ἀβαροῦς, μήκους $R=90$ cm μὲ σταθερὰν φυγόκεντρον δύναμιν $F=81$ gr* ἐπὶ ἐπιπέδου κατακορύφου. Εἷς τινα στιγμὴν κόπτεται τὸ νῆμα, ὅταν ἡ σφαῖρα εὐρίσκεται ἀκριβῶς κάτωθι τοῦ κέντρον περιστροφῆς καὶ ἐπὶ τῆς αὐτῆς κατακορύφου (ἴδ. σχ. 20).

Ζητεῖται: Νὰ εὐρεθῇ εἰς ποίαν ἀπόστασιν ἀπὸ τὸν πόδα τῆς καθέτου ταύτης θὰ φθάσῃ ἡ σφαῖρα, ἐπὶ ἐπιπέδου εὐρισκομένου εἰς ἀπόστασιν $y=10$ cm ἀπὸ τῆς θέσεώς της.

Λύσις: Ἐκ τῆς φυγόκεντρον δυνάμεως (F) καὶ τῆς μάζης καὶ ἀκτίνος (m καὶ R) εὐρίσκομεν τὴν γραμμικὴν ταχύτητα v :

$$v = \sqrt{\frac{FR}{m}} \quad (1)$$

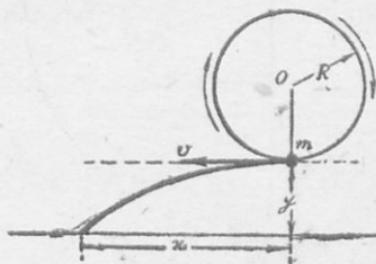
ὕπὸ τὴν ὁποίαν θὰ ἐκσφενδονισθῇ ἡ σφαῖρα ὀριζοντίως, ὁπότε ἔχομεν :

$$y = \frac{1}{2} gt^2$$

$$x = vt$$

ἐξ ὧν εὐρίσκομεν :

$$x = v \sqrt{\frac{2y}{g}}$$



Σχ. 20

καί, δι' ἀντικατάστασεως τοῦ v ἐκ τῆς (1), τελικῶς :

$$x = \sqrt{\frac{F \cdot R}{m}} \cdot \sqrt{\frac{2y}{g}}$$

$$x = \sqrt{\frac{2FRy}{mg}}$$

$$x = \sqrt{\frac{2FRy}{B}}$$

ὅπου $B = mg$ εἶναι τὸ βάρος τῆς σφαίρας.

Δι' ἀντικατάστασεως τῶν τιμῶν εὐρίσκομεν :

$$x = \sqrt{\frac{2 \cdot 81 \cdot 90 \cdot 10}{2}} \sqrt{\frac{gr^* \cdot \text{cm} \cdot \text{cm}}{gr^*}}$$

$$x = \sqrt{81 \cdot 9 \cdot 100} \sqrt{\text{cm}^2}$$

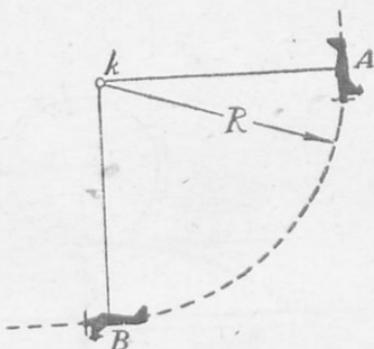
$$x = 270 \text{ cm}$$

108 Ἀεροπλάνον καθέτου ἐφορμήσεως πίπτει κατακορύφως με ταχύτητα $v=360 \text{ Km/h}$. Εἰς τина στιγμήν μεταβάλλει

τὴν κίνησίν του εἰς περιστροφικὴν, διαγράφον κατακόρυφον τόξον ἀκτίνος $R=0,6 \text{ Km}$ (ἴδ. σχ. 21).

Ζητεῖται: Νὰ εὐρεθῇ πόσον θὰ εἶναι, κατὰ τὴν στιγμὴν ὅπου ἡ κίνησις γίνεται ὀριζοντία (B), τὸ σχετικὸν ὡς πρὸς τὸ ἀεροπλάνον βάρους τοῦ πιλότου (F') ἂν τὸ εἰς τὴν γῆν βάρους του εἶναι $F=58,8 \text{ Kg}^*$.

Λύσις: Τὸ κατὰ τὴν θέσιν B βάρους F' τοῦ πιλότου θὰ



Σχ. 21

ἰσοῦται μὲ τὸ ἄθροισμα τοῦ βάρους του (F) καὶ τῆς φυγοκέντρου δυνάμεώς του (f), ἧτις εἶναι :

$$f = \frac{mv^2}{R}$$

ἂν εἶναι m ἡ μάζα του ($m = \frac{F}{g}$), ὁπότε ἔχομεν :

$$F' = F + f$$

$$F' = F + \frac{mv^2}{R}$$

$$F' = 58,8 + \frac{58,8 \cdot (360)^2}{0,6} \text{ Kg}^* + \frac{\text{Kg} \cdot \text{Km}^2}{\text{Km} \cdot \text{h}^2}$$

$$F' = 58,8 + \frac{58,8 \cdot 36^2 \cdot 10^3}{0,6} \text{ Kg}^* + \frac{\text{Kg} \cdot \text{Km}}{\text{h}^2}$$

$$F' = 58,8 + \frac{58,8 \cdot 36^2 \cdot 10^3 \cdot 10^5}{0,6 \cdot (3600)^2} \text{ Kg}^* + \frac{\text{gr} \cdot \text{cm}}{\text{sec}^2}$$

$$F' = 58,8 + \frac{58,8 \cdot 36^2 \cdot 10^{10}}{6 \cdot 36^2 \cdot 10^3} \text{ Kg}^* + \text{dynes}$$

$$F' = 58,8 + \frac{58,8 \cdot 36^2 \cdot 10^{10}}{6 \cdot 36^2 \cdot 10^8 \cdot 980 \cdot 10^3} \text{ Kg}^* + \text{Kg}^*$$

$$F' = 58,8 + 100 \text{ Kg}^*$$

$$\boxed{F' = 158,8 \text{ Kg}^*}$$

109. Δίκυκλον ἀκροβασιῶν κινεῖται εὐθυγράμμως καὶ ὀριζοντιῶς μὲ σταθερὰν ταχύτητα v , ὅτε λαμβάνει κατακόρυφον κυκλικὴν κίνησιν μὲ ἀκτῖνα καμπυλότητος $R = 10 \text{ m}$.

Ζητεῖται: Ποία πρέπει νὰ εἶναι ἡ ἐλάχιστη ταχύτης v ὥστε τὸ δίκυκλον νὰ μὴ πέσῃ ὅταν θὰ εὐρίσκεται εἰς τὸ ἀνώτατον σημεῖον τῆς περιστροφῆς ($g = 9,8 \text{ m/sec}^2$).

Λύσις: Διὰ νὰ μὴ πέσῃ τὸ δίκυκλον πρέπει τοῦλάχιστον τὸ βάρος του B νὰ ἰσοῦται μὲ τὴν κατὰ τὴν περιστροφήν του φυγόκεντρον δύναμιν (F), ἥτοι:

$$B = F$$

ἀλλ' ἐκ τῶν γνωστῶν σχέσεων

$$B = mg$$

καὶ

$$F = \frac{mv^2}{R}$$

ἔχομεν:

$$mg = \frac{mv^2}{R}$$

ἐξ οὗ εὐρίσκομεν:

$$v = \sqrt{Rg}$$

καὶ τελικῶς

$$v = \sqrt{10 \cdot 9,8} \sqrt{\frac{\text{m} \cdot \text{m}}{\text{sec}^2}}$$

$$v = \sqrt{98} \text{ m/sec}$$

$$\boxed{v = 9,9 \text{ m/sec}}$$

110. Ἐντὸς ὑπερπλανητικοῦ ἀεροπλοίου, κινουμένου ἰσοταχῶς εἰς χῶρον ἔνθα δὲν γίνονται αἰσθηταὶ δυνάμεις βαρύτητος, κατασκευάζεται τεχνητὸν πεδῖον βαρύτητος διὰ περιστρεφόμενον τυμπάνου, ἔντὸς τοῦ ὁποίου ἴστανται (ἐπὶ τῆς περιφερείας του), οἱ ἐπιβάται.

Ζητεῖται: Ποία πρέπει νὰ εἶναι ἡ περίοδος περιστροφῆς τοῦ τυμπάνου (T), ἂν τοῦτο ἔχη ἀκτῖνα $R = 88,2 \text{ m}$, ὥστε οἱ

ἐπιβάται νὰ ἔχουν τὸ αὐτὸ βάρος ὅπερ παρουσιάζουν καὶ εἰς τὴν γῆν, ἤτοι βάρος ὀφειλόμενον εἰς ἐπιτάχυνσιν $g = 9,8 \text{ m/sec}^2$.

Λύσις: Διὰ νὰ εἶναι τὸ βάρος οἷον καὶ εἰς τὴν γῆν, πρέπει ἡ κεντρομόλος ἐπιτάχυνσις (γ) τοῦ τυμπάνου, εἰς τὴν περιφέρειάν του, νὰ εἶναι

$$\gamma = g$$

Ἄλλὰ εἶναι ὡς γνωστὸν

$$\gamma = \frac{4\pi^2 R}{T^2}$$

ὁπότε ἔχομεν ἐκ τούτων τὴν σχέσιν :

$$\frac{4\pi^2 R}{T^2} = g$$

καὶ

$$T = 2\pi \sqrt{\frac{R}{g}}$$

$$T = 6,28 \sqrt{\frac{88,2}{9,8}} \sqrt{\frac{\text{m.sec}^2}{\text{m}}}$$

$$T = 18,84 \text{ sec}$$

Ἦτοι ἡ περιστροφή πρέπει νὰ λαμβάνη χώραν εἰς χρόνον $T = 18,84 \text{ sec}$.

111. Σῶμα μάζης $m = 90 \text{ gr}$ κινεῖται εὐθύγραμμως καὶ ἰσοταχῶς μετὰ ταχύτητα $v = 119,9 \text{ cm/sec}$. Εἰς χρονικὴν τινα στιγμήν ἐνεργεῖ ἐπ' αὐτοῦ δύναμις $F = 0,628 \text{ Kg}^*$, κάθετος πρὸς τὴν διεύθυνσιν τῆς τροχιάς του.

Ἡ δύναμις αὕτη, μεταβάλλουσα συνεχῶς φοράν, ἐξακολουθεῖ νὰ ἐνεργῇ καθέτως πάντοτε πρὸς τὴν ἐκάστοτε τροχίαν τοῦ κινήτου ἐπὶ χρόνον $t = 11 \text{ sec}$, μετὰ τὸ πέρας τοῦ ὁποίου τὸ κινήτον συνεχίζει τὴν εὐθύγραμμον κίνησιν.

Ζητεῖται: Ποία θὰ εἶναι ἡ νέα διεύθυνσις καὶ φορά τοῦ κινήτου μετὰ τὴν κατάπαυσιν τῆς δυνάμεως.

Λύσις: Ἐστω AB ἡ ἀρχικὴ διεύθυνσις καὶ φορά κινήσεως τοῦ κινήτου (ἴδ. σχ. 22). Ὄταν, εἰς τὴν θέσιν B , ἐνεργήσῃ ἐπ' αὐτοῦ ἡ F , τότε ἡ κίνησις του θὰ γίνῃ κυκλική, καθ' ὅσον ἡ F , ὡς συνεχῶς κάθετος πρὸς τὴν τροχίαν, θὰ προσδώσῃ εἰς τὸ κινήτον κεντρομόλον ἐπιτάχυνσιν γ τιμῆς

$$\gamma = \frac{v^2}{R}$$

ἔξωθεν εὐρίσκομεν τὴν ἀκτίνα καμπυλότητος R :

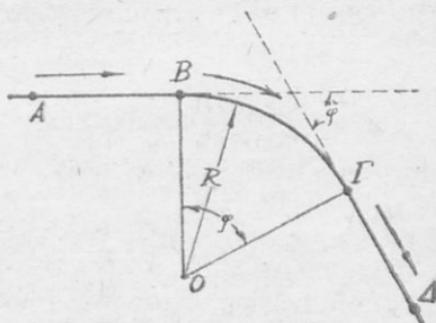
$$R = \frac{v^2}{\gamma}$$

ἤτοι

$$R = \frac{v^2 m}{F} \quad (1)$$

καθ' ὅσον εἶναι $\gamma = F/m$.

Κατὰ τὴν διάρκειαν ὅμως τῆς ἐπιδράσεως τῆς F τὸ κινητὸν



Σχ. 22

θὰ διαγράψῃ τόξον μήκους S , ὅπερ εἰς τὸν χρόνον t θὰ εἶναι :

$$S = vt \quad (2)$$

καθ' ὅσον διατηρεῖται πάντοτε ὡς γραμμικὴ ταχύτης ἢ ἀρχικὴ σταθερὰ v .

Ἄφ' ἑτέρου ὅμως, ὡς ἐκ τῆς Γεωμετρίας γνωστόν, τὸ τόξον S θὰ εἶναι

$$S = \varphi \cdot R \quad (3)$$

ὅπου φ ἡ ἐπίκεντρος (εἰς ἀκτίνα) γωνία.

Ἔχομεν τότε ἐκ τῆς (3) τὴν σχέσιν :

$$\varphi = \frac{S}{R}$$

ἤτις, ὡς ἐκ τῆς τιμῆς τοῦ R ἐκ τῆς (1) καὶ τοῦ S ἐκ τῆς (2), γίνεται :

$$\varphi = \frac{vt}{\frac{v^2 m}{F}}$$

$$\varphi = \frac{Ft}{mv} \quad (4)$$

δπου προφανῶς ἡ τιμὴ τῆς φ μᾶς δίδει τὴν διεύθυνσιν τῆς νέας τροχιάς ΓΔ ὡς πρὸς τῆς ἀρχικῆν ΑΒ.

Δι' ἀντικαταστάσεως τῶν τιμῶν τῆς (4) εὐρίσκομεν :

$$\varphi = \frac{0,628.11}{90.119,9} \frac{\text{Kg}^*. \text{sec}}{\text{gr.cm.sec}^{-1}}$$

$$\varphi = \frac{0,628.11.10^3.981}{90.119,9} \frac{\text{dynes.sec}}{\text{gr.cm.sec}^{-1}}$$

$$\varphi = \frac{628.11.981}{90.119,9} \frac{\text{gr.cm.sec}^{-2}.\text{sec}^2}{\text{gr.cm}}$$

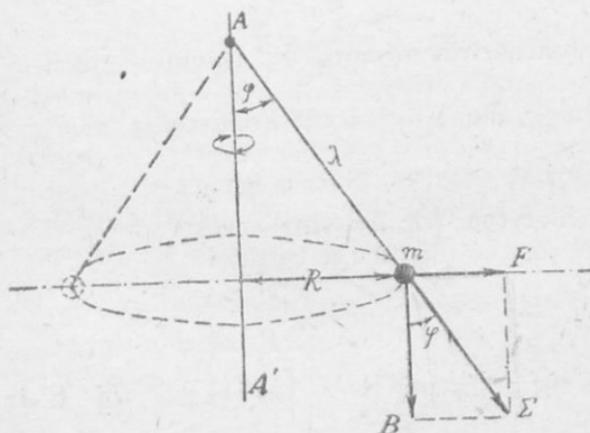
$$\varphi = \frac{628.10791}{10791} \text{ ἀκτίνια}$$

$$\varphi = 628 \text{ ἀκτίνια}$$

$$\boxed{\varphi = 100 \text{ περιστροφῶν}}$$

ἦτοι τὸ κινητὸν θὰ διαγράψῃ, ἐντὸς τοῦ χρόνου t , 100 φορὰς περιφέρειαν κύκλου καὶ θὰ συνεχίσῃ τὴν κίνησιν του κατὰ τὴν ἀρχικὴν φορὰν καὶ διεύθυνσιν.

4 112. Σφαιρικὸν σῶμα ἐξαρτᾶται διὰ στερεοῦ ἀβαροῦς νή-



Σχ. 23

ματος μήκους $\lambda = 100 \text{ cm}$ ἀπὸ τῆς κορυφῆς Α περιστρεφόμενον κατακορύφου ἀξονος (ἴδ. σχ. 23).

Ζητεῖται: Ἐάν τὸ ὅλον σύστημα περιστρέφεται μὲ σταθε-

ράν συχνότητα $N=2 \text{ sec}^{-1}$, ποία θὰ εἶναι ἡ μεταξὺ τοῦ ἄξονος καὶ τοῦ νήματος σχηματιζομένη γωνία φ ($g = 987 \text{ cm/sec}^2$).

Λύσις: Διὰ τὴν διαγράφη ἡ μᾶζα κύκλον σταθερᾶς ἀκτῖνος, πρέπει ἡ συνισταμένη Σ , τοῦ βάρους τῆς (B) καὶ τῆς φυγοκέντρου δυνάμεώς τῆς (F), νὰ εὐρίσκεται ἐπὶ τῆς διευθύνσεως τοῦ νήματος λ , ὁπότε διὰ τὴν τήρησιν τῆς συνθήκης ταύτης πρέπει νὰ ἰσχύη μεταξὺ τῶν B καὶ F ἡ σχέσις :

$$F = B \epsilon \varphi \varphi \quad (1)$$

ὡς ἐκ τοῦ τριγώνου $mB\Sigma$ ἐξάγεται.

Ἡ F ὅμως ἀφ' ἑτέρου θὰ εἶναι :

$$F = 4\pi^2 m R N^2 \quad (2)$$

ὅπου R ἡ κατὰ τὴν περιστροφὴν ἀπόστασις τοῦ m ἀπὸ τοῦ ἄξονος.

Δι' ἐξισώσεως τῶν (1) καὶ (2) προκύπτει τότε ἡ σχέσις :

$$B \epsilon \varphi \varphi = 4\pi^2 m R N^2$$

ἥτις, διὰ $B = mg$, γίνεται :

$$m g \epsilon \varphi \varphi = 4\pi^2 m R N^2$$

καί, ἐπειδὴ εἶναι $R = \lambda \eta \mu \varphi$, τότε :

$$g \cdot \epsilon \varphi \varphi = 4\pi^2 \lambda N^2 \eta \mu \varphi$$

ἐξ ἧς :

$$\frac{g \cdot \eta \mu \varphi}{\sigma \nu \eta \varphi} = 4\pi^2 \lambda N^2 \eta \mu \varphi$$

$$\sigma \nu \eta \varphi = \frac{g}{4\pi^2 \lambda N^2}$$

$$\sigma \nu \eta \varphi = \frac{987}{4,9,87,100,2^2} \frac{\text{cm} \cdot \text{sec}^{-2}}{\text{cm} \cdot \text{sec}^{-2}}$$

$$\sigma \nu \eta \varphi = \frac{987}{987,16}$$

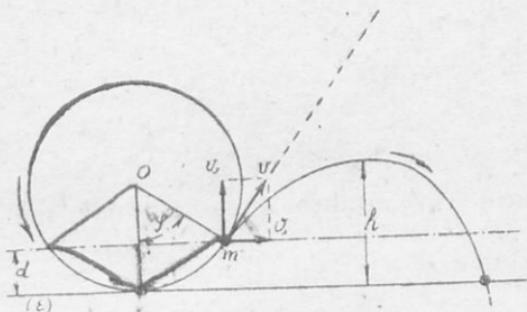
$$\sigma \nu \eta \varphi = \frac{1}{16} = 0,0625$$

καὶ (ἐκ τῶν πινάκων) :

$$\varphi \simeq 86^{\circ}25'$$

113. Σῶμα βάρους $B = 1,5 \text{ gr}^*$ περιστρέφεται, μέσῳ τεταμένου νήματος μήκους $\lambda = 16 \text{ cm}$, ἐπὶ τῆς περιφερείας κατακορύφου κύκλου με φυγόκεντρον δύναμιν $F = 12 \text{ gr}^*$. Εἰς τινά στιγμήν, ὅταν ἀκριβῶς τὸ νῆμα σχηματίζει γωνίαν $\varphi = 60^\circ$ μετὰ τὴν διερχομένην διὰ τοῦ κέντρου περιστροφῆς κατακόρυφον, τὸ σῶμα ἀφίεται ἐλεύθερον καὶ διαγράφει παραβολικὴν τροχίαν.

Ζητεῖται: Εἰς ποῖον μέγιστον ὕψος h θὰ ἀνέλθῃ, ἀπὸ τοῦ



Σχ. 24

ὀριζοντίου ἐπιπέδου (ϵ) τοῦ διερχομένου διὰ τῆς κατωτάτης δυνατῆς θέσεως τοῦ σώματος.

Λύσις: Ἐκ τῆς μάζης καὶ τῆς φυγόκεντρον δυνάμεως εὐρίσκομεν τὴν γραμμικὴν ταχύτητα τῆς περιστροφῆς, ἣτις θὰ εἶναι:

$$v = \sqrt{\frac{F \cdot \lambda}{m}} \quad (1)$$

αὕτη, κατὰ τὴν στιγμήν τῆς ἐκσφενδονήσεως τοῦ σώματος, θὰ σχηματίζει μετὰ τὸ ὀριζόντιον ἐπίπεδον γωνίαν φ , θὰ δύναται ὡς ἐκ τούτου νὰ ἀναλυθῇ εἰς δύο συνιστώσας.

Εἰς μίαν κατακόρυφον (v_y), τιμῆς

$$v_y = v \eta \mu \varphi \quad (2)$$

καὶ μίαν ὀριζόντιον (v_x), τιμῆς

$$v_x = v \sigma \upsilon \nu \varphi$$

Ἐκ τῆς (2) εὐρίσκομεν τὴν κινητικὴν ἐνέργειαν (E_k), ἣν κέκτηται κατὰ τὴν πρὸς τὰ ἄνω κίνησίν του τὸ σῶμα, ἣτις θὰ εἶναι

$$E_k = \frac{1}{2} m v_y^2$$

ἦτοι (ἐκ τῆς 2) :

$$E_{\kappa} = \frac{1}{2} m v^2 \eta \mu^2 \varphi$$

ἦτοι (ἐκ τῆς 1) :

$$E_{\kappa} = \frac{1}{2} m \left(\sqrt{\frac{F\lambda}{m}} \right)^2 \eta \mu^2 \varphi$$

$$E_{\kappa} = \frac{F\lambda \eta \mu^2 \varphi}{2}$$

Ἐκ τῆς κινητικῆς ταύτης ἐνεργείας εὐρίσκομεν τὸ ὕψος $(h - d)$ εἰς ὃ δύναται ν' ἀνυψωθῇ τὸ βάρος B τοῦ σώματος, ὁπότε θὰ εἶναι

$$E_{\kappa} = B (h - d)$$

ἦτοι

$$\frac{F\lambda \eta \mu^2 \varphi}{2} = B (h - d)$$

ἐξ οὗ εὐρίσκομεν τὴν σχέσιν :

$$h = \frac{F\lambda \eta \mu^2 \varphi}{2B} + d \quad (3)$$

ἦτις, διὰ

$$d = \lambda (1 - \text{συν}\varphi)$$

γίνεται :

$$h = \frac{F\lambda \eta \mu^2 \varphi}{2B} + \lambda (1 - \text{συν}\varphi)$$

$$h = \frac{12.16. \left(\frac{\sqrt{3}}{2} \right)^2}{2.1.5} + 16 \left(1 - \frac{1}{2} \right)$$

$$\boxed{h = 56 \text{ cm}}$$

114. Σῶμα μάζης $m=5 \text{ gr}$ περιστρέφεται ἐπὶ περιφερείας κύκλου ἀκτίνας $R=981 \text{ cm}$ μὲ γωνιώδη ἐπιτάχυνσιν $\omega'=0,1 \text{ sec}^{-2}$.

Ζητεῖται : Ἐάν τὸ σῶμα ἐξεκίνησεν ἐκ τῆς ἠρεμίας, ποία θὰ εἶναι ἡ φυγόκεντρος δύναμις του (F) μετὰ πάροδον χρόνου $t = 6 \text{ sec}$.

Λύσις : Ἐκ τῆς γωνιώδους εὐρίσκομεν τὴν γραμμικὴν ἐπιτάχυνσιν (γ) τοῦ σώματος :

$$\gamma = \omega' \cdot R \quad (1)$$

ἐκ ταύτης τὴν μετὰ χρόνον t γραμμικὴν ταχύτητα (v), ἣτις θὰ εἶναι :

$$v = \gamma t$$

ἤτοι, ἐκ τῆς (1) :

$$v = \omega' R t \quad (2)$$

Τέλος, ἐκ τῆς γραμμικῆς ταχύτητος καὶ τῶν R καὶ m , τὴν φυγόκεντρον δύναμιν :

$$F = \frac{mv^2}{R}$$

ἤτοι, ἐκ τῆς (2) :

$$F = m R t^2 \omega'^2$$

$$F = 5,981 \cdot 6^2 \cdot 0,1^2 \quad \text{gr.cm.sec}^{-2}$$

$$F = \frac{5,981 \cdot 36 \cdot 10^{-2}}{981} \text{ gr}^*$$

$$\boxed{F = 1,8 \text{ gr}^*}$$

115. Διάφορα αὐτοκίνητα κινοῦνται μὲ γραμμικὴν ταχύτητα $v=10$ m/sec ἐπὶ ὀριζοντίου δρόμου καὶ εἰς στροφὴν ἀκτί-
νος καμπυλότητος $R=1000$ m.

Ζητεῖται : Ποία πρέπει νὰ εἶναι ἡ κλίσις (φ) τοῦ δρόμου εἰς τὰ σημεῖα καμπῆς, ὥστε ἡ συνισταμένη (Σ) τοῦ βάρους καὶ τῆς φυγόκεντρον δυνάμεως νὰ ἔξακολουθῇ νὰ πίπτῃ εἰς τὸ κέντρον τῆς βάσεως ἐκάστου ὀχήματος.

Λύσις : Ἐστω F ἡ φυγόκεντρος δύναμις, αὕτη θὰ εἶναι προφανῶς :

$$F = \frac{mv^2}{R}$$

ὅπου m ἡ ὑποτιθεμένη μᾶζα τοῦ ὀχήματος.

Ἡ μεταξὺ βάρους (B) καὶ F συνισταμένη θὰ εἶναι τότε

$$\Sigma = \sqrt{F^2 + B^2}$$

$$\Sigma = m \sqrt{\frac{g^2 R^2 + v^4}{R^2}}$$

Ἐκ τοῦ σχηματιζομένου ὁμοῦ ὀρθογωνίου τριγώνου $OF\Sigma$ (ἴδ. σχ. 25) ἔχομεν

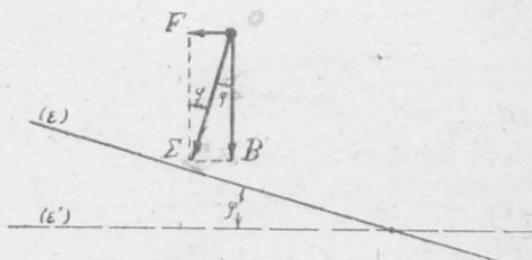
$$\frac{F}{\eta\mu\varphi} = \frac{\Sigma}{\eta\mu 90^\circ}$$

$$\text{ἦτοι:} \quad \frac{mv^2}{R\eta\mu\varphi} = m \sqrt{\frac{g^2 R^2 + v^4}{R^2}}$$

$$\text{ἔξ οὗ:} \quad \eta\mu\varphi = \frac{v^2}{\sqrt{g^2 R^2 + v^4}}$$

$$\eta\mu\varphi \simeq \frac{100}{9810} \simeq 0,01019$$

$$\boxed{\varphi \simeq 35'}$$



Σχ. 25

116. Μεταλλική στεφάνη τροχοῦ ἔχει μάζαν $m = 4 \text{ Kg}$ και διάμετρον $d = 0,80 \text{ m}$.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ ροπή ἄδρανείας (K) τῆς στεφάνης, ἂν θεωρηθῇ ὅτι ἡ μάζα τῆς εὐρίσκεται ὅλη συγκεντρωμένη εἰς τὴν περιφερείαν τῆς.

Λύσις: Ἐκ τοῦ τύπου

$$K = \Sigma mr^2$$

ἔχομεν διὰ διάφορα σημεῖα τῆς περιφερείας, διὰ

$$r_1 = r_2 = r_3, \dots = r$$

$$K = m_1 r^2 + m_2 r^2 + m_3 r^2 + \dots$$

$$K = r^2 (m_1 + m_2 + m_3 + \dots)$$

$$K = mr^2, \quad K = \frac{md^2}{4}$$

$$\text{ἦτοι:} \quad K = \frac{4 \cdot 0,8^2}{4}$$

$$\boxed{K = 0,64 \text{ Kg} \cdot \text{m}^2}$$

117. Τροχός, ἀκτίνος $R=1 \text{ m}$, ροπῆς ἄδρανείας $K=107,91 \text{ Kg} \cdot \text{m}^2$ δέχεται τὴν ἐπίδρασιν ζεύγους δυνάμεως ἐντάσεως ἐκά-

στης $F=2,5 \text{ Kg}^*$, ενεργουσών εφαπτομενικῶς εἰς τὰ ἄκρα διαμέτρου του.

Ζητεῖται: Πόσος χρόνος (t) χρειάζεται ἵνα ὁ τροχὸς ἀποκτήσει ταχύτητα $v=5 \text{ m/sec}$ εἰς τὴν περιφέρειάν του, ἀναχωρῶν ἐκ τῆς ἠρεμίας, ὑπὸ τὴν ἐπίδρασιν τοῦ ὡς ἄνω ζεύγους.

Λύσις: Ἡ ροπή τοῦ ζεύγους τῶν δυνάμεων θὰ εἶναι προφανῶς

$$P = 2FR$$

Ἡ γωνιώδης ἐπιτάχυνσις τῶν τροχῶν, θὰ εἶναι, ἀφ' ἑνός:

$$\omega' = \frac{P}{K}$$

ἢτοι

$$\omega' = \frac{2FR}{K} \quad (1)$$

ἀφ' ἑτέρου δέ, ἐξ ὀρισμοῦ:

$$\omega' = \frac{\omega}{t} \quad (2)$$

ὅπου ω ἡ γωνιώδης ταχύτης εἰς χρόνον t .

Ἄλλ' ἐκ τῆς γνωστῆς σχέσεως γωνιώδους καὶ γραμμικῆς ταχύτητος (v) ἔχομεν:

$$v = \omega R$$

ὁπότε ἡ (2) γίνεται

$$\omega' = \frac{v}{tR}$$

ἡ δὲ (1) λαμβάνει τότε τὴν μορφήν:

$$\frac{v}{tR} = \frac{2FR}{K}$$

ἐκ τῆς ὁποίας εὐρίσκομεν τὸν ζητούμενον χρόνον t :

$$t = \frac{vK}{2FR^2}$$

$$t = \frac{5.107,91 \text{ m.Kg}}{2.2,5.1^2 \text{ sec.Kg}^*}$$

$$t = \frac{5.107,91.10^3 \text{ cm.gr.}}{2.2,5.981 \text{ sec.dynes}}$$

$$t = \frac{10791}{981} \text{ sec}$$

$$t = 11 \text{ sec}$$

118. Βαρὺς τροχὸς περιστρέφεται μὲ σταθερὰν γωνιώδη ταχύτητα $\omega_0 = 49,05 \text{ sec}^{-1}$, ὅτε ἐπ' αὐτοῦ ἐνεργεῖ ροπή δυνάμεων τιμῆς $P = 16,3 \text{ Kg}^* \text{m}$, φορᾶς ἀντιθέτου πρὸς τὴν τῆς περιστροφῆς.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ ροπή ἀδρανείας (K) τοῦ τροχοῦ, δεδομένου ὅτι οὗτος ἠρεμεῖ μετὰ χρόνον $t = 5 \text{ sec}$ ἀπὸ τῆς στιγμῆς τῆς πρώτης ἐπιδράσεως τῶν δυνάμεων.

Λύσις: Ἐστω ω' ἡ γωνιώδης ἐπιβράδυνσις τοῦ τροχοῦ, αὕτη ἀφ' ἑνὸς θὰ εἶναι :

$$\omega' = \frac{P}{K} \quad (1)$$

θὰ συνδέεται, ἀφ' ἑτέρου, μὲ τὴν ἀρχικὴν γωνιώδη ταχύτητα (ω_0) καὶ τὴν τελικὴν (ω) διὰ τοῦ τύπου

$$\omega = \omega_0 - \omega' t$$

ἐξ οὗ προκύπτει (δι' $\omega = 0$):

$$\omega' = \frac{\omega_0}{t} \quad (2)$$

Ἐκ τῶν (1) καὶ (2) ἔχομεν τότε :

$$\frac{P}{K} = \frac{\omega_0}{t}$$

καὶ

$$K = \frac{Pt}{\omega_0}$$

$$K = \frac{16,3 \cdot 5 \text{ Kg}^* \cdot \text{m} \cdot \text{sec}}{49,05 \text{ sec}^{-1}}$$

$$K = \frac{16,3 \cdot 5 \cdot 981}{49,05 \cdot 10^2} \text{ Kg} \cdot \text{m}^2$$

$$\boxed{K = 16,3 \text{ Kg} \cdot \text{m}^2}$$

119. Στερεὸν σῶμα περιστρέφεται ἐπὶ περιφερείας κύκλου ἀκτίνος $R = 117 \text{ cm}$ μὲ γραμμικὴν ἐπιτάχυνσιν $\gamma = 13 \text{ cm/sec}^2$.

Ζητεῖται: Πότε ἡ κεντρομόλος δύναμις του θὰ γίνῃ ἴση μὲ τὴν δύναμιν (F) τὴν προσδίδουσαν εἰς τὸ σῶμα τὴν γραμμικὴν ἐπιτάχυνσιν γ , ἂν τοῦτο ἀναχωρεῖ ἐκ τῆς ἠρεμίας.

Λύσις: Ἡ προσδίδουσα τὴν γ δύναμις εἶναι :

$$F = m\gamma \quad (1)$$

όπου m ἡ μάζα τοῦ βαρέος σώματος, ἢ δὲ φυγόκεντρος:

$$F' = \frac{mv^2}{R} \quad (2)$$

όπου $v = \gamma t$

όποτε ἡ (2) γίνεται:

$$F' = \frac{m(\gamma t)^2}{R} \quad (3)$$

Τότε, διὰ νὰ ἰσχύσῃ ἡ ζητούμενη σχέσηις:

$$F = F'$$

ἔχομεν, ἐκ τῶν (1) καὶ (3):

$$m\gamma = \frac{m\gamma^2 t^2}{R}$$

καί:

$$t = \sqrt{\frac{R}{\gamma}}$$

ἦτοι

$$t = \sqrt{\frac{117}{13}} \sqrt{\frac{\text{cm}}{\text{cm}\cdot\text{sec}^{-2}}}$$

$$t = 3 \text{ sec}$$

120. Ἐπὶ σώματος ἀναχωροῦντος ἐκ τῆς ἠρεμίας καὶ περιστρεφόμενου ἐπὶ περιφερείας κύκλου ἀκτίνος $R=121$ cm, ἐνεργεῖ συνεχῶς δύναμις $F=0,3$ Kg* ἣς ἡ διεύθυνσις σχηματίζει σταθερὰν γωνίαν, μὲ τὴν ἀκτῖνα τοῦ κύκλου, $\varphi=30^\circ$.

Ζητεῖται: Ἐάν ἡ μάζα τοῦ περιστρεφόμενου σώματος εἶναι $m=1090$ gr, πόση θὰ εἶναι ἡ κεντρομόλος δύναμις (F') καὶ πόση ἡ γραμμικὴ ταχύτης (v) τοῦ σώματος μετὰ χρόνον $t=11$ sec ἀπὸ τῆς ἐκκινήσεως.

Λύσις: Ἡ σταθερὰ δύναμις F ἀναλύεται εἰς δύο ἄλλας δυνάμεις καθέτως μεταξύ των, ὧν ἡ ἐπιτρόχιος F_e εἶναι:

$$F_e = F\eta\mu\varphi$$

καὶ προσδίδει εἰς τὸ σῶμα ἐπιτρόχιον ἐπιτάχυνσιν:

$$\gamma = \frac{F\eta\mu\varphi}{m}$$

ἦτοι μετὰ χρόνον t , ταχύτητα:

$$v = \gamma t$$

$$v = \frac{Ft\eta\mu\varphi}{m} \quad (1)$$

Υπό την ταχύτητα ταύτην ἡ φυγόκεντρος δύναμις θὰ εἶναι τότε

$$F' = \frac{mv^2}{R}$$

$$F' = \frac{m \cdot F^2 t^2 \eta \mu^2 \varphi}{m^2 R}$$

$$F' = \frac{F^2 t^2 \eta \mu^2 \varphi}{m R} \quad (2)$$

Ὅποτε, ἐκ τῆς (1) ἔχομεν

$$v = \frac{0,3 \cdot 11 \cdot 0,5}{1090} \frac{\text{Kg}^* \cdot \text{sec}}{\text{gr}}$$

$$v = \frac{0,3 \cdot 11 \cdot 0,5 \cdot 981 \cdot 10^8}{1090} \frac{\text{dynes} \cdot \text{sec}}{\text{gr}}$$

$$v = 14,85 \text{ m/sec}$$

ἐκ δὲ τῆς (2):

$$F' = \frac{0,3^2 \cdot 11^2 \cdot 0,5^2}{1090 \cdot 121} \frac{\text{Kg}^* \cdot \text{sec}^2}{\text{gr} \cdot \text{cm}}$$

$$F' = \frac{0,3^2 \cdot 11^2 \cdot 0,5^2}{1090 \cdot 121} \frac{\text{Kg}^* \cdot \text{Kg}^* \cdot \text{sec}^2}{\text{gr} \cdot \text{cm}}$$

$$F' = \frac{0,3^2 \cdot 11^2 \cdot 0,5^2 \cdot 10^8 \cdot 981}{1090 \cdot 121} \text{Kg}^* \cdot \frac{\text{gr} \cdot \text{cm}}{\text{sec}^2} \frac{\text{sec}^2}{\text{gr} \cdot \text{cm}}$$

$$F' = 20,25 \text{ Kg}^*$$

121. Μοχλὸς Α' εἶδους δέχεται εἰς τὰ ἄκρα του δυνάμεις βάρους $F_1 = 3,2 \text{ Kg}^*$ καὶ $F_2 = 2 \text{ Kg}^*$, ἔχει δὲ ὑπομόχλιον εὐρισκόμενον εἰς ἀπόστασιν $l_1 = 26 \text{ cm}$ ἀπὸ τῆς F_1 .

Ζητεῖται: Ποῖον πρέπει νὰ εἶναι τὸ μῆκος τοῦ μοχλοῦ, ὥστε οὗτος νὰ ἰσορροπεῖ ἐπὶ τοῦ ὑπομοχλίου.

Λύσις: Διὰ νὰ πληροῦται ἡ συνθήκη ἰσορροπίας πρέπει αἱ ροπαὶ τῶν F_1 καὶ F_2 ὡς πρὸς τὸ ὑπομόχλιον νὰ εἶναι ἴσαι καὶ ἀντίθετοι, ὅποτε, θεωρουμένης l_2 τῆς ἀποστάσεως τῆς F_2 ἀπὸ τοῦ ὑπομοχλίου, ἔχομεν:

$$F_1 l_1 = F_2 l_2$$

$$l_2 = \frac{F_1 l_1}{F_2}$$

ἐξ ἧς εὐρίσκεται τὸ ὅλον μῆκος τοῦ μοχλοῦ 1:

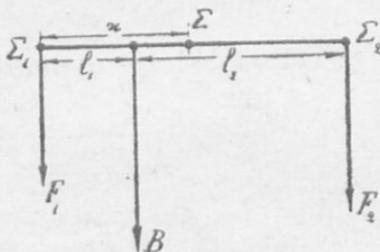
$$l = l_1 + l_2$$

$$l = l_1 + \frac{F_1 l_1}{F_2}$$

$$l = 67,6 \text{ cm}$$

122. Ράβδου μὴ ἐλαστικῆς μήκους $l=12 \text{ m}$ τὸ βάρος εἶναι $B=10 \text{ Kg}$ καὶ ἔχει σημεῖον ἐφαρμογῆς εἰς σημείον τι εὐρισκόμενον εἰς ἀπόστασιν $l_1=2 \text{ m}$ ἀπὸ τοῦ ἑνὸς ἄκρου Σ_1 (ἴδ. σχ. 26) εἰς ὃ ἐνεργεῖ βάρος $F_1=5 \text{ Kg}^*$.

Ζητεῖται: Ἐν εἰς τὸ ἕτερον ἄκρον τῆς ράβδου (Σ_2) ἐνεργῆ



Σχ. 26

δύναμις $F_2=4 \text{ Kg}^*$, εἰς ποῖον σημείον (Σ) πρέπει νὰ στηριχθῆ αὕτη ὥστε νὰ ἰσοροπῆ.

Λύσις: Διὰ νὰ ἰσοροπῆ ἡ ράβδος πρέπει τὸ ἄρθροισμα τῶν ροπῶν τῶν B , F_1 καὶ F_2 ὡς πρὸς Σ νὰ εἶναι μηδέν:

$$P_{F_1} + P_{F_2} + P_B = 0$$

ὁπότε, ἔστω x ἡ ἀπόστασις τοῦ Σ ἀπὸ τοῦ Σ_1 , προκύπτει:

$$P_{F_1} = -F_1 x$$

$$P_{F_2} = F_2 (l - x)$$

$$P_B = B (l_1 - x)$$

ἐξ οὗ $F_1 x + F_2 (l - x) + B (l_1 - x) = 0$

καὶ $x = \frac{B l_1 + F_2 l}{F_1 + F_2 + B}$

$$x = \frac{10 \cdot 2 + 4 \cdot 12}{19} \frac{\text{Kg}^* \cdot \text{m}}{\text{Kg}^*}$$

$$x = 3,579 \text{ m}$$

123. Τεσσάρων παραλλήλων δυνάμεων, ὧν τὰ σημεῖα ἐφαρμογῆς (A, B, Γ, Δ) κεῖνται ἐπ' εὐθείας, αἱ ἐντάσεις ἔχουν τὰς κάτωθι σχέσεις:

$$F_A = - F_B$$

$$F_\Gamma = - F_\Delta$$

εἶναι δὲ προσέτι

$$F_A(AB) = F_\Gamma(\Gamma\Delta) \quad (1)$$

Ζητεῖται: Νῶς ἀποδειχθῆ ὅτι αἱ τέσσαρες δυνάμεις ἰσοροποῦν.

Λύσις: Ἡ μεταξὺ F_A καὶ F_B ροπὴ ζεύγους ὡς πρὸς οἰοδήποτε σημεῖον τοῦ ἐπιπέδου θὰ εἶναι:

$$P_1 = F_A(AB)$$

ἢ μεταξὺ F_Γ καὶ F_Δ , ἀντιστοίχως:

$$P_2 = - F_\Gamma(\Gamma\Delta)$$

καθ' ὅσον τὰ δύο ζεύγη παρουσιάζουν ἀντίθετον φορὰν περιστροφῆς.

Θὰ εἶναι τότε ἡ συνολικὴ ροπὴ

$$P = P_1 + P_2$$

$$P = F_A(AB) - F_\Gamma(\Gamma\Delta)$$

καὶ ἐπειδὴ, ὡς ἐκ τῆς (1) εἶναι $F_A(AB) = F_\Gamma(\Gamma\Delta)$:

$$P = F_A(AB) - F_A(AB)$$

$$P \equiv 0$$

124. Κυλινδρικός κοχλίας ἔχει βῆμα $h=0,628$ cm, περιστρέφεται δὲ ὑπὸ τὴν ἐπίδρασιν ζεύγους ροπῆς $P=0,3$ Kg*m.

Ζητεῖται: Ποίαν ἀντίστασιν (F) δύναται νὰ ὑπερνικήσῃ κατὰ τὴν φορὰν τῆς κινήσεώς του.

Λύσις: Τὸ ὑπὸ τὴν ἐπίδρασιν τοῦ ζεύγους παραγόμενον κατὰ μίαν περιστροφὴν ἔργον (W) εἶναι:

$$W = 2\pi P$$

ἴσον ἀφ' ἑτέρου μὲ τὸ ἔργον τῆς μετατοπίσεως τῆς ἀντιστάσεως κατὰ ἓν βῆμα:

$$W = Fh$$

ἔξ ὧν ἔχομεν:

$$2\pi P = Fh$$

και

$$F = \frac{2\pi P}{h}$$

$$F = \frac{6,28 \cdot 0,3}{0,628} \frac{\text{Kg}^* \cdot \text{m}}{\text{cm}}$$

$$F = \frac{6,28 \cdot 0,3 \cdot 10^3}{0,628} \frac{\text{Kg}^* \cdot \text{cm}}{\text{cm}}$$

$$\boxed{F = 300 \text{ Kg}^*}$$

125. Κατά την περιστροφήν κοχλίου καταναλίσκεται ἔργον $W = 0,32 \text{ Kg}^* \cdot \text{m}$ διὰ τέσσαρας περιστροφάς του, ὁπότε ὁ κοχλίας εἰσέρχεται ἐντὸς ὕλικου κατὰ διάστημα $S = 0,16 \text{ cm}$.

Ζητεῖται: Ποῖον εἶναι τὸ βῆμα καὶ ποία ἡ ἀντίστασις τοῦ ὕλικου.

Λύσις: Ἡ εἰς μίαν περιστροφήν μετατόπισις τοῦ κοχλίου, ἴση μὲ τὸ βῆμά του h , θὰ εἶναι:

$$h = \frac{S}{4} \quad (1)$$

ὁπότε ἡ ἐμφανιζομένη ἀντίστασις (F) θὰ εἶναι:

$$F = \frac{W}{h}, \quad F = \frac{4W}{S} \quad (2)$$

ὁπότε, ἐκ τῆς (1) ἔχομεν:

$$h = \frac{0,16}{4} \text{ cm} \quad \boxed{h = 0,04 \text{ cm}}$$

ἐκ δὲ τῆς (2):

$$F = \frac{4 \cdot 0,32}{0,16} \frac{\text{Kg}^* \cdot \text{m}}{\text{cm}}$$

$$F = \frac{4 \cdot 0,32 \cdot 10^3}{0,16} \frac{\text{Kg}^* \cdot \text{cm}}{\text{cm}}$$

$$\boxed{F = 800 \text{ Kg}^*}$$

126. Ἐπὶ τῆς βάσεως ἰσοσκελοῦς πρισματικοῦ σφηνός ἐφαρμόζεται δύναμις $F = 2 \text{ Kg}^*$, ὁπότε ἡ ἐπὶ ἐκάστης ἕδρας ὑπερνωκωμένη ἀντίστασις εἶναι $F' = 2,6 \text{ Kg}^*$.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ γωνία ἀνοίγματος φ τοῦ σφηνός.

Λύσις: Ἐκ τοῦ τύπου τοῦ σφηνός:

$$F' = \frac{F}{2\eta\mu \frac{\varphi}{2}}$$

εὐρίσκομεν :

$$\eta\mu \frac{\varphi}{2} = \frac{F}{2F'}$$

$$\eta\mu \frac{\varphi}{2} = \frac{1}{2,6} \quad , \quad \eta\mu \frac{\varphi}{2} = 0,38462$$

$$\frac{\varphi}{2} \simeq 22^{\circ}38'$$

$$\boxed{\varphi \simeq 11^{\circ}19'}$$

127. Ζυγοῦ εὐπαθείας ἐκάστη φάλαξ ἔχει μῆκος $\lambda=80$ cm. Κατὰ τὴν προσθήκην μικροῦ βάρους $\beta=3$ gr* ὁ ζυγὸς ἀποκλίνει κατὰ γωνίαν $\varphi=45^{\circ}$ εἰς νέαν θέσιν ὅπου ἰσορροπῆ.

Ζητεῖται : Εἰς ποίαν ἀπόστασιν κάτωθι τοῦ ὑπομοχλίου (h) εὐρίσκεται τὸ κέντρον βάρους τοῦ ζυγοῦ ἂν ἡ συνολικὴ μᾶζα τῶν κινητῶν τμημάτων του εἶναι, $M=240$ gr.

Λύσις : Ἐκ τοῦ τύπου τοῦ καθορίζοντος τὴν εὐπάθειαν τοῦ ζυγοῦ :

$$\epsilon\varphi\varphi = \frac{\beta\lambda}{Bh}$$

(ὅπου B τὸ βᾶρος τοῦ ζυγοῦ) εὐρίσκομεν τὴν ζητούμενην ἀπόστασιν h :

$$h = \frac{\beta\lambda}{B\epsilon\varphi\varphi}$$

ἥτις, διὰ $\epsilon\varphi\varphi=1$, εἶναι :

$$h = \frac{3,80}{240} \frac{\text{gr}^* \cdot \text{cm}}{\text{gr}^*}$$

$$\boxed{h = 1 \text{ cm}}$$

128. Εἰς τὸ ἐν ἄκρον τῆς μιᾶς φάλαγγος ζυγοῦ ἐν ἰσορροπία προστίθεται μικρὸν βᾶρος $\beta=6$ gr*. Τὸ μῆκος ἐκάστης φάλαγγος εἶναι $\lambda=25$ cm, τὸ βᾶρος τῶν κινητῶν τμημάτων $B=40$ gr*, τὸ δὲ σημεῖον ἐφαρμογῆς τούτου εὐρίσκεται εἰς ἀπόστασιν $h=\sqrt{2}$ cm κάτωθι τοῦ ὑπομοχλίου.

Ζητεῖται : Ποία εἶναι ἡ ροπή (P) ὑπὸ τὴν ὁποίαν εὐρίσκεται ὁ ζυγὸς ὅταν σχηματίζει γωνίαν κλίσεως $\varphi=45^{\circ}$ ὡς καὶ ποία, κατὰ τὴν αὐτὴν στιγμὴν, ἢ γωνιώδης ἐπιτάχυνσις τοῦ ὅλου συστήματος (ω') δεδομένου ὅτι ὁ ζυγὸς παρουσιάζει ροπήν ἀδραστείας $K=1962$ gr.cm².

Λύσις: Αί κατά την γωνίαν φ ροπαί τῶν β καὶ B ὡς πρὸς τὸ ὑπομόχλιον θὰ εἶναι ἀντιστοίχως:

$$P_{\beta} = \beta \cdot \lambda \sigma \nu \varphi$$

$$P_B = - B \cdot \eta \mu \varphi$$

ἡ συνολικὴ δὲ ροπὴ θὰ εἶναι τότε:

$$P = \beta \lambda \sigma \nu \varphi - B \eta \mu \varphi$$

$$P = \frac{6.25\sqrt{2}}{2} - 40\sqrt{2} \cdot \sqrt{2} \text{ gr}^* \cdot \text{cm}$$

$$P = \frac{3.25\sqrt{2}}{2} - 80 \text{ gr}^* \cdot \text{cm}$$

$$\boxed{P = 26,06 \text{ gr}^* \cdot \text{cm}} \quad |$$

Πρὸς εὕρεσιν τῆς γωνιώδους ἐπιταχύνσεως χρησιμοποιοῦμεν τὸν τύπον τῆς δυναμικῆς:

$$\frac{P}{K} = \omega'$$

ἔξ οὗ ἔχομεν:

$$\omega' = \frac{26,06}{1962} \frac{\text{gr}^* \cdot \text{cm}}{\text{gr} \cdot \text{cm}^2}$$

$$\omega' = \frac{26,06 \cdot 981}{1962} \frac{(\text{gr} \cdot \text{cm} \cdot \text{sec}^{-2}) \cdot \text{cm}}{\text{gr} \cdot \text{cm}^2}$$

$$\boxed{\omega' = 13,03 \text{ sec}^{-2}} \quad |$$

129. Μαθηματικὸν ἔκκρεμὸς κινεῖται ἐντὸς πεδίου βαρύτητος $g=980 \text{ cm} \cdot \text{sec}^{-2}$.

Ζητεῖται: Ποίαν γραμμικὴν ἐπιτάχυνσιν θὰ παρουσιάσῃ ὅταν σχηματίζει γωνίαν $\varphi=30^\circ$ μὲ τὴν κατακόρυφον θέσιν ἰσορροπίας.

Λύσις: Ἐστω B καὶ m τὸ βάρος καὶ ἡ μᾶζα τοῦ ὑλικοῦ ἄκρου τοῦ ἔκκρεμοῦς. Εἰς τὴν ὑπὸ γωνίαν φ θέσιν ἡ προσδίδουσα τὴν κίνησιν δύναμις θὰ εἶναι ἡ F_1 , κάθετος πρὸς τὴν ἀκτῖνα περιστροφῆς (ἴδ. σχ. 27), τιμῆς:

$$F_1 = B \eta \mu \varphi$$

Ἡ δύναμις αὕτη προσδίδει εἰς τὴν κινουμένην μᾶζαν ἐπιτάχυνσιν $\gamma = \frac{F_1}{m}$, ἥτοι:

$$\gamma = \frac{B \eta \mu \varphi}{m}$$

καί, ἐφ' ὅσον $g = B/m$, τελικῶς:

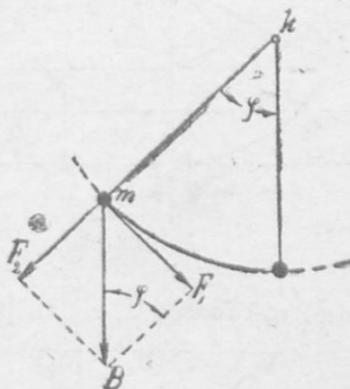
$$\gamma = g \cdot \eta\mu\varphi$$

$$\gamma = 980 \cdot 0,5 \text{ cm sec}^{-2}$$

$$\boxed{\gamma = 490 \text{ cm/sec}^2}$$

130. Εἰς τὴν αὐτὴν ὡς ἄνω ἄσκῃσιν (129) ἡ γωνία εἶναι $\varphi = 60^\circ$, ἡ δὲ μᾶζα τοῦ ἐκκρεμοῦς $m = 2,6 \text{ gr}$.

Ζητεῖται: Ποία θὰ εἶναι ἡ τάσις τοῦ νήματος (F_2) τοῦ μαθηματικοῦ ἐκκρεμοῦς καὶ ποία ἡ κεντρομόλος ἐπιτάχυνσίς του.



Σχ. 27

Λύσις: Ἐκ τῆς ἀναλύσεως τοῦ βάρους B ἔχομεν:

$$F_2 = B \sigma\upsilon\eta\varphi$$

ὅπου B τὸ βᾶρος τῆς μᾶζης m.

Ἦτοι: $F_2 = 2,6 \cdot 0,5 \text{ gr}^*$

$$\boxed{F_2 = 1,3 \text{ gr}^*}$$

Διὰ δὲ τὴν κεντρομόλον ἐπιτάχυνσιν (γ_κ) ἔχομεν

$$\gamma_\kappa = \frac{F_2}{m}, \quad \gamma_\kappa = \frac{B \sigma\upsilon\eta\varphi}{m}$$

$$\gamma_\kappa = g \sigma\upsilon\eta\varphi$$

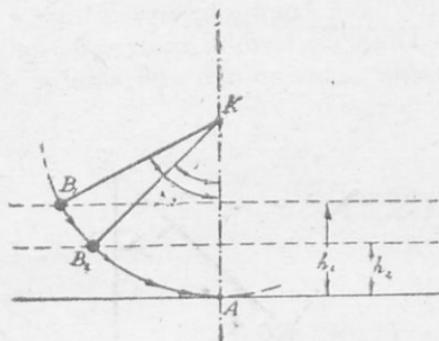
$$\boxed{\gamma_\kappa = 490 \text{ cm/sec}^2}$$

* Ἀσκήσεις Φυσικῆς, Δ. Κράμουν

131. Τὸ βαρὺ ἄκρον μαθηματικοῦ ἐκκρεμοῦς ἀφίεται ἐλεύθερον ἐκ τινος ὕψους $h_1 = 7,6$ cm ἀπὸ τοῦ ὀριζοντίου ἐπιπέδου (ε) τῆς κατωτάτης δυνατῆς θέσεώς του (ἴδ. σχ. 28).

Ζητεῖται: Ποίαν γραμμικὴν ταχύτητα v θὰ παρουσιάσῃ τὸ βάρος τοῦτο ὅταν φθάσῃ εἰς ὕψος $h_2 = 3,1$ cm ἀπὸ τοῦ αὐτοῦ ἐπιπέδου ε.

Λύσις: Ἐστω B τὸ βάρος τοῦ ἄκρου τοῦ ἐκκρεμοῦς. Τοῦτο



Σχ. 28

κατὰ τὴν πτώσιν ἀπὸ τοῦ ὕψους h_1 εἰς τὸ h_2 θὰ παράγῃ ἔργον :

$$W = B(h_1 - h_2) \quad (1)$$

ὅπερ θὰ ἰσοῦται μὲ τὴν κινητικὴν ἐνέργειαν τοῦ κινουμένου σώματος, οὗτινος ἔστω m ἡ μᾶζα :

$$W = \frac{1}{2} mv^2 \quad (2)$$

Ὅποτε ἐκ τῶν (1) καὶ (2) εὐρίσκομεν :

$$\frac{1}{2} mv^2 = B(h_1 - h_2)$$

$$\frac{v^2}{2} = g(h_1 - h_2)$$

$$v = \sqrt{2g(h_1 - h_2)}$$

$$v = \sqrt{2 \cdot 981(7,6 - 3,1)} \text{ cm/sec}$$

$$v = \sqrt{2 \cdot 981 \cdot 4,5} \text{ cm/sec}$$

$$v \approx 94 \text{ cm/sec}$$

132. Εκκρεμές ἀφίεται ἐκ τινος θέσεως, ὕψους $h_1 = 4,951$ cm (ἰδ. σχ. 28 προηγ. ἀσκ.), ὠθούμενον με ἀρχικὴν γραμμικὴν ταχύτητα $v_0 = 9,8$ cm/sec.

Ζητεῖται: Μετὰ τὴν διέλευσιν διὰ τῆς θέσεως τῆς ἰσορροπίας, μέχρι ποίου ὕψους (h_2) θὰ φθάσῃ ($g = 980$ cm.sec⁻²).

Λύσις: Ἡ ἔνεκα τῆς ἀρχικῆς ταχύτητος ἐνέργεια τοῦ ἐκκρεμοῦς, μᾶζης ἔστω, m , εἶναι:

$$W_0 = \frac{1}{2} m v_0^2$$

ἢ ἔνεκα τῆς πτώσεως h τοῦ βάρους ἀντιστοίχως:

$$W_1 = B \cdot h_1 = m g h_1$$

Ὡς ἐκ τούτου ἡ συνολικὴ ἐνέργεια ἦν θὰ κέκτηται τὸ σύστημα εἰς τὴν κατωτάτην δυνατὴν θέσιν του θὰ εἶναι:

$$W = W_0 + W_1$$

$$W = \frac{1}{2} m v_0^2 + m g h_1$$

$$W = m \left(\frac{v_0^2}{2} + g h_1 \right) \quad (1)$$

Ὑπὸ τὴν ἐνέργειαν ταύτην τὸ βάρος B θὰ ἀνυψωθῇ εἰς τὸ μέγιστον ὕψος h_2 συμφώνως πρὸς τὴν σχέσιν

$$W = B h_2$$

$$W = m g h_2$$

ἤτις, ὡς ἐκ τῆς (1), γίνεται:

$$m g h_2 = m \left(\frac{v_0^2}{2} + g h_1 \right)$$

$$g h_2 = \frac{v_0^2}{2} + g h_1$$

ἔξ ὧν εὐρίσκομεν:

$$h_2 = \frac{v_0^2}{2g} + h_1$$

$$h_2 = \frac{9,8^2}{2 \cdot 980} + 4,951 \text{ cm}$$

$$h_2 = 0,049 + 4,951 \text{ cm}$$

$$\boxed{h_2 = 5 \text{ cm}}$$

133. Ἐκκρεμὲς περιόδου T , ὑλακοῦον εἰς τοὺς νόμους τοῦ μαθηματικοῦ, ἀφίεται ἐλεύθερον ἀπὸ μιᾶς θέσεως σχηματιζούσης γωνίαν φ μὲ τὴν κατακόρυφον.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ ταχύτης τοῦ κατωτάτου ἄκρου τοῦ ἔκκρεμοῦς ὅταν τοῦτο διέρχεται διὰ τῆς κατακόρυφου.

Λύσις: Τὸ κατώτατον ἄκρον τοῦ ἔκκρεμοῦς, κατὰ τὴν ἀντιστοιχοῦσαν εἰς τὴν γωνίαν φ θέσιν, ἀπέχει τοῦ κατωτέρου ὀριζοντίου ἐπιπέδου ἀπόστασιν h , ἣτις εἶναι:

$$h = \lambda(1 - \text{συν}\varphi)$$

ὅπου λ τὸ μῆκος τοῦ ἔκκρεμοῦς.

Ἐκ τούτου συνάγομεν ὅτι ἡ εἰς τὴν κατακόρυφον θέσιν ἐνέργειά του εἶναι:

$$W = Bh$$

$$W = B\lambda(1 - \text{συν}\varphi)$$

ὅπου B τὸ βάρος του, ἦτοι:

$$W = mg\lambda(1 - \text{συν}\varphi) \quad (1)$$

Ἡ ἐνέργεια αὕτη, ὡς κινητικὴ, θὰ εἶναι ἀφ' ἐτέρου:

$$W = \frac{mv^2}{2} \quad (2)$$

ὅπου v ἡ ζητούμενη ταχύτης, ὁπότε ἐκ τῶν (1) καὶ (2) ἔχομεν =

$$mg\lambda(1 - \text{συν}\varphi) = \frac{mv^2}{2}$$

ἔξ οὗ:

$$v^2 = 2g\lambda(1 - \text{συν}\varphi) \quad (3)$$

Τὸ μῆκος ὁμοῦς λ , ἐκ τοῦ τύπου:

$$T = 2\pi \sqrt{\frac{\lambda}{g}}$$

εἶναι:

$$\lambda = \frac{gT^2}{4\pi^2}$$

ὡς ἐκ τούτου ἡ (3) γίνεται:

$$v^2 = \frac{g^2 T^2}{2\pi^2} (1 - \text{συν}\varphi)$$

καὶ τελικῶς

$$v = \frac{gT}{\pi} \sqrt{\frac{1 - \text{συν}\varphi}{2}}$$

134. Εἰς τὸ ἐκκρεμές τῆς προηγουμένης ἀσκήσεως δίδεται ἡ γωνία $\varphi = 60^\circ$, ὅποτε ἡ ταχύτης v ἔχει ἀριθμητικὴν τιμὴν, εἰς μονάδας CGS, ἴσην μὲ τὸ g ἐκπεφρασμένον εἰς τὰς αὐτὰς μονάδας (CGS).

Ζητεῖται: Ποία θὰ εἶναι ἡ περίοδος καὶ ποῖον τὸ μῆκος τοῦ ἐκκρεμοῦς.

Λύσις: Ἐκ τοῦ τύπου

$$v = \frac{gT}{\pi} \sqrt{\frac{1 - \sin\varphi}{2}}$$

ἔχομεν (διὰ $v = g$):

$$1 = \frac{T}{\pi} \sqrt{\frac{1 - 0,5}{2}}$$

$$T = 2\pi$$

$$\boxed{T = 12,56 \text{ sec}}$$

ὅποτε διὰ τὸ μῆκος λ , ἐκ τοῦ τύπου

$$T = 2\pi \sqrt{\frac{\lambda}{g}}$$

λαμβάνομεν:

$$\lambda = \frac{gT^2}{4\pi^2}$$

$$\lambda = \frac{g \cdot 16\pi^2}{4\pi^2}$$

$$\lambda = 4g$$

$$\boxed{\lambda = 39,24 \text{ m}}$$

135. Μαθηματικὸν ἐκκρεμές, ἀποτελούμενον ἐκ μικρᾶς μάζης m συνδεδεμένης διὰ νήματος μήκους $\lambda = 60 \text{ cm}$, ἀφίεται ἀπὸ τινος θέσεως σχηματιζούσης γωνίαν $\varphi = 60^\circ$ μὲ τὴν κατακόρυφον (ἴδ. σχ. 29) νὰ κινηθῇ ἐλευθέρως ὑπὸ τὴν ἐπίδρασιν τῆς βαρύτητος. Μόλις ἡ μάζα φθάσῃ εἰς τὴν θέσιν τῆς κατακορύφου (A) κόπτεται τὸ νῆμα, ὅποτε ἡ m συνεχίζει τὴν κίνησίν της ἐπὶ ὀριζοντίου ἐπιπέδου (E) ἐφαπτομένου τῆς κατωτάτης θέσεως τοῦ ἐκκρεμοῦς.

Ζητεῖται: Εἰς ποῖον μῆκος (S) θὰ φθάσῃ ἡ μικρὰ μάζα, ἂν ὁ μεταξὺ αὐτῆς καὶ τοῦ ἐπιπέδου συντελεστῆς τριβῆς εἶναι $\eta = 0,3$.

Λύσις: Τὸ ἀρχικὸν ὕψος h τῆς μάζης ἀπὸ τὸ ὀριζόντιον ἐπίπεδον εἶναι προφανῶς:

$$h = \lambda (1 - \sin\varphi) \quad (1)$$

ὁπότε ἢ εἰς τὴν θέσιν ταύτην ἐνέργειά του θὰ εἶναι

$$E = Bh$$

$$E = B\lambda (1 - \sigma\upsilon\upsilon\varphi) \quad (2)$$

ἂν B εἶναι τὸ βάρος τῆς μάζης m .

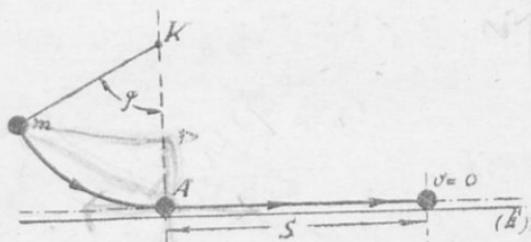
Ἡ ἐνέργεια ὅμως αὕτη, ὡς κινητικὴ (εἰς τὸ A), θὰ εἶναι ἀφ' ἑτέρου:

$$E = \frac{1}{2} mv^2 \quad (3)$$

ὁπότε, ἐκ τῶν (2) καὶ (3), ἔχομεν τὰς σχέσεις:

$$B\lambda (1 - \sigma\upsilon\upsilon\varphi) = \frac{mv^2}{2}$$

$$mg\lambda (1 - \sigma\upsilon\upsilon\varphi) = \frac{mv^2}{2}$$



Σχ. 29

ἔξ ὧν εὐρίσκομεν τὴν ταχύτητα v , ἣτις θὰ εἶναι ἀρχικὴ διὰ τὴν ἐπὶ τοῦ (E) ἐπιβραδυνομένην κίνησιν:

$$v = \sqrt{2g\lambda (1 - \sigma\upsilon\upsilon\varphi)}$$

Ἐχομεν τότε, συμφώνως πρὸς τοὺς κανόνας τῆς ὁμαλῶς ἐπιβραδυνομένης κινήσεως, τὸν τύπον:

$$S = vt - \frac{1}{2} \gamma t^2 \quad (4)$$

ἔπου:

$$\gamma = \frac{F}{m}$$

ἦτοι (ἐπειδὴ $F = B\eta$):

$$\gamma = \frac{B\eta}{m}, \quad \gamma = g\eta \quad (5)$$

καὶ ὅπου ὁ χρόνος t , ἀντιστοιχοῦν εἰς τὴν ἡρεμίαν, θὰ εἶναι :

$$t = \frac{v}{\gamma}, \quad t = \frac{\sqrt{2g\lambda(1 - \sin\varphi)}}{g\eta} \quad (6)$$

ὁπότε ὁ (4), ἐκ τῶν τιμῶν τῶν (5) καὶ (6) γίνεται :

$$S = \frac{\lambda(1 - \sin\varphi)}{\eta} \quad (7)$$

ἦτοι :

$$S = \frac{60(1 - 0,5)}{0,3} \text{ cm}$$

$$S = 100 \text{ cm}$$

136. Εἰς τὴν αὐτὴν ὡς ἄνω ἄσκησιν δίδεται τὸ αὐτὸ μῆκος λ καὶ ὁ αὐτὸς συντελεστὴς τριβῆς η .

Ζητεῖται: Ποία πρέπει νὰ εἶναι ἡ γωνία φ ὥστε τὸ διάστημα S νὰ εἶναι μέγιστον καὶ πόσον θὰ εἶναι τότε τοῦτο.

Λύσις: Ἐκ τοῦ τύπου (7) τῆς προηγουμένης ἀσκήσεως :

$$S = \frac{\lambda(1 - \sin\varphi)}{\eta}$$

παρατηροῦμεν ὅτι, ὑπὸ σταθερὰ λ καὶ η τὸ S γίνεται μέγιστον ὅταν

$$\sin\varphi = 0$$

$$\varphi = 90^\circ$$

ὁπότε ὁ ὅρος $(1 - \sin\varphi)$, μικρότερος τῆς μονάδος διὰ κάθε ἄλλην γωνίαν, γίνεται ἴσος μὲ τὴν μονάδα διὰ γωνίαν $\varphi=90^\circ$.

Τότε θὰ εἶναι προφανῶς :

$$S = \frac{\lambda}{\eta}, \quad S = \frac{60}{0,3} \text{ cm}$$

ἦτοι :

$$\varphi = \frac{\pi}{2}$$

$$S = 200 \text{ cm}$$

137. Ἐκκρεμές, ἔχον μῆκος $\lambda=2 \text{ m}$ ἀφίεται ἐλεύθερον ἀπὸ τινος θέσεως σχηματιζούσης γωνίαν $\varphi=45^\circ$. Ἐπὶ τῆς κατακόρυφου τῆς θέσεως ἰσορροπίας καὶ εἰς ἀπόστασιν h ἀπὸ τῆς κατατάτης θέσεως τοῦ ἐκκρεμοῦς τίθεται ἄξων (Α) κάθετος πρὸς τὸ ἐπίπεδον αἰωρήσεως (ἴδ. σχ. 30).

Ζητείται: Ποία πρέπει να είναι η απόσταση h ώστε το εκκρεμές, υπό το νέον μήκος του να διαγράψει ημίσειαν περιστροφήν και να πέση ἐν συνεχείᾳ κατακορύφως.

Λύσις: Τὸ ἀρχικὸν ὕψος d , συναρτήσῃ τῆς γωνίας φ καὶ τοῦ μήκους λ , εἶναι :

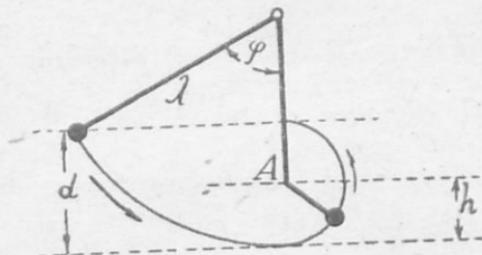
$$d = \lambda(1 - \sin\varphi)$$

ὡς ἐκ τούτου ἢ εἰς τὴν κατωτάτην θέσιν ἐνέργειά του θὰ εἶναι :

$$W = B\lambda(1 - \sin\varphi)$$

ὅπου B τὸ βάρος του.

Ἴνα ἐν συνεχείᾳ τὸ εκκρεμές διαγράψῃ, ὑπὸ τὸ νέον μήκος



Σχ. 30

του, ἡμίσειαν μόνον περιστροφήν πρέπει τὸ βάρος του B ν' ἀνυψωθῇ εἰς ὕψος

$$h' = 2h$$

καταναλίσκον ἐνέργειαν

$$W' = B \cdot 2h$$

ἴσην ἀκριβῶς μὲ τὴν W , ἔξ οὗ :

$$B\lambda(1 - \sin\varphi) = B \cdot 2h$$

καὶ

$$h = \frac{\lambda(1 - \sin\varphi)}{2}$$

$$h = \frac{2 \left(1 - \frac{\sqrt{2}}{2}\right)}{2} \text{ m}$$

$$h \approx 0,293 \text{ m}$$

$$h \approx 29,3 \text{ cm}$$

138. Φυσικοῦ ἔκκρεμοῦς βάρους $B = 50 \text{ gr}^*$ τὸ σημεῖον ἐξαρτήσεως ἀπέχει τοῦ κέντρου βάρους του κατὰ ἀπόστασιν $\lambda = 24 \text{ cm}$. Τιθέμενον εἰς αἰώρησιν μικροῦ πλάτους παρουσιάζει περίοδον $T = 3,14 \text{ sec}$.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ ροπή ἀδραναείας του.

Λύσις: Ἐστω K ἡ ροπή ἀδραναείας τοῦ ἔκκρεμοῦς. Αὕτη θὰ συνδέεται μὲ τὰ λοιπὰ στοιχεῖα διὰ τοῦ γνωστοῦ τύπου τοῦ φυσικοῦ ἔκκρεμοῦς :

$$T = 2\pi \sqrt{\frac{K}{mg\lambda}}$$

ἔξ οὗ εὐρίσκομεν

$$K = \frac{mg\lambda T^2}{4\pi^2} \quad (1)$$

καί, δι' ἀντικαταστάσεως τῶν τιμῶν τῶν m , T κλπ. εἰς μονάδας CGS :

$$K = \frac{50.981.24.3,14^2}{4.3,14^2} \text{ gr. cmsec}^{-2} \cdot \text{cm} \cdot \text{sec}^2$$

$$\boxed{K = 294300 \text{ gr. cm}^2}$$

139. Φυσικὸν ἔκκρεμές, περιόδου $T = 2 \text{ sec}$, ἀπομακρύνεται ἐκ τῆς θέσεως τῆς ἰσορροπίας του κατὰ γωνίαν $\varphi = 30^\circ$.

Ζητεῖται: Ποία θὰ εἶναι ἡ εἰς τὴν θέσιν του ταύτην γωνιώδης ἐπιτάχυνσις του (ω').

Λύσις: Πρὸς εὐρεσιν τῆς ω' λαμβάνομεν τὸν τύπον

$$\frac{P}{K} = \omega' \quad (1)$$

ὅπου K ἡ ροπή ἀδραναείας καὶ P ἡ ροπή τῆς κινούσης δυνάμεως ὡς πρὸς τὸ σημεῖον αἰωρήσεως.

Ἡ K εἶναι (ὡς ἐκ τοῦ τύπου (1) τῆς ἀσκ. 138) :

$$K = \frac{mg\lambda T^2}{4\pi^2} \quad (2)$$

ἡ δὲ P (ροπή τῆς ἐπιτροχίου συνιστώσης τοῦ βάρους B) :

$$P = \lambda B \eta \mu \varphi \quad (3)$$

ὅποτε ἡ (1), ἐκ τῶν (2) καὶ (3) γίνεται :

$$\frac{\lambda B \eta \mu \varphi}{mg\lambda T^2} = \omega'$$

$$4\pi^2$$

και

$$\omega' = \frac{4\pi^2 \eta \mu \varphi}{T^2} \quad (4)$$

$$\omega' = \frac{4,9,87,0,5}{4} \text{ sec}^{-2}$$

$$\boxed{\omega' = 4,935 \text{ sec}^{-2}}$$

140. Δίδεται τὸ αὐτὸ ἔκκρεμὲς τῆς προηγουμένης ἀσκήσεως με ἄγνωστον τὴν γωνίαν φ .

Ζητεῖται: I. Ὑπὸ ποίαν γωνίαν ἡ γωνιώδης ἐπιτάχυνσις θὰ εἶναι μεγίστη καὶ II. Ὑπὸ ποίαν θὰ εἶναι ἐλαχίστη καὶ πόση.

Λύσις: Ἐκ τοῦ τύπου (4) τῆς προηγουμένης ἀσκήσεως:

$$\omega' = \frac{4\pi^2 \eta \mu \varphi}{T^2}$$

παρατηροῦμεν ὅτι ἡ ω' θὰ εἶναι μεγίστη ὅταν τὸ $\eta \mu \varphi = 1$, ἥτοι ὅταν $\varphi = 90^\circ$.

Τότε θὰ εἶναι

$$\omega'_{\text{μεγ}} = \frac{4\pi^2}{T^2}$$

$$\boxed{\omega'_{\text{μεγ}} = 9,87 \text{ sec}^{-2}}$$

Ἀντιθέτως δὲ ἡ ω' θὰ εἶναι ἐλαχίστη ὅταν καὶ τὸ $\eta \mu \varphi$ εἶναι ἐλάχιστον, ἥτοι ὅταν $\eta \mu \varphi = 0$ καὶ $\varphi = 0^\circ$, ὁπότε θὰ εἶναι:

$$\boxed{\omega'_{\text{ελαχ.}} = 0}$$

Ἐκ τούτου ἐξάγομεν ὅτι εἰς τὴν κατακόρυφον θέσιν ἡ ταχύτης θὰ διατηρηθῇ σταθερὰ ἐπὶ ἐλάχιστόν τι χρονικὸν διάστημα.

141. Ἀλτὴρ AB (ἴδ. σχ. 31) μήκους d , στερεῶς συνδεδεμένος διὰ ράβδου ΓΣ καθέτου εἰς τὸ κέντρον του, ἀποτελεῖ φυσικὸν ἔκκρεμὲς αἰωρούμενον περὶ τὸ σημεῖον Σ με ἐπίπεδον αἰωρήσεως τὸ ΑΒΣ.

Ζητεῖται: Ἐὰν αἱ σφαιρικαὶ μᾶζαι Α καὶ Β εἶναι ἴσαι (m), τὸ δὲ μήκος ΓΣ εἶναι λ καὶ τὰ εὐθύγραμμα τμήματα πρακτικῶς ἄβαρῃ, ποῖος θὰ εἶναι ὁ τύπος ὁ δίδων τὴν περίοδον (T) τοῦ ἔκκρεμου.

Λύσις: Τὸ ἔκκρεμὲς ὡς φυσικόν, θὰ ἀκολουθῇ τὸν τύπον:

$$T = 2\pi \sqrt{\frac{K}{Mg}}$$

δπου ἡ ροπή ἀδραναίας K θὰ ἔχη τιμὴν :

$$K = K_A + K_B \quad (1)$$

καὶ ὅπου K_A καὶ K_B αἱ ροπαὶ ἀδραναίας τῶν A καὶ B ὡς πρὸς τὸ Σ . Ὡς ἐκ τούτου ἔχομεν :

$$K_A = m \cdot (A\Sigma)^2$$

καὶ ἐπειδὴ

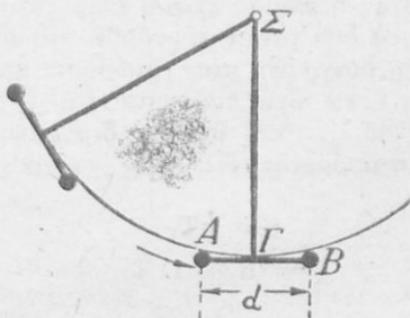
$$(A\Sigma)^2 = (A\Gamma)^2 + (\Gamma\Sigma)^2$$

$$(A\Sigma)^2 = \frac{d^2}{4} + \lambda^2$$

$$(A\Sigma)^2 = \frac{d^2 + 4\lambda^2}{4}$$

τότε :

$$K_A = \frac{m(d^2 + 4\lambda^2)}{4}$$



Σχ. 31

ὁπότε, ἐφ' ὅσον $K_A = K_B$, ἡ (1) γίνεται :

$$K = \frac{m(d^2 + 4\lambda^2)}{2}$$

καὶ ἡ περίοδος T , διὰ $M = 2m$, εὐρίσκεται :

$$T = 2\pi \sqrt{\frac{m(d^2 + 4\lambda^2)}{4m\lambda g}}$$

$$T = \pi \sqrt{\frac{(d^2 + 4\lambda^2)}{\lambda g}}$$

142. Λαμβάνεται ὁ ἀνωτέρω τύπος τοῦ ἀλτῆρος—ἐκκρεμοῦς. Ζητεῖται: Νὰ ἀποδειχθῇ ὁ τύπος τοῦ μαθηματικοῦ ἀπλοῦ ἐκκρεμοῦς δι' αὐτοῦ.

Λύσις: Τοῦ ἀντιστοίχου ἀπλοῦ ἐκκρεμοῦς τὸ μήκος d θὰ εἶναι :

$$d = 0$$

ὁπότε ὁ τύπος $T = \pi \sqrt{\frac{d^2 + 4l^2}{lg}}$

γίνεται :

$$T = \pi \sqrt{\frac{4l^2}{lg}}$$

$$T = 2\pi \sqrt{\frac{l}{g}}$$

143. Δύο ἐκκρεμῆ, ἀπλᾶ μαθηματικά, περιόδου ἀντιστοίχως $T_1 = 20$ sec καὶ $T_2 = 18$ sec ἀφίενται ταυτοχρόνως ἐκ τινος θέσεως ὥστε τὰ μήκη των νὰ εἶναι παράλληλα.

Ζητεῖται: Μετὰ πόσον χρόνον (t) τὰ μήκη των θὰ γίνουν ἐκ νέου παράλληλα, κινούμενα πρὸς τὴν αὐτὴν φορᾶν.

Λύσις: Ἐστω T_1 ἡ περίοδος τοῦ ἐνὸς ἐκκρεμοῦς καὶ T_2 ἡ τοῦ ἄλλου. Ἴνα τὰ δύο ταῦτα εὗρεθοῦν καὶ πάλιν παράλληλα πρέπει τὸ ἐν-νὰ ἔχη διαγράψῃ μίαν αἰωρήσιν ἐπὶ πλέον τοῦ ἄλλου. Ὡς ἐκ τούτου ἔστω ὅτι παρουσιάζεται ἡ ζητούμενη θέσις μετὰ n αἰωρήσεις τοῦ λ_1 , τὸ λ_2 θὰ ἔχη διαγράψῃ τότε $(n+1)$ αἰωρήσεις, τὸ δὲ φαινόμενον θὰ λάβῃ χώραν μετὰ χρόνον t , ὅπου :

$$t = nT_1 \quad (1)$$

$$t = (n+1)T_2$$

καὶ

$$nT_1 = (n+1)T_2$$

ἔξ οὗ :

$$n = \frac{T_2}{T_1 - T_2} \quad (2)$$

$$n = \frac{18}{20-18}$$

$$n = 9 \text{ αἰωρήσεις}$$

ὁπότε ἡ (1) γίνεται

$$t = 9 \cdot 20 \text{ sec}$$

$$t = 180 \text{ sec}$$

144. Δύο ἐκκρεμῆ, περιόδου ἀντιστοίχως T_1 καὶ T_2 , ἀναχωροῦν ἐκ τῆς αὐτῆς θέσεως.

Ζητεῖται: Ποία σχέσις πρέπει νὰ ἰσχύῃ μεταξύ T_1 καὶ T_2

ὥστε τὰ ἐκκρεμῆ, παράλληλα, νὰ εὑρεθοῦν μετὰ χρόνον t εἰς τὴν αὐτὴν θέσιν.

Λύσις: Διὰ νὰ πληροῦται ὁ ζητούμενος ὄρος πρέπει ὁ λόγος

$$n = \frac{T_2}{T_1 - T_2}$$

(ἴδ. σχέσιν (2) προηγουμένης ἀσκήσεως) νὰ μὴ εἶναι ἀριθμὸς ἀσύμμετρος ἢ περιοδικός, ἤτοι ἡ διαίρεσις $T_2 : (T_1 - T_2)$ νὰ εἶναι τελεία.

145. Εἰς τὰ δύο ἐκκρεμῆ τῆς προηγουμένης ἀσκήσεως αἱ περίοδοι εἶναι $T_1 = 4,6$ sec καὶ $T_2 = 2,6$ sec.

Ζητεῖται: Μετὰ πόσας αἰωρήσεις τοῦ ἔχοντος τὴν περίοδον T_1 θὰ εὑρίσκωνται τὰ ἐκκρεμῆ παράλληλα, εἰς τὴν αὐτὴν θέσιν καὶ θὰ κινοῦνται πρὸς τὴν αὐτὴν φορὰν;

Λύσις: Ὁ τύπος

$$\eta = \frac{T_2}{T_1 - T_2}$$

γίνεται

$$\eta = \frac{2,6}{2}$$

$$\eta = 1,3$$

τοῦ δὲ η τὸ ἐλάχιστον ἀκέραιον πολλαπλάσιον εἶναι 13 ὁπότε ἔχομεν τὸ ζητούμενον

$$\boxed{\eta' = 13}$$

146. Ράβδος μήκους $\lambda = 1,2$ m καὶ τομῆς $s = 50$ mm² ὑφίσταται ἐφελκυσμὸν διὰ δυνάμεως $F = 15$ Kg*, ὁπότε ἐπιμηκύνεται κατὰ μήκος $d = 0,03$ m χωρὶς νὰ ὑπερβῆ τὸ ὄριον ἐλαστικότητας.

Ζητεῖται: Ποῖον εἶναι τὸ μέτρον ἐλξεως (E) τοῦ ὕλικου τῆς ράβδου.

Λύσις: Ἐκ τοῦ τύπου τῆς ἐλαστικότητας:

$$d = \frac{\lambda F}{Es}$$

ἔχομεν :

$$E = \frac{\lambda F}{ds}$$

$$E = \frac{1,2 \cdot 15}{0,03 \cdot 50} \frac{\text{m} \cdot \text{Kg}^*}{\text{m} \cdot \text{mm}^2}$$

$$\boxed{E = 12 \text{ Kg}^*/\text{mm}^2}$$

147. Σφαίρα μάζης $m_1=6$ gr κινουμένη με σταθεράν ταχύτητα $v_1=4$ cm/sec εὐθυγράμμως, συγκρούεται κεντρικῶς με ἡρεμοῦσαν σφαῖραν μάζης $m_2=2$ gr.

Ζητεῖται: Ποῖαι θὰ εἶναι αἱ ταχύτητες τῶν σφαιρῶν μετὰ τὴν κρούσιν, ὑποτιθεμένην τελείως ἔλαστικὴν.

Λύσις: Ἐστω $v_2=0$ ἡ ἀρχικὴ ταχύτης τῆς σφαίρας m_2 , καὶ v_1' καὶ v_2' ἀντιστοίχως αἱ μετὰ τὴν κρούσιν ταχύτητες.

Ἔχομεν σύστημα τῶν ἐξισώσεων τῆς κεντρικῆς κρούσεως:

$$m_1 v_1^2 + m_2 v_2^2 = m_1 v_1'^2 + m_2 v_2'^2$$

$$m_1 v_1 + m_2 v_2 = m_1 v_1' + m_2 v_2'$$

ὅπερ γίνεται:

$$m_1 v_1^2 = m_1 v_1'^2 + m_2 v_2'^2$$

$$m_1 v_1 = m_1 v_1' + m_2 v_2'$$

ἦτοι, δι' ἀντικαταστάσεως τῶν τιμῶν:

$$96 = 6v_1'^2 + 2v_2'^2 \quad (1)$$

$$24 = 6v_1' + 2v_2' \quad (2)$$

ἐξ ὧν ἔχομεν τὰς τιμὰς τῶν v_1' καὶ v_2' λύοντες τὸ σύστημα τῶν (1) καὶ (2), ὅποτε αἱ μετὰ τὴν κρούσιν ταχύτητες εὐρίσκονται:

$$v_1' = 2 \text{ cm/sec}$$

$$v_2' = 6 \text{ cm/sec}$$

148. Βαρὺ σῶμα βάρους $B=20$ Kg* πίπτει ἐξ ὕψους τινοῦ, ἡ δὲ πτώσις του διαρκεῖ ἐπὶ χρόνον $t=4$ sec, ὅποτε τὸ σῶμα συναντᾷ ἔλαστικὸν δάπεδον, ὅπερ πιέζει οὕτω με δύναμιν F , ὑποτιθεμένην σταθεράν.

Ζητεῖται: Ἐπὶ πόσον χρόνον (t') θὰ πιέζεται τὸ δάπεδον ὑπὸ τοῦ σώματος ἂν ἡ ἐμφανιζομένη δύναμις ἀντιδράσεως εἶναι $F=80$ Kg*.

Λύσις: Κατὰ τὴν κρούσιν τὸ πίπτον σῶμα θὰ παρουσιάσῃ ποσότητα κινήσεως:

$$E = mv \quad (1)$$

ἐπειδὴ ὁμως:

$$m = \frac{B}{g}$$

καὶ

$$v = gt$$

ἢ (1) γίνεται:

$$E = Bt$$

ἡ ποσότης ὅμως αὐτή, θὰ διατηρηθῆ σταθερὰ κατὰ τὴν κρούσιν ὅποτε θὰ εἶναι

$$E = Ft'$$

ἔξ οὗ ἔχομεν :

$$Bt = Ft'$$

καὶ

$$t' = \frac{Bt}{F}$$

$$t' = \frac{20.4}{80} \frac{\text{Kg}^* \cdot \text{sec}}{\text{Kg}^*}$$

$$t' = 1 \text{ sec}$$

149. Σῶμα πίπτει κατακορύφως, συναντᾷ δὲ ὀριζόντιον ἐπίπεδον ἔξ ὕψους τίνος $h=75 \text{ cm}$. Μετὰ τὴν κρούσιν, μὴ τελείως ἐλαστικὴν, ἡ ποσότης κινήσεώς του ἔπαυται εἰς τὸ $\frac{1}{5}$ τῆς ἀκριβῶς πρὸ τῆς κρούσεως.

Ζητεῖται: Μέχρι ποίου ὕψους h' θὰ φθάσῃ τὸ σῶμα ἀνακλῶμενον.

Λύσις: Τὸ διάστημα h διαγράφεται ὑπὸ τοῦ σώματος ἐντὸς χρόνου t ἐκ τοῦ τύπου

$$h = \frac{1}{2} gt^2$$

ἦτοι

$$t = \sqrt{\frac{2h}{g}}$$

ὅποτε ἡ ἀκριβῶς πρὸ τῆς κρούσεως ποσότης κινήσεώς του θὰ εἶναι

$$E = B \cdot t$$

$$E = B \sqrt{\frac{2h}{g}}$$

τὸ δὲ $\frac{1}{5}$ αὐτῆς θὰ εἶναι :

$$E' = \frac{B}{5} \sqrt{\frac{2h}{g}}$$

ἴσον ἀφ' ἑτέρου μὲ τὸ γινόμενον τῆς μάζης τοῦ σώματος ἐπὶ τὴν νέαν του ταχύτητα

$$\frac{B}{5} \sqrt{\frac{2h}{g}} = mv$$

ἔξ οὗ :

$$v = \frac{B}{5m} \sqrt{\frac{2h}{g}}$$

$$v = \frac{1}{5} \sqrt{2gh} \quad (1)$$

και επειδη είναι :

$$h' = \frac{v^2}{2g} \quad (2)$$

εχομεν, εκ των (1) και (2) :

$$h' = \frac{2gh}{25.2g}$$

$$h' = \frac{h}{25}$$

$$h' = 3 \text{ cm}$$

150. Δια πυροβόλου οπλου, συνολικῆς μάζης $M = 10$ Τonn βάλλεται βλήμα μάζης $m = 50$ Kg, ὅποτε τὸ πυροβόλον ὀπισθοχωρεῖ με ἀρχικὴν ταχύτητα $v = 4$ m/sec.

Ζητεῖται: Ποία θὰ εἶναι ἡ ἀρχικὴ ταχύτης (v_0) τοῦ βλήματος.

Λύσις: Κατὰ τὴν βολὴν ἡ ποσότης κινήσεως τοῦ βλήματος καὶ τοῦ παλινδρομοῦντος πυροβόλου θὰ εἶναι ἴσαι, ὅποτε ἔχομεν

$$Mv = mv_0$$

ἔξ οὗ

$$v_0 = \frac{Mv}{m}$$

$$v_0 = \frac{10,4}{50} \frac{\text{Tonm. m}}{\text{Kg. sec}}$$

$$v_0 = \frac{4 \cdot 10^4}{5 \cdot 10} \text{ sec}$$

$$v_0 = 800 \text{ m/sec}$$

151. Ἐλαστικὴ σφαῖρα πίπτουσα ἐπὶ ὀριζοντίου ἐπιπέδου ἔξ ὕψους τινος ἀρχικοῦ h χάνει, εἰς ἑκάστην κρούσιν, ἐνέργειαν, μετατρεπομένην εἰς θερμότητα, κατὰ τρόπον ὥστε ἡ ποσότης κινήσεως μεθ' ἑκάστην κρούσιν νὰ γίνεται τὸ $\frac{1}{n}$ τῆς πρὸ τῆς κρούσεως.

Ζητεῖται: Ποία σχέσις ὑπάρχει μεταξὺ ἀριθμοῦ κρούσεων (x) καὶ τελικοῦ ὕψους (y).

Λύσις: Ὡς εἰς τὴν ἀσκ. 149 εἶδομεν, τὸ μετὰ τὴν πρώτην κρούσιν ὕψος h' θὰ εἶναι

$$h' = \frac{h}{n^2}$$

ἦτοι

$$h' = \frac{1}{n^2} \cdot h$$

Ἐκ τούτου εὐρίσκομεν ὅτι τὸ ὕψος h'' , μετὰ τὴν δευτέραν κροῦσιν, θὰ εἶναι

$$h'' = \frac{1}{n^2} \cdot h'$$

καθ' ὅσον τὸ h' θὰ εἶναι ἀρχικὸν διὰ τὴν δευτέραν κροῦσιν, ἦτοι :

$$h'' = \frac{1}{n^2} \cdot \frac{1}{n^2} \cdot h$$

διὰ τὴν τρίτην θὰ ἔχομεν

$$h''' = \frac{1}{n^2} \cdot \frac{1}{n^2} \cdot \frac{1}{n^2} \cdot h$$

κ.ο.κ., ὁπότε τελικῶς ἡ σχέσηις τοῦ μετὰ τὴν x -στὴν κροῦσιν ὕψους y μὲ τὸ ἀρχικὸν h γίνεται

$$y = \left(\frac{1}{n^2} \right)^x \cdot h$$

$$y = \frac{h}{n^{2x}}$$

152. Σῶμα ὀλισθαίνων ἐπὶ κεκλιμένου ἐπιπέδου ἀρχίζει καὶ κινεῖται μόλις ἢ κλίσις γίνεи φ.

Ζητεῖται : Ποία ἐπιτάχυνσιν θὰ δεικνύη τοῦτο ὑπὸ γωνίαν κλίσεως $\theta > \varphi$, ὑποτιθεμένου τοῦ συντελεστοῦ τριβῆς σταθεροῦ.

Λύσις : Ὁ συντελεστὴς τριβῆς n εἶναι προφανῶς

$$n = \epsilon \varphi \varphi$$

Ὑπὸ γωνίαν θ τὸ σῶμα, βάρους ἔστω B , πιέζει τὸ ἐπίπεδον διὰ δυνάμεως

$$P = B \sin \theta$$

μὲ συνιστῶσαν παράλληλον πρὸς τὸ ἐπίπεδον

$$F_1 = B \eta \mu \theta$$

Κατὰ τὴν ὀλίσθησιν ὁμως τοῦ σώματος, πλὴν τῆς F_1 ἐνεργεῖ καὶ ἡ τριβὴ (F_2) κατ' ἀντίθετον φορὰν καὶ μὲ τιμὴν

$$F_2 = nP$$

$$F_2 = B \sin \theta \cdot \epsilon \varphi \varphi$$

ὁπότε ἡ ἐπὶ τοῦ σώματος συνισταμένη Σ εἶναι

$$\Sigma = F_1 - F_2$$

$$\Sigma = B \eta \mu \theta - B \sin \theta \cdot \epsilon \varphi \varphi$$

ή δ' επιτάχυνσις γ :

$$\gamma = \frac{\Sigma}{m} = \frac{B\eta\mu\theta - B\sigma\upsilon\nu\theta \cdot \epsilon\phi\phi}{m}$$

$$\boxed{\gamma = g (\eta\mu\theta - \sigma\upsilon\nu\theta \cdot \epsilon\phi\phi)}$$

153) Σώμα ώθειται επί οριζοντίου επιπέδου με άρχικην ταχύτητα $v_0 = 294,3$ cm/sec, όποτε ήρεμεί μετά χρόνον $t = 3$ sec από τής στιγμής καθ' ήν ή άρχική ταχύτης ήτο v_0 .

Ζητείται: Ποίος είναι ό συντελεστής τριβής (n) μεταξύ ολισθαίνοντος σώματος και επιπέδου.

Λύσις: *Εστω F ή δύναμις τριβής και m ή μάζα του σώματος. Η επιβράδυνσις τής κινήσεως θα είναι προφανώς

$$\gamma = \frac{F}{m} \quad (1)$$

όπου, ως εκ τής κινητικής γνωστόν, θα είναι

$$\gamma = \frac{v_0}{t}$$

όποτε ή (1) γίνεται:

$$\frac{v_0}{t} = \frac{F}{m}$$

και επειδή είναι

$$F = Bn$$

όπου B τò βάρος του σώματος, έχομεν:

$$\frac{v_0}{t} = \frac{Bn}{m}$$

$$\frac{v_0}{t} = gn$$

και

$$n = \frac{v_0}{tg}$$

$$n = \frac{294,3}{3 \cdot 981}$$

$$n = \frac{1}{10}$$

$$\boxed{n = 0,1}$$

154. Βαρύ σώμα ολισθαίνει ἐπὶ ὀριζοντίου ἐπιπέδου με ἀρχικὴν ταχύτητα $v_0=2$ m/sec.

Ζητεῖται: Ἄν ὁ συντελεστὴς τριβῆς μεταξὺ ἐπιπέδου καὶ ὀλισθαίνοντος σώματος εἶναι $n=0,01$, πόσον διάστημα θὰ διανυθῆ μέχρις οὗ τὸ σῶμα ἠρεμήσῃ.

Λύσις: Ὑπὸ συντελεστὴν τριβῆς n ἡ δύναμις τριβῆς, συναρτήσῃ τοῦ βάρους B τοῦ σώματος, εἶναι:

$$F = Bn$$

ἢ δὲ ἐπιβραδυνσις

$$\gamma = \frac{Bn}{m}, \quad \gamma = gn$$

ὅποτε τὸ ζητούμενον διάστημα (h) δὲν θὰ εἶναι εἰ μὴ τὸ μέγιστον διάστημα ἐπιβραδυνομένης κινήσεως με $\gamma=gn$, ἦτοι:

$$h = \frac{v_0^2}{2\gamma}$$

$$h = \frac{v_0^2}{2gn}$$

$$h = \frac{4}{2 \cdot 9,81 \cdot 0,01} \frac{\text{m}^2 \cdot \text{sec}^{-2}}{\text{m} \cdot \text{sec}^{-2}}$$

$$h = 20,38 \text{ m}$$

ΑΣΚΗΣΕΙΣ ΠΡΟΣ ΛΥΣΙΝ

155. Σῶμα μάζης $m=1962$ gr ἐν ἠρεμίᾳ εὐρισκόμενον δέχεται δύναμιν $F=2$ gr* ἐπὶ χρόνον $t=15$ sec.

Ζητεῖται: Ποῖαν ταχύτητα (v) θὰ παρουσιάσῃ μετὰ τὸν χρόνον t ἀπὸ τῆς ἀρχῆς τῆς ἐνεργείας τῆς F .

Λύσις: $v=15$ cm/sec.

156. Σῶμα μάζης $m=13$ gr ἐκκινεῖ ἐκ τῆς ἠρεμίας ὑπὸ τὴν ἐπίδρασιν δυνάμεως σταθερᾶς F , ὅποτε μετὰ χρόνον $t=2$ sec ἡ ταχύτης του γίνεται $v=4$ cm/sec.

Ζητεῖται: Πόση εἶναι ἡ F .

Λύσις: $F=26$ dynes.

157. Βαρύ σῶμα, βάρους $B=10$ Kg*, πίπτει ἐπὶ χρόνον $t=10$ sec.

Ζητεῖται: Πόσον ἔργον θὰ παράγῃ κατὰ τὴν πτώσιν του ταύτην (W).

Λύσις: $W=4905$ Kg*. m

158. Σώμα μάζης $m=4$ gr, αναχωρεί εκ της ηρεμίας και διανύει διάστημα $S=158$ cm υπό την επίδρασιν σταθερᾶς δυνάμεως $F=316$ dynes.

Ζητείται: Ἐπὶ πόσον χρόνον (t) ἐπέδρασεν ἡ δύναμις.

Λύσις: $t=2$ sec.

159. Σώμα βάρους $B=120$ gr* τίθεται ἐπὶ ἐπιπέδου ἐπιφανείας.

Ζητείται: Ποίαν κλίσιν (φ) πρέπει νὰ ἔχη ἡ ἐπιφάνεια ὡς πρὸς τὸ ὀριζόντιον ἐπίπεδον, ἵνα τοῦτο πιέζεται ὑπὸ τοῦ σώματος διὰ δυνάμεως $F=60$ gr*.

Λύσις: $\varphi=60^\circ$.

160. Σώμα τι κινούμενον μὲ σταθερὰν ταχύτητα $v_0=20$ cm/sec ὑφίσταται εἰς στιγμήν τινα τὴν ἐπίδρασιν καθέτου δυνάμεως $F=1000$ dynes, ἥτις συνεχῶς ἐνεργοῦσα ἐπὶ τοῦ σώματος, ἀναγκάζει τοῦτο νὰ διαγράψῃ $n=10$ στροφὰς ἐντὸς χρόνου $t=62,8$ sec.

Ζητείται: Ποία εἶναι ἡ μᾶζα (m) τοῦ σώματος καὶ ποία ἡ ἀκτίς καμπυλότητος (R) τῆς ἐμφανιζομένης περιστροφῆς.

Λύσις: $m=50$ gr, $R=20$ cm.

161. Σώμα μάζης $m=40$ gr κινεῖται εὐθυγράμμως μὲ σταθερὰν ταχύτητα $v_1=40$ cm/sec.

Ζητείται: Ἐπὶ πόσον χρόνον (t) πρέπει ἐπ' αὐτοῦ νὰ ἐνεργήσῃ δύναμις $F=30$ dynes, παράλληλος καὶ ὁμόρροπος ὡς πρὸς τὴν κίνησιν, ὥστε ἡ ταχύτης του νὰ γίνῃ $v_2=70$ cm/sec.

Λύσις: $t=40$ sec.

162. Σώμα μάζης $M=50$ Kg πίπτει ἐπὶ ὀριζοντίου ἐπιπέδου ἔξ ὕψους τινος $h=1962$ cm.

Ζητείται: Ποία θὰ εἶναι εἰς τὸ τέλος τῆς πτώσεώς του ἡ κινητικὴ ἐνέργειά του (W), ποία ἡ ταχύτης του (v) καὶ ποῖος ὁ χρόνος τῆς πτώσεως (t).

Λύσις: $W=981$ Kg*m, $v=19,62$ cm/sec, $t=2$ sec.

163. Εἰς μηχανὴν τοῦ Atwood ἕκαστον ἀντίβαρον ἔχει μᾶζαν $M=1,5$ Kg.

Ζητείται: Ποία πρόσθετος μᾶζα (m) πρέπει νὰ τεθῇ ἐπὶ ἑνὸς τῶν ἀντιβάρων, εὐρισκομένων ἐν ἡρεμίᾳ, ὥστε τὸ σύστημα νὰ ἀποκτήσῃ ταχύτητα $v=460$ cm/sec ἐντὸς χρόνου $t=2$ sec (διὰ $g=980$ CGS).

Λύσις: $m=920$ gr.

164. Σιδηρόδρομος, βάρους συνολικοῦ $B=216$ Tonn*, κινεῖται μὲ σταθερὰν ταχύτητα $v=29,43$ Km/h, ὀριζοντίως καὶ εὐθυγράμμως.

Ζητείται: I. Ποία συνολική δύναμις αντίστασης (F) πρέπει να εφαρμοσθῆ ἀντιθέτως πρὸς τὴν φορὰν τῆς κινήσεως, ὥστε ὁ σιδηρόδρομος νὰ ἡρεμῆση ἐντὸς χρόνου $t=0,5$ ὥρας. II. Ποῖον τὸ ἀπαιτούμενον ἔργον (W) διὰ τὴν ὡς ἄνω μεταβολὴν.

Λύσις: $F=100 \text{ Kg}^*$, $W=735750 \text{ Kg}^*\text{m}$.

165. Ἐντὸς κλειστοῦ ὀχήματος, κινουμένου εὐθυγράμμως μὲ σταθερὰν ταχύτητα $v=45,78 \text{ m/sec}$, ἴσταται ὄρθιος ἐπιβάτης βάρους $B=90 \text{ Kg}^*$. Εἰς στιγμὴν τινα ἡ ταχύτης τοῦ ὀχήματος ἀρχίζει νὰ ἐλαττοῦται μὲ σταθερὰν ἐπιβράδυνσιν ὅποτε τὸ κινητὸν ἡρεμεῖ ἐντὸς χρόνου $t=4,2 \text{ sec}$.

Ζητείται: Μὲ ποίαν δύναμιν (F) πρέπει νὰ στηριχθῆ ὁ ἐπιβάτης ἐπὶ τοῦ πρὸ αὐτοῦ τοιχώματος τοῦ ὀχήματος, διὰ νὰ μὴ κινήθῃ ἐκ τῆς σχετικῆς θέσεώς του.

Λύσις: $F=100 \text{ Kg}^*$.

166. Περιστρεφόμενος δίσκος μὲ ἀρχικὴν γωνιώδη ταχύτητα $\omega=9,81 \text{ sec}^{-1}$, ἡρεμεῖ ἐντὸς χρόνου $t=4 \text{ sec}$ ἀπὸ τῆς στιγμῆς καθ' ἣν ἐνεργεῖ ἐπὶ τοῦ δίσκου ζεῦγος σταθερᾶς ροπῆς $P=0,5 \text{ Kg}^*\text{m}$.

Ζητείται: Ποία εἶναι ἡ ροπή ἀδραναίας (K) τοῦ δίσκου.

Λύσις: $K=20000 \text{ Kg} \cdot \text{cm}^2$.

167. Εἰς τὸ ἄκρον νήματος μήκους $l=10 \text{ cm}$ ἑξαρτᾶται βαρεῖα σφαῖρα, τίθεται δὲ τὸ ὄλον εἰς περιστροφικὴν κίνησιν ἐν κατακορύφῳ ἐπιπέδῳ.

Ζητείται: Ποία πρέπει νὰ εἶναι ἡ γωνιώδης ἐπιτάχυνσις (ω') τοῦ στρεφομένου συστήματος, ὥστε ἡ βαρεῖα μᾶζα, ἀναχωροῦσα ἐκ τῆς θέσεως τῆς κατακορύφου ἰσοροπίας, μετὰ $n=6,25$ περιστροφᾶς ἀφιεμένη νὰ ἀνέλθῃ εἰς ὕψος $h=39,25 \text{ cm}$ ἄνωθι τοῦ κέντρου περιστροφῆς.

Λύσις: $\omega'=981 \text{ sec}^{-2}$.

168. Στερεὸν σῶμα, περιστρεπτὸν περὶ ἄξονα διερχόμενον διὰ τοῦ κέντρου βάρους του, παρουσιάζει ροπὴν ἀδραναίας $K=200 \text{ CGS}$ καὶ ἡρεμεῖ, ὅτε ἐπ' αὐτοῦ ἐνεργεῖ ζεῦγος δυνάμεων σταθερᾶς ροπῆς $P=90 \text{ dynes} \cdot \text{cm}$. Εἰς ἀπόστασιν $R=400 \text{ cm}$ ἀπὸ τοῦ ἄξονος περιστροφῆς, ὑπάρχει συνδεδεμένη ἐπὶ τοῦ περιστρεφόμενου σήματος μικρὰ μᾶζα $m=1 \text{ gr}$.

Ζητείται: Μετὰ πάροδον χρόνου $t=10 \text{ sec}$ ἀπὸ τῆς ἀρχῆς τῆς ἐπιδράσεως τοῦ ζεύγους ποία θὰ εἶναι ἡ φυγόκεντρος δύναμις (F) ἣν ὑφίσταται ἡ μᾶζα m .

Λύσις: $F=810 \text{ dynes}$.

169. Ἐκκρεμῆς μαθηματικὸν μᾶζης $m=1 \text{ gr}$ καὶ μήκους

$\lambda=981$ cm ἀφίεται ἐλεύθερον ἐκ τινος θέσεως, σχηματιζούσης γωνίαν $\varphi=60^\circ$ μὲ τὴν κατακόρυφον τῆς ἰσορροπίας.

Ζητεῖται: Ποία θὰ εἶναι ἡ γωνιώδης ταχύτης τοῦ ἐκκρεμοῦς (ω) ὅταν τοῦτο διέρχεται διὰ τῆς κατακόρυφου τοῦ σημείου ἐξαρτήσεως ὡς καὶ ποία ἡ κατὰ τὴν αὐτὴν στιγμὴν κινητικὴ τοῦ ἐνέργεια (E).

Λύσις: $\omega=1 \text{ sec}^{-1}$ (1 ἀκτίνιον κατὰ sec), $E=490,5 \text{ gr}^* \cdot \text{cm}$.

170. Ἀεροπλάνον ἵπταται ὀριζοντιῶς εἰς ὕψος $h=1960$ m καὶ μὲ σταθερὰν ταχύτητα $v=360$ Km/h.

Ζητεῖται: Ἐάν εἰς στιγμὴν τινα ἀφίση μίαν βόμβαν νὰ πέσῃ εἰς ποῖον σημεῖον αὐτὴ θὰ εὔρη τὸ ἔδαφος (x) ἀπὸ τοῦ ποδὸς τῆς καθέτου τῆς διερχομένης ἐκ τοῦ ἀεροπλάνου τὴν στιγμὴν ἐγκαταλείψεως τῆς βόμβας ($g=9,8 \text{ m/sec}^2$).

Λύσις: $x=2$ Km.

171. Ἐπὶ εὐπαθοῦς ζυγοῦ, συνολικοῦ βάρους τῶν κινητῶν τμημάτων του $B=100 \text{ gr}^*$, κέντρου βάρους εἰς ἀπόστασιν $h=4$ cm ἀπὸ τοῦ ὑπομοχλίου, μήκους ἐκάστης φάλαγγος $\lambda=40$ cm, τίθεται πρὸς ζύγισιν μικρὸν βάρους β .

Ζητεῖται: Ποία θὰ εἶναι ἡ ἐλαχίστη τιμὴ τοῦ β , ὥστε τοῦτο νὰ δύναται νὰ προσδιορισθῇ διὰ τοῦ ζυγοῦ μὲ ἀπόκλισιν ἀντιστοιχοῦσαν εἰς γωνίαν ἔχουσαν $\epsilon\varphi\varphi=0,0035$.

Λύσις: $\beta=0,035 \text{ gr}^*$.

172. Μεταλλικὴ λεία στέγη οἰκήματος παρουσιάζει κλίσιν, ὡς πρὸς τὸ ὀριζόντιον ἐπίπεδον, $\varphi=45^\circ$. Τὸ ἀνώτατον σημεῖον τῆς ἀπέχει τοῦ ἔδαφους κατὰ $h_1=15$ m, τὸ δὲ κατώτατον κατὰ $h_2=10$ m.

Ζητεῖται: Ἐάν ἀφεθῇ ἐκ τοῦ ἀνωτάτου σημείου νὰ ὀλισθήσῃ ἐπὶ τῆς στέγης σώμα τι ἄνευ τριβῆς μὲ ποίαν ταχύτητα (v) θὰ φθάσῃ τοῦτο εἰς τὸ ἔδαφος ὡς καὶ ποῖαι θὰ εἶναι αἱ συνιστώσαι τῆς ταχύτητος ταύτης κατὰ τὴν κάθετον (v_y) καὶ τὴν ὀριζοντίαν διεύθυνσιν (v_x), διὰ $g=9,8 \text{ m/sec}^2$.

Λύσις: $v=16,8 \text{ m/sec}$, $v_y=15,65 \text{ m/sec}$, $v_x=7 \text{ m/sec}$.

173. Τροχὸς περιστρέφεται μὲ σταθερὰν γωνιώδη ταχύτητα $\omega_1=320 \text{ sec}^{-1}$. Εἰς τινα στιγμὴν ἐνεργεῖ ἐπ' αὐτοῦ ζεῦγος δυνάμεων ροπῆς $P=100$ CGS ὅπερ, ἐντὸς χρόνου $t=36$ sec, μειώνει τὴν γωνιώδη ταχύτητα εἰς $\omega_2=318 \text{ sec}^{-1}$.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ ροπὴ ἀδρανείας (K) τοῦ τροχοῦ εἰς μονάδας CGS.

Λύσις: $K=1800 \text{ gr} \cdot \text{cm}^2$.

174. Μαθηματικὸν ἔκκρεμές, περιόδου $T=6,28 \text{ sec}$ ἀφίεται ἔκ τινος θέσεως, σχηματιζούσης γωνίαν $\varphi=60^\circ$ μετὰ τὴν κατακόρυφον τῆς ἰσορροπίας.

Ζητεῖται: Ποίαν ταχύτητα γραμμικὴν (v) θὰ παρουσιάσῃ τὸ ἄκρον του διερχόμενον διὰ τῆς θέσεως τῆς ἰσορροπίας.

Λύσις: $v=9,81 \text{ cm/sec}$.

175. Κινητὸν ὀλισθαίνει ἐπὶ κεκλιμένου ἐπιπέδου γωνίας κλίσεως $\varphi=30^\circ$. Ἀφοῦ διανύσῃ ἐπ' αὐτοῦ διάστημα $s=39,2 \text{ m}$ ἐγκαταλείπει τὸ ἐπίπεδον καὶ συνεχίζει τὴν κίνησιν ἐπὶ ὀριζοντίου ἐπιπέδου παρουσιάζοντος ὡς πρὸς τὸ κινητὸν συντελεστὴν τριβῆς $\mu = \sqrt{2}$ ($g=9,8 \text{ m/sec}^2$).

Ζητεῖται: Μετὰ πόσον χρόνον τὸ κινητὸν θὰ ἠρεμήσῃ (t) ἀπὸ τὴν ἀρχὴν τῆς κινήσεώς του, ὡς καὶ πόσον διάστημα (h) θὰ διανύσῃ ὀριζοντίως.

Λύσις: $t=5 \text{ sec}$, $h=13,82 \text{ m}$.

176. Ἐπὶ κατακόρυφου τροχοῦ ροπῆς ἀδρανείας $K=7 \text{ Kg}\cdot\text{m}^2$, στρεφομένου περὶ τὸ κέντρον του, ἐνεργεῖ δύναμις σταθερὰ ἐντάσεως $F=0,21 \text{ Kg}^*$ ἐφαπτομενικῶς πρὸς τὴν περιφέρειάν του, ἀκτίνος $R=2 \text{ m}$.

Ζητεῖται: Πόσον χρόνον (t) πρέπει νὰ ἐνεργήσῃ ἡ δύναμις ἐπὶ τοῦ ἀρχικῶς ἠρεμοῦντος τροχοῦ, ὥστε οὗτος ν' ἀποκτήσῃ γωνιώδη ταχύτητα $\omega=1,962 \text{ sec}^{-1}$, ὡς καὶ πόσον ἔργον (W) θὰ καταναλωθῇ διὰ τὴν ἐπίτευξιν τῆς ταχύτητος ταύτης.

Λύσις: $t=3,33 \text{ sec}$, $W=1,3734 \text{ Kg}^*\cdot\text{m}$.

177. Κινητὸν σῶμα, μάζης $m=5 \text{ gr}$ ἐνῶ παρουσιάζει σταθεράν, κατὰ τὸ μέτρον καὶ φοράν, ταχύτητα $v_0=10 \text{ cm/sec}$, δέχεται ἀποτόμως τὴν ἐπίδρασιν δυνάμεως $F=20\sqrt{2} \text{ dyn}$, σχηματιζούσης συνεχῶς, μετὰ τὴν τροχίαν του, γωνίαν $\varphi=45^\circ$.

Ζητεῖται: Ποία θὰ εἶναι ἡ ἀκτὶς περιστροφῆς τοῦ σώματος (R) καὶ ποία ἡ ἐπιτροχίος γραμμικὴ ταχύτης του (v) μετὰ πάροδον χρόνου $t=1/4 \text{ sec}$, ἀπὸ τῆς ἀρχῆς τῆς ἐνεργείας τῆς δυνάμεως.

Λύσις: $R=25 \text{ cm}$, $v=11 \text{ cm/sec}$.

178. Σῶμά τι πίπτει ἔκ τινος ὕψους $h=4,9 \text{ m}$ εἰς σημεῖον κεκλιμένου ἐπιπέδου κλίσεως $\varphi=45^\circ$.

Ζητεῖται: Ποία θὰ εἶναι ἡ ταχύτης (v) μετ' ἧς τὸ σῶμα, ἀνακλώμενον θὰ ἐγκαταλύσῃ τὸ ἐπίπεδον, ὑποτιθεμένου ὅτι κατὰ τὴν κρούσιν χάνονται τὰ $5/6$ τῆς κηθείσεως κατὰ τὴν πῶσιν ἐνεργείας, ὡς καὶ ποία ἡ διείθυσις (θ) τῆς ταχύτητος ταύτης μετὰ τὴν κατακόρυφον.

Λύσις: $v=6,53 \text{ m/sec}$, $\theta=90^\circ$.

179. Σώμα κινείται, ὀλισθαίνον, ἐπὶ ἀνωφερικῆς ὁδοῦ, κλίσεως $\varphi=30^\circ$ μὲ ταχύτητα σταθεράν. Δίδεται ὁ συντελεστὴς τριβῆς μεταξὺ αὐτοῦ καὶ τοῦ κεκλιμένου ἐπιπέδου $\mu = \frac{1}{2\sqrt{3}}$,

καὶ ἡ μᾶζα τοῦ σώματος $m=204$ gr.

Ζητεῖται: Νὰ εὑρεθῇ ἡ τιμὴ τῆς δυνάμεως (F) ἣτις, ὠθοῦσα τὸ σῶμα ἐκ τῶν κάτω μὲ διεύθυνσιν τὴν τοῦ ἐπιπέδου, θὰ διατηρῇ σταθεράν τὴν ἀνοδικὴν κίνησιν ἀπαξ τὸ σῶμα ἀποκτήσῃ ταχύτητά τινα.

Λύσις: $F=153$ gr*.

180. Ἐλαστικὴ σφαῖρα, πίπτουσα ἐξ ὕψους τινος $h_1=60$ cm ἐπὶ ὀριζοντίου ἐπιπέδου, μετὰ τὴν πρώτην κρούσιν ἀνέρχεται εἰς ὕψος $h_2=24$ cm.

Ζητεῖται: Ποία ἡ ἀπώλεια (n) τῆς κινητικῆς ἐνεργείας τῆς.

Λύσις: $n=60\%$.

ΓΕΝΙΚΑΙ ΑΣΚΗΣΕΙΣ ΜΗΧΑΝΙΚΗΣ

181. Εἰς ἀνθαίρετον σύστημα διαστάσεων, λαμβάνονται ὡς θεμελειώδεις διαστάσεις αἱ τοῦ ἔργου (W), τοῦ μήκους (L) καὶ τῆς ἐπιταχύνσεως (G).

Ζητεῖται: Νὰ εὑρεθοῦν εἰς τὸ σύστημα τοῦτο (W, L, G) αἱ διαστάσεις: I. τῆς ταχύτητος, II. τῆς μᾶζης, III. τῆς δυνάμεως, IV. τοῦ χρόνου.

Λύσις: Διὰ τὰς διαστάσεις τῆς ταχύτητος (v) ἔχομεν, ἐκ τῶν γνωστῶν τύπων:

$$v = \gamma t \quad (1)$$

$$S = \frac{1}{2} \gamma t^2 \quad (2)$$

τὸν
$$S = \frac{v^2}{2\gamma}$$

ἐξ οὗ
$$v = \sqrt{2S\gamma}$$

$$[v] = [S^{\frac{1}{2}}] [\gamma^{\frac{1}{2}}]$$

$$[v] = L^{\frac{1}{2}} G^{\frac{1}{2}}$$

Διὰ τὴν μάζαν (m) ἔχομεν, ἐκ τοῦ τύπου τοῦ ἔργου

$$W = F \cdot S$$

τὸν

$$F = \frac{W}{S} \quad (3)$$

καὶ ἐκ τοῦ τελευταίου τούτου καὶ τοῦ

$$m = \frac{F}{\gamma}$$

τελικῶς

$$m = \frac{W}{S\gamma}$$

$$[m] = \frac{W}{L\gamma}$$

$$\boxed{[m] = WL^{-1}G^{-1}}$$

Διὰ τὴν δύναμιν, ἐκ τοῦ ἀνωτέρω τύπου (3) ἔχομεν

$$[F] = \frac{W}{L}$$

$$\boxed{[F] = WL^{-1}}$$

Διὰ δὲ τὸν χρόνον (t) λαμβάνομεν τελικῶς τὸν τύπον

$$S = \frac{1}{2} \gamma t^2$$

ἐξ οὗ

$$t = \sqrt{\frac{2S}{\gamma}}$$

$$[t] = \frac{[S^{\frac{1}{2}}]}{[\gamma^{\frac{1}{2}}]}$$

$$\boxed{[t] = L^{\frac{1}{2}}G^{-\frac{1}{2}}}$$

182. Δίδεται ἀνθαίρετον σύστημα μὲ θεμελιώδεις διαστάσεις τὰς τῆς δράσεως (D), τῆς ἰσχύος (J) καὶ τῆς ἐπιταχύνσεως (G).

Ζητείται: Ποῖαι θὰ εἶναι αἱ διαστάσεις: I. τοῦ χρόνου (t), II. τοῦ ἔργου (W), III. τοῦ διαστήματος (S) καὶ IV. τῆς ταχύτητος (v).

Λύσις: Ἐστω d ἡ δρᾶσις συστήματός τινος, αὕτη θὰ εἶναι

$$d = W \cdot t \quad (1)$$

ὅπου W εἶναι

$$W = J \cdot t \quad (2)$$

Ἐκ τῶν (1) καὶ (2) ἔχομεν τότε:

$$\frac{d}{t} = Jt$$

$$t^2 = \frac{d}{J}$$

$$[t] = \left[\sqrt{\frac{d}{J}} \right]$$

$$[t] = D^{\frac{1}{2}} J^{-\frac{1}{2}}$$

Διὰ τὸ ἔργον W ἔχομεν:

$$W = \frac{d}{t}$$

$$[W] = \frac{D}{[t]}$$

$$[W] = \frac{D}{D^{\frac{1}{2}} J^{-\frac{1}{2}}}$$

$$[W] = D^{\frac{1}{2}} J^{\frac{1}{2}}$$

Διὰ τὸ διάστημα:

$$S = \frac{1}{2} vt^2$$

ἔξ οὗ

$$[S] = G \cdot [t]^2$$

$$[S] = G [D^{\frac{1}{2}} J^{-\frac{1}{2}}]^2$$

$$[S] = DJ^{-1}G$$

Τελικῶς δέ, διὰ τὴν ταχύτητα ἔχομεν :

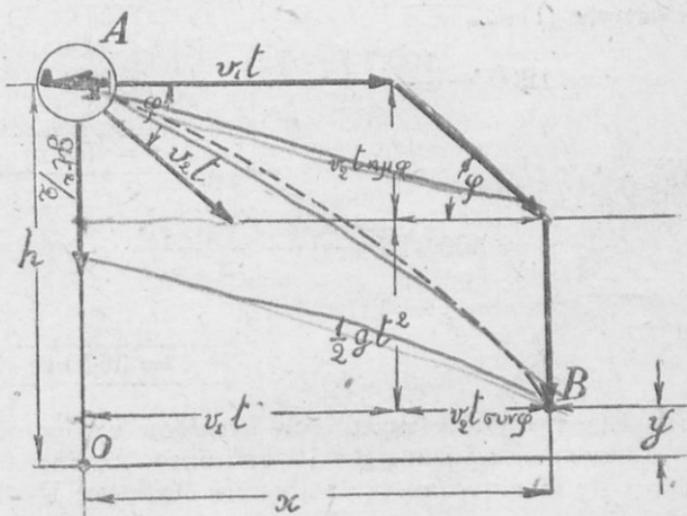
$$v = \gamma t$$

ἔξ οὗ :

$$[v] = G [t]$$

$$[v] = D^{\frac{1}{2}} J^{-\frac{1}{2}} G$$

183. Ἀεροπλάνον ἰπτάμενον εἰς σταθερὸν ὕψος $H=1200$ m. κινεῖται μὲ σταθερὰν ταχύτητα $v_1=300$ m/sec, ὅτε ρίπεται ἔξ αὐτοῦ πύραυλος μὲ σχετικὴν ταχύτητα $v_2=100$ m/sec ὑπὸ γωνίαν $\varphi=45^\circ$ ὡς πρὸς τὴν τροχίαν κινήσεως τοῦ ἀεροπλάνου (ἴδ. σχ. 32, θέσις Α).



Σχ. 32

Ζητεῖται: Νὰ εὑρεθῇ εἰς ποῖον ὕψος (y) καὶ ποῖον μῆκος (x), ἀπὸ τοῦ ποδὸς τῆς καθέτου κατὰ τὴν ρίψιν, θὰ ἐκτραγῇ ὁ πύραυλος, ἂν εἶναι ἐγκαιροφλεγῆς μὲ χρόνον ἐκρήξεως $t=7\sqrt{2}$ sec ἀπὸ τῆς ἐκσφενδονίσεως ($g=9$ m/sec²).

Λύσις: Ἡ κίνησις τοῦ πυραύλου θὰ εἶναι συνισταμένη τριῶν κινήσεων, ἦτοι :

- Μιᾶς ὁριζοντίου μὲ σταθερὰν ταχύτητα v_1 .
- Μιᾶς κατακορύφου μὲ ἐπιτάχυνσιν g .
- Μιᾶς ὑπὸ γωνίαν φ μὲ σταθερὰν ταχύτητα v_2 .

Ὡς ἐκ τούτου (ὡς εἰς τὸ σχῆμα 32 φαίνεται) θεωροῦντες ἂν

τιστοίχως S_1 , S_2 και S_g τὰ διαστήματα τῶν κινήσεων μὲ ταχύτητας v_1 , v_2 καὶ τῆς μὲ g , ἔχομεν :

$$S_1 = v_1 t$$

$$S_2 = v_2 t$$

$$S_g = \frac{1}{2} g t^2$$

ὁπότε εἶναι :

$$y = h - v_2 t \eta \mu \varphi - \frac{1}{2} g t^2 \quad (1)$$

$$x = v_1 t + v_2 t \sigma \upsilon \nu \varphi \quad (2)$$

καί, ἔκ μὲν τῆς (1) :

$$y = 1200 - \frac{100.7 \sqrt{2} \cdot \sqrt{2}}{2} - \frac{1}{2} 9.49.2$$

$$\boxed{y = 59 \text{ m}}$$

ἔκ δὲ τῆς (2) :

$$x = 300.7 \sqrt{2} + \frac{100.7 \sqrt{2} \cdot \sqrt{2}}{2}$$

$$x = 2970 + 700$$

$$\boxed{x = 3670 \text{ m}}$$

184. Εἰς τὴν βᾶσιν κεκλιμένου ἐπιπέδου γωνίας κλίσεως $\varphi=30^\circ$ τίθεται σῶμα βάρους $B=10 \text{ gr}^*$, ὅπερ, ἔκ τῆς ἠρεμίας του τίθεται εἰς κίνησιν ὑπὸ τὴν ἐπίδρασιν δυνάμεως $F=10 \text{ gr}^*$ ἥτις ὠθεῖ τοῦτο μέχρι τῆς κορυφῆς ἐπὶ διάστημά τι $S=981 \text{ cm}$.

Ζητεῖται: I. Ποία θὰ εἶναι ἡ ταχύτης τοῦ σώματος (v) εἰς τὴν κορυφὴν τοῦ ἐπιπέδου. II. Ποία ἡ μέγιστη ἀπόστασις (x) εἰς ἣν τὸ σῶμα θὰ συναντήσῃ τὸ ὀριζόντιον ἐπίπεδον τῆς βάσεως πέραν τοῦ ποδὸς τῆς καθέτου τοῦ ἀνωτάτου σημείου τοῦ κεκλιμένου ἐπιπέδου. III. Ποῖον τὸ μέγιστον ὕψος (y) εἰς ὃ θὰ φθάσῃ τὸ σῶμα, ἀπὸ τοῦ ἐπιπέδου βάσεως.

Λύσις: Ἡ δύναμις F , ὁμοῦ μετὰ τῆς συνιστώσης τοῦ βάρους B κατὰ τὴν φορὰν τῆς κινήσεως τοῦ σώματος, δίδουν εἰς τοῦτο ἐπιτάχυνσιν :

$$γ = \frac{F - B \eta \mu \varphi}{m}$$

ὅπου m ἡ μᾶζα ἡ ἀντιστοιχοῦσα εἰς τὸ βάρος B .

Ὡς ἐκ τούτου τὸ σῶμα, ὑπὸ τὴν ἐπίδρασιν τῆς ἐπιταχύνσεως ταύτης, θὰ παρουσιάζῃ (μετὰ διάστημα S) ταχύτητα :

$$v = \sqrt{2\gamma S} \quad (1)$$

Πρὸς εὐρεσιν τοῦ μεγίστου ὕψους (y) λαμβάνομεν τὴν κατακόρυφον συνιστώσαν τῆς ταχύτητος ταύτης (v_y) ἣτις θὰ εἶναι :

$$v_y = v \cdot \eta\mu\varphi$$

$$v_y = \sqrt{2\gamma S} \cdot \eta\mu\varphi \quad (2)$$

ὁπότε τὸ μέγιστον ὕψος y θὰ εἶναι

$$y = \frac{v_y^2}{2g} + S \eta\mu\varphi \quad (3)$$

τὸ δὲ μῆκος x εὐρίσκομεν ὡς κάτωθι :

Ὑπολογίζομεν τὸν χρόνον t , ὃν χρειάζεται τὸ σῶμα διὰ νὰ πέσῃ εἰς τὸ ὀριζόντιον ἐπίπεδον, ἐκ τοῦ τύπου :

$$- S \eta\mu\varphi = v_y t - \frac{1}{2} g t^2$$

ὃν θέτομεν εἰς τὴν ἑξίσωσιν :

$$x = v_x \cdot t$$

ὅπου $v_x = v \sigma\upsilon\mu\varphi$, ὁπότε :

$$x = \sqrt{2\gamma S} \cdot \sigma\upsilon\mu\varphi \cdot t \quad (4)$$

Εὐρίσκομεν τότε, δι' ἀντικαταστάσεων τῶν τιμῶν τῶν S , F κλπ. :

I) Ἐκ τῆς (1) :

$$v = 981 \text{ cm/sec}$$

II) Ἐκ τῶν (2), (3) καὶ τῆς τιμῆς τῆς v :

$$y = 613,12 \text{ cm}$$

III) Ἐκ τῆς (4) καὶ τῆς τιμῆς τοῦ t :

$$x = 1373 \text{ cm}$$

185. Σῶμά τι βάρους $B=5 \text{ Kg}^*$ πίπτει ἐξ ὕψους τινος $h_1=90 \text{ cm}$ ἐπὶ ὀριζοντίου ἐπιπέδου, ὁπότε μετὰ τὴν κρούσιν ἀνέρχεται εἰς νέον ὕψος $h_2=15 \text{ cm}$.

Ζητεῖται: Ὑποτιθεμένου ὅτι ἡ ἀπώλεια ἐνεργείας λαμβάνει χώραν κατὰ τὴν κρούσιν, νὰ εὐρεθῇ πόση θὰ εἶναι αὕτη εἰς μοῦνδες Joule.

Λύσις: Ἡ πρὸ τῆς κρούσεως ἐνέργεια εἶναι

$$W_1 = Bh_1 \quad (1)$$

ἢ ἐναπομένουσα μετὰ τὴν κρούσιν:

$$W_2 = Bh_2$$

ὁπότε ἡ ἀπωλεσθεῖσα (W) θὰ εἶναι

$$W = Bh_1 - Bh_2$$

$$W = B(h_1 - h_2)$$

ὁπότε

$$W = 5.75 \text{ Kg}^* \cdot \text{cm}$$

$$W = \frac{5.75 \cdot 981}{10^4} \text{ Joule}$$

$$\boxed{W = 36,79 \text{ Joule}}$$

186. Κινητὸν ἀναχωρεῖ ἐκ τινος σημείου μὲ ἐπιτάχυνσιν γ , ἄνευ ἀρχικῆς ταχύτητος, ἀκολουθεῖ δὲ τροχίαν εὐθεῖαν.

Δεύτερον κινητὸν ἀναχωρεῖ ἐκ τοῦ αὐτοῦ σημείου μετὰ πάροdon χρόνου θ , μὲ τὴν αὐτὴν ἐπιτάχυνσιν καὶ πρὸς τὴν αὐτὴν φορὰν καὶ διεύθυνσιν.

Ζητεῖται: Ποία θὰ εἶναι ἡ σχετικὴ κίνησις τοῦ ἑνὸς ὡς πρὸς τὸ ἄλλο.

Λύσις: Ἐστω ὅτι τὸ δεύτερον κινητὸν, ἀναχωρῆσαν ἐκ τῆς ἠρεμίας του, ἐκινήθη ἐπὶ χρόνον t . Ἡ εἰς τοῦτον ἀντιστοιχοῦσα ταχύτης του θὰ εἶναι προφανῶς:

$$v = \gamma t$$

Τὴν αὐτὴν ὅμως στιγμὴν τὸ πρῶτον κινητὸν, κινήθην κατὰ $t + \theta$ χρόνον θὰ παρουσιάξῃ ταχύτητα

$$v' = \gamma(t + \theta)$$

τῆς αὐτῆς ὡς πρὸς τὴν τῆς v φορᾶς.

Ὡς ἐκ τούτου ἡ σχετικὴ ταχύτης τοῦ πρῶτου κινητοῦ ὡς πρὸς τὸ δεύτερον, εἰς τινὰ στιγμὴν t , θὰ εἶναι

$$u = v' - v$$

$$u = \gamma t + \gamma \theta - \gamma t$$

$$\boxed{u = \gamma \theta}$$

Ἐξ αὐτοῦ ὅμως ἐξάγομεν ὅτι ἡ ταχύτης αὕτη (u) εἶναι ἀνεξάρτητος τοῦ χρόνου t , ἥτοι εἶναι σταθερά, ὅπερ σημαίνει ὅτι

ἡ κίνησις τοῦ ἑνὸς κινητοῦ ὡς πρὸς τὸ ἄλλο εἶναι ὁμαλὴ μὲ ταχύτητα ἐξαρτημένην μόνον ἀπὸ τὴν ἀπόλυτον ἐπιτάχυνσιν (γ) καὶ τὴν καθυστέρησιν (ϑ) τῆς ἐκκινήσεως τῶν κινητῶν.

187. Βαρὺ σῶμα μάζης m καὶ γνωστοῦ βάρους $B=12 \text{ Kg}^*$ ζυγιζόμενον διὰ δυναμομέτρου ἀκριβείας ἐντὸς ἀνεγκυστῆρος εὐρίσκεται ἔχον τιμὴν $B'=12,036 \text{ Kg}^*$.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ ἐπιτάχυνσις τοῦ ἀνεγκυστῆρος (γ) καὶ ποία ἡ φορὰ τῆς κινήσεώς του ($g=981 \text{ cm/sec}^2$).

Λύσις: Τὸ σῶμα m ὑπὸ τὴν ἐπίδρασιν τῆς δυνάμεως B' θὰ παρουσιάσῃ ἐπιτάχυνσιν ὡς πρὸς τὸν ἀνεγκυστῆρα:

$$g' \neq g$$

τιμῆς:

$$g' = \frac{B'}{m} \quad (1)$$

ἣτις ὡς σταθερὰ θὰ εἶναι:

$$g' = g + \gamma \quad (2)$$

ὅπου g ἡ τῆς βαρύτητος ὑπὸ βάρους B .

Ἐκ τῶν (1) καὶ (2) ἔχομεν τότε:

$$\frac{B'}{m} = g + \gamma$$

ἥτοι

$$\gamma = \frac{B'g}{B} - g$$

$$\boxed{\gamma = 2,943 \text{ cm/sec}^2}$$

μὲ φορὰν κινήσεως τοῦ ἀνεγκυστῆρος ἐκ τῶν κάτω.

188. Διὰ ζυγοῦ μὴ ἀκριβείας ζυγίζεται σῶμά τι ἀλληλοδιαδόχως ἐπὶ τῶν δύο δίσκων τοῦ ζυγοῦ καὶ εὐρίσκεται τὸ βάρος του, εἰς τὰς δύο περιπτώσεις, ἀντιστοίχως B_1 καὶ B_2 .

Ζητεῖται: Ποῖον εἶναι τὸ πραγματικὸν βάρος (B) τοῦ σώματος.

Λύσις: Ἡ μὴ ἀκρίβεια τοῦ ζυγοῦ, ὀφείλεται εἰς διαφορὰν τῶν φαλάγγων, αἵτινες ἔστωσαν λ_1 καὶ λ_2 . Τότε κατὰ τὰς δύο ζυγίσεις θὰ ἰσχύουν αἱ σχέσεις ροπῶν:

$$B\lambda_1 = B_1\lambda_2$$

$$B\lambda_2 = B_2\lambda_1$$

ἔξ ὧν :

$$\frac{\lambda_1}{\lambda_2} = \frac{B_1}{B}$$

$$\frac{\lambda_1}{\lambda_2} = \frac{B}{B_2}$$

καὶ

$$\frac{B_1}{B} = \frac{B}{B_2}$$

$$B^2 = B_1 B_2$$

$$B = \sqrt{B_1 B_2}$$

189. Δίδεται ἡ ἀκτίς τῆς γῆς εἰς τὸν ἰσημερινὸν ἴση μὲ $R = 6300 \text{ Km}$.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ κεντρομόλος ἐπιτάχυνσις (γ) εἰς τὸν ἰσημερινόν, ἂν ὑποτεθῇ ὅτι μία περιστροφή γίνεται εἰς χρόνον ἀκριβῶς 24 ὥρων.

Λύσις: Ἡ κεντρομόλος ἐπιτάχυνσις, ὡς ἐκ τῆς σχέσεως :

$$\gamma_{\kappa} = \frac{F_{\kappa}}{m}$$

ὅπου F_{κ} ἡ κεντρομόλος δύναμις, θὰ εἶναι :

$$\gamma_{\kappa} = \frac{4\pi^2 R}{T^2}$$

ἦτοι

$$\gamma_{\kappa} = \frac{4,3,14^2 \cdot 6300}{24^2} \frac{\text{Km}}{\text{h}^2}$$

$$\gamma_{\kappa} = \frac{4,3,14^2 \cdot 63 \cdot 63 \cdot 10^2 \cdot 10^5}{24^2 \cdot 36^2 \cdot 10^4} \frac{\text{cm}}{\text{sec}^2}$$

$$\gamma_{\kappa} = 3,33 \text{ cm/sec}^2$$

190. Ἀπὸ σημείου ἀπέχοντος $S=400 \text{ m}$ ἀπὸ τῆς βάσεως πύργου, καὶ κειμένον εἰς τὸ αὐτὸ ὀριζόντιον ἐπίπεδον, ρίπεται βλήμα μὲ κατεύθυνσιν τὴν κορυφὴν τοῦ πύργου καὶ ἀρχικὴν ταχύτητα $v_0=200 \text{ m/sec}$.

Ζητεῖται: Εἰς ποῖον ὕψος (d) κάτωθεν τῆς κορυφῆς τὸ βλήμα θὰ εὔρη τὸν πύργον ἂν οὗτος ἔχη ὕψος $h=30 \text{ m}$.

Λύσις: Ἡ ἀπόστασις S' μεταξὺ τοῦ σημείου ἐκσφενδονί-

σεως τοῦ βλήματος καὶ τῆς κορυφῆς θὰ εἶναι, ὡς ἐκ τοῦ σχηματιζομένου ὀρθογωνίου τριγώνου :

$$S' = \sqrt{S^2 + h^2} \quad (1)$$

ὁπότε θὰ ἰσχύει ἡ σχέσηεις :

$$S' = v_0 t$$

ἔξ ἧς εὐρίσκομεν :

$$t = \frac{S'}{v_0} \quad (2)$$

Ἄλλ' εἰς τὸν αὐτὸν χρόνον t τὸ σῶμα, μετέχον τῆς ἔνεκα τῆς βαρύτητος κινήσεως, θὰ διανύσῃ διάστημα d ὅπου :

$$d = \frac{1}{2} g t^2$$

ὅπου, ἐκ τῆς (2) καὶ (1), γίνεται :

$$d = \frac{g S'^2}{2 v_0^2}$$

$$d = \frac{g (S^2 + h^2)}{2 v_0^2}$$

$$d = \frac{9,81 (400^2 + 30^2) \text{ m} \cdot \text{m}^2 \cdot \text{sec}^2}{2 \cdot 200^2 \text{ sec}^2 \cdot \text{m}^2}$$

$$d = 19,73 \text{ m}$$

194. Λαμβανομένης τῆς ἑτησίας περὶ τὸν ἥλιον περιστροφῆς τῆς γῆς ὡς γενομένης εἰς χρόνον $T=365,24$ ἡμέρας, δίδεται ἡ ἔκτις τῆς ἐκλιπτικῆς (ὑποτιθεμένης περιφερείας κύκλου) ἴση μὲ $R=23440$ γῆνινας ἀκτίνας μήκους $r=6371$ Km.

Ζητεῖται: Ποῖος εἶναι ὁ λόγος τῆς μάζης τοῦ Ἡλίου πρὸς τὴν τῆς γῆς (M_H/M_G), ἂν ἡ ἐπὶ τῆς γῆνινης ἐπιφανείας τιμὴ τῆς ἐπιταχύνσεως τῆς βαρύτητος εἶναι $g=9,859 \text{ m/sec}^2$.

Λύσις: Πρὸς εὐρεσιν τοῦ λόγου M_H/M_G στηριζόμεθα εἰς τὸ ὅτι, κατὰ τὴν γῆνινην περιστροφὴν περὶ τὸν ἥλιον, ἡ ἐπὶ τῆς γῆς φυγόκεντρος φύναμις (F_φ) θὰ εἶναι ἴση, κατ' ἀπόλυτον τιμὴν, μὲ τὴν μεταξὺ ἡλίου καὶ γῆς ἔλξιν (F_N) συμφώνως πρὸς τὸν νόμον τοῦ Newton.

Ὡς ἐκ τούτου ἔχομεν, ἀφ' ἑνός :

$$F_\varphi = \frac{4\pi^2 M_G \cdot R}{T^2}$$

ἀφ' ἑτέρου :

$$F_N = \frac{kM_H \cdot M_\Gamma}{R^2}$$

ἐξ ὧν προκύπτει (διὰ $F_\phi = F_N$) :

$$\frac{4\pi^2 \cdot M_\Gamma \cdot R}{T^2} = \frac{kM_H \cdot M_\Gamma}{R^2}$$

καὶ διαιροῦντες τὴν ἐξίσωσιν διὰ r^2 :

$$\frac{4\pi^2 \cdot M_\Gamma \cdot R^3}{T^2 r^2} = \frac{kM_\Gamma M_H}{r^2} \quad (1)$$

ἀλλὰ ἐκ τῆς βαρύτητος εἶναι γνωστὸν ὅτι :

$$g = \frac{kM_\Gamma}{r^2}$$

ὡς ἐκ τούτου ἡ σχέσηις (1) γίνεται :

$$gM_H = \frac{4\pi^2 \cdot M_\Gamma \cdot R^3}{T^2 r^2}$$

καὶ ἐξ αὐτῆς ἔχομεν τὸν ζητούμενον λόγον :

$$\frac{M_H}{M_\Gamma} = \frac{4\pi^2 R^3}{gT^2 r^2}$$

ἦτοι :

$$\frac{M_H}{M_\Gamma} = \frac{4,3,14^2 \cdot 23440^3 \cdot 6371^3}{9,859 \cdot 365,25^2 \cdot 6371^2} \frac{\text{Km} \cdot \text{sec}^2}{\text{m} \cdot \text{ἡμερ}^2}$$

$$\frac{M_H}{M_\Gamma} = \frac{4,23440^3 \cdot 6371 \cdot 10^3}{365,25 \cdot 86400^2} \frac{\text{m} \cdot \text{sec}^2}{\text{m} \cdot \text{sec}^2}$$

καὶ τελικῶς :

$$\boxed{\frac{M_H}{M_\Gamma} \approx 330600}$$

192. Σῶμα ρίπτεται κατακορῦφως πρὸς τὰ ἄνω με ἀρχικὴν ταχύτητα v_0 . Μετὰ χρόνον θ δεῦτερον σῶμα ρίπτεται κατὰ τὴν αὐτὴν διεύθυνσιν καὶ φορὰν με ταχύτητα v_0' .

Ζητεῖται : Πόια θὰ εἶναι ἡ σχετικὴ κίνησις τῶν δύο κινήτων, ἦτοι ἡ σχετικὴ ταχύτης των καὶ ἡ ἀπόστασις των εἰς ἕκαστον χρόνον t .

Λύσις : Ἐστω μετὰ χρόνον t , ἀπὸ τῆς ἀναχωρήσεως τοῦ πρώτου, v ἡ ἀπόλυτος ταχύτης τούτου. Αὕτη θὰ εἶναι :

$$v = v_0 - gt \quad (1)$$

ὅποτε ἡ εἰς τὸν αὐτὸν χρόνον ταχύτης v' τοῦ δευτέρου, ἀναχωρήσαντος μετὰ χρόνον θ , θὰ εἶναι :

$$v' = v_0' - g(t - \theta) \quad (2)$$

ὅποτε ἡ σχετικὴ ταχύτης u θὰ εἶναι :

$$u = v - v' \quad (3)$$

καθ' ὅσον εἰς τὴν ἀρχὴν τῆς κινήσεως τῶν τὰ σώματα ὀδεύουν πρὸς τὴν αὐτὴν φορὰν.

Ἐκ τῆς (3) ἔχομεν τότε, θέτοντες τὰς τιμὰς τῶν v καὶ v' ἐκ τῶν (1) καὶ (2) :

$$u = v_0 - gt - v_0' + g(t - \theta)$$

$$u = v_0 - gt - v_0' + g\theta - g\theta$$

$$\boxed{u = v_0 - v_0' - g\theta}$$

Διὰ τὴν εἰς ἑκάστην στιγμὴν ἀπόστασιν (y) τῶν δύο κινήτων, αὕτη θὰ εἶναι ἡ διαφορὰ τῶν εἰς τὴν αὐτὴν στιγμὴν διαστημάτων :

$$y = S - S'$$

ὅπου εἶναι

$$S = v_0 t - \frac{1}{2} g t^2$$

$$S' = v_0' (t - \theta) - \frac{1}{2} g (t - \theta)^2$$

ὅποτε :

$$y = v_0 t - v_0' t + v_0' \theta - g t \theta + \frac{1}{2} g \theta^2$$

$$\boxed{y = v_0' \theta + \frac{1}{2} g \theta^2 + (v_0 - v_0' - g \theta) t}$$

193. Δίδεται ἡ ἀκτίς τῆς γῆς $R=6300$ Km.

Ζητεῖται: Πόσος θὰ ἔπρεπε νὰ ἦτο ὁ χρόνος (T) μιᾶς ἡμερησίας περιστροφῆς ὥστε τὰ σώματα, εἰς τὸν ἰσημερινόν, νὰ μὴ παρουσιάζουν βάρος.

Λύσις: Διὰ νὰ πληροῦται ἡ ζητούμενη συνθήκη πρέπει τὸ βάρος ἐκάστου σώματος (B) νὰ εἶναι ἴσον μὲ τὴν φυγόκεντρον δυνάμιν του (F), ὅπου εἶναι :

$$B = mg$$

και

$$F = \frac{4\pi^2 m R}{T^2}$$

εξ ὧν ἔχομεν :

$$mg = \frac{4\pi^2 m R}{T^2}$$

και

$$T = 2\pi \sqrt{\frac{R}{g}}$$

$$T = 6,28 \sqrt{\frac{63 \cdot 10^2 \cdot 10^3 \frac{\text{m} \cdot \text{h}^2}{\text{m}}}{9,81 \cdot 36^2 \cdot 10^4}}$$

$$T = 1,39 \text{ ὥραι}$$

194. Σῶμά τι κινούμενον μὲ σταθερὰν ταχύτητα v , γνωστήν, ὑφίσταται τὴν ἐπίδρασιν δυνάμεως F , καθέτου πρὸς τὴν τροχίαν του, ἣτις καμπυλῶνει ταύτην μὲ ἀκτίνα καμπυλότητος R .

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ μᾶζα τοῦ σώματος συναρτήσει τῶν v , F καὶ R .

Λύσις: Ἡ δύναμις F ὡς κεντρομόλος δίδει εἰς τὸ σῶμα ἐπιτάχυνσιν κεντρομόλον

$$\gamma_{\kappa} = \frac{F}{m}$$

ἴσην ἀφ' ἐτέρου μέ:

$$\gamma_{\kappa} = \frac{v^2}{R}$$

ὁπότε ἔχομεν :

$$\frac{F}{m} = \frac{v^2}{R}$$

και ἐξ αὐτοῦ

$$m = \frac{RF}{v^2}$$

195. Δίδεται μηχανὴ τοῦ Atwood μὲ γνωστὰ τὰ μεγάλα βάρη (B), τὸ πρόσθετον βᾶρος β καὶ τὴν ἐπιτάχυνσιν τοῦ ὅλου συστήματος (γ). Δίδεται ἐπίσης εἰς τὸν αὐτὸν τόπον ἔκκρεμὲς μαθηματικόν, περιόδου αἰωρήσεως $T=1 \text{ sec}$.

Ζητεῖται: Ποῖον εἶναι τὸ μῆκος (λ) τοῦ ἔκκρεμοῦς, συναρτήσει τῶν δεδομένων τῆς μηχανῆς τοῦ Atwood.

Λύσις: Ἐκ τοῦ τύπου

$$g = \frac{(2B + \beta) \gamma}{\beta}$$

εὐρίσκομεν τὴν ἐπιτάχυνσιν g τοῦ τόπου, ἣν θέτοντες εἰς τὸν τύπον:

$$T = 2\pi \sqrt{\frac{\lambda}{g}}$$

ἔχομεν τὴν σχέσιν:

$$T = 2\pi \sqrt{\frac{\lambda \cdot \beta}{(2B + \beta) \gamma}}$$

ἢν, διὰ $T=1$, λύομεν ὡς πρὸς λ καὶ ἔχομεν:

$$\lambda = \frac{(2B + \beta) \gamma}{4\pi^2 \beta}$$

196. Ἀπὸ τῆς κορυφῆς πύργου ρίπεται σῶμά τι πρὸς τὰ ἄνω μὲ ἀρχικὴν ταχύτητα v_0 .

Μετὰ πάροδον χρόνου $\theta=12$ sec ἀφίεται δεύτερον σῶμα ἐλεύθερον νὰ πέσῃ πρὸς τὰ κάτω, ὅποτε τὰ δύο σώματα συναντῶνται φθάνοντα ταυτοχρόνως εἰς τὸ ἔδαφος, μετὰ χρόνον $t=14$ sec ἀπὸ τῆς ἐκσφενδονήσεως τοῦ πρώτου.

Ζητεῖται: Ποῖον εἶναι τὸ ὕψος τοῦ πύργου h καὶ ποία ἡ ἀρχικὴ ταχύτης v_0 .

Λύσις: Τὰ σώματα θὰ διαγράψουν διαστήματα ὁμαλῶς μεταβαλλομένης κινήσεως καὶ δὴ, τὸ μὲν πρῶτον συμφώνως πρὸς τὴν σχέσιν:

$$h = -v_0 t + \frac{1}{2} g t^2 \quad (1)$$

(καθ' ὅσον τὸ h εἶναι ἀντίρροπον ὡς πρὸς τὸ v_0) τὸ δὲ δεύτερον συμφώνως πρὸς τὴν σχέσιν:

$$h = \frac{1}{2} g (t - \theta)^2 \quad (2)$$

Ἐκ τῆς (2) ἔχομεν τότε

$$h = \frac{9,8}{2} (14 - 12)^2$$

$$h = 19,6 \text{ m}$$

όποτε εκ τῆς τιμῆς ταύτης τοῦ h καὶ τῆς (1) εὐρίσκομεν :

$$v_0 = \frac{1}{2}gt - \frac{h}{t}$$

$$v_0 = \frac{1}{2}9,8 \cdot 14 - \frac{19,6}{14}$$

$$v_0 = 67,2 \text{ m/sec}$$

197. Ἐπὶ κεκλιμένου ἐπιπέδου γωνίας κλίσεως $\varphi = 30^\circ$ ὠθεῖται ἐκ τῶν κάτω πρὸς τὰ ἄνω σῶμά τι, παρουσιάζον συντελεστὴν τριβῆς μὲ τὸ ἐπίπεδον $n = \sqrt{3} \cdot 10^{-2}$.

Ζητεῖται: Μὲ ποίαν ἀρχικὴν ταχύτητα (v_0) πρέπει νὰ ἐκκινήσει τὸ σῶμα ὥστε νὰ διανύσῃ ἐπὶ τοῦ κεκλιμένου ἐπιπέδου διάστημα $S = 10,3 \text{ m}$ ($g = 10 \text{ m/sec}^2$).

Λύσις: Αἱ εἰς τὸ ἀνερχόμενον σῶμα προσδίδουσαι ἐπιβράδυνσιν δυνάμεως εἶναι :

I. Ἡ συνιστώμα (B') τοῦ βάρους B τοῦ σώματος :

$$B' = B \eta \mu \varphi \quad (1)$$

II. Ἡ τριβὴ F , συνδεδεμένη μὲ τὴν κάθετον πρὸς τὸ ἐπίπεδον συνιστῶσαν (P) τοῦ βάρους διὰ τῆς σχέσεως :

$$F = P n$$

ἦτοι, ἐφ' ὅσον εἶναι

$$P = B \sigma \upsilon \nu \varphi$$

διὰ τῆς σχέσεως :

$$F = B n \cdot \sigma \upsilon \nu \varphi \quad (2)$$

όποτε εκ τῶν (1) καὶ (2) εὐρίσκεται ἡ συνισταμένη δύναμις (Σ) ἢ προσδίδουσα τὴν ἐπιβράδυνσιν γ :

$$\Sigma = B \eta \mu \varphi + B n \cdot \sigma \upsilon \nu \varphi$$

ἔξ ἧς ἢ γ :

$$\gamma = g \eta \mu \varphi + g n \cdot \sigma \upsilon \nu \varphi$$

$$\gamma = g(\eta \mu \varphi + n \cdot \sigma \upsilon \nu \varphi) \quad (3)$$

Μὲ γνωστὴν τὴν ἐπιβράδυνσιν ταύτην εὐρίσκομεν τότε τὴν ἀρχικὴν ταχύτητα (v_0) τὴν ἀπαιτουμένην διὰ τὸ μέγιστον διάστημα S , συμφώνως πρὸς τὸν τύπον :

$$v_0 = \sqrt{2\gamma S}$$

ὅστις γίνεται, ὡς ἐκ τῆς (3) :

$$v_0 = \sqrt{2Sg(\eta\mu\varphi + \eta\sigma\upsilon\nu\varphi)}$$

$$v_0 = \sqrt{2 \cdot 10 \cdot 3 \cdot 10 \left(\frac{1}{2} + \frac{\sqrt{3} \sqrt{3}}{2 \cdot 100} \right)}$$

$$v_0 = \sqrt{\frac{2 \cdot 10 \cdot 3 \cdot 10 \cdot 103}{200}}$$

$$v_0 = \sqrt{\frac{103^2}{100}}$$

$$v_0 = 10,3 \text{ m/sec}$$

198. Εἰς τὰ ἄκρα ράβδου ὀριζοντίως περιστρεφομένης, ἄνευ τριβῆς, εὐρίσκονται συνδεδεμένα δύο μᾶζαι ὅμοιαι m εἰς ἀπόστασιν $R_1 = 120 \text{ cm}$ ἀπὸ τοῦ κέντρου, τὸ δὲ ὅλον σύστημα περιστρέφεται μὲ γωνιώδη ταχύτητα σταθερὰν $\omega_1 = 3,1 \text{ sec}^{-1}$.

Ζητεῖται: Πόση θὰ γίνῃ ἡ γωνιώδης ταχύτης (ω_2) ἂν αἱ μᾶζαι πλησιάσουν εἰς ἀπόστασιν $R_2 = 40 \text{ cm}$.

Λύσις: Εἰς τὴν πρώτην περίπτωσιν ἡ ροπή ἄδρανεῖας (K_1) τοῦ ὅλου συστήματος εἶναι :

$$K_1 = 2mR_1^2$$

εἰς δὲ τὴν δευτέραν περίπτωσιν αὕτη γίνεται

$$K_2 = 2mR_2^2$$

Ἐξ αὐτῶν εὐρίσκομεν τὴν εἰς ἑκάστην περίπτωσιν ἀντιστοιχοῦσαν κινητικὴν ἐνέργειαν τοῦ συστήματος βάσει τοῦ τύπου

$$W = \frac{1}{2} K\omega^2$$

ὁπότε ἔχομεν :

$$W_1 = mR_1^2\omega_1^2$$

καὶ

$$W_2 = mR_2^2\omega_2^2$$

ἐπειδὴ ὅμως εἶναι :

$$W_1 = W_2$$

ἔξ αὐτῆς εὐρίσκομεν :

$$R_1^2\omega_1^2 = R_2^2\omega_2^2$$

$$R_1\omega_1 = R_2\omega_2$$

καὶ

$$\omega_2 = \frac{R_1\omega_1}{R_2}$$

$$\omega_2 = 9,3 \text{ sec}^{-1}$$

199. Δύο ζεύγη αντίρροπα ροπής αντίστοιχως $P_1 = 16,5 \text{ Kg} \cdot \text{m}$ και $P_2 = -7,5 \text{ Kg} \cdot \text{m}$ ενεργούν επί σώματος τινός προσδίδοντα εις τοῦτο περιστροφὴν περὶ ἄξονα, κάθετον πρὸς τὰ ἐπίπεδά των και κατακόρυφον, με γωνιώδη ἐπιτάχυνσιν $\omega' = 29,43 \text{ sec}^{-2}$.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ ροπή ἀδρανείας τοῦ σώματος (K).
Λύσις: Ἡ συνολικὴ ροπή τῶν ζευγῶν εἶναι

$$P = P_1 + P_2$$

ὁπότε συμφώνως πρὸς τὸν τύπον

$$\frac{P}{K} = \omega'$$

$$K = \frac{P}{\omega'}$$

$$K = \frac{P_1 + P_2}{\omega'}$$

ἔχομεν

$$K = \frac{9}{29,43} \text{ Kg} \cdot \text{m} \cdot \text{sec}^2$$

$$K = \frac{9,981}{29,43 \cdot 10^2} \text{ Kg} \cdot \text{m}^2$$

$$\boxed{K = 3 \text{ Kg} \cdot \text{m}^2}$$

200. Εἰς τὸ σῶμα τῆς αὐτῆς ὡς ἄνω ἀσκήσεως τὰ ζεύγη ενεργούν ἐπὶ χρόνον $t = 10 \text{ sec}$.

Ζητεῖται: Πόση θὰ εἶναι τότε ἡ κινητικὴ ἐνέργεια (W) τοῦ συστήματος.

Λύσις: Εἰς τὸν τύπον:

$$W = \frac{1}{2} K \omega'^2$$

θέτομεν

$$\omega = \omega' \cdot t$$

ὁπότε εὐρίσκομεν

$$W = \frac{1}{2} K \cdot \omega'^2 \cdot t^2$$

$$W = \frac{1}{2} 3,29,43^2 \cdot 10^2 \frac{\text{Kg} \cdot \text{m}^2 \cdot \text{sec}^2}{\text{sec}^4}$$

$$W = \frac{3,29,43^2 \cdot 10^4}{2,981} \text{ Kg} \cdot \text{m}^2$$

$$\boxed{W = 13243,5 \text{ Kg} \cdot \text{m}^2}$$

ΑΣΚΗΣΕΙΣ ΠΡΟΣ ΛΥΣΙΝ

201. Σώμα τι, αναχωρούν εκ τῆς ἠρεμίας, ὑφίσταται ἐπὶ χρόνον τινα $t=5$ sec τὴν ἐπίδρασιν ἐπιταχύνσεως γ , ἣτις παύει νὰ ἐνεργῇ ἐπ' αὐτοῦ μετὰ τὸ τέλος τοῦ 5ου sec, ὅποτε τὸ σῶμα εἰς τὰ ἐπόμενα 18 sec διανύει διάστημά τι $S_2=450$ m.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ ἐπιτάχυνσις (γ) καὶ ποῖον τὸ κατὰ πρῶτα 5 sec διανυθὲν διάστημα (S_1).

Λύσις: $\gamma=5$ m/sec², $S_1=62,5$ m.

202. Ράβδος ἐλαστικὴ AB κινεῖται οὕτως ὥστε τὰ δύο ἄκρα αὐτῆς νὰ διαγράφουν εὐθείας παραλλήλους, μὲ ταχύτητας ἀντιστοίχους v_α καὶ v_β .

Ζητεῖται: Ποία θὰ εἶναι ἡ εἰς χρόνον t ταχύτης (v) τοῦ ἐκάστοτε μέσου τῆς AB.

Λύσις: $v = \frac{1}{2} (v_\alpha + v_\beta) t$

203. Ἐπὶ κεκλιμένου ἐπιπέδου σταθεροῦ μήκους κυλίνεται σῶμά τι.

Ζητεῖται: Ποία πρέπει νὰ εἶναι ἡ γωνία κλίσεώς του (φ) ὥστε ὁ χρόνος (t), ὃν ἀπαιτεῖ τὸ σῶμα διὰ νὰ μεταβῇ ἐκ τῆς μιᾶς εἰς τὴν ἄλλην ἄκρην τοῦ ἐπιπέδου, γίνῃ ἐλάχιστος.

Λύσις: $\varphi = \frac{\pi}{8}$.

204. Δίδεται ἡ εἰς τινα τόπον ἀκτίς τῆς γῆς R καὶ ἡ ἐπιτάχυνσις τῆς βαρύτητος g .

Ζητεῖται: Ποία θὰ εἶναι ἡ ἐπιτάχυνσις τῆς βαρύτητος (g) εἰς ὕψος τι h ἀπὸ τοῦ ἐδάφους.

Λύσις: $g = \frac{gR^2}{(R + h)^2}$.

205. Ἐκ τινος σημείου ἀφίεται νὰ πέσῃ σῶμά τι ὑπὸ τὴν ἐπίδρασιν τῆς βαρύτητος. Μετὰ πάροδον χρόνου $t=3,2$ sec, ἀφίεται ἐκ τοῦ αὐτοῦ σημείου ἄλλο βαρὺ σῶμα.

Ζητεῖται: Πότε (θ), ἀπὸ τῆς ἐκκινήσεως τοῦ πρώτου, ἡ ἀπόστασις τῶν δύο κινητῶν θὰ εἶναι $h=156,8$ m ($g=9,8$ m/sec²).

Λύσις: $\theta=6,6$ sec.

206. Δίδεται ὕλικὸν στερεὸν τρίγωνον ABΓ.

Ζητεῖται: Ποῖαι πρέπει νὰ εἶναι αἱ σχέσεις τριῶν δυνάμεως (F_1, F_2, F_3), αἵτινες πρέπει νὰ ἐφαρμοσθοῦν ἐπὶ σημείων

τοῦ τριγώνου, κείμενοι εἰς τὸ ἐπίπεδον τούτου ὥστε νὰ ἰσορροποῦν ἔχουσαι τὰς διευθύνσεις :

I. Τῶν διαμέσων.

II. Τῶν ὑψῶν.

III. Τῶν διχοτόμων τῶν ἐσωτερικῶν γωνιῶν.

Λύσεις: I. $\frac{F_1}{\delta_1} = \frac{F_2}{\delta_2} = \frac{F_3}{\delta_3}$ (ὅπου δ_1, δ_2 καὶ δ_3 αἱ ἀποστάσεις τῶν κορυφῶν ἀπὸ τοῦ σημείου τομῆς τῶν διαμέσων).

$$\text{II. } \frac{F_1}{\eta\mu A} = \frac{F_2}{\eta\mu B} = \frac{F_3}{\eta\mu \Gamma}$$

$$\text{III. } \frac{F_1}{\text{συν } \frac{A}{2}} = \frac{F_2}{\text{συν } \frac{B}{2}} = \frac{F_3}{\text{συν } \frac{\Gamma}{2}}$$

207. Δύο κινητά, α καὶ β , κινουῦνται ἐπὶ εὐθειῶν παραλλήλων κατ' ἀντίθετον φοράν, τὸ μὲν ἐν μὲ ἐπιτάχυνσιν γνωστὴν γ_α τὸ δ' ἕτερον μὲ ἄγνωστον ἐπιτάχυνσιν (γ_β).

Ζητεῖται: Ποία πρέπει νὰ εἶναι ἡ ἐπιτάχυνσις αὕτη (γ_β) ὥστε ἡ εἰς ἐκάστην στιγμὴν ἐνοῦσα τὰ α καὶ β εὐθεῖα νὰ διέρχεται δι' ἐνὸς πάντοτε σημείου (Σ) ἀπέχοντος ἀπὸ μὲν τῆς τροχιᾶς τοῦ α κατὰ l_α ἀπὸ δὲ τῆς τοῦ β κατὰ l_β .

$$\text{Λύσεις: } \gamma_\beta = \gamma_\alpha \frac{l_\beta}{l_\alpha}$$

208. Σῶμα, κινούμενον ἐπὶ κεκλιμένου ἐπιπέδου, χρειάζεται, διὰ νὰ φθάσῃ εἰς τὸ ἕδαφος, διπλάσιον χρόνον ἐκείνου, ὃν θὰ ἐχρειάζετο ἐὰν ἀφίετο ἐλεύθερον ἐκ τοῦ αὐτοῦ ὕψους.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ κλίσις τοῦ ἐπιπέδου.

Λύσεις: $\varphi = 30^\circ$.

209. Δίδεται μὲ ἀκρίβειαν ἡ ἐπιτάχυνσις τῆς βαρύτητος $g = 981 \text{ cm/sec}^2$, ἡ περίμετρος τῆς γῆς $\Pi = 40000 \text{ Km}$, ὡς καὶ ἡ πυκνότης τῆς $d = 5,5 \text{ gr/cm}^3$.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ σταθερὰ k τῆς παγκοσμίας ἑλξεως.

Λύσεις: $k = 67 \cdot 10^{-9} \text{ cm}^3/\text{gr} \cdot \text{sec}^2$.

210. Δίδεται ὁμογενὲς σῶμα, ἀμελητέου πάχους καὶ ἡμικυκλικοῦ σχήματος.

Ζητεῖται: Ποία θὰ εἶναι ἡ ἀπὸ τοῦ κέντρου τοῦ ἀντιστοιχοῦντος κύκλου ἀπόστασις (d) τοῦ κέντρου βάρους.

Λύσεις: $d = \frac{4R}{3\pi}$ (ὅπου R ἡ ἀκτίς τοῦ κύκλου).

211. Δύο σώματα ρίπτονται ἀλληλοδιαδόχως πρὸς τὰ ἄνω τὸ μὲν ἐν μὲ ἀρχικὴν ταχύτητα $v_0=60$ m/sec τὸ δ' ἕτερον μὲ ταχύτητα v_0' , μετὰ χρόνον $\theta=2$ sec.

Ζητεῖται: Ποία πρέπει νὰ εἶναι ἡ ταχύτης v_0' ὥστε τὰ δύο σώματα νὰ εὐρίσκωνται εἰς τὸ αὐτὸ ὕψος h μετὰ πάροδον χρόνου $t=4$ sec ἀπὸ τῆς ἐκσφενδονήσεως τοῦ πρώτου ($g=9,8$ m/sec²).

Λύσις: $v_0'=90,6$ m/sec.

212. Εἰς τὴν αὐτὴν, ὡς εἰς τὴν προηγουμένην ἀσκησιν, κίνησιν δίδονται τὰ αὐτὰ στοιχεῖα, πλὴν τῆς ταχύτητος v_0' .

Ζητεῖται: Νὰ εὐρεθοῦν αἱ κατὰ τὴν στιγμὴν τῆς συναντήσεως ταχύτητες τῶν δύο κινητῶν (v καὶ v').

Λύσις: $v=20,8$ m/sec, $v'=71$ m/sec.

213. Ἡ παγκοσμία σταθερὰ τοῦ Newton λαμβάνεται ἔχουσα, εἰς τὸ σύστημα C.G.S., τιμὴν $k=67 \cdot 10^{-9}$ gr⁻¹.cm³.sec⁻².

Ζητεῖται: Ποία θὰ εἶναι ἡ τιμὴ τῆς σταθερᾶς ταύτης εἰς τὸ μετρικὸν σύστημα, ἔχον θεμελιώδεις μονάδας τὰς: Kg*, m, sec.

Λύσις: $k=6,57 \cdot 10^{-10}$ m⁴/Kg*sec⁴.

214. Σῶμα μάζης $m=70$ gr κινεῖται εὐθυγράμμως μὲ σταθερὰν ταχύτητα $v_0=11$ cm/sec, ὅτε ἐνεργεῖ ἐπ' αὐτοῦ δύναμις $F=1400$ dynes ὑπὸ γωνίαν $\varphi=30^\circ$ μὲ τὴν φορὰν τῆς κινήσεως τοῦ σώματος.

Ζητεῖται: Ποία θὰ εἶναι ἡ κατὰ τὴν στιγμὴν τῆς ἐνεργείας τῆς δυνάμεως κεντρομόλος ἐπιτάχυνσις (γ_x) τοῦ κινητοῦ, ποία ἡ ἐπιτρόχιος ἐπιτάχυνσις του (γ_e) καὶ ποία ἡ ἀκτὴς καμπυλότητος (R) κατὰ τὴν αὐτὴν στιγμὴν.

Λύσις: $\gamma_x = 10$ cm/sec², $\gamma_e = 10\sqrt{3}$ cm/sec², $R=12,1$ cm.

215. Σιδηροδρομικὸς συρμὸς, συνολικῆς μάζης $M=216$ Τonn, ἀναχωρεῖ ἐκ τῆς ἡρεμίας, ὀριζοντίως κινούμενος, ὑπὸ τὴν ἐπίδρασιν σταθερᾶς δυνάμεως (F) διευθύνσεως καὶ φορᾶς συμπιπτοῦσῶν πρὸς τὰς τῆς κινήσεως.

Ζητεῖται: Πόση πρέπει νὰ εἶναι ἡ δύναμις αὕτη (F) ἵνα ὁ συρμὸς ἀποκτήσῃ ταχύτητα $v=98,1$ Km/h μετὰ πάροδον χρόνου $t=10$ min.

Λύσις: $F=1$ Τonn*.

216. Μηχανῆς τοῦ Atwood ἕκαστον ἐκ τῶν μεγάλων βαρῶν ἔχει μάζαν $M=200$ gr. Κατὰ τὴν προσθήκην μικροῦ προσθέτου βάρους (β) τὸ σύστημα ἐπιταχυνόμενον διανύει διάστημα $S=2$ m ἐντὸς τῶν πρώτων 5 sec, ὑπὸ $g=981$ cm/sec².

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ τιμὴ τοῦ προσθέτου βάρους β .

Λύσις: $\beta=6,63$ gr*.

217. Δύο σώματα αφήνεται ἕκ τινος σημείου νὰ πέσουν ἀλληλοδιαδόχως ὑπὸ τὴν ἐπίδρασιν τῆς βαρύτητος, οὕτως ὥστε τὸ δεύτερον νὰ ἐκκινήσῃ 3 sec μετὰ τὴν ἀναχώρησιν τοῦ πρώτου.

Ζητεῖται: Μετὰ πόσον χρόνον (t) ἀπὸ τῆς ἀναχωρήσεως τοῦ πρώτου θὰ ἀπέχουν τὰ δύο κινητὰ κατὰ $h=200$ m, ὡς καὶ ποῖα θὰ εἶναι τὰ ἀντίστοιχα ὑπ' αὐτῶν διανυθέντα διαστήματα (S_1 καὶ S_2).

Λύσις: $t=8,3$ sec, $S_1=337,64$ m, $S_2=137,64$ m.

118. Σῶμά τι πίπτει ἐλευθέρως ἄνευ ἀρχικῆς ταχύτητος διανύει, κατὰ τὸ τελευταῖον sec τῆς πτώσεώς του, τὸ $\frac{1}{10}$ τοῦ ὅλου ὕψους του.

Ζητεῖται: Πόσος εἶναι ὁ συνολικὸς χρόνος τῆς πτώσεως (t) καὶ ποῖον τὸ ὕψος (h) ἀπὸ τοῦ ὁποῖου ἀφίεται τὸ σῶμα.

Λύσις: $t=19,49$ sec, $h=1863,21$ m.

219. Σῶμά τι ἀφίεται νὰ πέσῃ ἕκ τινος σημείου ὑπὸ τὴν ἐπίδρασιν τῆς βαρύτητος, ὁπότε διανύει διάστημα $S=118,6$ m εἰς τὰ δύο τελευταῖα δευτερόλεπτα τῆς κινήσεώς του, φτάνει εἰς τὸ ἔδαφος.

Ζητεῖται: Ποῖον εἶναι τὸ ἀρχικὸν ὕψος (h) καὶ ποῖα ἡ ταχύτης (v) κατὰ τὸ πέρας τῆς πτώσεως.

Λύσις: $h=243,79$ m, $v=69,16$ m/sec.

220. Δίδονται δύο δυνάμεις ἐντάσεως, ἀντιστοίχως,

$$F_1 = \sqrt{3} \text{ Kg}^* \text{ καὶ } F_2 = \sqrt{2} \text{ Kg}^*$$

ἔχουσαι συνισταμένην $F=1 \text{ Kg}^*$ καὶ ἐνεργοῦσαι ἐπὶ τοῦ αὐτοῦ σημείου.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ μεταξὺ τῶν διευθύνσεων τῶν δύο τούτων δυνάμεων σχηματιζομένη γωνία (φ).

Λύσις: $\varphi=142^\circ 44' 6''$.

221. Τρεῖς δυνάμεις F_1 , F_2 , F_3 , ἐνεργοῦσαι ἐπὶ ὕψους τινος τριγώνου, ἔχουν ἐντάσεις ἀναλόγους πρὸς τὰ μήκη τῶν διαμέσων του, διευθύνσεις τῶν διαμέσων καὶ φοράς ἕκ τῶν κορυφῶν πρὸς τὰς ἐναντι πλευράς.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ μεταξὺ τούτων συνισταμένη (F).

Λύσις: $F=0$.

222. Τρεῖς δυνάμεις, F_α , F_β καὶ F_γ , ἔχουσαι ἄρθροισμα ἀριθμητικὸν $S=100 \text{ Kg}^*$ ἐνεργοῦν ἐπὶ τοῦ σημείου τομῆς τῶν ὑψῶν τριγώνου τινός, με διευθύνσεις τὰς τῶν ὑψῶν καὶ φοράς ἕκ τῶν κορυφῶν πρὸς τὰς πλευράς (α , β , γ).

Ζητεῖται: Ποῖαι εἶναι αἱ ἐντάσεις τῶν δυνάμεων (F_α ,

F_β και F_γ) ἂν αἱ πλευραὶ τοῦ τριγώνου ἔχουν μῆκος, ἀντιστοίχως $\alpha=7$ m, $\beta=10$ m, $\gamma=8$ m.

Λύσις: $F_\alpha = 28$ Kg*, $F_\beta = 40$ Kg*, $F_\gamma = 32$ Kg*.

223. Ἐκ τινος σημείου (A) ῥίπτεται βλήμα μὲ κλίσιν, ὡς πρὸς τὸ ὀριζόντιον ἐπίπεδον, $\varphi = 60^\circ$ καὶ ἀρχικὴν ταχύτητα $v_0=620$ Km/h. Ταυτοχρόνως ἐκ τοῦ αὐτοῦ σημείου (A) ἀναχωρεῖ κινητὸν μὲ σταθερὰν ταχύτητα (v), ὀριζοντίως καὶ πρὸς τὴν αὐτὴν φορὰν τῆς κινήσεως τοῦ βλήματος.

Ζητεῖται: Πόση πρέπει νὰ εἶναι ἡ ταχύτης τοῦ κινητοῦ (v) ὥστε τοῦτο νὰ βληθῆ ὑπὸ τοῦ βλήματος κατὰ τὴν πτώσιν του εἰς τὸ ὀριζόντιον ἐπίπεδον.

Λύσις: $v=310$ Km/h.

224. Σῶμά τι πίπτει ἐλευθέρως ἐξ ὑψηλοῦ πύργου διανύει τὸ διάστημα τοῦ εἰσογείου, ὕψους $S=4,9$ m, ἐντὸς χρόνου $t=0,1$ sec.

Ζητεῖται: Ποῖον εἶναι τὸ ὕψος τοῦ πύργου (h), δεδομένης τῆς ἐπιταχύνσεως τῆς βαρύτητος $g=9,8$ m/sec².

Λύσις: $h=124,96$ m.

225. Βαρὺς μεταλλικὸς τροχὸς, περιστρεφόμενος περὶ ὀριζόντιον ἄξονα, κινεῖται μὲ γωνιώδη ταχύτητα σταθερὰν $\omega=6$ sec⁻¹.

Ζητεῖται: Πόση πρέπει νὰ εἶναι ἡ ῥοπή (P) ζεύγους ὅπου πρέπει νὰ ἐφαρμοσθῆ ἵνα ὁ τροχὸς ἡρεμήσῃ ἐντὸς χρόνου $t=1$ sec, ἂν ἡ ῥοπή ἀδρανείας τούτου εἶναι $K=4,905$ Kg.m².

Λύσις: $P=3$ Kg*m.

226. Ἐπὶ τῆς κεφαλῆς σφηνός, γωνίας ἀνοίγματος $\varphi=60^\circ$, πίπτει βάρους $B=0,369$ Kg* ἐξ ὕψους τινος, ἀπὸ ταύτης, $h=1,60$ m, ὅποτε ὁ σφὴν βυθίζεται ἐντὸς ξύλου κατὰ διάστημα τι $S=4$ cm.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ ἀντίστασις (F) τοῦ ξύλου ἐπὶ ἐκάστης πλευρᾷ τοῦ σφηνός, μὴ ὑπολογιζομένης τῆς μετατροπῆς τῆς κινήτικῆς ἐνεργείας εἰς ἄλλην μορφήν πλὴν τῆς μηχανικῆς.

Λύσις: $F=14,76$ Kg*.

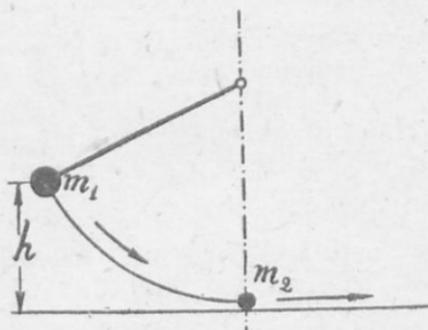
227. Ἐκ τινος σημείου (Σ) κειμένου ἐπὶ τοῦ ἐπιπέδου τυχόντος τριγώνου ΑΒΓ ἄγονται τρεῖς δυνάμεις F_1 , F_2 καὶ F_3 ἀνάλογοι πρὸς τὰ διανύσματα \overline{SA} , \overline{SB} καὶ \overline{SG} καὶ παράλληλοι καὶ ὁμόροσοι πρὸς ταῦτα.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ συνισταμένη (F) τῶν δυνάμεων τούτων καὶ ποία ἡ διεύθυνσίς της.

Λύσις: $F=3(\overline{\Sigma K})$ όπου K τὸ σημεῖον τομῆς, τῶν διαμέσων. Φορὰ τῆς F ἢ τοῦ διανύσματος $\overline{\Sigma K}$.

228. Μεταλλικὴ σφαῖρα, μάζης $m_1=12$ gr ἔξαρθαται διὰ νήματος ἐκκρεμοῦς καὶ ἀπομακρύνεται τῆς θέσεως τῆς ἰσορροπίας της, οὕτως ὥστε νὰ ἀπέχη κατὰ ὕψος $h=5$ m ἀπὸ τοῦ ὀριζοντίου ἐπιπέδου τοῦ διερχομένου διὰ τῆς κατώτατης δυνατῆς θέσεώς της. Ἀκολουθῶς ἀφίεται ἡ σφαῖρα ἐκ τῆς θέσεώς της ταύτης καί, φθάνουσα εἰς τὴν θέσιν τῆς ἰσορροπίας (ἴδ. σχ. 33) συγκρούεται μὲ ἄλλην ἡρεμοῦσαν σφαῖραν μάζης $m_2=6$ gr, ἥτις μετὰ τὴν κρούσιν ἀρχίζει νὰ κινῆται ὀριζοντίως.

Ζητεῖται: Ποῖαι θὰ εἶναι μετὰ τὴν κρούσιν αἱ ταχύτητες



Σχ. 33

τῶν δύο σφαιρῶν (v_1 καὶ v_2), ἐὰν ἡ ἐπιτάχυνσις τῆς βαρύτητος ἔχει τιμὴν $g=10$ m/sec².

Λύσις: $v_1=3,33$ m/sec, $v_2=13,34$ m/sec.

229. Ἐκκρεμές, πίπτον ἐξ ὕψους τινος $h=29,24$ cm καὶ φθάνον εἰς τὴν θέσιν τῆς ἰσορροπίας του χάνει τὸ $\frac{1}{2}$ τῆς ταχύτητός του.

Ζητεῖται: Εἰς ποῖον ὕψος (h') θὰ φθάσῃ, ἀφοῦ ὑπερβῇ τὴν θέσιν τῆς ἰσορροπίας.

Λύσις: $h'=7,31$ cm.

230. Μαθηματικὸν ἐκκρεμές, μήκους $\lambda=36,8$ cm, ἀποτελούμενον ἐκ λεπτοῦ νήματος εἰς τὸ ἄκρον τοῦ ὁποῖου ἔξαρθαται μικρὰ μάζα, ἀφίεται ἐκ τινος θέσεως σχηματίζουσας γωνίαν μὲ τὴν κατακόρυφον $\varphi=60^\circ$.

Ζητεῖται: Εἰς ποῖαν ἀπόστασιν (y) ἀπὸ τοῦ σημείου αἰωρήσεως καὶ ἐπὶ τῆς δι' αὐτοῦ διερχομένης κατακόρυφου πρέπει

νά τεθῆ ἦλος κάθετος πρὸς τὸ ἐπίπεδον αἰωρήσεως, ὥστε τὸ κάτωθι τοῦ ἦλου νῆμα τοῦ ἐκκρεμοῦς νά φθάνῃ, μετὰ τὴν διέλευσίν του διὰ τῆς κατακορύφου, μέχρις ὀριζοντίας ἀκριβῶς θέσεως.

Λύσις: $y=18,4$ cm.

231. Σιδηροδρομικῆς ἀτμαμάξης οἱ πρόσθιοι τροχοὶ ἔχουν βάρος $\beta=108$ Kg* καὶ ἀκτῖνα $r=0,90$ m, οἱ δὲ κινήτριοι τροχοὶ βάρος $B=162$ Kg* καὶ ἀκτῖνα $R=1,44$ m. Κατὰ τινά στιγμὴν τῆς κινήσεως τῆς ἀμάξης ἐφαρμόζεται ἐπὶ τοῦ ἄξονος τῶν μεγάλων τροχῶν ζεῦγος δυνάμεων, τιμῆς ἐκάστης δυνάμεως $F=12$ Kg*, ἀντιτιθεμένων εἰς τὴν κίνησιν.

Ζητεῖται: Ποίων δυνάμεων (f) ζεῦγος πρέπει νά ἐφαρμοσθῆ ἐπὶ τοῦ ἄξονος τῶν μικρῶν τροχῶν, ὥστε ὅλοι οἱ τροχοὶ νά ἠρεμήσουν ταυτοχρόνως, μὲ ἐμφάνισιν τῆς αὐτῆς ροπῆς τριβῆς, ὑποτιθεμένου ὅτι αἱ ἄξονες τῶν τροχῶν ἔχουν τὴν αὐτὴν διάμετρον.

Λύσις: $f=5$ Kg*.

232. Σῶμα μάζης $m=109$ gr περιστρέφεται, ἐπὶ ὀριζοντίου ἐπιπέδου, μὲ σταθερὰν γωνιώδη ἐπιτάχυνσιν $\omega'=1,4$ sec⁻² ἐπὶ περιφερείας κύκλου ἀκτίνος $R=90$ cm, ἀναχωροῦν ἐκ τῆς ἠρεμίας.

Ζητεῖται: Πόση θὰ εἶναι ἡ φυγόκεντρος δυνάμις του (F) μετὰ χρόνον $t=10$ sec ἀπὸ τῆς ἐκκινήσεως.

Λύσις: $F=1,96$ Kg*.

233. Σῶμά τι ὠθεῖται ἐπὶ ὀριζοντίου ἐπιπέδου μὲ ὀριζοντίαν εὐθύγραμμον κίνησιν καὶ ἀρχικὴν ταχύτητα $v_0=400$ cm/sec, μὲ συντελεστὴν τριβῆς μεταξὺ σώματος καὶ ἐπιπέδου $\eta=0,1$.

Ζητεῖται: Εἰς ποίαν ἀπόστασιν (S) ἀπὸ τοῦ σημείου ἐκκινήσεως πρέπει νά τεθῆ καθέτως πρὸς τὴν τροχίαν τοῦ σώματος, κώλυμα τοιοῦτον ὥστε, συγκρουόμενον ἐπ' αὐτοῦ τὸ σῶμα, κατὰ τελείως ἐλαστικὸν τρόπον, νά ἀνακλασθῆ καὶ νά ἠρεμήσῃ ἀκριβῶς εἰς τὸ σημεῖον ἐκ τοῦ ὁποῖου ἐξεκίνησε ($g=9,8$ m/sec²).

Λύσις: $S=4,082$ m.

234. Ἐπὶ τῆς τραπέζης σφαιριστηρίου βάλλεται ἐκ τῆς μιᾶς ἄκρας σφαῖρα μὲ ἀρχικὴν ταχύτητα $v_0=9,81$ m/sec καθέτως πρὸς τὴν ἄλλην πλευρὰν ἀπέχουσαν τῆς πρώτης κατὰ ἀπότασιν $h=2$ m.

Ζητεῖται: Πόσας φορὰς (N) ἡ σφαῖρα θὰ διανύσῃ τὸ μῆκος τῆς τραπέζης καὶ πού θὰ ἠρεμήσῃ ἂν ὁ συντελεστὴς τριβῆς μεταξὺ τραπέζης καὶ σφαίρας εἶναι $n=0,981$.

Λύσις: $N=2,5$ ὅποτε ἡ σφαῖρα θὰ ἠρεμήσῃ ἀκριβῶς εἰς τὸ μέσον τῆς τραπέζης.

235. Εἰς τὴν προηγουμένην ἀσκησιν δίδεται ἐπὶ πλεόν τῶν ἄλλων στοιχείων καὶ ἡ μᾶζα τῆ σφαίρας $m=80$ gr.

Ζητεῖται: Πόσον θὰ εἶναι τὸ ἀπαιτούμενον, διὰ τὴν ἐπιτευξιν τοῦ ἄνω ἀποτελέσματος, ἔργον (W).

Λύσις: $W=0,3924$ Kg*m.

236. Σῶμά τι ἐκ σημείου τινὸς (A) ὀριζοντίου ἐπιπέδου ὠθεῖται μὲ ἀρχικὴν ταχύτητα $v_0=9$ m/sec, κυλιόμενον ἐπὶ τοῦ ἐπιπέδου μὲ συντελεστὴν τριβῆς $\mu=0,1$.

Ζητεῖται: Εἰς ποίαν ἀπόστασιν (S) ἀπὸ τοῦ A πρέπει νὰ τεθῆ κώλυμα, ὥστε, συγκρουόμενον ἐπ' αὐτοῦ τὸ σῶμα νὰ χάσῃ τὸ $\frac{1}{4}$ τῆς ἐνεργείας του, ἣν κέκτηται κατὰ τὴν κροῦσιν, ἐπιστρέφον δὲ νὰ ἠρεμήσῃ εἰς ἀπόστασιν $h=2,25$ m πρὸ τοῦ σημείου ἐκκινήσεως A ($g=10$ m/sec²).

Λύσις: $S=19$ m.

237. Ἐπὶ κεκλιμένου ἐπιπέδου κλίσεως $\varphi=45^\circ$ ὠθεῖται σῶμα πρὸς τὰ ἄνω μὲ ἀρχικὴν ταχύτητα $v_0=19,62$ m/sec ἐκ τινος σημείου A.

Ζητεῖται: Εἰς ποίαν ἀπόστασιν ἀπὸ τοῦ A θὰ φθάσῃ (S), καὶ ποίαν ταχύτητα θὰ ἔχῃ κατὰ τὴν ἐπιστροφὴν του εἰς τὸ σημεῖον A, ἂν ἐπιστρέψῃ, ὑποτιθεμένου τοῦ κεκλιμένου ἐπιπέδου ἀπεριορίστου καὶ δεδομένου τοῦ συντελεστοῦ τριβῆς μεταξὺ ἐπιπέδου καὶ σώματος $\mu=1$.

Λύσις: $S=9,81\sqrt{2}$ m, εἰς τὸ πέρας τοῦ ὁποίου τὸ σῶμα θὰ ἠρεμήσῃ μὴ ἐπιστρέφον πρὸς τὸ σημεῖον ἐκκινήσεως.

238. Εἰς αὐθαίρετον σύστημα μονάδων λαμβάνονται, ὡς θεμελιώδεις, τὸ Joule διὰ τὸ ἔργον, τὸ Kg* διὰ τὴν δύναμιν καὶ ἡ ὥρα (h) διὰ τὸν χρόνον.

Ζητεῖται: Ποία θὰ εἶναι ἡ εἰς τὸ σύστημα τοῦτο τιμὴ τῆς ἐπιταχύνσεως τῆς βαρύτητος ἣτις εἶναι, διὰ τὸ σύστημα CGS, $g=981$ cm/sec².

Λύσις: $g=1247219856 \frac{\text{Joule}}{\text{Kg}^* \cdot \text{h}^2}$.

239. Εἰς αὐθαίρετον σύστημα διαστάσεων λαμβάνονται ὡς θεμελιώδεις αἱ τοῦ ἔργου (W), τῆς ἰσχύος (J) καὶ τῆς ταχύτητος (V).

Ζητεῖται: Ποῖαι θὰ εἶναι αἱ εἰς τὸ σύστημα τοῦτο διαστάσεις τοῦ μέτρου ἐλαστικότητος τοῦ Young - Hookes (E).

Λύσις: $[E]=W^{-2}J^3V^{-3}$.

240. Δίδεται ἐκκρεμὲς φυσικὸν μήκους, μεταξὺ τοῦ κέντρου

βάρους καὶ τοῦ σημείου ἔξαρθήσεως, $\lambda=4$ m, μάζης συνολικῆς $m=100$ Kg καὶ περιόδου $T=3,14$ sec.

Ζητεῖται: Ποῖαν γωνιώδη ἐπιτάχυνσιν (ω') θὰ λάβῃ τὸ ἐκκρεμές τοῦτο, ἐὰν ἔξαναγκασθῇ νὰ κινήθῃ ὑπὸ ροπῆς τίνος συνολικῆς $P=71,6$ Kg*m.

Λύσις: $\omega'=0,716$ sec⁻².

241. Ἐντὸς μεγάλης κοίλης μεταλλικῆς σφαίρας τίθεται μικρὸν σφαιρίδιον δυνάμενον νὰ κινήθῃ ἐντὸς αὐτῆς, ἐν συνεχείᾳ δὲ περιστρέφεται ἡ μεγάλη σφαῖρα περὶ κατακόρυφον ἄξονα μὲ σταθερὰν περίοδον $T=6,28$ sec, ὁπότε τὸ σφαιρίδιον παρασυρόμενον κατὰ τὴν περιστροφὴν, ἄνευ ὀλισθήσεως, ἰσορροπεῖ εἰς θέσιν τινὰ σχηματίζουσαν γωνίαν $\varphi=30^\circ$ μὲ τὸ κέντρον τῆς σφαίρας καὶ τὸ δι' αὐτοῦ διερχόμενον ὀριζόντιον ἐπίπεδον.

Ζητεῖται: Ποῖα εἶναι ἡ ἐσωτερικὴ ἀκτίς (R) τῆς κοίλης σφαίρας.

Λύσις: $R=19,62$ m.

242. Εἰς κεκλιμένον ἐπίπεδον, μήκους $S=5$ m καὶ ὕψους, ἀπὸ τῆς κατωτάτης θέσεώς του, $h=3$ m, κατέρχεται ἄνευ τριβῆς σφαῖρα βάρους $B_1=5$ Kg*, ἀναβιβάζουσα βάρους $B'=2$ Kg* μέσῳ τροχαλίας εὐρισκομένης εἰς τὴν κορυφὴν τοῦ κεκλιμένου ἐπιπέδου.

Ζητεῖται: Ποῖος εἶναι ὁ χρόνος (t) ὁ ἀπαιτούμενος ἵνα τὸ σῶμα B' διανύσῃ, ἐκ τῶν κάτω τὸ διάστημα h .

Λύσις: $t=2,06$ sec.

243. Ἀλεξιπτωτιστῆς ῥίπεται ἐξ ἀεροπλάνου ὀριζοντίως κινουμένου μὲ κλειστὸν τὸ ἀλεξιπτωτόν του, ἀνοίγει δὲ τοῦτο μετὰ πάροδον χρόνου $t=6$ sec ἀπὸ τῆς πτώσεώς του, ὁπότε ὑπὸ τὴν ἐπίδρασιν σταθερᾶς ἐπιβραδύνσεως ἢ ταχύτης του τῆς κατακόρυφου πτώσεως γίνεται $v=9,81$ m/sec ἐντὸς χρόνου $\theta=2$ sec ἀφ' ἧς στιγμῆς ἀνοίγει τὸ ἀλεξιπτωτόν.

Ζητεῖται: Μὲ ποῖαν δύναμιν (F) ἔλκεται ὁ ἀλεξιπτωτιστῆς ἀπὸ τὰ συγκρατοῦντα αὐτὸν νήματα, ἂν τὸ βᾶρος του εἶναι $B=70$ Kg*.

Λύσις: $F=175$ Kg*.

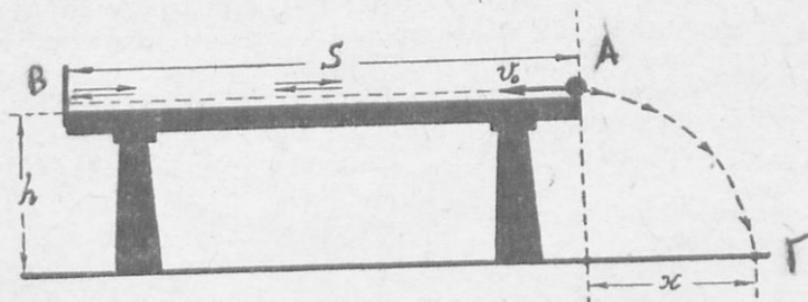
244. Ὑπερπλανητικὸς πύραυλος κινεῖται εἰς ἀπόστασιν ἀπὸ τῆς ἐπιφανείας τῆς γῆς ἴσην μὲ τὴν ἀκτῖνά της $R=6.000$ Km, περιστρεφόμενος περὶ τὸ κέντρον τῆς γῆς.

Ζητεῖται: Ποῖα πρέπει νὰ εἶναι ἡ γραμμικὴ ταχύτης του (v) ἵνα μὴ πίπτῃ ἐπὶ τῆς ἐπιφανείας καὶ μὴ ἀπομακρύνεται ταύτης ($g=10$ m/sec²).

Λύσις: $v=5,47$ Km/sec.

245. Ἐπὶ ὑψηλῆς λείας οριζοντίου τραπέζης, μήκους $S=2$ m καὶ ὕψους τῆς ἐπιφανείας τῆς ἀπὸ τοῦ ἐδάφους $h=2,05$ m τίθεται μικρὰ σφαῖρα εἰς τὸ χεῖλος (A) καὶ ὠθεῖται πρὸς τὸ ἄλλο (B) με ἀρχικὴν ταχύτητα $v_0=2,9$ m/sec (ἴδ. σχ. 34). Εἰς τὸ χεῖλος B ὑπάρχει κάθετὸν τι κώλυμα, εἰς ὃ συγκρούεται ἡ σφαῖρα, ἐπανερχεται εἰς τὸ A καὶ πίπτει τῆς τραπέζης εἰς σημεῖόν τι (Γ) ἀπὸ τοῦ ποδὸς τοῦ A, εἰς ἀπόστασιν τινα x .

Ζητεῖται: Ποία θὰ εἶναι ἡ ἀπόστασις αὕτη, ἂν ὁ συντελεστής τριβῆς μεταξὺ σφαίρας καὶ ἐπιπέδου τῆς τραπέζης εἶναι



Σχ. 34

$n=0,1$ ἢ δὲ ἐπιτάχυνσις τῆς βαρύτητος ἔχη τιμὴν $g=10$ m/sec².
Λύσις: $x=0,41$ m.

246. Δίδονται τὰ αὐτὰ στοιχεῖα ὡς εἰς τὴν προηγουμένην ἄσκησιν.

Ζητεῖται: Πόσον χρόνον (t) θὰ διαρκέσῃ ἡ πτώσις ΑΓ.
Λύσις: $t=0,64$ sec.

247. Σῶμά τι (α) ῥίπτεται κατακορúφως πρὸς τὰ ἄνω με ἀρχικὴν ταχύτητα $v_a=100$ m/sec, δεύτερον κινητὸν (β) ῥίπτεται ὁμοίως πρὸς τὰ ἄνω ἐκ τοῦ αὐτοῦ σημείου μετὰ χρόνον $t=8$ sec ἀπὸ τῆς ἀναχωρήσεως τοῦ πρώτου, με ἀγνωστον ἀρχικὴν ταχύτητα v_b .

Ζητεῖται: Ποία πρέπει νὰ εἶναι ἡ ταχύτης αὕτη (v_b), ἵνα τὰ κινητὰ συναντηθοῦν μετὰ χρόνον $\theta=10$ sec ἀπὸ τῆς ἀναχωρήσεως τοῦ πρώτου ($g=10$ m/sec²).

Λύσις: $v_b=260$ m/sec.

248. Δίδονται τὰ αὐτὰ στοιχεῖα ὡς εἰς τὴν προηγουμένην ἄσκησιν.

Ζητεῖται: Εἰς ποῖον ὕψος (h) ἀπὸ τοῦ σημείου ἐκσφενδονήσεως νὰ συναντηθοῦν τὰ κινητὰ.

Λύσις: $h=500$ m.

249. Ἀπὸ τοῦ χείλους ὑψηλοῦ πύργου ρίπεται πρὸς τὰ ἄνω κατακορύφως βαρὺ τι σῶμα μὲ ἀρχικὴν ταχύτητα $v_0=22,73$ m/sec, ὅποτε τοῦτο, κατὰ τὴν ἐπιστροφὴν του, διέρχεται διὰ τοῦ αὐτοῦ σημείου καὶ φθάνει εἰς τὸ ἔδαφος μετὰ χρόνον $t=6$ sec ἀπὸ τῆς στιγμῆς τῆς ἐκσφενδονήσεως.

Ζητεῖται: Ποῖον εἶναι τὸ ὕψος (h) τοῦ πύργου.

Λύσις: $h=40$ m.

250. Ἐλαστικὴ σφαῖρα πίπτει, ἄνευ ἀρχικῆς ταχύτητος, ἐξ ὕψους τινος (h) ἐπὶ ἐπιπέδου ὀριζοντίου, χάνουσα κατὰ τὴν κρούσιν τὰ $\frac{2}{3}$ τῆς ἐνεργείας της (ἄτινα μετατρέπονται εἰς θερμότητα).

Ζητεῖται: Ἐκ ποίου ὕψους (h) πρέπει ν' ἀφεθῇ ἀρχικῶς ἡ σφαῖρα, ὥστε μετὰ τὴν τετάρτην κρούσιν της ἐπὶ τοῦ ἐπιπέδου νὰ ἀνέλθῃ εἰς ὕψος $h'=5$ cm.

Λύσις: $h=4,05$ m.

II. ΜΗΧΑΝΙΚΗ ΤΩΝ ΥΓΡΩΝ

ΥΔΡΟΣΤΑΤΙΚΗ

251. Ύδραυλικού πιεστηρίου ο λεπτός σωλήν έχει τομήν επιφανείας $s_1=110 \text{ cm}^2$, ο δὲ πλατύς τομήν $s_2=0,18 \text{ m}^2$.

Ζητείται: Ἐάν καθέτως πρὸς τὴν s_1 ἐφορμησθῇ δύναμις $F_1=13,20 \text{ Kg}^*$, ποία θὰ εἶναι ἡ τιμὴ τῆς δυνάμεως (F_2) τῆς ἐμφανιζομένης εἰς τὴν ἐπιφάνειαν s_2 .

Λύσις: Ἐκ τοῦ τύπου τοῦ ὑδραυλικοῦ πιεστηρίου

$$\frac{F_1}{s_1} = \frac{F_2}{s_2}$$

ἔχομεν :

$$F_2 = \frac{F_1 s_2}{s_1}$$

$$F_2 = \frac{13,2 \cdot 0,18}{110} \frac{\text{Kg}^* \cdot \text{m}^2}{\text{cm}^2}$$

$$F_2 = \frac{13,2 \cdot 0,18 \cdot 10^4}{110} \frac{\text{Kg}^* \cdot \text{cm}^2}{\text{cm}^2}$$

$$\boxed{F_2 = 216 \text{ Kg}^*}$$

252. Ἐπὶ τῆς τομῆς $s=5 \text{ cm}^2$ λεπτοῦ σωλήνος ὑδραυλικοῦ πιεστηρίου ἐφαρμόζεται ἄγνωστος δύναμις (F), ἣτις, μετατοπίζουσα τὴν ἐλευθέραν ἐπιφάνειαν τοῦ ὑγροῦ κατὰ μῆκός τι $h=0,3 \text{ m}$ παράγει ἔργον $W=10,65 \text{ Kg}^* \cdot \text{m}$.

Ζητείται: Ποία εἶναι ἡ ἔνεκα τῆς F ἐμφανιζομένη πίεσις (P) ἐπὶ τῆς ἐπιφανείας s .

Λύσις: Ἐκ τοῦ τύπου τοῦ συνδέοντος τὸ ἔργον (W) μὲ τὴν προκαλοῦσαν τοῦτο δύναμιν (F)

$$W = F \cdot h$$

εὐρίσκομεν τὴν δύναμιν (F) συναρτήσει τῆς μετατοπίσεως (h) καὶ τοῦ ἔργου :

$$F = \frac{W}{h}$$

Ἐν συνεχείᾳ δέ, ἐκ ταύτης καὶ τῆς ἐπιφανείας (s), τὴν πίεσιν:

$$P = \frac{F}{s}$$

ἤτοι:

$$P = \frac{W}{hs}$$

$$P = \frac{10,65}{0,35} \frac{\text{Kg}^* \cdot \text{m}}{\text{m} \cdot \text{cm}^2}$$

$$P = 7,1 \text{ Kg}^*/\text{cm}^2$$

253. Ἐμβολεὺς ὑδραυλικοῦ πιεστηρίου πιέζων τὸ ὑγρὸν ἐντὸς λεπτοῦ κυλινδρικοῦ σωλῆνος χρειάζεται (διὰ τὴν μετατόπισιν ὄγκου ὑγροῦ $V=2,1$ lit) ἔργον $W=206,01$ Joules.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ πίεσις (P) ἣν ἀσκεῖ ὁ ἔμβολεὺς ἐπὶ τῆς ἐπιφανείας τοῦ ὑγροῦ.

Λύσις: Ἐστω s ἡ ἐπιφάνεια τομῆς τοῦ σωλῆνος. Ὁ ἐκτοπιζόμενος ὄγκος ὑγροῦ V θὰ εἶναι τότε:

$$V = sh \quad (1)$$

ἂν h εἶναι ἡ μετατόπισις τοῦ ἔμβολεως καθέτως πρὸς τὴν ἐπιφάνειάν του. Ἐκ παραλλήλου, συναρτήσῃ πάλιν τοῦ h, τὸ ἔργον (W) θὰ εἶναι:

$$W = Fh \quad (2)$$

ὅπου F ἡ προκαλοῦσα τὴν πίεσιν (P) δύναμις, ἣτις πίεσις θὰ εἶναι τότε:

$$P = \frac{F}{s}$$

ἤτοι (ἐκ τῶν (1) καὶ (2)):

$$P = \frac{Wh}{hV}$$

$$P = \frac{W}{V}$$

ὅποτε, ἀντικαθιστῶντες τὰς τιμὰς τῶν W καὶ V καὶ διορθοῦντες καταλλήλως τὰς μονάδας, προκύπτει:

$$P = \frac{206,01}{2,1} \frac{\text{Joules}}{\text{lit}}$$

$$P = \frac{206,01 \cdot 10}{2,1 \cdot 981} \frac{\text{Kg}^* \cdot \text{cm}}{\text{cm}^3}$$

$$P = 1 \text{ Kg}^*/\text{cm}^2$$

254. Βάρος τι $B=7,4 \text{ Kg}^*$ πίπτει ἐπὶ τῆς ἐλευθέρως ἐπιφανείας ὑδραυλικοῦ πιεστηρίου, κλειομένης ὑπὸ ἀβαροῦς ἐμβολέως, ἔξ ὕψους τινος $h=2,7 \text{ m}$ ὁπότε μετατοπίζεται ὄγκος ὑγροῦ $V=9 \text{ cm}^3$, μεταδιδομένης ὅλης τῆς ἐνεργείας τοῦ βάρους εἰς τὸ ὑγρὸν.

Ζητεῖται: Ποία θὰ εἶναι ἡ ὑπὸ τοῦ βάρους B ἀσκουμένη ἐπὶ τοῦ ἐμβολέως μέση πίεσις (P) κατὰ τὴν μετατόπισιν ταύτην.

Λύσις: Ἡ ὑπὸ τοῦ B μεταφερομένη ἐνέργεια εἰς τὸ ὑγρὸν, κατὰ τὴν κροῦσιν, θὰ εἶναι προφανῶς:

$$W = Bh$$

ὁπότε, ἐκ τοῦ τύπου

$$W = P \cdot V$$

τοῦ συνδέοντος τὸ ἔργον μὲ τὴν πίεσιν καὶ τὴν μεταβολὴν τοῦ ὄγκου, εὐρίσκομεν:

$$Bh = PV$$

καὶ ἐκ τούτου

$$P = \frac{Bh}{V}$$

$$P = \frac{7,4 \cdot 2,7}{9} \frac{\text{Kg}^* \cdot \text{m}}{\text{cm}^3}$$

$$P = \frac{7,4 \cdot 2,7 \cdot 100}{9} \frac{\text{Kg}^* \cdot \text{cm}}{\text{cm}^3}$$

$$P = 222 \text{ Kg}^*/\text{cm}^2$$

255. Ἡ τομὴ ἑνὸς τῶν σωλῆνων ὑδραυλικοῦ πιεστηρίου εἶναι $s_1=6 \text{ cm}^2$, ὁπότε ἐπὶ τῆς ἐπιφανείας s_2 τοῦ ἄλλου σωλῆνος ἐμφανίζεται πίεσις $P_2=0,4 \text{ Kg}^*/\text{cm}^2$ ὅταν ἐπὶ τῆς s_1 ἐφαρμύξεται δύναμις $F_1=3,6 \text{ Kg}^*$.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ ἐπὶ τοῖς ἑκατὸν μηχανικὴ ἀπόδοσις πιέσεως.

Λύσις: Ὑπὸ τὴν ἐπίδρασιν τῆς δυνάμεως F_1 ἀσκεῖται ἐπὶ τῆς s_1 πίεσις:

$$P_1 = \frac{F_1}{s_1}$$

ὁπότε ἡ μεταξὺ P_2 καὶ P_1 ἀναλογία, ἐκφράζουσα τὴν ἀπόδοσιν πιέσεως, εἶναι:

$$\eta = \frac{P_2}{P_1}$$

$$\eta = \frac{P_2 s_1}{F_1}$$

$$\eta = \frac{0,4,6}{3,6} \frac{\text{Kg}^* \cdot \text{cm}^2}{\text{cm}^2 \cdot \text{Kg}^*}$$

$$\eta = \frac{4}{6}$$

$$\boxed{\eta = 66,6 \%}$$

256. Ἐντὸς δοχείου τίθεται οἰνόπνευμα εἰδικοῦ βάρους $\varepsilon = 0,78 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$, μέχρις ὕψους, ἀπὸ τοῦ πυθμένος, $h = 36 \text{ cm}$.

Ζητεῖται: Πόση εἶναι ἡ ἐπὶ τοῦ πυθμένος ἀσκουμένη πίεσις (P) εἰς ἀτμοσφαῖρας (Kg^*/cm^2) καὶ εἰς μονάδας CGS.

Λύσις: Ἐκ τοῦ τύπου

$$P = \varepsilon \cdot h$$

ἔχομεν

$$P = 0,78 \cdot 36 \frac{\text{gr}^* \cdot \text{cm}}{\text{cm}^3}$$

$$P = \frac{0,78 \cdot 36}{10^3} \frac{\text{Kg}^* \cdot \text{cm}}{\text{cm}^3}$$

$$\boxed{P = 0,02808 \text{ Kg}^*/\text{cm}^2}$$

ἢ, διὰ τὴν εἰς CGS τιμὴν

$$P = 0,78 \cdot 36 \cdot 981 \frac{\text{dynes}}{\text{cm}^2}$$

$$\boxed{P = 27546,48 \text{ dynes/cm}^2}$$

257. Δύτης βυθίζεται ἐντὸς θαλάσσης, εἰδικοῦ βάρους $\varepsilon = 1,05 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$, εἰς βάθος τ , φορῶν σκάφανδρον ὅπερ ἀντέχει εἰς πίεσιν $P = 13 \text{ Kg}^*/\text{cm}^2$.

Ζητεῖται: Ποῖον εἶναι τὸ βάθος τοῦτο (h), εἰς τὸ ὁποῖον δύναται νὰ κατέλθῃ ὁ δύτης ὥστε νὰ ὑποστῇ τὴν ἀνωτέρω πίεσιν P.

Λύσις: Ἐκ τοῦ τύπου

$$P = \varepsilon \cdot h$$

εὐρίσκομεν τὸ βάθος h:

$$h = \frac{P}{\varepsilon}$$

$$h = \frac{13}{1,05} \frac{\text{Kg}^* \cdot \text{cm}^2}{\text{cm}^2 \cdot \text{gr}^*}$$

$$h = \frac{13 \cdot 10^3}{1,05} \frac{\text{gr}^* \cdot \text{cm}^2}{\text{cm}^2 \cdot \text{gr}^*}$$

$$h = \frac{13 \cdot 10^3}{1,05 \cdot 10^2} \text{ m}$$

$$h = 123,8 \text{ m}$$

258. Εἰς τὸν λεπτὸν σωλῆνα ὑδραυλικοῦ πιεστηρίου ἐφαρμόζεται δύναμις μέσφ μοχλοῦ β' εἴδους μὲ λόγον μοχλοβραχιόνων $n=1/4$, ὁπότε ἐπὶ τῆς ἐπιφανείας τοῦ πλατέως σωλῆνος ἐμφανίζεται δύναμις $F_1=384 \text{ Kg}^*$.

Ζητεῖται: Ποῖος πρέπει νὰ εἶναι ὁ λόγος N τῶν ἐπιφανειῶν τῶν σωλῆνων, ὥστε ἡ F_1 νὰ ἰσορροπῆται ὑπὸ δυνάμεως $F_2=8 \text{ Kg}^*$ εἰς τὸ ἄκρον τοῦ μοχλοῦ.

Λύσις: Ἐστω F_2' ἡ ἐπὶ τῆς ἐπιφανείας (S_1) τοῦ λεπτοῦ σωλῆνος ἀπαιτουμένη δύναμις. Αὕτη θὰ συνδέεται τότε διὰ τῆς σχέσεως:

$$\frac{F_2'}{S_2} = \frac{F_1}{S_1}$$

ἐξ ἧς ἔχομεν:

$$F_2' = F_1 \cdot \frac{S_2}{S_1}$$

ἢ

$$F_2' = F_1 \cdot N$$

ἂν ληφθῆ ἡ σχέσηις $N=S_2/S_1$.

Ἡ δύναμις ὅμως αὕτη (F_2') ὡς δύναμις ἀντιστάσεως τοῦ μοχλοῦ θὰ συνδέεται μὲ τὴν κινητήριον δύναμιν (F_2) διὰ τοῦ τύπου:

$$F_2' = 4F_2$$

ἐξ οὗ ἔχομεν:

$$F_1 \cdot N = 4F_2$$

καὶ

$$N = \frac{4F_2}{F_1}$$

$$N = \frac{4 \cdot 8}{384}$$

$$N = 1/12$$

259. Ὑδραυλικοῦ πιεστηρίου ὁ λεπτὸς σωλῆν ἔχει τομὴν $s=20 \text{ cm}^2$. Ἐπ' αὐτοῦ ἐνεργεῖ ἔμβολον τὸ ὁποῖον ἐπιφέρει πίεσιν σταθερὰν $P=1,57 \text{ Kg}^*/\text{cm}^2$, κινούμενον, μέσφ συστήματος διοστῆρος-στροφάλου, παλινδρομικῶς, μὲ σταθερὰν διαδρομὴν $h=9,2 \text{ cm}$, μὲ γωνιώδη ταχύτητα περιστροφῆς τοῦ στροφάλου $\omega=12 \text{ sec}^{-1}$.

Ζητείται: Πόση θά είναι η Ίσχύς (J) τοῦ πιεστηρίου, ἂν ὑποθεθῆ ὅτι, διὰ καταλλήλου συνδέσεως, καταναλίσκεται ἔργον μόνον κατὰ τὴν μίαν φορὰν τῆς κινήσεως τοῦ ἔμβολου.

Λύσις: Διὰ νὰ ἔχωμεν συνεχῆ περιστροφὴν τοῦ στροφάλου καὶ παλινδρομὴν τοῦ ἔμβολου, πρέπει ἡ διαδρομὴ (h) τούτου νὰ ἰσοῦται μὲ τὴν διάμετρον τῆς περιστροφῆς τοῦ ἔμβολου (2R), ἔξ οὗ συνάγομεν ὅτι, εἰς ἐκάστην περιστροφὴν τὸ ἔμβολον θά διαγράφη δις τὴν διαδρομὴν h κατὰ φορὰς ἀντιθέτους. Τοῦτο ὅμως θά γίνεταί εἰς χρόνον T (περίοδον περιστροφῆς) ἴσην μέ :

$$T = \frac{2\pi}{\omega} \quad (1)$$

ὡς εἶναι γνωστὸν ἐκ τῆς κινητικῆς.

Ἐκ παραλλήλου τὸ εἰς τὸν αὐτὸν χρόνον ἔργον (W), τὸ παραγόμενον κατὰ τὴν μετατόπισιν h τῆς προκαλούσης τὴν πίεσιν P δυνάμεως εἶναι

$$W = P \cdot V$$

ὅπου ὁ V (ὄγκος τοῦ μετατοπιζομένου ὑγροῦ) εἶναι :

$$V = s \cdot h$$

ἔξ οὗ ἔχομεν :

$$W = P \cdot s \cdot h \quad (2)$$

καί, διὰ τὴν ἰσχύν J :

$$J = \frac{W}{T}$$

ἐκ τῶν (1) καὶ (2) :

$$J = \frac{P \cdot s \cdot h \cdot \omega}{2\pi}$$

$$J = \frac{1,57 \cdot 20,9 \cdot 2,12 \text{ Kg}^* \cdot \text{cm}^2 \cdot \text{cm}}{2,3,14} \frac{\text{cm}^2 \cdot \text{sec}}{\text{cm}^2 \cdot \text{sec}}$$

$$J = \frac{1,57 \cdot 20,9 \cdot 2,12 \text{ Kg}^* \cdot \text{m}}{2,3,14 \cdot 10^2} \frac{\text{Kg}^* \cdot \text{m}}{\text{sec}}$$

$$\boxed{J = 5,52 \text{ Kg}^* \cdot \text{m}/\text{sec}}$$

260. Στερεὸς κύβος πλευρᾶς $a = 5 \text{ cm}$ βυθίζεται ἐντὸς ὑδρογύρου, εἶδ. βάρους $\epsilon = 13,6 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$, εἰς τρόπον ὥστε τὸ κέντρον του νὰ εὐρίσκεται εἰς βάθος $h = 20 \text{ cm}$ ἀπὸ τῆς ἐλευθέρως ἐπιφανείας.

Ζητείται: Ποία εἶναι ἡ συνολικὴ δυνάμις (Σ) μεθ' ἧς συνθλίβεται ὁ κύβος, ὅταν οὗτος εὐρίσκεται ὀριζοντίως.

Λύσις: Ἡ ἐπὶ τῆς ἀνωτέρας ἐπιφανείας τοῦ κύβου ἀκουμένη δύναμις εἶναι :

$$F_1 = \varepsilon \left(h - \frac{\alpha}{2} \right) \alpha^2$$

καθ' ὅσον α^2 εἶναι ἡ ἐπιφάνεια ἐκάστης ἕδρας.

Ἀντιστοίχως ἡ ἐπὶ τῆς κάτω ἐπιφανείας δύναμις εἶναι :

$$F_2 = \varepsilon \left(h + \frac{\alpha}{2} \right) \alpha^2$$

ἡ δὲ ἐπὶ ἐκάστης τῶν πλαγίων ἐπιφανειῶν δύναμις κατὰ προσέγγισιν :

$$F_3 = \varepsilon \alpha^2 h$$

Ὅποτε ἡ συνολικὴ δύναμις Σ θὰ εἶναι :

$$\Sigma = F_1 + F_2 + 2F_3$$

$$\Sigma = 4\varepsilon \alpha^2 h$$

$$\Sigma = 4.13,6.25.20 \frac{\text{gr}^* \cdot \text{cm}^2 \cdot \text{cm}}{\text{cm}^3}$$

$$\Sigma = \frac{4.13,6.25.20}{10^3} \text{Kg}^*$$

$$\boxed{\Sigma = 27,2 \text{Kg}^*}$$

261. Ὀρειγάλκινον πρίσμα, βάσεως $S=12 \text{ cm}^2$ καὶ ὕψους $h=9 \text{ cm}$ βυθίζεται ἐντὸς πετρελαίου, εἰδικοῦ βάρους $\varepsilon=0,8 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$.

Ζητεῖται: Ποῖον θὰ εἶναι τὸ ἐντὸς τοῦ πετρελαίου βάρους (B') τοῦ πρίσματος, ἂν ὁ ὀρειγάλκος ἔχη εἰδ. βάρους $\varepsilon'=8,6 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$.

Λύσις: Ἐκ τοῦ ὄγκου V τοῦ πρίσματος ($V=Sh$) δίδεται τὸ βάρους του καὶ ἡ ἀνωσίς του ἀντιστοίχως :

$$B = \varepsilon' Sh$$

$$A = \varepsilon Sh$$

ὁπότε τὸ ἐντὸς τοῦ πετρελαίου βάρους του θὰ εἶναι

$$B' = B - A$$

$$B' = Sh (\varepsilon' - \varepsilon)$$

$$B' = 12.9.7,8 \frac{\text{cm}^2 \cdot \text{cm} \cdot \text{gr}^*}{\text{cm}^3}$$

$$\boxed{B' = 842,4 \text{gr}^*}$$

262. Σώμα τι βάρους $B_1=410 \text{ gr}^*$ βυθίζεται ἐντὸς ὕδατος, ὁπότε τὸ βάρος του γίνεται $B_2=311,9 \text{ gr}^*$.

Ζητεῖται: Ποῖον εἶναι τὸ εἰδικὸν βάρος του (ϵ) εἰς μονάδας CGS, ἂν τὸ τοῦ ὕδατος εἶναι $\epsilon'=1 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$.

Λύσις: Ἐκ τῶν δύο βαρῶν (B_1 καὶ B_2) εὐρίσκεται ἡ ἄνωσις ἣν ὑφίσταται τὸ σῶμα ἐντὸς τοῦ ὕδατος

$$A = B_1 - B_2$$

ἣτις μᾶς δίδει ἐν συνεχείᾳ τὸν ὄγκον ἐκτοπίσεως

$$V = \frac{A}{\epsilon'}$$

$$V = \frac{B_1 - B_2}{\epsilon'}$$

ἔξ οὗ εὐρίσκομεν τὸ εἰδικὸν βάρος τοῦ σώματος ἐκ τῆς σχέσεως :

$$\epsilon = \frac{B_1}{V}$$

$$\epsilon = \frac{B_1 \cdot \epsilon'}{B_1 - B_2}$$

$$\epsilon = \frac{410,1}{410 - 311,9} \frac{\text{gr}^* \cdot \text{gr}^*}{\text{gr}^* \cdot \text{cm}^3}$$

$$\epsilon = \frac{410,981 \text{ dynes}}{98,1 \text{ cm}^3}$$

$$\boxed{\epsilon = 4100 \text{ dynes/cm}^3}$$

263. Σώμα τι ἐντὸς οἴνου πνεύματος ζυγίζει $B_1=70 \text{ gr}^*$, ἐντὸς δὲ ἐλαιολάδου ζυγίζει $B_2=7 \text{ gr}^*$, ἂν τὰ εἰδικὰ βάρη τῶν δύο ὑγρῶν εἶναι ἀντιστοίχως $\epsilon_1=0,8 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$ καὶ $\epsilon_2=0,9 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$.

Ζητεῖται: Ποῖον εἶναι τὸ πραγματικὸν βάρος τοῦ σώματος (B), ποῖος ὁ ὄγκος του (V) καὶ ποῖον τὸ εἰδ. βάρος του (ϵ).

Λύσις: Κατὰ τὴν βύθισιν τοῦ σώματος ἐντὸς τοῦ οἴνου πνεύματος ἔχομεν :

$$B_1 = B - \epsilon_1 V \quad (1)$$

κατὰ τὴν ἐντὸς τοῦ ἐλαιολάδου :

$$B_2 = B - \epsilon_2 V \quad (2)$$

ὁπότε ἐκ τῶν (1) καὶ (2) λύοντες τὸ σύστημα τοῦτο κατὰ τὰ γνωστά εὐρίσκομεν τὰς τιμὰς τῶν B καὶ V .

$$\boxed{\begin{array}{l} V = 630 \text{ cm}^3 \\ B = 574 \text{ gr}^* \end{array}}$$

καὶ τελικῶς τὴν τιμὴν τοῦ (ϵ) ἐκ τοῦ τύπου :

$$\epsilon = \frac{B}{V}$$

ἔξ οὗ ἔχομεν :

$$\epsilon = \frac{574 \text{ gr}^*}{630 \text{ cm}^3}$$

$$\boxed{\epsilon = 0,944 \text{ gr}^*/\text{cm}^3}$$

264. Σῶμα ἐκ σιδήρου, εἰδικοῦ βάρους $\epsilon_1 = 7,8 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$, βυθίζεται ἐντὸς ὑγροῦ καὶ χάνει τότε τὰ $\frac{2}{3}$ τοῦ βάρους του.

Ζητεῖται : Ποῖον εἶναι τὸ εἰδικὸν βῆρος τοῦ ὑγροῦ (ϵ_2).

Λύσις : Ἐστω V ὁ ὄγκος τοῦ σώματος καὶ B τὸ ἔξω τοῦ ὑγροῦ βῆρος του. Θὰ εἶναι τότε τὸ ἐντὸς τοῦ ὑγροῦ βῆρος του :

$$B' = \frac{1}{3} B$$

ἔξ οὗ προκύπτει :

$$B' = B - \epsilon_2 V$$

$$B' = \epsilon_1 V - \epsilon_2 V$$

$$\frac{1}{3} \epsilon_1 V = \epsilon_1 V - \epsilon_2 V$$

$$\frac{\epsilon_1}{3} = \epsilon_1 - \epsilon_2$$

$$\epsilon_2 = \frac{2\epsilon_1}{3}$$

$$\boxed{\epsilon_2 = 5,2 \text{ gr}^*/\text{cm}^3}$$

265. Μεταλλικὴ σφαῖρα κενὴ ἔχει βῆρος $B_1 = 5 \text{ gr}^*$, πληροῦται ἐν συνεχείᾳ διὰ ποσότητος $B_2 = 0,1 \text{ gr}^*$ αἰερίου καὶ βυθίζεται ἐντὸς ὕδατος, εἰδ. βάρους $\epsilon = 1 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$.

Ζητεῖται : Ποία θὰ εἶναι ἡ δύναμις (F) μεθ' ἧς ἡ σφαῖρα θὰ ὠθηθῆται πρὸς τὰ ἄνω ἂν ἔχη ἀκτῖνα $R = 3 \text{ cm}$.

Λύσις : Τὸ συνολικὸν βῆρος τῆς σφαίρας εἶναι :

$$B = B_1 + B_2 \quad (1)$$

ἢ δ' ἄνωσις :

$$A = V \cdot \epsilon \quad (2)$$

ὅπου ὁ ὄγκος V δίδεται ἐκ τοῦ τύπου :

$$V = \frac{4\pi R^3}{3}$$

ἔχομεν τότε, ἐκ τῶν (1), (2) καὶ τῆς τιμῆς τοῦ V τὴν δύναμιν F :

$$F = A - B$$

$$F = \frac{4\pi R^3 \cdot \varepsilon}{3} - (B_1 + B_2)$$

$$F = \frac{4\pi R^3 \cdot \varepsilon - 3(B_1 + B_2)}{3}$$

$$F = 107,84 \text{ gr}^*$$

266. Κράμα ἐκ χρυσοῦ καὶ ἀργύρου συνολικοῦ βάρους $B=298 \text{ gr}^*$, βυθιζόμενον ἐντὸς ὕδατος ($\varepsilon=1 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$) ζυγίζει $B'=278 \text{ gr}^*$.

Ζητεῖται: Ποῖον εἶναι τὸ βᾶρος τοῦ Ἀργύρου (B_1) καὶ ποῖον τὸ τοῦ Χρυσοῦ (B_2) ἂν τὰ εἰδικὰ βάρη ληφθοῦν ἀντιστοίχως $\varepsilon_1=10,5 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$ καὶ $\varepsilon_2=19,3 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$.

Λύσις: Ἄν ὑποθεθῆ ὅτι ἐντὸς τοῦ κράματος διατηροῦνται, ὡς πρακτικῶς συμβαίνει, τὰ εἰδικὰ βάρη σταθερά, ἔχομεν:

α) Τὴν σχέσιν:

$$B' = B - A \quad (1)$$

ὅπου A ἡ συνολικὴ ἄνωσις.

β) Τὴν σχέσιν:

$$B = V_1 \varepsilon_1 + V_2 \varepsilon_2 \quad (2)$$

ὅπου V_1 καὶ V_2 οἱ ὄγκοι ἀργύρου καὶ χρυσοῦ, ἥτοι σύστημα ἐκ δύο ἐξισώσεων (1) καὶ (2), μὲ δύο ἀγνώστους (V_1 καὶ V_2).

Διὰ λύσεως τούτου εὐρίσκομεν

$$V_1 = 10 \text{ cm}$$

$$V_2 = 10 \text{ cm}$$

καὶ ἐν συνεχείᾳ τὰ βάρη

$$B_1 = V_1 \varepsilon_1$$

$$B_2 = V_2 \varepsilon_2$$

$$\begin{aligned} B_1 &= 105 \text{ gr}^* \\ B_2 &= 193 \text{ gr}^* \end{aligned}$$

267. Σῶμά τι εἰς μὲν τὸν ἀέρα ἔχει βᾶρος $B_1=25 \text{ gr}^*$, ἐντὸς δὲ τοῦ ὕδατος βᾶρος $B_2=18 \text{ gr}^*$.

Ζητεῖται: Ποῖον θὰ εἶναι τὸ βᾶρος του (B_3) ἐντὸς τοῦ αἰθέρος, ἔχοντος εἰδικὸν βᾶρος $\varepsilon=0,73 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$.

Λύσις: Ἐστω $\varepsilon'=1 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$ τὸ εἰδικὸν βᾶρος τοῦ ὕδατος.

Θὰ ἰσχύη τότε, κατὰ τὴν εἰς τοῦτο ἐμβάπτισιν τοῦ σώματος, ἡ σχέσηις :

$$B_2 = B_1 - V\varepsilon' \quad (1)$$

ἂν τεθῆ ὡς V ὁ ὄγκος.

Ἀντιστοίχως, κατὰ τὴν ἐμβάπτισιν τοῦ σώματος ἐντὸς τοῦ αἰθέρος θὰ ἰσχύη ἡ σχέσηις :

$$B_3 = B_1 - V\varepsilon \quad (2)$$

ὁπότε, ἐκ τῶν (1) καὶ (2), προκύπτει :

$$B_3 = B_1 - \frac{\varepsilon}{\varepsilon'} (B_1 - B_2)$$

$$B_3 = 25 - 0,73 (25 - 18) \text{ gr}^*$$

$$\boxed{B_3 = 19,89 \text{ gr}^*}$$

[268] Μεταλλικὴ σφαῖρα ἐκ Νικελίου (εἰδ. βάρους $\varepsilon = 8,9 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$), ἀκτίνος $R = 6 \text{ cm}$ βυθιζομένη ἐντὸς ὕδατος εἰδ. βάρους $\varepsilon' = 1 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$ ζυγίζει $B = 6212,68 \text{ gr}^*$.

Ζητεῖται : Νὰ εὑρεθῆ ἂν ἡ σφαῖρα εἶναι συμπαγῆς.

Λύσις : Ἐστω V ὁ ὅλος ὄγκος τῆς σφαῖρας καὶ x ὁ συμπαγῆς ὄγκος τοῦ Νικελίου, ὅπου θὰ πρέπει νὰ εἶναι προφανῶς

$$V > x$$

διὰ νὰ ὑπάρχει ἐσωτερικῶς κενὸς χώρος.

Ἐντὸς τοῦ ὕδατος θὰ ἰσχύη τότε ἡ σχέσηις :

$$B = \varepsilon x - V\varepsilon'$$

ἥτις, διὰ $V = \frac{4}{3} \pi R^3$, γίνεται

$$B = \varepsilon x - \frac{4\pi R^3 \varepsilon'}{3}$$

ἐκ τῆς ὁποίας, τελικῶς, προκύπτει :

$$x = \frac{B}{\varepsilon} + \frac{4\pi R^3 \varepsilon'}{3\varepsilon}$$

$$x = \frac{6212,68}{8,9} + \frac{4,3,14,6^3 \cdot 1}{3 \cdot 8,9} \text{ cm}^3$$

$$\boxed{x = 800 \text{ cm}^3}$$

Ἐκ τοῦ τύπου ὁμως

$$V = \frac{4}{3} \pi R^3$$

εὑρίσκομεν ταυτοχρόνως :

$$\boxed{V = 904,32 \text{ cm}^3}$$

ἔξ ὧν συμπεραίνομεν ὅτι ὑπάρχει εἰς τὸ ἐσωτερικὸν τῆς σφαῖρας κενὸς χῶρος ὄγκου :

$$V' = V - x$$

$$\boxed{V' = 104,32 \text{ cm}^3}$$

269. Δίδεται μικρὰ σφαῖρα ἔξ ἀργιλίου (εἶδ. βάρους $\epsilon_1 = 2,65 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$), βάρους $B_1 = 10 \text{ gr}^*$, καὶ ἔξαρτᾶται διὰ λεπτοῦ, ἀμελητέου, νήματος ἀπὸ κύβου ἐκ ξύλου (εἶδ. βάρους $\epsilon_2 = 0,7 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$).

Ζητεῖται: Ποία πρέπει νὰ εἶναι ἡ πλευρὰ τοῦ κύβου (λ) ὥστε τὸ σύστημα νὰ ἰσορροπῇ εἰς οἰανδήποτε θέσιν ἐντὸς ἀπεσταγμένου ὕδατος ($\epsilon = 1 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$).

Λύσις: Διὰ νὰ ἰσορροπῇ τὸ σύστημα πρέπει τὰ βάρη τῆς σφαῖρας καὶ τοῦ ξύλου ἀφ' ἑνὸς (B_1, B_2) καὶ αἱ ἀνώσεις τῶν ἀφ' ἑτέρου (A_1, A_2) νὰ ἀλληλοαναιροῦνται, ἥτοι νὰ εἶναι :

$$B_1 + B_2 = A_1 + A_2$$

ὁπότε εἶναι :

$$B_1 + \epsilon_2 V_2 = \frac{B_1 \epsilon}{\epsilon_1} + \epsilon V_2$$

ὅπου ὡς V_2 λογίζεται ὁ ὄγκος τοῦ ξύλου, καὶ τελικῶς :

$$V_2 = \frac{\epsilon_1 B_1 - \epsilon B_1}{\epsilon_1 (\epsilon - \epsilon_2)}$$

ἔξ οὗ, δι' ἀντικαταστάσεως τῶν τιμῶν τῶν ϵ_1, ϵ_2 κλπ., προκύπτει :

$$V = 20,75 \text{ cm}^3$$

καί :

$$\lambda = \sqrt[3]{20,75}$$

$$\boxed{\lambda \approx 2,748 \text{ cm}}$$

χ 270. Ευλίνη σανὶς (εἶδ. βάρους $\epsilon_1 = 0,8 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$) πάχους $h = 4 \text{ cm}$ ἐπιπλέει ἐντὸς ὕδατος θαλασσίου (εἶδ. βάρους $\epsilon_2 = 1,1 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$).

Ζητεῖται: Κατὰ πόσον βάθος (x) θὰ ἐμβαπτίζεται ἡ σανὶς ἐντὸς τοῦ ὕδατος.

Λύσις: Ἐστω S ἡ ἐπιφάνεια βάσεως τῆς σανίδος. Τότε τὸ βᾶρος τῆς (B) θὰ εἶναι προφανῶς :

$$B = S \cdot h \cdot \epsilon_1$$

καθ' ὅσον τὸ γινόμενον $S \cdot h$ ἐκφράζει τὸν ὄγκον.

Διὰ νὰ ἰσοροπῇ ὁμως τὸ σῶμα πρέπει τὸ βάρος τοῦτο νὰ ἰσοῦται μὲ τὴν ἀνωσιν (A), ἥτοι νὰ εἶναι :

$$Sh_{\epsilon_1} = A \quad (1)$$

ὅπου :

$$A = S \cdot x \cdot \epsilon_2$$

ἐξ οὗ ἡ (1) γίνεται :

$$Sh_{\epsilon_1} = Sx\epsilon_2$$

$$h_{\epsilon_1} = x\epsilon_2.$$

ὁπότε :

$$x = \frac{h_{\epsilon_1}}{\epsilon_2}$$

$$x = \frac{4,0,8 \text{ cm} \cdot \text{gr}^* \cdot \text{cm}^3}{1,1 \text{ cm}^3 \cdot \text{gr}^*}$$

$$x = 2,909 \text{ cm}$$

271. Ξυλίνη σφαιρα ἐμβαπτιζομένη ἐντὸς ὕδατος (εἰδ. βάρος $\epsilon_1 = 1 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$) βυθίζεται μέχρι τοῦ $\frac{1}{2}$ τοῦ ὄγκου τῆς (V), ἐνῶ ἐμβαπτιζομένη ἐντὸς οἴνοπνεύματος βυθίζεται μέχρι τῶν $\frac{5}{8}$ τοῦ ὄγκου τῆς.

Ζητεῖται: Ποῖον εἶναι τὸ εἰδικὸν βάρος (ϵ) τῆς ξυλίνης σφαιράς καὶ ποῖον τὸ τοῦ οἴνοπνεύματος (ϵ_2).

Λύσις: Ἡ ἰσχύουσα, κατὰ τὴν ἐντὸς τοῦ ὕδατος ἐμβάπτι-
σιν, σχέσις εἶναι :

$$\epsilon V = \frac{\epsilon_1 V}{2} \quad (1)$$

ἐντὸς δὲ τοῦ οἴνοπνεύματος :

$$\epsilon V = \frac{5\epsilon_2 V}{8} \quad (2)$$

Ἐκ τῆς (1) ἐυρίσκομεν τότε :

$$\epsilon = \frac{\epsilon_1}{2}$$

$$\epsilon = 0,5 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$$

καὶ ἐκ τῆς (2) :

$$\epsilon_2 = \frac{8\epsilon}{5}$$

$$\epsilon_2 = 0,8 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$$

272. Ξυλίνη σανίς πλάτους $x=60$ cm, μήκους $y=110$ cm και ύψους $z=8$ cm, ειδικού δὲ βάρους $\epsilon=0,6$ gr*/cm³ ἀφίεται ἐπὶ τῆς ἐπιφανείας ὕδατος (εἰδ. βάρους $\epsilon'=1,02$ gr*/cm³).

Ζητεῖται: Πόσον βάρους (β) πρέπει νὰ τεθῆ ἐπὶ τῆς σανίδος ὥστε αὕτη νὰ ἐμβαπτίζεται ἐντὸς τοῦ ὕδατος κατὰ $z'=7$ cm.

Λύσις: Ὄταν ἡ σανίς, ὑπὸ τὴν ἐπίδρασιν τοῦ βάρους β , βυθισθῆ κατὰ z' , τότε ὁ ἐκτοπιζόμενος ὄγκος ὑγροῦ θὰ εἶναι:

$$V' = xyz'$$

ἢ δὲ ἄνωσις:

$$A = xyz'\epsilon' \quad (1)$$

ἐνῶ τὸ συνολικὸν βάρους (σανίδος καὶ προσθέτου σώματος) θὰ εἶναι:

$$B = xyze + \beta \quad (2)$$

ὁπότε, διὰ τὴν διατήρησιν τῆς ἰσορροπίας:

$$A = B$$

ἔχομεν, ἐκ τῶν (1) καὶ (2), τὴν σχέσιν

$$xyz'\epsilon' = xyze + \beta$$

ἐξ ἧς εὐρίσκομεν:

$$\beta = xy(z'\epsilon' - ze)$$

$$\beta = 60 \cdot 110 (7 \cdot 1,02 - 8 \cdot 0,6) \text{ gr}^*$$

$$\boxed{\beta = 15,444 \text{ Kg}^*}$$

273. Σῶμά τι ἀγνώστου βάρους (B) καὶ ειδικοῦ βάρους (ϵ), ἐμβαπτιζόμενον ἐντὸς γλυκερίνης (εἰδ. βάρους $\epsilon_1=1,26$ gr*/cm³) ζυγίζει $B_1=20$ gr*, ἐντὸς δὲ θειικοῦ ὀξέος (εἰδ. βάρους $\epsilon_2=2$ gr*/cm³) ζυγίζει $B_2=18$ gr*.

Ζητεῖται: Ποῖον εἶναι τὸ πραγματικὸν βάρους τοῦ σώματος (B) καὶ ποῖον τὸ εἰδικὸν βάρους του (ϵ).

Λύσις: Ἡ ἐντὸς τῆς γλυκερίνης ἰσχύουσα σχέσις εἶναι:

$$B_1 = \epsilon V - \epsilon_1 V \quad (1)$$

ἂν ὡς V χαρακτηρισθῆ ὁ ὄγκος τοῦ σώματος.

Ἡ δὲ ἐντὸς τοῦ θειικοῦ ὀξέος:

$$B_2 = \epsilon V - \epsilon_2 V \quad (2)$$

ὁπότε ἐκ τῶν δύο τούτων ἐξισώσεων (1) καὶ (2), ἀποτελουσῶν σύστημα, εὐρίσκομεν, ἀφ' ἑνὸς μὲν:

$$\epsilon = \frac{B_1 \epsilon_2 - B_2 \epsilon_1}{B_1 - B_2}$$

$$\varepsilon = \frac{20.2 - 18.1,26}{20 - 18} \frac{\text{gr}^*}{\text{cm}^3}$$

$$\varepsilon = 8,66 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$$

ἀφ' ἐτέρου δέ :

$$V = \frac{B_2}{\varepsilon - \varepsilon_2}$$

ἐξ' οὗ :

$$B = \varepsilon \cdot V$$

ἦτοι :

$$B = \frac{\varepsilon \cdot B_2}{\varepsilon - \varepsilon_2}$$

$$B = \frac{8,66 \cdot 18}{6,66} \text{ gr}^*$$

$$B = 23,4 \text{ gr}^*$$

274. Ἐντὸς βαθέος δοχείου περιέχοντος ὑδραργύρου (εἰδ. βάρους $\varepsilon_1 = 13,6 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$) ἄνωθεν δὲ αὐτοῦ διάλυμα σακχάρου (εἰδ. βάρους $\varepsilon_2 = 1,8 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$), ρίπτεται χαλκίνη σφαῖρα (εἰδ. βάρους $\varepsilon_3 = 8,9 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$).

Ζητεῖται : Κατὰ πόσον ἢ σφαῖρα, ἰσορροποῦσα, θὰ εὐρίσκειται ἐντὸς τοῦ ὑδραργύρου καὶ κατὰ πόσον ἐντὸς τοῦ διαλύματος, ἂν ὁ ὄγκος τῆς εἶναι $V = 11,8 \text{ cm}^3$.

Λύσις : Ἐστώσαν V_1 καὶ V_2 τὰ τμήματα τῆς σφαῖρας τὰ εὐρισκόμενα, κατὰ τὴν ἰσορροπίαν, ἀντιστοίχως ἐντὸς τοῦ ὑδραργύρου καὶ τοῦ διαλύματος.

Ἐχομεν ἐν συνεχείᾳ, διὰ τὴν ἰσορροπῆν ἢ σφαῖρα, τὴν κάτωθι σχέσιν, ἐκφράζουσαν τὴν ἰσότητά μεταξὺ βάρους καὶ ἀθροίσματος τῶν ἀνώσεων :

$$\varepsilon_3 V = \varepsilon_1 V_1 + \varepsilon_2 V_2 \quad (1)$$

ἦτις, διὰ $V = V_1 + V_2$, γίνεται :

$$\varepsilon_3 V_1 + \varepsilon_3 V_2 = \varepsilon_1 V_1 + \varepsilon_2 V_2$$

$$V_1 (\varepsilon_3 - \varepsilon_1) = V_2 (\varepsilon_2 - \varepsilon_3)$$

$$\frac{V_1}{V_2} = \frac{\varepsilon_2 - \varepsilon_3}{\varepsilon_3 - \varepsilon_1}$$

$$\frac{V_1}{V_2} = \frac{7,1}{4,7}$$

ὁπότε, ἐκ τοῦ συστήματος τῶν ἐξισώσεων

$$V_1 + V_2 = 11,8$$

$$\frac{V_1}{V_2} = \frac{7,1}{4,7}$$

εὐρίσκομεν :

$$V_1 = 7,1 \text{ cm}^3$$

$$V_2 = 4,7 \text{ cm}^3$$

275. Ἐντὸς συστήματος συγκοινωνούντων δοχείων τίθεται ὑδραργυρος μέχρις ὅτου ἰσορροπήσῃ μὲ τὸ αὐτὸ ὕψος ἐλευθέρως ἐπιφανείας εἰς τὰ δύο σκέλη. Τίθεται ἀκολούθως εἰς τὸ ἕν σκέλος τοῦ συστήματος ὑπεράνω τοῦ ὑδραργύρου ποσότης ὕδατος $\beta = 84,32 \text{ gr}^*$, ὁπότε ἡ μία ὑδραργυρική ἐπιφάνεια ἰσοροπεῖ κατὰ $h = 2 \text{ cm}$ ὑπεράνω τῆς ἄλλης.

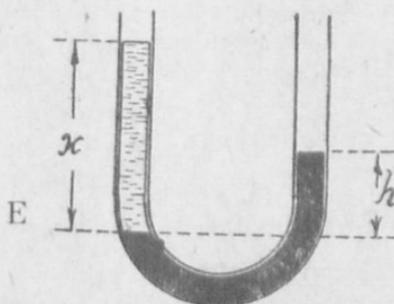
Ζητεῖται: Νὰ εὐρεθῇ ἡ τομὴ ἐκάστου σκέλους τοῦ συστήματος, ὑποτιθεμένων τῶν δύο σωλήνων ὁμοίων, κυλινδρικών καὶ κατακορύφων (εἰδ. βάρους ὑδραργύρου $\epsilon' = 13,6 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$).

Λύσις: Ὅταν αἱ δύο ὑδραργυρικαὶ ἐπιφάνειαι ἀπομακρυνθοῦν κατὰ h , τότε ἡ ὑπὸ τοῦ ὑδραργύρου ἀσκουμένη ἐπὶ τῆς κατωτάτης ἐπιφανείας (E) πίεσις θὰ εἶναι προφανῶς

$$P' = h\epsilon' \quad (1)$$

ἐνῶ ἡ ὑπὸ τοῦ ὕδατος (ἴδ. σχ. 35) ἐπὶ τῆς αὐτῆς ἐπιφανείας ἀσκουμένη πίεσις θὰ εἶναι

$$P = x\epsilon \quad (2)$$



Σχ. 35

ἂν ὡς x λογισθῇ τὸ ὕψος τοῦ ὕδατος, καὶ ὡς ϵ τὸ εἰδικὸν βάρους του.

Διὰ νὰ εἶναι ὁμοῦς

$$P = P'$$

ἔχομεν, ἐκ τῶν (1) καὶ (2):

$$h\varepsilon' = x\varepsilon$$

ἔξ οὗ:

$$x = \frac{h\varepsilon'}{\varepsilon} \quad (3)$$

καὶ ἐπειδή, ἂν ἡ τομὴ ὑποτεθεῖ S, θὰ εἶναι

$$\beta = Sx\varepsilon$$

εὐρίσκομεν:

$$S = \frac{\beta}{x\varepsilon}$$

καί, ἐκ τῆς (3):

$$S = \frac{\beta\varepsilon'}{h\varepsilon'\varepsilon}$$

$$S = \frac{\beta}{h\varepsilon'}$$

$$S = \frac{84,32 \text{ gr}^* \cdot \text{cm}^3}{2,13,6 \text{ cm} \cdot \text{gr}^*}$$

$$S = 3,1 \text{ cm}^2$$

276. Σφαῖρα ἐκ φελλοῦ (εἶδ. βάρους $\varepsilon_1 = 0,22 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$) ὄγκου $V_1 = 61 \text{ cm}^3$ βυθίζεται ἐντὸς ὕδατος. Ἀπὸ τὸ κάτω μέρος ταύτης, διὰ λεπτοῦ μὴ ὑπολογισίμου νήματος, ἔξαρθαται μικροτέρα σφαῖρα ἐκ ψευδαργύρου (εἶδ. βάρους $\varepsilon_2 = 7,1 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$), ὅποτε τὸ ὅλον σύστημα διατηρεῖ ἰσορροπίαν εἰς οἰονδήποτε θέσιν ἐντὸς τοῦ ὕδατος (εἶδ. βάρους $\varepsilon = 1 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$).

Ζητεῖται: Ποῖον τὸ βάρος (B_2) τῆς ἐκ ψευδαργύρου σφαίρας.

Λύσις: Ἐκ τῶν στοιχείων V_1 , ε_1 καὶ ε_2 ἔχομεν:

α) Διὰ τὸ βάρος τοῦ φελλοῦ (B_1):

$$B_1 = V_1\varepsilon_1 \quad (1)$$

β) Διὰ τὸ βάρος τῆς ἐκ ψευδαργύρου σφαίρας:

$$B_2 = V_2\varepsilon_2 \quad (2)$$

ὅποτε τὸ σύστημα θὰ παρουσιάζῃ συνολικὸν βάρος (B):

$$B = V_1\varepsilon_1 + V_2\varepsilon_2 \quad (3)$$

ὡς ἐκ τῶν (1) καὶ (2) προκύπτει.

Ἀντιστοίχως ἡ τοῦ ὅλου συστήματος ἄνωσις (A) θὰ εἶναι:

$$A = (V_1 + V_2)\varepsilon \quad (4)$$

ὁπότε, διὰ τὴν διατήρησιν τῆς ἰσορροπίας, καθοριζομένης ὑπὸ τῆς ἰσότητος

$$A = B$$

εὐρίσκομεν (ἐκ τῶν (3) καὶ (4)) :

$$V_2 = \frac{V_1(\varepsilon - \varepsilon_1)}{(\varepsilon_2 - \varepsilon)}$$

καί :

$$B_2 = V_2 \varepsilon$$

$$B_2 = \frac{V_1(\varepsilon - \varepsilon_1) \varepsilon}{(\varepsilon_2 - \varepsilon)}$$

$$B_2 = \frac{61,0,78 \text{ cm}^3 \cdot \text{gr}^*}{6,1 \text{ cm}^3}$$

$$\boxed{B_2 = 7,8 \text{ gr}^*}$$

277. Εἰς τὸ ἀλκοολόμετρον τοῦ Gay-Lussac σημειοῦται διὰ 0° τὸ καθαρὸν ὕδωρ ($\varepsilon = 1 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$) καὶ δι' 100° τὸ καθαρὸν οἰνόπνευμα ($\varepsilon' = 0,788 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$).

Ζητεῖται: Ποῖον εἶναι τὸ εἰδικὸν βᾶρος (ε_x) τοῦ ἀντιστοιχοῦντος εἰς 86° μίγματος.

Λύσις: Ἐστω B τὸ βᾶρος τοῦ ἀλκοολομέτρου, V ὁ μέγρι τοῦ 0° ὄγκος του καὶ v ὁ ὄγκος ἐκάστης ὑποδιαίρεσεως.

Ἔχομεν ἐκ τούτων :

α) Διὰ τὴν ἰσορροπήσιν τοῦ ὄργάνου ἐντὸς τοῦ ὕδατος τὴν σχέσιν :

$$B = V\varepsilon \quad (1)$$

β) Διὰ τὴν ἰσορροπήσιν ἐντὸς τοῦ καθαροῦ οἰνοπνεύματος :

$$B = (V + 100v) \varepsilon' \quad (2)$$

γ) Τέλος διὰ τὴν ἰσορροπήσιν ἐντὸς τοῦ μίγματος τὴν σχέσιν :

$$B = (V + 86v) \varepsilon_x \quad (3)$$

Ὅπότε ἐκ τῶν (1) καὶ (2) εὐρίσκομεν :

$$\frac{V}{v} = \frac{100 \varepsilon'}{\varepsilon - \varepsilon'} \quad (4)$$

ἐκ τῶν (1) καὶ (3), ὁμοίως :

$$\frac{V}{v} = \frac{86 \varepsilon_x}{\varepsilon - \varepsilon_x} \quad (5)$$

καί, τελικῶς, ἐκ τῶν (4) καὶ (5):

$$\frac{100 \varepsilon'}{\varepsilon - \varepsilon'} = \frac{86 \varepsilon_x}{\varepsilon - \varepsilon_x}$$

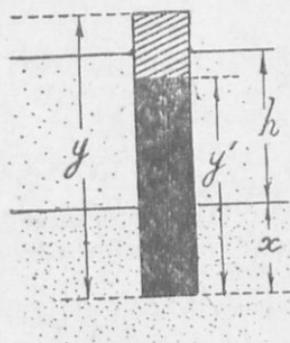
$$\frac{100 \cdot 0,788}{1 - 0,788} = \frac{86 \varepsilon_x}{1 - \varepsilon_x}$$

ἤτοι:

$$\boxed{\varepsilon_x = 0,812 \text{ gr}^*/\text{cm}^3}$$

278. Ἐντὸς λεκάνης, ἀπεριορίστου πλάτους, περιέχεται ὑδραργυρὸς ἄνωθεν δὲ αὐτοῦ ὕδωρ εἰς πάχος $h=5$ cm. Ἐμβαπίζεται ἀκολουθῶς κύλινδρος $y=10$ cm, ἀποτελούμενος εἰς τὸ κάτω μέρος του καὶ μέχρις ὕψους $y'=8$ cm ἐκ σιδήρου, εἰς δὲ τὸ ὑπόλοιπον ἐκ ξύλου (ἴδ. σχ. 36).

Ζητεῖται: Κατὰ πόσον θὰ ἐμβαπτισθῇ ὁ κύλινδρος ἐντὸς



Σχ. 36

τοῦ ὑδραργύρου, ἂν τὰ εἰδ. βάρη εἶναι ἀντιστοίχως (εἰς μονάδας gr^*/cm^3).

Διὰ τὸ ὕδωρ $\varepsilon_1=1$, τὸν ὑδραργυρὸν $\varepsilon_2=13,6$, τὸν σίδηρον $\varepsilon_3=7,2$ καὶ τὸ ξύλον $\varepsilon_4=0,6$.

Λύσις: Τὸ συνολικὸν βᾶρος τοῦ κυλίνδρου εἶναι ὡς ἐκ τῆς τομῆς του S:

$$B = S y' \varepsilon_3 + S (y - y') \varepsilon_4 \quad (1)$$

ἢ δὲ συνολικῶς ἐπ' αὐτοῦ ἀσκουμένη ἄνωσις:

$$A = S h \varepsilon_1 + S x \varepsilon_2 \quad (2)$$

ὁπότε τὸ σῶμα θὰ ἰσορροπῇ ὅταν εἶναι:

$$B = A$$

ἦτοι, ἐκ τῶν (1) καὶ (2), ὅταν :

$$S y' \varepsilon_3 + S (y - y') \varepsilon_4 = S h \varepsilon_1 + S x \varepsilon_2$$

$$y' \varepsilon_3 + (y - y') \varepsilon_4 = h \varepsilon_1 + x \varepsilon_2$$

ὁπότε εἶναι :

$$x = \frac{y' \varepsilon_3 + (y - y') \varepsilon_4 - h \varepsilon_1}{\varepsilon_2}$$

$$x = \frac{8.7,2 + 2.0,6 - 10}{13,6} \text{ cm}$$

$$x = 3,58 \text{ cm}$$

279. Κυλινδρικόν δοχεῖον, ἀμελητέου πάχους τοιχωμάτων, βάσεως $S=250 \text{ cm}^2$ καὶ ὕψους $h=10 \text{ cm}$ ἔχει βάρος $B_1=600 \text{ gr}^*$. Ἐντὸς αὐτοῦ τίθεται ποσότης ἐλαίου βάρους $B_2=900 \text{ gr}^*$ (εἰδικοῦ δὲ βάρους $\varepsilon=0,9 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$), τὸ δὲ ὅλον δοχεῖον ἐμβαπτίζεται ἐντὸς ὕδατος (εἰδ. βάρους $\varepsilon'=1 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$) ὅπου καὶ ἐπιπλέει.

Ζητεῖται: Πόσον θ' ἀπέχη τὸ χεῖλος τοῦ δοχεῖου ἀπὸ τῆς ἐλευθέρως ἐπιφανείας τοῦ ὕδατος (x_1) ὡς καὶ πόσον θ' ἀπέχουν αἱ δύο ἐπιφάνειαι μεταξύ των (x_2).

Λύσις: Ὄταν τὸ περιεχὸν τὸ ἔλαιον δοχεῖον ἐμβαπτισθῇ ἐντὸς τοῦ ὕδατος καὶ ἰσορροπήσῃ, ἡ ἀνωσίς του (A) θὰ πρέπει νὰ εἶναι ἴση μὲ τὸ βάρος τοῦ δοχεῖου καὶ τοῦ περιεχομένου ἐλαίου (B).

Εἶναι ὁμῶς :

$$B = B_1 + B_2 \quad (1)$$

καὶ

$$A = S x \varepsilon' \quad (2)$$

ὅπου x τὸ βάθος εἰς ὃ ἐμβαπτίζεται τὸ δοχεῖον κατὰ τὴν ἰσορροπήσιν του (ἴδ. σχ. 37), ὁπότε προκύπτει ἡ σχέση

$$B_1 + B_2 = S x \varepsilon'$$

ἐξ ἧς εὐρίσκομεν :

$$x = \frac{B_1 + B_2}{S \varepsilon'} \quad (3)$$

καί :

$$x_1 = h - x$$

$$x_1 = h - \frac{B_1 + B_2}{S \varepsilon'}$$

$$x_1 = 10 - \frac{1500}{250} \text{ cm}$$

$$x_1 = 4 \text{ cm}$$

Ἐν συνεχείᾳ πρὸς εὐρεσιν τοῦ ὕψους x_2 εὐρίσκομεν τὸ ὕψος x' εἰς ὃ φθάνει, ἐντὸς τοῦ δοχείου, τὸ ἔλαιον, ἐκ τῆς σχέσεως

$$B_2 = Sx'\epsilon$$

ἔξ ἧς ἔχομεν :

$$x' = \frac{B_2}{S\epsilon} \quad (4)$$

ὁπότε τὸ ὕψος :

$$x_2 = x - x'$$

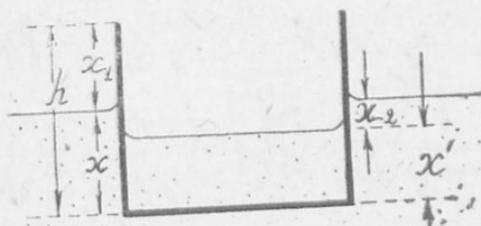
ἐκ τῶν (3) καὶ (4) γίνεται :

$$x_2 = \frac{B_1 + B_2}{S\epsilon'} - \frac{B_2}{S\epsilon} \quad (5)$$

ἦτοι τελικῶς

$$x_2 = \frac{1500}{250} - \frac{900}{250 \cdot 0,9} \text{ cm}$$

$$x_2 = 2 \text{ cm}$$



Σχ. 37

280. Δίδονται τὰ αὐτὰ στοιχεῖα ὡς εἰς τὴν προηγουμένην ἄσκησιν πλὴν τοῦ βάρους τοῦ δοχείου, ὅπερ δὲν εἶναι 600 gr^* ἀλλὰ B_1 (ἄγνωστον).

Ζητεῖται: Πόσον πρέπει νὰ εἶναι τὸ βᾶρος τοῦτο (B_1) ἵνα αἱ δύο ἐπιφάνειαι τῶν ὑγρῶν (ὑδατος καὶ ἐλαίου) εὐρίσκονται εἰς τὸ αὐτὸ ὀριζόντιον ἐπίπεδον.

Λύσις: Διὰ νὰ παρουσιάξουν τὰ δύο ὑγρά ἐλευθέρως ἐπιφανείας συμπιπτούσας πρέπει νὰ ἰσχύη, ὡς ἐκ τοῦ σχήματος φαίνεται, ἡ σχέση :

$$x_2 = 0.$$

ὁπότε ἡ ἐξίσωσις (5) τῆς προηγουμένης ἀσκήσεως γίνεται :

$$\frac{B_1 + B_2}{S\epsilon'} - \frac{B_2}{S\epsilon} = 0$$

ἐξ ἧς εὐρίσκομεν :

$$(B_1 + B_2) \varepsilon = B_2 \varepsilon'$$

$$B_1 = \frac{(\varepsilon' - \varepsilon) B_2}{\varepsilon}$$

$$B_1 = \frac{(1 - 0,9) \cdot 900}{0,9} \text{ gr}^*$$

$$\boxed{B_1 = 100 \text{ gr}^*}$$

281. Ἐντὸς λεκάνης περιεχοῦσης ὑδράργυρον (εἰδ. βάρους $\varepsilon_1 = 13,6 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$) καί, ἀνωθεν τούτου, οἰνόπνευμα (εἰδ. βάρους $\varepsilon_2 = 0,78 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$) ρίπεται σφαῖρα ἐκ μετάλλου, ὁμοιογενῆς.

Ζητεῖται: Ποῖον πρέπει νὰ εἶναι τὸ εἰδικὸν βᾶρος (ε) τοῦ μετάλλου τῆς σφαίρας, ὥστε αὐτὴ νὰ ἰσορροπῇ βυθιζομένη κατὰ τὸ ἥμισυ εἰς τὸν ὑδράργυρον κατὰ δὲ τὸ ἄλλο ἥμισυ εἰς τὸ οἰνόπνευμα.

Λύσις: Ἐστω V ὁ ὄγκος τῆς σφαίρας. Κατὰ τὴν ἰσορροπήσιν τῆς θὰ ἰσχύη ἡ σχέσις

$$B = A \quad (1)$$

ὅπου B τὸ βᾶρος τῆς καὶ A τὸ σύνολον τῶν ἀνώσεων.

Εἶναι ὁμῶς :

$$B = \varepsilon V$$

καί :

$$A = \varepsilon_1 \frac{V}{2} + \varepsilon_2 \frac{V}{2}$$

ὁπότε ἡ (1) γίνεται :

$$\varepsilon = \frac{\varepsilon_1}{2} + \frac{\varepsilon_2}{2}$$

$$\varepsilon = \frac{13,6 + 0,78}{2} \text{ gr}^*/\text{cm}^3$$

$$\boxed{\varepsilon = 7,19 \text{ gr}^*/\text{cm}^3}$$

282. Ξυλίνη σφαῖρα, εἰδικοῦ βάρους $\varepsilon_1 = 0,72 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$, ἀφίεται ἐντὸς τῆς μάζης ὕδατος (εἰδ. βάρους $\varepsilon_2 = 1 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$).

Ζητεῖται: Μὲ ποίαν ἐπιτάχυνσιν (γ) θὰ κινηθῇ ἡ σφαῖρα ἐντὸς τοῦ ὕδατος, μὴ ὑπολογιζομένης τῆς ἀντιστάσεως τοῦ ὑγροῦ.

Λύσις: Πρὸς εὔρεσιν τῆς ἐπιτάχυνσεως ταύτης (γ), εὐρίσκομεν τὴν συνολικὴν δύναμιν F , τὴν ἐνεργοῦσαν ἐπὶ τῆς σφαίρας, ἧς ἔστω m ἡ μᾶζα.

Ἡ δύναμις αὕτη (F) ὡς συνισταμένη βάρους καὶ ἀνώσεως θὰ εἶναι προφανῶς :

$$F = A - B$$

καθ' ὅσον εἶναι $A > B$, ἤτοι εἰδικότερον :

$$\begin{aligned} F &= \varepsilon_2 V - \varepsilon_1 V \\ F &= (\varepsilon_2 - \varepsilon_1) V \end{aligned} \quad (1)$$

ἂν ὡς V χαρακτηρισθῇ ὁ ὄγκος τῆς σφαίρας, ὁπότε, δυνάμει τοῦ γενικοῦ τύπου $\gamma = F/m$ καὶ ἐκ τῆς τιμῆς τῆς F ἐκ τῆς (1), προκύπτει :

$$\gamma = \frac{(\varepsilon_2 - \varepsilon_1) V}{m}$$

καί, ἐπειδὴ $m/V = d_1$, τελικῶς :

$$\gamma = \frac{(\varepsilon_2 - \varepsilon_1)}{d_1} \quad (2)$$

ὅπου d_1 εἶναι ἡ πυκνότης τῆς σφαίρας.

Εὐρίσκομεν τότε, ἐκ τῆς (2) καὶ βάσει τοῦ τύπου :

$$\varepsilon_1 = d_1 g$$

τὴν τελικὴν ἔκφρασιν τῆς ζητουμένης ἐπιταχύνσεως (γ), ἥτις εἶναι :

$$\gamma = \frac{(\varepsilon_2 - \varepsilon_1) g}{\varepsilon_1} \quad (3)$$

$$\gamma = \frac{(1 - 0,72) \cdot 981 \text{ cm}}{0,72 \text{ sec}^2}$$

$$\boxed{\gamma = 381,5 \text{ cm/sec}^2}$$

283. Σῶμά τι, εἰδικοῦ βάρους $\varepsilon_1 = 0,6 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$, ἀφίεται νὰ πέσῃ ἐλευθέρως ἐντὸς πετρελαίου, εἰδ. βάρους $\varepsilon_2 = 0,8 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$, ἀπὸ ὕψους τινὸς $h = 14 \text{ cm}$ ἀπὸ τῆς ἐλευθέρας ἐπιφανείας τοῦ ὕγρου.

Ζητεῖται: Εἰς ποῖον μέγιστον βάθος (x) θὰ φθάσῃ τὸ σῶμα ἐντὸς τοῦ ὕγρου, μὴ ὑπολογιζομένης τῆς τριβῆς.

Λύσις: Τὸ διάστημα h θὰ διανύεται ὑπὸ τοῦ σώματος μὲ ὁμαλῶς ἐπιταχυνομένην κίνησιν καὶ ἐπιταχύνσιν g . Τὸ διάστημα x , ἀντιθέτως, θὰ διανύεται μὲ ὁμαλῶς ἐπιβραδυνομένην κίνησιν ἐπιβραδύνσεως γ τιμῆς (ὡς ἐκ τῆς σχέσεως (3) τῆς ἀσκ. 282) :

$$\gamma = \frac{(\varepsilon_2 - \varepsilon_1) g}{\varepsilon_1} \quad (1)$$

Ὡς ἐκ τούτου τὸ σῶμα θὰ ἠρεμήσῃ ὅταν τὸ κατὰ τὸ x καταναλισκόμενον ἔργον (W_x) γίνῃ, κατ' ἀπόλυτον τιμὴν, ἴσον μὲ τὸ παραγόμενον κατὰ τὴν πτώσιν h ἔργον (W_h).

ἔχομεν ἔξ αὐτῶν :

$$W_h = Bh, \quad W_h = mgh \quad (2)$$

$$W_x = Fx, \quad W_x = m\gamma x \quad (3)$$

ὁπότε, ἐκ τῶν (1), (2) καὶ (3), εὐρίσκομεν :

$$mgh = \frac{m(\epsilon_2 - \epsilon_1)gx}{\epsilon_1}$$

$$h = \frac{(\epsilon_2 - \epsilon_1)x}{\epsilon_1}$$

καὶ

$$x = \frac{h\epsilon_1}{(\epsilon_2 - \epsilon_1)}$$

$$x = \frac{14,0,6}{0,2} \text{ cm}$$

$$\boxed{x = 42 \text{ cm}}$$

284. Ἐντὸς εὐρέος δοχείου περιέχεται γλυκερίνη, εἰδ. βάρους $\epsilon = 1,26 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$, τόση ὥστε ἡ ἐλευθέρα τῆς ἐπιφάνεια νὰ ἀπέχη τοῦ πυθμένος κατὰ ὕψος $h = 27 \text{ cm}$.

Ζητεῖται: Ἀπὸ ποίου τοῦλάχιστον ὕψους (x) ἀπὸ τῆς ἐλευθέρας ἐπιφανείας τῆς γλυκερίνης πρέπει νὰ ἀφεθῇ ξυλίνη σφαῖρα, εἰδ. βάρους $\epsilon' = 0,9 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$, ὥστε νὰ φθάσῃ μέχρι τοῦ πυθμένος, μὴ ὑπολογιζομένης τῆς ἀντιστάσεως τοῦ ὑγροῦ.

Λύσις: Ἐστώσαν B , V καὶ m ἀντιστοίχως τὸ βάρος, ὁ ὄγκος καὶ ἡ μᾶζα τῆς σφαίρας καὶ A ἡ ἀνωσίς τῆς.

Θὰ εἶναι τότε ἡ μεταξὺ βάρους καὶ ἀνωσεως συνισταμένη :

$$F = A - B$$

$$F = V\epsilon - V\epsilon'$$

$$F = V(\epsilon - \epsilon') \quad (1)$$

τὰ δὲ ἔργα τῶν διαστημάτων x καὶ h ἀντιστοίχως :

$$W_x = Bx$$

$$W_h = Vh(\epsilon - \epsilon')$$

ὁπότε διὰ νὰ ἰσχύῃ ἡ σχέσις :

$$W_x \geq W_h$$

ἔχομεν :

$$Bx \geq Vh(\epsilon - \epsilon')$$

ἔξ ἧς προκύπτει :

$$V\varepsilon'x \geq Vh(\varepsilon - \varepsilon') \quad (2)$$

καθ' ὅσον εἶναι $B = V\varepsilon'$, καί, ἐν συνεχείᾳ ἐκ τῆς (2), τελικῶς :

$$x \geq \frac{h(\varepsilon - \varepsilon')}{\varepsilon'}$$

$$x \geq \frac{27(1,26 - 0,9)}{0,9} \text{ cm}$$

$$\boxed{x \geq 10,8 \text{ cm}}$$

285. Ἐντὸς δοχείου ὑπάρχει ποσότης τῆς ὕδατος θαλασσίου (εἰδ. βάρους $\varepsilon_1 = 1,05 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$), κάτωθι δὲ τούτου, καὶ εἰς βάθος $h_1 = 10,1 \text{ cm}$, ὑπάρχει ὑδραργυρὸς (εἰδ. βάρους $\varepsilon_2 = 13,6 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$) μέχρι βάθους ἀπεριορίσθου. Εἰς ἀπόστασιν $h_2 = 2,2 \text{ cm}$, ἄνωθεν τῆς ἐλευθέρως ἐπιφανείας τοῦ ὕδατος, ἀφίεται ἐλευθέρως μικρὰ σφαῖρα ἔξ ὕδατος (εἰδ. βάρους $\varepsilon_3 = 3,5 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$), ὁπότε αὕτη πίπτουσα ἐντὸς τοῦ ὕδατος συνεχίζει τὴν κίνησίν της.

Ζητεῖται : Εἰς ποῖον μέγιστον βάθος (h_3) ἐντὸς τοῦ ὑδραργύρου θὰ βυθισθῇ ἡ σφαῖρα.

Λύσις : Κατὰ τὴν πτώσιν τῆς σφαίρας, μὴ ὑπολογιζομένων τῶν τριβῶν, θὰ διανυθῇ τὸ διάστημα h_2 μὲ ἐπιτάχυνσιν g , τὸ h_1 μὲ ἐπιτάχυνσιν :

$$\gamma_1 = \frac{(\varepsilon_3 - \varepsilon_1)g}{\varepsilon_3}$$

καί, ἐντὸς τοῦ ὑδραργύρου, διάστημά τι h_3 μὲ ἐπιβράδυνσιν :

$$\gamma_2 = \frac{(\varepsilon_2 - \varepsilon_3)g}{\varepsilon_3}$$

ὁπότε, ἐὰν θεωρηθῇ ὡς m ἡ μᾶζα τῆς σφαίρας, θὰ ἰσχύη ἡ κατωτέρω σχέσις, πρὸς διατήρησιν τοῦ ἀξιώματος τῆς ἐνεργείας :

$$h_2 mg + h_1 m \gamma_1 = h_3 m \gamma_2$$

ἔξ ἧς :

$$h_2 g + \frac{(\varepsilon_3 - \varepsilon_1)h_1 g}{\varepsilon_3} = \frac{(\varepsilon_2 - \varepsilon_3)h_3 g}{\varepsilon_3}$$

καὶ

$$h_3 = \frac{h_2 \varepsilon_3 + h_1 (\varepsilon_3 - \varepsilon_1)}{\varepsilon_2 - \varepsilon_3}$$

$$h_3 = \frac{2,2 \cdot 3,5 + 10,1 (3,5 - 1,05)}{13,6 - 3,5} \text{ cm}$$

$$\boxed{h_3 = 10,15 \text{ cm}}$$

286. Εἰς βάθος $h = 2,64$ cm ἐντὸς ὕδατος (εἶδ. βάρος $\epsilon_1 = 1$ gr*/cm³) ἀφίεται ἐλεύθερον τεμάχιον φελλοῦ (εἶδ. βάρος $\epsilon_2 = 0,24$ gr*/cm³), ὅποτε τοῦτο τίθεται εἰς κίνησιν πρὸς τὴν ἐλευθέραν ἐπιφάνειαν.

Ζητεῖται: Ἐὰν δὲν ὑπῆρχον δυνάμεις τριβῆς, μέχοι ποίου ὕψους (x) ἀνωθεν τῆς ἐλευθέρως ἐπιφανείας τοῦ ὕγρου θὰ ἐξετινάσσετο ὁ φελλός.

Λύσις: Ἡ κατὰ τὴν ἀνοδὸν ἐντὸς τοῦ ὕδατος ἐπιτάχυνσις (γ) τοῦ φελλοῦ, κατὰ τὰ γνωστά, θὰ εἶναι:

$$\gamma = \frac{(\epsilon_1 - \epsilon_2) g}{\epsilon_2}$$

ἐνῶ ἡ κατὰ τὸ διάστημα x ἐπιβράδυνσις θὰ εἶναι g .

Ὡς ἐκ τούτου, πρὸς διατήρησιν τοῦ ἀξιώματος τῆς ἐνεργείας, θὰ ἰσχύσῃ ἀναγκαστικῶς ἡ σχέσις:

$$h \cdot m \gamma = x \cdot m g$$

ἐξ ἧς:

$$x = \frac{h (\epsilon_1 - \epsilon_2)}{\epsilon_2}$$

$$x = \frac{2,64 (1 - 0,24)}{0,24} \text{ cm}$$

$$x = 8,36 \text{ cm}$$

287. Δίδεται γλυκερίνη (εἶδ. βάρος $\epsilon_1 = 1,25$ gr*/cm³) καὶ αἰθὴρ (εἶδ. βάρος $\epsilon_2 = 0,7$ gr*/cm³) καὶ σχηματίζεται μίγμα, μὴ παρουσιαζομένης χημικῆς ἀντιδράσεως μεταξὺ τῶν δύο ὑγρῶν ἀλλ' ἀπλῶς ἀναμίξεως.

Ζητεῖται: Ποία πρέπει νὰ εἶναι κατὰ βάρος ἡ ἀναλογία τῶν δύο ὑγρῶν, ὥστε τεμάχιον ξύλου (εἶδ. βάρος $\epsilon_3 = 0,8$ gr*/cm³) νὰ αἰωρῆται ἐντὸς τοῦ μίγματος εἰς οἰανδήποτε θέσιν.

Λύσις: Διὰ νὰ αἰωρῆται τὸ ξύλον ἐντὸς τοῦ μίγματος πρέπει τὸ εἰδικὸν βάρος τοῦ τελευταίου τούτου (ἔστω ϵ) νὰ ἰσοῦται μὲ τὸ τοῦ ξύλου:

$$\epsilon = \epsilon_3 \quad (1)$$

Ἐστω, πρὸς τοῦτο, B_1 τὸ βάρος τῆς γλυκερίνης καὶ B_2 τὸ τοῦ αἰθέρος καὶ V_1 καὶ V_2 οἱ ὄγκοι τῶν. Ἐχομεν ἐξ αὐτῶν:

$$B_1 = \epsilon_1 V_1 \quad (2)$$

$$B_2 = \epsilon_2 V_2 \quad (3)$$

ὁπότε τὸ εἶδ. βάρος τοῦ μίγματος θὰ εἶναι :

$$\varepsilon = \frac{B_1 + B_2}{V_1 + V_2}$$

ἤτοι, ἐκ τῶν (2) καὶ (3) :

$$\varepsilon = \frac{B_1 + B_2}{\frac{B_1}{\varepsilon_1} + \frac{B_2}{\varepsilon_2}}$$

$$\varepsilon = \frac{(B_1 + B_2) \varepsilon_1 \varepsilon_2}{B_1 \varepsilon_2 + B_2 \varepsilon_1}$$

καί, ἐκ τῆς (1) :

$$\varepsilon_3 = \frac{(B_1 + B_2) \varepsilon_1 \varepsilon_2}{B_1 \varepsilon_2 + B_2 \varepsilon_1}$$

τελικῶς δὲ ἡ ἀναλογία B_1/B_2 εὐρίσκεται :

$$\frac{B_1}{B_2} = \frac{\varepsilon_1 \varepsilon_2 - \varepsilon_1 \varepsilon_3}{\varepsilon_2 \varepsilon_3 - \varepsilon_1 \varepsilon_2}$$

$$\frac{B_1}{B_2} = \frac{\varepsilon_1 (\varepsilon_2 - \varepsilon_3)}{\varepsilon_2 (\varepsilon_3 - \varepsilon_1)}$$

$\frac{B_1}{B_2} = \frac{12,5}{31,5}$

288. Ἐπὶ ἐπιφανείας ὕδατος (εἶδ. βάρους $\varepsilon_1 = 1 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$) ἐπιπλέει ξυλίνη σανίς, ἐπιφανείας βάσεως $S = 320 \text{ cm}^2$ καὶ ὕψους $h = 3 \text{ cm}$, βυθιζομένη ἐντὸς τοῦ ὕδατος μέχρι βάρους $h' = 2,5 \text{ cm}$.

Ζητεῖται : Πόσον βάρος (β) δύναται νὰ φέρει ἄνωθεν αὐτῆς ἡ σανίς, ὥστε νὰ βυθίζεται ἀκριβῶς μέχρι τοῦ ἄνω χείλους της, ἤτοι μέχρι βάρους h .

Λύσις : Ὄταν ἡ σανίς ἐπιπλέει μόνη της, τότε ἡ ἄνωσίς της (A') ἰσορροπεῖ τὸ ἀγνωστον βάρος της (B). Εἶναι ὁμοῦς :

$$A' = Sh' \varepsilon_1$$

καί, ἐπειδὴ $A = B$, εἶναι καί :

$$B = Sh' \varepsilon_1 \quad (1)$$

Ὄταν, ἐν συνεχείᾳ, ἡ σανίς ἐπιβαρυνθῇ διὰ τοῦ προσθέτου βάρους β , τότε, βυθιζομένη κατὰ h θὰ παρουσιάσῃ νέαν ἄνωσιν (A), τιμῆς :

$$A = Sh \varepsilon_1 \quad (2)$$

ὁπότε, διὰ νὰ ἰσχύῃ ἡ σχέσηις :

$$A = B + \beta$$

προκύπτει, ἐκ τῶν (1) καὶ (2) :

$$Sh\varepsilon_1 = Sh'\varepsilon_1 + \beta$$

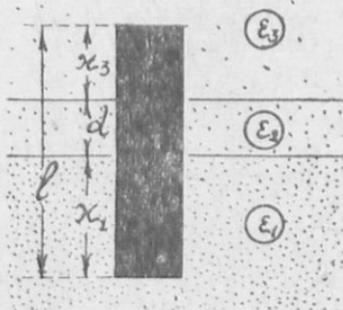
καὶ

$$\beta = S\varepsilon_1 (h - h')$$

$$\beta = 320 (3 - 2,5) \text{ gr}^*$$

$$\boxed{\beta = 480 \text{ gr}^*}$$

289. Ἐντὸς λεκάνης περιέχονται ἀλλεπάλληλα τρία ὑγρά : ὑδραργυρὸς (εἶδ. βάρους $\varepsilon_1 = 13,6 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$), ὕδωρ (εἶδ. βάρους $\varepsilon_2 = 1 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$) καὶ αἰθὴρ (εἶδ. βάρους $\varepsilon_3 = 0,7 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$), κατὰ τρόπον τοιοῦτον ὥστε τὸ πάχος τῆς ὑδατίνης στοιβάδος νὰ εἶναι $d = 4 \text{ cm}$. Ἐμβαπτίζεται ἐν συνεχείᾳ ἐντὸς τῶν ὑγρῶν μακρὰ ράβδος πρισματική, μήκους $l = 20 \text{ cm}$, ἐκ κασσιτέρου (εἶδ. βάρους $\varepsilon_4 = 7,3 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$), οὕτως ὥστε νὰ ἰσορροπῇ κατακορυφῶς (ἴδ. σχ. 38), βυθιζομένη ἐξ ὀλοκλήρου ἐντὸς τῶν ὑγρῶν.



Σχ. 38

Ζητεῖται : Κατὰ πόσον θὰ βυθίζεται ἐντὸς τοῦ αἰθέρος (x_3) καὶ κατὰ πόσον ἐντὸς τοῦ ὑδραργύρου (x_1).

Λύσις : Ἐστω x_1 τὸ ἐντὸς τοῦ ὑδραργύρου βάθος τῆς ράβδου, θὰ εἶναι ἐξ αὐτοῦ τὸ ἐντὸς τοῦ αἰθέρος βάθος (x_3) :

$$x_3 = l - (d + x_1) \quad (1)$$

ὁπότε, ἂν εἶναι A_1, A_2, A_3 αἱ ἀνώσεις εἰς τὰ τρία ὑγρά ἀντιστοιχῶς, ἐκ τῶν κάτω, καὶ B τὸ βάρος τῆς ράβδου, θὰ ἰσχύῃ ἡ σχέσηις :

$$B = A_1 + A_2 + A_3 \quad (2)$$

Ἄλλά, συναρτήσει τῆς ἐπιφανείας βάσεως (S) τῆς ράβδου, εἶναι :

$$B = lS\varepsilon_4$$

$$A_1 = x_1 S \varepsilon_1$$

$$A_2 = dS\varepsilon_2$$

$$A_3 = [l - (d + x_1)] S \varepsilon_3 \quad (\text{ὡς ἐκ τῆς (1)})$$

ὁπότε ἡ (2) γίνεται :

$$lS\varepsilon_4 = x_1 S \varepsilon_1 + dS\varepsilon_2 + (l - d - x_1) S \varepsilon_3$$

Ἐξ ἧς ἔχομεν :

$$x_1 = \frac{l(\varepsilon_4 - \varepsilon_3) - d(\varepsilon_2 - \varepsilon_3)}{(\varepsilon_1 - \varepsilon_3)}$$

καί, δι' ἀντικαταστάσεως τῶν τιμῶν τῶν l, d κλπ., τελικῶς :

$$\boxed{x_1 = 10,14 \text{ cm}}$$

ὁπότε τὸ βάθος x_3 , τιμῆς δίδομένης ὑπὸ τῆς σχέσεως (1), συναρτήσει τοῦ x_1 εἶναι :

$$\boxed{x_3 = 5,86 \text{ cm}}$$

290. Ἐντὸς ὕδατος (εἰδ. βάρους $\varepsilon_1 = 1,05 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$) καὶ εἰς βάθος $h = 4 \text{ m}$ βυθίζεται μικρὰ ξυλίνη σφαῖρα (εἰδ. βάρους $\varepsilon_2 = 0,7 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$) καὶ ἀφίεται ἐλευθέρῃ.

Ζητεῖται : Πότε θὰ φθάσῃ εἰς τὴν ἐπιφάνειαν τοῦ ὕδατος, ἂν κατὰ τὴν κίνησίν της ὑφίσταται συνεχῶς σταθερὰν δυνάμιν τριβῆς (f) ἴσην μὲ τὰ $8/9$ τῆς συνισταμένης (F) βάρους καὶ ἀνωσεως (διὰ $g = 9 \text{ m/sec}^2$).

Λύσις : Ἐστω t ὁ ζητούμενος χρόνος. Πρὸς εὕρεσίν του πρέπει νὰ εφαρμοσθῇ ὁ τύπος τῆς ὁμαλῶς ἐπιταχυνομένης κινήσεως διὰ διάστημα h :

$$h = \frac{1}{2} \gamma t^2 \quad (1)$$

Ἄλλά εἶναι :

$$\gamma = \frac{F - f}{m} \quad (2)$$

$$F = A - B \quad (3)$$

ὅπου B καὶ m τὸ βάρος καὶ ἡ μᾶζα τῆς σφαίρας καὶ A ἡ ἐντὸς τοῦ ὕδατος ἀνωσις της, εἰδικότερον δέ :

$$A = V\varepsilon_1$$

$$B = V\varepsilon_2$$

όπου V ό όγκος τής σφαίρας, όποτε ή μόν (3) γίνεται :

$$F = V (\epsilon_1 - \epsilon_2)$$

ή δέ (2) :

$$\gamma = \frac{V(\epsilon_1 - \epsilon_2) - \frac{8}{9}V(\epsilon_1 - \epsilon_2)}{m}$$

$$\gamma = \frac{V(\epsilon_1 - \epsilon_2)}{9m}$$

$$\gamma = \frac{(\epsilon_1 - \epsilon_2)g}{9\epsilon_2} \quad (4)$$

τελικώς δέ, έκ τής τιμής ταύτης (4) τοῦ γ , ή (1) γίνεται :

$$h = \frac{(\epsilon_1 - \epsilon_2)gt^2}{2 \cdot 9\epsilon_2}$$

έξ ής :

$$t = \sqrt{\frac{2 \cdot 9 \cdot \epsilon_2 \cdot h}{(\epsilon_1 - \epsilon_2)g}}$$

$$t = \sqrt{\frac{2 \cdot 9 \cdot 0,74}{0,35 \cdot g}} \text{ sec}$$

$$t = \sqrt{\frac{2 \cdot 9 \cdot 0,70 \cdot 5,8}{0,35 \cdot 9}} \text{ sec}$$

$t = 4 \text{ sec}$

291. *Αραιόμετρον χρήσιμον πρὸς μέτρησιν τῶν πυκνοτήτων ὑγρῶν ἀραιωτέρων καὶ βαρυτέρων τοῦ ὕδατος, ἐμπειρικῶς βαθμολογημένον ἀπὸ $0^\circ - 60^\circ$, δεικνύει 20° ἐντὸς ἐλαιολάδου (εἶδ. βάρους $\epsilon_1 = 0,9 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$) καὶ 40° ἐντὸς οἴνουπνεύματος (εἶδ. βάρους $\epsilon_2 = 0,79 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$).

Ζητεῖται: Ποῖον εἶδ. βάρους ὑγροῦ (ϵ_3) ἀντιστοιχεῖ εἰς τοὺς ἐμπειρικοὺς βαθμοὺς 0° καὶ ποῖον (ϵ_4) εἰς τοὺς 60° .

Λύσις: *Ἐστω V ό όγκος τοῦ ὀργάνου μέχρι τῶν 0° , v ό όγκος ἐκάστης ὑποδιαίρέσεως βαθμοῦ καὶ B τὸ βάρους τοῦ ἀραιομέτρου.

*Ἐχομεν τότε :

α) Κατὰ τὴν ἐντὸς τοῦ ἐλαιολάδου ἰσορροπίαν:

$$B = (V + 20v)\epsilon_1 \quad (1, \alpha)$$

β) Κατὰ τὴν ἐντὸς τοῦ οἴνουπνεύματος :

$$B = (V + 40v)\epsilon_2 \quad (1, \beta)$$

γ) Κατά την έντὸς τοῦ ἀγνώστου ὑγροῦ, εἰς τὴν ὑποδιαίρεσιν 0° :

$$B = V\varepsilon_3 \quad (2)$$

δ) Κατά τὴν έντὸς τοῦ ἀγνώστου ὑγροῦ, εἰς τὴν ὑποδιαίρεσιν 60° :

$$B = (V + 60v)\varepsilon_4 \quad (3)$$

ὁπότε, ἐκ τῶν (1) καὶ (2) εὐρίσκομεν :

$$\boxed{\varepsilon_3 = 1,032 \text{ gr}^*/\text{cm}^3}$$

καί, ἐκ τῶν (1,β), (2) καὶ (3) :

$$\boxed{\varepsilon_4 = 0,732 \text{ gr}^*/\text{cm}^3}$$

292. Ἀραιόμετρον βάρους $B = 222,5 \text{ gr}^*$ βυθιζόμενον έντὸς ὕδατος (εἶδ. βάρους $\varepsilon_1 = 1 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$) δεικνύει 0° ἰσορροποῦν ἀκριβῶς εἰς τὴν θέσιν ὅπου ἀρχίζουσι αἱ ὑποδιαίρεσεις τοῦ λεπτοῦ σωλῆνος (εἶδ. σχ. 39).

Ζητεῖται: Πόσος πρέπει νὰ εἶναι ὁ ὄγκος ἐκάστης ὑποδιαίρεσεως ὥστε τὸ ὄργανον νὰ δεικνύει 25° έντὸς ἐλαίου εἶδ. βάρους $\varepsilon_2 = 0,89 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$.

Λύσις: Ἐστω V ὁ ὄγκος τοῦ ὄργανου μέχρι τοῦ 0° . Αἱ ἰσχύουσαι σχέσεις θὰ εἶναι τότε :

α) Διὰ τὴν έντὸς τοῦ ὕδατος ἰσορροπίαν :

$$B = V\varepsilon_1 \quad (1)$$

β) Διὰ τὴν έντὸς τοῦ ἐλαίου :

$$B = (V + 25v)\varepsilon_2 \quad (2)$$

ὁπότε, ἐκ τῶν (1) καὶ (2) ἔχομεν :

$$B = \left(\frac{B}{\varepsilon_1} + 25v \right) \varepsilon_2$$

$$v = \frac{B(\varepsilon_1 - \varepsilon_2)}{25\varepsilon_1\varepsilon_2}$$

$$\boxed{v = 7,1 \text{ cm}^3}$$

293. Έντὸς κυλινδρικοῦ δοχείου ἐπιφανείας βάσεως $S_1 = 30 \text{ cm}^2$ περιέχοντος ὕδατος (εἶδ. βάρους $\varepsilon_1 = 1 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$) ἐμβαπτίζεται ξύλινος δίσκος παρουσιάζων ὀριζοντίαν ἐπιφάνειαν βάσεως $S_2 = 24 \text{ cm}^2$ καὶ ὕψος $y = 3 \text{ cm}$, εἰδικῶς δὲ βάρους $\varepsilon_2 = 0,6 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$.

Ζητεῖται: Κατὰ πόσον (x) θ° ἀνυψωθῆ ἡ στάθμη τοῦ έντὸς τοῦ δοχείου ὕδατος.

Λύσις: Κατά την ισορροπησην τοῦ δίσκου ἐντὸς τοῦ ὕδατος ἔχομεν ἰσότητα μεταξὺ βάρους καὶ ἀνώσεως, ἦτοι :

$$yS_2\varepsilon_2 = \varepsilon_1 V$$

ὅπου V ὁ ἐκτοπιζόμενος ὑδάτινος ὄγκος, ὁπότε εἶναι :

$$V = \frac{yS_2\varepsilon_2}{\varepsilon_1} \quad (1)$$

Ὁ ἐκτοπιζόμενος ὅμως οὗτος ὄγκος, ἔνεκα τοῦ ἀσυμπίεστου τοῦ ὑγροῦ, θὰ εἶναι ἀφ' ἑτέρου :

$$V = (S_1 - S_2) x \quad (2)$$

ὁπότε, ἐκ τῶν (1) καὶ (2), εὐρίσκομεν :

$$x = \frac{yS_2\varepsilon_2}{(S_1 - S_2)\varepsilon_1}$$

$$x = \frac{3.24.0,6 \text{ cm} \cdot \text{cm}^2 \cdot \text{gr}^* \cdot \text{cm}^3}{6.1 \text{ cm}^2 \cdot \text{gr}^* \cdot \text{cm}^3}$$

$$\boxed{x = 7,2 \text{ cm}}$$

294. Πυκνόμετρον σταθεροῦ ἐκτοπίσματος $V = 75 \text{ cm}^3$, χρήσιμον πρὸς μέτρησιν τοῦ εἰδ. βάρους ὑγρῶν, πρέπει νὰ φορτωθῆ διὰ προσθέτου βάρους $\beta = 7 \text{ gr}^*$ διὰ νὰ ἰσορροπήσῃ ἐντὸς ὕδατος (εἰδ. βάρους $\varepsilon_1 = 1 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$).

Ζητεῖται: Ποῖον εἶναι τὸ βᾶρος (B) τοῦ ὄργανου.

Λύσις: Κατὰ τὴν ἐντὸς ὕδατος ἰσορροπησην τοῦ ὄργανου θὰ ἰσχύη ἡ σχέσις :

$$B + \beta = V\varepsilon_1$$

ἐξ ἧς εὐρίσκομεν :

$$B = V\varepsilon_1 - \beta$$

$$\boxed{B = 68 \text{ gr}^*}$$

295. Δίδεται ἀραιόμετρον σταθεροῦ ἐκτοπίσματος $V = 50 \text{ cm}^3$, διὰ τὴν μέτρησιν εἰδ. βάρους ὑγρῶν, ὅπερ ἰσορροπεῖ ἐντὸς γλυκερίνης (εἰδ. βάρους $\varepsilon_1 = 1,26 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$) διὰ προσθήκης προσθέτου βάρους $\beta = 13 \text{ gr}^*$.

Ζητεῖται: Ποῖον εἶναι τὸ ἐλάχιστον εἰδ. βᾶρος (ε_2) ὑγροῦ, ὅπερ δύναται νὰ προσδιορισθῆ διὰ τοῦ ὄργανου τούτου.

Λύσις: Κατὰ τὴν ἐντὸς γλυκερίνης ἰσορροπησην, θὰ ἰσχύη, ὡς καὶ εἰς τὴν προηγουμένην ἄσκησιν, ἡ σχέσις :

$$B + \beta = V\varepsilon_1 \quad (1)$$

ἂν ὡς B ληφθῆ τὸ βᾶρος τοῦ ὄργανου.

Ἄλλὰ τὸ ἐλάχιστον εἶδ. βάρος ὑγροῦ θὰ εἶναι τὸ ἀντιστοιχοῦν εἰς τὸ ἄνευ προσθέτου βάρους ἰσορροποῦν ὄργανον, ὅποτε ἢ πρὸς τοῦτο ἀπαιτουμένη σχέσις εἶναι :

$$B = V\varepsilon_2 \quad (2)$$

ἔξ ἧς καὶ τῆς (1) εὐρίσκομεν :

$$V\varepsilon_2 + \beta = V\varepsilon_1$$

$$\varepsilon_2 = \frac{V\varepsilon_1 - \beta}{V}$$

$$\boxed{\varepsilon_2 = 1 \text{ gr}^*/\text{cm}^3}$$

ἦτοι τὸ ὄργανον δύναται νὰ χρησιμεύσῃ δι' ὑγρὰ μεγαλύτερου, τοῦ ὕδατος, εἰδικοῦ βάρους.

296. Πυκνόμετρον σταθεροῦ βάρους ἔχει μέχρι τῆς ὑποδιαίρεσεως 0° , ἀντιστοιχοῦσης εἰς καθαρὸν ὕδωρ (εἶδ. βάρους $\varepsilon_1 = 1 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$), ὄγκον $V = 12,8 \text{ cm}^3$, καὶ δεικνύει 40° ἐντὸς πετρελαίου (εἶδ. βάρους $\varepsilon_2 = 0,8 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$).

Ζητεῖται: Πόση πρέπει νὰ εἶναι ἡ τομὴ (s) τοῦ βαθμολογημένου σωλῆνος, ὥστε ἕκαστος βαθμὸς τῆς ὑποδιαίρεσεως νὰ παριστάνεται ὑπὸ μήκους $\lambda = 0,4 \text{ cm}$.

Λύσις: Ἐστω ν ὁ ὄγκος ἐκάστης ὑποδιαίρεσεως. Οὗτος θὰ εἶναι :

$$v = s \cdot \lambda \quad (1)$$

Ἄλλ' ἐκ μὲν τῆς ἐντὸς τοῦ ὕδατος ἰσορροπίας ἔχομεν :

$$B = V\varepsilon_1 \quad (2)$$

ἐκ δὲ τῆς ἐντὸς τοῦ πετρελαίου :

$$B = (V + 40v)\varepsilon_2 \quad (3)$$

ἂν εἶναι B τὸ βάρος τοῦ ὄργάνου.

Εὐρίσκομεν τότε, ἐκ τῶν (2) καὶ (3) :

$$V\varepsilon_1 = V\varepsilon_2 + 40v\varepsilon_2$$

$$v = \frac{V(\varepsilon_1 - \varepsilon_2)}{40\varepsilon_2} \quad (4)$$

ὅποτε, ἐκ τῆς (1), ἢ (4) γίνεται :

$$s \cdot \lambda = \frac{V(\varepsilon_1 - \varepsilon_2)}{40\varepsilon_2}$$

καὶ

$$s = \frac{V(\varepsilon_1 - \varepsilon_2)}{40\lambda\varepsilon_2}$$

$$\boxed{s = 0,2 \text{ cm}^2}$$

297. Πυκνόμετρον σταθεροῦ ἐκτοπίσματος (V) ἰσορροπεῖ ἐν-
τὸς τερεβινθελαιίου (εἶδ. βάρους $\epsilon_1 = 0,86 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$) διὰ προσθήκης
προσθέτου βάρους $\beta_1 = 12,2 \text{ gr}^*$, ἰσορροπεῖ δὲ ἐντὸς πετρελαίου
(εἶδ. βάρους $\epsilon_2 = 0,84 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$) διὰ προσθήκης βάρους $\beta_2 = 4,3 \text{ gr}^*$.

Ζητεῖται: Ποῖον εἶναι τὸ ἀρχικὸν βᾶρος τοῦ ὄργανου (B)
καὶ ποῖος ὁ σταθερὸς ὄγκος ὃν ἐκτοπίζει (V).

Λύσις: Κατὰ τὰς ἐντὸς τῶν δύο ὑγρῶν ἰσορροπήσεις τοῦ
ὄργανου θὰ ἰσχύουν, ἀντιστοιχῶς, αἱ κάτωθι σχέσεις:

$$B + \beta_1 = V\epsilon_1 \quad (1)$$

καὶ

$$B + \beta_2 = V\epsilon_2 \quad (2)$$

ἀποτελοῦσαι σύστημα δύο ἀγνώστων (τῶν B καὶ V), ὡς πρὸς
τοὺς ὁποίους λύομεν τοῦτο καὶ εὐρίσκομεν τελικῶς:

$$\begin{array}{l} B = 327,5 \text{ gr}^* \\ V = 395 \text{ cm}^3 \end{array}$$

298. Ἐντὸς δοχείου περιέχοντος ὕδωρ (εἶδ. βάρους $\epsilon_1 = 1$
 gr^*/cm^3), τίθεται ξυλίνη σφαῖρα βάρους $B = 150 \text{ gr}^*$, ὅποτε
αὕτη βυθίζεται κατὰ τὰ $\frac{8}{10}$ τοῦ ὄγκου τῆς. Ἀκολουθῶς ἐντὸς
τοῦ δοχείου ρίπτεται αἰθὴρ (εἶδ. βάρους $\epsilon_2 = 0,7 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$) μέχρις
ὅτου καλυφθῆ ὑπ' αὐτοῦ ἡ σφαῖρα.

Ζητεῖται: Ποῖον εἶναι τὸ εἶδ. βᾶρος (ϵ) τοῦ ξύλου καὶ πό-
σος ὄγκος (V') θὰ βυθίζεται ἐντὸς τοῦ αἰθέρος κατὰ τὴν ἀπο-
κατάστασιν τῆς ἰσορροπίας.

Λύσις: Ἐστω V ὁ ὅλος ὄγκος τῆς σφαίρας. Οὗτος θὰ συν-
δέεται μὲ τὰ λοιπὰ στοιχεῖα ταύτης διὰ τῆς γνωστῆς σχέσεως:

$$V = \frac{B}{\epsilon} \quad (1)$$

Κατὰ τὴν ἐντὸς τοῦ ὕδατος ἰσορροπία θὰ ἰσχύη ἀφ' ἑτέρου
ἡ ἐξίσωσις:

$$B = \frac{8}{10} V\epsilon_1$$

ἥτις, δυνάμει τῆς (1), γίνεται:

$$B = \frac{8B\epsilon_1}{10\epsilon}$$

ὁπότε προκύπτει:

$$\epsilon = \frac{8\epsilon_1}{10}$$

$$\epsilon = 0,8 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$$

Ἐν συνεχείᾳ, μετὰ τὴν προσθήκην τοῦ αἰθέρος, ἔχομεν, κατὰ τὴν ἐπίτευξιν τῆς μεταξὺ τῶν δύο ὑγρῶν ἰσορροπίας τῆς σφαίρας:

$$B = (V - V')\varepsilon_1 + V'\varepsilon_2$$

καί, ὡς ἐκ τῆς (1):

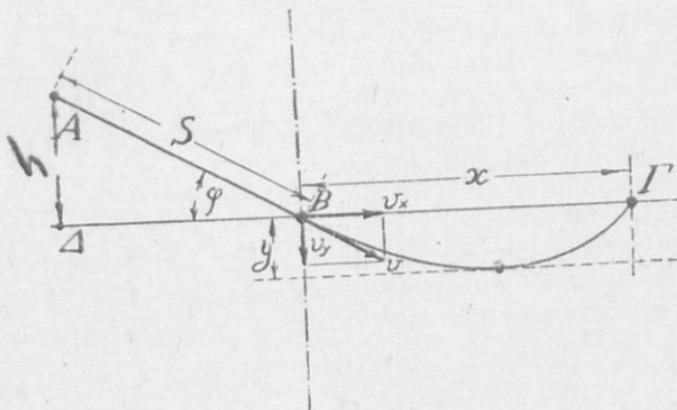
$$B = \left(\frac{B}{\varepsilon} - V'\right)\varepsilon_1 + V'\varepsilon_2$$

ὁπότε προκύπτει:

$$V' = \frac{B(1 - \varepsilon)}{\varepsilon(\varepsilon_1 - \varepsilon_2)}$$

$$V' = 123 \text{ cm}^3$$

299. Κεκλιμένου ἐπιπέδου, μήκους $S = 30 \text{ cm}$, καὶ κλίσεως $\varphi = 30^\circ$ τὸ κάτω ἄκρον ἐφάπτεται τῆς ἐπιφανείας ὕδατος (ἴδ. σχ. 40). Ἐκ τοῦ ἀνωτέρου σημείου τούτου (A) ἀφίεται κυ-



Σχ. 40

λιόμενη σφαῖρα ξυλίνη (εἶδ. βάρους $\varepsilon_1 = 0,7 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$), ἥτις, διανύουσα τὸ διάστημα S ἄνευ τριβῆς φθάνει εἰς τὴν ἐπιφάνειαν τοῦ ὕδατος (εἶδ. βάρους $\varepsilon = 1 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$), βυθίζεται μέχρι βάρους τινος (y) καὶ ἐπανεμφανίζεται εἰς τὴν ἐπιφάνειαν εἰς σημεῖον Γ εἰς ἀπόστασιν x ἀπὸ τοῦ σημείου βυθίσεως (B).

Ζητεῖται: Πόσον εἶναι τὸ βάθος τοῦτο (y), καὶ πόσον τὸ μῆκος (x), δεδομένου ὅτι ἡ σφαῖρα κινεῖται ἐντὸς τοῦ ὕδατος ἄνευ τριβῆς.

Λύσις: Ἐστω h ἡ ἀπόστασις τοῦ A ἀπὸ τῆς ἐπιφανείας τοῦ ὕδατος, m ἡ μάζα καὶ V ὁ ὄγκος τῆς σφαίρας.

Εἰς τὸ ἀρχικὸν σημεῖον A ἡ κεκτημένη ὑπὸ τοῦ σώματος θέσει ἐνέργεια ὡς πρὸς τὸ ἐπίπεδον ΓΔ εἶναι :

$$E_0 = h \cdot mg$$

Ἡ ἐνέργεια αὕτη, μετατροπομένη εἰς κινητικὴν εἰς τὸ σημεῖον B δύναται νὰ μετατοπίσῃ τὴν συνισταμένην ἀνώσεως καὶ βάρους δυνάμιν κατὰ βάθος τι y , μὲ κατανάλωσιν ἔργου :

$$W = Vy(\epsilon - \epsilon_1)$$

ἴσου πρὸς τὴν ἐνέργειαν ταύτην, ἔξ οὗ προκύπτει ἡ σχέσις :

$$E_0 = W$$

ἢ

$$hmg = Vy(\epsilon - \epsilon_1)$$

ἔξ ἧς τελικῶς, δι' ἐκτελέσεως τῶν διαφόρων πράξεων, εὐρίσκομεν :

$$y = \frac{\epsilon_1 h}{\epsilon - \epsilon_1}$$

$$y = \frac{\epsilon_1 S \cdot \eta \mu \varphi}{\epsilon - \epsilon_1}$$

$$\boxed{y = 35 \text{ cm}}$$

Πρὸς εὔρεσιν τοῦ μήκους x , εὐρίσκομεν πρῶτον τὴν εἰς τὸ B ταχύτητα τῆς σφαίρας (v) ἣτις εἶναι :

$$v = \sqrt{2gS\eta\mu\varphi}$$

καὶ ἔξ ἧς προκύπτει ἡ ὀριζοντία της συνιστώσα (v_x) τιμῆς :

$$v_x = \text{συν}\varphi \sqrt{2gS\eta\mu\varphi}$$

Εὐρίσκομεν ἐν συνεχείᾳ τὸν χρόνον (t) εἰς τὸν ὁποῖον ἡ σφαῖρα βυθίζεται μέχρι τοῦ y :

$$t = \frac{\epsilon_1 \eta \mu \varphi}{(\epsilon - \epsilon_1)} \sqrt{\frac{2h}{g}}$$

ὁπότε τὸ x θὰ εἶναι :

$$x = 2v_x t$$

ἢτοι :

$$x = \frac{4\eta\mu^2\varphi \cdot \text{συν}\varphi \cdot \epsilon_1 S}{\epsilon - \epsilon_1}$$

$$\boxed{x = 60,62 \text{ cm}}$$

300. Ἀπὸ ξυλίνην σφαῖραν βάρους $B_1=100 \text{ gr}^*$ καὶ εἰδ. βάρους $\epsilon_1=0,6 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$ ἔξαρθᾶται διὰ λεπτοῦ νήματος ἑτέρα χαλκίνη σφαῖρα, βάρους $B_2=10 \text{ gr}^*$ καὶ εἰδ. βάρους $\epsilon_2=9,8 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$,

Ζητείται: Ποία θὰ εἶναι, κατὰ τὴν ἀποκατάστασιν ἰσορροπίας, ἡ ἀπόστασις (x_1) τῶν ἐλευθέρων ἐπιφανειῶν τῶν δύο ὑγρῶν καὶ ποία ἡ ἀπὸ τῆς ἐπιφανείας διαχωρισμοῦ μέχρι τῆς ἐλευθέρου τοῦ ὑδραργύρου (x_2).

Λύσις: $x_1=14,11$ cm, $x_2=1$ cm.

307. Σῶμά τι ἐντὸς γλυκερίνης (εἶδ. βάρους $\epsilon_1=1,26$ gr*/cm³) ζυγίζει $B_1=38,5$ gr*, ἐντὸς δὲ θειικοῦ ὀξέος (εἶδ. βάρους $\epsilon_2=1,9$ gr*/cm³) ζυγίζει $B_2=32,1$ gr*.

Ζητείται: Ποῖον εἶναι τὸ πραγματικὸν βᾶρος τοῦ σώματος (B), ποῖος ὁ ὄγκος του (V) καὶ ποία ἡ πυκνότης του (d).

Λύσις: $B=51,1$ gr*, $V=10$ cm³, $d=5,11$ gr/cm³.

308. Δύο μεταλλικαὶ σφαῖραι ἰσοβαρεῖς, ἀλλὰ διαφορετικῆς πυκνότητος, ἀντιστοίχως $d_1=9$ gr/cm³ καὶ $d_2=8$ gr/cm³, ἐξαερωμένοι ἐκ τῶν ἄκρων φαλάγγων ζυγοῦ ἐμβαπτίζονται ἐντὸς οἴνοπνεύματος (εἶδ. βάρους $\epsilon=0,8$ gr*/cm³).

Ζητείται: Ποῖος πρέπει νὰ εἶναι ὁ λόγος τῶν μοχλοβραχιόνων τοῦ ζυγοῦ (l_1/l_2) ἵνα οὗτος ἰσορροπῇ ὅταν αἱ σφαῖραι εὐρίσκονται ἐντὸς τοῦ ὑγροῦ.

Λύσις: $l_1/l_2=81/82$.

309. Σῶμά τι εἰς τὸν ἀέρα ζυγίζει $B_1=10$ gr*, ἐντὸς δὲ τοῦ ὕδατος $B_2=7,5$ gr*.

Ζητείται: Ποία πυκνότητα (d) πρέπει νὰ ἔχη τὸ ὑγρὸν ἐντὸς τοῦ ὁποίου τὸ σῶμα νὰ ζυγίζῃ $B_3=6$ gr*, ἂν τὸ εἶδ. βᾶρος τοῦ ὕδατος εἶναι $\epsilon=1$ gr*/cm³.

Λύσις: $d=1,6$ gr/cm³.

310. Κυλινδρικὸν δοχεῖον, τομῆς $S_1=120$ cm² περιέχει ὕδωρ (εἶδ. βάρους $\epsilon_1=1$ gr*/cm³) μέχρις ὕψους $h=30$ cm, ἐντὸς δὲ αὐτοῦ ρίπεται ξύλινος κύλινδρος, τομῆς $S_2=80$ cm² μήκους $\lambda=10$ cm καὶ εἶδ. βάρους $\epsilon_2=0,7$ gr*/cm³.

Ζητείται: Κατὰ πόσον (y) θ' ἀνέλθῃ ἡ ἐπιφάνεια τοῦ ὕδατος ἐντὸς τοῦ δοχείου.

Λύσις: $y=4,66$ cm.

311. Ἐντὸς ὑδραργύρου, εἶδ. βάρους $\epsilon_1=13,596$ gr*/cm³ βυθίζεται σιδηροῦς κῶνος, διὰ τῆς κορυφῆς του, ἔχων ὕψος $h=22$ cm καὶ πυκνότητα $\epsilon_2=7,788$ gr*/cm³.

Ζητείται: Κατὰ πόσον (y) θὰ βυθισθῇ ὁ κῶνος ἐντὸς τοῦ ὑδραργύρου, ὅταν ἐπιτευχθῇ ἰσορροπία.

Λύσις: $y=18,271$ cm.

312. Κύβος ἐξ ἀργιλίου, εἶδ. βάρους $\epsilon_1 = 2,35 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$ καὶ πλευρᾶς $\lambda = 20 \text{ cm}$, ἔμβαπτίζεται ἐντὸς ὕδραργύρου, εἶδ. βάρους $\epsilon_2 = 13,6 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$.

Ζητεῖται: Ποῖον μέρος τοῦ ὕψους του (y) εὐρίσκεται ἐντὸς τοῦ ὕδραργύρου.

Λύσις: $y = 3,53 \text{ cm}$.

313. Πυκνόμετρον σταθεροῦ ἔκτοπίσματος χρειάζεται πρόσθετον βάρος $\beta_1 = 8,59 \text{ gr}^*$ ἵνα βυθισθῇ μέχρι τοῦ σημείου ἐπιπολῆς ἐντὸς ὕγρου, εἶδ. βάρους $\epsilon_1 = 0,73 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$, πρόσθετον δὲ βάρος $\beta_2 = 101,75 \text{ gr}^*$ ἵνα βυθισθῇ μέχρι τοῦ αὐτοῦ σημείου ἐντὸς ὕγρου, εἶδ. βάρους $\epsilon_2 = 1,85 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$.

Ζητεῖται: Ποῖον εἶναι τὸ βάρος (B) τοῦ ὄργανου, ὡς καὶ ποῖον τὸ ἀπαιτούμενον πρόσθετον βάρος (β_x) διὰ τὴν ἐντὸς καθαροῦ ὕδατος (εἶδ. βάρους $\epsilon = 1 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$) ἰσορροπῆσιν μέχρι τοῦ αὐτοῦ ὡς ἄνω σημείου ἐπιπολῆς.

Λύσις: $B = 52,13 \text{ gr}^*$, $\beta_x = 19,28 \text{ gr}^*$.

314. Ἐυλίνη σφαῖρα, ἔμβαπτιζομένη ἐντὸς γλυκερίνης (εἶδ. βάρους $\epsilon_1 = 1,26 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$) βυθίζεται μέχρι τῶν $\frac{2}{3}$ τοῦ ὄγκου της (V), ἔμβαπτιζομένη δὲ ἐντὸς σακχαροῦχου διαλύματος βυθίζεται μέχρι τῶν $\frac{42}{75}$ τοῦ ὄγκου της.

Ζητεῖται: Ποῖον εἶναι τὸ εἶδ. βάρος τῆς ευλίνης σφαίρας (ϵ) καὶ ποῖον τὸ τοῦ σακχαροῦχου διαλύματος (ϵ_2).

Λύσις: $\epsilon = 0,84 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$, $\epsilon_2 = 1,5 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$.

315. Ἐυλίνη σφαῖρα, εἶδ. βάρους $\epsilon_1 = 0,6 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$ καὶ ὄγκου $V_1 = 63,9 \text{ cm}^3$ βυθίζεται ἐντὸς ὕδατος (εἶδ. βάρους $\epsilon = 1 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$). Ἀπὸ τὸ κάτω μέρος της, δι' ἀβαροῦς νήματος ἔξαορτᾶται ἑτέρα σφαῖρα μεταλλίνη βάρους $B_2 = 7,1 \text{ gr}^*$, ὅποτε τὸ ὅλον σύστημα διατηρεῖ τὴν ἰσορροπίαν του εἰς οἰανδήποτε θέσιν ἐντὸς τοῦ ὕδατος.

Ζητεῖται: Ποῖον εἶναι τὸ εἶδ. βάρος (ϵ_2) τῆς μεταλλίνης σφαίρας.

Λύσις: $\epsilon_2 = 4,6 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$.

316. Ἐυλίνη σανίς, ὕψους $h = 2,7 \text{ cm}$ καὶ πυκνότητος $d = 0,8 \text{ gr}/\text{cm}^3$, ἐπιπέει εἰς τὴν διαχωριστικὴν ἐπιφάνειαν ὕδατος (εἶδ. βάρους $\epsilon_1 = 1 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$) καὶ αἰθέρος (εἶδ. βάρους $\epsilon_2 = 0,73 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$).

Ζητεῖται: Κατὰ πόσον θὰ βυθίζεται ἐντὸς τοῦ ὕδατος (h_1) καὶ κατὰ πόσον ἐντὸς τοῦ αἰθέρος (h_2).

Λύσις: $h_1 = 0,7 \text{ cm}$, $h_2 = 2 \text{ cm}$.

317. Μεταλλίνη σφαῖρα κενή, ὄγκου $V = 56 \text{ cm}^3$ καὶ βά-

ρους $B=27 \text{ gr}^*$, ἀφίεται νὰ πέση ἐπὶ τῆς ἐπιφανείας τοῦ ὕδατος ἀπὸ ὕψους τινὸς (h) ὁπότε βυθίζεται ἐντὸς τοῦ ὕδατος μέχρι βάθους $y=29,9 \text{ cm}$.

Ζητεῖται: Ποῖον εἶναι τὸ ὕψος h ἂν τὸ εἶδ. βάρος τοῦ ὕδατος εἶναι $\epsilon=1 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$, μὴ ὑπολογιζομένης τῆς ἀντιστάσεως τοῦ ὑγροῦ.

Λύσις: $h=31,9 \text{ cm}$.

318. Ἀπὸ τοῦ πυθμένους δοχείου, περιέχοντος γλυκερίνην (εἶδ. βάρους $\epsilon_1=1,26 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$) ἀφίεται ἐλεύθερον τεμάχιον ξύλου (εἶδ. βάρους $\epsilon_2=0,6 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$) ὁπότε τοῦτο, φθάνον εἰς τὴν ἐλευθέραν ἐπιφάνειαν ἐκτινάσσεται μέχρις ὕψους $y=66 \text{ cm}$ ἄνωθεν αὐτῆς.

Ζητεῖται: Ποῖον εἶναι τὸ βάθος τοῦ πυθμένους (h) ἀπὸ τῆς ἐλευθέρας ἐπιφανείας τοῦ ὑγροῦ, μὴ λαμβανομένης ὑπ' ὄψιν τῆς ἀντιστάσεως τούτου.

Λύσις: $h=60 \text{ cm}$.

319. Ἀραιόμετρον σταθεροῦ βάρους ἐμπειρικῶς βαθμολογημένον δεικνύει 0° ἐντὸς ὕδατος, καὶ 66° ἐντὸς θεϊκοῦ ὀξέος πυκνότητος $d=1,84 \text{ gr}/\text{cm}^3$.

Ζητεῖται: Ποία θὰ εἶναι ἡ πυκνότης (d') ὑγροῦ ἔχοντος, ἐμπειρικῶς, πυκνότητα 15° διὰ τοῦ ὡς ἄνω ἀραιομέτρου, ἂν ἡ πυκνότης τοῦ ὕδατος εἶναι $\delta=1 \text{ gr}/\text{cm}^3$.

Λύσις: $d'=1,115 \text{ gr}/\text{cm}^3$.

320. Ἀραιόμετρον σταθεροῦ βάρους, ἐμπειρικῶς βαθμολογημένον δεικνύει 35° ἐντὸς οἴνοπνεύματος (εἶδ. βάρους $\epsilon_1=0,8 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$) καὶ 0° ἐντὸς ὑγροῦ εἶδ. βάρους $\epsilon_2=1,111 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$.

Ζητεῖται: Ποία θὰ εἶναι ἡ ἐντὸς ὕδατος (εἶδ. βάρους $\epsilon=1 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$) ἔνδειξις (x) τοῦ ὄργάνου.

Λύσις: $x=10^\circ$.

321. Ἀραιόμετρον σταθεροῦ βάρους $B=70 \text{ gr}^*$, ἐμπειρικῶς βαθμολογημένον παρουσιάζει ὑποδιαρρέσεις, ὧν ἑκάστη ἔχει ὄγκον $v=0,9 \text{ cm}^3$, δεικνύει δὲ 0° ἐντὸς ὕδατος (εἶδ. βάρους $\epsilon_1=1 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$).

Ζητεῖται: Πόσους βαθμοὺς θὰ δεικνύη (x) ἐντὸς αἰθέρος εἶδ. βάρους $\epsilon_2=0,7 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$.

Λύσις: $x=33,33^\circ$.

322. Λαμβάνονται ὡς θεμελιώδεις διαστάσεις, εἰς ἀνθάιρετόν τι σύστημα διαστάσεων, αἱ τῆς πυκνότητος [d], εἶδ. βάρους [ϵ] καὶ χρόνου [t].

Ζητεῖται: Νὰ εὑρεθοῦν συναρτήσῃ αὐτῶν αἱ διαστάσεις

ἐπιταχύνσεως (γ), ταχύτητος (v), διαστήματος (S), ὄγκου (V), μάζης (M) καὶ δυνάμεως (F).

Λύσεις: $[\gamma] = [ε] \cdot [d]$, $[v] = [ε] [d] [t]$, $[S] = [ε] [d] [t^2]$, $[V] = [ε^3] [d^3] [t^6]$, $M = [ε^3] [d^3] [t^6]$, $[F] = [ε^4] [d^3] [t^6]$. ΠΑΡΟΡΑΜΑΤΑ

323. Ξυλίνη σφαῖρα, εἶδ. βάρους $\epsilon_1 = 0,8 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$ ἀφίεται νὰ πέση ἐντὸς ὕδατος (εἶδ. βάρους $\epsilon_2 = 1 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$) ἀπὸ ὕψους τινος $h = 20 \text{ m}$ ἀπὸ τῆς ἐλευθέρως ἐπιφανείας του.

Ζητεῖται: Πόση θὰ εἶναι ἡ ἐντὸς τοῦ ὕδατος ταχύτης τῆς σφαίρας (v) μετὰ χρόνον $t = 10 \text{ sec}$ ἀπὸ τῆς στιγμῆς ἀφ' ἧς ἀφέθη ἐλευθέρω ($g = 10 \text{ m}/\text{sec}^2$).

Λύσεις: $v = 0$.

324. Ξυλίνη σφαῖρα, μάζης $m = 0,44 \text{ Kg}$ πίπτουσα ἐκ τινος ὕψους ἐπὶ τῆς ἐπιφανείας διαλύματος σακχάρου (εἶδ. βάρους $\epsilon_1 = 1,4 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$) βυθίζεται μέχρι βάρους $h = 0,6 \text{ m}$.

Ζητεῖται: Πόσον ἔργον (W) καταναλίσκεται κατὰ τὴν βύθισιν ταύτην, ἂν τὸ εἰδικὸν βῆρος τοῦ ξύλου εἶναι $\epsilon_2 = 0,8 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$.

Λύσεις: $W = 0,198 \text{ Kg}^* \cdot \text{m}$.

325. Ξυλίνη σφαῖρα εἶδ. βάρους $\epsilon_1 = 0,7 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$, ἀφίεται ἐντὸς ὕδατος (εἶδ. βάρους $\epsilon = 1 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$).

Ζητεῖται: Ἄν τὸ βῆρος τῆς ξυλίνης ταύτης σφαίρας εἶναι $B_1 = 55,3 \text{ gr}^*$, πόσον βῆρος (B_2) χαλκοῦ δύναται ν' ἀναρτηθῆ κατ' ὄψιν ταύτης δι' ἀβαροῦς νήματος, ὥστε τὸ ὅλον σύστημα νὰ ἰσορροπῆ ἐντὸς τοῦ ὕδατος βυθιζόμενον ἐξ ὀλοκλήρου (εἶδ. βῆρος τοῦ χαλκοῦ $\epsilon_2 = 8,9 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$).

Λύσεις: $B_2 = 26,7 \text{ gr}^*$.

Υ Δ Ρ Ο Δ Υ Ν Α Μ Ι Κ Η

326. Ἐντὸς σωλῆνος ὀριζοντίου, μεταβλητοῦ πάχους, ρέει ὕδωρ μὲ νηματώδη ροήν, ὁπότε εἰς σημείον τι τοῦ σωλῆνος, ὅπου ἡ ταχύτης ροῆς εἶναι $v_1 = 5 \text{ cm}/\text{sec}$ ἡ ἀσκουμένη πίεσις εἶναι $P_1 = 50 \text{ dynes}/\text{cm}^2$.

Ζητεῖται: Πόση θὰ εἶναι ἡ πίεσις (P_2) εἰς ἕτερον σημείον ὅπου ἡ ταχύτης ροῆς εἶναι $v_2 = 2 \text{ cm}/\text{sec}$, δεδομένης τῆς πυκνότητος τοῦ ὕδατος $d = 1 \text{ gr}/\text{cm}^3$.

Λύσεις: Ἡ ζητούμενη πίεσις P_2 θὰ εὑρεθῆ διὰ χρησιμοποίησεως τοῦ τύπου τοῦ Bernoulli:

$$\frac{P_1}{dg} + h_1 + \frac{v_1^2}{2g} = \frac{P_2}{dg} + h_2 + \frac{v_2^2}{2g}$$

ὅστις δι' ὀριζοντίαν ροὴν ($h_1=h_2$) λαμβάνει μορφήν :

$$\frac{P_1}{dg} + \frac{v_1^2}{2g} = \frac{P_2}{dg} + \frac{v_2^2}{2g}$$

ὁπότε προκύπτει :

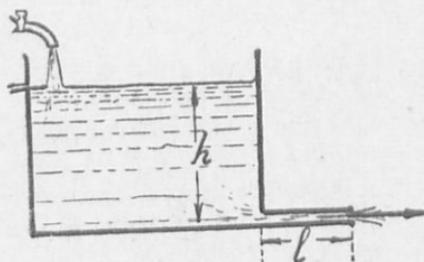
$$P_2 = P_1 + \frac{d(v_1^2 - v_2^2)}{2}$$

καί, δι' ἀντικατάστασως τῶν τιμῶν τοῦ P_1 , κλπ. τελικῶς :

$$P_2 = 50 + \frac{(25 - 4)}{2} \text{ dynes/cm}^2$$

$$\boxed{P_2 = 60,5 \text{ dynes/cm}^2}$$

327. Ἐντὸς δοχείου περιέχεται ὕδωρ μέχρι σταθεροῦ ὕψους $h=30$ cm ἀπὸ πλαγίου σωλῆνος (ἴδ. σχ. 42), μήκους $l=10$ cm καὶ ἀκτίνος τομῆς $R=1$ cm.



Σχ. 42

Ζητεῖται: Πόση θὰ εἶναι ἡ κατ' ὄγκον παροχὴ ὕδατος διὰ τοῦ πλαγίου τούτου σωλῆνος, ἂν τὸ ὕδωρ ἔχη συντελεστὴν τριβῆς, εἰς μονάδας cgs, $\eta=0,018$ cgs καὶ ἡ ροὴ εἶναι νηματώδης.

Λύσις: Ἡ ζητούμενη παροχὴ δίδεται ὑπὸ τοῦ τύπου τοῦ Poiseuille :

$$Q = \frac{\pi R^4 P}{8\eta l}$$

ἰσχύοντος εἰς ἐκάστην νηματώδη ροὴν, ἐξ οὗ εὐρίσκομεν τὴν παροχόμενῃ εἰς ἕκαστον sec ποσότητα ὕδατος (Q) εἰς cm^3 , δεδομένου ὅτι ἡ πίεσις P εἶναι $P=he$ ὅπου e τὸ εἶδ. βάρος τοῦ ὕδατος :

$$Q = \frac{\pi R^4 \cdot h \cdot e}{8\eta l}$$

οπότε :

$$Q = \frac{3,14 \cdot 30,981}{8,0,018 \cdot 10} \text{ cm}^3/\text{sec}$$

$$| Q = 64173 \text{ cm}^3/\text{sec} |$$

328. Γλυκερίνη, ρέουσα δια σωλήνος ακτίνας τομῆς $R = 10,4 \text{ cm}$ καὶ μήκους $l = 0,196 \text{ cm}$, ὑπὸ τὴν ἐπίδρασιν σταθερᾶς ὑδροστατικῆς πίεσεως ὀφειλομένης εἰς ὑπερκειμένην ποσότητα μέχρις ὕψους $h = 776 \text{ cm}$, ἐξέρχεται τοῦ στομίου τοῦ σωλήνος μὲ παροχὴν κατὰ βάρος $B = 3080,34 \text{ gr}^*/\text{sec}$.

Ζητεῖται : Ποῖος εἶναι ὁ συντελεστὴς ἰξώδους τῆς γλυκερίνης (η), ἂν τὸ εἰδικὸν βάρος της εἶναι $\epsilon = 1,26 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$.

Λύσις : Πρὸς εὔρεσιν τοῦ συντελεστοῦ η λαμβάνομεν τὸν τύπον τοῦ Poiseuille :

$$Q = \frac{\pi R^4 P}{8 \eta l}$$

ὅστις, διὰ $P = h \epsilon$ καὶ $Q = \frac{B}{\epsilon}$, γίνεται :

$$\frac{B}{\epsilon} = \frac{\pi R^4 h \epsilon}{8 \eta l}$$

ἔξ οὗ εὐρίσκομεν ἐν συνεχείᾳ τὴν σχέσιν :

$$\eta = \frac{\pi R^4 h \epsilon^2}{8 B l}$$

οπότε, δι' ἀντικαταστάσεως τῶν τιμῶν τῶν R , h , B κλπ. καὶ μετατροπῆς τούτων εἰς cgs, εὐρίσκομεν τελικῶς :

$$| \eta = 9,7 \text{ gr/cm} \cdot \text{sec} |$$

329. Δίδεται ὀριζόντιος σωλὴν ακτίνας τομῆς $r = 2 \text{ cm}$ ἐντὸς τοῦ ὁποίου ρεεῖ οἰνόπνευμα συντελεστοῦ ἰξώδους $\eta = 0,0124 \text{ cgs}$ καὶ πυκνότης $d = 0,8 \text{ gr/cm}^3$.

Ζητεῖται : Ποία εἶναι ἡ μεγίστη ταχύτης (v) ἣν δύναται νὰ λάβῃ τὸ οἰνόπνευμα ρέον ἐντὸς τοῦ σωλήνος χωρὶς νὰ γίνῃ ἡ ροὴ στροβιλώδης.

Λύσις : Ἐκ τοῦ τύπου τοῦ Reynolds :

$$R = \frac{d v r}{\eta}$$

εὐρίσκομεν τὴν μεγίστην ταχύτητα v διὰ τιμὴν τοῦ $R=1000$, ὁπότε ἔχομεν :

$$v = \frac{1000\eta}{d\rho}$$

$$v = \frac{1000 \cdot 0,0124 \text{ cm}}{0,8 \cdot 2 \text{ sec}}$$

$$v = 7,75 \text{ cm/sec}$$

330. Ἐντὸς ὀριζοντίου σωλῆνος ἀκτίνος τομῆς $\rho=2 \text{ cm}$ καὶ μήκους $l=9810 \text{ m}$ ῥέει ὕδωρ, πυκνότητος $d=1 \text{ gr/cm}^3$ καὶ συντελεστοῦ ἰξώδους $\eta=0,018 \text{ cgs}$.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ μεγίστη πίεσις (P) ἣτις δύναται νὰ ἐφαρμοσθῇ εἰς τὸ ἐν ἄκρον τοῦ σωλῆνος ὥστε ἡ ροὴ νὰ διατηρῆται νηματώδης.

Λύσις: Ἴνα διατηρῆται νηματώδης ἡ ροὴ πρέπει ἡ ταχύτης (v) τοῦ ὕγρου νὰ εἶναι τοιαύτη, ὥστε ὁ ἀριθμὸς τοῦ Reynolds νὰ γίνῃ τὸ πολὺ $R=1000$. Ὡς ἐκ τούτου θὰ πρέπει νὰ εἶναι :

$$v = \frac{1000\eta}{d\rho} \quad (1)$$

ἀλλὰ ἡ ταχύτης αὕτη συνδέεται ἀφ' ἑτέρου μὲ τὴν εἰς ὄγκον παροχὴν διὰ τοῦ τύπου :

$$Q = v \cdot S \quad (2)$$

ὅπου S ἡ τομὴ τοῦ σωλῆνος ($S=\rho^2$).

Γίνεται τότε ἡ (1) ὡς ἐκ τῆς (2) :

$$Q = \frac{1000\eta\rho^2}{d\rho}$$

ἢτοι :

$$Q = \frac{1000\pi\eta\rho}{d} \quad (3)$$

ὁπότε τελικῶς, ἐπειδὴ ἡ παροχὴ συνδέεται καὶ μὲ τὴν πίεσιν διὰ τοῦ τύπου τοῦ Poiseuille, προκύπτει ἐκ τῆς (3) ἡ σχέσις :

$$\frac{1000\pi\eta\rho}{d} = \frac{\pi\rho^4 P}{8\eta l}$$

ἔξ ἧς εὐρίσκομεν :

$$P = \frac{8000 \cdot \eta^2 l}{d\rho^3}$$

$$P = \frac{8000,0,000324,9810}{8} \text{ dynes/cm}^2$$

$$P = \frac{8 \cdot 10^3 \cdot 324,10^{-6} \cdot 981,10}{8,981,10^8} \text{ Kg}^*/\text{cm}^2$$

$$| P = 0,324 \text{ Kg}^*/\text{cm}^2 |$$

ΑΣΚΗΣΕΙΣ ΠΡΟΣ ΛΥΣΙΝ

331. Ἐντὸς σωλῆνος μεταβλητοῦ πάχους ρέει γλυκερίνη μὲ ροὴν νηματώδη, ὁπότε ἡ εἰς ὕψος τι $h_1=50$ cm πίεσις της εἶναι $P_1=3,78 \text{ gr}^*/\text{cm}^2$ ἢ δὲ ταχύτης ροῆς $v_1=9,81$ cm/sec.

Ζητεῖται: Πόση θὰ εἶναι ἡ πίεσις (P_2) εἰς σημείον τι τοῦ σωλῆνος εἰς ὕψος $h_2=51,05$ cm ὑπὸ ταχύτητα ροῆς $v_2=2$ cm/sec ἂν ὁ συντελεστὴς ἰξώδους τῆς γλυκερίνης εἶναι $\eta=9,71$ cgs, καὶ ἡ πυκνότης της $d=1,26 \text{ gr}/\text{cm}^3$.

Λύσις: $P_2=2,52 \text{ gr}^*/\text{cm}^2$.

332. Θεϊκὸν ὀξὺ ρέει ἐντὸς σωλῆνος ἀκτίνος τομῆς $r=37,2$ cm μὲ ταχύτητα $v=5,55$ cm/sec.

Ζητεῖται: Ποῖος θὰ εἶναι ὁ διὰ τὴν ροὴν ταύτην ἀριθμὸς τοῦ Reynolds, ἂν τὸ θεϊκὸν ὀξὺ ἔχει συντελεστὴν ἰξώδους $\eta=0,999$ cgs καὶ πυκνότητα $d=1,8 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$.

Λύσις: $R=372$ (ροὴ νηματώδης, καθ' ὅσον $372 < 1000$).

332. Ὑγρὸν τι, ρέον ἐντὸς ὀριζοντίου σωλῆνος, μήκους $l=153,767$ m καὶ ἀκτίνος τομῆς $R=1,2$ cm, ἐμφανίζει παροχὴν $Q=0,005$ lit/sec, ὑπὸ ροὴν ὑποτιθεμένην νηματώδη, δεχόμενον εἰς τὸ ἔν ἄκρον τοῦ σωλῆνος πίεσιν $P=0,2 \text{ Kg}^*/\text{cm}^2$.

Ζητεῖται: Ποῖος εἶναι ὁ συντελεστὴς ἰξώδους του (η).

Λύσις: $\eta=2,0736 \text{ gr}/\text{cm} \cdot \text{sec}$.

334. Ἐντὸς σωλῆνος ρέει ὑγρὸν εἶδ. βάρους $\epsilon=1,5 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$ καὶ συντελεστοῦ ἰξώδους $\eta=4 \text{ gr}/\text{cm} \cdot \text{sec}$, ὁπότε ἡ διὰ τινος τομῆς διερχομένη ποσότης εἶναι $B=100,48 \text{ gr}^*/\text{sec}$.

Ζητεῖται: Ποία πρέπει νὰ εἶναι ἡ ἀκτίς τομῆς (r) τοῦ σωλῆνος ἵνα ἡ ροή, ὑπὸ τὰς ὡς ἄνω προϋποθέσεις, παρουσιάξῃ ἀριθμὸν τοῦ Reynolds $R=80$.

Λύσις: $r=0,1$ cm.

335. Εἰς ἀνθαίρετον σύστημα διαστάσεων λαμβάνονται ὡς θεμελιώδεις αἱ τοῦ συντελεστοῦ ἰξώδους ($[\eta]=H$), πυκνότητος ($[d]=D$) καὶ χρόνου ($[t]=T$).

Ζητείται: Ποῖαι θὰ εἶναι αἱ εἰς τὸ σύστημα τοῦτο διαστάσεις τοῦ διαστήματος (S), τῆς ταχύτητος (v) καὶ τῆς μάζης (m).

$$\text{Λύσεις: } [S] = H^{\frac{1}{2}} T^{\frac{1}{2}} D^{-\frac{1}{2}}, \quad [v] = H^{\frac{1}{2}} T^{-\frac{1}{2}} D^{-\frac{1}{2}},$$

$$[M] = H^{\frac{3}{2}} T^{\frac{3}{2}} D^{-\frac{1}{2}}.$$

III. ΜΗΧΑΝΙΚΗ ΤΩΝ ΑΕΡΙΩΝ

ΑΕΡΟΣΤΑΤΙΚΗ

336. Το μέσον ειδικόν βάρος τοῦ ἀέρος εἶναι $\varepsilon = 0,0013 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$.

Ζητεῖται: Πόσον ζυγίζει (B) ποσότης ἀέρος ὄγκου $V = 3,6 \text{ m}^3$.

Λύσις: Ἐκ τοῦ τύπου

$$B = V \cdot \varepsilon$$

ἔχομεν :

$$B = 3,6 \cdot 0,0013 \text{ m}^3 \cdot \text{gr}^* \cdot \text{cm}^{-3}$$

$$B = 3,6 \cdot 0,0013 \cdot 10^6 \text{ cm}^3 \cdot \text{gr}^* \cdot \text{cm}^{-3}$$

$$B = \frac{3,6 \cdot 0,0013 \cdot 10^6}{10^3} \text{ Kg}^*$$

$$\boxed{B = 4,68 \text{ Kg}^*}$$

337. Εἰς σημείον τι τῆς Γῆς ὁ ἐντὸς σωλῆνος τοῦ Torricelli ὑδράργυρος ἰσορροπεῖ μέχρις ὕψους $h = 75,31 \text{ cm}$.

Ζητεῖται: Πόση εἶναι (εἰς Kg^*/cm^3) ἡ ἀτμοσφαιρική πίεσις (P), ἂν τὸ ειδικόν βάρος τοῦ ὑδραργύρου εἶναι $\varepsilon = 13,6 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$.

Λύσις: Ἡ ὑπὸ τοῦ ὑδραργύρου ἀσκουμένη πίεσις (P) ἐπὶ τῆς ἐπιφανείας τοῦ ὑγροῦ εἶναι προφανῶς :

$$P = \varepsilon h$$

ἴση καὶ πρὸς τὴν ζητουμένην ἀτμοσφαιρικήν πίεσιν.

Ὡς ἐκ τούτου ἔχομεν :

$$P = 13,6 \cdot 75,31 \frac{\text{gr}^* \cdot \text{cm}}{\text{cm}^3}$$

$$P = \frac{13,6 \cdot 75,31}{10^3} \frac{\text{Kg}^*}{\text{cm}^2}$$

$$\boxed{P = 1,024216 \text{ Kg}^*/\text{cm}^2}$$

338. Εἰς σημείον τι τῆς Γῆς ὁ ἐντὸς τοῦ σωλῆνος τοῦ Torricelli ὑδράργυρος (πυκνότητος $d = 13,6 \text{ gr}/\text{cm}^3$) δεικνύει ὕψος $h = 68 \text{ cm}$.

Ζητείται: Ποῖον θὰ εἶναι τὸ ὕψος (h') εἰς τὸ ὁποῖον θὰ ἰσορροπῆ, εἰς τὸν αὐτὸν τόπον, στήλη θειϊκοῦ ὀξέος (πυκνότητος $d'=1,156 \text{ gr/cm}^3$).

Λύσις: Ἐστω ϵ τὸ εἰδ. βάρος τοῦ ὕδραργύρου. Ἡ ὑπὸ τούτου προκαλουμένη πίεσις, ἴση μὲ τὴν ἀτμοσφαιρικὴν τοῦ τόπου, θὰ εἶναι τότε

$$P = h\epsilon$$

ἦτοι :

$$P = hdg \quad (1)$$

ἄφ' ἑτέρου ἢ ὑπὸ τοῦ θειϊκοῦ ὀξέος ἀσκουμένη πίεσις, ἴση μὲ τὴν τοῦ ὕδραργύρου, θὰ εἶναι

$$P = h'\epsilon'$$

ἂν ὡς ϵ' ληφθῆ τὸ εἰδικὸν βάρος τοῦ ὀξέος, ἦτοι :

$$P = h'd'g \quad (2)$$

Προκύπτει τότε, ἐκ τῶν (1) καὶ (2), ἡ σχέσηις :

$$hdg = h'd'g$$

ἔξ ἧς εὐρόσκομεν :

$$h' = \frac{hd}{d'}$$

$$h' = \frac{68.13,6}{1,156} \frac{\text{cm} \cdot \text{gr} \cdot \text{cm}^3}{\text{cm}^3 \cdot \text{gr}}$$

$$\boxed{h' = 8 \text{ m}}$$

339. Ὑγρὸν τι, ἐντὸς μακροῦ βαρομετρικοῦ σωλῆνος, ἰσορροπεῖ μέχρις ὕψους τινος $h=9,52 \text{ m}$, ἐνῶ παρακείμενος σωλῆν πλήρης ὕδραργύρου (εἰδ. βάρους $\epsilon'=13,6 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$) ἰσορροπεῖ μέχρις ὕψους $h'=70 \text{ cm}$.

Ζητείται: Ποῖον εἶναι τὸ εἰδ. βάρος τοῦ ὕγρου (ϵ).

Λύσις: Αἱ ἀντιστοίχως ὑπὸ τοῦ ἀγνώστου ὕγρου καὶ τοῦ ὕδραργύρου ἀσκούμεναι πίεσεις, ἴσαι μεταξύ των, θὰ εἶναι :

$$P = \epsilon h$$

καὶ

$$P' = \epsilon' h'$$

Ἐκ τούτου ἔχομεν τότε :

$$\epsilon = \frac{\epsilon' h'}{h}$$

ἦτοι :

$$\epsilon = \frac{13,6.70}{952} \frac{\text{gr}^* \cdot \text{cm}}{\text{cm}^3 \cdot \text{cm}}$$

$$\boxed{\epsilon = 1 \text{ gr}^*/\text{cm}^3}$$

340. Εἰς τόπον τινὰ ἡ ἀτμοσφαιρική πίεσις εἶναι
 $P=882,9 \cdot 10^3$ baryes.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ συνολικὴ δύναμις (εἰς Kg^*) μεθ' ἧς πιέζεται, ἐκ τῆς μιᾶς μόνον ὄψεως, μεταλλικὸς δίσκος ἀκτίνου $R=0,5$ m.

Λύσις: Ἐκ τῆς ἀκτίνου εὐρίσκομεν τὴν ἐπιφάνειαν (s) τοῦ δίσκου, ἣτις, ὡς γνωστόν, θὰ εἶναι

$$s = \pi R^2$$

ὁπότε ἡ ἐπ' αὐτοῦ ἀσκουμένη συνολικὴ δύναμις (F), τιμῆς $F=Ps$, εὐρίσκεται συμφώνως πρὸς τὴν τελικὴν σχέσιν

$$F = \pi R^2 P$$

ἔξ ἧς εὐρίσκομεν :

$$F = 3,14 \cdot 0,5^2 \cdot 882,9 \cdot 10^3 \frac{\text{m}^2 \cdot \text{dynes}}{\text{cm}^2}$$

$$\frac{F = 3,14 \cdot 0,25 \cdot 882,9 \cdot 10^3 \cdot 10^4}{981 \cdot 10^3} \text{Kg}^*$$

$$\boxed{F = 7065 \text{Kg}^*}$$

341. Ἐντὸς λεπτοῦ σωλῆνος, τομῆς $s=0,9$ cm^2 τίθεται ποσότης θειικοῦ ὀξέος βάρους $B_1=1764$ gr^* . Ἐν συνεχείᾳ ἀναστρέφεται ὁ σωλὴν μὲ τὸ στόμιόν του ἐντὸς λεκάνης περιεχομένης ὁμοίως θειικὸν ὀξύ, ὁπότε ἐκχύνεται τοῦ σωλῆνος ποσότης $B_2=630$ gr^* θειικοῦ ὀξέος μέχρις ἐπιτευξέως τῆς ἰσορροπίας τοῦ συστήματος.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ πίεσις τοῦ ἀέρος (P) εἰς Kg^*/cm^2 .

Λύσις: Κατὰ τὴν ἀποκατάστασιν ἰσορροπίας ἡ ἐντὸς τοῦ σωλῆνος ἔναπομείνασα ποσότης θειικοῦ ὀξέος (B) εἶναι

$$B = B_1 - B_2$$

Αὕτη ἀσκεῖ ἐπὶ τῆς ἐπιφανείας s πίεσιν

$$P = \frac{B}{s}$$

ἣτοι :

$$P = \frac{B_1 - B_2}{s}$$

ἴσην μὲ τὴν ζητουμένην ἀτμοσφαιρικήν, τιμῆς δὲ

$$P = \frac{1764 - 630}{0,9} \frac{\text{gr}^*}{\text{cm}^2}$$

$$P = \frac{1,134 \text{ Kg}^*}{0,9 \text{ cm}^2}$$

$$\boxed{P = 1,26 \text{ Kg}^*/\text{cm}^2 \text{ |}}$$

342. Ἀέριον περιεχόμενον ἐντὸς δοχείου, κλειομένου δι' ἔμβολου, ὑπὸ ὄγκον $V_1=630 \text{ cm}^3$ παρουσιάζει πίεσιν $P_1=7 \text{ atm}$

Ζητεῖται: Ποίαν πίεσιν (P_2) θὰ παρουσιάσῃ ὑπὸ ὄγκον $V_2=0,9 \text{ lit}$.

Λύσις: Συμφώνως πρὸς τὸν νόμον τῶν Boyle - Mariotte ἔχομεν τὴν σχέσιν :

$$P_1 V_1 = P_2 V_2$$

ἤτις, διὰ τὴν ζητούμενην πίεσιν, γίνεται

$$P_2 = \frac{P_1 V_1}{V_2}$$

ἤτοι :

$$P_2 = \frac{7,630}{0,9} \frac{\text{atm} \cdot \text{cm}^3}{\text{lit}}$$

$$P_2 = \frac{7,630}{900} \frac{\text{atm} \cdot \text{cm}^3}{\text{cm}^3}$$

$$\boxed{P_2 = 4,9 \text{ atm} \text{ |}}$$

343. Ἀέριον ἄζωτον, εἶδ. βάρους $\varepsilon=0,0012 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$ περιεχόμενον ἐντὸς δοχείου ὑπὸ πίεσιν $P_1=1,629 \text{ Kg}^*/\text{cm}^2$ ζυγίζει $B=46,8 \text{ gr}^*$.

Ζητεῖται: Ποίαν πίεσιν (P_2) θὰ ἀσκῇ τὸ ἀέριον ἂν ὁ ὄγκος του γίνῃ $V_2=3,51 \text{ lit}$.

Λύσις: Ἐκ τῆς σχέσεως βάρους καὶ εἰδικοῦ βάρους εὐρίσκομεν κατ' ἀρχὴν τὸν ὄγκον (V_1) ὃν παρουσιάζει τὸ ἄζωτον ὑπὸ τὰς ἀρχικὰς συνθήκας :

$$V_1 = \frac{B}{\varepsilon}$$

ὁπότε ὁ τύπος τῶν Boyle - Mariotte ($P_1 V_1 = P_2 V_2$) λαμβάνει τὴν μορφήν

$$\frac{P_1 B}{\varepsilon} = P_2 V_2$$

ἔξ ἧς εὐρίσκομεν τὴν ζητούμενην πίεσιν :

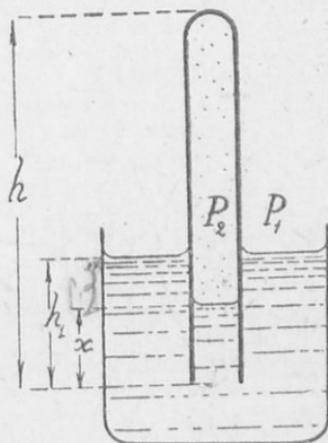
$$P_2 = \frac{P_1 B}{\varepsilon V_2}$$

$$P_2 = \frac{1,629.46,8 \text{ Kg}^* \cdot \text{gr}^* \cdot \text{cm}^3}{0,0012.3,51 \text{ cm}^2 \cdot \text{gr}^* \cdot \text{lit}}$$

$$P_2 = \frac{1,629.46,8 \text{ Kg}^*}{1,2.3,51 \text{ cm}^2}$$

$$| P_2 = 18,1 \text{ Kg}^*/\text{cm}^2 |$$

344. Υάλινος κυλινδρικός σωλήν, μήκους $h=10$ cm, ανοικτός κατά τὸ ἐν ἄκρον του (ἴδ. σχ. 43) ἐμβαπτίζεται κατακορύ-



Σχ. 43

φως διὰ τοῦ ἀνοικτοῦ ἄκρου του ἐντὸς θειικοῦ ὀξέος (εἶδ. βάρους $\epsilon=2 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$), μέχρι βάθους τινος $h_1=5$ cm.

Ζητεῖται: Κατὰ πόσον ὕψος (x) θὰ ἀνέλθῃ τὸ ὑγρὸν ἐντὸς τοῦ σωλήνος καὶ ποία θὰ εἶναι τότε ἡ πίεσις (P_2) τοῦ ἐντὸς τοῦ σωλήνος ἀέρος, ἂν ἡ ἀτμοσφαιρική πίεσις εἶναι $P_1 = 1 \text{ Kg}^*/\text{cm}^2$.

Λύσις: Ἐστω s ἡ τομὴ τοῦ σωλήνος. Ἐκ τούτου προκύπτει ὅτι ὁ ἀρχικὸς ὕγκος τοῦ ἐντὸς τοῦ σωλήνος ἀέρος εἶναι

$$V_1 = sh \quad (1)$$

$$\text{ὁ δὲ τελικὸς} \quad V_2 = s(h - x) \quad (2)$$

Ἐκ τῶν (1) καὶ (2) καὶ ἐκ τῶν πιέσεων P_1 καὶ P_2 ἔχομεν τότε τὴν προκύπτουσαν ἐκ τοῦ τύπου τῶν Boyle - Mariotte, σχέσιν :

$$P_1 sh = P_2 s(h - x)$$

$$\text{ἤτοι :} \quad P_1 h = P_2 (h - x)$$

ἔξ ἧς εὐρίσκομεν :

$$P_2 = \frac{P_1 h}{h - x} \quad (3)$$

ἀφ' ἑτέρου ὁμως ἡ πίεσις αὕτη (P_2) εἶναι ἴση μὲ τὴν ὑπὸ τοῦ ὑγροῦ ἀσκουμένην, ἐπὶ τῆς ἐπιφανείας διαχωρισμοῦ, ἠϋξημένην κατὰ τὴν ἀτμοσφαιρικὴν συμφώνως πρὸς τὴν ἀρχὴν τοῦ Pascal, ὁπότε ἔχομεν :

$$P_2 = (h_1 - x) \varepsilon + P_1 \quad (4)$$

καί, ἐκ τῶν (3) καὶ (4), τελικῶς τὴν ἕξισωσιν :

$$\frac{P_1 h}{h - x} = (h_1 - x) \varepsilon + P_1$$

ἣν λύομεν ὡς πρὸς x καὶ εὐρίσκομεν :

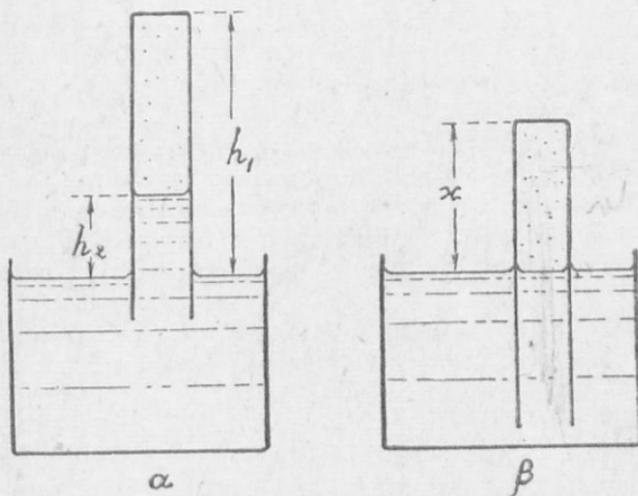
$$\boxed{x = 0,1 \text{ cm}}$$

ὁπότε, ἐκ τῆς τιμῆς ταύτης τοῦ x καὶ τῆς (3) ἔχομεν καὶ τὴν ζητούμενην πίεσιν :

$$P_2 = \frac{1.10}{10 - 0,1} \frac{\text{Kg}^*}{\text{cm}^2}$$

$$\boxed{P_2 = 1,01 \text{ Kg}^*/\text{cm}^2} \quad \neq$$

345. Κυλινδρικός σωλὴν περιέχων ἀερίον τι ἐμβαπτίζεται



Σχ. 44

ἐντὸς ὕδαργύρου (εἶδ. βάρους $\varepsilon = 13,6 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$), ὥστε νὰ ἐξέχη κατὰ μῆκος $h_1 = 37 \text{ cm}$, ὁ δ' ὕδαργυρος νὰ φθάνη εἰς ὕψος $h_2 = 12 \text{ cm}$ (ἴδ. σχ. 44).

Ζητείται: Πόσον πρέπει να ξιέχη ὁ σωλὴν (x) ὥστε ὁ ὑδράργυρος νὰ εὐρίσκειται ἐντὸς καὶ ἐκτὸς τοῦ σωλῆνος εἰς τὸ αὐτὸ ὕψος, ἂν ἡ ἀτμ. πίεσις εἶναι $P=1 \text{ Kg}^*/\text{cm}^2$.

Λύσις: Ἐστω s ἡ τομὴ τοῦ σωλῆνος. Αἱ εἰς τὰς δύο καταστάσεις (α καὶ β τοῦ σχήματος) ἀντιστοιχοῦσαι πίεσεις (P_α καὶ P_β) ὡς καὶ οἱ ἀντίστοιχοι ὄγκοι (V_α καὶ V_β) συμφώνως πρὸς τὴν σχέσιν :

$$P_\alpha V_\alpha = P_\beta V_\beta$$

θὰ εἶναι :

$$(P - h_2 \epsilon) (h_1 - h_2) s = P x s$$

ξί ἣς προκύπτει :

$$x = \frac{(P - h_2 \epsilon) (h_1 - h_2)}{P}$$

$$x = \frac{(1000 - 163,2) (37 - 12)}{1000} \text{ cm}$$

$$| x = 20,92 \text{ cm} |$$

346. Ποσότης ἀερίου ἀζώτου βάρους $B_1=2,33 \text{ gr}^*$, εἰσαγομένη ἐντὸς σωλῆνος περιέχοντος ὑδράργυρον καὶ ξιέχοντος κατὰ $h_1=30 \text{ cm}$ ἀπὸ τῆς ἐπιφανείας ἄλλου ὑδραργύρου ἐντὸς δοχείου εὐρισκομένου, καταβιβάζει τὸν ἐντὸς τοῦ σωλῆνος μέγχις ὕψους τινος $h_2=12 \text{ cm}$.

Ζητείται: Πόσον βάρους ἀζώτου (B_2) πρέπει νὰ εἰσαχθῆ ἐντὸς τοῦ σωλῆνος, ὥστε ὁ ὑδράργυρος νὰ ἰσοσταθμίζῃ τὸν ἐκτὸς τοῦ σωλῆνος (ἴδ. σχ. 45), ἂν ὁ Hg ἔχη εἰδ. βάρους $\epsilon=13,6 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$ καὶ ἡ ἀτμ. πίεσις εἶναι $P=1 \text{ Kg}^*/\text{cm}^2$.

Λύσις: Ἡ εἰς τὴν ἀρχικὴν κατάστασιν πίεσις τοῦ βάρους B_1 τοῦ ἀερίου εἶναι προφανῶς

$$P_1 = P - h_2 \epsilon \quad (1)$$

ὁ δὲ ὄγκος

$$V_1 = (h_1 - h_2) s \quad (2)$$

ἂν ὡς s ληφθῆ ἡ τομὴ.

Ἡ εἰς τὴν τελικὴν κατάστασιν πίεσις τοῦ βάρους ($B_1 + B_2$) θὰ εἶναι ὅμως

$$P_2 = P \quad (3)$$

καὶ ὁ ὄγκος

$$V_2 = h_1 s \quad (4)$$

ὁπότε, λαμβάνοντες τὸν τύπον τῆς κινητικῆς τῶν ἀερίων

$$PV = Bk$$

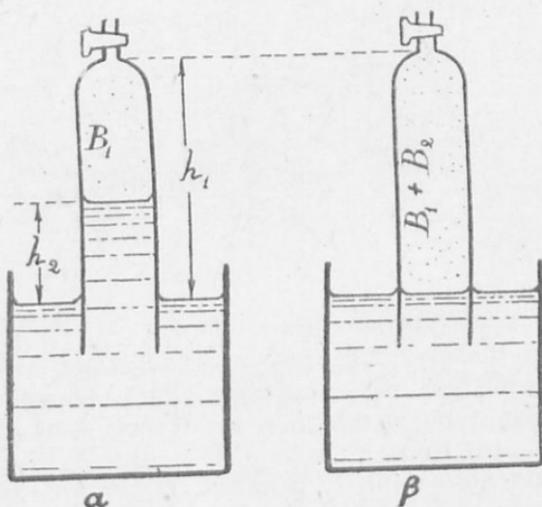
ὅπου k σταθερά ($k = \frac{RT}{\mu}$), ἰσχύοντα δι' οἰασδήποτε ποσότητος (B) ἑνὸς καὶ τοῦ αὐτοῦ ἀερίου, ἔχομεν

α) Ἐκ τῶν (1) καὶ (2) τὴν σχέσιν:

$$(P - h_2 \epsilon) (h_1 - h_2) s = B_1 k \quad (5)$$

β) Ἐκ δὲ τῶν (3) καὶ (4) τὴν:

$$Ph_1 s = (B_1 + B_2) k \quad (6)$$



Σχ. 45

ὁπότε, διαιροῦντες κατὰ μέλη τὰς (5) καὶ (6) εὐρίσκομεν:

$$\frac{(P - h_2 \epsilon) (h_1 - h_2)}{Ph_1} = \frac{B_1}{B_1 + B_2}$$

ἤτοι

$$B_2 = \frac{Ph_1 B_1}{(P - h_2 \epsilon) (h_1 - h_2)} - B_1$$

καί, δι' ἀντικαταστάσεως τῶν τιμῶν τῶν h_1 , B_1 , P κλπ., τελικῶς:

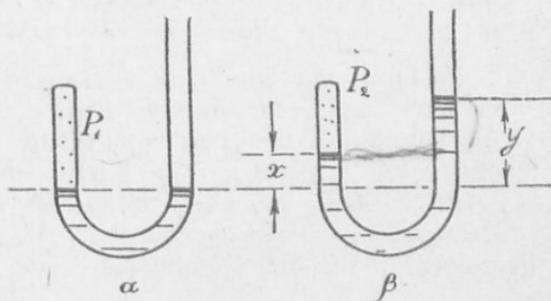
$$\boxed{B_2 = 3,24 \text{ gr}^*}$$

347. Ἐντὸς ὑοειδοῦς ὑαλίνου σωλῆνος τομῆς $s = 2 \text{ cm}^2$, κλειστοῦ κατὰ τὸ ἓν ἄκρον τίθεται ὑδράργυρος, οὕτως ὥστε ὁ ἐντὸς τοῦ κλειστοῦ τμήματος ἀήρ νὰ εὐρίσκεται ὑπὸ πίεσιν $P_1 = 1 \text{ Kg}^*/\text{cm}^2$ (ἴδ. σχ. 46, α).

Ἀκολουθῶς ἐντὸς τοῦ σωλήνος ρίπεται ποσότης ὑδραργύρου βάρους $B=136 \text{ gr}^*$, ὅποτε ἡ ἐπιφάνεια τούτου ἀνέρχεται κατὰ ὕψος τ γ εἰς τὸ ἓν ἄκρον καὶ x εἰς τὸ ἄλλο (ἴδ. σχ. 46, β).

Ζητεῖται: Ποία θὰ εἶναι ἡ πίεσις (P_2) τοῦ περιεχομένου μετὰ ταῦτα ἀέρος, ὡς καὶ ποῖα τὰ ὕψη x καὶ y , ἂν τὸ εἶδ. βάρος τοῦ ὑδραργύρου εἶναι $\epsilon=13,6 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$, καὶ ὁ ἀρχικὸς ὄγκος τοῦ ἐγκεκλισμένου ἀέρος $V_1=20 \text{ cm}^3$.

Λύσις: Ἐκ τοῦ βάρους τοῦ ὑδραργύρου (B) καὶ τῶν ποτῶν s καὶ ϵ εὐρίσκομεν τὸ συνολικὸν ὕψος (h) καθ' ὃ θὰ ἀνυ-



Σχ. 46

ψωθῆ οὔτος ἐντὸς τοῦ σωλήνος, συμφώνως πρὸς τὴν σχέσιν

$$B = she$$

ἔξ ἧς ἔχομεν :

$$h = \frac{B}{se}$$

καί, δεδομένης τῆς σχέσεως

$$h = x + y$$

τελικῶς :

$$\frac{B}{se} = x + y \quad (1)$$

Κατὰ τὴν ἀποκατάστασιν ὁμοῦ τῆς ἰσορροπίας, ἡ πίεσις τοῦ ἐντὸς τοῦ σωλήνος ἀέρος (P_2) θὰ πρέπει νὰ εἶναι ἴση μὲ τὴν πίεσιν P_1 ηὐξημένην κατὰ τὴν ὑπὸ τοῦ ὑδραργύρου προκαλουμένην, ὅποτε εὐρίσκομεν :

$$P_2 = P_1 + (y - x)\epsilon \quad (2)$$

Ἐφ' ἑτέρου ὅμως, μεταξὺ τῆς ἀρχικῆς καὶ τῆς τελικῆς πίεσεως τοῦ ἀερίου θὰ ἰσχύη ὁ νόμος τῶν Boyle - Mariotte, ὁπότε ἔχομεν :

$$P_1 V_1 = P_2 (V_1 - sx) \quad (3)$$

Οὕτω τελικῶς, ἐκ τῶν τριῶν ἐξισώσεων (1), (2) καὶ (3), ἀποτελουσῶν ἀπλοῦν σύστημα, εὐρίσκομεν τὰς τιμὰς τῶν ζητούμενων, αἵτινες εἶναι :

$$\begin{aligned} P_2 &= 1,054 \text{ Kg}^*/\text{cm}^2 \\ x &= 0,514 \text{ cm} \\ y &= 4,486 \text{ cm} \end{aligned}$$

348. Ἐντὸς ὑοειδοῦς σωλῆνος τομῆς $s=1,38 \text{ cm}^2$, κλειστοῦ κατὰ τὸ ἐν ἄκρον, περιέχεται ἀήρ ὑπὸ πίεσιν ἀτμοσφαιρικήν ($P_1 = 1 \text{ Kg}^*/\text{cm}^2$). Κατὰ τὴν προσθήκην ποσότητος $B=9,2 \text{ Kg}^*$ ὑδραργύρου, ἡ ἐλευθέρα ἐπιφάνεια τούτου ἀνυψοῦται κατὰ $h_1=4,6 \text{ cm}$ ἐντὸς τοῦ κλειστοῦ σκέλους.

Ζητεῖται: Ποῖος εἶναι ὁ ἀρχικὸς ὄγκος (V_1) τοῦ περιεχομένου ἀέρος, ἂν τὸ εἶδ. βάρους τοῦ ὑδραργύρου εἶναι $\epsilon = 13,6 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$.

Λύσις: Εἰς τὰ δύο σκέλη τοῦ σωλῆνος ὁ προστιθέμενος ὑδραργύρος θὰ παρουσιάξῃ συνολικὸν ὕψος h , συμφώνως πρὸς τὴν σχέσιν

$$h = \frac{B}{\epsilon}$$

ὡς καὶ ἐν τῇ προηγουμένη ἀσκῆσει καθορίζεται, ὁπότε ὁ ἐντὸς τοῦ ἀνοικτοῦ σκέλους ὑδραργύρος θὰ παρουσιάξῃ ὕψος h_2 κατὰ τὰς ἐξισώσεις

$$h = h_1 + h_2$$

ἦτοι :

$$\frac{B}{\epsilon} = h_1 + h_2 \quad (1)$$

Ἐν συνεχείᾳ ἡ νέα πίεσις τοῦ ἐγκελισμένου ἀερίου (P_2) ἴση μὲ τὴν ἀτμοσφαιρικήν (P_1) ἠϋξημένην κατὰ τὴν ὑπὸ τοῦ ὑδραργύρου ἀσκουμένην, θὰ εἶναι :

$$P_2 = P_1 + (h_2 - h_1)\epsilon \quad (2)$$

θὰ συνδέεται δέ, κατὰ τὸν νόμον τῶν Boyle - Mariotte, διὰ τῆς σχέσεως

$$P_1 V_1 = P_2 (V_1 - sh_1)$$

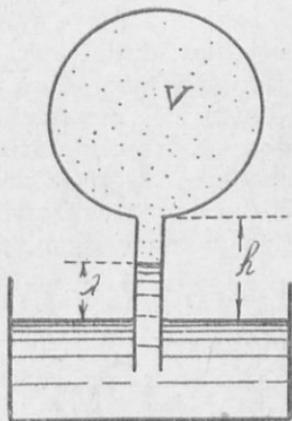
ήτις, ἐκ τῶν τιμῶν τῶν P_2 καὶ h_2 ἐκ τῶν (1) καὶ (2), γίνεται τελικῶς

$$V_1 = \frac{P_1 s^2 h_1 + B s h_1 + 2 \epsilon s^2 h_1^2}{B - 2 \epsilon h_1 s}$$

ὁπότε, δι' ἀντικαταστάσεως τῶν τιμῶν τῶν P_1 , s , h_1 κλπ. εὐρίσκομεν :

$$\boxed{V_1 = 7,47 \text{ cm}^3}$$

349. Ὑαλίνη σφαῖρα ὄγκου $V=1,26$ lit συνδέεται μετὰ κακορύφου σωλῆνος, τομῆς $s=0,6$ cm², ἐμβαπτιζομένου ἐντὸς ὕδατος, περιέχει δὲ ἀέρα ὑπὸ πίεσιν $P_1=1$ Kg^{*}/cm², οὕτως ὥστε τὸ ὕδωρ νὰ εὐρίσκεται εἰς τὸ αὐτὸ ὀριζόντιον ἐπίπεδον ἐντὸς καὶ ἐκτὸς τοῦ σωλῆνος (ἴδ. σχ. 47). Τὸ μῆκος τοῦ σωλῆνος δίδεται καὶ εἶναι $h=12$ cm.



Σχ. 47

Ζητεῖται: Ἐάν τὸ ὕδωρ ἐντὸς τοῦ σωλῆνος ἀνυψωθῇ κατὰ $\lambda=4$ cm, πόση θὰ εἶναι τότε ἡ πίεσις τοῦ ἐντὸς τῆς σφαίρας ἀέρος (P_2), ὑποτιθεμένης τῆς ἐλευθέρου ἐπιφανείας τοῦ ὕδατος ἀπεριορίστου καὶ τοῦ εἰδ. βάρους τούτου $\epsilon=1,01$ gr^{*}/cm³.

Λύσις: Μετὰ τὴν ἀνύψωσιν τοῦ ὕδατος ἐντὸς τοῦ σωλῆνος κατὰ λ , ὁ ἐντὸς τῆς σφαίρας ἀὴρ θὰ παρουσιάσῃ πίεσιν (P_2) συνδεδεμένην μὲ τὴν ἀρχικὴν (P_1) διὰ τῆς ἐκ τοῦ νόμου τῶν Boyle - Mariotte προκυπτούσης σχέσεως

$$P_1 (V + s h) = P_2 [V + (h - \lambda) s]$$

ἐξ ἧς ἔχομεν :

$$P_2 = \frac{P_1 (V + s h)}{[V + (h - \lambda) s]}$$

$$P_1 = \frac{1(1260 + 0,6 \cdot 12)}{[1260 + (12 - 4)0,6]} \frac{\text{Kg}^*}{\text{cm}^2}$$

$$P_2 = \frac{1267,2}{1264,8} \frac{\text{Kg}^*}{\text{cm}^2}$$

$$\boxed{P_2 = 1,002 \text{ Kg}^*/\text{cm}^2}$$

Ἐν συνεχείᾳ δέ, διὰ τὴν εὐρεσιν τῆς προκαλούσης τὴν ἀνύψωσιν τοῦ ὕδατος ἀτμοσφαιρικῆς πίεσεως (P_s), ἐξισοῦμεν τὰς ἐκατέρωθεν ἐπὶ τῆς ἐλευθέρως ἐπιφανείας τοῦ ἐκτὸς τοῦ σωλῆνος τοῦ ὑγροῦ ἀσκουμένης πιέσεις, ὁπότε ἔχομεν :

$$P_s = P_2 + \lambda e$$

ἐξ οὗ τελικῶς εὐρίσκामεν :

$$\boxed{P_s = 1,00604 \text{ Kg}^*/\text{cm}^2}$$

350. Δύο κοῖλαι σφαιραὶ, ὄγκου ἀντιστοίχως $V_1=2,7$ lit καὶ $V_2=0,6$ lit περιέχουν ἀέρα ὑπὸ πίεσιν ἢ μὲν μία $P_1=1,65$ atm ἢ δ' ἄλλη $P_2=3,3$ atm καὶ συγκοινωνοῦν μεταξύ των διὰ σωλῆνος ἀμελητέου ὄγκου φέροντος κλειστὴν στρόφιγγα

Ζητεῖται: Ἐάν ἀνοιχθῇ ἡ στρόφιγγς ποία θὰ εἶναι ἡ πίεσις τοῦ μίγματος (P) μετὰ τὴν ἀποκατάστασιν τῆς ἰσορροπίας.

Λύσις: Ἐκ τοῦ γενικοῦ τύπου τῆς μίξεως τῶν ἀερίων

$$P_1 V_1 + P_2 V_2 = P V$$

διὰ $V = V_1 + V_2$ εὐρίσκομεν :

$$P_1 V_1 + P_2 V_2 = P(V_1 + V_2)$$

ὁπότε θὰ εἶναι :

$$P = \frac{P_1 V_1 + P_2 V_2}{V_1 + V_2}$$

ἐξ οὗ ἔχομεν :

$$P = \frac{1,65 \cdot 2,7 + 3,3 \cdot 0,6}{2,7 + 0,6} \text{ atm}$$

$$\boxed{P = 1,95 \text{ atm}}$$

351. Δύο κοῖλαι σφαιραὶ, ὄγκου ἀντιστοίχως $V_1=6,3$ lit καὶ $V_2=12,6$ lit περιέχουν ἀέρα ὑπὸ διαφόρους πιέσεις, ἀλλ' οὕτως ὥστε ὁ τῆς πρώτης νὰ παρουσιάξῃ πίεσιν $P_1=27,72$ Kg^*/cm^2 . Φέρονται ἀκολούθως εἰς συγκοινωνίαν μέσῳ σωλῆνος ἀμελητέου ὄγκου φέροντος στρόφιγγα κλειστὴν, ἀνοίγεται αὕτη ἐπὶ ἐλάχιστον χρόνον ὁπότε κλείεται πάλιν. Ἐχομεν τότε εἰς μὲν

τὴν πρώτην σφαιραὶ ἀέρα πίεσεως $P_1' = 26,46 \text{ Kg}^*/\text{cm}^2$ εἰς δὲ τὴν δευτέραν πίεσεως $P_2' = 3,78 \text{ Kg}^*/\text{cm}^2$.

Ζητεῖται: Πόση ἦτο ἡ ἀρχικὴ πίεσις (P_2) τοῦ ἐντὸς τῆς δευτέρας σφαιρας ἀέρος.

Λύσις: Ἐάν θεωρηθῇ ὡς P ἡ πίεσις τοῦ ἀέρος ἐντὸς τῶν δύο σφαιρῶν κατὰ τὴν ἐπίτευξιν τῆς τελικῆς ἰσορροπίας, εὐρίσκομεν τότε, διὰ μὲν τὴν πρώτην κατάστασιν τὴν σχέσιν

$$P_1 V_1 + P_2 V_2 = P (V_1 + V_2) \quad (1)$$

διὰ δὲ τὴν δευτέραν

$$P_1' V_1 + P_2' V_2 = P (V_1 + V_2) \quad (2)$$

ὁπότε, ἐκ τῶν (1) καὶ (2) ἔχομεν :

$$P_1 V_1 + P_2 V_2 = P_1' V_1 + P_2' V_2$$

ὁπότε θὰ εἶναι :

$$P_2 = \frac{P_1' V_1 + P_2' V_2 - P_1 V_1}{V_2}$$

$$P_2 = \frac{26,46 \cdot 6,3 + 3,78 \cdot 12,6 - 27,72 \cdot 6,3}{12,6} \frac{\text{Kg}^*}{\text{cm}^2}$$

$$\boxed{P_2 = 3,55 \text{ Kg}^*/\text{cm}^2}$$

352. Ἐμβολοφόρου ἀεραντλίας ὁ μέγιστος ὄγκος τοῦ πιεζομένου ἀέρος ἐντὸς τοῦ κυλίνδρου εἶναι v . Διὰ τοῦ σωλῆνος ἀναρροφήσεως συνδέεται μετὰ χώρου πρὸς ἐκκένωσιν ὄγκου συνολικοῦ, μέχρι τῆς βαλβίδος, V .

Ζητεῖται: Ἐάν, κατὰ τὴν ἀρχὴν τῆς λειτουργίας, ἡ πίεσις ἐντὸς τῆς ἀντλίας καὶ τοῦ πρὸς ἐκκένωσιν χώρου εἶναι P_0 , νὰ εὐρεθῇ πόση θὰ εἶναι αὕτη μετὰ τῆς παλινδρομῆς τοῦ ἐμβόλου.

Λύσις: Μετὰ τὸ πέρασ τῆς πρώτης παλινδρομῆς, ὁ ἐντὸς τοῦ χώρου ἀήρ, καταλαμβάνει ὄγκον $V+v$ ὁπότε ὁ νόμος τῶν Boyle - Mariotte δίδει :

$$P_0 V = P_1 (V + v) \quad (1)$$

ὅπου P_1 ἡ μετὰ τὸ πέρασ τῆς πρώτης παλινδρομῆς πίεσις.

Μετὰ τὴν δευτέραν παλινδρομῆν ὁ ἀήρ ἀπὸ ὄγκον V καὶ πίεσιν P_1 μεταπίπτει ἐκ νέου εἰς ὄγκον $V+v$ καὶ πίεσιν P_2 , συμφώνως πρὸς τὴν σχέσιν

$$P_1 V = P_2 (V + v)$$

ἵτις ἐκ τῆς τιμῆς τῆς P_1 ἐκ τῆς (1), γίνεται :

$$\frac{P_0 V^2}{(V + v)} = P_2 (V + v)$$

όποτε εύρισκομεν :

$$P_2 = P_0 \frac{V^2}{(V + v)^2}$$

άντιστοίχως δὲ διὰ τὴν τρίτην παλινδρομὴν ἔχομεν :

$$P_3 = P_0 \frac{V^3}{(V + v)^3}$$

καὶ διὰ τὴν n -οστήν τελικῶς :

$$P_n = P_0 \left(\frac{V}{V + v} \right)^n$$

353. Ἐμβολοφόρος ἀεραντλία, συνδέεται μετὰ χώρου πρὸς ἐκκένωσιν περιέχοντος ἀέρα ὑπὸ πίεσιν $P_0 = 10 \text{ Kg}^*/\text{cm}^2$.

Ζητεῖται: Ποῖος εἶναι ὁ ὄγκος οὗτος (V) ἂν εἶναι $v = 5 \text{ lit}$ ὁ ὄγκος τοῦ κυλίνδρου καὶ ἂν μετὰ τὴν δευτέραν παλινδρομὴν ἢ πίεσις τοῦ περιεχομένου ἀέρος γίνεται $P_2 = 8 \text{ Kg}^*/\text{cm}^2$.

Λύσις: Ἐκ τοῦ τύπου τῆς ἐμβολοφόρου ἀεραντλίας, ἔχομεν :

$$P_2 = P_0 \left(\frac{V}{V + v} \right)^2$$

όποτε, δι' ἀντικαταστάσεως τῶν τιμῶν τῶν P_0, P_2 κλπ., εύρισκομεν :

$$8 = 10 \left(\frac{V}{V + 5} \right)^2$$

ἤτοι

$$V^2 - 40V - 100 = 0$$

ἔξ οὗ θὰ εἶναι :

$$V = 42,36 \text{ lit}$$

354. Δι' ἐμβολοφόρου ἀεραντλίας, κυλίνδρου ὄγκου $v = 2 \text{ lit}$, ἀραιοῦται χώρος ὄγκου $V = 10 \text{ lit}$ ἀπὸ μιᾶς πίεσεως $P_0 = 2,0736 \text{ atm}$ εἰς πίεσιν $P_n = 1 \text{ atm}$.

Ζητεῖται: Μετὰ πόσας παλινδρομὰς τοῦ ἐμβόλου (n) θὰ παρoυσιασθῇ ἢ πίεσις αὕτη.

Λύσις: Ἐκ τοῦ τύπου

$$P_n = P_0 \left(\frac{V}{V + v} \right)^n$$

εύρισκομεν τὸ n διὰ λογαριθμίσσεως, ὅποτε θὰ εἶναι :

$$\log P_n = \log P_0 + n \cdot \log \left(\frac{V}{V + v} \right)$$

ἦτοι

$$\log 1 = \log 2,0736 + n \log \frac{5}{6}$$

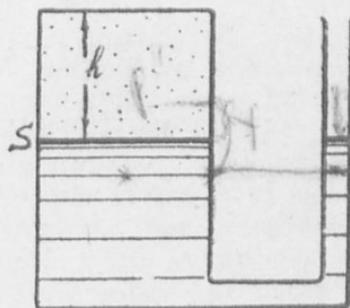
καὶ

$$n = \frac{\log 1 - \log 2,0736}{\log \frac{5}{6}}$$

ἔξ οὗ τελικῶς ἔχομεν :

$$n = 4$$

355. Σύστημα συγκοινωνούντων δοχείων ἀποτελεῖται ἔξ ἑνὸς κυλίνδρου κλειστοῦ κατὰ τὸ ἓν ἄκρον καὶ τομῆς $S=200 \text{ cm}^2$ καὶ ἔξ ἑνὸς ἄλλου τομῆς $s=6 \text{ cm}^2$. Ἐντὸς τούτων ὑπάρχει ὕδωρ ἰσορροποῦν εἰς τὸ αὐτὸ ὀριζόντιον ἐπίπεδον (ἴδ. σχ. 48), μὲ



Σχ. 48

τὰς ἐλευθέρως ἐπιφανείας του κεκαλυμμένης δι' ἀβαρῶν ἐμβόλων.

Ζητεῖται: Κατὰ πόσον θ° ἀνυψωθῆ ἡ ἐπιφάνεια S ἂν ἐπὶ τῆς s τεθῆ βάρους $B=10 \text{ gr}^*$, δεδομένης τῆς ἀρχικῆς ἀποστάσεως τῆς S ἀπὸ τοῦ καλύμματος τοῦ πλατέως κυλίνδρου $h=22 \text{ cm}$, τοῦ εἰδ. βάρους τοῦ ὕδατος $\epsilon = 1 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$, καὶ τῆς ἀτμ. πίεσεως $P=1 \text{ atm}$.

Λύσις: Ἐστω ὅτι κατὰ τὴν προσθήκην τοῦ βάρους B ἡ ἐπιφάνεια S ἀνέρχεται κατὰ x καὶ ἡ s κατέρχεται κατὰ y . Θὰ ἰσχύη ἔξ αὐτοῦ ἡ σχέσις

$$Sx = sy \quad (1)$$

ὡς ἐκ τοῦ ἀσυμπίεστου τῶν ὑγρῶν.

Τὴν αὐτὴν στιγμήν ἔστω P' ἡ πίεσις τοῦ ἐγκλεισμένου ἀέρος. Αὕτη θὰ συνδέεται μὲ τὴν ἀρχικὴν πίεσιν P καὶ τὰς μετατοπίσεις τῶν ἐπιφανειῶν διὰ τῆς ἔξισώσεως

* Δοκίμασι Φυσικῆς, Α. Κρέμου

$$\frac{B}{s} + P = P' + (x + y)\epsilon \quad (2)$$

Ἐπιπροσθέτως δὲ μεταξὺ τῶν πιέσεων P καὶ P' καὶ τῆς μεταβολῆς τοῦ ὄγκου τοῦ ἐγκλεισμένου ἀέρος θὰ ἰσχύη καὶ ὁ νόμος τῶν Boyle - Mariotte, ἔξ οὗ προκύπτει

$$PSh = P'S(h - x) \quad (3)$$

Ἐκ τῶν ἐξισώσεων (1), (2) καὶ (3), ἀποτελουσῶν σύστημα, εὐρίσκομεν τὴν ζητούμενην τιμὴν τοῦ x , ἣτις θὰ δίδεται ὑπὸ τῆς τελικῆς ἐξισώσεως

$$(\epsilon s + \epsilon S)x^2 - (\epsilon sh + \epsilon Sh + B + Ps)x + hB = 0$$

ἦτοι :

$$103x^2 - 5271x + 110 = 0$$

ἔξ ἧς ἔχομεν :

$$x = 0,0242 \text{ cm}$$

356. Ἀναρροφητικῆς ὑδραντλίας ἡ τομὴ τοῦ ἐμβαπτιζομένου ἐντὸς ὕδατος σωλῆνος εἶναι $s=0,5 \text{ cm}^2$, ἡ δὲ τομὴ τοῦ κυλίνδρου εἶναι $S=40 \text{ cm}^2$.

Ζητεῖται: Νὰ εὐρεθῇ κατὰ πόσον θ° ἀνυψωθῇ τὸ ὕδωρ ἐντὸς τοῦ σωλῆνος (x) μετὰ τὴν πρώτην παλινδρομὴν (μῆκος $d=20 \text{ cm}$) τοῦ ἐμβόλου, ἐὰν ὁ σωλὴν οὗτος ἔχη μῆκος $\lambda=8 \text{ m}$ ἀπὸ τῆς ἐλευθέρως ἐπιφανείας τοῦ ὕδατος (εἶδ. βάρους $\epsilon = 1 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$) καὶ ἐὰν ἡ ἀτμοσφαιρικὴ πίεσις εἶναι $P_1=1 \text{ Kg}^*/\text{cm}^2$.

Λύσις: Μετὰ τὸ πέρας τῆς πρώτης παλινδρομῆς, τὸ ὕδωρ, ἀνυψούμενον κατὰ x , θ° ἀσκῆ ἐπὶ τῆς ἐλευθέρως ἐπιφανείας πίεσιν τινὰ ἣτις, ὁμοῦ μετὰ τῆς νέας πίεσεως τοῦ ἐμπεριεχομένου ἀέρος, θὰ ἔξουδετερώνη τὴν P .

Οὕτω δὲ ὁ ἀρχικὸς ὄγκος τοῦ ἐντὸς τοῦ κυλίνδρου ἀέρος

$$V_1 = s\lambda \quad (1)$$

πίεσεως P_1 , γίνεται

$$V_2 = s(\lambda - x) + Sd \quad (2)$$

πίεσεως

$$P_2 = P_1 - x\epsilon \quad (3)$$

ὁπότε ἔχομεν

$$P_1 V_1 = P_2 V_2$$

ἦτοι, ἐκ τῶν ἐξισώσεων (1), (2) καὶ (3), τὴν σχέσιν

$$P_1 s\lambda = (P_1 - x\epsilon) [s(\lambda - x) + Sd]$$

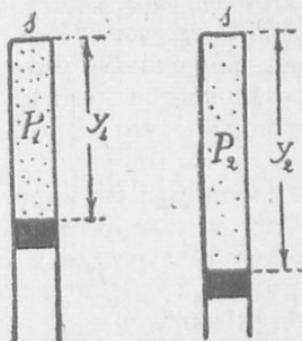
ἔξ ἧς, λύοντες ὡς πρὸς x , εὐρίσκομεν τὴν τιμὴν τούτου ἐκ τοῦ τριωνύμου

$$\epsilon s x^2 - (P_1 s + S\epsilon d + \epsilon s\lambda)x + P_1 Sd = 0$$

ἐξ οὗ ἔχομεν, δι' ἀντικαταστάσεως τῶν τιμῶν τῶν ϵ , s κλπ., καὶ διορθώσεως τῶν μονάδων, τελικῶς :

$$x \approx 50 \text{ cm}$$

357. Ἐντὸς σωλῆνος κατακορύφου τομῆς $s=0,5 \text{ cm}^2$, κλειστοῦ κατὰ τὸ ἄνω ἄκρον (ἴδ. σχ. 49), τίθεται ἀήρ, ὅστις, ὑπὸ



Σχ. 49

πίεσιν $P_1=1 \text{ Kg}^*/\text{cm}^2$, κλείεται ὑπὸ ἐμβόλου βάρους $B=5 \text{ gr}^*$ δυναμένου νὰ κινῆται ἄνευ τριβῆς.

Ζητεῖται: Ἐάν ἡ ἀρχικὴ θέσις τοῦ ἐμβόλου εἶναι τοιαύτη ὥστε ν' ἀπέχη τῆς ἄνω ἐπιφανείας κατὰ $y_1=20 \text{ cm}$, νὰ εὑρεθῇ μέχρι ποίου ὕψους (y_2) θὰ φθάσῃ, ὑπὸ τὴν ἐπίδρασιν τοῦ βάρους του, ὡς καὶ πόση θὰ εἶναι τότε ἡ πίεσις (P_2) τοῦ ἐντὸς τοῦ σωλῆνος ἀέρος.

Λύσις: Ἡ ἰσορροπία τοῦ ἐμβόλου θὰ ἀποκατασταθῇ ὅταν τοῦτο θὰ εὑρεθῇ ὑπὸ τὴν ἐπίδρασιν πιέσεων ἴσων καὶ ἀντιθέτων εἰς τὴν κάτω ἐπιφάνειάν του.

Θὰ ἔχωμεν τότε, ἐκ μὲν τοῦ ἐσωτερικοῦ τοῦ σωλῆνος πίεσιν

$$P_1 = P_2 + \frac{B}{s} \quad (1)$$

ἐκ δὲ τοῦ ἐξωτερικοῦ πίεσιν P_1 , ὁπότε ὁ μὲν ἀρχικὸς ὄγκος τοῦ ἀέρος εἶναι

$$V_1 = sy_1 \quad (2)$$

ὁ δὲ τελικὸς

$$V_2 = sy_2 \quad (3)$$

Ἐξ αὐτῶν ἔχομεν τότε, δυνάμει τοῦ νόμου τῶν Boyle - Mariotte, τὴν σχέσιν

$$P_1 sy_1 = P_2 sy_2 \quad (4)$$

δυνάμει δὲ τῆς συνθήκης ἰσορροπίας τὴν (1), ὁπότε, ἐκ τοῦ συ-

στήματος τῶν (1) καὶ (4) εὐρίσκομεν τὰς τιμὰς τῶν y_2 καὶ P_2 , αἵτινες θὰ εἶναι :

$$\begin{aligned} y_2 &= 20,2 \text{ cm} \\ P_2 &= 0,99 \text{ Kg}^*/\text{cm}^2 \end{aligned}$$

358. Ἐντὸς λεπτοῦ σωλῆνος, περιέχοντος ἀέρα καὶ κλειστοῦ κατὰ τὸ ἐν ἄκρον τίθεται σταγὼν ὕδατος, ἥτις, φράσσουσα τὸ στόμιον τοῦ σωλῆνος, παρουσιάζει μῆκος $l=0,6 \text{ cm}$, ὅποτε ὁ ἐγκλεισμένος ἀὴρ παρουσιάζει ὕψος $h_1=116,6 \text{ cm}$ ὅταν ὁ σωλὴν τίθεται κατακορῦφως καὶ μὲ τὸ ἀνοικτὸν στόμιον πρὸς τὰ ἄνω.

Ζητεῖται: Ποῖον ὕψος (h_2) θὰ παρουσιάξῃ ὁ ἀὴρ ἐντὸς τοῦ σωλῆνος, ἂν οὗτος τεθῇ κατακορῦφως μὲ τὸ στόμιον πρὸς τὰ κάτω, μὴ ὑπολογιζομένων τῶν δυνάμεων συνοχῆς καὶ δεδομένης τῆς ἀτμοσφαιρικῆς πίεσεως $P=1050 \text{ gr}^*/\text{cm}^2$ καὶ τοῦ εἰδ. βάρους τοῦ ὕδατος $\epsilon=1 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$.

Λύσις: Ἡ πίεσις (P_1) καὶ ὁ ὄγκος (V_1) τοῦ ἀέρος ἐντὸς τοῦ σωλῆνος, κατὰ τὴν πρῶτην κατάστασιν θὰ εἶναι :

$$V_1 = h_1 s \quad (1)$$

$$P_1 = P + l\epsilon \quad (2)$$

ὅπου s ἡ τομὴ τοῦ σωλῆνος.

Ἀντιστοίχως διὰ τὴν δευτέραν κατάστασιν εὐρίσκομεν :

$$V_2 = h_2 s \quad (3)$$

$$P_2 = P - l\epsilon \quad (4)$$

ὅποτε, ἐκ τῶν τιμῶν τῶν πιέσεων καὶ τῶν ὀγκῶν τῶν ἐξισώσεων (1), (2), (3) καὶ (4), ἔχομεν, δι' ἐφαρμογῆς τοῦ νόμου τῶν Boyle-Mariotte τὴν σχέσιν

$$h_1 s (P + l\epsilon) = h_2 s (P - l\epsilon)$$

ἐξ ἧς

$$h_2 = \frac{h_1 (P + l\epsilon)}{(P - l\epsilon)}$$

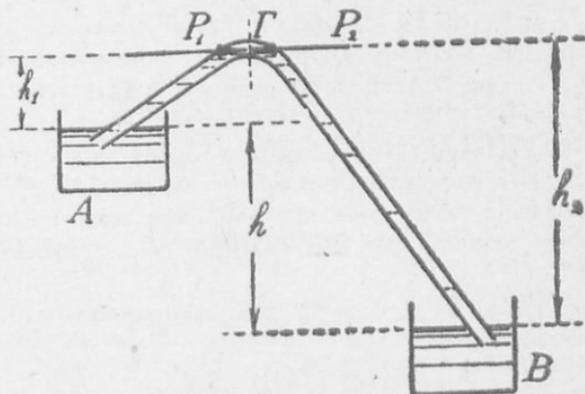
$$h_2 = \frac{116,6(1050 + 0,6)}{(1050 - 0,6)} \text{ cm}$$

$$h_2 = \frac{1050,6}{9} \text{ cm}$$

$$\boxed{h_2 = 116,7 \text{ cm}}$$

359. Ἐντὸς δοχείου A (ἴδ. σχ. 50) τίθεται διάλυμα ἁλ-
τος εἰδικοῦ βάρους $\epsilon = 1,1 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$, ὅπερ διὰ σωλῆνος δρω-
ντος ὡς σίφωνος, μεταφέρεται εἰς δευτέρον δοχεῖον B.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ πίεσις (P) ἣτις προκαλεῖ τὴν κίνη-



Σχ. 50

σιν τοῦ υγροῦ εἰς σημεῖον Γ ἂν αἱ ἐλευθέραι ἐπιφάνειαι τῶν
δύο δοχείων ἀπέχουν κατὰ $h = 7,3 \text{ m}$.

Λύσις: Ἐστῶσαν h_1 καὶ h_2 τὰ ὕψη τοῦ ἀνωτάτου σημείου
(Γ) τοῦ σωλῆνος ἀπὸ τὰς δύο ἐλευθέραις ἐπιφανείαις καὶ P_0 ἡ
ἀτμοσφαικὴ πίεσις. Αἱ εἰς τὸ σημεῖον Γ ἀσκούμεναι πιέσεις
θὰ εἶναι:

Ἐκ μὲν τῆς πλευρᾶς τοῦ A

$$P_1 = P_0 - h_1 \epsilon \quad (1)$$

ἐκ δὲ τῆς τοῦ B

$$P_2 = P_0 - h_2 \epsilon \quad (2)$$

ὁπότε ἡ ζητουμένη συνισταμένη πίεσις (P) θὰ εἶναι:

$$P = P_1 - P_2$$

καθ' ὅσον εἶναι $P_1 > P_2$, ἤτοι ὡς ἐκ τῶν (1) καὶ (2):

$$P = P_0 - h_1 \epsilon - P_0 + h_2 \epsilon$$

$$P = h_2 \epsilon - h_1 \epsilon$$

$$P = (h_2 - h_1) \epsilon$$

ὁπότε, ἔνεκα τῆς ἰσότητος $h = h_2 - h_1$, εὐρίσκομεν:

$$P = h \epsilon$$

$$P = 7,3 \cdot 1,1 \frac{\text{m} \cdot \text{gr}^*}{\text{cm}^3}$$

$$P = 730.1,1 \frac{\text{gr}^*}{\text{cm}^2}$$

$$P = 803 \text{ gr}^*/\text{cm}^2$$

360. Ἐντὸς τοῦ βαρομετρικοῦ κενοῦ σωλῆνος τοῦ Torricelli τίθεται ἀήρ, ὁπότε ὁ περιεχόμενος ὑδραργύρος ἰσορροπεῖ εἰς ὕψος $h=70$ cm, ὅταν ἡ ἀτμοσφαιρική πίεσις εἶναι $P_0=1,01$ Kg^*/cm^2 .

Ζητεῖται: Ποῖος εἶναι ὁ ἐντὸς τοῦ ἀρχικῶς κενοῦ περιεχόμενος ὄγκος (V) τοῦ ἀέρος (ὑπὸ πίεσιν $P=1$ Kg^*/cm^2) ἂν ἡ τομὴ τοῦ σωλῆνος εἶναι $s=2$ cm^2 , τὸ ὕψος τοῦ περιέχοντος τὸ ἀέριον χώρου $h'=20$ cm, καὶ τὸ εἰδ. βάρος τοῦ ὑδραργύρου $\epsilon=13,6$ gr^*/cm^3 .

Λύσις: Ἐστὸ P' ἡ πίεσις τοῦ περιεχομένου ἀέρος, αὕτη θὰ εἶναι προφανῶς

$$P' = P_0 - h\epsilon \quad (1)$$

ὁ δὲ ὄγκος τοῦ ἀέρος (V') ὑπὸ τὴν πίεσιν ταύτην εἶναι τότε

$$V' = sh' \quad (2)$$

Αἱ τιμαὶ ὁμοῦ τῶν P' καὶ V' θὰ συνδέωνται μὲ τὸν ζητούμενον ὄγκον V , ὑπὸ πίεσιν P , διὰ τῆς ἐξίσωσως

$$P'V' = PV$$

ἣτις, δυνάμει τῶν (1) καὶ (2), γίνεται :

$$(P_0 - h\epsilon)sh' = PV$$

ὁπότε ἔχομεν :

$$V = \frac{(P_0 - h\epsilon)sh'}{P}$$

$$V = \frac{(1010 - 70.13,6)2.20}{1000} \text{ cm}^3$$

$$V = 2,32 \text{ cm}^3$$

ΑΣΚΗΣΕΙΣ ΠΡΟΣ ΛΥΣΙΝ

361. Κυλινδρικός σωλήν, μήκους $l=50$ cm καὶ τομῆς $s=4,25$ cm^2 , κατακόρυφος, ἀνοικτὸς κατὰ τὸ κατώτερον ἄκρον του καὶ κλειστὸς ὑπὸ κινητοῦ ἐμβόλου κατὰ τὸ ἀνώτερον ἄκρον βυθίζεται ὀλόκληρος ἐντὸς ὕδατος.

Ζητεῖται: Μέχρι ποίου βάθους (x) πρέπει νὰ βυθισθῇ τὸ ἀνώτατον ἄκρον τοῦ σωλῆνος, ὥστε νὰ ἰσορροπῇ ἐντὸς τοῦ ὕδα-

τος τὸ κινητὸν ἔμβολον, ἐὰν τὸ βάρος του εἶναι $B=190 \text{ gr}^*$, τὸ εἶδ. βάρος του $\varepsilon=9,5 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$, ἡ ἀτμοσφαιρικὴ πίεσις $P=75 \text{ cmHg}$ (ὑπὸ $\varepsilon_{\text{Hg}}=13,6 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$), τὸ εἶδ. βάρος τοῦ ὕδατος $\varepsilon_0=1 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$, μὴ ὑπολογιζομένου τοῦ πάχους τῶν τοιχωμάτων τοῦ δοχείου καὶ τοῦ βάρους τοῦ ἐγκλεισμένου ἀέρος.

Λύσις: $x=215 \text{ cm}$.

362. Ἐντὸς δοχείου ὄγκου $V=10 \text{ lit}$, φέροντος στρόφιγγα, εἰσάγεται εἰς ὄγκος $V_1=25 \text{ lit}$ ἀέρος ὑπὸ πίεσιν $P_1=1 \text{ Kg}^*/\text{cm}^2$ καὶ ἕτερος ὄγκος $V_2=5 \text{ lit}$ διοξειδίου τοῦ ἀνθρακος ὑπὸ πίεσιν $P_2=3 \text{ Kg}^*/\text{cm}^2$.

Ἀνοίγεται ἐν συνεχείᾳ ἡ στρόφιγγς καὶ ἀφίεται νὰ ἐξέλθῃ ποσότης τοῦ μίγματος ἣτις καταλαμβάνει ὄγκον $V_3=30 \text{ lit}$ ὑπὸ πίεσιν $P=76 \text{ cmHg}$.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ πίεσις τοῦ περιοχόμενου ἐντὸς τοῦ δοχείου μίγματος (P_x) πρὸ τῆς ἐξόδου τοῦ ὄγκου V_3 καὶ ποία μετὰ τὴν ἐξοδὸν τούτων (P_y), ὡς καὶ ποῖον τὸ συνολικὸν βάρος ἐκάστου τῶν ἀερίων (B_1 καὶ B_2), ἐὰν ἐν λίτρον ἀέρος ζυγίζει $\beta_1=1,293 \text{ gr}^*$ καὶ ἐν λίτρον διοξειδίου τοῦ ἀνθρακος $\beta_2=1,97 \text{ gr}^*$ ὑπὸ τὴν σταθερὰν πίεσιν $P=76 \text{ cmHg}$.

Λύσις: $P_x=4 \text{ Kg}^*/\text{cm}^2$, $P_y=1 \text{ Kg}^*/\text{cm}^2$, $B_1=8,08 \text{ gr}^*$ καὶ $B_2=7,5 \text{ gr}^*$.

363. Διὰ σωλῆνος πυροβόλου ὄπλου, ἐσωτερικῆς διαμέτρου $R=6,5 \text{ cm}$ καὶ μήκους $l=3,6 \text{ m}$, βάλλεται βλήμα, τὸ ὁποῖον, κατὰ τὴν ἐξοδὸν του ἐκ τοῦ σωλῆνος φέρει ἐνέργειαν

$$E=270.000 \text{ Kg}^*\text{m}.$$

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ δύναμις (F) ἣτις, ὑποτιθεμένη σταθερά, ὠθεῖ τὸ βλήμα κατὰ τὴν διαδρομὴν l , ὡς καὶ ποία ἡ πίεσις (P) ἣν ἀσχοῦν τὰ ἀέρια ἐπὶ τοῦ βλήματος, ἐὰν ὑποτεθῇ ὅτι ἡ ἔκρηξις τοῦ μίγματος προσδίδει σταθερὰν πίεσιν καθ' ὅλην τὴν ἐντὸς τοῦ σωλῆνος διαδρομὴν τοῦ βλήματος.

Λύσις: $F=75000 \text{ Kg}^*$, $P=2269 \text{ Kg}^*/\text{cm}^2$.

364. Ἐντὸς ὑοειδοῦς σωλῆνος κλειστοῦ κατὰ τὸ ἐν ἄκρον (σωλῆνος τοῦ Mariotte), περιέχεται ὄγκος ἀέρος $V=12 \text{ cm}^3$, κλειόμενος δι' ὑδραργύρου ὑπὸ πίεσιν ἀτμοσφαιρικῆν $P=74 \text{ cmHg}$. Ρίπτεται ἀκολούθως διὰ τοῦ ἀνοικτοῦ ἄκρου ὄγκος ὑδραργύρου $V'=30 \text{ cm}^3$, ὁπότε ἐλαττοῦται ὁ ὄγκος τοῦ ἐγκλεισμένου ἀέρος ὡς ἐκ τῆς αὐξήσεως τῆς ἐξωτερικῆς πίεσεως.

Ζητεῖται: Ποῖος εἶναι ὁ νέος ὄγκος τοῦ ἀέρος (V_x), ὡς καὶ ἡ πίεσις του (P_x), δεδομένου τοῦ εἶδ. βάρους τοῦ ὑδραργύρου $\varepsilon=13,6 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$ καὶ τῆς τομῆς τοῦ σωλῆνος $s=1 \text{ cm}^2$.

Λύσις: $V_x=9,05 \text{ cm}^3$, $P_x=1334,16 \text{ gr}^*/\text{cm}^2$.

365. Ἐντὸς βαρομετρικοῦ κενοῦ μήκους $\lambda_1 = 8,4$ cm σωλή-
νος τοῦ Torricelli περιέχεται ἀήρ καὶ ἡ ἐλευθέρα ἐπιφάνεια τοῦ
ὕδραργύρου ἰσορροπεῖ εἰς ὕψος $h_1 = 75,6$ cm ἀπὸ τῆς τοῦ ἐντὸς
τοῦ δοχείου ὕδραργύρου. Ἐν συνεχείᾳ βυθίζεται ὁ σωλὴν ἐντὸς
τοῦ δοχείου ὅποτε ἡ μὲν στάθμη τοῦ ὕδραργύρου κατέρχεται εἰς
ὕψος $h_2 = 74,6$ cm τὸ δὲ μήκος τοῦ βαρομετρικοῦ θαλάμου γί-
νεται $\lambda_2 = 2,1$ cm.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ πραγματικὴ ἀτμοσφαιρικὴ πίεσις
(P) εἰς mmHg.

Λύσις: $P = 759,3$ mmHg.

366. Δι' ἐμβολοφόρου ἀεραντλίας μὲ κύλινδρον ὄγκου
 $v = 1$ lit ἐκκενοῦται χῶρος ὄγκου V, ὅποτε εἰς τὸ πέρας τῆς δευ-
τέρας διαδρομῆς τοῦ ἐμβόλου ἡ πίεσις ἐντὸς τοῦ χώρου V γίνε-
ται $P = 6,2$ atm ἀπὸ $P_0 = 19,22$ atm ὡς ἦτο ἀρχικῶς.

Ζητεῖται: Πόσος εἶναι ὁ ὄγκος V.

Λύσις: $V = 1,3$ lit.

367. Ἐντὸς συστήματος ἡμισφαιρίων τοῦ Μαγδεβούργου,
ἔξωτερικῆς διαμέτρου $D = 12$ cm τίθεται ἀήρ ὑπὸ πίεσιν
 $P_0 = 0,7$ cmHg, ὅποτε, διὰ τὸν ἀποχωρισμὸν τῶν ἡμισφαιρίων
ἀπαιτεῖται δύναμις $F = 114244,66$ gr*.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ὑπὸ τὰς συνθήκας ταύτας ἡ ἀτμο-
σφαιρικὴ πίεσις (H), δεδομένου τοῦ εἰδ. βάρους τοῦ ὕδραργύ-
ρου $\epsilon = 13,6$ gr*/cm³.

Λύσις: $H = 75$ cmHg.

368. Εὐλινος κύλινδρος ἄνευ πόρων, ἐπιπλέει κατακορύφως
βεβυθισμένος ἐντὸς ὕδατος οὕτως ὥστε, ὑπὸ πίεσιν τοῦ ἀέρος
ἀτμοσφαιρικῆν ($P_0 = 1$ atm), νὰ ἐξέχη τῆς ἐπιφανείας τοῦ ὕδα-
τος κατὰ ὄγκον $V = 151$ cm³.

Ζητεῖται: Πόσος θὰ εἶναι ὁ ὄγκος τοῦ ἐξέχοντος κυλίνδρου
(V_x) ἂν ἡ πίεσις τοῦ ὑπερκειμένου ἀέρος γίνῃ $P_1 = 15$ atm,
θεωρουμένου ὡς ἀσυμπιέστου τοῦ ὕγρου καὶ τοῦ κυλίνδρου καὶ
δεδομένου τοῦ εἰδικῆ βάρους τοῦ ἀέρος $\epsilon = 0,001293$ gr*/cm³
ὑπὸ πίεσιν P_0 .

Λύσις: $V_x = 153,8$ cm³.

369. Τεμάχιον χρυσοῦ, βάρους $B_1 = 3000$ gr* εἰς τὸ κενόν,
ζυγίζεται διὰ σταθμῶν εἰδ. βάρους $\epsilon = 8,4$ gr*/cm³, ἀφ' ἑνὸς
μὲν ἐντὸς τοῦ ἀέρος ἀφ' ἑτέρου δὲ ἐντὸς ὕδατος.

Ζητεῖται: Ποῖον εἶναι τὸ φαινομενικὸν βᾶρος τοῦ χρυσοῦ
ἐντὸς τοῦ ἀέρος (B_2) καὶ ποῖον ἐντὸς τοῦ ὕδατος (B_3), ἂν τὸ εἰδ.

βάρος του χρυσοῦ εἶναι $\epsilon' = 19,5 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$, τὸ τοῦ ὕδατος $\epsilon'' = 1 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$ καὶ τὸ τοῦ ἀέρος $\epsilon''' = 0,001293 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$.

Λύσις: $B_2 = 3000,26 \text{ gr}^*$, $B_3 = 2846,59 \text{ gr}^*$.

370. Κατακόρυφος κυλινδρικός σωλήν, κλειστός κατὰ τὸ ἄνω ἄκρον του βυθίζεται ἐντὸς λεκάνης πλήρους ὕδατος οὕτως ὥστε τοῦτο ν' ἀνέρχεται ἐντὸς τοῦ σωλήνος μέχρις ὕψους $l = 25 \text{ cm}$ ἀπὸ τὴν ἐλευθέραν ἐπιφάνειαν τοῦ ὕδατος τῆς λεκάνης, ὁπότε ἄνω τοῦ ὕδατος ὑπολείπεται, ἐντὸς τοῦ σωλήνος, χῶρος ὕψους $h = 10 \text{ cm}$ πλήρης ἀέρος.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ πίεσις τοῦ περιεχομένου ἀέρος (P) ὡς καὶ πόσον θὰ γίνῃ τὸ ὕψος (h') τοῦ περιέχοντος τὸν ἀέρα χώρου, ὅταν ὁ σωλήν ἐμβαπτισθῇ ἐντὸς τῆς λεκάνης μέχρις ὅτου τὸ ὕδωρ εὐρεθῇ εἰς τὸ αὐτὸ ὀριζόντιον ἐπίπεδον ἐντὸς καὶ ἔκτος τοῦ σωλήνος, δεδομένης τῆς ἀτμοσφαιρικῆς πίεσεως $P_0 = 1,012 \text{ Kg}^*/\text{cm}^2$ καὶ τοῦ εἰδ. βάρους τοῦ ὕδατος $\epsilon = 1 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$.

Λύσις: $P = 987 \text{ gr}^*/\text{cm}^2$, $h' = 9,76 \text{ cm}$.

371. Ὁ σωλήν ἀναρροφητικῆς ὑδραντλίας, ὁ συνδέων τὸν κύλινδρον μὲ τὴν ἐλευθέραν ἐπιφάνειαν τοῦ πρὸς ἀνύψωσιν ὑγροῦ, ἔχει ὕψος $h = 4 \text{ m}$ καὶ τομὴν $s = 3 \text{ cm}^2$, ἡ δὲ τομὴ τοῦ κυλίνδρου εἶναι, ἐσωτερικῶς, $S = 200 \text{ cm}^2$.

Ζητεῖται: Ποία πρέπει νὰ εἶναι ἡ διαδρομὴ τοῦ ἐμβόλου ἐντὸς τοῦ κυλίνδρου (x) ὥστε ὁ ἀναρροφητικὸς σωλήν νὰ πληρωθῇ ὕδατος μὲ τὴν πρώτην παλινδρομικὴν, ἂν τὸ εἰδικὸν βάρος τοῦ ὕδατος εἶναι $\epsilon = 1 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$.

Λύσις: $x = 11,6 \text{ cm}$.

372. Ἐντὸς τοῦ ἑνὸς σκέλους κλειστοῦ μανομέτρου περιέχεται ἀήρ καταλαμβάνων ὕψος $h_1 = 40 \text{ cm}$, ὅταν ὁ ἐντὸς τῶν δύο σκελῶν ὑδράργυρος ἰσορροπεῖ εἰς τὸ αὐτὸ ὕψος, ὑπὸ πίεσιν $P_0 = 76 \text{ cmHg}$.

Ζητεῖται: Πόσον θὰ γίνῃ τὸ ὕψος τοῦ ἐγκλεισμένου ἀέρος (h_2) δι' ἐξωτερικὴν πίεσιν $P' = 228 \text{ cmHg}$.

Λύσις: $h_2 = 16,7 \text{ cm}$.

373. Ὑάλινον ποτήριον ὕψους $h = 10 \text{ cm}$ βυθίζεται ἀνεστραμμένον ἐντὸς ὕδατος οὕτως ὥστε νὰ ἐξέχη τούτου κατὰ $d = 2 \text{ cm}$.

Ζητεῖται: Νὰ εὐρεθῇ κατὰ πόσον (x) θὰ κατέλθῃ ἡ ἐπιφάνεια τοῦ ὕδατος ἐντὸς τοῦ ποτηρίου, ἂν ἡ ἀτμοσφαιρικὴ πίεσις εἶναι $P_0 = 1 \text{ Kg}^*/\text{cm}^2$ καὶ τὸ εἰδικὸν βάρος τοῦ ὕδατος $\epsilon = 1 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$.

Λύσις: $x = 7,9 \text{ cm}$.

374. Υάλινος σωλήν μήκους $l=15$ cm, κλειστός κατά τὸ ἓν ἄκρον καὶ περιέχων ἄερα, βυθίζεται κατακορύφως ἐντὸς λεκάνης πλήρους ὑδραργύρου, μὲ τὸ ἀνοικτὸν στόμιον πρὸς τὰ κάτω, ὁπότε ἡ ἐπιφάνεια τοῦ ὑδραργύρου, ἐντὸς τοῦ σωλήνος, κατέρχεται κατὰ $h=8$ cm, ὡς πρὸς τὴν ἀρχικὴν στάθμην, ὅταν ὁ σωλήν ἔξῃ κατὰ $\lambda=5$ cm.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ ἀτμοσφαιρική πίεσις (P) δεδομένου τοῦ εἶδ. βάρους τοῦ ὑδραργύρου $\epsilon=13,6$ gr*/cm³.

Λύσις: $P=707,2$ gr*/cm².

375. Δοχεῖον χωρητικότητος $V_1=26,5$ lit, περιέχον ἄζωτον ὑπὸ πίεσιν $P_1=3,1$ atm, συγκοινωνεῖ, διὰ σωλήνος φέροντος στρόφιγγα κλειστήν, μετ' ἄλλου δοχείου, ὄγκου $V_2=30,6$ lit, περιέχοντος ὑδρογόνου ὑπὸ πίεσιν $P_2=0,5$ atm.

Ζητεῖται: Ποία θὰ εἶναι ἡ πίεσις τοῦ μίγματος (P) ἂν, μετὰ τὸ ἀνοίγμα τῆς στρόφιγγος, τὰ δύο αἲρια ἀχθοῦν εἰς συγκοινωνίαν μεταξύ των, προϋποτιθεμένου ὅτι δὲν ἀντιδρῶν χημικῶς.

Λύσις: $P=1,707$ atm.

376. Ποσότης αἰέρος, ὄγκου $V_1=17$ lit ὑπὸ πίεσιν $P_1=3,3$ atm, ἀναμιγνύεται μετὰ ποσότητος διοξειδίου τοῦ ἀνθρακος, ὄγκου $V_2=7,6$ lit ὑπὸ πίεσιν $P_2=0,1$ atm, ἐντὸς δοχείου ὄγκου V.

Ζητεῖται: Ποῖος πρέπει νὰ εἶναι ὁ ὄγκος οὗτος (V) ἵνα τὸ μίγμα τῶν αἰερίων, μὴ ἀντιδρῶντων χημικῶς, εὐρίσκειται ὑπὸ πίεσιν ἀτμοσφαιρικήν ($P=1$ atm).

Λύσις: $V=56,86$ lit.

377. Ἀέριον ὀξυγόνου, ὄγκου $V_1=10$ lit ὑπὸ πίεσιν $P_1=8$ atm, ἀναμιγνύεται μετὰ ποσότητος ἄζωτου πίεσεως $P_2=0,02$ atm.

Ζητεῖται: Πόσος πρέπει νὰ εἶναι ὁ ὄγκος τοῦ ἄζωτου (V_2) ὑπὸ τὴν ἀνωτέρω πίεσιν P_2 , ὥστε τὸ μίγμα νὰ παρουσιάσῃ πίεσιν ἴσην μὲ τὸν μέσον ἀριθμητικὸν ὄρον τῶν δύο πίεσεων (P_1 καὶ P_2), ἐὰν περιχλεισθῇ εἰς δοχεῖον ὄγκου $V=20$ lit.

Λύσις: $V_2=10$ lit.

378. Κυλινδρικός σωλήν, ἀνοικτὸς ἑκατέρωθεν, μήκους $l=25$ cm, βυθίζεται κατακορύφως ἐντὸς ὑδραργύρου οὕτως ὥστε νὰ ἔξῃ κατὰ $d=5$ cm, κλείεται ἀκολούθως, διὰ τοῦ δακτύλου, τὸ ἀνώτερον στόμιόν του καὶ ἔξάγεται τοῦ ὑδραργύρου.

Ζητεῖται: Ποῖον ὕψος (x) θὰ καταλαμβάνῃ ὁ ἐναπομένον

υδραργυρος ἐντὸς τοῦ σωλήνος μετὰ τὴν ἀποκατάστασιν τῆς ἰσορροπίας, ἂν ἡ πίεσις τῆς ἀτμοσφαιρας εἶναι $P=75$ cmHg.

Λύσις: $x=18,38$ cm.

379. Ἐντὸς τοῦ βαρομετρικοῦ κενοῦ σωλήνος τοῦ Torricelli εἰσάγονται $V=2$ cm³ ἀέρος ὑπὸ πίεσιν ἀτμοσφαιρικήν $P=75$ cmHg, ὁπότε ἡ ἐπιφάνεια τοῦ υδραργύρου κατέρχεται κατὰ $h_1=4$ cm. Νέα ποσότης τοῦ αὐτοῦ ὄγκου $V=2$ cm³ ἀέρος, ὑπὸ τὴν αὐτὴν πίεσιν, προκαλεῖ νέαν εἰσέτι πῶσιν τῆς ἐπιφανείας τοῦ υδραργύρου κατὰ $h_2=3,5$ cm.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι, ὡς ἐκ τῶν ὡς ἄνω μετρήσεων, ἡ τομὴ (s) τοῦ σωλήνος.

Λύσις: $s=0,714$ cm².

380. Διὰ βαρομέτρου τοῦ Fortin εὐρίσκεται ἡ ἀτμ. πίεσις εἰς τόπον τινὰ ὡς ἀντιστοιχοῦσα εἰς ὕψος $h=75$ cmHg. Κλείεται ἀκολουθῶς ὁ κάτω θάλαμος τοῦ βαρομέτρου, ἐγκλείεται ἐντὸς τούτου ποσότης ἀέρος ὑπὸ τὴν ὡς ἄνω πίεσιν, καὶ μεταφέρεται τὸ ὅλον ὄργανον εἰς ἄλλον τόπον, ὁπότε, χωρὶς νὰ ἀνοιχθῆ ὁ θάλαμος οὗτος, τὸ ὕψος εὐρίσκεται εἰς τὸν ἀδραργυρικὸν σωλῶνα ἀνώτερον κατὰ $d=1$ cm.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ ἐπιτάχυνσις τῆς βαρύτητος (g') εἰς τὸν νέον τόπον ἂν εἰς τὸν προῶτον αὕτη ἦτο $g=981$ cm/sec² καὶ ἐὰν ὁ σωλὴν τοῦ Hg ἔχη τομὴν $s=1$ cm², ἡ δὲ λεκάνη τομὴν $S=20$ cm² καὶ ὁ ὄγκος τοῦ ἐγκλεισθέντος ἀέρος εἶναι $V=100$ cm³.

Λύσις: $g'=958$ cm/sec².

ΑΕΡΟΔΥΝΑΜΙΚΗ - ΣΥΝΟΧΗ - ΣΥΝΑΦΕΙΑ

381. Σφαιρικὸν ἀερόστατον, ὄγκου συνολικοῦ $V=400$ m³ πλήρες υδρογόνου, ἀνυψώνει μικρὰν λέμβον βάρους $B_0=10$ Kg*.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ ἐπιτάχυνσις τοῦ ἀεροστάτου (γ) κατὰ τὴν ἐκκίνησιν, μὴ ὑπολογιζομένων τῶν τριβῶν καὶ τῆς ἀνάσεως τῆς λέμβου, ἂν τὸ εἶδ. βᾶρος τοῦ ἀέρος εἶναι $\epsilon_1=0,0013$ gr*/cm³ καὶ τοῦ υδρογόνου $\epsilon_2=0,00009$ gr*/cm³.

Λύσις: Τὸ συνολικὸν βᾶρος (B) τοῦ ἀεροστάτου θὰ ἰσοῦται φροφανῶς μὲ τὸ τῆς λέμβου ἠΰξημένον κατὰ τὸ τοῦ υδρογόνου (β), ἦτοι

$$B = B_0 + \beta$$

ὅπου ὁμοῦς εἶναι $\beta = V\epsilon_2$, ἔξ οὗ ἔχομεν:

$$B = B_0 + V\epsilon_2$$

(1)

Ἡ ἄνωσις ἀφ' ἑτέρου (A) θὰ εἶναι :

$$A = V\varepsilon_1 \quad (2)$$

ὁπότε, ἐκ τῶν (1) καὶ (2) εὐρίσκομεν τὴν ἀνυψωτικὴν δύναμιν τοῦ ἀεροστάτου (F) :

$$F = V\varepsilon_1 - V\varepsilon_2 - B_0$$

$$F = V(\varepsilon_1 - \varepsilon_2) - B_0$$

καὶ ἔξ αὐτῆς τὴν ἐπιτάχυνσιν

$$\gamma = \frac{F}{m}$$

$$\gamma = \frac{V(\varepsilon_1 - \varepsilon_2) - B_0}{M_0 + Vd_2}$$

ὅπου M_0 ἡ μᾶζα ἢ ἀντιστοιχοῦσα εἰς τὸ βᾶρος B_0 καὶ d_2 ἡ πυκνότης τοῦ ὑδρογόνου, ὁπότε εὐρίσκομεν :

$$\gamma = \frac{g[V(\varepsilon_1 - \varepsilon_2) - B_0]}{B_0 + V\varepsilon_2}$$

$$\gamma = \frac{981[400.0,00121 \cdot 10^6 - 10 \cdot 10^3]}{10 \cdot 10^3 + 400.0,00009 \cdot 10^6} \frac{\text{cm}}{\text{sec}^2}$$

$$\gamma = \frac{981.474 \cdot 10^3}{46 \cdot 10^3} \frac{\text{cm}}{\text{sec}^2}$$

$$\boxed{\gamma = 101,08 \text{ m/sec}^2}$$

382. Ἐντὸς χώρου κλειστοῦ συσσωρεύεται ἀτμοσφαιρικός ἀήρ ὑπὸ σταθερὰν πίεσιν $P=0,8 \text{ Kg}^*/\text{cm}^2$, ἐξέρχεται δὲ ἐκ τοῦ χώρου τούτου διὰ πλαγίου σωλήνος ἀκτίνος $R=0,1 \text{ cm}$ καὶ μήκους $\lambda=9,81 \text{ cm}$ εἰς τὸν κενὸν χῶρον.

Ζητεῖται: Ποία θὰ εἶναι ἡ κατὰ sec ἐξερχομένη διὰ τοῦ σωλήνος ποσότης ἀέρος (Q), ἐὰν κατὰ τὴν ἐκροὴν ἡ πίεσις P διατηρῆται σταθερὰ, ὑπὸ νηματώδη ροῆν, καὶ ἐὰν ὁ συντελεστής ἰξώδους τοῦ ἀέρος εἶναι $\eta=0,0001 \text{ cgs}$.

Λύσις: Ἡ ζητούμενη ποσότης Q δίδεται προφανῶς ἐκ τοῦ τύπου τοῦ Poiseuille

$$Q = \frac{\pi R^4 P}{8\eta\lambda} \quad (1)$$

ἔξ οὗ ἔχομεν :

$$Q = \frac{3,14 \cdot 0,1^4 \cdot 0,8 \cdot 10^3 \cdot 981}{8 \cdot 0,0001 \cdot 9,81} \frac{\text{cm}^3}{\text{sec}}$$

$$Q = \frac{3,14 \cdot 10^{-4} \cdot 8 \cdot 10^3 \cdot 981}{8 \cdot 10^{-4} \cdot 981 \cdot 10^{-2}} \frac{\text{cm}^3}{\text{sec}}$$

$$Q = 31,4 \text{ lit/sec}$$

383. Ἐκ κλειστοῦ χώρου ἐξέρχεται ἀέριον τι πρὸς τὸν ἀτμοσφαιρικὸν ἀέρα, μέσω σωλῆνος μήκους $\lambda = 25,12 \text{ cm}$ καὶ τομῆς ἀκτίνου $R = 0,2 \text{ cm}$, μὲ παροχὴν $Q = 19,62 \text{ lit/sec}$.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ ἐντὸς τοῦ κλειστοῦ χώρου πίεσις (P) ἀερίου, ὑποτιθεμένη σταθερὰ κατὰ τὴν ἐκροήν, ἐὰν ὁ συντελεστὴς ἰξώδους τοῦ ἀερίου εἶναι $\eta = 0,00008 \text{ cgs}$ καὶ ἡ ἀτμοσφαιρικὴ πίεσις $H = 1 \text{ Kg}^*/\text{cm}^2$, δεδεμένου ὅτι ἡ ροὴ παραμένει νηματώδης.

Λύσις: Ἡ ροή, ὡς νηματώδης, ἔθ' ἀκολουθεῖ τὸν τύπον (1) τῆς προηγούμενης ἀσκήσεως, ὅστις, ὑπὸ τὴν μορφήν

$$Q = \frac{\pi R^4 (P - H)}{8\eta\lambda}$$

Λύεται ὡς πρὸς P, ὁπότε προκύπτει ἡ σχέση

$$P = \frac{8\eta\lambda Q}{\pi R^4} + H$$

εἰς τὴν ὁποίαν, δι' ἀντικατάστασεως τῶν η , λ κλπ. διὰ τῶν εἰς τὸ σύστημα cgs μονάδων εὐρίσκομεν :

$$P = \frac{8,0,00008 \cdot 25,12 \cdot 19,62 \cdot 10^3}{3,14 \cdot 0,2^4} + 1 \frac{\text{dyn}}{\text{cm}^2} + \frac{\text{Kg}^*}{\text{cm}^2}$$

$$P = \frac{8 \cdot 8 \cdot 10^{-5} \cdot 25,12 \cdot 19,62 \cdot 10^3}{3,14 \cdot 16 \cdot 10^{-4} \cdot 10^3 \cdot 981} + 1 \frac{\text{Kg}^*}{\text{cm}^2}$$

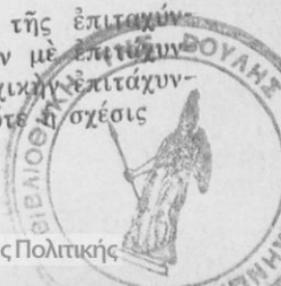
$$P = 1,064 \text{ Kg}^*/\text{cm}^2$$

384. Σιδηρὰ σφαῖρα, πίπτουσα ἐντὸς τοῦ ἀέρος ὑφίσταται συνεχῆ ἐλάττωσιν τῆς ἐπιταχύνσεως τῆς βαρῆτός της, ἔνεκα τῆς ἀντιστάσεως τοῦ ἀέρος, οὕτως ὥστε ἡ ἐπιτάχυνσις της ἐλαττοῦται συνεχῶς ἀπὸ τιμῆς $g_0 = 981 \text{ cm/sec}^2$ κατὰ ποσὸν τι $\beta = 30 \text{ cm/sec}^2/\text{sec}$.

Ζητεῖται: Μετὰ πόσον χρόνον (t) ἀπὸ τῆς ἀρχῆς τῆς πτώσεως ἡ κίνησις θὰ γίνῃ ὁμαλή.

Λύσις: Ἡ ὑπαρξίς σταθερᾶς μεταβολῆς (β) τῆς ἐπιταχύνσεως καθιστᾷ τὴν πῶσιν κίνησιν μεταβαλλομένην μὲ ἐπιτάχυνσιν δευτέρας τάξεως (β) ἀντίρροπον πρὸς τὴν ἀρχικὴν ἐπιτάχυνσιν πρώτης τάξεως (g_0), διὰ τὴν ὁποίαν ἰσχύει τότε ἡ σχέση

$$g = g_0 - \beta t$$



όποτε, ίνα ἡ κίνησις γίνῃ ὀμαλὴ ($g=0$), εὐρίσκομεν :

$$g_0 - \beta t = 0$$

$$t = \frac{g_0}{\beta}$$

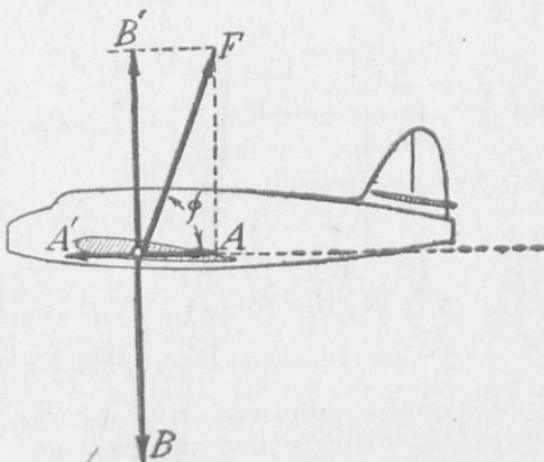
$$t = \frac{981}{30} \frac{\text{cm} \cdot \text{sec}^{-2}}{\text{cm} \cdot \text{sec}^{-3}}$$

$$t = 32,7 \text{ sec}$$

385. Ἀεροπλάνον ὀριζοντιῶς ἱπτάμενον δέχεται συνολικὴν δυνάμιν (συνισταμένην τῆς ἀεροδυναμικῆς πίεσεως καὶ τῶν δυνάμεων τριβῆς) τιμῆς $F = 3000 \text{ Kg}^*$, σχηματίζουσαν γωνίαν $\varphi = 75^\circ$ μετὰ τοῦ ὀριζοντος.

Ζητεῖται: Ποῖον εἶναι τὸ βάρος τοῦ ἀεροπλάνου (B), ὡς καὶ ποία ἡ δυναμικὴ ἀντίστασις (A), ἥτις δεόν νὰ ὑπερνικηθῇ ὑπὸ τῶν κινητήρων.

Λύσις: Τὸ βάρος, ὡς κατακόρυφος δυνάμις (ἴδ. σχ. 51), ἴση



Σχ. 51

καὶ ἀντίθετος μετὰ τὴν δυναμικὴν ἄνωσιν τοῦ ἀεροπλάνου θὰ εἶναι προφανῶς

$$B = F \cdot \eta \mu \varphi$$

όποτε, εὐρίσκοντες ἐκ τῶν πινάκων τὴν τιμὴν τοῦ $\eta \mu \varphi$, ἔχομεν :

$$B = 3000 \cdot 0,96593 \text{ Kg}^*$$

$$B = 2897,79 \text{ Kg}^*$$

Ἀντιστοίχως ἡ δυναμικὴ ἀντίστασις (A), ὡς ὀριζοντία, εἶναι:

$$A = F \cdot \sin \varphi$$

ὁπότε εὐρίσκομεν :

$$A = 3000.0,25882 \text{ Kg}^*$$

$$A = 776,46 \text{ Kg}^*$$

386. Ἀεροπλάνον βάρους $B=4000 \text{ Kg}^*$ κινεῖται ὀριζοντίαως μὲ ταχύτητα $v=270 \text{ Km/h}$, δεχόμενον συνολικὴν δύναμιν (συνισταμένων ἀεροδυναμικῶν πιέσεων καὶ δυνάμεων τριβῆς) $F=4200 \text{ Kg}^*$.

Ζητεῖται: Ποία πρέπει νὰ εἶναι ἡ ὠφέλιμος ἰσχύς (J) εἰς HP τῶν κινητήρων, ἵνα τὸ ἀεροπλάνον κινῆται ὀριζοντίαως μὲ τὴν ὡς ἄνω ταχύτητα v .

Λύσις: Ἐστω f ἡ ὀριζοντία συνιστώσα τῆς F . Αὕτη, ὡς δυναμικὴ ἀντίστασις, θὰ συνδέεται ἀφ' ἑνὸς μὲν μὲ τὴν ἰσχύν καὶ τὴν ταχύτητα διὰ τοῦ τύπου

$$J = f v \quad (1)$$

ἀφ' ἑτέρου δὲ μὲ τὰς F καὶ B διὰ τοῦ τύπου

$$F^2 = B^2 + f^2$$

ἐξ οὗ εὐρίσκομεν τὴν σχέσιν

$$f = \sqrt{F^2 - B^2} \quad (2)$$

ὁπότε ἡ (1), διὰ τῆς τιμῆς τῆς f ἐκ τῆς (2), γίνεται :

$$J = v \sqrt{F^2 - B^2}$$

$$J = 270 \sqrt{4200^2 - 4000^2} \frac{\text{Kg}^* \cdot \text{Km}}{\text{h}}$$

$$J = 270 \frac{\sqrt{1640000} \cdot 10^3}{60 \cdot 60} \frac{\text{Kg}^* \cdot \text{m}}{\text{sec}}$$

$$J = \frac{270 \cdot 1280 \cdot 10^3}{60 \cdot 60 \cdot 75} \text{ HP}$$

$$J = 1280 \text{ HP}$$

387. Ἐπὶ τῆς πλευρᾶς μήκους $\lambda = 0,1 \text{ cm}$ λεπτοῦ ὑμένους ὕδατος, ἐφαρμόζεται δύναμις τις F ἣτις παρεμποδίζει τὴν συρρίκνωσιν τοῦ ὑμένους λόγῳ τῶν δυνάμεων τῆς ἐπιφανειακῆς τάσεως.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ δύναμις αὕτη (F), ἂν ὁ συντελεστής ἐπιφανειακῆς τάσεως τοῦ ὕδατος εἶναι $a=73 \text{ erg/cm}^2$.

Λύσις: Ἐκ τοῦ τύπου

$$F = 2a\lambda$$

ἔχομεν :

$$F = 2.0,1.73 \frac{\text{erg} \cdot \text{cm}}{\text{cm}^2}$$

$$F = 2.0,1.73 \frac{\text{dyn} \cdot \text{cm} \cdot \text{cm}}{\text{cm}^2}$$

$$F = 14,6 \text{ dynes}$$

388 Ἐντὸς λεπτοῦ τριχοειδοῦς σωλῆνος, ἀκτῖνος $R=0,01$ cm, συγκοινωνοῦντος μὲ εὐρὸν ἕτερον δοχεῖον, τίθεται ὑδράργυρος, ὁπότε παρουσιάζεται πτώσις (h) τῆς ἐπιφανείας τοῦ ὑγροῦ ἐντὸς τοῦ τριχοειδοῦς, ὡς πρὸς τὴν ἐπιφάνειαν τοῦ ἐντὸς τοῦ εὐρέως δοχείου ὑδραργύρου.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ πτώσις αὕτη (h) ἐὰν ὁ συντελεστής ἐπιφανειακῆς τάσεως τοῦ Hg εἶναι $\alpha=500 \text{ erg/cm}^2$, ἡ πυκνότης του $d=13,6 \text{ gr/cm}^3$ καὶ ἡ ἐπιτάχυνσις τῆς βαρύτητος $g=981 \text{ cm/sec}^2$.

Λύσις: Ἡ πτώσις h, συμφώνως πρὸς τὸν νόμον τοῦ Jurin, θὰ εἶναι :

$$h = \frac{2\alpha}{Rdg}$$

ὁπότε ἔχομεν :

$$h = \frac{2.500}{0,01.13,6.981} \frac{\text{erg} \cdot \text{cm}^2 \cdot \text{sec}^2}{\text{cm}^2 \cdot \text{cm} \cdot \text{gr} \cdot \text{cm}}$$

$$h = 7,49 \text{ cm}$$

389. Ἐντὸς λεπτοῦ τριχοειδοῦς σωλῆνος, συγκοινωνοῦντος μετὰ εὐρέως ἑτέρου σωλῆνος, τίθεται αἰθέρη, ὁπότε ἡ παρουσιαζομένη ἀνύψωσις εἶναι $h=4,9$ cm.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ πυκνότης (d) τοῦ αἰθέρου, ἂν ἡ ἀκτίς τοῦ τριχοειδοῦς σωλῆνος εἶναι $r=0,01$ cm, ὁ συντελεστής ἐπιφανειακῆς τάσεως $\alpha=17,1 \text{ gr/sec}^2$ καὶ ἡ ἐπιτάχυνσις τῆς βαρύτητος $g=9,81 \text{ m/sec}^2$.

Λύσις: Ἐκ τοῦ τύπου τοῦ Jurin, λύοντες ὡς πρὸς d ἔχομεν:

$$d = \frac{2\alpha}{rhg}$$

ὁπότε εὐρίσκομεν :

$$d = \frac{2.17,1}{0,01.4,9.981} \frac{\text{gr} \cdot \text{sec}^{-2}}{\text{cm} \cdot \text{cm} \cdot \text{cm} \cdot \text{sec}^{-2}}$$

$$d = 0,71 \text{ gr/cm}^3$$

390. Εἰς ἀνθαίρετον σύστημα διαστάσεων καθορίζονται ὡς θεμελιώδεις αἱ διαστάσεις ἐπιφανείας [E], πυκνότητος [D] καὶ ταχύτητος [U].

Ζητεῖται: Ποῖαι θὰ εἶναι αἱ εἰς τὸ σύστημα τοῦτο διαστάσεις τοῦ συντελεστοῦ ἐπιφανειακῆς τάσεως [α].

Λύσις: Ἐκ τοῦ στοιχειώδους τύπου

$$F = 2αλ$$

ἔχομεν :

$$α = \frac{F}{2λ}, [α] = \frac{[F]}{[λ]} \quad (1)$$

Ἄλλὰ τοῦ μὲν μήκους αἱ διαστάσεις εἶναι προφανῶς

$$[λ] = E^{\frac{1}{2}} \quad (2)$$

καθ' ὅσον $[λ]^2 = E$, τῆς δὲ δυνάμεως προκύπτουν ἐκ τῶν σχέσεων:

$$F = \frac{m \cdot S}{t^2}$$

$$[F] = [m] \cdot [S] [t]^{-2} \quad (3)$$

ὅπου εἶναι

$$m = d \cdot V, [m] = D \cdot E^{\frac{3}{2}} \quad (4)$$

$$t = \frac{S}{v}, [t] = E^{\frac{1}{2}} \cdot U^{-1} \quad (5)$$

ὁπότε, ἐκ μὲν τῶν (4) καὶ (5) ἢ (3) γίνεται :

$$[F] = D \cdot E^{\frac{3}{2}} \cdot E^{\frac{1}{2}} \cdot (E^{\frac{1}{2}} \cdot U^{-1})^{-2}$$

$$[F] = D \cdot E \cdot U^2 \quad (6)$$

ἐκ δὲ τῶν (6) καὶ (2) ἢ (1) εἶναι τελικῶς :

$$[α] = \frac{D \cdot E \cdot U^2}{E^{\frac{1}{2}}}$$

$$[α] = D \cdot E^{\frac{1}{2}} \cdot U^2$$



ΙV. ΘΕΡΜΟΤΗΣ

ΘΕΡΜΟΣΤΑΤΙΚΗ

391. Ἡ ὑπὸ θερμομέτρου τοῦ Fahrenheit σημειουμένη θερμοκρασία εἶναι $t_F = -15^\circ\text{F}$.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ ἀντίστοιχος εἰς βαθμοὺς Réaumur θερμοκρασία (t_R).

Λύσις: Ἐκ τῶν δύο στοιχειωδῶν σχέσεων

$$t_R = \frac{4}{5} t_C \quad (1)$$

$$t_F = \frac{9}{5} t_C + 32 \quad (2)$$

ἀποτελουσῶν σύστημα, ἐξαλοίφομεν τὰς t_C καὶ ἔχομεν τὴν ἐξίσωσιν

$$t_F = \frac{9}{4} t_R + 32$$

ὁπότε εὐρίσκομεν

$$t_R = \frac{4(t_F - 32)}{9}$$

$$\boxed{t_R = 20,88^\circ\text{R}}$$

392. Ἡ θερμοκρασία τοῦ ἀπολύτου μηδενός, εἰς βαθμοὺς Κελσίου, εἶναι $t_C = -273^\circ\text{C}$.

Ζητεῖται: Πόση εἶναι ἡ θερμοκρασία αὕτη εἰς βαθμοὺς Fahrenheit (t_F) καὶ πόση εἰς βαθμοὺς Réaumur (t_R).

Λύσις: Ἐκ μὲν τοῦ τύπου

$$t_R = \frac{4}{5} t_C$$

ἔχομεν :

$$t_R = \frac{4(-273)}{5}$$

$$\boxed{t_R = -218,4^\circ\text{R}}$$

ἔκ δὲ τοῦ τύπου

$$t_F = \frac{9t_c}{5} + 32$$

ἔχομεν :

$$t_F = \frac{9(-273)}{5} + 32$$

$$t_F = -459,4^\circ\text{F}$$

393. Εἰς θερμοκρασίαν τινα αἱ ἐνδείξεις τῶν θερμομέτρων τοῦ Réaumur (t_R) καὶ τοῦ Fahrenheit (t_F) εἶναι αἱ αὐταί.

Ζητεῖται : Ποία εἶναι ἡ θερμοκρασία αὕτη (x).

Λύσις : Ἐκ τῶν δύο τύπων

$$t_R = \frac{4}{5} t_c \quad (1)$$

$$t_F = \frac{9}{5} t_c + 32 \quad (2)$$

εὐρίσκομεν τὴν ἕξισωσιν

$$t_F = \frac{9t_R}{4} + 32$$

εἰς τὴν ὁποίαν θέτοντες

$$t_F = t_R = x$$

ἔχομεν :

$$x = \frac{9x}{4} + 32$$

$$x = -25,6^\circ$$

394. Εἰς αὐθαίρετον σύστημα θερμομετρικῆς κλίμακος θερμοκρασία $\theta_1 = 0^\circ$ ἀντιστοιχεῖ εἰς θερμοκρασίαν $t_1 = 100^\circ\text{C}$ καὶ ἔτερα $\theta_2 = 25^\circ$ εἰς $t_2 = 0^\circ\text{C}$, μὲ σταθερὰ διαστήματα δι' ἕκαστον βαθμὸν θ .

Ζητεῖται : Ποῖος εἶναι ὁ τύπος ὁ συνδέων τὰς θερμοκρασίας ταύτας (θ) μὲ τὰς τοῦ Κελσίου (t).

Λύσις : Ἐκ τοῦ ὅτι εἰς 100°C ἀντιστοιχοῦν $25^\circ\theta$ προκύπτει ὅτι ἕκαστος βαθμὸς θ εἶναι ἴσος μὲ 4°C , ἔξ οὗ ἔχομεν ἀρχικῶς

$$t = 4\theta \quad (1)$$

Ἐπειδὴ ὁμως ἡ μέτρησις γίνεται κατ' ἀντίθετον φοράν, προκύπτει ἐκ τούτου ὅτι εἰς τὸν τύπον (1) πρέπει τὸ t ν' ἀντικατασταθῇ διὰ τοῦ $(100 - t)$, ὁπότε εὐρίσκομεν τὴν ζητουμένην σχέσιν :

$$(100 - t) = 4\theta$$

395. Εἰς ἀνθαίρετον σύστημα θερμοκρασιῶν (θ) ἡ θερμοκρασία τῶν 0°C καθορίζεται ὡς $\theta_1 = -5^{\circ}$, ἡ δὲ τῶν 100°C ὡς $\theta_2 = 450^{\circ}$.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ τιμὴ τοῦ ἀπολύτου μηδενός (θ_0) εἰς τὸ ἀνθαίρετον τοῦτο σύστημα διὰ $t_0 = -273^{\circ}\text{C}$.

Λύσις: Ἐκ τῶν δεδομένων τιμῶν συμπεραίνομεν ὅτι εἰς 100°C ἀντιστοιχοῦν $455^{\circ}\theta$, ὁπότε εἰς ἕκαστον βαθμὸν C ἀντιστοιχοῦν $4,55^{\circ}\theta$, ὁπότε ἀρχικῶς ἔχομεν τὸν τύπον

$$t = \frac{\theta}{4,55}$$

ὅστις, ἐπειδὴ εἶναι τὸ 0°C ἴσον μὲ $-5^{\circ}\theta$, γίνεται :

$$t = \frac{\theta + 5}{4,55}$$

ὁπότε, θέτοντες ὅπου t τὴν $t_0 = -273^{\circ}\text{C}$, εὐρίσκομεν τελικῶς :

$$\theta = -1247,15$$

396. Εἰς ἀνθαίρετον σύστημα θερμοκρασιῶν δίδεται ἡ τιμὴ $\theta_0 = 0^{\circ}$ εἰς τὴν τοῦ ἀπολύτου μηδενός καὶ $\theta_1 = 100^{\circ}$ εἰς τὴν θερμοκρασίαν ζέσεως τοῦ ἀνθρακος.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ σχέσις μεταξύ τῶν θερμοκρασιῶν τούτων (θ) καὶ τῶν τοῦ Κελσίου (t), ἂν τὸ ἀπόλυτον μηδὲν εἶναι $t_0 = -273^{\circ}\text{C}$ καὶ ἡ θερμοκρασία ζέσεως τοῦ ἀνθρακος $t_1 = 4827^{\circ}\text{C}$.

Λύσις: Ἐντὸς διαστήματος $273 + 4827 = 5100$ Κελσίου ἀντιστοιχοῦν 100 βαθμοὶ θ , ἕξ οὗ, ὡς καὶ εἰς τὰς προηγουμένας ἀσκήσεις, προκύπτει ἡ τελικὴ σχέσις :

$$t = 51\theta - 273$$

397. Ράβδος ἕξ ἀργύρου παρουσιάζει μῆκος $\lambda_1 = 120$ cm εἰς θερμοκρασίαν $t_1 = 25^{\circ}\text{C}$.

Ζητεῖται: Ποῖον θὰ εἶναι τὸ νέον μῆκός της (λ_2) εἰς θερμοκρασίαν $t_2 = 30^{\circ}\text{C}$, ἂν ὁ συντελεστὴς γραμμικῆς διαστολῆς τοῦ Ἀργύρου εἶναι $\alpha = 0,00002 \text{ grad}^{-1}$.

Λύσις: Ἐκ τοῦ τύπου

$$\lambda_2 = \lambda_1 [1 + \alpha (t_2 - t_1)]$$

εὐρίσκομεν :

$$\lambda_2 = 120 [1 + 0,00002 \cdot 5]$$

$$\lambda_2 = 120,012 \text{ cm}$$

398. Ὁ γραμμικὸς συντελεστὴς διαστολῆς τοῦ βισμούθιου εἶναι, εἰς τὴν κλίμακα τοῦ Κελσίου, $\lambda_c = 0,000013 \text{ grad}^{-1}$.

Ζητεῖται: Ποῖος θὰ εἶναι, διὰ τὸ αὐτὸ στοιχεῖον, ὁ συντελεστὴς διαστολῆς εἰς τὴν κλίμακα τοῦ Réaumur (λ_R).

Λύσις: Ἐφ' ὅσον ἕκαστος βαθμὸς Κελσίου ἰσοῦται μὲ τὰ 8/10 ἐνὸς βαθμοῦ Réaumur, ἔπεται ἐκ τούτου ὅτι θὰ εἶναι :

$$\lambda_R = \frac{10}{8} \lambda_c$$

ἔξ οὗ εὐρίσκομεν

$$\lambda_R = \frac{10 \cdot 0,000013}{8}$$

$$\lambda_R = 0,000016 \text{ grad}^{-1}$$

399. Εἰς τὴν κλίμακα τοῦ Κελσίου ὁ γραμμικὸς συντελεστὴς διαστολῆς τοῦ Ἀργιλίου εἶναι $\lambda_c = 0,000022 \text{ grad}^{-1}$, εἰς ἄλλην δέ, ἄγνωστον, κλίμακα οὗτος εἶναι $\lambda_x = 0,000012 \text{ grad}^{-1}$.

Ζητεῖται: Εἰς ποίαν ἐκ τῶν γνωστῶν θερμομετρικῶν κλιμάκων ἀντιστοιχεῖ ὁ συντελεστὴς οὗτος (λ_x).

Λύσις: Πρὸς εὐρεσιν τῆς κλιμάκας εἰς ἣν ἀντιστοιχεῖ ὁ συντελεστὴς λ_x ἀρκεῖ γὰρ εὐρεθῆ ὁ λόγος τῶν βαθμῶν Κελσίου πρὸς τοὺς τῆς ἀγνώστου κλιμάκας (x).

Λαμβάνομεν ὡς ἐκ τούτου τὴν σχέσιν

$$\alpha = \frac{c}{x} \quad (1)$$

ὅπου α ὁ ζητούμενος λόγος, καὶ τὴν

$$\frac{c}{x} = \frac{\lambda_x}{\lambda_c} \quad (2)$$

ὁπότε ἡ (1) γίνεται :

$$\alpha = \frac{\lambda_x}{\lambda_c}$$

$$\alpha = \frac{0,000012}{0,000022}$$

$$\alpha = \frac{5}{9,2}$$

Δεδομένου ὅμως ὅτι πρόκειται περὶ γνωστῆς κλιμάκας, ἐξάγεται τὸ συμπέρασμα ὅτι αὕτη εἶναι ἡ τοῦ Fahrenheit, ὅπου ὁ λόγος μὲ τὴν κλίμακα τοῦ Κελσίου εἶναι $\alpha = 5/9$.

400. Ράβδος ἐξ ὀρειγάλκου, συντελεστοῦ γραμμικῆς διαστολῆς $\lambda=0,000018 \text{ grad}^{-1}$, ἔχει μῆκος $\Lambda=11,5 \text{ m}$ εἰς θερμοκρασίαν $t=150^\circ\text{C}$.

Ζητεῖται: Εἰς ποίαν θερμοκρασίαν (t_0) τὸ μῆκος τῆς ράβδου θὰ εἶναι $\Lambda_0=11,48 \text{ m}$.

Λύσις: Δεδομένου ὅτι μεταξὺ τῶν μηκῶν καὶ τῶν θερμοκρασιῶν ἰσχύουν αἱ ἀνισότητες:

$$\Lambda_0 < \Lambda \text{ καὶ } t_0 < t$$

ὁ τύπος τῆς γραμμικῆς διαστολῆς τῶν σωμάτων θὰ λάβῃ τὴν μορφήν:

$$\Lambda = \Lambda_0 [1 + \lambda (t - t_0)]$$

ὁπότε, λύοντες ὡς πρὸς t_0 , ἔχομεν:

$$t_0 = \frac{\Lambda_0 (1 + \lambda t) - \Lambda}{\Lambda_0 \lambda}$$

$$\boxed{t_0 = 53,3^\circ\text{C}}$$

401. Ράβδος ἐκ Μολύβδου, γραμμικοῦ συντελεστοῦ διαστολῆς $\lambda=0,000029 \text{ grad}^{-1}$, ἔχει μῆκος $\Lambda=1 \text{ m}$ εἰς θερμοκρασίαν $t=27^\circ\text{C}$.

Ζητεῖται: Ποῖον θὰ εἶναι τὸ ἐλάχιστον μῆκος ὅπερ δύναται ν' ἀποκτήσῃ ἡ ράβδος αὕτη ἂν ψυγῆ μέχρι τοῦ ἀπολύτου μηδενός, ὑποτιθεμένου τοῦ συντελεστοῦ λ σταθεροῦ δι' οἰανδήποτε θερμοκρασίαν.

Λύσις: Διὰ τὸ ἀπόλυτον μηδὲν ($t_0 = -273^\circ\text{C}$) τὸ ἐλάχιστον μῆκος Λ_0 θὰ εἶναι προφανῶς

$$\Lambda_0 = \frac{\Lambda}{1 + \lambda (t - t_0)}$$

ὁπότε ἔχομεν:

$$\Lambda_0 = \frac{\Lambda}{1 + 300 \cdot \lambda}$$

$$\boxed{\Lambda_0 = 0,9913 \text{ m}}$$

402. Ράβδος ἐκ Ψευδαργύρου, συντελεστοῦ γραμμικῆς διαστολῆς $\lambda_1 = 0,000028 \text{ grad}^{-1}$, ἔχει μῆκος $\Lambda_1 = 20,2 \text{ m}$. Ἐτέρα ράβδος ἐκ Βολφραμίου, συντελεστοῦ γραμμικῆς διαστολῆς $\lambda_2 = 0,000003 \text{ grad}^{-1}$, ἔχει μῆκος $\Lambda_2 = 20,3 \text{ m}$.

Ζητεῖται: Κατὰ πόσον (t) πρέπει νὰ θερμομανθῶν αἱ δύο ράβδοι, εὐρισκόμεναι ἀρχικῶς εἰς τὴν αὐτὴν θερμοκρασίαν, ἵνα ἀποκτήσουν τὸ αὐτὸ μῆκος, ὡς καὶ πόσον θὰ εἶναι τοῦτο (Λ).

Λύσις: Τὸ κοινὸν τελικὸν μῆκος (Λ), ἐκπεφρασμένον συναρτήσει τῶν δεδομένων τῶν δύο ράβδων εἶναι ἀντιστοίχως :

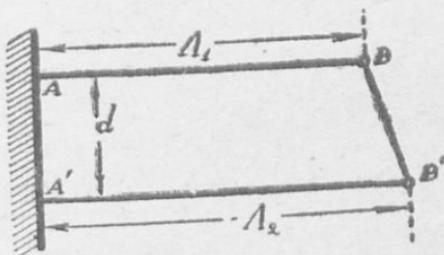
$$\Lambda = \Lambda_1 (1 + \lambda_1 t) \quad (1)$$

$$\Lambda = \Lambda_2 (1 + \lambda_2 t) \quad (2)$$

ὁπότε ἐκ τῶν ἐξισώσεων (1) καὶ (2), ἀποτελουσῶν σύστημα, εὐρίσκουμεν τοὺς δύο ἀγνώστους (t καὶ Λ), λύοντες τοῦτο κατὰ τὰ γνωστά :

$t = 198,1 \text{ grad}$ $\Lambda = 20,312 \text{ m}$
--

403. Δύο ράβδοι, ἢ μία ἐκ σιδήρου καὶ ἡ ἄλλη ἐκ χαλκοῦ, παράλληλοι καὶ ἀκλονήτως συνδεδεμένοι κατὰ τὸ ἐν ἄκρον A καὶ A' (ἴδ. σχ. 52), συνδέονται δι' ἐλαστικοῦ νήματος BB'



Σχ. 52

κατὰ τὸ δεύτερον ἄκρον των, ἔχουν δὲ μῆκος ἀντιστοίχως $\Lambda_1 = 10 \text{ cm}$ καὶ $\Lambda_2 = 11 \text{ cm}$.

Ζητεῖται: Ποῖον θὰ εἶναι τὸ ἔμβραδόν τῆς περικλειομένης ἐπιφανείας $AA'B'B$, ἂν αἱ ράβδοι θερμανθοῦν κατὰ $t = 100^\circ\text{C}$, δεδομένης τῆς ἀποστάσεως AA' ἴσης μὲ $d = 8 \text{ cm}$ καὶ τῶν συντελεστῶν διαστολῆς ἀντιστοίχως $\lambda_1 = 0,000012 \text{ grad}^{-1}$ καὶ $\lambda_2 = 0,000016 \text{ grad}^{-1}$.

Λύσις: Μετὰ τὴν κατὰ t βαθμοὺς θέρμανσίν των αἱ δύο παράλληλοι ράβδοι θὰ περικλείουν ἐπιφάνειαν τραπέζιου, ὕψους μὲν d καὶ βάσεων Λ_1' καὶ Λ_2' ἀντιστοίχως :

$$\Lambda_1' = \Lambda_1 (1 + \lambda_1 t) \quad (1)$$

$$\Lambda_2' = \Lambda_2 (1 + \lambda_2 t) \quad (2)$$

Ἡ ἐπιφάνεια αὕτη θὰ ἔχῃ τότε τιμὴν

$$E = \frac{(\Lambda_1 + \Lambda_2')d}{2}$$

ἦτοι, ἐκ τῶν (1) καὶ (2):

$$E = \frac{[\Lambda_1 (1 + \lambda_1 t) + \Lambda_2 (1 + \lambda_2 t)] d}{2}$$

$$| E = 84,1184 \text{ cm}^2 |$$

404. Μεταλλικὴ ράβδος μήκους $\Lambda_1 = 10 \text{ cm}$ θερμαίνεται κατὰ $t = 450^\circ\text{C}$, ὅποτε τὸ μήκος της γίνεται $\Lambda_2 = 10,1305 \text{ cm}$.

Ζητεῖται: Ποῖος εἶναι ὁ συντελεστὴς γραμμικῆς διαστολῆς της (λ).

Λύσις: Ἐκ τοῦ τύπου

$$\Lambda_2 = \Lambda_1 (1 + \lambda t)$$

λύοντες ὡς πρὸς λ , εὐρίσκομεν:

$$\lambda = \frac{\Lambda_2 - \Lambda_1}{\Lambda_1 t}$$

ἦτοι

$$\lambda = \frac{10,1305 - 10}{10,450} \frac{\text{cm}}{\text{cm} \cdot \text{grad}}$$

$$| \lambda = 0,000029 \text{ grad}^{-1} |$$

405. Στεφάνη ἐξ ὀρειγάλκου, συντελεστοῦ γραμμικῆς διαστολῆς $\lambda = 0,000018 \text{ grad}^{-1}$, ἔχει ἀκτῖνα $R = 10 \text{ cm}$ εἰς θερμοκρασίαν τινά, εἰς ἣν σφαῖρα ἐκ σιδήρου (συντελεστοῦ γραμμικῆς διαστολῆς $\lambda' = 0,000012 \text{ grad}^{-1}$) ἔχει ἀκτῖνα $R' = 10,101 \text{ cm}$.

Ζητεῖται: Κατὰ πόσους βαθμοὺς (t) πρέπει νὰ θερμανθῇ τὸ σύστημα τῶν δύο σωμάτων, ὥστε ἡ σφαῖρα νὰ διέρχεται ἔλευθέρως διὰ τῆς στεφάνης.

Λύσις: Διὰ νὰ διέρχεται ἡ σφαῖρα διὰ τῆς στεφάνης, πρέπει τὰ δύο ταῦτα σώματα νὰ παρουσιάζουν τὴν αὐτὴν διάμετρον ἦτοι τὴν αὐτὴν ἀκτῖνα (x), ὅποτε θὰ εἶναι, ἀφ' ἐνὸς μὲν

$$x = R (1 + \lambda t) \quad (1)$$

ἀφ' ἑτέρου δὲ

$$x = R' (1 + \lambda' t) \quad (2)$$

ὅποτε, ἐκ τῶν (1) καὶ (2) ἔχομεν:

$$R (1 + \lambda t) = R' (1 + \lambda' t)$$

$$t = \frac{R' - R}{R\lambda - R'\lambda'}$$

$$| t = 16,48 \text{ grad} |$$

406. Τρίγωνον, ἔξ ἐλάσματος ὀρειχάλκου, ἔχει βάσιν $d=20$ cm καὶ ὕψος $h=36$ cm εἰς θερμοκρασίαν τινα.

Ζητεῖται: Πόση θὰ εἶναι ἡ ἐπιφάνεια (E) τοῦ τριγώνου τούτου εἰς θερμοκρασίαν μεγαλυτέραν κατὰ $t=110^{\circ}\text{C}$, ἂν ὁ συντελεστὴς γραμμικῆς διαστολῆς τοῦ ὀρειχάλκου εἶναι $\lambda=0,000018$ grad^{-1} .

Λύσις: Ἡ ἀρχικὴ ἐπιφάνεια τοῦ τριγώνου θὰ εἶναι

$$E_0 = \frac{dh}{2} \quad (1)$$

ὁ δὲ συντελεστὴς ἐπιφανειακῆς διαστολῆς τοῦ ὀρειχάλκου

$$\sigma = 2\lambda \quad (2)$$

Ὅποτε ὁ τύπος τῆς ἐπιφανειακῆς διαστολῆς

$$E = E_0 (1 + \sigma t)$$

ἐκ τῶν (1) καὶ (2) γίνεται :

$$E = \frac{dh}{2} (1 + 2\lambda t)$$

ἔξ οὗ εὐρίσκομεν τελικῶς :

$$E = 361,4256 \text{ cm}^2$$

407. Μεταλλικὸν λεπτὸν ἔλασμα παρουσιάζει ἐπιφάνειαν $S_1 = 1 \text{ m}^2$ εἰς θερμοκρασίαν τινα $t_1 = 21^{\circ}\text{C}$ καὶ ἐπιφάνειαν $S_2 = 1,0056 \text{ m}^2$ εἰς θερμοκρασίαν $t_2 = 121^{\circ}\text{C}$.

Ζητεῖται: Ποῖος θὰ εἶναι ὁ συντελεστὴς γραμμικῆς διαστολῆς (λ) τοῦ μετάλλου τοῦ ἐλάσματος.

Λύσις: Ἐκ τοῦ τύπου

$$S_2 = S_1 (1 + \sigma t)$$

εὐρίσκομεν κατ' ἀρχὴν τὸν συντελεστὴν τῆς ἐπιφανειακῆς διαστολῆς

$$\sigma = \frac{S_2 - S_1}{S_1 t}$$

$$\sigma = \frac{S_2 - S_1}{S_1 (t_2 - t_1)} \quad (1)$$

ὁπότε ὁ συντελεστὴς τῆς γραμμικῆς διαστολῆς θὰ εἶναι :

$$\lambda = \frac{\sigma}{2}$$

ἦτοι, ἐκ τῆς τιμῆς τοῦ σ ἐκ τῆς (1) :

$$\lambda = \frac{S_2 - S_1}{2S_1(t_2 - t_1)}$$

ὁπότε ἔχομεν :

$$\lambda = \frac{1,0056 - 1}{2 \cdot 1 \cdot (121 - 21)} \text{ grad}^{-1}$$

$$\boxed{\lambda = 0,000028 \text{ grad}^{-1}}$$

408. Σιδηρὰ ράβδος θερμαίνεται ἀπὸ θερμοκρασίας τινος $t_0 = 0^\circ\text{C}$, ὅπου τὸ μῆκός της εἶναι $l_0 = 100 \text{ cm}$, εἰς θερμοκρασίαν τινὰ t , ὁπότε τὸ μῆκός της αὐξάνεται κατὰ $l = 0,7 \text{ cm}$.

Ζητεῖται : Ποία εἶναι ἡ θερμοκρασία t , ἂν ὁ συντελεστὴς γραμμικῆς διαστολῆς τοῦ σιδήρου εἶναι $\lambda = 0,000012 \text{ grad}^{-1}$.

Λύσις : Τὸ τελικὸν μῆκος τῆς ράβδου, ἴσον μὲ $l_0 + l$ θὰ συνδέεται μὲ τὸ ἀρχικὸν τῆς σχέσεως

$$l_0 + l = l_0 [1 + \lambda (t - t_0)]$$

ἐξ ἧς εὐρίσκομεν (ἐφ' ὅσον εἶναι $t_0 = 0$) :

$$t = \frac{l}{\lambda l_0} \frac{\text{cm}}{\text{grad}^{-1} \cdot \text{cm}}$$

$$t = \frac{0,7}{0,000012 \cdot 100} \text{ grad}$$

$$\boxed{t = 583,3^\circ\text{C}}$$

409. Ὁρολογιακὸν ἐκκρεμές, ἐξ ὀρειχάλκου, ἔχει περίοδον $T_0 = 2 \text{ sec}$ εἰς θερμοκρασίαν τινὰ $t_0 = 20^\circ\text{C}$.

Ζητεῖται : Ἄν ἡ θερμοκρασία γίνῃ $t_1 = 70^\circ\text{C}$, κατὰ πόσον τὸ ὥρολόγιον θὰ καθυστερῇ ἐντὸς εἰκοσιτετραώρου, ἂν ὁ συντελ. γραμμικῆς διαστολῆς τοῦ ὀρειχάλκου εἶναι $\lambda = 0,000018 \text{ grad}^{-1}$, καὶ ἂν τὸ ἐκκρεμές ὑπακούῃ εἰς τοὺς νόμους τοῦ μαθηματικοῦ τοιούτου.

Λύσις : Ἐστω l_0 τὸ μῆκος τοῦ ἐκκρεμοῦς εἰς θερμοκρασίαν t_0 . Ἡ εἰς τὸ μῆκος τοῦτο ἀντιστοιχοῦσα περίοδος T_0 θὰ εἶναι :

$$T_0 = 2\pi \sqrt{\frac{l_0}{g}} \quad (1)$$

Τὸ εἰς θερμοκρασίαν t_1 μῆκος θὰ εἶναι ὅμως

$$l_1 = l_0 (1 + \lambda t)$$

ὅπου εἶναι $t=t_1-t_0$, ὁπότε ἡ εἰς τὸ νέον τοῦτο μῆκος ἀντιστοιχοῦσα περίοδος εἶναι :

$$T_1 = 2\pi \sqrt{\frac{l_0(1+\lambda t)}{g}} \quad (2)$$

ὁπότε ἐκ τῶν (1) καὶ (2) εὐρίσκομεν τὴν τιμὴν τοῦ T_1 :

$$T_1 = T_0 \sqrt{1+\lambda t}$$

Ἀλλὰ ὡς ἐκ τῆς τιμῆς T_0 τῆς περιόδου εὐρίσκομεν ὅτι ἐντὸς ἐνὸς 24ώρου τὸ ἐκκρεμὲς ἐκτελεῖ $n=43200$ αἰωρήσεις αἵτινες, διὰ τὴν περίοδον T_1 , ἀντιστοιχοῦν εἰς χρόνον (ϑ) :

$$\vartheta = 43200 T_0 \sqrt{1+\lambda t}$$

ὁπότε τὸ ὥρολόγιον θὰ ὑστερεῖ κατὰ χρόνον (x) :

$$x = 43200 T_0 \sqrt{1+\lambda t} - 43200 T_0$$

$$x = 3,456 \text{ sec}$$

410. Ἐντὸς ὄρειχαλκίνης σφαίρας, ἐσωτερικῶς κενῆς καὶ ἐκ λεπτοτάτων τοιχωμάτων, ὄγκου $V=100 \text{ cm}^3$, περιέχεται ποσότης $B=69,3 \text{ gr}^*$ αἰθέρος, ὅστις πληροῖ οὕτω μέρος τοῦ ὄγκου τῆς σφαίρας.

Ζητεῖται: Κατὰ πόσους βαθμοὺς Κελσίου (t) πρέπει νὰ θερμανθῇ τὸ ὅλον σύστημα, ὥστε ὁ αἰθὴρ νὰ καλύψῃ ὁλόκληρον τὸν ἐσωτερικὸν χῶρον, ἂν ὁ συντελ. γραμμικῆς διαστολῆς τοῦ ὄρειχαλκου εἶναι $\lambda=0,000018 \text{ grad}^{-1}$ τοῦ αἰθέρος ὁ ἀπόλυτος συντελ. διαστολῆς $\mu=0,0016 \text{ grad}^{-1}$ καὶ τὸ εἰδ. βάρος τοῦ αἰθέρος $\epsilon=0,7 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$.

Λύσις: Μετὰ αὔξησιν τῆς θερμοκρασίας κατὰ t βαθμοὺς ὁ ὄγκος τῆς σφαίρας θὰ εἶναι προφανῶς :

$$V_t = V(1+3\lambda t) \quad (1)$$

καθ' ὅσον ὁ συντελεστὴς τῆς κυβικῆς διαστολῆς τῆς εἶναι 3λ .

Ὁμοίως, ὁ ὄγκος τοῦ αἰθέρος θὰ εἶναι :

$$V_t = \frac{B}{\epsilon}(1+\mu t) \quad (2)$$

καθ' ὅσον B/ϵ εἶναι ὁ ἀρχικὸς τοῦ ὄγκου.

Ἐκ τῶν (1) καὶ (2) ἔχομεν τότε :

$$V(1+3\lambda t) = \frac{B}{\epsilon}(1+\mu t)$$

όποτε :

$$t = \frac{B - \epsilon V}{3\lambda V \epsilon - B u}$$

$$t = \frac{69,3 - 0,7 \cdot 100}{3,0,000018 \cdot 100 \cdot 0,7 - 69,3 \cdot 0,0016} \frac{\text{gr}^*}{\text{gr}^* \cdot \text{grad}^{-1}}$$

$$t = \frac{-0,7}{-0,1071} \text{ grad}$$

$t = 6,53 \text{ grad}$

411. Ἐντὸς κυλίνδρου, σταθεροῦ ὄγκου V περιέχεται ἀτμοσφαιρικός ἀήρ ὑπὸ πίεσιν $P = 1,210 \text{ Kg}^*/\text{cm}^2$.

Ζητεῖται: Πόση θὰ γίνῃ ἡ πίεσις τοῦ ἀέρος τούτου (P') ἂν αὐξηθῇ ἡ θερμοκρασία κατὰ $t = 20^\circ\text{C}$, δεδομένου τοῦ συντελεστοῦ διαστολῆς τῶν ἀερίων $\alpha = 1/273 \text{ grad}^{-1}$.

Λύσις: Ἐκ τοῦ τύπου τοῦ Gay Lussac :

$$P' = P (1 + \alpha t)$$

εὐρίσκομεν :

$$P' = 1,21 \left(1 + \frac{20}{273} \right) \frac{\text{Kg}^*}{\text{cm}^2}$$

$P' = 1,298 \frac{\text{Kg}^*}{\text{cm}^2}$

412. Ἐντὸς κυλίνδρου περιέχεται ἀτμοσφαιρικός ἀήρ ὑπὸ σταθερὰν πίεσιν καὶ κλείεται δι' ἀβαροῦς ἐμβόλου κινουμένου ἄνευ τριβῆς.

Ζητεῖται: Κατὰ πόσον πρέπει νὰ θερμανθῇ ὁ ἀήρ οὗτος (t) ὥστε νὰ διπλασιασθῇ ὁ ὄγκος του ($\alpha = 1/273 \text{ grad}^{-1}$).

Λύσις: Ἐστω V ὁ ἀρχικός ὄγκος καὶ $2V$ ὁ τελικός τοῦ ἀέρος. Κατὰ τὸν τύπον τοῦ Gay Lussac τοῦ ἀφορῶντος τοὺς ὄγκους θὰ ἔχωμεν τότε :

$$2V = V (1 + \alpha t)$$

ἦτοι :

$$t = \frac{1}{\alpha}$$

$t = 273 \text{ grad}$

413. Ποσότης ἀερίου εἰς θερμοκρασίαν $t_0 = 177^\circ\text{C}$ ἔχει ὄγκον $V_0 = 450 \text{ cm}^3$ καὶ πίεσιν $P_0 = 1000 \text{ gr}^*/\text{cm}^2$.

Ζητείται: Ποία πίεσις (P) πρέπει να άσκηθῆ ἐπὶ τοῦ αέριου τούτου ὥστε ὁ ὄγκος του να γίνῃ $V=150 \text{ cm}^3$ ὑπὸ θερμοκρασίαν $t=27^\circ\text{C}$.

Λύσις: Ἐφ' ὅσον τὸ αέριον ὑφίσταται μεταβολὴν καὶ τῶν τριῶν στοιχείων του (πίεσεως, ὄγκου καὶ θερμοκρασίας), θὰ ἰσχύῃ δι' ἐκάστην κατάστασιν ὁ γόμος τῶν τελείων αερίων, ὁπότε διὰ μὲν τὴν ἀρχικὴν ἔχομεν:

$$P_0 V_0 = C T_0 \quad (1)$$

ὅπου C ἡ σταθερὰ τοῦ αερίου καὶ T_0 ἡ ἀπόλυτος θερμοκρασία του, διὰ δὲ τὴν τελικὴν κατάστασιν:

$$P V = C T \quad (2)$$

Ἐκ τούτων, διαιροῦντες κατὰ μέλη τὰς (1) καὶ (2) εὐρίσκομεν:

$$\frac{P_0 V_0}{P V} = \frac{T_0}{T}$$

ἦτοι

$$\frac{P_0 V_0}{P V} = \frac{t_0 + 273}{t + 273}$$

ὁπότε, λύοντες ὡς πρὸς P:

$$P = \frac{P_0 V_0 (t + 273)}{V (t_0 + 273)}$$

$$P = \frac{1000 \cdot 450 (27 + 273) \text{ gr}^*}{150 (177 + 273) \text{ cm}^2}$$

$$P = 2000 \frac{\text{gr}^*}{\text{cm}^2}$$

414. Ἐντὸς κλειστοῦ κυλίνδρου ὄγκου V περιέχεται ὑδρογόνον ὑπὸ πίεσιν $P=2,49 \text{ Kg}^*/\text{cm}^2$ καὶ θερμοκρασίαν $t=27^\circ\text{C}$.

Ζητείται: Νὰ εὑρεθῆ ἡ πηκνότης τοῦ ὑδρογόνου (d) εἰς τὴν θερμοκρασίαν ταύτην καὶ πίεσιν δεδομένου τοῦ μοριακοῦ του βάρους $\mu=2$ καὶ τῆς σταθερᾶς τῶν αερίων

$$R = 0,83 \text{ Kg}^* \cdot \text{m} \cdot \text{grad}^{-1}$$

Λύσις: Ἐκ τοῦ τύπου

$$P V = \frac{M}{\mu} R T$$

ευρίσκομεν τὴν μᾶζαν τοῦ ὑδρογόνου (M) εἰς τὴν διδομένην κα-
τάστασιν (P, V, T), ἥτοι :

$$M = \frac{\mu PV}{RT}$$

$$M = \frac{\mu PV}{R(t + 273)} \quad (1)$$

ὁπότε, ἐκ τοῦ τύπου

$$d = \frac{M}{V} \quad (2)$$

καὶ ἐκ τῆς τιμῆς τοῦ M ἐκ τῆς (1) ἢ (2) γίνεται :

$$d = \frac{\mu P}{R(t + 273)}$$

$$d = \frac{2.2,49}{0,83.300} \frac{\text{gr} \cdot \text{Kg}^* \cdot \text{grad}}{\text{cm}^3 \cdot \text{Kg}^* \cdot \text{m} \cdot \text{grad}}$$

$$d = 0,0002 \text{ gr/cm}^3$$

415. Ποσὸν ὕδατος $m=136$ gr, θερμοκρασίας $t_0=21^\circ\text{C}$ θερμαίνεται ἀπὸ τῆς θερμοκρασίας ταύτης μέχρι τῆς θερμοκρα-
σίας $t_1=39^\circ\text{C}$.

Ζητεῖται: Ποῖον εἶναι τὸ ἀπαιτούμενον διὰ τὴν θέρμανσιν ταύτην ποσὸν θερμότητος (Q), ἂν ἡ εἰδικὴ θερμότης τοῦ ὕδατος εἶναι $\epsilon=1$ cal/gr.grad.

Λύσις: Ἐκ τοῦ τύπου

$$Q = \epsilon m (t_1 - t_0)$$

ἔχομεν :

$$Q = 1.136 (39 - 21) \frac{\text{cal} \cdot \text{gr} \cdot \text{grad}}{\text{gr} \cdot \text{grad}}$$

$$Q = 2448 \text{ cal}$$

$$Q = 2,448 \text{ Cal}$$

416. Τεμάχιον σιδήρου μᾶζης $m_1=5$ gr καὶ θερμοκρασίας $t_1=110^\circ\text{C}$ ρίπτεται ἐντὸς θερμοιδόμετρου περιέχοντος ποσότητα $m_2=600$ gr ὕδατος εἰς θερμοκρασίαν $t_2=10^\circ\text{C}$.

Ζητεῖται: Ποίαν θερμοκρασίαν (t_3) θὰ λάβῃ τὸ ὅλον σύστημα μετὰ τὴν ἀποκατάστασιν θερμοκῆς ἰσορροπίας, ἂν τὸ θερμοιδόμετρον ἔχει μᾶζαν $m_0=80$ gr καὶ ἂν αἱ εἰδικαὶ θερμότητες τοῦ σιδήρου, τοῦ ὕδατος καὶ τοῦ μετάλλου τοῦ θερμοιδόμετρου (ὄρειχάλλου) εἶναι ἀντιστοίχως, εἰς μονάδας $\text{cal} \cdot \text{gr}^{-1} \cdot \text{grad}^{-1}$: $\epsilon_1=0,105$, $\epsilon_2=1$ καὶ $\epsilon_3=0,092$.

Λύσις: Μετά την αποκατάστασιν τῆς θερμοκῆς ἰσορροπίας ἢ ὑπὸ τοῦ σιδήρου προσφερομένη θερμότης θὰ εἶναι προφανῶς :

$$Q_1 = \varepsilon_1 m_1 (t_1 - t_3) \quad (1)$$

ἢ ὑπὸ τοῦ ὕδατος προσλαμβανόμενη :

$$Q_2 = \varepsilon_2 m_2 (t_3 - t_2) \quad (2)$$

ἢ ὑπὸ τοῦ ὀρειχάλκου προσλαμβανόμενη :

$$Q_0 = \varepsilon_0 m_0 (t_3 - t_2) \quad (3)$$

ὁπότε ἡ ἀναγκαία συνθήκη

$$Q_1 = Q_2 + Q_0$$

ἐκ τῶν (1), (2) καὶ (3) γίνεται :

$$\varepsilon_1 m_1 (t_1 - t_3) = \varepsilon_2 m_2 (t_3 - t_2) + \varepsilon_0 m_0 (t_3 - t_2)$$

ἔξ ἧς τελικῶς εὐρίσκομεν τὸ t_3 :

$$t_3 = \frac{\varepsilon_1 m_1 t_1 + t_2 (\varepsilon_0 m_0 + \varepsilon_2 m_2)}{\varepsilon_0 m_0 + \varepsilon_1 m_1 + \varepsilon_2 m_2}$$

$$t_3 = 10,08^\circ\text{C}$$

417. Τεμάχιον πάγου μάζης $m=120$ gr καὶ θερμοκρασίας $t_1 = -10^\circ\text{C}$ θερμαίνεται συνεχῶς ὁπότε μετατρέπεται εἰς ἀτμὴν θερμοκρασίας $t_2 = 120^\circ\text{C}$ (ὑπὸ πίεσιν σταθερὰν $P=1 \text{ Kg}^*/\text{cm}^2$).

Ζητεῖται: Ποῖον εἶναι τὸ ἀπαιτούμενον διὰ τὴν ὡς ἄνω μεταβολὴν ποσὸν θερμότητος (Q) ἂν αἱ εἰδ. θερμότητες τοῦ πάγου, τοῦ ὑγροῦ ὕδατος καὶ τοῦ ὑδρατμοῦ εἶναι ἀντιστοίχως $\varepsilon=0,5 \text{ cal/gr.grad}$, $\varepsilon'=1 \text{ cal/gr.grad}$ καὶ $\varepsilon''=0,4 \text{ cal/gr.grad}$, καὶ ἂν αἱ εἰδικαὶ λανθάνουσαι θερμότητες τήξεως καὶ ἔξαερώσεως τοῦ ὕδατος εἶναι ἀντιστοίχως $q=79 \text{ cal/gr}$ καὶ $q'=540 \text{ cal/gr}$.

Λύσις: Διὰ τὴν ὡς ἄνω μεταβολὴν ἀπαιτοῦνται τὰ κάτωθι ποσὰ θερμότητος :

α) Ποσὸν Q_1 διὰ τὴν θέρμανσιν τοῦ πάγου μέχρι τῶν 0°C :

$$Q_1 = m\varepsilon (0^\circ - t_1)$$

β) Ποσὸν Q_2 διὰ τὴν τήξιν τοῦ πάγου ὑπὸ σταθερὰν θερμοκρασίαν :

$$Q_2 = mq$$

γ) Ποσὸν Q_3 διὰ τὴν θέρμανσιν τοῦ ὕδατος ἀπὸ 0° μέχρις 100° :

$$Q_3 = 100 m.\varepsilon'$$

δ) Ποσόν Q_4 δια τὴν εξαέρωσιν τοῦ ὕδατος εἰς τοὺς 100° :

$$Q_4 = m q'$$

ε) Ποσόν, τέλος, Q_5 δια τὴν μετατροπὴν τοῦ προκύπτοντος ὑδρατμοῦ κατὰ τὴν θερμοκρασίαν ἀπὸ 100° μέχρι t_2 :

$$Q_5 = m \epsilon'' (t_2 - 100)$$

Ἔχομεν ἐξ αὐτῶν, πρὸς τήρησιν τῆς σχέσεως

$$Q = Q_1 + Q_2 + Q_3 + Q_4 + Q_5$$

τὴν ἐξίσωσιν :

$$Q = 10m\epsilon + m q + 100m\epsilon' + m q' + 20m\epsilon''$$

$$Q = m (10\epsilon + q + 100\epsilon' + q' + 20\epsilon'')$$

ὁπότε εὐρίσκομεν :

$$Q = 87,84 \text{ Cal}$$

418. Ἐντὸς θερμοδομέτρου διὰ πάγου τίθεται ποσότης $m=15,8$ gr μετάλλου ἀγνώστου εἰδικῆς θερμότητος καὶ θερμοκρασίας $t=100^\circ\text{C}$.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ εἰδικὴ θερμότης τοῦ μετάλλου (ε) ἂν τὸ ἐκ τῆς τήξεως προερχόμενον ὕδωρ ἔχη μάζαν $m_0=4,28$ gr καὶ ἡ εἰδικὴ λανθάνουσα θερμότης τήξεως τοῦ πάγου εἶναι $q=79$ cal/gr.

Λύσις: Τὸ ὑπὸ ψυχομένου μετάλλου προσφερόμενον ποσὸν θερμότητος κατὰ τὴν ψύξιν ἀπὸ 100° μέχρι 0° εἶναι :

$$Q = 100m\epsilon$$

Ἀντιστοίχως τὸ κατὰ τῆξιν τοῦ πάγου ἀπορροφώμενον ποσὸν εἶναι :

$$Q_0 = m_0 q$$

ὁπότε διὰ τὴν τήρησιν τῆς ἰσότητος

$$Q = Q_0$$

ἔχομεν :

$$100m\epsilon = m_0 q$$

ἐξ ἧς εὐρίσκομεν :

$$\epsilon = \frac{m_0 q}{100m}$$

$$\epsilon = \frac{4,28 \cdot 79}{100 \cdot 15,8} \frac{\text{gr} \cdot \text{cal} \cdot \text{gr}^{-1}}{\text{grad} \cdot \text{gr}}$$

$$\epsilon = 0,214 \text{ cal/gr.grad}$$

419. Ἐντὸς τοῦ βαρομετρικοῦ κενοῦ σωλῆνος τοῦ Torricelli, ὄγκου $V = 20 \text{ cm}^3$, τίθεται ποσότης αἰθέρος $m = 2 \text{ gr}$, ἥτις, ἔξαερούμενη ἐξ ὀλοκλήρου, καταβιβάζει τὸ ὕψος τοῦ Hg ἐκ τῶν 760 mm εἰς 550 mm.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ τάσις ἀτμῶν τοῦ αἰθέρος (P) καὶ ποία ἡ θερμοκρασία ($t^\circ\text{C}$) τὴν στιγμὴν τῆς μετρήσεως, ἂν τὸ μορ. βάρος τοῦ αἰθέρος εἶναι $\mu = 74,1$, τὸ εἰδ. βάρος τοῦ ὑδρογόνου $\epsilon = 13,6 \text{ gr}^*/\text{cm}^3$ καὶ ἡ σταθερὰ $R = 0,84 \text{ Kg}^*\text{m}/\text{grad}$.

Λύσις: Ἡ κατὰ τὴν ἐπίτευξιν τῆς ἰσορροπίας τάσις ἀτμῶν τοῦ αἰθέρος (P), μὴ ὑπάρχοντος ὑγροῦ, εἶναι προφανῶς ἡ ὑπ' αὐτοῦ ἀσκουμένη πίεσις ἀντιστοιχοῦσα πρὸς 21 cm Hg, ἥτοι:

$$P = 21, \epsilon$$

$$P = 21,13,6 \text{ cm} \cdot \frac{\text{gr}^*}{\text{cm}^3}$$

$$| P = 285,6 \text{ gr}^*/\text{cm}^3 |$$

Ἐκ τῆς τιμῆς ταύτης, τῶν λοιπῶν δοθεισῶν τιμῶν (V κλπ.) καὶ τοῦ τύπου τῶν τελείων ἀερίων:

$$PV = \frac{mRT}{\mu}$$

εὐρίσκομεν τὴν θερμοκρασίαν

$$T = \frac{\mu PV}{mR}$$

$$t + 273 = \frac{\mu PV}{mR}$$

$$t = \frac{\mu PV}{mR} - 273$$

$$t = \frac{74,1 \cdot 285,6 \cdot 20}{2,0,84} - 273 \frac{\text{gr} \cdot \text{gr}^* \cdot \text{cm}^3 \cdot \text{grad}}{\text{gr} \cdot \text{cm}^2 \cdot \text{Kg}^* \text{m}} + \text{grad}$$

$$t = \frac{74,1 \cdot 285,6 \cdot 20}{2,0,84 \cdot 10^5} - 273 \text{ grad}$$

$$| t = -270,48^\circ\text{C} |$$

420. Ἐντὸς κλειστοῦ δοχείου σταθεροῦ ὄγκου $V = 24,9 \text{ lit}$ τίθεται ποσότης $m_1 = 0,336 \text{ gr}$ Ὄξυγόνου καὶ $m_2 = 0,042 \text{ gr}$ Ὑδρογόνου ὑπὸ σταθερὰν θερμοκρασίαν $t = 22^\circ\text{C}$.

Ζητεῖται: Ποία θὰ εἶναι ἡ ὑπὸ τοῦ μίγματος τούτου ἀσκουμένη πίεσις ἐπὶ τῶν τοιχωμάτων τοῦ δοχείου (P), ἂν τὰ μοριακὰ

βάρη τοῦ ὀξυγόνου καὶ τοῦ ὕδρογόνου εἶναι ἀντιστοίχως $\mu_1=32$ καὶ $\mu_2=2$ καὶ ἡ σταθερὰ τῶν ἀερίων ἔχη τιμὴν $R=0,83$ $\text{Kg}^*\text{m}/\text{grad}$.

Λύσις: Ἡ ὑπὸ τοῦ μίγματος ἀσκουμένη πίεσις θὰ εἶναι κατὰ τὸν νόμον τοῦ Dalton :

$$P = P_1 + P_2 \quad (1)$$

ὅπου P_1 καὶ P_2 αἱ μερικαὶ πίεσις τοῦ ὀξυγόνου καὶ τοῦ ὕδρο-γόνου.

* Ἀλλὰ εἶναι ὁμως (ὡς ἐκ τοῦ νόμου τῶν τελείων ἀερίων)

$$P_1 = \frac{m_1 RT}{V \mu_1} \quad (2)$$

καὶ

$$P_2 = \frac{m_2 RT}{V \mu_2} \quad (3)$$

ὁπότε ἐκ τῶν (2) καὶ (3) ἢ (1) γίνεται :

$$P = \frac{m_1 RT}{V \mu_1} + \frac{m_2 RT}{V \mu_2}$$

ἤτοι :

$$P = \frac{RT}{V} \left(\frac{m_1}{\mu_1} + \frac{m_2}{\mu_2} \right)$$

$$P = \frac{R(t+273)}{V} \left(\frac{m_1}{\mu_1} + \frac{m_2}{\mu_2} \right)$$

$$P = \frac{0,83 \cdot 295}{24,9} \left(\frac{0,336}{32} + \frac{0,042}{2} \right) \frac{\text{Kg}^* \text{m} \cdot \text{grad}}{\text{grad} \cdot \text{lit}}$$

$$P = \frac{0,83 \cdot 295 \cdot 100}{24,9} \left(\frac{0,336}{32} + \frac{0,042}{2} \right) \frac{\text{gr}^*}{\text{cm}^2}$$

$$\boxed{P = 30,975 \text{ gr}^*/\text{cm}^2}$$

421. Δίδεται ποσότης ὑγροῦ $m=40$ gr εἰς θερμοκρασίαν τινὰ $t_1=10^\circ\text{C}$ καὶ θερμαίνεται τοῦτο, διὰ προσθήκης ποσοῦ τινὸς θερμότητος $Q=10233,6$ cal, μέχρι νέας θερμοκρασίας $t_2=110^\circ\text{C}$ ὁπότε εὐρίσκεται εἰς τὴν ἀέριον κατάστασιν μετατραπὲν εἰς ἀτμὸν εἰς ἐνδιάμεσόν τινα θερμοκρασίαν x .

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ θερμοκρασία ζέσεως τοῦ σώματος (x) ἂν ἡ εἰδικὴ θερμότης του εἶναι $\epsilon_1=0,58$ cal/gr. grad διὰ τὴν ὑγρὰν καὶ $\epsilon_2=0,45$ cal/gr. grad διὰ τὴν ἀέριον κατάστασιν καὶ ἂν κατηγαλώθησαν $Q_0=8080$ cal κατὰ τὴν ζέσιν.

Λύσις: Ἡ ἀπαιτουμένη θερμότης Q_1 διὰ τὴν θέρμανσιν τοῦ ὑγροῦ μέχρι τοῦ σημείου ζέσεώς του θὰ εἶναι προφανῶς:

$$Q_1 = \epsilon_1 m (x - t_1)$$

ἐνῶ ἢ διὰ τὴν θέρμανσιν τοῦ προκύπτοντος ἀτμοῦ ἀπὸ x μέχρι t_2 θὰ εἶναι:

$$Q_2 = \epsilon_2 m (t_2 - x)$$

ὁπότε, ἐκ τῆς σχέσεως

$$Q = Q_1 + Q_0 + Q_2$$

ἔχομεν:

$$Q = \epsilon_1 m (x - t_1) + Q_0 + \epsilon_2 m (t_2 - x)$$

καὶ τελικῶς εὐρίσκομεν τὸν ἄγνωστον x :

$$x = \frac{\epsilon_2 m t_2 - \epsilon_1 m t_1 + Q_0 - Q}{\epsilon_2 m - \epsilon_1 m}$$

$$x = 78^\circ\text{C}$$

422. Ποσότης ὑγροῦ ἴση μὲ $m_1 = 3,6$ gr ἐφιεμένη εἰς κρυσταλλωτήριον διαμέτρου $D_1 = 6$ cm καὶ ὑπὸ πίεσιν ἀτμοσφαιρικήν $H_1 = 760$ mmHg ἔξατμίζεται ἐντὸς χρόνου $t_1 = 18$ sec.

Ζητεῖται: Ἐντὸς πόσου χρόνου (t_2) θὰ ἔξατμισθῇ ποσότης τοῦ αὐτοῦ ὑγροῦ ἴση μὲ $m_2 = 5$ gr ἐντὸς κρυσταλλωτηρίου διαμέτρου $D_2 = 5$ cm καὶ ὑπὸ ἀτμ. πίεσιν $H_2 = 740$ mmHg, ὑποτιθεμένης σταθερᾶς τῆς τάσεως ἀτμῶν τοῦ ὑγροῦ καὶ τῆς μεγίστης τάσεώς του.

Λύσις: Ἐκ τοῦ τύπου τῆς ἔξατμίσεως

$$v = \frac{kS(F-f)}{H}$$

θέτοντες $v = m/t$, ἔχομεν, διὰ τὰς δύο περιπτώσεις ἀντιστοίχως:

$$\frac{m_1}{t_1} = \frac{kS_1(F-f)}{H_1} \quad (1)$$

καὶ

$$\frac{m_2}{t_2} = \frac{kS_2(F-f)}{H_2} \quad (2)$$

ὁπότε, διαιροῦντες κατὰ μέλη τὰς (1) καὶ (2), εὐρίσκομεν:

$$\frac{m_1 t_2}{m_2 t_1} = \frac{kS_1(F-f)H_2}{kS_2(F-f)H_1}$$

ἦτοι:

$$\frac{m_1 t_2}{m_2 t_1} = \frac{S_1 H_2}{S_2 H_1}$$

καὶ τελικῶς :

$$t_2 = \frac{S_1 H_2 m_2 t_1}{S_2 H_1 m_1}$$

$$t_2 = \frac{D_1^2 H_2 m_2 t_1}{D_2^2 H_1 m_1}$$

$$t_2 = 35,05 \text{ sec}$$

423. Δίδεται ἀτμός ὕδατος θερμοκρασίας $t_1 = 50,5^\circ\text{C}$.

Ζητεῖται: Εἰς ποίαν θερμοκρασίαν (t_2) πρέπει νὰ εὐρίσκειται ἀέριος ἀμμωνία ὥστε τὰ δύο σώματα νὰ παρουσιάζουν τὴν αὐτὴν ἀνηγμένην θερμοκρασίαν (τ) καὶ ποία θὰ εἶναι αὕτη, ἂν αἱ κρίσιμοι θερμοκρασίαι (εἰς βαθμοὺς Κελσίου) εἶναι διὰ μὲν τὸ ὕδωρ $t_{x_1} = 374^\circ$ διὰ δὲ τὴν ἀμμωνίαν $t_{x_2} = 133^\circ$.

Λύσις: Ἡ ἀνηγμένη θερμοκρασία ἀερίου, ἐξ ὀρισμοῦ, εἶναι:

$$\tau = \frac{T}{T_x} \quad (1)$$

ὅπου T ἡ θερμοκρασία του καὶ T_x ἡ κρίσιμος θερμοκρασία του (εἰς ἀπολύτους βαθμοὺς).

Ὁ (1) ὅμως, διὰ τὰ δύο σώματα λαμβάνει μορφήν ἀντιστοίχως :

$$\tau = \frac{(t_1 + 273)}{(t_{x_1} + 273)} \quad (2)$$

καὶ

$$\tau = \frac{(t_2 + 273)}{(t_{x_2} + 273)} \quad (3)$$

ὁπότε, ἐκ τῶν (2) καὶ (3) ὁ τύπος (1) γίνεται :

$$\frac{t_1 + 273}{t_{x_1} + 273} = \frac{t_2 + 273}{t_{x_2} + 273} \quad (4)$$

Εὐρίσκομεν τότε τὸ t_2 ἐκ τῆς (4) :

$$t_2 = \frac{(t_1 + 273)(t_{x_2} + 273)}{(t_{x_1} + 273)} - 273$$

$$t_2 = -70^\circ\text{C}$$

καί, ἐκ τῆς (2) ἢ (3) :

$$\tau = 0,5^\circ \text{ ἀνηγμ.}$$

424. Ποσότης $m=117$ gr άλατος μαγειρικοῦ διαλύεται ἐν-
τὸς ὕδατος μέχρις ὄγκου $V=1,66$ lit, εἰς θερμοκρασίαν $t=40^{\circ}\text{C}$.

Ζητεῖται: Ποία θὰ εἶναι ἡ ὠσμωτικὴ πίεσις (P) τοῦ δια-
λύματος τούτου ὡς πρὸς τὸ καθαρὸν ὕδωρ, δεδομένου ὅτι τὸ
μαγειρ. άλας διύσσεται εἰς δύο ἰόντα κατὰ τὴν διάλυσιν, τὸ δὲ
μοριακόν του βάρος εἶναι $\mu=58,5$ ($R=0,83$ Kg*m/grad).

Λύσις: Ἐνεκα τῆς διαστάσεως εἰς ἰόντα τοῦ άλατος, ὁ τύ-
πος τῆς ὠσμ. πίεσεως

$$P = \frac{mRT}{\mu V}$$

γίνεται :

$$P = \frac{2mRT}{\mu V} \quad (1)$$

ὁπότε προκύπτει :

$$P = \frac{2mR(t + 273)}{\mu V}$$

$$P = \frac{2 \cdot 117 \cdot 0,83 (40 + 273)}{58,5 \cdot 1,66} \frac{\text{gr} \cdot \text{Kg}^* \text{m} \cdot \text{grad}}{\text{grad} \cdot \text{gr} \cdot \text{lit}}$$

$$\boxed{P = 62,6 \text{ Kg}^* / \text{cm}^2}$$

ΑΣΚΗΣΕΙΣ ΠΡΟΣ ΛΥΣΙΝ

425. Δίδεται θερμοκρασία $t = 90^{\circ}\text{F}$.

Ζητεῖται: Νὰ εὑρεθῇ εἰς πόσους βαθμοὺς Κελσίου (t_c) καὶ
εἰς πόσους Ρεωμόρου (t_R) ἀντιστοιχεῖ αὕτη.

Λύσις: $t_c = 34,4^{\circ}\text{C}$, $t_R = 27,5^{\circ}\text{R}$.

426. Πρὸς εὔρεσιν τῆς θερμοκρασίας (t) καμίνου εἰσάγεται
ἐντὸς ταύτης ράβδος ἐκ σιδήρου ἔχουσα μῆκος $l_0=1,10$ m εἰς
θερμοκρασίαν $t_0=0^{\circ}\text{C}$.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ θερμοκρασία τῆς καμίνου (t) ἂν ἡ
ράβδος, ἐντὸς ταύτης, ἀποκτῇ μῆκος $l_t = 1,107$ m, δεδομένου
τοῦ συντελεστοῦ γραμμικῆς διαστολῆς τοῦ σιδήρου $\lambda=0,000012$
 grad^{-1} .

Λύσις: $t=530,3^{\circ}\text{C}$.

427. Δίδονται δύο θερμοόμετρα, Ρεωμόρου καὶ Φαρεναίτ.

Ζητεῖται: Εἰς ποίαν θερμοκρασίαν (t_{FR}) ταῦτα δεικνύουν
τοὺς αὐτοὺς βαθμοὺς.

Λύσις: $t_{FR} = -25,6^{\circ}\text{R}$ καὶ F .

428. Δίδεται ἡ πυκνότης τοῦ ἀργύρου $d_0=10,31 \text{ gr/cm}^3$ εἰς θερμοκρασίαν $t_0=0^\circ\text{C}$.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ πυκνότης του (d_t) εἰς θερμοκρασίαν $t=150^\circ\text{C}$, δεδομένου τοῦ συντελεστοῦ κυβικῆς διαστολῆς του $\kappa=0,000058 \text{ grad}^{-1}$.

Λύσις: $d_t = 10,32 \text{ gr/cm}^3$.

429. Δίδεται ῥάβδος σιδηρᾶ μήκους (εἰς θερμοκρασίαν $t_0=0^\circ\text{C}$) $l=1000 \text{ m}$.

Ζητεῖται: Ποία θὰ εἶναι ἡ αὐξησίς της (dl) κατὰ τὴν μέχρι θερμοκρασίας $t=40^\circ\text{C}$ θέρμανσίν της, ἂν ὁ συντελεστὴς γραμμικῆς διαστολῆς τοῦ σιδήρου εἶναι $\lambda=0,000012 \text{ grad}^{-1}$.

Λύσις: $dt=0,48 \text{ m}$.

430. Σιδηρᾶ ῥάβδος, μήκους ἀρχικοῦ $l_0=25 \text{ cm}$, εἰς θερμοκρασίαν τινὰ $t_0=20^\circ\text{C}$, θερμαίνεται μέχρι θερμοκρασίας $t=500^\circ\text{C}$.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ ἐπιμήκυνσίς της (dl), ἂν ὁ συντελεστὴς γραμμικῆς διαστολῆς εἶναι $\lambda=0,000012 \text{ grad}^{-1}$.

Λύσις: $dl=0,144 \text{ cm}$.

431. Δίδεται σιδηρᾶ σφαῖρα διαμέτρου $d_0=10 \text{ cm}$ (εἰς θερμοκρασίαν $t_0=0^\circ\text{C}$), μεγαλυτέρας κατὰ $l=0,005 \text{ cm}$ διὰ νὰ διέλθῃ ἀπὸ κυκλικὴν ὄπην ἑνὸς φύλλου ἀργιλίου εὐρισκομένου εἰς τὴν αὐτὴν θερμοκρασίαν.

Ζητεῖται: Εἰς ποίαν θερμοκρασίαν (t) δι' ἀμφοτέρω τὰ μέταλλα, θὰ δύναται ἡ σφαῖρα νὰ διέρχεται τῆς ὄπης, ἂν οἱ συντελεσταὶ γραμμικῆς διαστολῆς διὰ τὰ δύο μέταλλα εἶναι ἀντιστοίχως $\lambda_{\text{Fe}}=0,000012 \text{ grad}^{-1}$ καὶ $\lambda_{\text{Al}}=0,000022 \text{ grad}^{-1}$.

Λύσις: $t=43,9^\circ\text{C}$.

432. Ὁρειχαλκίνη κλίμαξ βαθμολογεῖται εἰς cm εἰς θερμοκρασίαν $t_1=15^\circ\text{C}$.

Ζητεῖται: Ποῖον εἶναι τὸ πραγματικὸν μῆκος (l_1) εἰς θερμοκρασίαν t_1 τοῦ μήκους $l_2=80 \text{ cm}$ μετρομένου μὲ τὴν κλίμακα εἰς θερμοκρασίαν $t_2=25^\circ\text{C}$, ἂν ὁ συντελεστὴς γραμμικῆς διαστολῆς τοῦ ὀρειγάλκου εἶναι $\lambda=0,000019 \text{ grad}^{-1}$.

Λύσις: $l_1=80,015 \text{ cm}$.

433. Δίδονται δύο ῥάβδοι μήκους l εἰς θερμοκρασίαν $t_0=0^\circ\text{C}$. Ἡ μὲν μία εἶναι ἐκ χαλκοῦ ἢ δ' ἄλλη ἐξ ἀργιλίου καὶ συνδέονται μεταξύ των, παραλλήλως, διὰ τῶν ἄκρων των εἰς ἀπόστασιν $d=0,2 \text{ cm}$.

Ζητεῖται: Ἄν θερμανθοῦν εἰς θερμοκρασίαν $t=300^\circ\text{C}$ ποίαν ἐξωτερικὴν ἀκτίνα καμπυλότητος (R) θὰ λάβῃ τὸ σύστημα,

δεδομένων τῶν συντελεστῶν γραμμικῆς διαστολῆς διὰ τὸν χαλκὸν καὶ τὸ ἀργίλλιον ἀντιστοίχως $\lambda_1 = 0,000016 \text{ grad}^{-1}$ καὶ $\lambda_2 = 0,000022 \text{ grad}^{-1}$.

Λύσις: $R = 11,119 \text{ m}$.

434. Δίδεται ὑάλινος σωλὴν μήκος $l = 36 \text{ cm}$, κλειστὸς κατὰ τὸ ἓν ἄκρον του καὶ κυλινδρικός.

Ζητεῖται: Μέχρι ποίου ὕψους (h) πρέπει νὰ πληρωθῆ ὁ σωλὴν δι' ὕδραργύρου, ὥστε ὁ ὑπολοιπόμενος ὄγκος τοῦ σωλῆνος νὰ παραμένῃ ὁ αὐτὸς εἰς οἰανδήποτε θερμοκρασίαν, ἐὰν ὁ συντελεστὴς κυβικῆς διαστολῆς τοῦ ὕδραργύρου εἶναι $\kappa_1 = 0,000018 \text{ grad}^{-1}$ καὶ τῆς ὑάλου $\kappa_2 = 0,000024 \text{ grad}^{-1}$.

Λύσις: $h = 4,8 \text{ cm}$.

435. Ὁρολογιακὸν ἔκκρεμὸς ἐκ χαλκοῦ ἔχει περίοδον $T_0 = 2 \text{ sec}$ εἰς θερμοκρασίαν τινα $t_0 = 0^\circ \text{C}$.

Ζητεῖται: Ἄν ἡ θερμοκρασία γίνῃ $t_1 = 50^\circ \text{C}$, κατὰ πόσον (x) τὸ ὄρολόγιον θὰ καθυστερῆ ἐντὸς ἐνὸς 48 ὥρου, ἂν ὁ συντελεστὴς γραμμικῆς διαστολῆς τοῦ χαλκοῦ εἶναι $\lambda = 0,000016 \text{ grad}^{-1}$, ὑποτιθεμένου ὅτι ἰσχύουν οἱ νόμοι τοῦ μαθηματικοῦ ἔκκρεμοῦς.

Λύσις: $x = 69,12 \text{ sec}$.

436. Δίδεται σιδηρᾶ σφαῖρα, ἐσωτερικῶς κενή, ἀποτελουμένη ἐκ λεπτοτάτων τοιχωμάτων, περιέχουσα ποσότητα $B = 20 \text{ gr}^*$ ὕδατος, ὅπερ πληροῖ οὕτω μέρος τοῦ ὄγκου τῆς σφαίρας (V).

Ζητεῖται: Ποῖος εἶναι ὁ ὄγκος οὗτος (V), ἂν, διὰ νὰ καλυφθῆ ὁλόκληρος ὑπὸ τοῦ διαστελλομένου ὕδατος, χρειάζεται νὰ θερμανθῆ τὸ ὅλον σύστημα κατὰ $t = 10 \text{ grad C}$, δεδομένου τοῦ συντελεστοῦ γραμμικῆς διαστολῆς τοῦ σιδήρου $\lambda = 0,000012 \text{ grad}^{-1}$ τοῦ δὲ ὕδατος ἀπολύτου συντελεστοῦ κυβικῆς διαστολῆς $\kappa = 0,00018 \text{ grad}^{-1}$ (ὑποτίθεται ὅτι τὸ ὕδωρ διαστέλλεται κανονικὰ ὑπὸ σταθερὸν συντελεστὴν κ).

Λύσις: $V = 20,02 \text{ cm}^3$.

437. Ἐντὸς κυλίνδρου σταθεροῦ ὄγκου περιέχεται ἀήρ ὑπὸ πίεσιν $P_1 = 1,02 \text{ Kg}^*/\text{cm}^2$.

Ζητεῖται: Κατὰ πόσους βαθμοὺς (t) πρέπει νὰ αὐξηθῆ ἡ θερμοκρασία τοῦ ἐγκλεισμένου ἀέρος ὥστε ἡ πίεσις του νὰ γίνῃ $P_2 = 1,224 \text{ Kg}^*/\text{cm}^2$ (συντελ. διαστολῆς ἀερίων $\alpha = 1/273 \text{ grad}^{-1}$).

Λύσις: $t = 54,6 \text{ grad C}$.

438. Ἐντὸς χαλκίνου θερμοδομέτρου βάρους $\beta_0 = 106 \text{ gr}^*$, περιέχοντος ποσότητα ὕδατος $B_1 = 250 \text{ gr}^*$, θερμοκρασίας

$t_1=12^\circ\text{C}$ ρίπεται τεμάχιον σιδήρου βάρους $B_2=6\text{ gr}^*$ και θερμοκρασίας $t_2=100^\circ\text{C}$.

Ζητείται: Ποία θα είναι η τελική θερμοκρασία (t_3) του ὄλου συστήματος ἂν αἱ εἰδικαὶ θερμότητες (εἰς μονάδας $\text{cal/gr}^* \cdot \text{grad}$) εἶναι διὰ τὸν χαλκόν, τὸ ὕδωρ καὶ τὸν σίδηρον ἀντιστοιχῶς $\epsilon_0=0,09$, $\epsilon_1=1$ καὶ $\epsilon_2=0,105$.

Λύσις: $t_3=12,21^\circ\text{C}$.

439. Ἀέριον ὀξυγόνον κλείεται ἐντὸς κυλίνδρου ὑπὸ πίεσιν $P=30\text{ atm}$ ὁπότε καταλαμβάνει ὄγκον $V=224\text{ lit}$, ὑπὸ θερμοκρασίαν $t=27^\circ\text{C}$.

Ζητείται: Εἰς πόσα γραμμομόρια (n) ἀντιστοιχεῖ ἡ ὡς ἄνω ποσότης ὀξυγόνου ἂν $22,4\text{ lit}$ ἀερίου ὑπὸ πίεσιν $P_0=1\text{ atm}$ καὶ θερμοκρασίαν $t_0=0^\circ\text{C}$ ἀντιστοιχοῦν εἰς ἓν γραμμομόριον.

Λύσις: $n=273\text{ mol}$.

440. Ποσότης ὀξυγόνου ἴση μὲ $n_1=2\text{ mol}$ περιέχεται ἐντὸς υαλίνης σφαιράς καὶ παρουσιάζει θερμοκρασίαν $t_1=21^\circ\text{C}$. Ἄλλη ποσότης, ἄζωτου, περιέχεται εἰς ἄλλην σφαιρᾶν ὄγκου $V=30\text{ lit}$, ὑπὸ πίεσιν $P=12\text{ atm}$. Φέρονται ἀκολουθῶς τὰ δύο ἀέρια εἰς συγκοινωνίαν μέσῳ λεπτοῦ σωλῆνος ἀμελητέου ὄγκου μέχρις ἀποκαταστάσεως ἰσορροπίας.

Ζητείται: Ποία θα εἶναι ἡ τελική θερμοκρασία τοῦ μίγματος (t), ἂν ἡ ποσότης τοῦ ἄζωτου εἶναι $n_2=6\text{ mol}$ καὶ ἡ σταθερὰ τῶν ἀερίων ἔχη τιμὴν $R=0,082\text{ atm} \cdot \text{lit} \cdot \text{grad}^{-1}$.

Λύσις: $t = -221,973^\circ\text{C}$.

ΘΕΡΜΟΔΥΝΑΜΙΚΗ

441. Ποσὸν θερμότητος $Q = 196,2\text{ cal}$ μετατρέπεται εἰς μηχανικὸν ἔργον (W).

Ζητείται: Ποῖον εἶναι τὸ μηχανικὸν τοῦτο ἔργον (W) εἰς μονάδας τεχνικὰς ($\text{Kg}^* \cdot \text{m}$), ἂν τὸ μηχαν. ἰσοδύναμον εἶναι $\eta=4,18\text{ joule/cal}$.

Λύσις: Ἐκ τοῦ τύπου τῶν Meyer-Joule

$$W = \eta Q$$

$$\text{ἔχομεν: } W = 4,18 \cdot 196,2 \frac{\text{joule} \cdot \text{cal}}{\text{cal}}$$

$$W = 4,18 \cdot 196,2 \cdot 10^7 \text{ erg (=dynes} \cdot \text{cm)}$$

$$W = \frac{4,18 \cdot 196,2 \cdot 10^7}{981 \cdot 10^3 \cdot 10^2} \text{ Kg}^* \cdot \text{m}$$

$$W = 83,6 \text{ Kg}^* \cdot \text{m}$$

442. Μολύβδινον σῶμα βάρους $B=87,78 \text{ Kg}^*$ πίπτει ἀπὸ ὕψους τινος $h=3 \text{ m}$ ἐπὶ ὀριζοντίου ἐπιπέδου ὅπου καὶ ἡρεμεῖ ἀποτόμως.

Ζητεῖται: Πόση θερμότης (Q) θὰ παραχθῆ ἀπὸ τὸ ἔργον τῆς πτώσεως (ἂν $\eta=4,18 \text{ joule/cal}$).

Λύσις: Τὸ κατὰ τὸ διάστημα h παραχθὲν ἔργον (W) θὰ εἶναι προφανῶς:

$$W = B \cdot h \quad (1)$$

θὰ συνδέεται δὲ μὲ τὴν ἐμφανιζομένην θερμότητα (Q) διὰ τοῦ τύπου

$$Q = \frac{W}{\eta}$$

ὅστις, ὡς ἐκ τῆς τιμῆς τοῦ W ἐκ τῆς (1), γίνεται:

$$Q = \frac{B \cdot h}{\eta}$$

$$Q = \frac{87,78 \cdot 3 \text{ Kg}^* \cdot \text{m} \cdot \text{cal}}{4,18 \text{ joule}}$$

$$Q = \frac{87,78 \cdot 3 \cdot 981 \text{ joule} \cdot \text{cal}}{4,18 \cdot 10^2 \text{ joule}}$$

$$Q = 618,03 \text{ cal}$$

443. Σφαῖρα πυροβόλου ὄπλου μάζης $m=3,6 \text{ gr}$ κινουμένη μὲ ταχύτητα $v_1=1000 \text{ Km/h}$ διαπερᾷ ξύλινον ἀντικείμενον καὶ ἐξέρχεται τούτου, μὲ ταχύτητα μειωμένην, τιμῆς $v_2=500 \text{ Km/h}$.

Ζητεῖται: Πόση θερμότης (Q) παρήχθη ἐντὸς τοῦ ξύλου.

Λύσις: Ἡ πρὸ τῆς κρούσεως κινητικὴ ἐνέργεια τῆς σφαίρας (E_1) εἶναι προφανῶς:

$$E_1 = \frac{m \cdot v_1^2}{2}$$

ἢ δὲ μετὰ τὴν διάτρησιν ἐναπομένουσα ἐνέργεια, ὡς ἐκ τῆς νέας ταχύτητος v_2 , θὰ εἶναι

$$E_2 = \frac{m \cdot v_2^2}{2}$$

ὁπότε τὸ παραχθὲν κατὰ τὴν διάτρησιν ἔργον (W) θὰ ἔχῃ τιμὴν:

$$W = \frac{m v_1^2}{2} - \frac{m v_2^2}{2}$$

$$W = \frac{m (v_1^2 - v_2^2)}{2} \quad (2)$$

καὶ ἡ ἔμφανιζομένη θερμότης (Q) εἶναι τότε :

$$Q = \frac{W}{\eta}$$

ἢ, ὡς ἐκ τῆς (1) :

$$Q = \frac{m (v_1^2 - v_2^2)}{2\eta}$$

$$Q = \frac{3,6 (10^6 - 500^2)}{2 \cdot 4,18} \frac{\text{gr} \cdot \text{Km}^2 \cdot \text{cal}}{\text{h}^2 \cdot \text{joule}}$$

$$Q = \frac{3,6 (10^6 - 25 \cdot 10^4)}{2 \cdot 4,18 \cdot 36^2 \cdot 10} \text{ cal}$$

$$\boxed{Q = 24,9 \text{ cal}}$$

444. Βαρεῖα σιδηρᾶ σφαῖρα βάρους $B=100 \text{ Kg}^*$ πίπτει ἐξ ὕψους $h_1=10,38 \text{ m}$ ἐπὶ ὀριζοντίου ἐπιπέδου καὶ ἀνακλᾶται μέχρις ὕψους $h_2=6,11 \text{ m}$ μετὰ τὴν κρούσιν της.

Ζητεῖται: Πόση θερμότης (Q) παράγεται εἰς τὸ σημεῖον τῆς κρούσεως (ἂν $\eta=427 \text{ Kg}^* \cdot \text{m} / \text{Kcal}$).

Λύσις: Τὸ παραγόμενον κατὰ τὴν πτώσιν ἔργον (W_1) εἶναι προφανῶς :

$$W_1 = B h_1 \quad (1)$$

Τὸ δὲ καταναλισκόμενον κατὰ τὴν ἀνύψωσιν θὰ εἶναι ἀντιστοίχως :

$$W_2 = B h_2 \quad (2)$$

ὁπότε ἡ διαφορὰ

$$W = W_1 - W_2 \quad (3)$$

παριστᾷ τὸ μετατρεπόμενον εἰς θερμότητα ἔργον, τιμῆς, ὡς ἐκ τῶν (1), (2) καὶ (3) :

$$W = B (h_1 - h_2)$$

ὁπότε ἔχομεν :

$$Q = \frac{B (h_1 - h_2)}{\eta}$$

$$Q = \frac{100 (10,38 - 6,11)}{427} \frac{\text{Kg}^* \cdot \text{m} \cdot \text{Kcal}}{\text{Kg}^* \cdot \text{m}}$$

$$\boxed{Q = 1 \text{ Kcal}}$$

445. Ξυλίνη σανὶς βάρους $B=84,4 \text{ Kg}^*$ ὀλισθαίνει ἐπὶ ὀριζοντίου ἐπιπέδου κατὰ διάστημά τι $S=20 \text{ m}$.

Ζητεῖται: Πόση θερμότης θὰ παραχθῇ κατὰ τὴν ὥς ἄνω

μετατόπισιν, ἂν ὁ συντελεστής τριβῆς μεταξὺ τῆς σανίδος καὶ τοῦ ἐπιπέδου εἶναι $\eta=0,3$ καὶ ἂν $\eta=427 \text{ Kg}^* \cdot \text{m/Kcal}$.

Λύσις: Ἐκ τοῦ τύπου

$$F = B\eta$$

εὐρίσκομεν τὴν δύναμιν τριβῆς (F), ἣτις, μετατοπιζομένη κατὰ διάστημα S παράγει ἔργον :

$$W = F \cdot S$$

$$W = B \cdot S \cdot \eta$$

μετατροπόμενον εἰς θερμότητα (Q), τιμῆς :

$$Q = \frac{B \cdot S \cdot \eta}{\eta}$$

$$Q = \frac{85,4 \cdot 20 \cdot 0,3}{427} \frac{\text{Kg}^* \cdot \text{m} \cdot \text{Kcal}}{\text{Kg}^* \cdot \text{m}}$$

$$Q = 600 \text{ cal}$$

446. Σιδηρὸς τροχὸς, μάζης $m=20 \text{ Kg}$ καὶ ροπῆς ἀδρανείας $K=17,08 \text{ Kg} \cdot \text{m}^2$ περιστρέφεται περὶ τὸν ἄξονά του μὲ γωνιώδη ταχύτητα $\omega=9,81 \text{ sec}^{-1}$. Εἰς στιγμήν τινα, διὰ τροχοπέδης φέρεται ὁ τροχὸς εἰς ἠρεμίαν, ὅποτε καὶ θερμαίνεται κατὰ τὴν ἐλάττωσιν τῆς ταχύτητος.

Ζητεῖται: Ἄν ἡ ἀρχικὴ θερμοκρασία τοῦ τροχοῦ εἶναι $t_1=19,9019^\circ\text{C}$, πόση θὰ εἶναι αὕτη (t_2) ὅταν ὁ τροχὸς ἠρεμήσῃ, ὑποτιθεμένου ὅτι ἡ παραγομένη θερμότης κατανέμεται κανονικῶς ἐφ' ὅλου τοῦ τροχοῦ (εἰδικὴ θερμότης σιδήρου $\epsilon=0,1 \text{ cal/gr} \cdot \text{grad}$).

Λύσις: Ἡ κινητικὴ ἐνέργεια τοῦ περιστρεφομένου τροχοῦ εἶναι :

$$W = \frac{K \cdot \omega^2}{2}$$

Αὕτη μετατροπόμενη εἰς θερμότητα δίδει ποσὸν θερμότητος

$$Q = \frac{K \cdot \omega^2}{2\eta} \quad (1) \quad (\delta\text{που } \eta=427 \text{ Kg}^* \cdot \text{m/Kcal})$$

Ἡ θερμότης ὁμοῦς αὕτη συνδέεται μὲ τὴν μεταβολὴν θερμοκρασίας διὰ τοῦ τύπου

$$Q = m \cdot \epsilon (t_2 - t_1) \quad (2)$$

ὅποτε ἡ (2) ἐκ τῆς (1) γίνεται :

$$\frac{K \cdot \omega^2}{2\eta} = m \cdot \epsilon (t_2 - t_1)$$

καὶ οὕτω εὐρίσκομεν τὴν ζητουμένην θερμοκρασίαν (t_2):

$$t_2 = \frac{K \cdot \omega^2}{2\eta \cdot m \cdot \varepsilon} + t_1$$

$$t_2 = \frac{17,08 \cdot 9,81^2}{2 \cdot 427 \cdot 200,1} + 19,9019 \frac{\text{Kg} \cdot \text{m}^2 \cdot \text{Kcal} \cdot \text{gr} \cdot \text{grad}}{\text{sec}^2 \cdot \text{Kg}^* \cdot \text{m} \cdot \text{Kg} \cdot \text{cal}} + \text{grad}$$

$$t_2 = \frac{17,08 \cdot 9,81^2 \cdot 10^2}{2 \cdot 427 \cdot 200,1 \cdot 1,981} + 19,9019 \text{ grad} + \text{grad}$$

$$t_2 = 20^\circ\text{C}$$

447. Μολυβδίνη σφαῖρα, μάζης $m=10$ gr, κινουμένη μετὰ ταχύτητα $v=100$ m/sec συγκρούεται ἐπὶ τοίχου καὶ ἡρεμεῖ ἀποτόμως.

Ζητεῖται: Πόση μάζα (m') ἐκ τῆς συνολικῆς τῆς σφαίρας θὰ τακῆ, ἂν ἡ εἶδ. θερμότης τοῦ μολύβδου εἶναι $\varepsilon=0,03$ cal/gr. grad, τὸ σημεῖον τήξεώς του $t=327^\circ\text{C}$ καὶ ἡ λανθάνουσα θερμότης τήξεώς του $q=5,5$ cal/gr, ὑποτιθεμένου ὅτι ὀλόκληρος ἡ παραγομένη θερμότης μένει ἐπὶ τῆς σφαίρας καὶ ὅτι ἡ ἀρχικὴ θερμοκρασία της εἶναι $t_1=326^\circ\text{C}$.

Λύσις: Τὸ κατὰ τὴν κρούσιν μετατρεπόμενον εἰς θερμότητα ἔργον

$$W = \frac{mv^2}{2}$$

θὰ δώσειν θερμότητα

$$Q = \frac{mv^2}{2\eta} \quad (1)$$

Ἐκ ταύτης μέρος μόνον (Q') θὰ καταναλωθῆ διὰ τὴν θέρμανσιν τοῦ σώματος ἀπὸ t_1 μέχρι t , τὸ δ' ὑπόλοιπον (Q'') θὰ προκαλέσῃ τὴν τήξιν τῆς μάζης m' , ὁπότε εἶναι:

$$Q' = m\varepsilon \cdot (t - t_1) \quad (2)$$

$$Q'' = m' \cdot q \quad (3)$$

$$Q = Q' + Q''$$

ἦτοι, ἐκ τῶν (1), (2) καὶ (3):

$$\frac{mv^2}{2\eta} = m\varepsilon(t - t_1) + m'q$$

$$\text{καί:} \quad m' = m \left(\frac{v^2}{2\eta q} - \frac{\varepsilon(t - t_1)}{q} \right)$$

$$m' = 3,746 \text{ gr}$$

448. Από τῆς κορυφῆς κεκλιμένου ἐπιπέδου γωνίας κλίσεως $\varphi=30^\circ$ ἀφίεται νὰ ὀλισθήσῃ βαρὺ σῶμα μάζης $m=8,36$ Kg, ὅπερ διανύει διάστημα $S=12,5$ m τοῦ κεκλιμένου ἐπιπέδου ἐντὸς χρόνου $t=5$ sec.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ τιμὴ τῆς εἰς τὴν τριβὴν ὀφειλομένης θερμότητος (Q), τῆς παραγομένης κατὰ τὴν ὀλίσθησιν ($g=10$ m/sec², $\eta=4,18$ joules/cal).

Λύσις: Ἐκ τῶν στοιχείων S καὶ t εὐρίσκομεν τὴν ἐπιτάχυνσιν (γ) μεθ' ἧς τὸ σῶμα ὀλισθαίνει, ὡς ἐκ τοῦ τύπου

$$S = \frac{\gamma t^2}{2}$$

ἔξ οὗ εἶναι :

$$\gamma = \frac{2S}{t^2} \quad (1)$$

Ἐφ' ἐτέρου ὁμῶς εἶναι, ὡς γνωστόν, ἡ ἐπιτάχυνσις τοῦ ὀλισθαίνοντος σώματος (γ_0) συναρτήσῃ τῆς g :

$$\gamma_0 = g \cdot \eta \mu \varphi \quad (2)$$

Ἐκ τούτου δὲ ἐπεταί ὅτι, ἐὰν εἶναι $\gamma < \gamma_0$ (ὅπως πρέπει ἔνεκα τῆς ὑπάρξεως τριβῆς μειονούσης τὴν ἐπιτάχυνσιν) θὰ ὑπάρχῃ ἐπιτάχυνσίς τις (γ_x) τιμῆς :

$$\gamma_x = \gamma_0 - \gamma \quad (3)$$

ὀφειλομένη εἰς τὴν δύναμιν τριβῆς (F_x) ἣτις προφανῶς θὰ εἶναι (ὡς ἐκ τῆς (3)) :

$$F_x = (\gamma_0 - \gamma) m$$

ἢ, ἐκ τῶν (1) καὶ (2) :

$$F_x = \left(g \cdot \eta \mu \varphi - \frac{2S}{t^2} \right) m$$

θὰ παράγῃ δὲ ἔργον :

$$W = \left(g \cdot \eta \mu \varphi - \frac{2S}{t^2} \right) m S$$

ἢ θερμότητα :

$$Q = \frac{\left(g \cdot \eta \mu \varphi - \frac{2S}{t^2} \right) m S}{\eta}$$

$$Q = \frac{\left(10,0,5 - \frac{2 \cdot 12,5}{5^2} \right) 8,36 \cdot 12,5}{4,18} \frac{\text{m} \cdot \text{Kg} \cdot \text{m} \cdot \text{cal}}{\text{sec}^2 \cdot \text{joules}}$$

$$Q = \frac{4,8,36,12,5 \cdot 10^2 \cdot 10^3 \cdot 10^3}{4,18 \cdot 10^7} \frac{\text{joules} \cdot \text{cal}}{\text{joules}}$$

$$\boxed{Q = 100 \text{ cal}}$$

449. Ἀπλῆ μηχανή, ἐργαζομένη μὲ μέσην ἰσχύον $J=85,4 \text{ HP}$ (θεωρητικῶς), ἀποδίδει ἔργον $W_0=12810 \text{ Kg}^* \cdot \text{m}$ ἐντὸς χρόνου $t=3 \text{ sec}$.

Ζητεῖται: Πόση θερμότης (Q) θὰ ἐμφανισθῆ ἐντὸς τοῦ ὥς ἄνω χρόνου t ($\eta=427 \text{ Kg}^* \cdot \text{m}/\text{Kcal}$).

Λύσις: Ἐκ τοῦ τύπου τῆς ἰσχύος $J=W/t$ εὐρίσκομεν τὸ συνολικῶς παραγόμενον ἔργον (W) ἐντὸς τοῦ χρόνου t :

$$W = J \cdot t \quad (1)$$

ὁπότε τὸ μετατρεπόμενον εἰς θερμότητα ἔργον (W_θ) θὰ εἶναι προφανῶς:

$$W_\theta = W - W_0$$

ἢ, ἐκ τῆς (1):

$$W_\theta = J \cdot t - W_0$$

ὁπότε ἡ προκύπτουσα θερμότης εἶναι:

$$Q = \frac{J \cdot t - W_0}{\eta}$$

$$Q = \frac{85,4 \cdot 3 - 12810}{427} \frac{(\text{HP} \cdot \text{sec} - \text{Kg}^* \cdot \text{m}) \text{ Kcal}}{\text{Kg}^* \cdot \text{m}}$$

$$Q = \frac{85,4 \cdot 3 \cdot 75 - 12810}{427} \frac{\left(\frac{\text{Kg}^* \cdot \text{m}}{\text{sec}} \cdot \text{sec} - \text{Kg}^* \cdot \text{m} \right) \text{ Kcal}}{\text{Kg}^* \cdot \text{m}}$$

$$\boxed{Q = 15 \text{ Kcal}}$$

450. Σιδηρᾶ ράβδος μήκους ἀρχικοῦ $l_0=100 \text{ cm}$ ὀλισθαίνει ἐπὶ ὀριζοντιοῦ ἐπιπέδου μετὰ τοῦ ὁποίου παρουσιάζει συντελεστὴν τριβῆς $n=0,5$, διανύουσα, μὲ παράλληλον μετάβασιν, διάστημα $S=41,8 \text{ m}$ ἐπὶ τοῦ ἐπιπέδου.

Ζητεῖται: Ποῖον θὰ εἶναι τὸ τελικὸν μῆκος τῆς ράβδου (l), ἂν ὁ συντελεστὴς διαστολῆς τοῦ σιδήρου εἶναι $\lambda = 0,000012 \text{ grad}^{-1}$; ἢ εἰδικὴ θερμότης του $\epsilon=0,1 \text{ cal}/\text{gr}^* \cdot \text{grad}$, ὑποτιθεμένου ὅτι ὅλη ἡ παραγομένη θερμότης θὰ παραμῆνῃ ἐπὶ τῆς ράβδου.

Λύσις: Ἡ δύναμις τριβῆς (F), διδομένη ἐκ τοῦ τύπου

$$F = n \cdot B$$

καὶ μετατοπιζομένη κατὰ S παράγει ἔργον :

$$W = n \cdot B \cdot S$$

ἢ θερμότητα

$$Q = \frac{n \cdot B \cdot S}{\eta} \quad (1)$$

αὐξάνουσαν τὴν θερμοκρασίαν τοῦ ποσοῦ B κατὰ t° , συμφώνως πρὸς τὸν τύπον :

$$Q = B \cdot \epsilon \cdot t$$

ὅστις, ἐκ τῆς (1), γίνεται

$$\frac{n \cdot B \cdot S}{\eta} = B \cdot \epsilon \cdot t$$

ὁπότε εὐρίσκομεν τὴν αὐξήσιν τῆς θερμοκρασίας (t):

$$t = \frac{n \cdot S}{\eta \cdot \epsilon} \quad (2)$$

Τέλος, ἐκ τῆς αὐξήσεως ταύτης (t) εὐρίσκομεν τὸ τελικὸν μῆκος :

$$l = l_0 (1 + \lambda t)$$

ὅπερ, ὡς ἐκ τῆς (2), ἔχει τιμὴν :

$$l = l_0 \left(1 + \frac{\lambda \cdot n \cdot S}{\eta \cdot \epsilon} \right)$$

$$\boxed{l = 1 + 6 \cdot 10^{-9} \text{ m}}$$

451. Δίδεται ποσὸν θερμότητος $Q=1000 \text{ cal}$, θερμοκρασίας $t_2=227^\circ\text{C}$ καὶ φέρεται ἀκολουθῶς εἰς θερμοκρασίαν $t_1=120^\circ\text{C}$.

Ζητεῖται: Πόσον ἔργον (W) δύναται νὰ παραχθῇ ἐκ τῆς ὡς ἄνω μεταβολῆς.

Λύσις: Ἐκ τοῦ τύπου τοῦ Carnot:

$$Q' = \frac{Q (T_2 - T_1)}{T_2}$$

ἦτοι

$$Q' = \frac{Q (t_2 - t_1)}{273 + t_2} \quad (1)$$

εὐρίσκομεν τὴν εἰς ἔργον μετατρέψιμον θερμότητα (Q') ἣτις θ^α ἀντιστοιχεῖ εἰς ἔργον :

$$W = \eta \cdot Q'$$

ή, εκ τῆς (1) :

$$W = \frac{\eta \cdot Q (t_2 - t_1)}{273 + t_2}$$

$$\boxed{W = 894,52 \text{ joules}}$$

452. Θερμική μηχανή, ἀποδίδουσα θεωρητικῶς τὸ ἔργον ἐκ θερμότητος παρουσιάζει, ἐντὸς χρόνου $t=0,1 \text{ sec}$ κατανάλωσιν ποσοῦ θερμότητος $Q=800 \text{ cal}$, ὅπερ μεταπίπτει ἀπὸ θερμοκρασίας τινος ὑψηλῆς $\theta_2 = 527^\circ\text{C}$ εἰς ἄλλην θερμοκρασίαν $\theta_1=142^\circ\text{C}$.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ θεωρητικὴ ἰσχὺς (J) τῆς ὡς ἄνω μηχανῆς.

Λύσις: Ἐκ τοῦ τύπου τοῦ Carnot

$$Q' = \frac{Q(T_2 - T_1)}{T_2}$$

καὶ τῶν γνωστῶν τύπων $W = \eta \cdot Q'$ καὶ $J = \frac{W}{t}$

ἔχομεν :

$$J = \frac{\eta \cdot Q (T_2 - T_1)}{t \cdot T_2}$$

$$J = \frac{\eta \cdot Q (\theta_2 - \theta_1)}{t (\theta_2 + 273)}$$

$$J = \frac{4,18 \cdot 800 (527 - 142)}{0,1 (527 + 273)} \frac{\text{joule} \cdot \text{cal} \cdot \text{grad}}{\text{cal} \cdot \text{grad} \cdot \text{sec}}$$

$$\boxed{J = 16,093 \text{ Kwatt}}$$

453. Ἀέριόν τι εὐρίσκεται ἐγκλεισμένον ἐντὸς κυλίνδρου ὑπὸ πίεσιν $P_1=12 \text{ atm}$ καὶ ὄγκον $V_1=4,1 \text{ lit}$, ἐκτονοῦται δὲ ἀδιαθέρμως μέχρις ὄγκου $V_2=6 \text{ lit}$.

Ζητεῖται: Ποία θὰ εἶναι ἡ ὑπὸ τὸν νέον ὄγκον πίεσις (P_2), ἂν ὁ λόγος τῶν εἰδικῶν θερμοτήτων τοῦ αἰερίου εἶναι $\gamma=2$.

Λύσις: Ἐκ τοῦ τύπου τῆς ἀδιαθέρου μεταβολῆς

$$P_1 V_1^\gamma = P_2 V_2^\gamma$$

ἔχομεν :

$$P_2 = P_1 \left(\frac{V_1}{V_2} \right)^\gamma$$

$$P_2 = 12 \left(\frac{4,1}{6} \right)^2 \text{ atm}$$

$$\boxed{P_2 = 5,548 \text{ atm}}$$

454. Δίδεται αέριον ὑπὸ ἀρχικὴν πίεσιν $P_1=16$ atm, ὄγκον $V_1=30$ lit καὶ θερμοκρασίαν $t_1=165^\circ\text{C}$ καὶ ἔκτονοῦται ἀδιαβατικῶς μέχρι πίεσεως $P_2=1$ atm.

Ζητεῖται: Ποῖος θὰ εἶναι ὁ ὑπὸ τὴν πίεσιν ταύτην νέος ὄγκος (V_2) ὡς καὶ ποία ἡ θερμοκρασία (t_2), ἂν εἶναι $\gamma=2$.

Λύσις: Ἐκ τοῦ τύπου

$$P_1 V_1^\gamma = P_2 V_2^\gamma$$

εὐρίσκομεν κατ' ἀρχὴν τὸν ὄγκον V_2 , ὅστις θὰ εἶναι :

$$V_2 = V_1 \sqrt[\gamma]{\frac{P_1}{P_2}}$$

$$V_2 = 30 \sqrt[2]{\frac{16}{1}} \text{ lit}$$

$$\boxed{V_2 = 120 \text{ lit}}$$

Διὰ δὲ τὴν εὕρεσιν τῆς θερμοκρασίας ἔχομεν τὸν τύπον :

$$\frac{P_1 V_1}{P_2 V_2} = \frac{T_1}{T_2}$$

ἦτοι :

$$\frac{P_1 V_1}{P_2 V_2} = \frac{t_1 + 273}{t_2 + 273}$$

ὁπότε εὐρίσκομεν :

$$t_2 = \frac{(t_1 + 273) P_2 V_2}{P_1 V_1} - 273$$

$$\boxed{t_2 = -31^\circ\text{C}}$$

455. Δίδεται ποσὸν θερμότητος $Q=70$ cal εὐρισκόμενον εἰς ὑψηλὴν θερμοκρασίαν $t_2=19,6^\circ\text{C}$.

Ζητεῖται: Πόση πρέπει νὰ γίνῃ ἡ θερμοκρασία (t_1) τοῦ ὡς ἄνω ποσοῦ ἵνα παραχθῇ ἔργον $W=10$ joules.

Λύσις: Ἐστω Q' ἡ παράγουσα τὸ ἔργον W θερμότης καὶ T_1 καὶ T_2 αἱ ἀπόλυτοι θερμοκρασίαι αἱ ἀντιστοιχοῦσαι εἰς τὰς t_1 καὶ t_2 . Ἐχομεν τὸν τύπον τοῦ Carnot :

$$Q' = Q \frac{T_2 - T_1}{T_2} \quad (1)$$

καὶ τὴν σχέσιν :

$$Q' = \frac{W}{\eta} \quad (2)$$

ὅπου εἶναι $\eta=4,18$ joules/cal.

Ἐξισοῦντες τὰς (1) καὶ (2) εὐρίσκομεν τότε :

$$Q \frac{T_2 - T_1}{T_2} = \frac{W}{\eta}$$

ἔξ οὗ ἔχομεν :

$$T_1 = T_2 - \frac{T_2 W}{Q \eta}$$

ἦτοι :

$$t_1 = t_2 - \frac{(t_2 + 273) W}{Q \eta}$$

$$\boxed{t_1 = 9,6^\circ\text{C}}$$

456. Θερμικὴ ἀκτινοβολία, ἐκπεπομένη ὑπὸ θερμοῦ σώματος, παρουσιάζει μῆκος κύματος $\lambda = 9900 \text{ \AA}$ καὶ διαδίδεται μετὰ ταχύτητα $c = 3 \cdot 10^{10} \text{ cm/sec}$.

Ζητεῖται : Ποία εἶναι ἡ ὑπὸ ἐκάστου quantum θερμότητος μεταφερομένη ἐνέργεια (E), ἂν ἡ σταθερὰ τοῦ Planck ἔχη τιμὴν $h = 6,6 \cdot 10^{-27} \text{ erg \cdot sec}$.

Λύσις : Τὸ μῆκος κύματος συνδέεται ὡς γνωστὸν μετὰ τὴν συχνότητα (ν) διὰ τοῦ τύπου

$$\lambda = \frac{c}{\nu} \quad (1)$$

ἢ δὲ συχνότης μετὰ τὴν ἐνέργειαν διὰ τοῦ τύπου τοῦ Planck

$$E = h\nu \quad (2)$$

ὁπότε ἐκ τῶν (1) καὶ (2) εὐρίσκομεν :

$$E = \frac{h \cdot c}{\lambda}$$

$$E = \frac{6,6 \cdot 10^{-27} \cdot 3 \cdot 10^{10}}{9900 \cdot 10^{-8}} \frac{\text{erg} \cdot \text{sec} \cdot \text{cm}}{\text{sec} \cdot \text{cm}}$$

$$\boxed{E = 2 \cdot 10^{-12} \text{ erg}}$$

457. Θερμικὴ ἀκτινοβολία συχνότητος $\nu = 3 \cdot 10^{14} \text{ sec}^{-1}$ προσπίπτει ἐπὶ ποσότητος ὕδατος μάζης $m = 66 \text{ gr}$ καὶ θερμοκρασίας $t_1 = 12^\circ\text{C}$.

Ζητεῖται : Πόσα quanta (n) τῆς ὡς ἄνω ἀκτινοβολίας πρέπει νὰ προσπέσουν ἐπὶ τοῦ ὕδατος τούτου, ὥστε ἡ θερμοκρασία του νὰ γίνῃ $t_2 = 15^\circ\text{C}$, ἂν ἡ εἰδικὴ θερμότης τοῦ ὕδατος εἶναι $e = 1 \text{ cal/gr} \cdot \text{grad}$ καὶ ἂν ὁλόκληρος ἡ μεταφερομένη θερμότης παραμῆνῃ ὡς τοιαύτη, διαδιδόμενη δι' ὅλης τῆς μάζης τοῦ ὕγρου.

Λύσις: Ἡ ὑπὸ ἐκάστου quantum μεταφερομένη ἐνέργεια εἶναι προφανῶς :

$$E = h\nu$$

ἢ ὑπὸ n quantum συνολικῶς :

$$E_n = nh\nu$$

αὕτη δὲ ἀντιστοιχεῖ εἰς θερμότητα (Q) τιμῆς

$$Q = \frac{nh\nu}{\eta} \quad (1)$$

αὐξάνουσαν τὴν θερμοκρασίαν τοῦ ὕδατος κατὰ τὸν τύπον :

$$Q = m\epsilon (t_2 - t_1) \quad (2)$$

ὁπότε ἐκ τῶν (1) καὶ (2) ἔχομεν :

$$\frac{nh\nu}{\eta} = m\epsilon (t_2 - t_1)$$

καὶ

$$n = \frac{\eta m\epsilon (t_2 - t_1)}{h\nu}$$

$$n = \frac{4,18.66 (15 - 12) \text{ joules } \cdot \text{gr} \cdot \text{cal} \cdot \text{grad} \cdot \text{sec}}{6,6 \cdot 10^{-27} \cdot 3 \cdot 10^{14} \text{ cal} \cdot \text{gr} \cdot \text{grad} \cdot \text{erg} \cdot \text{sec}}$$

$$n = \frac{4,18.66.3 \text{ joules}}{6,6.3 \cdot 10^{-13} \text{ erg}}$$

$$n = \frac{4,18.66.3 \cdot 10^1 \text{ erg}}{6,6.3 \cdot 10^{-13} \text{ erg}}$$

$$\boxed{n = 4,18 \cdot 10^{21} \text{ quanta}}$$

458. Θερμικὴ μηχανὴ ὠφελίμου ἰσχύος $J=41,8$ HP καίει ποσότητα $m=8000$ gr πετρελαίου καθ' ὥραν μὲ ἀνωτέραν θερμοκρασίαν κυλίνδρου $t_2=450^\circ\text{C}$ καὶ κατωτέραν $t_1=120^\circ\text{C}$.

Ζητεῖται: Ποῖος εἶναι ὁ λόγος (ν) τῆς ὠφελίμου πρὸς τὴν θεωρητικὴν ἰσχὴν (J_0), ἂν τὸ πετρέλαιον καιόμενον ἀποδίδει θερμότητα $q=9000$ Kcal/Kg.

Λύσις: Ἡ εἰς μίαν ὥραν καιομένη ποσότης πετρελαίου δίδει προφανῶς θερμότητα

$$Q = m \cdot q$$

ἣτις ἀποδίδει ἔργον καθ' ὥραν (ἰσχὴν)

$$J_0 = \frac{\eta \cdot Q (t_2 - t_1)}{t_2 + 273} \quad (1)$$

οπότε ο λόγος

$$v = \frac{J}{J_0}$$

ὡς ἐκ τῆς (1) γίνεται :

$$v = \frac{J (t_2 + 273)}{\eta \cdot Q (t_2 - t_1)}$$

$$v = \frac{41,8.723}{4,18.8000.9000.330} \frac{\text{HP} \cdot \text{grad} \cdot \text{cal} \cdot \text{hr} \cdot \text{Kg}}{\text{joules} \cdot \text{gr} \cdot \text{Kcal} \cdot \text{grad}}$$

$$v = \frac{981.41,8.75.723.3600.10^3}{10,4,18.8000.9000.330.10^3} \frac{\text{joules} \cdot \text{grad} \cdot \text{cal} \cdot \text{sec} \cdot \text{Kg}}{\text{sec} \cdot \text{joules} \cdot \text{Kg} \cdot \text{cal} \cdot \text{grad}}$$

$$\boxed{v = 80,5\%}$$

459. Δίδεται μεταλλική πλάξ ἐπιφανείας βάσεως $S=120 \text{ cm}^2$ καὶ πάχους $\lambda=2 \text{ cm}$, τῆς ὁποίας ἡ μία ὄψις εὐρίσκεται εἰς σταθερὰν θερμοκρασίαν $t_1=20^\circ\text{C}$ ἢ δ' ἄλλη εἰς $t_2=150^\circ\text{C}$.

Ζητεῖται: Ἐάν ἡ διερχομένη ἐκ τῆς μιᾶς εἰς τὴν ἄλλην ὄψιν θερμότης εἶναι $Q=7800 \text{ cal/sec}$, νὰ εὐρεθῇ πόσος εἶναι ὁ συντελεστὴς θερμικῆς ἀγωγιμότητος (u) τοῦ ὑλικοῦ.

Λύσις: Κατὰ τὸν νόμον τοῦ Fourier θὰ ἰσχύη διὰ τὸ ὡς ἄνω φαινόμενον ἡ σχέσις

$$Q = \frac{uS (t_2 - t_1)}{\lambda}$$

ἐξ οὗ ἔχομεν

$$u = \frac{Q \cdot \lambda}{S (t_2 - t_1)}$$

$$u = \frac{7800.2}{120 (150 - 20)} \frac{\text{cal} \cdot \text{cm}}{\text{sec} \cdot \text{cm}^2 \cdot \text{grad}}$$

$$\boxed{u = 1 \text{ cal/grad} \cdot \text{cm} \cdot \text{sec}}$$

460. Δίδεται σιδηροῦς κύλινδρος πάχους τοιχωμάτων $\lambda = 1,5 \text{ cm}$ καὶ συνολικῆς ἐπιφανείας $S = 2000 \text{ cm}^2$ διὰ τοῦ ὁποίου διαβιβάζεται ἀέριον σταθερᾶς θερμοκρασίας $\theta_1=230^\circ\text{C}$.

Ζητεῖται: Πόση θερμότης (Q) θὰ ἐξέλθῃ τοῦ κυλίνδρου διὰ τῶν τοιχωμάτων του ἐντὸς χρόνου $t=45 \text{ min}$, ἂν οὗτος εὐρίσκειται εἰς περιβάλλον σταθερᾶς θερμοκρασίας $\theta_2=80^\circ\text{C}$ καὶ ἂν ὁ συντελεστὴς θερμικῆς ἀγωγιμότητος τοῦ σιδήρου εἶναι $u=0,15 \text{ cgs}$.

Λύσις: Κατὰ τὸν νόμον τοῦ Fourier, ἡ διερχομένη κατὰ sec ποσότης θερμότητος (q) θὰ εἶναι :

$$q = \frac{u.S(\theta_1 - \theta_2)}{\lambda}$$

ἢ δ' ἐντὸς χρόνου t ἀντιστοίχως :

$$Q = \frac{u.S.t(\theta_1 - \theta_2)}{\lambda}$$

ἢτοι

$$Q = \frac{0,15 \cdot 2000 \cdot 45 (230 - 80)}{1,5} \frac{\text{cal} \cdot \text{cm}^2 \cdot \text{min} \cdot \text{grad}}{\text{grad} \cdot \text{cm} \cdot \text{sec} \cdot \text{cm}}$$

$$Q = \frac{0,15 \cdot 2000 \cdot 45 \cdot 150 \cdot 60}{1,5} \text{ cal}$$

$$\boxed{Q = 81000 \text{ Kcal}}$$

ΑΣΚΗΣΕΙΣ ΠΡΟΣ ΔΥΣΙΝ

461. Θερμική μηχανή, καταναλίσκουσα ποσότητα άνθρακος $m = 10 \text{ Kg/h}$, άνυψώνει όγκον ύδατος $V = 30 \text{ m}^3$ εις ύψος $l = 50 \text{ m}$ εντός χρόνου $t = 1 \text{ h}$ αν είναι $q = 8500 \frac{\text{Kcal}}{\text{Kg}}$.

Ζητεῖται: Ποία είναι ἡ ἀπόδοσις (ν) τῆς μηχανῆς ταύτης.

Λύσις: $\nu = 4,4 \%$.

462. Ποσότης ύδραργύρου πίπτει ἐξ ύψους $h = 5 \text{ m}$ ἐπὶ ἐπιφανείας ἐστερημένης ἀγωγιμότητος.

Ζητεῖται: Κατὰ πόσους βαθμοὺς (t) θ' ἀνέλθῃ ἡ θερμοκρασία του μετὰ τὴν πτώσιν, αν ὑποθετῆ ὅτι ὀλόκληρος ἡ κινητική του ἐνέργεια μετατρέπεται εἰς θερμότητα καὶ δεδομένης τῆς εἰδικῆς θερμότητος τοῦ ύδραργύρου $\epsilon = 0,033 \text{ cal/gr} \cdot \text{grad}$.

Λύσις: $t = 0,36 \text{ grad}$.

463. Σφαῖρα σιδήρου βάρους $B_1 = 800 \text{ Kg}^*$ πίπτει ἀπὸ ύψους $h_1 = 10 \text{ m}$ ἐπὶ πλακὸς ἐκ μολύβδου βάρους $B_2 = 6 \text{ Kg}^*$ καὶ θερμοκρασίας $t = 12^\circ\text{C}$, ὅτε καὶ ἀναπηδᾷ μέχους ύψους $h_2 = 0,245 \text{ m}$. Μετὰ ταῦτα ἐμβαπτίζεται ἀμέσως ἡ πλάξ ἐντὸς ύδατος βάρους $B_3 = 5 \text{ Kg}^*$ καὶ θερμοκρασίας $t' = 12^\circ\text{C}$, ὁπότε τοῦτο καθίσταται θερμοκρασίας $t'' = 15,5^\circ\text{C}$.

Ζητεῖται: Ποία είναι ἡ τιμὴ τοῦ μηχανικοῦ ἰσοδυνάμου τῆς θερμότητος (η) εἰς $\text{Kg}^* \cdot \text{m/Kcal}$, ἐκ τοῦ ὡς ἄνω πειράματος, αν ἡ εἰδικὴ θερμότης τοῦ μολύβδου είναι $\epsilon = 0,031 \text{ cal/gr} \cdot \text{grad}$.

Λύσις: $\eta = 430,8 \text{ Kg}^* \cdot \text{m/Kcal}$.

464. Έκ καταρράκτην ύψους $h = 10 \text{ m}$ πίπτει ποσότης ὕδατος $V = 1 \text{ m}^3$ ἐντὸς χρόνου $t = 1 \text{ sec}$.

Ζητεῖται: Κατὰ πόσους βαθμοὺς (θ) θ° ἀνυψοῦται ἡ θερμοκρασία τοῦ ὕδατος μετὰ τὴν πτώσιν ταύτην, ἐὰν λογισθῇ ὡς ἀρχικὴ ταχύτης τῆς πώσεως $v_0 = 0$, ἂν ἡ εἰδικὴ θερμότης τοῦ ὕδατος εἶναι $\epsilon = 1 \text{ cal/gr. grad}$ καὶ ἐὰν $\eta = 427 \text{ Kg}^* \cdot \text{m/Kcal}$ (μὴ λαμβανομένης ὑπ' ὄψιν τῆς ἑξατμίσεως).

Λύσις: $\theta = 0,234 \text{ grad}$.

465. Καίόμενος λιγνίτης ἀποδίδει ποσὸν θερμότητος $q = 7850 \text{ cal/gr}$.

Ζητεῖται: Πόσον εἶναι τὸ ἀντίστοιχον ἔργον (W), εἰς μονάδας cgs καὶ εἰς $\text{Kg}^* \cdot \text{m}$.

Λύσις: $W = 32833 \cdot 10^7 \text{ erg}$, $W = 3351,95 \text{ Kg}^* \cdot \text{m}$.

466. Ἀμαξοστοιχία μάζης $m = 250 \text{ Τονν}$ κινεῖται εὐθυγράμμως καὶ ἰσοταχῶς μὲ ταχύτητα $v = 72 \text{ Km/h}$.

Ζητεῖται: Ποία θερμότης (Q) θὰ παραχθῇ ἂν ἡ ἀμαξοστοιχία ἀναγκασθῇ καὶ ἡρεμήσῃ διὰ τοῦ τροχοπεδικοῦ συστήματος (ἂν $\eta = 4,18 \text{ joules/cal}$).

Λύσις: $Q = 22000 \text{ Kcal}$.

467. Δίδεται τετράχρονος μονοκύλινδρος δηζελοκινητὴρ ὅπου ποσὸν θερμότητος $Q = 4265 \text{ cal}$ ὑφίσταται πῶσιν ἀπὸ θερμοκρασίας τινος $t_1 = 580^\circ\text{C}$ εἰς θερμοκρασίαν $t_2 = 150^\circ\text{C}$ ἐντὸς τεσσάρων παλινδρομῶν τοῦ ἐμβόλου.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ ὠφέλιμος ἰσχὺς (J) τοῦ κινητήρος τούτου ἂν ποσὸν ἴσον μὲ τὸ $\frac{1}{5}$ τοῦ παραγομένου ἔργου καταναλίσκεται εἰς τὸ σύστημα διστιῆρος—στροφάλου—σφονδύλου καὶ ἂν ὁ ἄξων περιστρέφεται μὲ συχνότητα στροφῶν $N = 7,5 \text{ sec}^{-1}$.

Λύσις: $J = 18,361 \text{ HP}$.

468. Δίδεται ἀέριον ὑπὸ ἀρχικὴν πίεσιν $P_1 = 50 \text{ atm}$ καὶ ὄγκον $V_1 = 2 \text{ lit}$ καὶ ἔκτονοῦται μέχρις ὄγκου $V_2 = 8 \text{ lit}$.

Ζητεῖται: Ποία διαφορὰ πιέσεων (dP) θὰ παρουσιασθῇ μεταξὺ τῆς ἀδιαθέρου καὶ ἰσοθέρου ἔκτονώσεως, ἂν ὁ λόγος τῶν εἰδικῶν θερμοτήτων διὰ τὸ ὡς ἄνω ἀέριον εἶναι $\gamma = 1,4$.

Λύσις: $dP = 5,32 \text{ atm}$.

469. Βαρὺς σφόνδηλος μηχανῆς περιστρέφεται ἔλευθέρως μὲ γραμμικὴν ταχύτητα εἰς τὸ ἄκρον τῆς περιφερείας του $v = 2,05 \text{ m/sec}$.

Ζητεῖται: Πόση θερμότης (Q) θὰ παραχθῇ ἂν ὁ σφόνδηλος ἡρεμήσῃ διὰ τροχοπέδης, δεδομένης τῆς ἀκτίνος του $R = 1 \text{ m}$

καὶ τῆς ροπῆς ἀδρανείας τοῦ $K = 80 \text{ Kg} \cdot \text{m}^2$, ἂν $\eta = 4,2025 \text{ joules/cal}$.

Λύσις: $Q = 40 \text{ cal}$.

470. Ἐντὸς ἀτμοθαλάμου λέβητος ἀτμομηχανῆς παράγεται ἀτμὸς σταθερᾶς θερμοκρασίας $t_1 = 340^\circ\text{C}$, ὅστις δι' ἀτμαγωγοῦ σωλῆνος κυλινδρικοῦ ἄγεται εἰς τὸν κύλινδρον.

Ζητεῖται: Ἄν τὸ πάχος τῶν τοιχωμάτων τοῦ σωλῆνος εἶναι $d = 0,1 \text{ cm}$, τὸ μῆκος τοῦ $\lambda = 10 \text{ m}$ καὶ ἡ μέση διάμετρος τοῦ $D = 2 \text{ cm}$, ἡ θερμοκρασία τοῦ περιβάλλοντος $t_2 = 40^\circ\text{C}$ καὶ ὁ συντελεστὴς θερμοκῆς ἀγωγιμότητος τοῦ ὑλικοῦ τοῦ σωλῆνος $u = 0,15 \text{ cgs}$, πόση θερμότης (Q) χάνεται κατὰ τὴν μεταφορὰν τοῦ ἀτμοῦ εἰς ἕκαστον sec .

Λύσις: $Q = 2823 \text{ Kcal/sec}$.

471. Τὸ βαρὺ ἄκρον μαθηματικοῦ ἔκκρεμοῦς μάζης $M = 9860 \text{ gr}$ καὶ μήκους $\lambda = 4 \text{ m}$, εἰς τόπον ἔνθα εἶναι $g = 1000 \text{ cgs}$, ἐν ἰσορροπία εὐρισκόμενον βάλλεται ὀριζοντίως ὑπὸ βλήματος μάζης $m = 40 \text{ gr}$, ὅπερ ἐνσφηνοῦται οὕτω εἰς τὸ ἄκρον τοῦ ἔκκρεμοῦς, προκαλεῖ ἔκκλυσιν ποσοῦ θερμότητος $Q = 24 \text{ cal}$ καὶ ἀναγκάζει τὸ ἔκκρεμὸς ν' ἀποκλίνη κατὰ γωνίαν $\varphi = 60^\circ$.

Ζητεῖται: Μὲ ποίαν ταχύτητα (v) τὸ βλήμα ἐπλήξε τὸ ἔκκρεμὸς, ἂν εἶναι $\eta = 4,18 \text{ joules/cal}$.

Λύσις: $v = 122,13 \text{ m/sec}$.

472. Τὰ δύο τμήματα εἰς τὰ ὁποῖα χωρίζεται κύλινδρος θερμοκῆς μηχανῆς ὑπὸ τοῦ ἐμβόλου του συγκοινωνοῦν τὸ μὲν ἐν μὲ τὸν ἀτμοθάλαμον λέβητος παρέχοντος ἀτμὸν θερμοκρασίας $t_1 = 100^\circ\text{C}$ τὸ δ' ἄλλο μὲ τὸν χῶρον ψυγείου ἔνθα ἡ πίεσις εἶναι $P_0 = 66 \text{ mmHg}$.

Ζητεῖται: Ἄν ὁ ὑδράργυρος ἔχη εἶδ. βάρος $\epsilon = 13,6 \text{ gr/cm}^3$, ὁ ἀήρ $\epsilon' = 1,293 \text{ gr/lit}$, ὁ ἀτμὸς $\epsilon'' = 0,625 \text{ gr/lit}$, ποῖον θὰ εἶναι τὸ ἔργον (W_1) μιᾶς διαδρομῆς ὡς καὶ τὸ ἔργον (W_2) τὸ ἀντιστοιχοῦν εἰς ἓν gr καταναλισκομένου ἀτμοῦ.

Λύσις: $W_1 = 952 \text{ Kg} \cdot \text{m}$, $W_2 = 158 \text{ joules}$.

473. Παγοποιητικὴ μηχανὴ λειτουργοῦσα ἀντιστρεπτικῶς μεταξὺ τῶν θερμοκρασιῶν $t = 20^\circ\text{C}$ καὶ $t' = -50^\circ\text{C}$ παράγει ἔξ ὕδατος θερμοκρασίας t πάγον.

Ζητεῖται: Ποῖον εἶναι τὸ ἐλάχιστον ἔργον (W) ὅπερ ἀπαιτεῖται διὰ τὴν παραγωγὴν ἑνὸς gr πάγου, δεδομένης τῆς θερμοκῆς τῆτος πήξεως τοῦ ὕδατος $q = 80 \text{ cal/gr}$ καὶ τοῦ $\eta = 4,18 \text{ joules/cal}$.

Λύσις: $W = 131,2 \text{ joules}$.

474. Δίδεται τὸ εἰς τὸ σύστημα cgs—Celsius μηχανικὸν ἰσοδύναμον τῆς θερμότητος $\eta=4,18 \cdot 10^7$.

Ζητεῖται: Ποῖον εἶναι τὸ μηχανικὸν ἰσοδύναμον (H) εἰς τὸ ἀγγλικὸν σύστημα, ὅπου ὡς μονὰς δυνάμεως λαμβάνεται ἡ λίμπρα (lb^*), ὡς μήκους ὁ ποῦς ($1 ft=30,5 cm$) καὶ ὡς θερμὸς (cal^{eng}) τὸ ποσὸν τῆς θερμότητος ὅπερ ἀπαιτεῖται διὰ νὰ ἀψιθῇ κατὰ 1° Fahrenheit ἢ θερμοκρασία μιᾶς λίμπρας ὕδατος ($g=981,17 cm/sec^2$).

Λύσις: $H=775 lb^* \cdot ft/cal^{eng}$.

475. Θερμικὴ ἀκτινοβολία, ἀποτελουμένη ἀπὸ quanta μήκους κύματος $\lambda_1=8000 \text{ \AA}$ προσπίπτει ἐπὶ σώματος, ὅποτε ἕκαστον quantum μετὰ τὴν ἐπὶ τοῦ σώματος πρόσκρουσιν ἀνακλᾶται μὲ νέον μῆκος κύματος $\lambda_2=9000 \text{ \AA}$.

Ζητεῖται: Πόσῃ ἐνέργειαν (E) ἐγκαταλείπει ἕκαστον quantum ἐπὶ τοῦ σώματος ($h=6,6 \cdot 10^{-27} \text{ erg} \cdot \text{sec}$, $c=3 \cdot 10^{10} cm/sec$).

Λύσις: $E=2,75 \cdot 10^{-13} \text{ erg}$.

476. Ἐξακύλινδρος βενζινοκινητὴρ, ὠφελίμου ἰσχύος $J=42,7 \text{ HP}$, παρουσιάζει συντελεστὴν ἀποδόσεως $N=25\%$ μεταξὺ τῆς θεωρητικῆς προβλεπομένης ἰσχύος καὶ τῆς ἀποδιδόμενης τοιαύτης, ἐργαζόμενος μεταξὺ τῶν ἄκρων θερμοκρασιῶν $t_1=100^{\circ}C$ καὶ $t_2=427^{\circ}C$.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ ὑπὸ ἑκάστου κυλίνδρου καταναλισκομένη θερμότης (Q) κατὰ sec.

Λύσις: $Q=10,7 \text{ Kcal/sec}$.

477. Ἀέριόν τι ὑπὸ πίεσιν $P=14 \text{ Kg}^*/cm^2$ εὐρίσκεται ἐγκλεισμένον ἐντὸς κυλίνδρου ὄγκου σταθεροῦ $V=6 \text{ lit}$.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ ἐσωτερικὴ του ἐνέργεια (U) ὑπὸ τὰς ὡς ἄνω συνθήκας, ἂν ὁ λόγος τῶν εἰδικῶν θερμοτήτων του εἶναι $\gamma=1,42$.

Λύσις: $U=2000 \text{ Kg}^* \cdot m$.

478. Εἰς αὐθαίρετον σύστημα διαστάσεων δίδονται ὡς θεμελιώδεις αἱ διαστάσεις τῆς θερμότητος $[Q]=q$, τοῦ μηχανικοῦ ἰσοδυναμοῦ τῆς θερμότητος $[\eta]=\eta$, τῆς δυνάμεως $[F]=f$ καὶ τοῦ χρόνου $[t]=t$.

Ζητεῖται: Ποῖαι εἶναι αἱ διαστάσεις τοῦ ἔργου $[W]$, τοῦ διαστήματος $[S]$, τῆς ταχύτητος $[v]$ καὶ τῆς ἐπιταχύνσεως $[\gamma]$.

Λύσις: $[W]=q \cdot \eta$, $[S]=q \cdot \eta \cdot f^{-1}$, $[v]=q \cdot \eta \cdot f^{-1} \cdot t^{-1}$, $[\gamma]=q \cdot \eta \cdot f^{-1} \cdot t^{-2}$.

479. Εἰς ἀνθαίρετον σύστημα διαστάσεων δίδονται ὡς θεμελιώδεις αἱ διαστάσεις τῆς δράσεως $[D]=d$, τοῦ χρόνου $[t]=t$ καὶ τοῦ μηχανικοῦ ἰσοδυναμίου τῆς θερμότητος $[\eta]=\eta$.

Ζητεῖται: Ποῖαι εἶναι αἱ διαστάσεις τῆς θερμότητος $[Q]$, καὶ τοῦ ἔργου $[W]$.

Λύσις: $[W]=d \cdot t^{-1}$, $[Q]=d \cdot t^{-1} \cdot \eta^{-1}$.

480. Ἀέριον σῶμα, μάζης $m=5$ gr ἐγκλείεται ἐντὸς κυλίνδρου ὄγκου $V=5$ lit ὑπὸ πίεσιν $P=1$ Kg*/cm καὶ θερμοκρασίαν $t=127^\circ\text{C}$.

Ζητεῖται: Ποῖον εἶναι τὸ μοριακὸν βάρους (μ) τοῦ αἰρίου ἂν ἡ σταθερὰ τῶν αἰρίων εἶναι $R=0,82$ Kg*·m/grad.

Λύσις: $\mu=32,8$.

V. ΑΚΟΥΣΤΙΚΗ

481. Δίδεται σίδηρος, έχων μέτρον ελαστικότητας $E=16000$ Kg^*/mm^2 καὶ πυκνότητα $d=7,8$ gr/cm^3 .

Ζητεῖται: Ποία θὰ εἶναι ἡ ἐντὸς τούτου ταχύτης τοῦ ἤχου (v).

Λύσις: Ἐκ τοῦ τύπου τοῦ Newton ἔχομεν :

$$v = \sqrt{\frac{E}{d}}$$

$$v = \sqrt{\frac{16000}{7,8}} \sqrt{\frac{\text{Kg}^* \cdot \text{cm}^3}{\text{mm}^2 \cdot \text{gr}}}$$

$$v = \sqrt{\frac{16.981 \cdot 10^8}{7,8}} \sqrt{\frac{\text{cm}^2}{\text{sec}^2}}$$

$$v = \sqrt{\frac{16.981 \cdot 10^4}{7,8}} \sqrt{\frac{\text{m}^2}{\text{sec}^2}}$$

$v = 4487 \frac{\text{m}}{\text{sec}}$
--

482. Δίδεται ἡ ταχύτης τοῦ ἤχου ἐντὸς στερεοῦ ἴση μὲ $v = 1100$ m/sec .

Ζητεῖται: Ποῖον εἶναι τὸ μέτρον ελαστικότητας (E) τοῦ στερεοῦ, ἂν ἡ πυκνότης του εἶναι $d=6,2$ gr/cm^3 .

Λύσις: Λύοντες τὸν τύπον τοῦ Newton ὡς πρὸς τὸ E ἔχομεν :

$$E = d \cdot v^2$$

$$E = 6,2 \cdot 1100^2 \frac{\text{gr} \cdot \text{m}^2}{\text{cm}^3 \cdot \text{sec}^2}$$

$$E = 6,2 \cdot 121 \cdot 10^6 \frac{\text{dynes}}{\text{cm}^2}$$

$E = 7647 \text{ Kg}^*/\text{mm}^2$

483. Δίδεται ἡ ταχύτης τοῦ ἤχου ἐντὸς σιδήρου, εἰς θερμοκρασίαν $t_1=0^\circ\text{C}$ ἴση μὲ $v=5000$ m/sec.

Ζητεῖται: Πόση θὰ εἶναι ἡ ταχύτης ἐντὸς τοῦ σιδήρου (v_2) εἰς θερμοκρασίαν $t_2=100^\circ\text{C}$, ὑποτιθεμένου ὅτι δὲν μεταβάλλεται ἡ ἐλαστικότης τοῦ μετάλλου μὲ τὴν θερμοκρασίαν, ἂν ὁ γραμμικὸς συντελεστὴς διαστολῆς τοῦ σιδήρου εἶναι $\lambda=0,000012$ grad⁻¹.

Λύσις: Ἐστω d_1 ἡ πυκνότης τοῦ σιδήρου εἰς θερμοκρασίαν t_1 , ἔχομεν τότε

$$v_1 = \sqrt{\frac{E}{d_1}} \quad (1)$$

ἀντιστοίχως ἔστω d_2 ἡ πυκνότης εἰς θερμοκρασίαν t_2 , ὅπου εἶναι

$$d_2 = \frac{d_1}{(1 + \lambda t)} \quad (2)$$

θὰ εἶναι τότε:

$$v_2 = \sqrt{\frac{E}{d_2}}$$

ἤτοι

$$v_2 = \sqrt{\frac{E(1 + \lambda t)}{d_1}} \quad (3)$$

Διαιροῦντες τὰς (1) καὶ (3) κατὰ μέλη εὐρίσκομεν:

$$\frac{v_1}{v_2} = \sqrt{\frac{E d_1}{d_1 E (1 + \lambda t)}}$$

ὁπότε ἔχομεν:

$$v_2 = v_1 \sqrt{1 + \lambda t}$$

$$v_2 = v_1 \sqrt{1 + 3\lambda (t_2 - t_1)}$$

$$v_2 = 5008,5 \frac{\text{m}}{\text{sec}}$$

484. Ἐντὸς ἀτμοσφαιρικοῦ ἀέρος, πυκνότητος $d=0,0012$ gr/cm³, ὁ ἤχος παρουσιάζει ταχύτητα διαδόσεως $v=340$ m/sec.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ πίεσις τοῦ ἀέρος (P), ἂν ὁ λόγος τῶν εἰδικῶν θερμοτήτων του εἶναι $\gamma=1,41$.

Λύσις: Ἐκ τοῦ τύπου τοῦ Laplace

$$v = \sqrt{\frac{P \cdot \gamma}{d}}$$

λύοντες, ὡς πρὸς P εὐρίσκομεν :

$$P = \frac{dv^2}{\gamma}$$

$$P = \frac{0,0012,340^2}{1,41} \frac{\text{gr} \cdot \text{m}^2}{\text{cm}^3 \cdot \text{sec}^2}$$

$$P = \frac{0,0012,340^2 \cdot 10^4}{1,41} \frac{\text{dynes}}{\text{cm}^2}$$

$$P = \frac{0,0012,340^2 \cdot 10^4}{1,41 \cdot 981 \cdot 10^3} \frac{\text{Kg}^*}{\text{cm}^2}$$

$$\boxed{P = 1,002 \text{ Kg}^*/\text{cm}^2}$$

485. Ἐντὸς ἀερίου ὑπὸ πίεσιν τινὰ ἀρχικὴν (P_1) ὁ ἦχος παρουσιάζει ταχύτητα $v_1 = 500$ m/sec.

Ζητεῖται: Ποία θὰ εἶναι ἡ ταχύτης (v_2) ἂν ἡ θερμοκρασία τοῦ ἀερίου αὐξηθῇ κατὰ $t = 163,8$ grad ὑπὸ σταθερὸν ὄγκον, ὑποτιθεμένου τοῦ γ σταθεροῦ.

Λύσις: Ἡ ὑπὸ σταθερὸν ὄγκον πίεσις (P_2), ἡ ἀντιστοιχοῦσα εἰς τὴν αὐξῆσιν t θὰ εἶναι, ὡς ἐκ τοῦ Νόμου τοῦ Gay Lussac :

$$P_2 = P_1 \left(1 + \frac{t}{273} \right)$$

ὁπότε ὁ τύπος τοῦ Laplace, διὰ τὰς δύο πιέσεις γίνεται ἀντιστοίχως :

$$v_1 = \sqrt{\frac{P_1 \cdot \gamma}{d}} \quad (1)$$

$$v_2 = \sqrt{\frac{P_1 (1 + t/273) \gamma}{d}} \quad (2)$$

ἐφ' ὅσον, μὴ αὐξανόμενου τοῦ ὄγκου, παραμένει ἡ πυκνότης (d) σταθερά.

Διαιροῦντες, ἐν συνεχείᾳ, τὰς (1) καὶ (2) κατὰ μέλη ἔχομεν :

$$\frac{v_1}{v_2} = \sqrt{\frac{1}{1 + t/273}}$$

ἐξ οὗ :

$$v_1 = v_2 \sqrt{1 + t/273}$$

$$\boxed{v_2 = 633,6 \text{ m/sec}}$$

486. Ἡ ταχύτης τοῦ ἤχου εἶναι $v_1 = 340$ m/sec, ἐντὸς ἀέρος ὑπὸ θερμοκρασίαν $t_1 = 0^\circ\text{C}$.

Ζητείται: Ποία θὰ εἶναι ἡ ταχύτης τοῦ ἤχου (v_2) ἐντὸς τῆς αὐτῆς ποσότητος ἀέρος ἐὰν μεταβληθῇ ἡ θερμοκρασία καὶ γίνη $t_2=60^\circ\text{C}$.

Λύσις: Ὁ συνδέων τὰ στοιχεῖα τῶν δύο καταστάσεων, μιᾶς καὶ τῆς αὐτῆς ποσότητος ἀερίου, τύπος τῶν τελείων ἀερίων, ἔχει μορφήν

$$\frac{P_1 V_1}{P_2 V_2} = \frac{T_1}{T_2}$$

διὰ τὴν ὡς ἄνω μεταβολήν, ὁπότε ἡ πίεσις P_2 ἔχει τιμὴν

$$P_2 = \frac{P_1 V_1 (t_2 + 273)}{V_2 (t_1 + 273)} \quad (1)$$

Ἐκ τοῦ νόμου τοῦ Laplace ἔχομεν, ὁμοίως, διὰ τὰς δύο καταστάσεις ἀντιστοίχως τὰς σχέσεις:

$$v_1 = \sqrt{\frac{P_1 \gamma}{d_1}}, \quad v_1 = \sqrt{\frac{P_1 V_1 \gamma}{m}} \quad (2)$$

$$v_2 = \sqrt{\frac{P_2 \gamma}{d_2}}, \quad v_2 = \sqrt{\frac{P_2 V_2 \gamma}{m}} \quad (3)$$

ὁπότε διαιροῦντες κατὰ μέλη τὰς τελικὰς μορφὰς τῶν (2) καὶ (3) εὐρίσκομεν:

$$\frac{v_1}{v_2} = \sqrt{\frac{P_1 V_1}{P_2 V_2}}$$

ἦτοι τὴν σχέσηιν:

$$v_2 = v_1 \sqrt{\frac{P_2 V_2}{P_1 V_1}}$$

ἐκ τῆς ὁποίας, ἀντικαθιστῶντες τὴν τιμὴν τῆς P_2 ἐκ τῆς (1), εὐρίσκομεν τελικῶς:

$$v_2 = v_1 \sqrt{\frac{t_2 + 273}{t_1 + 273}}$$

$$v_2 = 340 \sqrt{\frac{333}{273}} \frac{\text{m}}{\text{sec}}$$

$$v_2 = 375,36 \frac{\text{m}}{\text{sec}}$$

487. Παρατηρητής, ἰστάμενος εἰς τὸ χεῖλος φρεάτος, ἀφίνει νὰ πέσῃ ἐντὸς αὐτοῦ λίθον ($g=10 \text{ m/sec}^2$) καὶ ἀκούει τὸν κρότον ἐντὸς τοῦ πυθμένου μετὰ πάροdon χρόνου $t=6 \text{ sec}$.

Ζητείται: Ποῖον εἶναι τὸ βάθος (h) τοῦ φρέατος, ἂν ἡ ταχύτης τοῦ ἤχου εἶναι $v=340$ m/sec.

Λύσις: Ἐστω t_1 ὁ ἀπαιτούμενος διὰ τὴν πτώσιν τῆς λίθου χρόνος. Οὗτος θὰ εἶναι, προφανῶς, ὡς ἐκ τῆς ἐπιταχυνομένης κινήσεως :

$$t_1 = \sqrt{\frac{2h}{g}} \quad (1)$$

Ἐστω, ἐν συνεχείᾳ, t_2 ὁ ἀπαιτούμενος ὑπὸ τοῦ ἤχου χρόνος διὰ νὰ φθάσῃ οὗτος ἐκ τοῦ πυθμένος εἰς τὸ χεῖλος. Θὰ εἶναι

$$t_2 = \frac{h}{v} \quad (2)$$

ὡς ἐκ τῆς ὁμαλῆς κινήσεως τοῦ ἤχου.

Ἐκ τῶν (1) καὶ (2) εὐρίσκομεν τότε :

$$\sqrt{\frac{2h}{g}} + \frac{h}{v} = t$$

ἤτοι :

$$gh^2 - (2tgv + 2v^2)h + t^2gv^2 = 0$$

$$10h^2 - 156400h + 41616000 = 0$$

$$\boxed{h = 271 \text{ m}}$$

488. Δίδεται δίσκος σειρήνος τοῦ Seebeck, φέρων εἰς ἀπόστασιν $R=80$ cm ἀπὸ τοῦ κέντρου του, ὅπας ἐν συνόλῳ $n=24$ περιφερειακῶς διατεταγμένους καὶ παράγων ἤχον συχνότητος $N=480$ sec⁻¹.

Ζητείται: Ποία πρέπει νὰ εἶναι ἡ γραμμικὴ ταχύτης τῶν ὀπῶν (v) διὰ τὴν παραγωγὴν τοῦ ὡς ἄνω ἤχου.

Λύσις: Ἐστω n_0 ἡ συχνότης περιστροφῆς τοῦ δίσκου. Αὕτη θὰ συνδέεται ἀφ' ἑνὸς μὲν μὲ τὰ λοιπὰ στοιχεῖά του διὰ τοῦ τύπου

$$v = 2\pi R n_0 \quad (1)$$

ἀφ' ἑτέρου δὲ μὲ τὴν συχνότητα N καὶ τὸν ἀριθμὸν τῶν ὀπῶν διὰ τοῦ τύπου

$$N = n \cdot n_0 \quad (2)$$

ὁπότε λύοντες τὰς (1) καὶ (2) ὡς πρὸς n_0 καὶ ἔξισοῦντες τὰ δευτέρα μέλη τῶν προκύπτουσῶν σχέσεων ἔχομεν :

$$\frac{v}{2\pi R} = \frac{N}{n}$$

καί :

$$v = \frac{2\pi RN}{n}$$

$$v = \frac{6,28 \cdot 80 \cdot 480}{24} \frac{\text{cm}}{\text{sec}}$$

$$v = 100,48 \text{ m/sec}$$

489. Δίδεται ήχος συχνότητας $N=680 \text{ sec}^{-1}$, διαδιδόμενος έντός του αέρος με ταχύτητα $v=340 \text{ m/sec}$.

Ζητείται: Είς ποίαν απόστασιν (S) θά μεταδοθῆ έντός χρόνου (t) αντίστοιχοῦντος πρὸς ἕξ παλμικὰς κινήσεις πλήρεις.

Λύσις: Ἐστω T ἡ περίοδος τοῦ ήχου, ὁ χρόνος t θά εἶναι προφανῶς :

$$t = 6T$$

ὁπότε τὸ διάστημα S θά εἶναι :

$$S = v \cdot t$$

$$S = 6vT \quad (1)$$

Ἡ περίοδος ὅμως T εἶναι $T=1/N$, ὁπότε ὁ τύπος (1) γίνεται :

$$S = \frac{6v}{N}$$

ἦτοι :

$$S = \frac{6 \cdot 340}{680} \frac{\text{m} \cdot \text{sec}}{\text{sec}}$$

$$S = 3 \text{ m}$$

490. Ἡχος ὠρισμένης συχνότητας (N) παρουσιάζει εἰς τὸν αέρα ταχύτητα διαδόσεως $v = 332 \text{ m/sec}$ καὶ μῆκος κύματος $\lambda = 2 \text{ m}$.

Ζητείται: Ποῖον μῆκος κύματος (λ') θά παρουσιάζῃ ὁ αὐτὸς ήχος έντός τοῦ ὕδατος ὅπου ἡ ταχύτης διαδόσεώς του εἶναι $v'=1464 \text{ m/sec}$.

Λύσις: Διὰ τὸν αέρα καὶ τὸ ὕδωρ ἔχομεν ἀντιστοίχως τοὺς δύο τύπους :

$$\lambda = \frac{v}{N}$$

καὶ

$$\lambda' = \frac{v'}{N}$$

τοὺς ὁποίους διαιροῦντες κατὰ μέλη εὐρίσκομεν :

$$\frac{\lambda}{\lambda'} = \frac{v}{v'}$$

ὁπότε εἶναι :

$$\lambda' = \frac{\lambda \cdot v'}{v}$$

$$\boxed{\lambda' = 8,83 \text{ m}}$$

491. Ἡχητικὴ πηγὴ, παράγουσα ἤχον περιόδου $T_0 = 0,0025$ sec κινεῖται πλησιάζουσα παρατηρητὴν, μὲ σχετικὴν ὡς πρὸς τοῦτον ταχύτητα $u = 100$ m/sec.

Ζητεῖται: Ποία θὰ εἶναι ἡ περίοδος (T) ὑπὸ τὴν ὁποίαν ὁ παρατηρητὴς θ' ἀκούσῃ τὸν ἤχον, ἂν οὗτος ἔχῃ ταχύτητα διαδόσεως $v = 340$ m/sec.

Λύσις: Ἐὰν ἡ ἡχητικὴ πηγὴ ὑποτεθῇ ἀκίνητος, τότε ὁ ἤχος ἐντὸς χρόνου T_0 θὰ διανύσῃ διάστημα (λ_0) τιμῆς :

$$\lambda_0 = v \cdot T_0 \quad (1)$$

Ταυτοχρόνως ὅμως ἡ πηγὴ ἐντὸς τοῦ αὐτοῦ χρόνου θὰ πλησιάσῃ τὸν παρατηρητὴν κατὰ διάστημα

$$S = u \cdot T_0 \quad (2)$$

ὁπότε θ' ἀπέχῃ τούτου κατὰ διάστημα λ τιμῆς :

$$\lambda = \lambda_0 - S$$

ἦτοι, ἐκ τῶν (1) καὶ (2) :

$$\lambda = vT_0 - uT_0$$

$$\lambda = T_0 (v - u) \quad (3)$$

Τὸ διάστημα ὅμως τοῦτο (λ) θὰ εἶναι τὸ φαινομενικῶς ὑπὸ τοῦ ἤχου διανυθὲν ὡς πρὸς τὸν παρατηρητὴν ἐντὸς χρόνου T_0 , θὰ εἶναι δηλαδὴ, διὰ τὸν παρατηρητὴν φαινομενικὸν μῆκος κύματος καὶ θὰ ἔχῃ ὡς ἐκ τούτου φαινομενικὴν περίοδον T συμφάνως πρὸς τὸν τύπον

$$\lambda = v \cdot T$$

ὅστις, ὡς ἐκ τῆς (3), γίνεται :

$$T_0 (v - u) = vT$$

ὁπότε εὐρίσκομεν τὸν τύπον

$$T = \frac{T_0 (v - u)}{v} \quad (4)$$

καλούμενον τύπον τοῦ Doppler, ἐξ οὗ τελικῶς :

$$T = \frac{0,0025 (340-100)}{340} \frac{\text{sec. m. sec}}{\text{sec. m}}$$

$$T = 0,0017 \text{ sec}$$

492. Ἀεροπλάνον κινεῖται ὡς πρὸς στόχον μὲ ταχύτητα παράγον ἤχον, ὑπὸ τῶν κινητήρων του, συχνότητος $N_0 = 800 \text{ sec}^{-1}$, ἐντὸς τοῦ ἀέρος ὅπου ἡ ταχύτης τοῦ ἤχου εἶναι $v = 332 \text{ m/sec}$.

Ζητεῖται : Ποίαν ταχύτητα (u) πρέπει νὰ ἔχη τὸ ἀεροπλάνον ἵνα μὴ γίνεταί ἀκουστὸς ὁ ἤχος του, δεδομένου ὅτι ἡ μεγίστη ἀκουστὴ συχνότης, διὰ τὸν εἰς τὸν στόχον εὐρισκόμενον παρατηρητὴν, εἶναι $N = 30000 \text{ sec}^{-1}$.

Λύσις : Διὰ νὰ μὴ γίνῃ ἀκουστὸς ὁ ἤχος πρέπει νὰ παρουσιάξῃ ὡς πρὸς τὸν παρατηρητὴν συχνότητα τοῦλάχιστον $N = 30000 \text{ sec}^{-1}$.

Πρὸς τοῦτο, λαμβάνοντες τὸν τύπον τοῦ Doppler (τὸν (4) τῆς ἀσκ. 491), καὶ ἀντικαθιστῶντες τὰ T_0 καὶ T ἔχομεν :

$$N = \frac{N_0 \cdot v}{v - u} \quad (1)$$

ὁπότε, λύοντες ὡς πρὸς u εὐρίσκομεν :

$$u = \frac{v (N - N_0)}{N}$$

$$u = \frac{332 (30000 - 800)}{30000} \frac{\text{m}}{\text{sec}}$$

$$u = 323,15 \text{ m/sec}$$

493. Σιδηρόδρομος, παράγον ἤχον διὰ τῆς σειρῆνος του γνωστῆς συχνότητος $N_0 = 800 \text{ sec}^{-1}$, κινεῖται μακρὰν τοῦ σταθμοῦ, ὁπότε ὁ ἤχος του φαίνεται, διὰ τοὺς ἐν τῷ σταθμῷ, ὡς ἔχων συχνότητα $N = 700 \text{ sec}^{-1}$.

Ζητεῖται : Μὲ ποίαν ταχύτητα κινεῖται ὁ σιδηρόδρομος (u) ὡς πρὸς τὸν σταθμὸν, πλησιάζων ἢ ἀπομακρυνόμενος τούτου, δεδομένης τῆς ταχύτητος διαδόσεως τοῦ ἤχου εἰς τὸν ἀέρα $v = 340 \text{ m/sec}$.

Λύσις : Λαμβάνοντες τὸν συνδέοντα τὰς συχνότητας τύπον τοῦ Doppler ((1) τῆς ἀσκ. 492) :

$$N = \frac{N_0 \cdot v}{v - u}$$

λύοντες ως προς u

$$u = \frac{v(N - N_0)}{N} \quad (1)$$

και αντικαθιστώντες εύρισκομεν :

$$u = -153 \text{ Km/h}$$

όποτε εκ τῆς ἀρνητικῆς τιμῆς τῆς ταχύτητος u συμπεραίνομεν ὅτι αὕτη εἶναι ἀντίθετος πρὸς τὴν v , ἥτοι ὅτι ὁ σιδηρόδρομος ἀπομακρύνεται τοῦ σταθμοῦ μὲ 153 χιλιόμετρα καθ' ὥραν.

494. Δίδεται ἡ ταχύτης διαδόσεως τοῦ ἤχου εἰς τὸν ἀέρα $v = 300 \text{ m/sec}$.

Ζητεῖται : Μὲ ποίαν ταχύτητα πρέπει νὰ κινῆται ἀεροπλάνον ὡς πρὸς παρατηρητὴν ἀκίνητον, ὥστε ἡ συχνότης τοῦ ἤχου τῶν κινητῶν του $N_0 = 1000 \text{ sec}^{-1}$ νὰ φθάσῃ ὡς ὑπέρηχος συχνότης $N = 120000 \text{ sec}^{-1}$.

Λύσις : Ἐκ τοῦ τύπου (1) τῆς προηγουμένης ἀσκήσεως

$$u = \frac{v(N - N_0)}{N}$$

εύρισκομεν

$$u = \frac{340(120000 - 1000)}{120000} \frac{\text{m}}{\text{sec}}$$

$$u = 404,6 \frac{\text{Km}}{\text{h}}$$

495. Μεταλλικὴ χορδὴ, τεινομένη διὰ δυνάμεως $F = 30 \text{ Kg}^*$ παράγει ἤχον μήκους κύματος, εἰς τὸν ἀέρα, $\lambda = 0,5 \text{ m}$.

Ζητεῖται : Ποίας συχνότητος (N') θὰ εἶναι ὁ ὑπὸ τῆς αὐτῆς χορδῆς παραγόμενος ἤχος ὑπὸ τάσιν $F' = 120 \text{ Kg}^*$, ἂν ἡ ταχύτης τοῦ ἤχου εἰς τὸν ἀέρα εἶναι $v = 340 \text{ m/sec}$.

Λύσις : Ἐστω N ἡ συχνότης τοῦ ἔχοντος μῆκος κύματος λ ἤχου. Αὕτη προφανῶς θὰ εἶναι :

$$N = \frac{1}{2lr} \sqrt{\frac{F}{\pi \cdot d}} \quad (1)$$

Ἐφ' ἑτέρου ὅμως ἡ συχνότης N' θὰ εἶναι :

$$N' = \frac{1}{2lr} \sqrt{\frac{F'}{\pi \cdot d}} \quad (2)$$

ὅποτε ἐκ τῶν (1) καὶ (2) εὐρίσκομεν τὴν σχέσιν

$$\frac{N}{N'} = \sqrt{\frac{F}{F'}}$$

ἥτις ἐκ τῆς τιμῆς $N = v/\lambda$ γίνεται :

$$\frac{v}{N'\lambda} = \sqrt{\frac{F}{F'}}$$

ὅποτε λύοντες ὡς πρὸς N' εὐρίσκομεν :

$$N' = \frac{v}{\lambda} \sqrt{\frac{F'}{F}}$$

$$N' = \frac{340}{0,5} \sqrt{\frac{120}{30}}$$

$$N' = 1360 \text{ sec}^{-1}$$

496. Δίδεται ἀνοικτὸς ἠχητικὸς σωλὴν μήκους $\Lambda = 2 \text{ m}$ διεγερόμενος διὰ ρεύματος ἀέρος ἐντὸς τοῦ ὁποίου ἡ ταχύτης τοῦ ἤχου εἶναι $v = 332 \text{ m/sec}$.

Ζητεῖται: Ποία θὰ εἶναι ἡ συχνότης (N) τοῦ παραγομένου θεμελειώδους τόνου.

Λύσις: Ἐκ τοῦ τύπου

$$N = \frac{v}{2\Lambda}$$

εὐρίσκομεν :

$$N = \frac{332}{2 \cdot 2} \frac{\text{m}}{\text{sec} \cdot \text{m}}$$

$$N = 83 \text{ sec}^{-1}$$

497. Ὁ ὑπὸ ἠχητικοῦ ἀνοικτοῦ σωλῆνος παραγόμενος θεμελειώδης ἤχος, ἀκρυσόμενος διὰ τοῦ ἀέρος ἔχει συχνότητα $N = 170 \text{ sec}^{-1}$, ἀκούμενος δὲ μέσῳ τοῦ μετάλλου τοῦ σωλῆνος ἔχει συχνότητα $N' = 2250 \text{ sec}^{-1}$.

Ζητεῖται: Ποῖον εἶναι τὸ μήκος τοῦ σωλῆνος (Λ) καὶ ποία ἡ ταχύτης διαδόσεως τοῦ ἤχου ἐντὸς τοῦ ἀέρος (v) καὶ ποία ἐντὸς τοῦ μετάλλου (v'), ἂν αἱ δύο ταχύτητες ἔχουν λόγον $v'/v = 15$.

Λύσις: Ἐκ τῶν τριῶν σχέσεων

$$N = \frac{v}{2\Lambda}$$

$$N' = \frac{v'}{2\Lambda}$$

$$\frac{v'}{v} = 15$$

ἀποτελουσῶν σύστημα εὐρίσκομεν τὰς τιμὰς τῶν τριῶν ἀγνώστων v , v' καὶ Λ , αἵτινες εἶναι :

$v = 340 \text{ m/sec}$ $v' = 5100 \text{ m/sec}$ $\Lambda = 1 \text{ m}$

498. Δίδεται χορδὴ γραμμικῆς πυκνότητος $\mu = 5 \text{ gr/m}$, ἣτις τεινομένη ὑπὸ δυνάμεως $F = 20 \text{ Kg}^*$ παρουσιάζει συχνότητα $N = 56 \text{ sec}^{-1}$.

Ζητεῖται: Ποῖον εἶναι τὸ μῆκος τῆς (λ).

Λύσις: Ἐκ τοῦ τύπου τῶν χορδῶν

$$N = \frac{1}{2\lambda} \sqrt{\frac{F}{\mu}}$$

ἔχομεν :

$$\lambda = \frac{1}{2N} \sqrt{\frac{F}{\mu}}$$

$$\lambda = \frac{1}{2 \cdot 56} \sqrt{\frac{20}{5}} \frac{1}{\text{sec}^{-1}} \sqrt{\frac{\text{Kg}^* \cdot \text{m}}{\text{gr}}}$$

$$\lambda = \frac{1}{2 \cdot 56} \sqrt{\frac{20 \cdot 10^3 \cdot 981 \cdot 10^2}{5}} \text{ sec} \sqrt{\frac{\text{gr} \cdot \text{cm} \cdot \text{cm}}{\text{sec}^2 \cdot \text{gr}}}$$

$$\lambda = \frac{1}{2 \cdot 56} \sqrt{\frac{20 \cdot 981 \cdot 10^5}{5}} \text{ cm}$$

$\lambda = 176,86 \text{ cm}$

499. Παρατηρητὴς ἀπέχει ἕξ ἐνὸς τοίχου ἀνακλῶντος τὸν ἦχον κατ' ἀπόστασιν τινα ὁρισμένην S . Μεταξὺ τοῦ παρατηρητοῦ καὶ τοῦ τοίχου καὶ ἐπὶ τῆς αὐτῆς καθέτου πρὸς τὸν τοῖχον ὀριζοντίας εὐθείας ὑπάρχει ἠχητικὴ πηγὴ.

Ζητεῖται: Ποῖα εἶναι ἡ ἀπόστασις τῆς πηγῆς ἀπὸ τὸν τοῖχον (x) ἂν ὁ παρατηρητὴς ἀκούει δύο ἦχους (ἀπ' εὐθείας καὶ ἕξ ἀνακλάσεως) εἰς διαφορὰν χρόνου $\theta = 2 \text{ sec}$, ἂν ἡ ταχύτης τοῦ ἦχου εἶναι $v = 332 \text{ m/sec}$.

Λύσις: Ὁ ἀπ' εὐθείας ἤχος φθάνων εἰς τὸν παρατηρητὴν θὰ διανύσῃ διάστημα $(S-x)$ εἰς χρόνον ἔστω t_1 , ὅποτε θὰ ἰσχύῃ ἡ σχέσηις

$$S - x = vt_1 \quad (1)$$

Ἀντιστοίχως ὁ ἐξ ἀνακλάσεως ἤχος διανύη διάστημα $(S+x)$ εἰς χρόνον ἔστω t_2 , ὅποτε ἔχομεν :

$$S + x = vt_2 \quad (2)$$

Ἀφαιροῦντες κατὰ μέλη τὴν (1) ἀπὸ τὴν (2) εὐρίσκομεν τότε τὴν σχέσιν :

$$2x = vt_2 - vt_1$$

ἔξ ἧς εἶναι :

$$x = \frac{v(t_2 - t_1)}{2}$$

ὅποτε θέτοντες θ ὅπου $(t_2 - t_1)$ ἔχομεν τελικῶς :

$$x = \frac{v\theta}{2}$$

$$x = \frac{332.2}{2} \frac{\text{m. sec}}{\text{sec}}$$

$$x = 332 \text{ m}$$

500. Τὸ ἄκρον μακροῦ μεταλλικοῦ σύρματος μήκους $l = 1000 \text{ m}$ κρούεται διὰ σφύρας, ὅποτε ὁ ἤχος φθάνει εἰς παρατηρητὴν εὐρισκόμενον εἰς τὸ ἄλλον ἄκρον εἰς διαφορὰν χρόνου $\theta = 2,8 \text{ sec}$, ἀπ' εὐθείας μέσῳ τοῦ σύρματος καὶ μέσῳ τοῦ ἀέρος.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ ταχύτης τοῦ ἤχου ἐντὸς τοῦ μετάλλου (v) ἂν ἐντὸς τοῦ ἀέρος εἶναι $v = 333 \text{ m/sec}$.

Λύσις: Ἐστω t ὁ χρόνος τῆς διελεύσεως τοῦ ἤχου διὰ τοῦ σύρματος καὶ t_0 διὰ τοῦ ἀέρος. Ἐχομεν τότε προφανῶς τὰς σχέσεις

$$l = vt \quad (1)$$

$$l = v_0 t_0 \quad (2)$$

$$\theta = t - t_0 \quad (3)$$

αἵτινες ἀποτελοῦν σύστημα τριῶν ἐξισώσεων μὲ τρεῖς ἀγνώστους (v, t, t_0), ἐξ οὗ, λύοντες, εὐρίσκομεν τὸν ἀγνώστον v :

$$v = 5000 \text{ m/sec}$$

ΑΣΚΗΣΕΙΣ ΠΡΟΣ ΛΥΣΙΝ

501. Δίδεται ἡ ταχύτης τοῦ ἤχου εἰς τὸν ἀέρα εἰς θερμοκρασίαν $t_0=0^\circ\text{C}$ ἴση μὲ $v_0=330,6$ m/sec.

Ζητεῖται : Ποία θὰ εἶναι ἡ ταχύτης του (v) ὅταν ἡ θερμοκρασία γίνῃ $t=30^\circ\text{C}$.

Λύσις : $v=348,45$ m/sec.

502. Δίδεται ἡ ταχύτης τοῦ ἤχου εἰς τὸν ἀέρα εἰς θερμοκρασίαν $t_0=0^\circ\text{C}$ ἴση μὲ $v_0=330,6$ m/sec.

Ζητεῖται : Εἰς ποίαν θερμοκρασίαν (t) ἡ ταχύτης του θὰ εἶναι $v=336$ m/sec.

Λύσις : $t=8,95^\circ\text{C}$.

503. Ὁ ἤχος πυροδοτήσεως διανύει τὴν ἀπόστασιν (S) μεταξὺ τοῦ πυροβόλου καὶ παρατηρητοῦ τινος εἰς χρόνον $t=20$ sec, ἐντὸς ἀέρος θερμοκρασίας $\theta=22^\circ\text{C}$.

Ζητεῖται : Ποία εἶναι ἡ ἀπόστασις αὕτη (S) ἂν ἡ ταχύτης τοῦ ἤχου εἰς τὸν ἀέρα εἶναι $v_0=330,6$ m/sec ὑπὸ θερμοκρασίαν $\theta_0=0^\circ\text{C}$.

Λύσις : $S=6869,9$ m.

504. Ἡ ταχύτης τοῦ ἤχου εἰς τὸν ἀέρα ὑπὸ θερμοκρασίαν τινα εἶναι $v_1=340$ m/sec.

Ζητεῖται : Ποία θὰ εἶναι ἡ ταχύτης του (v_2) ἐντὸς ὕδρου γόνου, ὑπὸ τὴν αὐτὴν πίεσιν καὶ θερμοκρασίαν, ἂν ἡ σχετικὴ ὡς πρὸς τὸν ἀέρα πυκνότης τούτου εἶναι $d=0,069$.

Λύσις : $v_2=1297,7$ m/sec.

505. Βραχὺς ἤχος παραγόμενος ὑπὸ παρατηρητοῦ πρὸ ἑνὸς τοίχου γίνεται ἐκ δευτέρου ἀκουστὸς μετὰ παρέλευσιν χρόνον $t=1,5$ sec.

Ζητεῖται : Ποία εἶναι ἡ ἀπόστασις (S) τοῦ τοίχου ἀπὸ τὸν παρατηρητήν, ἂν ἡ ταχύτης τοῦ ἤχου εἶναι $v=340$ m/sec.

Λύσις : $S=255$ m.

506. Δίδεται ἡ ταχύτης τοῦ ἤχου ἐντὸς ὕδατος ἴση μὲ $v=1435$ m/sec.

Ζητεῖται : Ποῖον εἶναι τὸ μῆκος κύματος (λ) ἤχου διαδιδόμενου διὰ τοῦ ὕδατος μὲ συχνότητα $N=40$ sec⁻¹.

Λύσις : $\lambda=35,875$ m.

507. Δίδεται σειρὴν τοῦ Seebeck, φέρουσα 24 ὀπὰς εἰς τὴν περιφέρειάν της καὶ περιστρεφόμενη μὲ περίοδον $T=1/1104$ sec.

Ζητείται: Ποία θα είναι η συχνότης (N) του παραγομένου ήχου.

Λύσις: $N=441,6 \text{ sec}^{-1}$.

508. Χαλκίνη χορδή τεινομένη δια δύναμews $F_1=20 \text{ Kg}^*$ πάλλεται με συχνότητα $N_1=920 \text{ sec}^{-1}$.

Ζητείται: Ποία θα είναι η συχνότης (N_2) τής χορδής όταν η τείνουσα δύναμις γίνη $F_2=25 \text{ Kg}^*$.

Λύσις: $N_2=1016,83 \text{ sec}^{-1}$.

509. Δίδεται μεταλλική χορδή πυκνότητος $d=7,8 \text{ gr/cm}^3$, μήκους $l=1 \text{ m}$ και διαμέτρου $\delta=1 \text{ mm}$.

Ζητείται: Ποία θα είναι η συχνότης (N) του παραγομένου υπό ταύτης θεμελιώδους ήχου, όταν η τείνουσα δύναμις είναι $F=42,54 \text{ Kg}^*$.

Λύσις: $N=130,5 \text{ sec}^{-1}$.

510. Η έντος του ύδατος ταχύτης του ήχου είναι $v=1461 \text{ m/sec}$ (εις θερμοκρασίαν $t=20^\circ\text{C}$ περίπου).

Ζητείται: Ποιον είναι το μέτρον ελαστικότητος του ύδατος (E) αν η πυκνότης του είναι $d=1 \text{ gr/cm}^3$.

Λύσις: $E=2,134 \cdot 10^{10} \text{ dynes/cm}^2$.

511. Ατμόπλοιο μήκους $l=120 \text{ m}$ ταξειδύει εις την επιφάνειαν τής θαλάσσης, όποτε ο ήχος τής έλικος συλλαμβάνεται εις την πρόωρην (υπό καταλλήλου δέκτου) ώσαν να προέρχεται από διεύθυνσιν σχηματίζουσαν γωνίαν $\varphi=45^\circ$ με τον όρίζοντα.

Ζητείται: Ποιον είναι το βάθος τής θαλάσσης (x) μη ύπολογιζομένης τής ταχύτητος του πλοίου.

Λύσις: $x=60 \text{ m}$.

512. Μεταλλική χορδή, τεινομένη μεταξύ δύο άκρων και παλλομένη, παράγει ήχον συχνότητος περιλαμβανομένης μεταξύ $N_1=256 \text{ sec}^{-1}$ και $N_2=320 \text{ sec}^{-1}$, όποτε φαίνεται ακινητούσα όταν φωτίζεται με συχνότητα λάμψεων $n=90 \text{ sec}^{-1}$.

Ζητείται: Ποία είναι η συχνότης (N) τής χορδής.

Λύσις: $N=270$ ή 315 sec^{-1} .

513. Δίδεται μεταλλική χορδή παράγουσα ήχον συχνότητος $N=270 \text{ sec}^{-1}$, μήκους $l=50 \text{ cm}$ και γραμμικής πυκνότητος $\delta=0,00098 \text{ gr/cm}$.

Ζητείται: Ποία είναι η μάζα (M) τής τεινούσης δύναμews, αν η επιτάχυνσις τής βαρύτητος είναι $g=9,8 \text{ m/sec}^2$.

Λύσις: $M=729 \text{ gr}$.

514. Δίδεται λεπτή σιδηρά χορδή μήκους $l=50 \text{ cm}$, τομής $\sigma=0,5 \text{ mm}^2$, πυκνότητος $d=7,7 \text{ gr/cm}^3$, τεινομένη από τόν έν

ἄκρον διὰ δυνάμεως (F) καὶ στερεωμένη κατὰ τὸ ἄλλον ἄκρον.

Ζητεῖται: Ποία πρέπει νὰ εἶναι ἡ τείνουσα δύναμις (F), ὥστε ὁ θεμελιώδης παραγόμενος ἦχος νὰ εἶναι m_1 , ($N_1=327 \text{ sec}^{-1}$).

Λύσις: $F=41,965 \text{ Kg}^*$.

515. Δίδεται θεμελιώδης ἦχος συχνότητος $N_0=175,56 \text{ sec}^{-1}$.

Ζητεῖται: Ποῖον εἶναι τὸ μῆκος κύματος (λ) τοῦ τρίτου ἀρμονικοῦ του εἰς τὸν ἀέρα, ἂν ἡ ταχύτης τοῦ ἤχου εἶναι $v=334,4 \text{ m/sec}$.

Λύσις: $\lambda=0,476 \text{ m}$.

516. Δύο ὅμοιοι ἀνοικτοὶ ἠχητικοὶ σωλῆνες περιέχουν, ὑπὸ τὴν αὐτὴν πίεσιν, ὁ μὲν εἰς ἀέρα εἰς θερμοκρασίαν $t_0=0^\circ\text{C}$ ὁ δ' ἕτερος ἀέρα εἰς θερμοκρασίαν $t_1=28^\circ\text{C}$.

Ζητεῖται: Ποῖον εἶναι τὸ διάστημα (N_1/N_0) τῶν δύο ἤχων, ἂν ὁ συντελεστὴς διαστολῆς τῶν ἀερίων εἶναι $\alpha=1/273 \text{ grad}^{-1}$.

Λύσις: $N_1/N_0=1,05$.

517. Δύο ἦχοι, συχνότητος ἀντιστοίχως $N_1=261 \text{ sec}^{-1}$ καὶ $N_2=274 \text{ sec}^{-1}$, παράγονται ταυτοχρόνως ὑπὸ δύο ἠχητικῶν σωλῆνων.

Ζητεῖται: Ποία θὰ εἶναι ἡ συχνότης (n) τῶν προκυπτόντων διακροτημάτων.

Λύσις: $n=13 \text{ sec}^{-1}$.

518. Δίδεται ἦχος μήκους κύματος, εἰς τὸν ἀέρα, $\lambda=20 \text{ m}$ διαδιδόμενος ὑπὸ ταχύτητα $v=340 \text{ m/sec}$.

Ζητεῖται: Πόση εἶναι ἡ ὑπὸ ἐκάστου quantum ἤχου μεταφερομένη ἐνέργεια (E), ἂν ἡ σταθερὰ τοῦ Planck ἔχη τιμὴν $h=6,6 \cdot 10^{-27} \text{ erg} \cdot \text{sec}$.

Λύσις: $E=112,2 \cdot 10^{-27} \text{ erg}$.

519. Ἡχητικὴ πηγὴ, παράγουσα ἦχον συχνότητος $N_1=800 \text{ sec}^{-1}$ ἀπομακρύνεται παρατηρητοῦ μὲ ταχύτητα μετατοπίσεως $u=65 \text{ m/sec}$.

Ζητεῖται: Ποία θὰ εἶναι ἡ συχνότης (N_2) ὑπὸ τὴν ὁποίαν θ' ἀντιλαμβάνεται τὸν ἦχον ὁ παρατηρητής, ἂν ἡ ταχύτης τοῦ ἤχου εἰς τὸν ἀέρα εἶναι $v=335 \text{ m/sec}$.

Λύσις: $N_2=670 \text{ sec}^{-1}$.

520. Ἡχος συχνότητος N ἀκούεται ὑπὸ παρατηρητοῦ μὲ συχνότητα N' εἴτε οὗτος πλησιάζει πρὸς τὴν πηγὴν μὲ ταχύτητα u εἴτε ἡ πηγὴ πρὸς τὸν παρατηρητὴν μὲ τὴν αὐτὴν ταχύτητα.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ ταχύτης αὐτῆ (u) ἂν ἡ ταχύτης τοῦ ἤχου εἰς τὸν ἀέρα εἶναι v .

Λύσις: $u=0$, $N'=N$.

VI. ΟΠΤΙΚΗ

521. Δίδεται η ταχύτης διαδόσεως του φωτός $c=3 \cdot 10^{10}$ cgs.
Ζητείται: Ποιον είναι το μήκος κύματος (λ) φωτεινής ακτινοβολίας συχνότητος $N=450 \cdot 10^{12}$ sec⁻¹.

Λύσις: Έκ του τύπου

$$\lambda = \frac{c}{N}$$

έχομεν :

$$\lambda = \frac{3 \cdot 10^{10}}{450 \cdot 10^{12}} \frac{\text{cm} \cdot \text{sec}^{-1}}{\text{sec}^{-1}}$$

$$\lambda = 6,6 \cdot 10^{-5} \text{ cm}$$

522. Δίδεται το μήκος κύματος φωτεινής ακτινοβολίας ίσον με $\lambda = 3600 \text{ \AA}$ και η τιμή της σταθεράς του Planck ίση με $h=6,6 \cdot 10^{-27}$ erg. sec.

Ζητείται: Ποία είναι η μάζα (m) εκάστου φωτονίου της ακτινοβολίας ταύτης, αν η ταχύτης του φωτός είναι $c=3 \cdot 10^{10}$ cm/sec.

Λύσις: Έκ των τύπων

$$m = \frac{hN}{c^2}$$

και

$$N = c/\lambda$$

αντικαθιστώντες εις τον πρώτον την τιμήν του N εκ του δευτέρου εύρισκομεν :

$$m = \frac{h}{c\lambda}$$

$$m = \frac{6,6 \cdot 10^{-27}}{3 \cdot 10^{10} \cdot 3600} \frac{\text{erg} \cdot \text{sec}}{\text{cm} \cdot \text{sec}^{-1} \cdot \text{\AA}}$$

$$m = \frac{6,6 \cdot 10^{-27}}{3 \cdot 10^{10} \cdot 36 \cdot 10^2 \cdot 10^{-8}} \frac{\text{erg} \cdot \text{sec}}{\text{cm} \cdot \text{sec}^{-1} \cdot \text{cm}}$$

$$m = \frac{6.6 \cdot 10^{-27}}{3.36 \cdot 10^4} \frac{\text{gr} \cdot \text{cm}^2 \cdot \text{sec}^{-2} \cdot \text{sec}}{\text{cm} \cdot \text{sec}^{-1} \cdot \text{cm}}$$

$$\boxed{m = 6,1 \cdot 10^{-33} \text{ gr}}$$

523. Διὰ τὴν φθάση τὸ φῶς ἀστέρος τινος εἰς τὴν Γῆν ἀπαιτεῖ χρόνον $t=2 \text{ y}$ (2 ἔτων).

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ ἀπόστασις τοῦ ἀστέρος (S) ἂν ἡ ταχύτης τοῦ φωτός εἶναι $c=3 \cdot 10^{10} \text{ cgs}$.

Λύσις: Ἐκ τοῦ τύπου

$$S = ct$$

εὐρίσκομεν :

$$S = 3 \cdot 10^{10} \cdot 2 \frac{\text{cm} \cdot \text{y}}{\text{sec}}$$

$$S = 3 \cdot 2 \cdot 12 \cdot 30 \cdot 24 \cdot 60 \cdot 60 \cdot 10^{10} \frac{\text{cm} \cdot \text{sec}}{\text{sec}}$$

$$S = 3 \cdot 2 \cdot 12 \cdot 3 \cdot 24 \cdot 6 \cdot 6 \cdot 10^{13} \text{ cm}$$

$$S = \frac{3 \cdot 2 \cdot 12 \cdot 3 \cdot 24 \cdot 6 \cdot 6 \cdot 10^{13}}{10^3 \cdot 10^3} \text{ Km}$$

$$\boxed{S = 186624 \cdot 10^6 \text{ Km}}$$

524. Δίδεται δίσκος συσκευῆς τοῦ Fizeau ἀκτίνος $R=1 \text{ m}$, φέρων ἀριθμὸν ὀδόντων $v=300$ εἰς τὴν περιφέρειάν του ὅστις χρησιμοποιεῖται διὰ τὴν μέτρησιν τῆς ταχύτητος τοῦ φωτός ($c=3 \cdot 10^{10} \text{ cm/sec}$) μεταξὺ δύο σταθμῶν ἀπεχόντων κατὰ ἀπόστασιν $S=15,7 \text{ Km}$.

Ζητεῖται: Ποία πρέπει νὰ εἶναι ἡ γραμμικὴ ταχύτης (v) τῆς περιφερείας τοῦ δίσκου.

Λύσις: Εἰς τὸν τύπον τοῦ Fizeau

$$c = 4SNv$$

ἀντικαθιστῶντες τὴν συχνότητα περιστροφῆς (N) διὰ τοῦ ἴσου τῆς ἐκ τοῦ τύπου τῆς κυκλικῆς κινήσεως

$$v = 2\pi RN$$

ἔχομεν τὸν τύπον

$$c = \frac{4SNv}{2\pi R}$$

Λύοντες ἀκολούθως τοῦτον ὡς πρὸς v εὐρίσκομεν :

$$v = \frac{\pi Rc}{2Sv}$$

όποτε είναι :

$$v = \frac{3,14 \cdot 1,3 \cdot 10^{10}}{2 \cdot 15,7 \cdot 300} \frac{\text{m} \cdot \text{cm} \cdot \text{sec}^{-1}}{\text{Km}}$$

$$v = 100 \text{ m/sec}$$

525. Δίδεται φωτεινή πηγή ισχύος $I=360 \text{ HK}$.
Ζητείται: Ποία θα είναι η φωτεινή ροή (Φ) ή περιλαμβανομένη εις κώνον στερεᾶς γωνίας $\varphi=90^\circ$.

Λύσις: Ἐκ τοῦ τύπου-ὀρισμοῦ τῆς φωτεινῆς ισχύος

$$I = \frac{\Phi}{\varphi}$$

θέτοντες τὴν γωνίαν φ εἰς ἀκτίνια (rad) εὐρίσκομεν

$$\Phi = I \cdot \varphi$$

$$\Phi = 360 \cdot \frac{6,28 \cdot 90}{360} \text{ HK} \cdot \text{rad}$$

$$\Phi = 565,2 \text{ HK} \cdot \text{rad}$$

καὶ δεδομένου ὅτι $1 \text{ HK} \cdot \text{rad} = 1 \text{ Lumen}$, τελικῶς :

$$\Phi = 565,2 \text{ Lumen}$$

526. Φωτεινὴ πηγὴ εὐρισκομένη ἀπὸ τῆς μιᾶς πλευρᾶς ἡμιδιαφανοῦς ὑάλου φωτίζει ταύτην μὲ φωτισμὸν $\epsilon=360 \text{ Lux}$.

Ζητείται: Εἰς ποίαν ἀπόστασιν (λ), ἀπὸ τῆς ἄλλης πλευρᾶς τῆς ὑάλου, πρέπει νὰ τεθῆ ἑτέρα φωτεινὴ πηγὴ ισχύος $I=1440 \text{ HK}$, ὥστε οἱ φωτισμοὶ τῶν δύο ὀψεων τῆς ἐπιφανείας νὰ εἶναι ἴσοι.

Λύσις: Ἐκ τοῦ τύπου

$$\epsilon = \frac{I}{\lambda^2}$$

λύοντες ὡς πρὸς λ ἔχομεν :

$$\lambda = \sqrt{\frac{I}{\epsilon}}$$

$$\lambda = \sqrt{\frac{1440}{360}} \sqrt{\frac{\text{HK}}{\text{Lux}}}$$

$$\lambda = 2 \sqrt{\frac{\text{HK}}{\text{Lux}}}$$

Δεδομένου όμως ότι $1 \text{ Lux} = 1 \text{ HK/m}^2$, εύρισκομεν ἐν συνεχείᾳ :

$$\lambda = 2 \sqrt{\frac{\text{HK}}{\text{HK} \cdot \text{m}^{-2}}}$$

$$\boxed{\lambda = 2 \text{ m}}$$

527. Τετραγωνικὸν ἔλασμα λευκοπυρωμένου μετάλλου, πλευρᾶς $d=2 \text{ cm}$ ἐκπέμπει φῶς μὲ ἰσχύην $I=1484 \text{ HK}$.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ λαμπρότης (e) τῆς πηγῆς ταύτης.
Λύσις: Ἐκ τοῦ τύπου

$$e = \frac{I}{S}$$

ἔχομεν :

$$e = \frac{I}{d^2}$$

$$e = \frac{1484}{4} \frac{\text{HK}}{\text{cm}^2}$$

$$\boxed{e = 371 \text{ sb}}$$

528. Δίδονται δύο φωτειναὶ πηγαί, ἰσχύος ἀντιστοίχως $I_1=100 \text{ HK}$ καὶ $I_2=8 \text{ HK}$ ἀπέχουσαι μεταξύ των κατὰ ἀπόστασιν $L=120 \text{ cm}$.

Ζητεῖται: Εἰς ποίαν ἀπόστασιν μεταξύ τῶν δύο πηγῶν πρέπει νὰ τεθῆ ἡμιδιαφανῆς ὕαλος, ὥστε αὕτη νὰ φωτίζεται ὑπὸ τῆς I_1 μὲ δεκαπλάσιον φωτισμὸν ἢ ὑπὸ τῆς I_2 .

Λύσις: Ἐστω ὅτι ἡ ὕαλος πρέπει νὰ τεθῆ εἰς ἀπόστασιν x ἀπὸ τῆς I_1 καὶ $(L-x)$ ἀπὸ τῆς I_2 . Ὁ ὑπὸ τῆς I_1 παρεχόμενος φωτισμὸς θὰ εἶναι τότε :

$$\epsilon_1 = \frac{I_1}{x^2} \quad (1)$$

ὁ δὲ ὑπὸ τῆς I_2 :

$$\epsilon_2 = \frac{I_2}{(L-x)^2} \quad (2)$$

Διὰ νὰ εἶναι ὁμοῦς

$$\epsilon_1 = 10\epsilon_2 \quad (3)$$

ἔχομεν, ἐκ τῶν (1), (2) καὶ (3) :

$$\frac{I_1}{x^2} = \frac{10 \cdot I_2}{(L-x)^2}$$

όποτε εύρισκομεν τὴν ἐξίσωσιν :

$$(I_1 - 10 I_2) x^2 - 2 I_1 L x + I_1 L^2 = 0$$

ἤτοι

$$80x^2 - 24000x + 1440000 = 0$$

όποτε λύοντες τελικῶς ἔχομεν :

$$x = 62,25 \text{ cm}$$

529. Φωτεινὴ πηγὴ, ἀγνώστου ἰσχύος (I_1) πρέπει νὰ τεθῆ εἰς ἀπόστασιν $\lambda_1 = 50 \text{ cm}$ ἀπὸ τῆς ἡμιδιαφανοῦς πλακὸς φωτομέτρου, ὥστε νὰ δώσῃ τὸν αὐτὸν φωτισμὸν μὲ τὸν παρεχόμενον ὑπὸ ἐτέρας πηγῆς ἰσχύος $I_2 = 30,25 \text{ HK}$ εὐρισκομένης εἰς ἀπόστασιν $d = 5 \text{ cm}$ πέραν τῆς πηγῆς I_1 .

Ζητεῖται : Ποία εἶναι ἡ ἰσχύς τῆς πηγῆς I_1 .

Λύσις : Ἐστω λ_2 ἡ ἀπόστασις τῆς I_2 ἀπὸ τοῦ ὄργανου, θὰ εἶναι προφανῶς :

$$\lambda_2 = \lambda_1 + d$$

Ὁ τύπος τότε τῶν φωτομέτρων γίνεται :

$$\frac{I_1}{\lambda_1^2} = \frac{I_2}{(\lambda_1 + d)^2}$$

όποτε εύρισκομεν :

$$I_1 = \frac{I_2 \lambda_1^2}{(\lambda_1 + d)^2}$$

$$I_1 = 25 \text{ HK}$$

530. Δίδονται δύο ἐπίπεδα κάτοπτρα ὑπὸ γωνίαν (φ) ὅποτε ἐξ ἑνὸς ἀντικειμένου σχηματίζονται συνολικῶς 9 εἴδωλα.

Ζητεῖται : Ποία εἶναι ἡ γωνία (φ) τῶν δύο κατόπτρων.

Λύσις : Ἐκ τοῦ τύπου

$$n = \frac{360}{\varphi} - 1$$

ὅπου n ὁ ἀριθμὸς τῶν εἰδώλων καὶ φ ἡ γωνία εἰς μοίρας, ἔχομεν :

$$n\varphi = 360 - \varphi$$

ἤτοι :

$$\varphi = \frac{360}{n+1}$$

$$\varphi = 36^\circ$$

531. Κοίλου σφαιρικοῦ κατόπτρου ἡ ἀκτὶς καμπυλότητος εἶναι $R = 42 \text{ cm}$.

Ζητείται: Εἰς ποίαν θέσιν (π) ἐπὶ τοῦ κυρίου ἄξονος πρέπει νὰ τεθῆ φωτεινὸν σημεῖον ὥστε τὸ εἶδωλόν του νὰ σχηματισθῆ εἰς ἀπόστασιν $\pi' = -\varepsilon/2$ ἀπὸ τῆς κορυφῆς (εἶδωλον φανταστικόν).

Λύσις: Ἐκ τῶν τύπων

$$\frac{1}{\varepsilon} = \frac{1}{\pi} + \frac{1}{\pi'}$$

καὶ

$$\frac{1}{\varepsilon} = \frac{2}{R}$$

ἔχομεν τὸν σύνθετον τύπον:

$$\frac{2}{R} = \frac{1}{\pi} + \frac{1}{\pi'}$$

εἰς τὸν ὁποῖον θέτοντες

$$\pi' = -\frac{\varepsilon}{2}$$

ἔτι

$$\pi' = -\frac{R}{4}$$

εὐρίσκομεν:

$$\frac{2}{R} = \frac{1}{\pi} - \frac{4}{R}$$

$$\pi = \frac{R}{6}$$

$\pi = 7 \text{ cm}$

532. Φωτεινὴ εὐθεῖα, μήκους $AB = 10 \text{ cm}$ τίθεται κάθετος πρὸς τὸν κύριον ἄξονα κατόπτρου, ἀκτῖνος καμπυλότητος $R = 60 \text{ cm}$.

Ζητείται: Εἰς ποίαν ἀπόστασιν (π) πρέπει νὰ εὐρίσκειται ἀπὸ τῆς κορυφῆς τοῦ κατόπτρου ὥστε τὸ εἶδωλόν της νὰ ἔχη ὕψος $A'B' = 30 \text{ cm}$ καὶ νὰ εἶναι πραγματικόν.

Λύσις: Ἐκ τῶν δύο τύπων

$$\frac{1}{\varepsilon} = \frac{1}{\pi} + \frac{1}{\pi'} \quad (1)$$

καὶ

$$\frac{AB}{\pi} = \frac{A'B'}{\pi'} \quad (2)$$

θέτοντες εἰς τὴν (1) τὴν τιμὴν τοῦ π' ἐκ τῆς (2) ἔχομεν κατ' ἀρχὴν :

$$\frac{1}{\varepsilon} = \frac{1}{\pi} + \frac{AB}{A'B' \cdot \pi}$$

Ἐν συνεχείᾳ, θέτοντες ὅπου ε τὸ ἴσον τοῦ ($\varepsilon = R/2$), ἔχομεν:

$$\frac{2}{R} = \frac{1}{\pi} + \frac{AB}{A'B' \cdot \pi}$$

ὁπότε λύοντες ὡς πρὸς π εὐρίσκομεν :

$$\pi = \frac{R (A'B' + AB)}{2 \cdot A'B'} \quad (3)$$

$$\pi = \frac{60 (30 + 10)}{2 \cdot 30} \text{ cm}$$

$$\boxed{\pi = 40 \text{ cm}}$$

533. Δίδονται τὰ αὐτὰ στοιχεῖα ὡς εἰς τὴν προηγουμένην ἄσκησιν, πλὴν ὅμως τὸ εἶδωλον $A'B'$ εἶναι φανταστικόν.

Ζητεῖται: Ἡ ἀπόστασις π .

Λύσις: Λαμβάνοντες τὸν τύπον (3) τῆς προηγουμένης ἀσκήσεως θέτομεν

$$A'B' = -30$$

καθ' ὅσον ἕκαστον φανταστικόν στοιχεῖον κατόπτρου παριστάνεται δι' ἀρνητικῶν ἀριθμῶν.

Εὐρίσκομεν τότε :

$$\boxed{\pi = 20 \text{ cm}}$$

534. Δίδεται κάτοπτρον κοῖλον ἰσχύος $f = 5$ διοπτριῶν καὶ τίθεται πρὸ αὐτοῦ φωτεινὴ εὐθεῖα μήκους $A = 7$ cm κάθετος πρὸς τὸν κύριον ἄξονα, εἰς ἀπόστασιν $\pi = 10$ cm ἀπὸ τῆς κορυφῆς.

Ζητεῖται: Εἰς ποίαν ἀπόστασιν (π') ἀπὸ τῆς κορυφῆς θὰ εὐρίσκηται τὸ εἶδωλόν της καὶ ποῖον θὰ εἶναι τὸ μέγεθός του (E).

Λύσις: Ἐκ τοῦ τύπου

$$\frac{1}{\varepsilon} = \frac{1}{\pi} + \frac{1}{\pi'}$$

ἔχομεν

$$f = \frac{1}{\pi} + \frac{1}{\pi'}$$

$$\pi' = \frac{\pi}{f\pi - 1}$$

$$\pi' = \frac{10}{5 \cdot 10 - 1} \frac{\text{cm}}{\frac{\text{cm}}{\text{m}} - 1}$$

$$\pi' = \frac{10}{\frac{5 \cdot 10}{100} - 1} \frac{\text{cm}}{\frac{\text{cm}}{\text{cm}} - 1}$$

$$\boxed{\pi' = -20 \text{ cm}}$$

Άρα τὸ εἶδωλον θὰ εὐρίσκεται εἰς ἀπόστασιν 20 cm ὀπισθεν τοῦ κατόπτρου (φανταστικόν).

Ἐν συνεχείᾳ, διὰ τὴν εὔρεσιν τοῦ μεγέθους (E) ἔχομεν :

$$\frac{A}{\pi} = \frac{E}{\pi'}$$

$$E = \frac{A\pi'}{\pi}$$

$$E = \frac{7(-20)}{10} \frac{\text{cm} \cdot \text{cm}}{\text{cm}}$$

$$\boxed{E = -14 \text{ cm}}$$

ἐπιβεβαιωμένης τῆς φανταστικότητος τοῦ εἰδώλου διὰ τοῦ ἀρνητικοῦ σημείου τοῦ μεγέθους του.

535. Διὰ τῆς χρησιμοποίησεως κοίλου σφαιρικοῦ κατόπτρου, φωτεινὸν ἀντικείμενον εὐρισκόμενον εἰς ἀπόστασιν $\pi = 75$ cm δίδει εἶδωλον εἰς ἀπόστασιν $\pi' = 120$ cm ἀπὸ τῆς κορυφῆς.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ ἐστιακὴ ἀπόστασις τοῦ κατόπτρου (ϵ).

Λύσις: Ἐκ τοῦ τύπου

$$\frac{1}{\epsilon} = \frac{1}{\pi} + \frac{1}{\pi'}$$

λύοντες ὡς πρὸς ϵ ἔχομεν :

$$\epsilon = \frac{\pi \cdot \pi'}{\pi + \pi'}$$

$$\varepsilon = \frac{75 \cdot 120}{75 + 120} \frac{\text{cm} \cdot \text{cm}}{\text{cm}}$$

$$\boxed{\varepsilon = 46,15 \text{ cm}}$$

536. Φωτεινή γραμμή κάθετος πρὸς τὸν κύριον ἄξονα κοίλου κατόπτρου, ἔστιακῆς ἀποστάσεως $\varepsilon = 40 \text{ cm}$, ἀπέχει τῆς κορυφῆς κατὰ $\pi = 60 \text{ cm}$.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ ἀπόστασις τοῦ εἰδώλου (π') καὶ ποῖον τὸ μέγεθος τούτου (E) ἂν τὸ ἀντικείμενον ἔχη ὕψος $A = 4 \text{ cm}$.

Λύσις: ὁ Αφ° ἐνὸς ἐκ τοῦ τύπου

$$\frac{1}{\varepsilon} = \frac{1}{\pi} + \frac{1}{\pi'}$$

λύοντες ὡς πρὸς π' καὶ ἀντικαθιστῶντες διὰ τῶν ἀριθμητικῶν τιμῶν ἔχομεν :

$$\boxed{\pi' = 120 \text{ cm}}$$

ἂφ^ο ἐτέρου ἐκ τοῦ τύπου

$$\frac{A}{\pi} = \frac{E}{\pi'}$$

ἔχομεν :

$$E = \frac{A \cdot \pi'}{\pi}$$

$$\boxed{E = 8 \text{ cm}}$$

537. Εἰς ἀπόστασιν $\pi = 30 \text{ cm}$ ἀπὸ τῆς κορυφῆς κυρτοῦ κατόπτρου τίθεται φωτεινὸν ἀντικείμενον παράλληλον πρὸς τὸν κύριον ἄξονα, μήκους $A = 10 \text{ cm}$.

Ζητεῖται: Ποῖον θὰ εἶναι τὸ μέγεθος τοῦ εἰδώλου (E) ἂν ἡ ἔστιακὴ ἀπόστασις τοῦ φακοῦ εἶναι $\varepsilon = -20 \text{ cm}$.

Λύσις: Διὰ τὰ παράλληλα πρὸς τὸν κύριον ἄξονα μεγέθη λαμβάνομεν κατ' ἀρχὴν τὸν τύπον

$$\frac{A}{\pi^2} = \frac{E}{\pi'^2}$$

ὁπότε ἔχομεν :

$$E = \frac{A \cdot \pi'^2}{\pi^2} \quad (1)$$

ὁ Αφ° ἐτέρου ὁμοῦς ἐκ τοῦ τύπου

$$\frac{1}{\varepsilon} = \frac{1}{\pi} - \frac{1}{\pi'}$$

εὐρίσκομεν :

$$\pi' = \frac{-\pi \cdot \varepsilon}{\pi - \varepsilon} \quad (2)$$

ὁπότε ἀντικαθιστῶντες τὴν τιμὴν τοῦ π' ἐκ τῆς (2) εἰς τὴν (1) ἔχομεν

$$E = \frac{A \left(\frac{-\pi \varepsilon}{\pi - \varepsilon} \right)^2}{\pi^2}$$

$$E = \frac{A \cdot \varepsilon^2}{(\pi - \varepsilon)^2}$$

$$E = 1,6 \text{ cm}$$

* 538. Διὰ σφαιρικοῦ κατόπτρου ἀντικείμενον εὐρίσκόμενον εἰς ἀπόστασιν $\pi = 30 \text{ cm}$ δίδει εἶδωλον φανταστικὸν εἰς ἀπόστασιν $\pi' = -12 \text{ cm}$.

Ζητεῖται : Νὰ εὐρεθῇ ἂν τὸ κάτοπτρον εἶναι κοῖλον ἢ κυρτὸν καὶ ἡ ἐστιακὴ του ἀπόστασις (ε).

Λύσις : Ἐκ τοῦ τύπου

$$\frac{1}{\varepsilon} = \frac{1}{\pi} + \frac{1}{\pi'}$$

ἔχομεν :

$$\varepsilon = \frac{\pi \cdot \pi'}{\pi + \pi'}$$

$$\varepsilon = \frac{30(-12)}{30 - 12} \text{ cm}$$

$$\varepsilon = -20 \text{ cm}$$

Ἄρα τὸ κάτοπτρον εἶναι κυρτὸν ὡς ἐκ τῆς φανταστικῆς ἐστίας.

* 539. Φωτεινὴ ἀκτὴ προσπίπτουσα ἐπὶ διόπτρου ὑπὸ γωνίαν $\pi = 20^\circ$ διαθλάται μὲ γωνίαν διαθλάσεως $\delta = 16^\circ$.

Ζητεῖται : Ποῖος εἶναι ὁ δείκτης διαπλάσεως (n) τοῦ δευτέρου μέσου ὡς πρὸς τὸ πρῶτον.

Λύσις : Ἐκ τοῦ τύπου

$$n = \frac{\eta \mu \pi}{\eta \mu \delta}$$

ἔχομεν :

$$n = \frac{\eta_{\mu 20^{\circ}}}{\eta_{\mu 16^{\circ}}}$$

$$n = \frac{0,34202}{0,27564}$$

$$n = 1,24$$

540. Ὁ δείκτης διαθλάσεως τῆς κοινῆς ὑάλου ὡς πρὸς τὸν αέρα εἶναι $n_1 = 1,6$, ὁ δὲ τοῦ ἀδάμαντος ὡς πρὸς τὸν αέρα $n_2 = 2$.
Ζητεῖται : Ποῖος εἶναι ὁ δείκτης διαθλάσεως τοῦ ἀδάμαντος ὡς πρὸς τὴν ὑάλον (n_3).
Λύσις : Ἐστῶσαν αἱ σχέσεις

$$n_1 = \frac{\eta_{\mu\alpha}}{\eta_{\mu\beta}}$$

$$n_2 = \frac{\eta_{\mu\alpha}}{\eta_{\mu\gamma}}$$

Διαιροῦντες κατὰ μέλη ταύτας εὐρίσκομεν :

$$\frac{n_1}{n_2} = \frac{\eta_{\mu\gamma}}{\eta_{\mu\beta}}$$

ἢ

$$\frac{\eta_{\mu\beta}}{\eta_{\mu\gamma}} = \frac{n_2}{n_1} \quad (1)$$

ἄλλ' ἐξ ὁρισμοῦ εἶναι :

$$n_3 = \frac{\eta_{\mu\beta}}{\eta_{\mu\gamma}}$$

ἔξ αὐτοῦ ἔχομεν τότε

$$n_3 = \frac{n_2}{n_1}$$

$$n_3 = 1,23$$

541. Δίδεται ὁ δείκτης διαθλάσεως τῆς ὑάλου ὡς πρὸς τὸν αέρα $n = 1,54$.

Ζητεῖται : Ποία εἶναι ἡ ὀρθὴ γωνία (ω) ἀκτίνος ὀδεουσης ἐντὸς τῆς ὑάλου καὶ προσπιπτούσης ἐπὶ τοῦ διόπτρου ὑάλου-αέρος, ὡς καὶ ποία ἡ ταχύτης τοῦ φωτὸς (c') ἐντὸς τῆς ὑάλου, ἂν ἐντὸς τοῦ αέρος αὕτη εἶναι $c = 3 \cdot 10^{10}$ cm/sec.

Λύσις: Ἐκ τοῦ τύπου

$$n\omega = \frac{1}{n}$$

ἔχομεν

$$n\omega = \frac{1}{1,54}$$

$$\omega = 40^{\circ}30'$$

Διὰ τὴν εὕρεσιν τῆς ταχύτητος c' ἔχομεν :

$$n = \frac{c}{c'}$$

ὁπότε

$$c' = \frac{c}{n}$$

$$c' = \frac{3 \cdot 10^{10}}{1,54} \frac{\text{cm}}{\text{sec}}$$

$$c' = 1,9 \cdot 10^{10} \text{ cm/sec}$$

542. Δίδεται πρῖσμα διαθλαστικῆς γωνίας $A = 30^{\circ}$.

Ζητεῖται: Ἐάν ἐπ' αὐτοῦ προσπίπτῃ ἀκτὶς ὑπὸ γωνίαν $\pi = 42^{\circ}$, ποία θὰ εἶναι ἡ γωνία ἀναδύσεως ταύτης (π'), ἂν ἡ γωνία ἐκτροπῆς εἶναι $E = 50^{\circ}$.

Λύσις: Ἐκ τοῦ τύπου

$$E = \pi + \pi' - A$$

ἔχομεν :

$$\pi' = E + A - \pi$$

$$\pi' = 50 + 30 - 42$$

$$\pi' = 38^{\circ}$$

543. Φωτεινὴ ἀκτὶς μονοχρόου φωτὸς προσπίπτει ἐπὶ πλακιδίου, πάχους $d = 20 \text{ cm}$, ὑπὸ γωνίαν προσπτώσεως $\pi = 45^{\circ}$.

Ζητεῖται: Ποία θὰ εἶναι ἡ παράλληλος μετατόπισις (λ) τῆς ἀκτίνος ἂν ὁ δείκτης διαθλάσεως εἶναι $n = 1,6$.

Λύσις: Κατὰ τὴν εἴσοδον τῆς ἀκτίνος εἰς τὸ πλακίδιον ἔχομεν γωνίαν διαθλάσεως (δ) εὕρισκομένην ἐκ τοῦ τύπου

$$\frac{n\mu\pi}{n\mu\delta} = n$$

ὁπότε :

$$n\mu\delta = \frac{n\mu\pi}{n} \quad (1)$$

"Αν καλέσωμεν l τὴν διαδρομὴν τῆς ἀκτίνος ἐντὸς τοῦ πλακιδίου ἔχομεν ἐν συνεχείᾳ τὰς σχέσεις:

$$\lambda = l \cdot \eta\mu (\pi - \delta) \quad (2)$$

$$d = l \cdot \sigma\upsilon\nu\delta \quad (3)$$

ὁπότε θέτοντες τὴν τιμὴν τοῦ l ἐκ τῆς (3) εἰς τὴν (2) εὐρίσκομεν:

$$\lambda = \frac{d \cdot \eta\mu (\pi - \delta)}{\sigma\upsilon\nu\delta} \quad (4)$$

ὁπότε εὐρίσκοντες τὴν δ ἐκ τῆς (1) ἔχομεν, ἐκ τῆς (4), κατὰ προσέγγισιν:

$$\lambda = 7,6 \text{ cm}$$

544. Ἀμφίκυρτος φακός, ἀποτελούμενος ἐξ ὕλικου δείκτου διαθλάσεως $n=1,7$ ἔχει ἐπιφανείας ἀκτίνος καμπυλότητος ἀντιστοίχως $R_1=6 \text{ m}$ καὶ $R_2=8 \text{ m}$.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ συγκεντρωτικὴ δύναμις (ισχύς f) τοῦ φακοῦ τούτου.

Λύσις: Ἐκ τῶν δύο τύπων

$$f = \frac{1}{\varepsilon}$$

καὶ

$$\frac{1}{\varepsilon} = (n - 1) \left(\frac{1}{R_1} + \frac{1}{R_2} \right)$$

ἔχομεν τὸν τύπον:

$$f = (n - 1) \left(\frac{1}{R_1} + \frac{1}{R_2} \right)$$

$$f = (1,7 - 1) \left(\frac{1}{6} + \frac{1}{8} \right) \frac{1}{\text{m}}$$

$$f = 0,204 \frac{1}{\text{m}}$$

$$f = 0,204 \text{ διοπτρ.}$$

545. Ἐπιπεδοκύρτος φακός μὲ ἀκτῖνα καμπυλότητος $R=2,1 \text{ m}$ ἀποτελεῖται ἐξ ὕλικου δείκτου διαθλάσεως $n=1,7$.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ ἔστιακὴ ἀπόστασις (ε) τοῦ φακοῦ τούτου.

Λύσις: Διὰ τοὺς ἐπιπεδοκύρτους φακούς ὁ γενικὸς τύπος

$$\frac{1}{\varepsilon} = (n - 1) \left(\frac{1}{R_1} + \frac{1}{R_2} \right)$$

λαμβάνει μορφήν

$$\frac{1}{\varepsilon} = \frac{(n-1)}{R} \quad (1)$$

καθ' ὅσον λαμβανομένης τῆς ἐπιπέδου ἐπιφανείας μὲ $R_2 = \infty$ ἔχομεν $1/R_2 = 0$.

Ἐκ τοῦ (1) εὐρίσκομεν τότε :

$$\varepsilon = \frac{R}{n-1}$$

$$\boxed{\varepsilon = 3 \text{ m}}$$

546. Ἀμφικίλου φακοῦ αἱ δύο ἀκτῖνες καμπυλότητος εἶναι ἀντιστοίχως $R_1 = 4 \text{ m}$ καὶ $R_2 = 8 \text{ m}$, ὁ δὲ δείκτης διαθλάσεως τοῦ ὕλικού του εἶναι $n = 1,6$.

Ζητεῖται : Ποία εἶναι ἡ ἔστιακή του ἀπόστασις (ε).

Λύσις : Διὰ τοὺς ἀμφικίλους φακοὺς, ὡς γενικῶς διὰ τοὺς ἀποκεντρωτικούς, πρέπει ἡ ἔστιακή ἀπόστασις (φανταστική) νὰ εἶναι ἀρνητική, ὡς ἐκ τούτου εἰς τὸν τύπον

$$\frac{1}{\varepsilon} = (n-1) \left(\frac{1}{R_1} + \frac{1}{R_2} \right) \quad (1)$$

τοῦ $(n-1)$ ὄντος πάντοτε θετικοῦ πρέπει νὰ εἶναι ἀρνητικὸν τὸ ὑπόλοιπον, ἦτοι :

$$\frac{1}{R_1} + \frac{1}{R_2} < 0$$

ὁπότε ἂν εἶναι $R_2 > R_1$, ὁ τύπος (1) δέον νὰ λάβῃ τὴν μορφήν :

$$\frac{1}{\varepsilon} = (n-1) \left(\frac{1}{R_2} - \frac{1}{R_1} \right)$$

ἔξ οὗ εὐρίσκομεν :

$$\varepsilon = \frac{R_1 \cdot R_2}{(n-1)(R_1 - R_2)}$$

$$\varepsilon = \frac{4 \cdot 8}{(1,6-1)(4-8)} \frac{\text{m} \cdot \text{m}}{\text{m}}$$

$$\boxed{\varepsilon = -13,33 \text{ m}}$$

547. Δίδεται πρῖσμα διαθλαστικῆς γωνίας $A = 60^\circ$, ἀποτελούμενον ἔξ ὕλικού δείκτη διαθλάσεως $n = \sqrt{2}$.

Ζητεῖται : Νὰ δεიχθῇ ὅτι ἂν ἀκτὶς προσπίπτῃ ἐπ' αὐτοῦ ὑπὸ γωνίαν $\pi = 45^\circ$ τὸ πρῖσμα εὐρίσκεται εἰς τὴν Νευτώνειον θέσιν του.

Λύσις: Ἐστω ἀρχικῶς ἡ σχέσηις

$$\frac{\eta\mu\pi}{\eta\mu\delta} = n$$

εὐρίσκομεν ἐκ ταύτης:

$$\eta\mu\delta = \frac{\eta\mu\pi}{n}$$

$$\eta\mu\delta = \frac{\eta\mu 45^\circ}{\sqrt{2}}$$

$$\eta\mu\delta = 0,5$$

$$\boxed{\delta = 30^\circ}$$

Ἀφ' ἐτέρου ὁμῶς ἔχομεν τὴν γνωστὴν σχέσιν

$$A = \delta + \delta'$$

ἐξ ἧς προκύπτει:

$$\delta' = A - \delta$$

$$\delta' = 60^\circ - 30^\circ$$

$$\boxed{\delta' = 30^\circ}$$

ὁπότε, ἔνεκα τῆς ἰσότητος

$$\delta = \delta' = 30^\circ$$

ἔχομεν καὶ τὴν ἰσότητα

$$\pi = \pi' = 45^\circ$$

ἦτοι τῆς Νευτωνείου θέσεως:

$$\boxed{\pi' = 45^\circ}$$

548. Εἰς ἀπόστασιν $\pi = 25$ cm ἀπὸ ἐπιπεδοκύρτου φακοῦ τιθέμενον φωτεινὸν σημεῖον, ἐπὶ τοῦ κυρίου ἄξονος, δίδει πραγματικὸν εἶδωλον εἰς ἀπόστασιν $\pi' = 5$ cm.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ ἀκτὴς καμπυλότητος τῆς κυρτῆς ἐπιφανείας, ἂν τὸ ὑλικὸν τοῦ φακοῦ ἔχῃ δείκτην διαθλάσεως $n = 1,5$.

Λύσις: Ἐκ τῶν δύο θεμελιωδῶν τύπων τῶν φακῶν

$$\frac{1}{\varepsilon} = \frac{(n-1)}{R} \quad (1)$$

καὶ

$$\frac{1}{\varepsilon} = \frac{1}{\pi} + \frac{1}{\pi'} \quad (2)$$

εἶδωλον εἰς δύο θέσεις φακοῦ παρατιθεμένου μεταξύ σημείου καὶ παραπετάσματος.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ ἔστιακὴ ἀπόστασις (ϵ) τοῦ φακοῦ τούτου, ἂν αἱ δύο θέσεις ὑφ' ἃς φαίνεται εὐκρινῶς τὸ εἶδωλον ἐπὶ τοῦ παραπετάσματος ἀπέχουν μεταξύ των κατὰ $d=0,5$ m.

Λύσις: Ἐστω π ἡ ἀπόστασις τοῦ σημείου ἀπὸ τὴν ἀρχικὴν θέσιν τοῦ κατόπτρου. Θὰ ἔχωμεν ἐξ αὐτοῦ προφανῶς τὴν σχέσιν :

$$\pi + \pi' = S \quad (1)$$

Κατὰ τὴν δευτέραν θέσιν, μὴ μεταβληθείσης τῆς ἔστιακῆς ἀποστάσεως, δυνάμεθα νὰ θεωρήσωμεν ὡς π' τὴν ἀπόστασιν τοῦ σημείου ἀπὸ τὴν νέαν θέσιν τοῦ κατόπτρου, ὅποτε πλὴν τῆς σχέσεως (1) θὰ ἰσχύη καὶ ἡ :

$$\pi' - \pi = d \quad (2)$$

Ἐκ τῶν (1) καὶ (2), ἀποτελουσῶν σύστημα, εὐρίσκομεν τότε τὰς τιμὰς τῶν π καὶ π' συναρτήσῃ τῶν γνωστῶν S καὶ d , ὅποτε εἶναι :

$$\pi = \frac{S-d}{2} \quad (3)$$

$$\pi' = \frac{S+d}{2} \quad (4)$$

Τότε ἡ θεμελιώδης σχέσις

$$\frac{1}{\epsilon} = \frac{1}{\pi} + \frac{1}{\pi'}$$

ἐκ τῶν (3) καὶ (4) γίνεται :

$$\frac{1}{\epsilon} = \frac{2}{S-d} + \frac{2}{S+d}$$

ὅποτε εὐρίσκομεν τελικῶς :

$$\epsilon = \frac{(S+d)(S-d)}{4S}$$

$$\epsilon = \frac{12,5 \cdot 11,5}{4 \cdot 12} \text{ m}$$

$$\boxed{\epsilon = 2,99 \text{ m}}$$

553. Ὑάλινον ἡμισφαίριον, ἀποτελούμενον ἐξ ὕλικου δείκτου διαθλάσεως $n = \sqrt{\frac{3}{2}}$, δέχεται τὴν πρόσπτωσιν μονο-

χρόου ακτίνος εἰς τὸ κέντρον τῆς ἐπιπέδου κυκλικῆς ἐπιφανείας του ὑπὸ γωνίαν $\alpha=30^\circ$ μεταξὺ ἀκτίνος καὶ ἐπιφανείας.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ γωνία ἐκτροπῆς (E) μεταξὺ τῆς εἰσερχομένης καὶ ἐξερχομένης ἀκτίνος.

Λύσις: Ἡ μόνη ἐκτροπή θὰ λάβῃ προφανῶς χώραν κατὰ τὴν εἴσοδον τῆς ἀκτίνος, διότι κατὰ τὴν ἐξοδὸν τῆς θὰ ὀδεύῃ καθέτως πρὸς τὸ δίοπτρον ὡς προερχομένη ἐκ τοῦ κέντρου τοῦ ἡμισφαιρίου.

Εἶναι ὁμῶς :

$$E = \pi - \delta$$

ὅπου προφανῶς

$$\pi = 90^\circ - \alpha$$

ὁπότε ἔχομεν :

$$E = 90^\circ - \alpha - \delta$$

$$E = 60^\circ - \delta \quad (1)$$

εὐρίσκοντες τὴν δ ἐκ τῶν σχέσεων :

$$\frac{\eta\mu(90^\circ - \alpha)}{\eta\mu\delta} = n$$

$$\eta\mu\delta = \frac{\eta\mu(90^\circ - \alpha)}{n}$$

$$\eta\mu\delta = \frac{\eta\mu 60^\circ}{\sqrt{\frac{3}{2}}}$$

$$\eta\mu\delta = \frac{\sqrt{2}}{2}, \quad \delta = 45^\circ \quad (2)$$

Τότε, ἐκ τῶν (1) καὶ (2), τελικῶς ἔχομεν :

$$E = 60^\circ - 45^\circ$$

$$\boxed{E = 15^\circ}$$

554. Ἐπὶ τοῦ κυρίου ἄξονος συγκεντρωτικοῦ φακοῦ, ἑστιακῆς ἀποστάσεως $e=50$ cm, εἰς ἀπόστασιν ἀπ' αὐτοῦ $\pi=25$ cm τίθεται φωτεινὸν σημεῖον. Αἱ ἐκ τούτου προερχόμεναι ἀκτίνες, διερχόμεναι διὰ τοῦ φακοῦ, προσπίπτουν ἐπὶ ἐπιπέδου κατόπτρου, εὐρισκομένου πρὸς τὸ ἀντίθετον μέρος τοῦ φακοῦ καὶ εἰς ἀπόστασιν $d=25$ cm ἀπὸ τοῦ ὀπτικοῦ του κέντρου, μετὰ ταῦτα δὲ ἀνακλώμεναι διέρχονται ἐκ νέου διὰ τοῦ φακοῦ ὁπότε τελικῶς σχηματίζουν εἶδωλόν τι, εἰς ἀπόστασιν τινα (π_0) ἀπὸ τοῦ φακοῦ.

Ζητείται: Ποία είναι η απόσταση αυτή (π_0) τοῦ εἰδώλου.

Λύσις: Ἐστω π' ἡ απόσταση τοῦ πρώτου ὡς πρὸς τὸν φακὸν εἰδώλου, φανταστικοῦ καὶ πρὸς τὸ μέρος τοῦ π (καθ' ὅσον $\pi < \epsilon$). Ἐχομεν τότε:

$$\frac{1}{\epsilon} = \frac{1}{\pi} + \frac{1}{\pi'}$$

$$\pi' = - \frac{\pi\epsilon}{\pi + \epsilon}$$

ὁπότε τὸ εἶδωλον τοῦτο θ' ἀπέχῃ τοῦ κατόπτρου κατὰ ἀπόστασιν π_1 τιμῆς

$$\pi_1 = d - \pi'$$

$$\pi_1 = d - \frac{\pi\epsilon}{\pi + \epsilon}$$

καὶ θὰ σχηματίξῃ νέον εἶδωλον ὡς πρὸς τὸ ἐπίπεδον κάτοπτρον εἰς ἀπόστασιν π_1 ἐντὸς αὐτοῦ, ἥτοι εἰς ἀπόστασιν π_2 ἀπὸ τοῦ φακοῦ, ὅπου εἶναι

$$\pi_2 = d + \pi_1$$

$$\pi_2 = d + d - \frac{\pi\epsilon}{\pi + \epsilon} \quad (1)$$

Τὸ εἶδωλον τοῦτο θὰ παράγῃ τότε τελικὸν εἶδωλον ὡς πρὸς τὸν φακὸν εἰς ἀπόστασιν π_0 ὅπου εἶναι:

$$\frac{1}{\epsilon} = \frac{1}{\pi_2} + \frac{1}{\pi_0}$$

ἥτοι, ἐκ τῆς (1):

$$\frac{1}{\epsilon} = \frac{1}{2d - \frac{\pi\epsilon}{\pi + \epsilon}} + \frac{1}{\pi_0}$$

$$\frac{1}{\epsilon} = \frac{(\pi + \epsilon)}{2d(\pi + \epsilon) - \pi\epsilon} + \frac{1}{\pi_0}$$

$$\frac{1}{50} = \frac{(50 + 25)}{2 \cdot 25(50 + 25) - 25 \cdot 50} + \frac{1}{\pi_0}$$

$$\frac{1}{50} = \frac{3}{100} + \frac{1}{\pi_0}$$

$$\pi_0 = -100 \text{ cm}$$

Ἐκ τούτου συμπεραίνομεν ὅτι θὰ εὔρωμεν εἶδωλον φανταστικὸν εἰς ἀπόστασιν π_0 ἀπὸ τοῦ φακοῦ.

555. Δίδονται δύο φακοί, ἰσχύος ἀντιστοίχως $f_1=5 \text{ m}^{-1}$ $f_2=10 \text{ m}^{-1}$ εὔρισκόμενοι μὲ συμπίπτοντα τὸν κύριον ἄξονά των.

Ζητεῖται: Ποία πρέπει νὰ εἶναι ἡ μεταξὺ των ἀπόστασις (d) ὥστε δέσμη παράλληλος, εἰσερχομένη διὰ τοῦ ἑνὸς φακοῦ, νὰ ἐξέρχεται τοῦ δευτέρου πάλιν παράλληλος πρὸς τὸν κύριον ἄξονα.

Λύσις: Διὰ νὰ πληροῦται ἡ ὡς ἄνω συνθήκη πρέπει νὰ εἶναι:

$$d = \varepsilon_1 + \varepsilon_2 \quad (1)$$

ὅπου ε_1 καὶ ε_2 αἱ ἑστιακαὶ ἀποστάσεις τῶν δύο φακῶν, καὶ τοῦτο ἵνα ἡ ἑστία τοῦ ἑνὸς συμπίπτῃ μὲ τὴν τοῦ ἄλλου.

Ἄλλ' ἡ (1) γράφεται:

$$d = \frac{1}{f_1} + \frac{1}{f_2}$$

ὁπότε

$$d = \frac{1}{5} + \frac{1}{10} \text{ m}$$

$$\boxed{d = 0,3 \text{ m}}$$

556. Δίδεται μικροσκόπιον ἀποτελούμενον ἐκ δύο φακῶν, ἑστιακῆς ἀποστάσεως ἀντιστοίχως $\varepsilon_1 = 5 \text{ cm}$ καὶ $\varepsilon_2 = 0,5 \text{ cm}$, ἀπεχόντων μεταξὺ των κατὰ $\lambda = 10 \text{ cm}$.

Ζητεῖται: Πόση θὰ εἶναι ἡ μεγέθυνσις (μ_0) διὰ φυσιολογικὸν ὀφθαλμὸν (ἀπόστασις εὐκρινοῦς ὁράσεως $\alpha_0 = 25 \text{ cm}$) καὶ πόση (μ_1) διὰ μύωπα (ἀπόστασις εὐκρ. ὁράσεως $\alpha_1 = 12,5 \text{ cm}$).

Λύσις: Λαμβάνομεν τὸν τύπον τῆς μεγεθύνσεως τοῦ συνθέτου μικροσκοπίου:

$$\mu = \frac{\lambda \cdot \alpha}{\varepsilon_1 \cdot \varepsilon_2}$$

εἰς ὃν θέτοντες τὰς τιμὰς τῶν ε_1 , ε_2 κλπ. καὶ τῶν α_0 ἄφ' ἑνὸς καὶ α_1 ἄφ' ἑτέρου ἔχομεν τελικῶς:

$$\boxed{\begin{array}{l} \mu_0 = 100 \\ \mu_1 = 50 \end{array}}$$

557. Μονόχρους φωτεινὴ δέσμη προσπίπτει ἐπὶ ὑαλίνης πλακῆς, δρώσης ὡς κατόπτρου.

Ζητεῖται: Ποία πρέπει νὰ εἶναι ἡ γωνία προσπτώσεως (π), ὥστε ἡ ἀνακλωμένη ἀκτίς νὰ εἶναι ὀλικῶς εὐθυγράμμως πεπο-

λωμένη, ἂν δ δείκτης διαθλάσεως τῆς ὑάλου εἶναι $n = 1,75$.

Λύσις: Ἐκ τοῦ τύπου τοῦ Brewster, δι' ὀλίγην πόλωσην ἔχομεν :

$$\epsilon\phi\pi = n$$

ὁπότε

$$\epsilon\phi\pi = 1,75$$

$$\log\epsilon\phi\pi = \log 1,75$$

$$\log\epsilon\phi\pi = 0,24304$$

$$\pi = 60^{\circ}15'20''$$

558. Φωτεινὴ δέσμη μονοχρόου φωτός, ἀποτελουμένη ἀπὸ φωτόνια κυανᾶ, κήκους μύματος $\lambda = 4310 \text{ \AA}$, προσπίπτουσα ἐπὶ εἰδικοῦ κωλύματος ὑφίσταται ἀπώλειαν ἐνεργείας, ὥστε ἑκάστου φωτονίου ἢ συνολικὴ ἐνέργεια νὰ ἐλαττωθῆται κατὰ τὸ $1/20$.

Ζητεῖται: Νὰ εὑρεθῆ ἂν ἡ ἐξ ἀνακλάσεως ἀκτινοβολία εἶναι ὄρατὴ ἢ ὄχι, καὶ ἂν ναὶ ποῖον εἶναι τότε τὸ χρῶμα καὶ τὸ μῆκος κύματος τῆς (λ').

Λύσις: Πρὸς λύσιν τοῦ προβλήματος ἀρκεῖ ἡ εὔρεσις τῆς τιμῆς τοῦ λ' . Πρὸς τοῦτο ἔστω E ἡ ἐνέργεια ἑκάστου ἀρχικοῦ κυανοῦ φωτονίου, αὕτη θὰ εἶναι προφανῶς :

$$E = \frac{h \cdot c}{\lambda} \quad (1)$$

ὅπου h ἡ σταθερὰ τοῦ Planck καὶ c ἡ ταχύτης διαδόσεως τοῦ φωτός. Ἐστω προσέτι E' ἡ ἐνέργεια ἑκάστου νέου φωτονίου :

$$E' = \frac{h \cdot c}{\lambda'} \quad (2)$$

Δεδομένης ὁμως τῆς σχέσεως

$$E' = \frac{19 \cdot E}{20}$$

$$Q = c \cdot \frac{\Phi}{V} = (3)$$

ἐκ τῶν (1), (2) καὶ (3) εὑρίσκομεν :

$$\frac{hc}{\lambda'} = \frac{19hc}{20\lambda}$$

ὁπότε εἶναι :

$$\lambda' = \frac{20\lambda}{19}$$

$$\lambda' = 4536,8 \text{ \AA}$$

Ἄρα ἡ ἀκτινοβολία θὰ ἐξακολουθῆ νὰ εἶναι κυανῆ (ὡς περιλαμβανομένη μεταξύ 4100—4900 Å) ἀλλὰ μεγαλύτερου μήκους κύματος τείνουσα πρὸς τὸ πράσινον.

559. Φωτεινὸν ἀντικείμενον κάθετον πρὸς τὸν κύριον ἄξονα ἐπιπεδοκύρτου φακοῦ ἀπέχει ἐκ τοῦ ὀπτικοῦ κέντρου τούτου κατὰ $\pi = 36$ cm, ἐκπέμπει δὲ φῶς σύνθετον ἐξ ἀκτινοβολίας H (μὲ δείκτην διαθλάσεως $n_H = 1,343$) καὶ ἄλλης ἀκτινοβολίας C (μὲ δείκτην διαθλάσεως $n_c = 1,331$).

Ζητεῖται: Πόσον (x) ἀπέχουν μεταξύ των τὰ δύο εἶδωλα χρώματος H καὶ C, ἂν ἡ ἀκτὶς καμπυλότητος τοῦ φακοῦ εἶναι $R = 8$ cm.

Λύσις: Ἐστώσαν E_H καὶ E_c αἱ δύο κύριαι ἐστίαὶ διὰ τὰ χρώματα H καὶ C ἀντιστοίχως. Θὰ εἶναι προφανῶς:

$$\frac{1}{E_H} = \frac{(n_H - 1)}{R} \quad (1)$$

καὶ

$$\frac{1}{E_c} = \frac{(n_c - 1)}{R} \quad (2)$$

τὰ δὲ εἶδωλα, διὰ τὰ δύο χρώματα, θὰ εὐρίσκωνται εἰς ἀποστάσεις ἀντιστοίχως π_H' καὶ π_c' , ὅποτε αἱ σχέσεις

$$\frac{1}{E_H} = \frac{1}{\pi} + \frac{1}{\pi_H'}$$

καὶ

$$\frac{1}{E_c} = \frac{1}{\pi} + \frac{1}{\pi_c'}$$

ἐκ τῶν (1) καὶ (2) γίνονται ἀντιστοίχως:

$$\frac{(n_H - 1)}{R} = \frac{1}{\pi} + \frac{1}{\pi_H'} \quad (3)$$

καὶ

$$\frac{(n_c - 1)}{R} = \frac{1}{\pi} + \frac{1}{\pi_c'} \quad (4)$$

Ἐκ τῶν (3) καὶ (4) δυνάμεθα ἐν συνεχείᾳ εὐκόλως νὰ εὐρωμεν τὴν ζητούμενην διαφορὰν $x = \pi_c' - \pi_H'$, ἣτις θὰ εἶναι:

$$x = \frac{R \cdot \pi}{(n_c - 1) \pi - R} - \frac{R \cdot \pi}{(n_H - 1) \pi - R}$$

$$x = 7,3 \text{ cm}$$

560. Ἐπὶ πρίσματος διαθλαστικῆς γωνίας $A=45^\circ$ προσπίπτει δέσμη λευκοῦ φωτὸς ὑπὸ γωνίαν προσπτώσεως $\pi=25^\circ$.

Ζητεῖται: Ποῖον εἶναι τὸ ἀνοιγμα (φ) τῆς ἐξερχομένης ἐγγχώμου δέσμης, ἂν ὁ δείκτης διαθλάσεως διὰ μὲν τὸ ἐρυθρὸν εἶναι $n_1=1,61$ διὰ δὲ τὸ ἰώδες $n_2=1,7$.

Λύσις: Ἐστω E_1 ἡ ἐκτροπὴ τοῦ ἐρυθροῦ καὶ E_2 ἡ τοῦ ἰώδους φωτός. Ἡ πρώτη ἐκ τούτων προκύπτουσα σχέσις εἶναι:

$$\varphi = E_2 - E_1 \quad (1)$$

ἀλλὰ ἡ E_1 εἶναι:

$$E_1 = \pi + \pi_1 - A \quad (2)$$

ἡ δὲ E_2 :

$$E_2 = \pi + \pi_2 - A \quad (3)$$

ὁπότε ἡ φ θὰ εἶναι, ὡς ἐκ τῆς (1):

$$\varphi = \pi_2 - \pi_1 \quad (4)$$

ὅπου π_1 καὶ π_2 αἱ γωνίαι ἐξόδου τῶν δύο ἀκτινοβολιῶν. Τὰς γωνίας ὅμως ταύτας δυνάμεθα νὰ εὕρωμεν ἐκ τῶν συστημάτων

$$\frac{\eta\mu\pi}{\eta\mu\delta_1} = n_1 \quad (5,\alpha)$$

$$A - \delta_1 = \delta_1' \quad (5,\beta)$$

$$\frac{\eta\mu\delta_1}{\eta\mu\delta_1'} = n_1 \quad (5,\gamma)$$

καὶ

$$\frac{\eta\mu\pi}{\eta\mu\delta_2} = n_2 \quad (6,\alpha)$$

$$A - \delta_2 = \delta_2' \quad (6,\beta)$$

$$\frac{\eta\mu\pi_2}{\eta\mu\delta_2'} = n_2 \quad (6,\gamma)$$

ὁπότε εὐρίσκομεν τελικῶς:

$$\boxed{\varphi = 6^\circ 45'}$$

ΑΣΚΗΣΕΙΣ ΠΡΟΣ ΛΥΣΙΝ

561. Δίδεται κοίλον σφαιρικὸν κάτοπτρον, ἀκτῖνος καμπυλότητος $R=60$ cm.

Ζητεῖται: Πόση εἶναι ἡ ἐστιακὴ του ἀπόστασις (ε) καὶ πόση ἡ ἰσχὺς του (f).

Λύσις: $\varepsilon=30$ cm, $f=3,33$ m⁻¹ (διοπτρία).

562. Δίδεται ἀμφίκυρτος φακός, δείκτου διαθλάσεως $n=1,5$ και ἀκτίνων καμπυλότητος $R_1=18$ cm και $R_2=15$ cm.

Ζητείται: Ποία είναι ἡ ἔστιακὴ του ἀπόστασις (ϵ).

Λύσις: $\epsilon=16,3$ cm.

563. Δίδεται φακός, ἔστιακῆς ἀποστάσεως $\epsilon=30$ cm.

Ζητείται: Ποία είναι ἡ ἰσχύς του (f).

Λύσις: $f=3,33$ m⁻¹.

564. Εἰς ἀπόστασιν $\pi=60$ cm ἀπὸ τῆς κορυφῆς κοίλου κατόπτρου τίθεται φωτεινὸν σημεῖον.

Ζητείται: Ποία εἶναι ἡ ἀπὸ τῆς κορυφῆς ἀπόστασις (π') τοῦ εἰδώλου του, ἂν ἡ ἀκτὶς καμπυλότητος τοῦ κατόπτρου εἶναι $R=40$ cm.

Λύσις: $\pi'=30$ cm.

565. Φωτεινὸν σημεῖον τιθέμενον εἰς ἀπόστασιν $\pi=20$ cm ἀπὸ τῆς κορυφῆς σφαιρικοῦ κατόπτρου δίδει εἶδωλον φανταστικὸν εἰς ἀπόστασιν $\pi'=95$ cm.

Ζητείται: Ποία εἶναι ἡ ἔστιακὴ ἀπόστασις (ϵ) τοῦ κατόπτρου καὶ ποῖον τὸ εἶδος τούτου.

Λύσις: $\epsilon = -25,3$ cm (κάτοπτρον κυρτὸν ὡς ἐκ τῆς ὑπάρξεως φανταστικῆς κυρίας ἐστίας).

566. Δίδεται σύστημα ἐκ δύο φακῶν, ἐχόντων τὸν αὐτὸν κύριον ἄξονα, ἐξ ὧν ὁ μὲν εἰς ἔχει ἔστιακὴν ἀπόστασιν $\epsilon_1=10$ cm, ὁ δ' ἕτερος (ἀποκλίνων) ἔστιακὴν ἀπόστασιν $\epsilon_2 = -30$ cm.

Ζητείται: Ποία εἶναι ἡ ἔστιακὴ ἀπόστασις (ϵ) καὶ ποία ἡ ἰσχύς (f) τοῦ συστήματος.

Λύσις: $\epsilon=45$ cm, $f=2,22$ m⁻¹ (διοπτρία).

567. Ὑψηλοῦ πύργου ἡ σκία ἔχει μῆκος $l=42$ m, ἐνῶ παρακειμένης κατακορύφου ράβδου, ὕψους $h_1=1$ m, τὸ μῆκος εἶναι $l_1=60$ cm.

Ζητείται: Ποῖον εἶναι τὸ ὕψος τοῦ πύργου (h).

Λύσις: $h=70$ m.

568. Δίδεται ὁ δείκτης διαθλάσεως ὑάλου ὡς πρὸς τὸν ἀέρα ἴσος μὲ $n=\sqrt{2}$.

Ζητείται: Ποία εἶναι ἡ τιμὴ τῆς ὀρικῆς γωνίας ἀκτίνος ὀδευούσης ἀπὸ τῆς ὑάλου εἰς τὸν ἀέρα.

Λύσις: $\omega=45^\circ$.

569. Πρὸ συγκλίνοντος φακοῦ, ἔστιακῆς ἀποστάσεως $\epsilon=80$ cm, τίθεται φωτεινὴ ράβδος, ὕψους $A=5$ cm εἰς ἀπόστασιν

$\pi=12$ cm ἀπὸ τοῦ ὀπτικοῦ κέντρου, κάθετος πρὸς τὸν κύριον ἄξονα.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ ἀπὸ τοῦ ὀπτικοῦ κέντρου ἀπόστασις τοῦ εἰδώλου (π') καὶ ποῖον τὸ ὕψος τούτου (E).

Λύσις: $\pi'=24$ cm, $E=10$ cm.

570. Προσβύωπος ἡ ἀπόστασις τῆς εὐκρινοῦς ὁράσεως εἶναι $a=60$ cm.

Ζητεῖται: Ποία πρέπει νὰ εἶναι ἡ ἰσχὺς τοῦ φακοῦ (f), ὅστις δέον νὰ χρησιμοποιηθῇ ὥστε ἡ ἀπόστασις τῆς εὐκρινοῦς ὁράσεως λάβῃ τιμὴν $a'=30$ cm.

Λύσις: $f=1,64$ m⁻¹ (διοπτρία).

571. Δίδεται ἡ περιφέρεια τῆς Γῆς $\Pi=40000$ Km καὶ ἡ ἀπόστασις Ἑλίου - Γῆς $d=23240$ R (ἔπου R ἡ ἀκτίς τῆς Γῆς).

Ζητεῖται: Πόσον χρόνον (t) ἀπαιτεῖ τὸ φῶς διὰ νὰ φθάσῃ ἀπὸ τοῦ Ἑλίου εἰς τὴν Γῆν, ἂν ἡ ταχύτης διαδόσεως τοῦ φωτός εἶναι $c=3 \cdot 10^{10}$ cgs.

Λύσις: $t=8$ min 13 sec.

572. Ἐπὶ τοῦ κυρίου ἄξονος κοίλου σφαιρικοῦ κατόπτρου τιθέμενον φωτεινὸν σημεῖον, εἰς ἀπόστασιν $\sigma=20$ cm ἀπὸ τῆς κυρίας ἐστίας, σχηματίζει εἶδωλον φανταστικὸν εἰς ἀπόστασιν $\sigma'=100$ cm ἀπὸ τῆς αὐτῆς ἐστίας.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ ἐστιακὴ ἀπόστασις (ε) τοῦ κατόπτρου τούτου.

Λύσις: $\varepsilon=44,7$ cm.

573. Φωτεινὴ ἀκτίς μονοχρόου φωτὸς εἰσερχομένη ὑπὸ γωνίαν προσπτώσεως $\pi=45^\circ$ ἐντὸς πρίσματος, ἀποτελουμένου ἐξ ὑάλου δείκτου διαθλάσεως $n=\sqrt{2}$, ἐξέρχεται τούτου παράλληλος πρὸς τὴν ἐπιφάνειαν τοῦ πρίσματος.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ διαθλαστικὴ γωνία (A) τοῦ πρίσματος.

Λύσις: $A=75^\circ$.

574. Ἐπίπεδον κάτοπτρον, δεχόμενον τὴν πρόσπτωσιν μονοχρόου φωτεινῆς ἀκτίνος ἐπὶ τῆς ἐπιφανείας του, στρέφεται κατὰ $\varphi=22^\circ$ μὲ ἄξονα κάθετον πρὸς τὸ ἐπίπεδον ἀνακλάσεως καὶ διερχόμενον διὰ τοῦ σημείου προσπτώσεως.

Ζητεῖται: Κατὰ πόσον (θ) θὰ στραφῇ ἡ ἀνακλωμένη ἀκτίς.

Λύσις: $\theta=44^\circ$, ἥτοι γενικῶς $\theta=2\varphi$.

575. Φωτεινὴ ἀκτίς μονόχρους προσπίπτει ὑπὸ γωνίαν ω ἐπὶ πλακὸς διαφανοῦς, μὲ παραλλήλους ἕδρας, πάχους d καὶ δείκτου διαθλάσεως n.

Ζητείται: Ποία είναι η απόσταση (x) μεταξύ της εισερχομένης και της εξερχομένης της πλακός ακτίνος, συναρτήσει των ως άνω στοιχείων.

$$\text{Λύσις: } x = d \left(\eta\mu\omega - \frac{\sigma\upsilon\nu\omega \cdot \eta\mu\omega}{\sqrt{n^2 - \eta\mu^2\omega}} \right)$$

576. Φωτεινή εὐθεῖα, μήκους $l = 15,5$ cm, τιθεμένη καθέτως πρὸς τὸν κύριον ἄξονα φακοῦ εἰς ἀπόστασιν $\pi = 5$ cm ἀπὸ τοῦ ὀπτικοῦ του κέντρου σχηματίζει εἶδωλον φανταστικὸν μήκους $l' = 62$ cm.

Ζητείται: Ποία είναι ἡ ἐστιακὴ ἀπόστασις (ϵ) καὶ τὸ εἶδος τοῦ φακοῦ.

$$\text{Λύσις: } \epsilon = 6,66 \text{ cm (φακὸς συγκλίνων).}$$

577. Δίδεται ἡ ἐστιακὴ ἀπόστασις συγκεντρωτικοῦ φακοῦ $\epsilon = 5$ cm καὶ ἡ ἀπόστασις εὐκρινουῆς ὁράσεως δι' ἐμμέτωπα καὶ μύωπα ὀφθαλμὸν ἀντιστοίχως $\alpha_1 = 30$ cm καὶ $\alpha_2 = 12,5$ cm.

Ζητείται: Ποῖος εἶναι ὁ λόγος τῶν μεγεθύνσεων δι' ὀφθαλμὸν ἐμμέτωπα καὶ μύωπα (M_1/M_2).

$$\text{Λύσις: } M_1/M_2 = 2.$$

578. Φωτεινὸν ἀντικείμενον, ὕψους $h = 5$ m παρατηρεῖται δι' ἀστρονομικῆς διόπτρας φερούσης ἀντικειμενικὸν φακὸν ἐστιακῆς ἀποστάσεως $\epsilon_1 = 1$ m καὶ προσοφθάλμιον ἐστ. ἀποστάσεως $\epsilon_2 = 2$ cm.

Ζητείται: Ἄν ἡ ἀπόστασις τῶν κέντρων τῶν δύο φακῶν εἶναι $d = 1,8$ m καὶ ἡ τοῦ ἀντικειμένου ἀπὸ τοῦ ἀντικειμενικοῦ $S = 500$ m, ποία θὰ εἶναι ἡ ἀπόστασις τοῦ εἰδώλου ἀπὸ τοῦ προσοφθαλμίου (α) καὶ ποῖον τὸ μέγεθος τοῦ τελικοῦ εἰδώλου (E).

$$\text{Λύσις: } \alpha = -18 \text{ cm, } E = 10 \text{ cm.}$$

579. Φωτεινὴ ἀκτίς, ὀδεύουσα ἐντὸς θειούχου ἄνθρακος καὶ προσπίπτουσα ἐπὶ διόπτρου θειούχου ἄνθρακος—ἀέρος δὲν ἐξέρχεται τοῦ ὑγροῦ ἂν ἡ γωνία προσπτώσεως εἶναι μεγαλύτερα τῶν 37° καὶ $54'$.

Ζητείται: Ποῖος εἶναι ὁ δείκτης διαθλάσεως (n) τοῦ θειούχου ἄνθρακος ὡς πρὸς τὸν ἀέρα.

$$\text{Λύσις: } n = 1,628.$$

580. Μονόχρους φωτεινὴ ἀκτίς προσπίπτει ἐπὶ τῆς μιᾶς ἕδρας πρίσματος, διαθλαστικῆς γωνίας $A = 60^\circ$ καὶ δείκτου διαθλάσεως $n = 1,5$, ὑπὸ γωνίαν προσπτώσεως $\pi = 30^\circ$.

Ζητείται: Ποία θὰ εἶναι ἡ γωνία (π') τῆς ἐξόδου τῆς φωτεινῆς ἀκτίνος.

$$\text{Λύσις: } \pi' = 13^\circ.$$

581. Φωτεινὸν ἀντικείμενον τίθεται ἐπὶ τοῦ κυρίου ἄξονος εἰς ἀπόστασιν $\pi = 20$ cm ἀπὸ τοῦ ὀπτικοῦ κέντρου συγκλίνοντος φακοῦ ἑστιακῆς ἀποστάσεως $\epsilon = 10$ cm. Δεύτερος φακός, ἀποκλίνων, ἑστιακῆς ἀποστάσεως $\epsilon' = -30$ cm τίθεται μὲ κοινὸν κύριον ἄξονα εἰς ἀπόστασιν $d = 30$ cm ἀπὸ τοῦ πρώτου φακοῦ.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ ἀπόστασις (π') τοῦ σχηματιζομένου τελικοῦ εἰδώλου.

Λύσις: $\pi' = -7,5$ cm.

582. Πρὸς βύωψ ὀφθαλμὸς δύναται νὰ βλέπῃ εὐκρινῶς μόνον εἰς ἀπόστασιν μεγαλυτέραν τῆς ἀποστάσεως εὐκρινοῦς ὀράσεως, ἣτις εἶναι $a = 25$ cm.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ ἰσχύς (f) τῶν ἀπαιτουμένων φακῶν.

Λύσις: $f = 4$ m⁻¹ (διοπτρία).

583. Λεπτὴ φωτεινὴ ἀκτὶς λευκοῦ φωτὸς διέρχεται συμμετρικῶς δι' ἐνὸς πρίσματος ἐκ θειοῦχου ἀνθρακος, διαθλαστικῆς γωνίας $A = 60^\circ$.

Ζητεῖται: Ποία θὰ εἶναι ἡ ἐκτροπὴ (E_D) διὰ τὸ κίτρινον χρώμα D καὶ ποία ἡ γωνία (φ) μεταξὺ τῶν ἀκτίνων χρώματος C καὶ F , ἂν ὁ δείκτης διαθλάσεως διὰ τὰ χρώματα ταῦτα εἶναι ἀντιστοίχως $n_D = 1,6276$, $n_C = 1,6182$ καὶ $n_F = 1,6523$.

Λύσις: $E_D = 48^\circ 56'$, $\varphi = 3^\circ 25'$.

584. Ἀκτὶς λευκοῦ φωτὸς προσπίπτει πλαγίως ἐπὶ λείας ὑδατίνης ἐπιφανείας.

Ζητεῖται: Ποία πρέπει νὰ εἶναι ἡ γωνία προσπτώσεως (π) ὥστε τὸ κίτρινον χρώμα D νὰ εἶναι, μετὰ τὴν ἀνάκλασιν πεπολωμένον κατὰ τὸ μέγιστον, ἂν ὁ δείκτης διαθλάσεως τοῦ ὕδατος διὰ τὸ χρώμα D εἶναι $n_D = 1,334$.

Λύσις: $\pi = 53^\circ 7'$.

585. Πεπολωμένη ἀκτὶς κίτρινου χρώματος D εἰσέρχεται ἐντὸς σακχαρούχου διαλύματος 10% καὶ ὀδεύει ἐντὸς αὐτοῦ κατὰ μῆκός τι $\lambda = 20$ cm.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ γωνία στροφῆς (α) τῆς πεπολωμένης ἀκτίνος, ἂν ἡ εἰδικὴ στροφικὴ ἱκανότης τοῦ σακχάρου διὰ τὸ χρώμα D εἶναι $[\alpha] = 66^\circ 49'$.

Λύσις: $\alpha = 13^\circ 30'$.

586. Κοῖλον κάτοπτρον ἔχει ἑστιακὴν ἀπόστασιν $\epsilon = 25$ cm. Ἐπὶ τοῦ κυρίου ἄξονός του καὶ εἰς ἀπόστασιν $\pi = 15$ cm τίθεται φωτεινὴ γραμμὴ ὕψους $A = 10$ cm.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ ἀπόστασις (π') καὶ τὸ μέγεθος τοῦ εἰδώλου (E).

Λύσις: $\pi' = -9,4$ cm, $E = 6,3$ cm.

587. Δίδεται ἡ φαινομένη διάμετρος τοῦ Ἡλίου $d = 32'$.

Ζητεῖται: Ποία θὰ εἶναι ἡ διάμετρος (d') τοῦ εἰδώλου του κατὰ τὴν χρησιμοποίησιν κοίλου φακοῦ ἑστιακῆς ἀποστάσεως $\epsilon = 15$ m.

Λύσις: $d' = 14$ cm.

588. Στρώμα αἰθέρος πάχους $d_1 = 2$ cm ἐπιπλέει ὑδατίνου στρώματος πάχους $d_2 = 3$ cm.

Ζητεῖται: Ποῖον εἶναι τὸ φαινομενικὸν βάθος τοῦ πυθμένους (x) τοῦ περιέχοντος τὰ ὑγρά δοχείου, ἂν οἱ ἀπόλυτοι δείκται διαθλάσεως διὰ τὸν αἰθέρα καὶ τὸ ὕδωρ εἶναι ἀντιστοίχως $n_1 = 1,36$ καὶ $n_2 = 1,33$.

Λύσις: $x = 3,72$ cm.

589. Φωτεινὸν ἀντικείμενον ὁρῶμενον διὰ μέσου ἑνὸς ὑαλίνου κύβου κατὰ μίαν διεύθυνσιν $\theta = 60^\circ$ μὲ τὴν μίαν ἐκ τῶν ἐδρῶν του φαίνεται πλαγίως μετατοπισμένον κατ' ἀπόστασιν $d = 5,29$ cm.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ πλευρὰ (α) τοῦ κύβου, ἂν ὁ δείκτης διαθλάσεως τῆς ὑάλου εἶναι $n = 1,55$.

Λύσις: $\alpha = 10$ cm.

590. Συγκλίνων φακός, ἀποτελούμενος ἐξ ὑλικοῦ δείκτου διαθλάσεως $n_1 = 1,54$, ἔχει εἰς τὸν ἀέρα ἑστιακὴν ἀπόστασιν $\epsilon_1 = 40$ cm.

Ζητεῖται: Ποία θὰ εἶναι ἡ ἑστιακὴ ἀπόστασις (ϵ_2) τοῦ αὐτοῦ φακοῦ ἐντὸς ὕδατος, ἂν ὁ δείκτης διαθλάσεως τοῦ ὕδατος ὡς πρὸς τὸν ἀέρα εἶναι $n_2 = 1,33$.

Λύσις: $\epsilon_2 = 136,8$ cm.

591. Ἐπιπεδόκυρτος φακός, ἀκτῖνος καμπυλότητος $R = 20,9$ cm, ἀποτελούμενος ἐξ ὑάλου δείκτου διαθλάσεως $n_1 = 1,55$ ὡς πρὸς τὸν ἀέρα, ἐμβαπτίζεται ἐντὸς ὕδατος (δείκτου διαθλάσεως $n_2 = 1,33$ ὡς πρὸς τὸν ἀέρα).

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ ἑστιακὴ ἀπόστασις (ϵ) τοῦ φακοῦ ἐντὸς τοῦ ὕδατος.

Λύσις: $\epsilon = 127$ cm.

592. Δίδεται σύστημα ἀποτελούμενον ἐκ δύο φακῶν συγκλινόντων ἑστιακῆς ἀποστάσεως ἀντιστοίχως $\epsilon_1 = 20$ cm καὶ $\epsilon_2 = 30$ cm, εὐρισκομένων οὕτως ὥστε νὰ ἔχουν τὸν αὐτὸν κύριον ἄξονα.

Ζητεῖται: Ποία θὰ εἶναι ἡ θέσις (π) καὶ τὸ ὕψος (A) φωτεινοῦ ἀντικειμένου καθέτου πρὸς τὸν κύριον ἄξονα, ἂν τὸ εἶδω-

λόν του ἔχη ὕψος $E=0,333$ cm καὶ εὐρίσκεται εἰς ἀπόστασιν $\pi'=10$ cm πέραν τοῦ δευτέρου φακοῦ.

Λύσις : $A=2$ cm, $\pi=100$ cm (πρὸ τοῦ πρώτου φακοῦ).

593. Δίδεται ἐπιπεδόκυρτος φακὸς μὲ ἀκτῖνα καμπυλότητος $R=25$ cm.

Ζητεῖται : Ποῖαι θὰ εἶναι αἱ ἔστιακαὶ ἀποστάσεις (ϵ_1 καὶ ϵ_2) διὰ τὸ ἐρυθρὸν καὶ ἰώδες χρῶμα, ἂν οἱ δεῖκται διαθλάσεως διὰ τὰ χρώματα ταῦτα εἶναι ἀντιστοίχως $n_1=1,5$ καὶ $n_2=1,6$, ὡς καὶ ποῖαι θὰ εἶναι ἡ ἀπόστασις (d) τῶν δύο εἰδώλων φωτεινοῦ σημείου εὐρισκομένου εἰς ἀπόστασιν $\pi=30$ cm ἀπὸ τοῦ ὀπτικοῦ κέντρου τοῦ φακοῦ.

Λύσις : $\epsilon_1=41,66$ cm, $\epsilon_2=50$ cm, $d=32,14$ cm.

594. Φωτεινὴ πηγὴ τίθεται εἰς ἀπόστασιν $\pi=10$ cm πρὸ κοίλου κατόπτρου ἔστιακῆς ἀποστάσεως $\epsilon=20$ cm καὶ εἰς ἀπόστασιν $d=100$ cm ἀπὸ παραπετάσματος.

Ζητεῖται : Ἄν ἡ πηγὴ μόνη τῆς φωτίζῃ τὸ παραπέτασμα διὰ φωτισμοῦ φ , ποῖος θὰ εἶναι ὁ φωτισμὸς (φ') τοῦ παραπετάσματος ὅταν τοῦτο δέχεται καὶ τὸ ὑπὸ τοῦ κατόπτρου ἀποστελλόμενον φῶς, ὑποτιθεμένου ὅτι τὸ κάτοπτρον θεωρεῖται τέλειον ἀπὸ ἀπόψεως ἀνακλάσεως.

Λύσις : $\varphi'=3,37\varphi$.

595. Ὁ φωτισμὸς μιᾶς λείας ἐπιφανείας ὃ ὀφειλόμενος εἰς πανσέληνον εὐρισκομένην εἰς τὸ Zenith εἶναι $\varphi=0,014$ Lu-men/ft² (1 ft=1 feet=1 ποῦς=30 cm).

Ζητεῖται : Εἰς ποίαν ἀπόστασιν (x) ἀπὸ ἐπιφανείας πρέπει νὰ τεθῇ ἠλεκτρικὴ λιχνία ἰσχύος $I=500$ HK, ὥστε ὁ προκαλούμενος φωτισμὸς νὰ εἶναι ἴσος μὲ τὸν τῆς πανσελήνου.

Λύσις : $x=56,7$ m.

596. Φάσμα ἀστέρος, δρῶμενον διὰ φασματοσκοπίου ἀκριβείας, παρουσιάζει, διὰ τὴν γραμμὴν F τοῦ Ὑδρογόνου (μήκους κύματος $\lambda=4861$ Å) μετατόπισιν $d=0,1$ Å πρὸς τὸ ἰώδες.

Ζητεῖται : Ποία εἶναι, συμφώνως πρὸς τὸν νόμον Doppler-Fizeau, ἡ ταχύτης κινήσεως τοῦ ἀστέρος (v) ἂν ἡ ταχύτης τοῦ φωτὸς εἶναι $c=3 \cdot 10^{10}$ cgs.

Λύσις : $v=6,2$ Km/sec (πρὸς τὴν Γῆν).

597. Φωτεινὴ πηγὴ ἀνάπτει καὶ σβύνει μὲ σταθερὰν συχνότητα λάμψεων $N=435$ sec⁻¹, παρατηρεῖται δὲ μέσῳ ἐπιπέδου περιστρεφομένου κατόπτρου εὐρισκομένου εἰς ἀπόστασιν τοιαύτην ὥστε τὸ κέντρον περιστροφῆς του v^* ἀπέχη κατὰ $d=100$ cm ἀπὸ τῆς πηγῆς.

Ζητείται: Ποία είναι η απόσταση (x) δύο διαδοχικῶν ειδῶλων τῆς πηγῆς, ἂν τὸ κάνοπτρον στρέφεται μὲ περίοδον $T=0,2$ sec.

Λύσις: $x=14,4$ cm.

598. Δίδεται σύστημα ἐκ δύο κατόπτρων ἐχόντων τὸν αὐτὸν κύριον ἄξονα. Τοῦτων τὸ μὲν ἔν εἶναι κυρτὸν τὸ δ' ἕτερον κοῖλον μὲ ἀκτῖνα καμπυλότητος ἔχουσιν τὴν αὐτὴν ἀπόλυτον τιμὴν $R=2$ m, τίθενται δὲ ταῦτα μὲ τὰς ἀνακλώσας ἐπιφανείας ἐναντι ἀλλήλων καὶ εἰς ἀπόστασιν $d=2,5$ m μεταξὺ τῶν κορυφῶν των.

Ζητείται: Κατὰ πόσον θ' ἀπέχουν (x) τὰ δύο εἶδωλα, ἅτινα σχηματίζονται ὑπὸ φωτεινοῦ σημείου εὐρισκομένου μεταξὺ τῶν δύο κατόπτρων καὶ εἰς ἀπόστασιν $\pi=1,5$ m ἀπὸ τοῦ κοίλου, κατὰ περιπτώσεις πρώτης ἀνακλάσεως ἐπὶ τοῦ κοίλου καὶ δευτέρας ἐπὶ τοῦ κυρτοῦ καὶ ἀντιστρόφως.

Λύσις: $x=50$ cm.

599. Φασματικὴ γραμμὴ ἀστέρος ἔχει μῆκος κύματος $\lambda=4300 \text{ \AA}$.

Ζητείται: Ποῖον θὰ εἶναι τὸ φαινόμενον μῆκος κύματος (λ') τῆς γραμμῆς ταύτης, ἂν ὁ ἀστὴρ ἀπομακρύνεται τῆς Γῆς μὲ ταχύτητα $u=500$ Km/sec.

Λύσις: $\lambda'=4307 \text{ \AA}$.

600. Δίδεται φωτεινὴ ἀκτινοβολία μῆκους κύματος

$$\lambda = 5000 \text{ \AA}.$$

Ζητείται: Πόση εἶναι ἡ φαινομένη μᾶζα (m) ἐκάστου φωτονίου τῆς ἀκτινοβολίας ταύτης, ἂν ἡ σταθερὰ τοῦ Planck ἔχη τιμὴν $h = 6,6 \cdot 10^{-27}$ cgs.

Λύσις: $m = 4,4 \cdot 10^{-33}$ gr.

VII. ΗΛΕΚΤΡΙΣΜΟΣ

ΣΤΑΤΙΚΟΣ ΗΛΕΚΤΡΙΣΜΟΣ

601. Δύο αντίθετα ηλεκτρικά φορτία αντιστοίχως $Q_1 = 98$ ΗΣΜ ποσ. και $Q_2 = -135$ ΗΣΜ ποσ. απέχουν μεταξύ των κατά απόστασιν $R = 7$ cm.

Ζητείται: Ποία είναι η μεταξύ τῶν φορτίων εμφανιζομένη δύναμις (F) ἔλξεως.

Λύσις: Ἐκ τοῦ τύπου τοῦ Coulomb

$$F = K \frac{Q_1 \cdot Q_2}{R^2}$$

ἔχομεν :

$$F = \frac{98 (-135)}{7^2} \left(\frac{\text{gr}^{\frac{1}{2}} \cdot \text{cm}^{\frac{3}{2}} \cdot \text{sec}^{-1}}{\text{cm}^2} \right)^2$$

$$F = -270 \text{ gr} \cdot \text{cm} \cdot \text{sec}^{-2}$$

$$| F = -270 \text{ dynes} |$$

Τὸ ἀρνητικὸν σημεῖον δεικνύει τὴν ἐμφάνισιν ἔλξεως.

602. Δύο ὅμοια ὁμόσημα ηλεκτρικά φορτία (Q) ἀπέχοντα κατ' ἀπόστασιν $R = 100000$ m ἀπωθοῦνται διὰ δυνάμεως $F = 9810$ Kg*.

Ζητείται: Ποία είναι ἡ τιμὴ ἐκάστου φορτίου (Q).

Λύσις: Λύοντες τὸν τύπον τοῦ Coulomb ὡς πρὸς τὸ Q (ὅπου $Q_1 = Q_2 = Q$) ἔχομεν τὴν ἐξίσωσιν :

$$Q = R \sqrt{F}$$

ὁπότε εὐρίσκομεν :

$$Q = 10^5 \sqrt{981 \cdot 10^9} \text{ m} \sqrt{\text{Kg}^*}$$

$$Q = 10^5 \cdot 10^2 \sqrt{981 \cdot 10 \cdot 10^9 \cdot 981} \text{ cm} \sqrt{\text{dynes}}$$

$$Q = 981 \cdot 10^9 \text{ ΗΣΜ ποσ.}$$

$$Q = \frac{981 \cdot 10^9}{3 \cdot 10^9} \text{ Coulomb}$$

$$| Q = 327 \text{ Coulomb} |$$

603. Ηλεκτρική ποσότης $Q_1 = 400$ ΗΣΜ ποσ. εὑρίσκεται συγκεντρωμένη εἰς ἓν σημεῖον. Εἰς ἀπόστασιν $R = 10$ m ἀπὸ τούτου τίθεται μικρὸν σιδηροῦν σφαιρίδιον, φέρον ἠλεκτρικὴν ποσότητα $Q_2 = 3600$ ΗΣΜ ποσ. καὶ ἔχον μᾶζαν $m = 1,44$ gr.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ στιγμιαία ἐπιτάχυνσις (γ) τοῦ σφαιριδίου m εἰς τὴν ὡς ἄνω θέσιν.

Λύσις: Ἐστω F ἡ δύναμις ἣν ὑφίσταται τὸ σφαιρίδιον. Αὕτη προφανῶς θὰ εἶναι :

$$F = \frac{Q_1 Q_2}{R^2} \quad (1)$$

ὁπότε ἡ ζητούμενη ἐπιτάχυνσις

$$\gamma = \frac{F}{m}$$

ἐκ τῆς (1) θὰ εἶναι :

$$\gamma = \frac{Q_1 \cdot Q_2}{mR^2}$$

ἦτοι :

$$\gamma = \frac{400 \cdot 3600}{1,44 \cdot 10^2} \frac{\text{ΗΣΜ}\pi \cdot \text{ΗΣΜ}\pi}{\text{gr} \cdot \text{m}^2}$$

$$\gamma = \frac{400 \cdot 3600}{1,44 \cdot 10^2 \cdot 10^4} \frac{\text{ΗΣΜ}\pi \cdot \text{ΗΣΜ}\pi}{\text{gr} \cdot \text{cm}^2}$$

$$\gamma = \frac{4 \cdot 36 \cdot 10^4}{1,44 \cdot 10^6} \frac{\text{dynes}}{\text{gr}}$$

$$\gamma = 1 \frac{\text{cm}}{\text{sec}^2}$$

604. Δύο σφαιρικοὶ ἀγωγοί, ἀκτίων ἀντιστοίχως $r_1 = 3$ m καὶ $r_2 = 2$ m ἀπέχουν ἀλλήλων κατὰ $R = 20$ m (ἀπόστασις τῶν κέντρων τῶν), φέρουν δὲ ἕκαστος ἠλεκτρικὰ φορτία ὑπὸ δυναμικὸν ἀντιστοίχως $V_1 = 40$ Volt καὶ $V_2 = 25$ ΗΣΜ δυν.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ ἐμφανιζομένη μεταξὺ τῶν ἀγωγῶν τούτων δύναμις (F).

Λύσις: Τὰ φορτία ἑκάστου ἀγωγῶ (Q_1 καὶ Q_2) θὰ εἶναι ἀντιστοίχως :

$$Q_1 = V_1 \cdot r_1 \quad (1)$$

και

$$Q_2 = V_2 \cdot r_2 \quad (2)$$

όποτε η εμφανιζομένη μεταξύ τούτων δύναμις

$$F = \frac{Q_1 \cdot Q_2}{R^2}$$

θα είναι, ως εκ τῶν τιμῶν τῶν Q_1 και Q_2 ἐκ τῶν (1) και (2) :

$$F = \frac{V_1 \cdot r_1 \cdot V_2 \cdot r_2}{R^2}$$

$$F = \frac{40 \cdot 3 \cdot 25 \cdot 2}{20^2} \frac{\text{Volt} \cdot \text{m} \cdot \text{H}\Sigma\text{M}\delta \cdot \text{m}}{\text{m}^2}$$

$$F = \frac{2 \cdot 3 \cdot 4 \cdot 25 \cdot 10}{4 \cdot 10^2} \text{Volt} \cdot \text{H}\Sigma\text{M}\delta$$

$$F = \frac{2 \cdot 3 \cdot 4 \cdot 25 \cdot 10}{3 \cdot 4 \cdot 10^4} \text{H}\Sigma\text{M}\delta \cdot \text{H}\Sigma\text{M}\delta$$

$$F = \frac{50}{10^3} (\text{H}\Sigma\text{M}\delta)^2$$

$$F = 0,05 \left(\text{gr}^{\frac{1}{2}} \cdot \text{cm}^{\frac{1}{2}} \cdot \text{sec}^{-1} \right)^2$$

$$F = 0,05 \text{ gr} \cdot \text{cm} \cdot \text{sec}^{-2}$$

$$F = 0,05 \text{ dynes}$$

605. Δίδεται ἄγωγος χωρητικότητας $C_1 = 1200 \mu\text{F}$ φορτισμένος διὰ ποσότητος $Q_1 = 4 \cdot 10^7 \text{ H}\Sigma\text{M}\pi$.

Ζητεῖται: Ποῖον δυναμικὸν (V) θὰ λάβῃ ὁ ἄγωγος οὗτος ἂν ἔλθῃ εἰς ἐπαφὴν μὲ ἕτερον ἄγωγὸν δυναμικοῦ $V_2 = 360 \text{ Volt}$ καὶ χωρητικότητος $C_2 = 3000 \mu\text{F}$.

Λύσις: Κατὰ τὴν ἐπαφὴν τῶν ἄγωγῶν τὸ κοινὸν δυναμικὸν τῶν (V) θὰ εἶναι :

$$V = \frac{Q}{C} \quad (1)$$

ὅπου εἶναι Q ἡ συνολικὴ ποσότης τῶν δύο ἄγωγῶν καὶ C τὸ ἄθροισμα τῶν χωρητικότητων τῶν.

Ἄς ἐκ τούτου ὁ (1) δύταται νὰ γραφῇ

$$V = \frac{Q_1 + Q_2}{C_1 + C_2} \quad (2)$$

καὶ ἐπειδὴ

$$Q_2 = V_2 \cdot C_2$$

ὁ τύπος (2) τελικῶς γίνεται :

$$V = \frac{Q_1 + V_2 \cdot C_2}{C_1 + C_2}$$

$$V = \frac{4 \cdot 10^7 + 360 \cdot 3000}{1200 + 3000} \frac{\text{H}\Sigma\text{M}\pi + \text{Volt. } \mu\text{F}}{\mu\text{F}}$$

$$V = \frac{4 \cdot 10^7 \cdot 3^{-1} \cdot 10^{-9} + 360 \cdot 3000}{4200} \frac{\text{Coul} + \text{Volt. } \mu\text{F}}{\mu\text{F}}$$

$$V = \frac{\frac{4 \cdot 10^7}{3 \cdot 10^9} + 360 \cdot 3000}{4200} \frac{\text{Volt. } \mu\text{F} + \text{Volt. } \mu\text{F}}{\mu\text{F}}$$

$$V = \frac{10,13 + 1080000}{4200} \frac{\mu\text{F} \cdot \text{Volt}}{\mu\text{F}}$$

$$V = 260,42 \text{ Volt} \quad | \quad 260,2 \text{ V}$$

606 Ἀγωγὸς χωρητικότητος $C_1 = 150 \text{ H}\Sigma\text{M}\chi$, φέρων φορτίον $Q_1 = 365 \text{ H}\Sigma\text{M}\pi$ φέρεται εἰς ἐπαφὴν διὰ σύρματος ἀμελητέας χωρητικότητος μὲ δεύτερον ἄγωγόν χωρητικότητος $C_2 = 250 \text{ H}\Sigma\text{M}\chi$ καὶ φορτισμένον διὰ ποσότητος $Q_2 = 435 \text{ H}\Sigma\text{M}\pi$.

Ζητεῖται : Ποῖαι θὰ εἶναι αἱ ποσότητες (Q_1' καὶ Q_2') αἰτινες θὰ παραμείνουν ἐπὶ ἐκάστου ἄγωγου μετὰ τὴν ἀποκατάστασιν καὶ τὴν διακοπὴν τῆς ἐπαφῆς.

Λύσις : Μετὰ τὴν ἀποκατάστασιν τῆς ἐπαφῆς τὸ κοινὸν δυναμικὸν τῶν ἄγωγῶν θὰ εἶναι προφανῶς :

$$V = \frac{Q_1 + Q_2}{C_1 + C_2} \quad (1)$$

Μετὰ τὴν διακοπὴν τῆς ἐπαφῆς, ὁ πρῶτος ἄγωγός παρουσιάζων δυναμικὸν V θὰ ἔχη ποσότητα Q_1' συμφώνως πρὸς τὸν τύπον

$$Q_1' = V \cdot C_1$$

ἤτοι, ἐκ τῆς (1) :

$$Q_1' = \frac{(Q_1 + Q_2) C_1}{C_1 + C_2} \quad (2)$$

Ὅμοίως, ὁ δεύτερος ἄγωγός θὰ φέρῃ ποσότητα

$$Q_2' = V \cdot C_2$$

ἤτοι, ἐκ τῆς (1) :

$$Q_2' = \frac{(Q_1 + Q_2) C_2}{C_1 + C_2} \quad (3)$$

Δι' ἀντικαταστάσεως τῶν οἰκείων τιμῶν εὐρίσκομεν τότε, ἐκ τῶν (2) καὶ (3) τὰς ζητούμενας ταύτας ποσότητας :

$$\begin{aligned} Q_1 &= 300 \text{ ΗΣΜπ.} \\ Q_2 &= 500 \text{ ΗΣΜπ.} \end{aligned}$$

607 Πυκνωτὴς φέρων ἠλεκτρικὴν ποσότητα ὑπὸ δυναμικὸν $V=120$ volt ἐκφορτίζεται ἐντὸς θερμοδομέτρου, ὅποτε ἐμφανίζεται θερμότης $\Theta=14400$ cal.

Ζητεῖται : Ποία εἶναι ἡ χωρητικότης τοῦ πυκνωτοῦ τοῦτου (C), ἂν θεωρηθῇ τὸ ὕδωρ κακὸς ἀγωγὸς τοῦ ἠλεκτρισμοῦ μὲ $K=1$.

Λύσις : Ἡ κατὰ τὴν ἐκφόρτισιν ἐμφανιζομένη θερμότης (Θ) πρέπει νὰ εἶναι ἀντίστοιχος πρὸς τὸ παραγόμενον κατὰ ταύτην ἔργον (W) ἴσον μὲ τὴν ἐνέργειαν τοῦ πυκνωτοῦ.

Εἶναι ὁμῶς :

$$W = \frac{CV^2}{2} \quad (1)$$

ὅποτε, ἐκ τῆς σχέσεως

$$W = \eta\Theta$$

καὶ τῆς τιμῆς τοῦ W ἐκ τῆς (1) ἔχομεν :

$$\frac{CV^2}{2} = \eta\Theta$$

ἔξ οὗ εἶναι :

$$C = \frac{2\eta\Theta}{V^2}$$

$$C = \frac{2 \cdot 4,18 \cdot 14400}{120^2} \frac{\text{joules} \cdot \text{cal}}{\text{cal} \cdot \text{Volt} \cdot \text{Volt}}$$

$$C = 8,36 \frac{\text{joules}}{\text{Volt} \cdot \text{Volt}}$$

$$C = 8,36 \frac{\text{Volt} \cdot \text{Coul}}{\text{Volt} \cdot \text{Volt}}$$

$$C = 8,36 \frac{\text{Coul}}{\text{Volt}} (= \text{Farad})$$

$$C = 8,36 \text{ Farad}$$

608. Ἐντὸς ἠλεκτροστατικοῦ πεδίου ὁμοιομόρφου, σταθερᾶς ἐντάσεως $H=0,3 \text{ Kg}^*/\text{Coul}$ ἀφίεται μικρὸς σφαιρικὸς μετάλλινος ἄγωγός, μάζης $m=0,0036 \text{ gr}$, ὅστις ἀπὸ τῆς ἠρεμίας τίθεται εἰς κίνησιν ὑπὸ τὴν ἐπίδρασιν μόνον τῶν ἠλεκτροστατικῶν δυνάμεων (αἰρομένου καταλλήλως τοῦ βάρους του), καθ' ὅσον φέρει ἐπὶ τῆς ἐπιφανείας του ποσότητα ἠλεκτρικῆν $Q=0,2 \text{ Coul}$.

Ζητεῖται: Ποῖον θὰ εἶναι τὸ ἐντὸς τοῦ χρόνου $t=21 \text{ sec}$ παραγόμενον ἔργον (W).

Λύσις: Ὁ ἄγωγός τιθέμενος ἐντὸς τοῦ πεδίου θὰ δεχθῆ δύναμιν F τιμῆς

$$F = H \cdot Q \quad (1)$$

ἐπιτάχυνσιν δὲ γ συμφώνως πρὸς τὸν τύπον

$$\gamma = \frac{F}{m}$$

ἥτις, ὡς ἐκ τῆς σχέσεως (1) γίνεται

$$\gamma = \frac{H \cdot Q}{m} \quad (2)$$

Ἐντὸς τῆς ἐπίδρασιν τῆς ἐπιταχύνσεως ταύτης θὰ διανύσῃ, ἐντὸς χρόνου t , διάστημα

$$S = \frac{\gamma t^2}{2}$$

ἥτοι, ὡς ἐκ τῆς (2):

$$S = \frac{H \cdot Q \cdot t^2}{2m} \quad (3)$$

θὰ παράγῃ δὲ ἔργον

$$W = F \cdot S$$

ὅπερ ἐκ τῆς τιμῆς τοῦ F ἐκ τῆς (1) καὶ τοῦ S ἐκ τῆς (3) γίνεται τελικῶς:

$$W = \frac{(H \cdot Q \cdot t)^2}{2m}$$

$$W = \frac{(0,3 \cdot 0,2 \cdot 21)^2}{2 \cdot 0,0036} \frac{\text{Kg}^* \cdot \text{Coul}^2 \cdot \text{sec}^2}{\text{Coul}^2 \cdot \text{gr}}$$

$$W = \frac{0,0036 \cdot 21^2 \cdot 981^2 \cdot 10^6}{2 \cdot 0,0036} \frac{\text{dynes}^2 \cdot \text{sec}^2}{\text{gr}}$$

$$W = \frac{21^2 \cdot 981^2 \cdot 10^6}{2} \text{ erg}$$

$$W = \frac{21^2 \cdot 981 \cdot 10^6}{2 \cdot 10^7} \text{ joules}$$

$$W = 21631,05 \text{ joules}$$

609. Ἐντὸς ὁμοιομόρφου ἠλεκτροστατικοῦ πεδίου σταθερᾶς ἐντάσεως (H) τίθεται μικρὸς σφαιρικὸς ἀγωγὸς μάζης $m=0,05 \text{ gr}$ ὁπότε λαμβάνει ἐπιτάχυνσιν $\gamma=20 \text{ cm/sec}^2$.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ χωρητικότης τοῦ ἀγωγοῦ (C), ἂν τὸ δυναμικὸν του εἶναι $V=0,04 \text{ ΗΣΜδ}$ καὶ ἡ σταθερὰ ἐνταση τοῦ πεδίου $H=25 \text{ cgs}$.

Λύσις: Ἡ ζητουμένη χωρητικότης (C) θὰ εἶναι προφανῶς

$$C = \frac{Q}{V} \quad (1)$$

ἡ ποσότης ὅμως Q θὰ εἶναι ἀφ' ἐτέρου:

$$Q = \frac{F}{H} \quad (2)$$

ὅπου εἶναι:

$$F = m \cdot \gamma \quad (3)$$

Ἐκ τῆς (3) ἢ (2) λαμβάνει τότε μορφήν

$$Q = \frac{m \cdot \gamma}{H}$$

ὁπότε ἐκ ταύτης ἢ (1) γίνεται:

$$C = \frac{m \cdot \gamma}{H \cdot V}$$

$$C = \frac{0,05 \cdot 20}{25 \cdot 0,04} \frac{\text{gr} \cdot \text{cm} \cdot \text{ΗΣΜ}\pi}{\text{sec}^2 \cdot \text{dynes} \cdot \text{ΗΣΜδ}}$$

$$C = \frac{0,05 \cdot 20}{25 \cdot 0,04} \frac{\text{gr} \cdot \text{cm} \cdot \left(\text{gr}^{\frac{1}{2}} \cdot \text{cm}^{\frac{3}{2}} \cdot \text{sec}^{-1} \right)}{\text{sec}^2 \cdot \text{dynes} \cdot \left(\text{gr}^{\frac{1}{2}} \cdot \text{cm}^{\frac{1}{2}} \cdot \text{sec}^{-1} \right)}$$

$$C = \frac{0,05 \cdot 20}{25 \cdot 0,04} \text{ cm}$$

$$C = 1 \text{ cm}$$

Ἦτοι ἡ χωρητικότης τοῦ ἀγωγοῦ θὰ εἶναι $C = 1 \text{ ΗΣΜ}$ χωρητικότητος (cgs).

610. Τρεῖς πυκνωταὶ συνδέονται ἐν σειρᾷ. Τούτων οἱ δύο

πρώτοι έχουν χωρητικότητα αντίστοιχως $C_1 = 20$ cm και $C_2 = 30$ cm.

Ζητείται: Ποία πρέπει να είναι η χωρητικότης (C_3) του τρίτου πυκνωτού, ίνα το όλον σύστημα παρουσιάζη ενέργειαν $W = 120$ erg και δυναμικόν $V = 150$ ΗΣΜδ.

Λύσις: Ἐστω C ἡ χωρητικότης τοῦ ὅλου συστήματος. Αὕτη, ἕκ τοῦ τύπου

$$\frac{1}{C} = \frac{1}{C_1} + \frac{1}{C_2} + \frac{1}{C_3}$$

θα ἔχη τιμὴν :

$$C = \frac{C_1 C_2 C_3}{C_1 C_2 + C_1 C_3 + C_2 C_3} \quad (1)$$

Τότε ὁ συνδέων τὴν ἐνέργειαν μὲ τὴν χωρητικότητα τοῦ πυκνωτοῦ τύπος

$$W = \frac{CV^2}{2}$$

λαμβάνει, ὡς ἕκ τῆς (1), μορφήν :

$$W = \frac{C_1 C_2 C_3 V^2}{2 (C_1 C_2 + C_1 C_3 + C_2 C_3)}$$

ὁπότε, λύοντες ὡς πρὸς C_3 ἔχομεν :

$$C_3 = \frac{2WC_1C_2}{C_1C_2V^2 - 2W(C_1 + C_2)}$$

$$C_3 = \frac{2 \cdot 120 \cdot 20 \cdot 30}{20 \cdot 30 \cdot 150^2 - 2 \cdot 120 (20 + 30)} \text{ cm}$$

$$\boxed{C_3 = 0,096 \text{ cm}}$$

611. Δίδονται 12 πυκνωταὶ χωρητικότητος ἑκάστου $c = 13,2$ μF .

Ζητείται: Πῶς πρέπει οὗτοι νὰ συνδεθοῦν, ὥστε ἡ χωρητικότης τοῦ προκύπτοντος συνθέτου πυκνωτοῦ νὰ εἶναι $C = 1,1$ μF .

Λύσις: Ἐστω ὅτι πρὸς ἐπίτευξιν συνθέτου πυκνωτοῦ χωρητικότητος C πρέπει νὰ γίνῃ ἡ σύνθεσις εἰς μ σειρὰς ἕκ ν πυκνωτῶν δι' ἑκάστην :

Θὰ ἔχομεν τότε τοὺς τύπους :

$$C = \frac{\mu \cdot c}{\nu} \quad (1)$$

και

$$N = \mu \cdot \nu \quad (2)$$

όπου $N=12$ (ὁ ἀριθμὸς τοῦ συνόλου τῶν πυκνωτῶν).

Λύοντες τότε τὸ σύστημα ἐκ τῶν (1) καὶ (2) ὡς πρὸς τοὺς δύο ἀγνώστους (μ καὶ ν) εὐρίσκομεν :

$\mu = 1$ $\nu = 12$

Ἄρα ἡ σύνδεσις θὰ γίνῃ ἀπλῶς ἐν σειρᾷ.

612 Ἐν ἠλεκτρονίον φορτίου $e = 4,7 \cdot 10^{-10}$ ΗΣΜπ τιθέμενον ἐντὸς ἠλεκτροστατικοῦ πεδίου ὁμοιομόρφου σταθερᾶς ἐντάσεως $H = 500$ cgs μετατοπίζεται κατὰ διάστημά τι $S = 30$ cm παραλλήλως πρὸς τὰς δυναμικὰς γραμμὰς του.

Ζητεῖται : Πόσον ἔργον (W) θὰ παραχθῇ εἰς joules καὶ με ποίαν μέσην ἰσχὺν (J εἰς watt) ἂν ὑποτεθῇ ὅτι τὸ ἠλεκτρονίον κινεῖται μὲ σταθερὰν ταχύτητα $u = 60000$ Km/sec.

Λύσις : Ἡ ὑπὸ τοῦ πεδίου ἐπὶ τοῦ ἠλεκτρονίου ἀσκουμένη ἠλεκτροστατικὴ δύναμις (F) θὰ εἶναι :

$$F = e \cdot H$$

τὸ δὲ ἔργον

$$W = e \cdot H \cdot S$$

$$W = 4,7 \cdot 10^{-10} \cdot 500 \cdot 30 \text{ erg}$$

$W = 7,07 \cdot 10^{-13} \text{ joules}$
--

ὁπότε ἡ ἰσχὺς θὰ εἶναι

$$J = \frac{e \cdot H \cdot S}{t}$$

$$J = \frac{e \cdot H \cdot S \cdot u}{S}$$

$$J = e \cdot H \cdot u$$

$$J = 4,7 \cdot 10^{-10} \cdot 500 \cdot 6 \cdot 10^9 \text{ erg/sec}$$

$$J = 4,7 \cdot 5 \cdot 6 \cdot 10^{-10} \cdot 10^2 \cdot 10^9 \cdot 10^{-7} \text{ joules/sec}$$

$$J = 4,7 \cdot 5 \cdot 6 \cdot 10^{-6} \text{ watt}$$

$J = 1,41 \cdot 10^{-4} \text{ watt}$

613. Μικρὸν ἠλεκτρισμένον μεταλλικὸν σφαιρίδιον, μᾶζης $m=0,3$ gr καὶ φορτίου $Q=0,56$ ΗΣΜπ, ἐξαρτᾶται διὰ λεπτοῦ ἀβαροῦς νήματος μήκους $l=100$ cm ἀπὸ ἀκλονήτου σημείου καὶ

ἀφίεται ἐντὸς ὁμοιομόρφου ἠλεκτροστατικοῦ ὀριζοντίου πεδίου ἐντάσεως σταθερᾶς $H=1500 \text{ ΗΣΜ}$ ἐντ.

Ζητεῖται: Πόση εἶναι ἡ κατὰ τὴν κατακόρυφον θέσιν τοῦ νήματος γωνιώδης ἐπιτάχυνσις (ω') τοῦ σφαιριδίου ἢ ὠφειλομένη εἰς τὴν ἠλεκτροστατικὴν ἔλξιν μόνον.

Λύσις: Ἡ γωνιώδης ἐπιτάχυνσις (ω') θὰ εἶναι προφανῶς:

$$\omega' = \frac{P}{K} \quad (1)$$

ὅπου P ἡ ροπή ἣν ὑφίσταται τὸ σφαιρίδιον ὡς πρὸς τὸ ἀκλόνητον σημεῖον καὶ K ἡ ροπή ἀδρανεΐας του.

Ἡ ροπή (P) εἶναι ὅμως:

$$P = F \cdot l$$

ἥτοι

$$P = H \cdot Q \cdot l \quad (2)$$

ἡ δὲ ροπή ἀδρανεΐας K :

$$K = m \cdot l^2 \quad (3)$$

ὅποτε ἀντικαθιστῶντες τὰς ἐκ τῶν (2) καὶ (3) τιμὰς τῶν P καὶ K εἰς τὴν (1) ἔχομεν:

$$\omega' = \frac{H \cdot Q \cdot l}{m \cdot l^2}$$

$$\omega' = \frac{H \cdot Q}{m \cdot l}$$

$$\omega' = \frac{1500 \cdot 0,56}{0,3 \cdot 100} \text{ sec}^{-2}$$

$$\boxed{\omega' = 28 \text{ sec}^{-2}}$$

Ἡτοι ἡ γωνιώδης ἐπιτάχυνσις θὰ εἶναι 28 ἀκτινίων κατὰ τετραγωνικὸν δευτερόλεπτον.

614. Εἰς σημεῖον τι ἠλεκτροστατικοῦ πεδίου τὸ δυναμικὸν εἶναι $V_1=365000 \text{ Volt}$, εἰς ἕτερον σημεῖον $V_2=266900 \text{ Volt}$.

Ζητεῖται: Πόση ἠλεκτρικὴ ποσότης (Q) πρέπει νὰ μετατοπισθῇ ἐκ τοῦ ἑνὸς σημείου εἰς τὸ ἕτερον διὰ νὰ παραχθῇ ἔργον $W=1 \text{ Kg}^* \cdot \text{m}$.

Λύσις: Ἐκ τοῦ τύπου

$$W = Q \cdot V$$

ὅπου $V = V_1 - V_2$, ἔχομεν:

$$Q = \frac{W}{V_1 - V_2}$$

$$Q = \frac{1}{365000 - 266900} \frac{\text{Kg}^* \cdot \text{m}}{\text{Volt}}$$

$$Q = \frac{1}{98100} \frac{\text{Kg}^* \cdot \text{m}}{\text{Volt}}$$

$$Q = \frac{981 \cdot 10^{-2}}{98100} \frac{\text{joules}}{\text{Volt}}$$

$$Q = \frac{1}{10^4} \text{Coulomb}$$

$$Q = 0,0001 \text{ Coulomb}$$

615. Δίδεται ἡ ἀκτίς τῆς Γῆς ἴση περίπου μὲ $R_1 = 6000 \text{ Km}$.

Ζητεῖται: Ποία πρέπει νὰ εἶναι ἡ μέση ἀκτίς (R_0) ἐνὸς σφαιρικοῦ πυκνωτοῦ πάχους $d = 0,0015 \text{ mm}$ μεταξύ τῶν ὀπλισμῶν του, ὥστε οὗτος νὰ ἔχη τὴν αὐτὴν μὲ τὴν τῆς Γῆς ἠλεκτροχωρητικότητα, ἂν μεταξύ τῶν ὀπλισμῶν του παρεντίθεται ἀῆρ ($k=1$).

Λύσις: Ἡ χωρητικότης τῆς Γῆς (C) λαμβανομένης ὡς σφαιρικοῦ σώματος εἶναι προφανῶς

$$C = R_1 \quad (1)$$

ἢ τοῦ πυκνωτοῦ ἀντιστοίχως

$$C = k \frac{S}{4\pi d}$$

$$C = k \frac{4\pi R_0^2}{4\pi d}$$

$$C = k \frac{R_0^2}{d} \quad (2)$$

ὁπότε ἐκ τῶν (1) καὶ (2) εὐρίσκομεν :

$$k \frac{R_0^2}{d} = R_1$$

καὶ

$$R_0 = \sqrt{\frac{R_1 \cdot d}{k}}$$

$$R_0 = \sqrt{6 \cdot 10^3 \cdot 0,0015} \sqrt{\text{Km} \cdot \text{mm}}$$

$$R_0 = \sqrt{6 \cdot 10^9 \cdot 10^5 \cdot 0,0015 \cdot 10^{-1}} \sqrt{\text{cm} \cdot \text{cm}}$$

$$R_0 = \sqrt{6 \cdot 1,5 \cdot 10^4} \sqrt{\text{cm}^2}$$

$$\boxed{R_0 = 3 \text{ m}}$$

616. Δύο ηλεκτρικά φορτία, αντιστοίχως $Q_1 = 20 \text{ ΗΣΜπ}$ και $Q_2 = -61 \text{ ΗΣΜπ}$, συγκεντρωμένα εις έν σημείον έκαστον, απέχουν αλληλίων κατά $S = 32 \text{ cm}$.

Ζητείται: Ποία θά είναι ή ένταση τοῦ ηλεκτροστατικοῦ πεδίου (H) εις σημείον τι A απέχον κατά $h = 15 \text{ cm}$ ἀπό τοῦ Q_2 και εύρισκομένου ἐπὶ εὐθείας Q_2A καθέτου πρὸς τὴν Q_1Q_2 .

Λύσις: Ἡ ζητούμενη ένταση (H) θά είναι συνισταμένη τῶν ἐπὶ μέρος έντάσεως H_1 και H_2 τῶν ὀφειλομένων εις τὰ φορτία Q_1 και Q_2 .

Ἔχομεν ὡς ἐκ τούτου:

$$H_1 = \frac{Q_1 \cdot q}{x^2} \quad (1)$$

ὅπου $q=1$ και x ή απόστασις Q_1A

$$\text{και:} \quad H_2 = \frac{Q_2 \cdot q}{h^2} \quad (2)$$

Ἐπειδὴ ὁμως

$$x = \sqrt{S^2 + h^2}$$

ή (1) γίνεται τότε

$$H_1 = \frac{Q_1 \cdot q}{S^2 + h^2} \quad (1, \alpha)$$

Ἐν συνεχείᾳ, ἂν καλέσωμεν φ τὴν γωνίαν ἣτις σχηματίζεται μεταξύ διευθύνσεως Q_1A και Q_1Q_2 τότε ή γωνία μεταξύ τῶν H_1 και H_2 θά είναι θ , τιμῆς

$$\theta = 90^\circ + \varphi$$

και ή συνισταμένη H θά ἔχη τιμὴν

$$H = \sqrt{H_1^2 + H_2^2 + 2H_1H_2 \cdot \text{συν} (90^\circ + \varphi)}$$

$$H = \sqrt{\frac{Q_1^2}{(S^2 + h^2)^2} + \frac{Q_2^2}{h^4} + \frac{2 Q_1 Q_2 \cdot \text{συν} (90^\circ + \varphi)}{h^2 (S^2 + h^2)}}$$

ὅπου θά λαμβάνεται τὸ Q ὡς θεικόν, καθ' ὅσον ἤδη ἐλήφθη ὑπ' ὄψιν τὸ ἀρνητικόν σημείον εις τὸν καθορισμὸν τῆς σχέσεως μεταξύ θ και φ .

Ἐντικαθιστῶντες ἀκολουθῶς τὰς ἀριθμητικὰς τιμὰς εἰς τὴν τελευταίαν ἐξίσωσιν εὐρίσκομεν τελικῶς:

$$H = 0,264 \text{ cgs}$$

ΑΣΚΗΣΕΙΣ ΠΡΟΣ ΛΥΣΙΝ

617. Δίδονται δύο μικρὰ σφαιραῖ, φορτισμένα ἀντιστοίχως διὰ ποσότητος ἠλεκτρισμοῦ $Q_1 = 12 \text{ ΗΣΜπ}$ καὶ $Q_2 = -8 \text{ ΗΣΜπ}$, ἀπέχουσαι κατὰ $R = 2 \text{ cm}$.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ ἐμφανιζομένη μεταξὺ τούτων δύναμις ἔλξεως (F).

Λύσις: $F = 24 \text{ dynes}$.

618. Ἡ ἀπόστασις τῶν κέντρων δύο σφαιρῶν εἶναι R , ἡ δὲ ἀκτίς ἐκάστης ἀντιστοίχως $r_1 = 1 \text{ cm}$ καὶ $r_2 = 2 \text{ cm}$.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ ἀπόστασις αὐτῆ τῶν σφαιρῶν (R) ἂν ἐκάστη φέρῃ τὸ αὐτὸ φορτίον $Q = 40 \text{ ΗΣΜπ}$ καὶ ἂν ἡ ἐμφανιζομένη δύναμις ἀπόσεως ἔχῃ τιμὴν $F = 4 \text{ dynes}$.

Λύσις: $R = 28,2 \text{ cm}$.

619. Λουγδουρικῆς λαγίνου ὁ μὲν εἰς ὄπλισμὸς ἔχει δυναμικὸν $V = 30000 \text{ Volt}$, ὁ δ' ἕτερος συγκοινωνεῖ μὲ τὴν γῆν.

Ζητεῖται: Ποῖον εἶναι τὸ περιεχόμενον φορτίον (Q) καὶ ποία ἡ ἠλεκτρικὴ τῆς ἐνέργεια (W).

Λύσις: $Q = 0,003 \text{ Coul}$, $W = 45 \text{ joules}$.

620. Λουγδουρικὴ λάγηνος συγκοινωνεῖ μὲ τὸν ἕνα ὄπλισμὸν τῆς μὲ τὴν γῆν μὲ τὸν δ' ἕτερον μὲ πηγὴν δυναμικοῦ $V = 60000 \text{ Volt}$.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ χωρητικότης ταύτης (C) ἂν κατὰ τὴν ἔνωσιν τοῦ ἀρχικῶς μὲ τὴν γῆν συγκοινωνοῦντος ὄπλισμοῦ μὲ πυκνωτὴν χωρητικότητος $c = 0,01 \mu\text{F}$ παρουσιάζεται δυναμικὸν $V' = 24000 \text{ Volt}$ εἰς τὸν ἕτερον τῶν ὄπλισμῶν τῆς λαγίνου.

Λύσις: $C = 0,0066 \mu\text{F}$.

621. Δίδεται πυκνωτὴς χωρητικότητος $C = 150 \text{ ΗΣΜχ}$ καὶ δυναμικοῦ $V = 100 \text{ ΗΣΜδ}$.

Ζητεῖται: Ποίαν ταχύτητα (v) πρέπει νὰ ἔχῃ βλήμα μάζης $m = 400 \text{ gr}$ ἵνα παράγῃ τὸ αὐτὸ ἔργον μὲ τὸ τῆς ἐκφορτίσεως τοῦ πυκνωτοῦ.

Λύσις: $v = 61,2 \text{ cm/sec}$.

622. Πυκνωτὴς χωρητικότητος $C = 8000 \text{ ΗΣΜχ}$ ἀφηλεκτρι-

ζεται διὰ μεταλλικοῦ σύρματος θερμοχωρητικότητος $C_0 = 0,0006$ cal/grad, ὅποτε ἡ θερμοκρασία τοῦ σύρματος ἀνέρχεται κατὰ $\theta = 500$ grad.

Ζητεῖται: Ποῖον εἶναι τὸ δυναμικὸν τοῦ πυκνωτοῦ (V) ἂν ὑποτεθῇ ὅτι ὀλόκληρος ἡ παραγομένη θερμότης παραμένει ἐπὶ τοῦ σύρματος.

Λύσις: $V = 59,25$ ΗΣΜδ.

623. Μεταλλικὸν σφαιρίδιον, ἠλεκτρισμένον, φέρεται εἰς ἐπαφὴν πρὸς ὅμοιον σφαιρίδιον καὶ ἀκολουθῶς ἀπομακρύνεται αὐτοῦ, ὅποτε ὅταν ἡ ἀπόστασις τούτων γίνῃ $R = 10$ cm ἕκαστον σφαιρίδιον ἀπωθεῖ τὸ ἕτερον μετὰ δυνάμεως $F = 9$ dynes.

Ζητεῖται: Ποῖον εἶναι τὸ ἀρχικὸν ὀλικὸν φορτίον (Q) τοῦ σφαιριδίου.

Λύσις: $Q = 60$ Ccoul. ΗΣΜπ

624. Δύο ἠλεκτρισμένοι σφαῖραι τοποθετημένοι εἰς ἀπόστασιν R μεταξύ των καὶ ταυτοσήμως ἠλεκτρισμένοι προκαλοῦν ἄπωσιν $F = 1$ dyne. Ἀκολουθῶς φέρονται εἰς ἐπαφὴν καὶ ἀπομακρύνονται ἐκ νέου, ὅποτε εἰς ἀπόστασιν $R/2$ προκαλοῦν ἄπωσιν $F = 4,5$ dynes.

Ζητεῖται: Ποῖος εἶναι ὁ λόγος (Q_1/Q_2) τῶν δύο ἀρχικῶν φορτίων τῶν σφαιρῶν.

Λύσις: $Q_1/Q_2 = 2$.

625. Δίδεται μεταλλικὸς σφαιρικὸς ἄγωγος χωρητικότητος $C = 1$ μ F.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ ἀκτίς (R) τοῦ ἄγωγοῦ τούτου.

Λύσις: $R = 9$ Km.

626. Δίδεται ἄγωγος χωρητικότητος $C = 700$ cgs.

Ζητεῖται: Ποῖον πρέπει νὰ εἶναι τὸ δυναμικὸν (V) τοῦ ἄγωγοῦ τούτου, ἵνα κατὰ τὴν ἀφηλέκτρισίν του ἡ παραγομένη ὀλικὴ θερμότης εἶναι $\Theta = 1$ cal.

Λύσις: $V = 1091$ ΗΣΜδ.

627. Πυκνωτὴς χωρητικότητος $C = 0,1$ μ F φορτίζεται μέχρι δυναμικοῦ $V = 220$ Volt.

Ζητεῖται: Ποῖον εἶναι τὸ πρὸς τοῦτο ἀπαιτούμενον ἠλεκτρικὸν φορτίον (Q).

Λύσις: $Q = 22$ μ Coul.

628. Πυκνωτὴς χωρητικότητος $C = 0,13$ μ F φορτίζεται μέχρι δυναμικοῦ $V = 25000$ Volt ἐντὸς χρόνου $t = 5$ sec.

Ζητεῖται: Ποῖον εἶναι τὸ πρὸς τοῦτο ἀπαιτούμενον ποσὸν

ηλεκτρισμοῦ κατὰ sec (q) ἂν ὑποτεθῆ ὅτι εἰς ἴσους χρόνους προστίθενται ἴσα φορτία ἐπὶ τοῦ πυκνωτοῦ.

Λύσις: $q=650 \mu\text{Coul}/\text{sec}$.

629. Δίδεται ἄγωγος χωρητικότητος $C_1=10 \mu\text{F}$.

Ζητεῖται: Ποίας χωρητικότητος (C_2) πρέπει νὰ εἶναι ἕτερος ἄγωγος, ὥστε ἡ χωρητικότης τοῦ προκύπτοντος συστήματος πυκνωτῶν ἐν σειρᾷ νὰ εἶναι $C=5 \mu\text{F}$.

Λύσις: $C_2=10 \mu\text{F}$.

630. Ἡλεκτρικὸν ἔκκρεμὸς ἐξαρτᾶται δι' ἄβαροῦς νήματος μήκους $l=90 \text{ cm}$, ἔχει δὲ μᾶζαν $m=0,5 \text{ gr}$, φέρουσαν φορτίον $Q=50 \text{ ΗΣΜ}\pi$.

Τὸ ἔκκρεμὸς τοῦτο τιθέμενον κατ' ἀρχὴν ἐντὸς ὁμογενοῦς πεδίου μὲ κατακορύφους τὰς δυναμικὰς γραμμά του καὶ φορᾶς ἐκ τῶν κάτω ἔχει περίοδον $T_1=2,16 \text{ sec}$, ἀκολούθως δὲ τιθέμενον ἐντὸς ὁμοίου πεδίου μὲ γραμμὰς ὅμως ἐκ τῶν ἄνω ἔχει περίοδον $T_2=1,72 \text{ sec}$.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ ἔντασις τοῦ ἠλεκτροστατικῦ πεδίου (H), ἀνεξαρτήτως φορᾶς, ὡς καὶ ποία ἡ ἐπιτάχυνσις τῆς βαρύτητος τοῦ τόπου (g).

Λύσις: $H=2,19 \text{ cgs}$, $g=980,5 \text{ cm}/\text{sec}^2$.

ΔΥΝΑΜΙΚΟΣ ΗΛΕΚΤΡΙΣΜΟΣ

631. Ἡλεκτρικὸν ρεῦμα σταθερᾶς ἐντάσεως $I=0,2 \text{ Amp}$ διαρρέει ἄγωγὸν ἐπὶ χρόνον $t=30 \text{ sec}$.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ κατὰ τὸν χρόνον τοῦτον διελθοῦσα ἠλεκτρικὴ ποσότης (Q) εἰς μονάδας cgs.

Λύσις: Ἐκ τοῦ τύπου

$$I = \frac{Q}{t}$$

ἔχομεν:

$$Q = I \cdot t$$

$$Q = 0,2 \cdot 30 \text{ Amp} \cdot \text{sec}$$

$$Q = 6 \frac{\text{Coul} \cdot \text{sec}}{\text{sec}}$$

$$Q = 6 \cdot 3 \cdot 10^9 \frac{\text{ΗΣΜ}\pi \cdot \text{sec}}{\text{sec}}$$

$$\boxed{Q = 18 \cdot 10^9 \text{ ΗΣΜ}\pi}$$

632. Ἡλεκτρικὸν ρεῦμα ἐντάσεως σταθερᾶς $I=5$ Amp διαρρέει ἄγωγόν, εἰς τὰ ἄκρα τοῦ ὁποῖου ἡ διαφορὰ δυναμικοῦ εἶναι $V=380$ Volt.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ ἀντίστασις (R) τοῦ ἄγωγου.

Λύσις: Ἐκ τοῦ τύπου

$$I = \frac{V}{R}$$

ἔχομεν :

$$R = \frac{V}{I}$$

$$R = \frac{380 \text{ Volt}}{5 \text{ Amp}}$$

$$\boxed{R = 76 \text{ Ohm}}$$

633. Δίδεται ἀργυροῦς ἄγωγός, ἀντιστάσεως $R=16300$ μ Ohm, μήκους $l=30$ cm καὶ τομῆς $\sigma=0,003$ cm².

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ εἰδικὴ ἀντίστασις (ρ) τοῦ Ἀργύρου.

Λύσις: Ἐκ τοῦ τύπου

$$R = \frac{\rho \cdot l}{\sigma}$$

ἔχομεν :

$$\rho = \frac{R \cdot \sigma}{l}$$

$$\rho = \frac{16300 \cdot 0,003}{30} \frac{\text{Ohm} \cdot \text{cm}^2}{\text{cm}}$$

$$\boxed{\rho = 1,63 \text{ Ohm} \cdot \text{cm}}$$

634. Ράβδος ἐκ γραφίτου, μήκους $l=79,8$ cm καὶ τομῆς $\sigma=0,5$ cm² δέχεται εἰς τὰ ἄκρα τῆς διαφορὰν δυναμικοῦ $V=380$ Volt.

Ζητεῖται: Πόση ποσότης ἠλεκτρισμοῦ (Q) θὰ διέλθῃ διὰ τῆς ράβδου ταύτης ἐντὸς χρόνου $t=42$ sec, ἂν ἡ εἰδικὴ ἀντίστασις τοῦ γραφίτου εἶναι $\rho=820$ Ohm · cm.

Λύσις: Ἡ ἔντασις τοῦ διερχομένου διὰ τῆς ράβδου ρεύματος (I) θὰ εἶναι προφανῶς :

$$I = \frac{V\sigma}{\rho l} \quad (1)$$

οπότε ἐκ τοῦ τύπου

$$I = \frac{Q}{t}$$

ὁ (1) γίνεται

$$\frac{Q}{t} = \frac{V\sigma}{\rho l}$$

ἐξ οὗ ἔχομεν τότε :

$$Q = \frac{V\sigma t}{\rho l}$$

$$Q = \frac{380.0,5.42}{820.79,8} \frac{\text{Volt} \cdot \text{cm}^2 \cdot \text{sec}}{\text{Ohm} \cdot \text{cm} \cdot \text{cm}}$$

$$Q = \frac{100}{820} \frac{\text{Volt} \cdot \text{sec}}{\text{Ohm}}$$

$$Q = 0,128 \text{ Coul}$$

635. Ἡλεκτρικὸν στοιχεῖον, ἠλεκτρογερετικῆς δυνάμεως $U = 2 \text{ Volt}$ καὶ ἐσωτερικῆς ἀντιστάσεως $r = 0,4 \text{ Ohm}$ συνδέεται μὲ κύκλωμα ἐξωτερικῆς ἀντιστάσεως $R = 10 \text{ Ohm}$.

Ζητεῖται: Πόση θὰ εἶναι ἡ διαφορὰ δυναμικοῦ (v) εἰς τὰ ἄκρα τῶν πόλων τοῦ στοιχείου κατὰ τὴν διέλευσιν τοῦ ρεύματος διὰ τοῦ κυκλώματος.

Λύσις: Ἐφαρμόζοντες τὸν νόμον τοῦ Ohm εἰς τὸ ὅλον κύκλωμα καὶ καλοῦντες I τὴν ἔντασιν τοῦ διερχομένου ρεύματος ἔχομεν :

$$I = \frac{U}{R + r} \quad (1)$$

Ἄφ' ἐτέρου ὁμοῦ ἐφαρμόζοντες τὸν αὐτὸν νόμον εἰς τὴν ἐξωτερικὴν μόνον ἀντίστασιν ἔχομεν :

$$I = \frac{v}{R} \quad (2)$$

καθ' ὅσον ἡ ἔντασις (I) θὰ εἶναι ἡ αὐτὴ εἰς οἰονδήποτε μέρος τοῦ κυκλώματος.

Ἐχομεν τότε ἐκ τῶν (1) καὶ (2) τὴν σχέσιν :

$$\frac{U}{R + r} = \frac{v}{R}$$

ἐξ ἧς προκύπτει :

$$v = \frac{U \cdot R}{R + r}$$

$$v = \frac{2,10 \text{ Volt} \cdot \text{Ohm}}{10,4 \text{ Ohm}}$$

$$v = 1,92 \text{ Volt}$$

636. Ἡλεκτρικὴ στήλη, ἀντιστάσεως ἐσωτερικῆς $r = 2,4$ Ohm καὶ ἠλεκτρεγερτικῆς δυνάμεως $U = 8$ Volt συνδέεται μὲ ἐξωτερικὸν ἄγωγὸν ἀντιστάσεως R .

Ζητεῖται : Ποία πρέπει νὰ εἶναι ἡ τιμὴ τῆς ἀντιστάσεως ταύτης (R) ἵνα ἡ διαφορὰ δυναμικοῦ εἰς τὰ ἄκρα τῶν πόλων τῆς στήλης γίνῃ $v = 4$ Volt, ἥτοι κατέλθῃ εἰς τὸ $\frac{1}{2}$ τῆς ἠλεκτρεγερτικῆς δυνάμεως.

Λύσις : Ἐκ τῶν δύο τύπων

$$I = \frac{U}{R + r}$$

καὶ

$$I = \frac{v}{R}$$

ἔχομεν

$$\frac{U}{R + r} = \frac{v}{R}$$

ὁπότε, λύοντες ὡς πρὸς R , εὐρίσκομεν :

$$R = \frac{vr}{U - v}$$

$$R = \frac{4 \cdot 2,4 \text{ Volt} \cdot \text{Ohm}}{8 - 4 \text{ Volt}}$$

$$R = 2,4 \text{ Ohm}$$

637. Ἡλεκτρικὸν στοιχεῖον ἠλεκτρεγερτικῆς δυνάμεως U καὶ ἐσωτερικῆς ἀντιστάσεως $r = 0,5$ Ohm τροφοδοτεῖ κύκλωμα ἀποτελούμενον ἀφ' ἑνὸς ἐξ ἄγωγου ἀντιστάσεως R_0 ἀφ' ἑτέρου ἐκ τοῦ ἄγωγου τούτου καὶ ἑτέρου (ἐν σειρᾷ) ἀντιστάσεως $R_1 = 6$ Ohm, ὁπότε ἡ ἔντασις τοῦ διερχομένου ρεύματος εἶναι ἀντιστοίχως διὰ τὰς δύο περιπτώσεις $I_0 = 1$ Amp καὶ $I_1 = 0,25$ Amp.

Ζητεῖται : Ποία εἶναι ἡ ἠλεκτρεγερτικὴ δύναμις τοῦ στοιχείου (U), καὶ ποία ἡ ἀρχικὴ ἀντίστασις (R_0).

Λύσις: Ἐφαρμόζοντας τὸν νόμον τοῦ Ohm εἰς τὰ δύο κλειστά κυκλώματα ἔχομεν τοὺς δύο τύπους :

$$I_0 = \frac{U}{r + R_0}$$

καὶ

$$I_1 = \frac{U}{r + R_0 + R_1}$$

οἷτινες ἀποτελοῦν σύστημα μὲ δύο ἀγνώστους (U καὶ R_0) τοὺς ὁποίους εὐρίσκομεν ἔχοντας τιμὰς :

$U = 2 \text{ Volt}$ $R_0 = 1,5 \text{ Ohm}$

✓ **638.** Στήλη ἠλεκτρεγερτικῆς δυνάμεως $U=20 \text{ Volt}$ τροφοδοτεῖ ἀγωγὸν ἀντιστάσεως R_0 ὅποτε ἡ ἔντασις τοῦ ἐμφανιζομένου ρεύματος εἶναι $I_0=2 \text{ Amp}$.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ ἀντίστασις αὕτη (R_0) ὡς καὶ ποία ἡ ἐσωτερικὴ ἀντίστασις τῆς στήλης (r) ἂν κατὰ τὴν προσθήκην ἑτέρου ἀγωγοῦ (ἐν παραλλήλῳ ὡς πρὸς τὸν R_0) ἀντιστάσεως $R_1=14 \text{ Ohm}$ ἡ ἔντασις τοῦ ρεύματος γίνεται $I_1=2,439 \text{ Amp}$.

Λύσις: Ὁ διὰ τὴν πρώτην περιπτώσιν ἰσχύων τύπος εἶναι :

$$I_0 = \frac{U}{r + R_0} \quad (1)$$

ὁ δὲ διὰ τὴν δευτέραν :

$$I_1 = \frac{U}{r + R} \quad (2)$$

ὅπου R ἡ σύνθετος ἀντίστασις τῶν ἐν παραλλήλῳ R_0 καὶ R_1 .

Ἐπειδὴ ὁμοῦ ἰσχύει ἡ σχέση

$$\frac{1}{R} = \frac{1}{R_0} + \frac{1}{R_1}$$

ἔχομεν :

$$R = \frac{R_0 R_1}{R_0 + R_1}$$

ὅποτε ὁ τύπος (2) λαμβάνει μορφήν :

$$I_1 = \frac{U}{r + \frac{R_0 R_1}{R_0 + R_1}} \quad (3)$$

Τότε ἐκ τῶν τύπων (1) καὶ (3), ἀποτελούντων σύστημα δύο ἔξισώσεων μὲ δύο ἀγνώστους (r καὶ R_0), εὐρίσκομεν τελικῶς :

$$\begin{array}{l} r = 4 \text{ Ohm} \\ R_0 = 6 \text{ Ohm} \end{array}$$

639. Ἡλεκτρικὴ στήλη ἠλεκτρογεωτρικῆς δυνάμεως U καὶ ἐσωτερικῆς ἀντιστάσεως r τροφοδοτεῖ κύκλωμα ἐξωτερικῆς ἀντιστάσεως $R=12 \text{ Ohm}$, ὁπότε ἡ ἔντασις τοῦ ἐμφανιζομένου ρεύματος εἶναι $I=1,3 \text{ Amp}$.

Ζητεῖται : Ποία εἶναι ἡ τιμὴ τῆς ἠλεκτρογεωτρικῆς δυνάμεως (U) καὶ τῆς ἐσωτερικῆς ἀντιστάσεως (r) τῆς στήλης ταύτης, ἂν, κατὰ τὴν προσθήκην ἑτέρας στήλης (μὲ $U_1=30 \text{ Volt}$ καὶ $r_1=10 \text{ Ohm}$) ἀντιτιθεμένης εἰς τὴν πρώτην καὶ ἐν σειρᾷ ὡς πρὸς τὸ αὐτὸ κύκλωμα, ἡ ἔντασις τοῦ ρεύματος γίνεται $I_1=0,133 \text{ Amp}$ καὶ παρουσιάζει ἀντίθετον φορᾶν.

Λύσις : Ὁ διὰ τὴν πρώτην σύνθεσιν ἰσχύων τύπος εἶναι προφανῶς :

$$I = \frac{U}{r + R} \quad (1)$$

ὁ δὲ διὰ τὴν δευτέραν ἀντιστοιχῶς :

$$-I_1 = \frac{U + (-U_1)}{r + r_1 + R}$$

ἦτοι

$$-I_1 = \frac{U - U_1}{r + r_1 + R} \quad (2)$$

ὁπότε ἐκ τῶν ἔξισώσεων (1) καὶ (2) εὐρίσκομεν τὰς ἀγνώστους τιμὰς τῶν U καὶ r :

$$\begin{array}{l} U = 26 \text{ Volt} \\ r = 8 \text{ Ohm} \end{array}$$

640. Στήλη ἠλεκτρογεωτρικῆς δυνάμεως $U = 16 \text{ Volt}$ καὶ ἐσωτερικῆς ἀντιστάσεως $r = 12 \text{ Ohm}$ τροφοδοτεῖ ἄγωγόν ἀντιστάσεως R_0 , ὁπότε ἡ ἔντασις τοῦ ἐμφανιζομένου ρεύματος εἶναι $I_0 = 0,5 \text{ Amp}$.

Ζητεῖται : Ποία εἶναι ἡ τιμὴ τῆς ἀντιστάσεως R_0 ὡς καὶ πόση θὰ γίνῃ ἡ ἔντασις τοῦ ρεύματος (I_1) ἂν ἐν παραλλήλῳ ὡς πρὸς τὴν R_0 συνδεθῇ βολτόμετρον ἐσωτερικῆς ἀντιστάσεως $R_1 = 10 \text{ Ohm}$.

Λύσις : Εἰς τὴν πρώτην περίπτωσιν ἔχομεν τὴν σχέσιν :

$$I_0 = \frac{U}{r + R_0}$$

ὁπότε λύοντες ὡς πρὸς R_0 εὐρίσκομεν :

$$R_0 = \frac{U - I_0 r}{I_0}$$

$$\boxed{R_0 = 50 \text{ Ohm}}$$

Ἐν συνεχείᾳ εἰς τὴν δευτέραν περίπτωσιν ἔχομεν τὴν σχέσιν

$$I_1 = \frac{U}{r + \frac{R_0 R_1}{R_0 + R_1}}$$

ὁπότε προκύπτει τελικῶς :

$$\boxed{I_1 = 0,8 \text{ Amp}}$$

641. Τρεῖς ἰσομήκεις καὶ ἰσοπαχεῖς ἄγωγοι ἀποτελούμενοι ἐκ τοῦ αὐτοῦ μετάλλου συνδέονται κατὰ τὰ ἄκρα των, ὥστε ν' ἀποτελοῦν ἰσοσκελὲς τρίγωνον.

Ζητεῖται : Ἐάν ἡλεκτρικὸν ρεῦμα εἰσέρχεται διὰ τῆς μιᾶς κορυφῆς (A) καὶ ἐξέρχεται διὰ τῆς ἄλλης (B), ποία θὰ εἶναι ἡ ἔντασις (I) ρεύματος διερχομένου δι' ἄγωγου συνδέοντος τὴν κορυφὴν Γ μὲ τὸ μέσον τῆς AB.

Λύσις : Ἐστω Δ τὸ μέσον τῆς AB. Τὰ σημεῖα Γ καὶ Δ ἔχουν τὸ αὐτὸ δυναμικὸν

$$V_\Gamma = V_\Delta$$

καθ' ὅσον εἶναι τὰ μέσα δύο ἰσοπαχέων ἄγωγῶν τῆς αὐτῆς ἀντιστάσεως, ἦτοι τῶν ΑΓΒ καὶ ΑΔΒ, ὁπότε ἡ διαφορὰ δυναμικοῦ εἶναι :

$$V_{\Gamma\Delta} = V_\Gamma - V_\Delta = 0$$

καὶ τελικῶς :

$$\boxed{I = 0}$$

642. Δίδεται ἡλεκτρικὸν στοιχεῖον τοῦ Daniell, ἡλεκτρογενετικῆς δυνάμεως $U_0 = 1,06 \text{ Volt}$ καὶ ἐσωτερικῆς ἀντιστάσεως $r_0 = 0,85 \text{ Ohm}$ καὶ συνδέεται μὲ στοιχεῖον τοῦ Bunsen, ἡλεκτρογενετικῆς δυνάμεως $U_1 = 1,94 \text{ Volt}$ καὶ ἐσωτερικῆς ἀντιστάσεως $r_1 = 0,2 \text{ Ohm}$ οὕτως ὥστε τὰ δύο στοιχεῖα νὰ δίδουν ἀντίθετα ρεύματα διαρρέοντα κοινὸν ἄγωγόν, ἀντιστάσεως R, κλείοντα κύκλωμα.

Ζητεῖται : Ποία πρέπει νὰ εἶναι ἡ ἀντίστασις (R) τοῦ ἄγω-

γοῦ τούτου, ὥστε ἡ διαφορὰ δυναμικοῦ εἰς τὰ ἄκρα τοῦ στοιχείου τούτου γὰ εἶναι $V=0,5$ Volt.

Λύσις: Ὁ νόμος τοῦ Ohm, ἐφαρμοζόμενος εἰς ὁλόκληρον τὸ κύκλωμα δίδει:

$$I = \frac{U_0 + U_1}{r_0 + r_1 + R}$$

ἐφαρμοζόμενος δὲ εἰς τὰ ἄκρα τῆς ἀντιστάσεως R δίδει ἐν συνεχείᾳ:

$$I = \frac{V}{R}$$

ὁπότε θέτοντες ὅπου $U_0 = -1,06$ Volt καὶ $U_1 = +1,94$ Volt ἔνεκα τῆς κατ' ἀντίθεσιν συνενώσεως τῶν στοιχείων ἔχομεν:

$$\frac{U_1 + U_0}{r_0 + r_1 + R} = \frac{V}{R}$$

$$R = \frac{V(r_0 + r_1)}{U_1 + U_0 - V}$$

$$R = \frac{0,5(0,85 + 0,2)}{1,94 - 1,06 - 0,5} \frac{\text{Volt} \cdot \text{Ohm}}{\text{Volt}}$$

$$R = 1,38 \text{ Ohm}$$

643. Στήλη ἀποτελουμένη ἐκ $n=10$ στοιχείων τοῦ Grenet, ἠλεκτρογενετικῆς δυνάμεως ἐκάστου $u=2$ Volt καὶ ἐσωτερικῆς ἀντιστάσεως $r=0,4$ Ohm, τροφοδοτεῖ λαμπτήρα ἰσχύος $J=2$ watt διὰ διαφορὰν δυναμικοῦ εἰς τὰ ἄκρα του $v=5$ Volt.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ ἔντασις (I) τοῦ διαρρέοντος τὸ κύκλωμα ρεύματος, ἂν ὁ λαμπτήρ συνδέεται ἀπ' εὐθείας διὰ τῶν ἄκρων του εἰς τοὺς πόλους τῆς στήλης.

Λύσις: Ἐκ τοῦ τύπου τῆς ἰσχύος

$$J = v \cdot I_0$$

εὐρίσκομεν κατ' ἀρχὴν τὴν ἔντασιν (I_0) ἣτις θὰ παρουσιάζετο ἂν ὁ λαμπτήρ ἐδέχετο διαφορὰν δυναμικῶν v . Ἐκ τῆς ἔντασεως ταύτης εὐρίσκομεν κατόπιν τὴν ἀντίστασιν τοῦ λαμπτήρος (R_0):

$$R_0 = \frac{v}{I_0}$$

$$R_0 = \frac{v}{J}$$

$$R_0 = \frac{v^2}{J} \quad (1)$$

Ἀκολουθῶς ἐφαρμόζοντας τὸν νόμον τοῦ Ohm εἰς τὸ κύκλωμα ἔχομεν

$$I = \frac{nu}{nr + R_0}$$

ἦτοι, ὡς ἐκ τῆς (1):

$$I = \frac{nu}{nr + \frac{v^2}{J}}$$

ὁπότε ἡ ἔντασις (I) τοῦ διαρρέοντος τὸ κύκλωμα ρεύματος εἶναι τελικῶς:

$$I = \frac{n \cdot u \cdot J}{n \cdot r \cdot J + v^2}$$

$$I = 1,21 \text{ Amp}$$

644. Ἡλεκτροκινητὴρ, ἀποδόσεως $N=85\%$ καταναλίσκει ποσότητα ἠλεκτρισμοῦ $Q=29430 \text{ Coul}$ ἐντὸς χρόνου $t=3 \text{ h}$ δεχόμενος εἰς τὰ ἄκρα του διαφορὰν δυναμικοῦ $V=270 \text{ Volt}$.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ ὠφέλιμος ἰσχὺς (J_ω) τοῦ κινητήρος εἰς HP.

Λύσις: Ἐκ τοῦ τύπου

$$J = I \cdot V$$

ἦτοι:

$$J = \frac{Q \cdot V}{t}$$

εὐρίσκομεν τὴν προσφερομένην εἰς τὸν κινητῆρα ἰσχύν, ὁπότε, δεδομένης τῆς σχέσεως

$$J_\omega = \frac{85J}{100}$$

ἔχομεν:

$$J_\omega = \frac{85 QV}{100 t}$$

$$J_\omega = \frac{85 \cdot 29430 \cdot 270}{100 \cdot 3} \frac{\text{Coul. Volt}}{\text{h}}$$

$$J_\omega = \frac{85 \cdot 2943 \cdot 27 \cdot 10^3}{3 \cdot 36 \cdot 10^4} \frac{\text{Coul. Volt}}{\text{sec}}$$

$$J_{\omega} = \frac{85.2943.27}{3.36.10^2} \frac{\text{joules}}{\text{sec}}$$

$$J_{\omega} = \frac{85.2943.27.10^2}{3.36.10^2.981.75} \text{ HP}$$

$$J_{\omega} = 0,85 \text{ HP}$$

645. Ὑπὸ ἠλεκτρικῆς πηγῆς, ἠλεκτρογενετικῆς δυνάμεως $U=400$ Volt καὶ ἐσωτερικῆς ἀντιστάσεως $r=25$ Ohm παρέχεται ρεῦμα, ὅπερ, δι' ἀγωγοῦ συνολικῆς ἀντιστάσεως $R=80$ Ohm τροφοδοτεῖ ἠλεκτροκινητῆρα, ὁπότε ἡ διαφορὰ δυναμικοῦ εἰς τὰ ἄκρα τῆς πηγῆς γίνεται $V=350$ Volt.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ ἐσωτερικὴ ἀντίστασις τοῦ κινητήρος (R_0), ποία ἡ ἐντάσις τοῦ διερχομένου ρεύματος (I), ποία ἡ ἰσχύς τοῦ κινητήρος (J) καὶ ποία ἡ διαφορὰ δυναμικοῦ εἰς τὰ ἄκρα τῶν ἀκροδεκτῶν του (V_0), ἂν ὑποθεθῇ ὅτι ὁ κινητῆρ ἔχει ἀπόδοσιν 100%.

Λύσις: Ἐφαρμόζοντες τὸν νόμον τοῦ Ohm εἰς τὸ ὅλον κύκλωμα ἔχομεν κατ' ἀρχὴν τὸν τύπον:

$$I = \frac{U}{r + R + R_0} = \frac{V}{R + R_0}$$

ὁπότε εὐρίσκομεν τὴν ζητούμενην ἀντίστασιν R_0 :

$$R_0 = \frac{(r + R) V - RU}{U - V}$$

$$R_0 = 95 \text{ Ohm}$$

Ἐν συνεχείᾳ πρὸς εὔρεσιν τῆς ἐντάσεως (I) ἔχομεν:

$$I = \frac{V}{R + R_0}$$

$$I = 2 \text{ Amp}$$

ὁπότε ἡ ἰσχύς τοῦ κινητήρος θὰ εἶναι, ὡς ἐκ τῆς ἐντάσεως I καὶ τῆς ἀντιστάσεως του R_0 :

$$J = I^2 R_0$$

$$J = 380 \text{ watt}$$

καὶ ἡ διαφορὰ δυναμικοῦ (V_0) εἰς τὰ ἄκρα του τελικῶς:

$$V_0 = \frac{J}{I}$$

$$V_0 = 190 \text{ Volt}$$

† 646. Ηλεκτρική στήλη, εσωτερικής αντίστασης $r = 400$ Ohm και ηλεκτρεγερτικής δυνάμεως $U = 2000$ Volt, τροφοδοτεί, δια συρματινού άγωγού συνολικού μήκους $l = 150$ m, ηλεκτρικήν λιχνίαν αντίστασης $R_0 = 15$ Ohm.

Ζητείται: Ποία πρέπει να είναι η τομή των άγωγών (σ), ώστε εντός χρόνου $t = 2$ sec να παρουσιασθῆ ἐπὶ τῶν συρμάτων θερμότης $\Theta = 8,3$ cal ὡς καὶ ποία θὰ εἶναι τότε ἡ διαφορὰ δυναμικοῦ (V) εἰς τὰ ἄκρα τῆς στήλης καὶ ἡ ἔντασις τοῦ ρεύματος (I), ἂν ἡ εἰδικὴ αντίστασις τῶν συρμάτων εἶναι $\rho = 15$ Ohm.cm.

Λύσις: Ἐστω R ἡ συνολικὴ αντίστασις τῶν συρματινῶν άγωγῶν. Αὕτη προφανῶς θὰ εἶναι :

$$R = \frac{\rho \cdot l}{\sigma} \quad (1)$$

Ἡ ἔντασις τοῦ διερχομένου ρεύματος (I) θὰ εἶναι τότε :

$$I = \frac{U}{r + \frac{\rho l}{\sigma} + R_0} \quad (2)$$

ὅπου ἀφ' ἑτέρου, ὡς τοῦ νόμου τοῦ Joule, ἡ ἔντασις αὕτη θὰ εἶναι :

$$I = \sqrt{\frac{\Theta \eta}{Rt}}$$

$$I = \sqrt{\frac{\Theta \sigma \eta}{\rho l t}} \quad (3)$$

Ἐκ τῶν (2) καὶ (3) εὐρίσκομεν τότε τὸ σ :

$$\sigma = 1 \text{ cm}^2$$

ὁπότε ἡ ἔντασις (I) δίδεται ἐκ τῆς σχέσεως (2) καὶ εὐρίσκεται, δι' ἀντικαταστάσεως τῶν τιμῶν τῶν U, r κλπ. ἔχουσα τιμὴν :

$$I = 0,0088 \text{ Amp}$$

Τέλος, ἐφαρμόζοντες τὸν νόμον τοῦ Ohm εἰς τὰ ἄκρα τῆς στήλης, κατὰ τὴν διέλευσιν τοῦ ρεύματος ἔχομεν :

$$I = \frac{V}{R + R_0}$$

ἦτοι

$$V = I (R + R_0)$$

$$V = I \left(\frac{\rho l}{\sigma} + R_0 \right)$$

$$V = 1996,5 \text{ Volt}$$

647. Ήλεκτροθερμαντήρ παρουσιάζει ισχύν $J_0 = 400 \text{ watt}$ διά διαφοράν δυναμικοῦ $V_0 = 220 \text{ Volt}$ ἐφαρμοζομένην εἰς τὰ ἄκρα του.

Ζητεῖται: Ποίαν ισχύν (J_1) θὰ παρουσιάζει ἂν χρησιμοποιηθῇ μὲ διαφοράν δυναμικοῦ $V_1 = 180 \text{ Volt}$.

Λύσις: Ἐκ τοῦ τύπου

$$J_0 = I_0 V_0$$

εὐρίσκομεν κατ' ἀρχὴν τὴν ἔντασιν (I_0) ἣτις θὰ διέρρηε τὸν θερμαντήρα ὑπὸ διαφοράν δυναμικοῦ V_0 , ὅποτε ἐκ ταύτης εὐρίσκομεν τὴν ἀντίστασίν του (R) ὡς ἐκ τῆς σχέσεως

$$R = \frac{J_0}{I_0^2}$$

ἦτοι

$$R = \frac{V_0^2}{J_0} \quad (1)$$

Ἐν συνεχείᾳ, ἐκ τῆς ἀντιστάσεως ταύτης, ἣτις θὰ παραμένῃ προφανῶς σταθερὰ δι' οἰανδήποτε διαφοράν δυναμικοῦ, ἔχομεν

$$R = \frac{V_1^2}{J_1} \quad (2)$$

ὅποτε, ἐκ τῶν (1) καὶ (2) εὐρίσκομεν :

$$\frac{V_0^2}{J_0} = \frac{V_1^2}{J_1}$$

ἦτοι :

$$J_1 = \frac{V_1^2 J_0}{V_0^2}$$

$$J_1 = \frac{180^2 \cdot 400}{220^2} \text{ watt}$$

$$J_1 = 268 \text{ watt}$$

648. Δίδεται ἀμπερόμετρον ὅπερ δύναται νὰ μετρήσῃ ἐντάσεις ρευμάτων μέχρι τιμῆς τινος $I_m = 10 \text{ Amp}$, ἀποτελεῖται δὲ ἀπὸ μίαν ἐν παραλλήλῳ ἀντίστασιν $R = 5 \text{ Ohm}$ καὶ ἀπὸ πηνίον ἀντιστάσεως $r = 45 \text{ Ohm}$.

Ζητείται: Ποία θὰ εἶναι ἡ ἔντασις (I_1) τοῦ διὰ τοῦ πηνίου διερχομένου ρεύματος, ὅταν ὁ δείκτης δεικνύει $I_0 = 8,6$ Amp, ὡς καὶ ποία θὰ εἶναι ἡ ἔντασις (I_M) ὅταν ὁ δείκτης δεικνύει τὴν μεγίστην ἔντασιν (I_μ).

Λύσις: Ἐστω V_μ ἡ διαφορὰ δυναμικοῦ μεταξὺ τῶν σημείων διακλαδώσεως τῶν δύο ἀγωγῶν κατὰ τὴν διέλευσιν τοῦ ρεύματος μεγίστης ἐντάσεως. Ἐχομεν τότε τὰς σχέσεις:

$$V_\mu = I_M r \quad (1)$$

$$V_\mu = I_2 R \quad (2)$$

ὅπου I_2 ἡ ἔντασις τοῦ διερχομένου διὰ τῆς ἐν παραλλήλῳ προστατευτικῆς ἀντιστάσεως ρεύματος. Ἐκ τῶν (1) καὶ (2) προκύπτει τότε ἡ σχέση:

$$I_M r = I_2 R \quad (3)$$

Ἄφ' ἐτέρου ὁμοῦ εἶναι:

$$I_M + I_2 = I_\mu \quad (4)$$

ὁπότε ἐκ τῶν (3) καὶ (4) εὐρίσκομεν τὴν ζητούμενην τιμὴν τῆς I_M :

$$I_M = \frac{I_\mu R}{(R + r)} \quad (5)$$

$$I_M = \frac{10,5}{5 + 45} \frac{\text{Amp. Ohm}}{\text{Ohm}}$$

$$\boxed{I_M = 1 \text{ Amp}}$$

Ἐν συνεχείᾳ, κατ' ἀντιστοιχίαν πρὸς τὴν σχέσιν (5) ἔχομεν:

$$I_1 = \frac{I_0 \cdot R}{(R + r)}$$

$$I_1 = \frac{8,6 \cdot 5}{5 + 45} \frac{\text{Amp. Ohm}}{\text{Ohm}}$$

$$\boxed{I_1 = 0,86 \text{ Amp}}$$

649. Δίδεται ἀμπερόμετρον ἄνευ προστατευτικῆς προσθέτου ἀντιστάσεως βαθμολογημένον μέχρις ἐντάσεως $I_\mu = 20$ Amp.

Ζητείται: Ποία πρόσθετος ἀντίστασις (R) ἐν παραλλήλῳ πρέπει νὰ προστεθῇ διὰ νὰ δύναται νὰ χρησιμοποιηθῇ διὰ ρεύματα μέχρις ἐντάσεως $I_1 = 400$ Amp, ἂν ἡ ἐσωτερικὴ συνολικὴ ἀντίστασις τοῦ ὄργανου εἶναι $r = 380$ Ohm.

Λύσις: Ἐφαρμόζοντες τὸν νόμον τοῦ Ohm ὡς εἰς τὴν προη-

γουμενήν ἄσκησιν εὐρίσκομεν τὴν τιμὴν τῆς ζητουμένης ἀντιστάσεως :

$$R = \frac{I_{\mu} r}{I_1 - I_{\mu}}$$

$$R = \frac{20,380}{400 - 20} \frac{\text{Amp. Ohm}}{\text{Amp}}$$

$$R = 20 \text{ Ohm}$$

650. Βολτόμετρον, βαθμολογημένον μὲ ἀκρίβειαν, συνδεόμενον εἰς τὰ ἄκρα τῶν πόλων στήλης ἐσωτερικῆς ἀντιστάσεως $r = 20 \text{ Ohm}$ τροφοδοτοῦσης κύκλωμα ἀντιστάσεως R δεικνύει διαφορὰν δυναμικοῦ $v = 18 \text{ Volt}$.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ διαφορὰ δυναμικοῦ (v') εἰς τὰ ἄκρα τῆς στήλης ἄνευ τοῦ βολτομέτρου, ἂν ἡ ἐσωτερικὴ του ἀντίστασις εἶναι $R_0 = 400 \text{ Ohm}$ καὶ ἡ ἠλεκτρεγερτικὴ δύναμις τῆς στήλης $U = 20 \text{ Volt}$ ὡς καὶ ποία εἶναι ἡ ἀντίστασις τοῦ κυκλώματος (R).

Λύσις: Ἐφαρμόζοντες τὸν νόμον τοῦ Ohm εἰς τὸ κύκλωμα μετὰ τοῦ βολτομέτρου ἔχομεν :

$$\frac{U}{r + \frac{RR_0}{R + R_0}} = \frac{v(R + R_0)}{RR_0} \quad (1)$$

Ἀφ' ἑτέρου, ἐφαρμόζοντες τὸν αὐτὸν νόμον εἰς τὸ κύκλωμα ἄνευ βολτομέτρου ἔχομεν :

$$\frac{U}{r + R} = \frac{v'}{R} \quad (2)$$

Ὁπότε ἐκ τῶν σχέσεων (1) καὶ (2) ἀποτελουσῶν σύστημα μὲ δύο ἀγνώστους (v' καὶ R) εὐρίσκομεν τὰς τιμὰς τούτων :

$$\begin{aligned} v' &= 18,84 \text{ Volt} \\ R &= 327,3 \text{ Ohm} \end{aligned}$$

651. Ἡλεκτροθερμαντήρ ἰσχύος $J_0 = 600 \text{ watt}$ (ὑπὸ διαφορὰν δυναμικοῦ $v_0 = 60 \text{ Volt}$) συνδέεται μὲ ἀντίστασιν R ἐν παραλλήλῳ καὶ τὰ δύο ἄκρα του συνδέονται ἀφ' ἑτέρου δι' ἀγωγοῦ ἀντιστάσεως R μὲ πηγὴν ἠλεκτρεγερτικῆς δυνάμεως $U = 336 \text{ Volt}$ καὶ ἐσωτερικῆς ἀντιστάσεως $r = 6 \text{ Ohm}$.

Ζητεῖται: Ποία θὰ εἶναι ἡ διαφορὰ δυναμικοῦ (v_1) εἰς τὰ ἄκρα τοῦ θερμαντήρος κατὰ τὴν διέλευσιν τοῦ ρεύματος, ποία ἡ

πρόσθετος αντίστασις (R) και ποία ή τοῦ θερμαντήρος (R_0), ἂν ή αντίστασις τοῦ ἀγωγοῦ εἶναι $R = 14 \text{ Ohm}$, και ἂν τότε ή ἰσχὺς τοῦ θερμαντήρος γίνεται $J_1 = 216 \text{ watt}$.

Λύσις: Ἐκ τοῦ τύπου

$$R_0 = \frac{v_0^2}{J_0}$$

εὐρίσκομεν κατ' ἀρχήν τὴν τιμὴν τῆς R_0 :

$$R_0 = \frac{60^2 \text{ Volt}^2}{600 \text{ watt}}$$

$$\boxed{R_0 = 6 \text{ Ohm}}$$

Ἐν συνεχείᾳ ἐκ τοῦ τύπου

$$R_0 = \frac{v_1^2}{J_1}$$

λύοντες ὡς πρὸς v_1 ἔχομεν:

$$v_1 = \sqrt{R_0 \cdot J_1}$$

$$v_1 = \sqrt{6 \cdot 216} \text{ Volt}$$

$$\boxed{v_1 = 36 \text{ Volt}}$$

Ἀκολουθῶς πρὸς εὐρεσιν τῆς προσθέτου ἀντιστάσεως (R) ἔχομεν τὴν σχέσιν:

$$\frac{U}{r + R + \frac{R R_0}{R + R_0}} = \frac{v_1 (R + R_0)}{R R_0}$$

Λύοντες ταύτην ὡς πρὸς R εὐρίσκομεν:

$$R = \frac{v_1 R_0 (r + R)}{U R_0 - v_1 (r + R + R_0)}$$

$$R = \frac{36 \cdot 6 (6 + 14)}{336 - 36 (6 + 14 + 6)} \text{ Ohm}$$

$$\boxed{R = 12 \text{ Ohm}}$$

652. Ἡλεκτρικὴ γεννήτρια ἠλεκτρογεωρητικῆς δυνάμεως $U = 6000 \text{ Volt}$ και ἔσωτερικῆς ἀντιστάσεως $r = 800 \text{ Ohm}$ τροφοδοτεῖ κινητῆτα ἰσχύος $J_0 = 3600 \text{ watt}$ (ὑπὸ διαφορὰν δυναμικοῦ $v_0 = 1000 \text{ Volt}$) μέσῳ ἀγωγῶν συνολικῆς ἀντιστάσεως $R = 400 \text{ Ohm}$.

Ζητείται: Ποία είναι η εις θερμότητα απώλεια (Θ) κατά την μεταφοράν τοῦ ρεύματος ἀπὸ τῆς γεννητρίας εἰς τὸν κινητήρα, ἐντὸς χρόνου $t = 41,8$ sec.

Λύσις: Ἡ ἔντασις τοῦ ρεύματος θὰ εἶναι προφανῶς, ὡς ἐκ τοῦ νόμου τοῦ Ohm ἐφαρμοζομένου εἰς ὁλόκληρον τὸ κύκλωμα:

$$I = \frac{U}{r + R + R_0} \quad (1)$$

ὅπου R_0 ἡ ἐσωτερικὴ ἀντίστασις τοῦ κινητήρος.

Εἶναι ὅμως

$$R_0 = \frac{v_0^2}{J_0}$$

ὁπότε ἡ σχέσις (1) γίνεται:

$$I = \frac{U}{r + R + \frac{v_0^2}{J_0}} \quad (2)$$

Ἐκ τῆς τιμῆς ταύτης τῆς ἔντάσεως I εὐρίσκομεν ἐν συνεχείᾳ τὴν ἐντὸς τῆς ἀντιστάσεως R παραγομένην θερμότητα (Θ), ἥτις ὡς ἐκ τοῦ νόμου τοῦ Joule θὰ εἶναι:

$$\Theta = \frac{I^2 R t}{4,18}$$

ἥτοι (ὡς ἐκ τῆς (2)):

$$\Theta = \frac{U^2 J_0^2 \cdot R \cdot t}{4,18 (r J_0 + R J_0 + v_0^2)^2}$$

$$\boxed{\Theta = 100 \text{ Kcal}}$$

653. Ἡλεκτρικὴ πηγὴ ἠλεκτρογενετικῆς δυνάμεως $U = 0,5$ Volt καὶ ἐσωτερικῆς ἀντιστάσεως $r = 2,538$ Ohm τροφοδοτεῖ, δι' ἀγωγοῦ ἀμελητέας ἀντιστάσεως, βολτάμετρον περιέχον διάλυμα Νιτρικοῦ Ἀργύρου.

Ζητείται: Πόσος Ἀργυρος (m) θὰ ἐναποτεθῆ εἰς τὴν κάθοδον ἐντὸς χρόνου $t = 2h$, ἀν ἡ ἀντίστασις τοῦ βολταμέτρου, ὑποτιθεμένη σταθερά, εἶναι $r_0 = 1,35$ Ohm καὶ τὸ ἀτομικὸν βάρους τοῦ Ἀργύρου εἶναι $a = 108$.

Λύσις: Ἐκ τοῦ τύπου

$$m = \frac{a I t}{96510 \sigma}$$

ὅπου $\sigma = 1$ (σθένος τοῦ Ἀργύρου), δι' ἀντικαταστάσεως τῆς τιμῆς τῆς ἐντάσεως I ἐκ τῆς σχέσεως

$$I = \frac{U}{r + r_0}$$

ἔχομεν τελικῶς :

$$m = \frac{\alpha U t}{96510 \cdot \sigma (r + r_0)}$$

$$m = \frac{108.0,5.2.3600}{96510 (2,538 + 1,35)} \text{ gr}$$

$$m = 1,036 \text{ gr}$$

654. Ρεῦμα ἐντάσεως σταθερᾶς $I = 0,003$ Amp διαρρέει βολτάμετρον περιέχον διάλυμα Χλωριούχου ἁλατος τοῦ Χαλκοῦ (ἀτομικοῦ βάρους $\alpha = 63$), ὁπότε ἐντὸς χρόνου $t = 26 \text{ h } 48 \text{ min } 30 \text{ sec}$ ἐναποτίθεται ἐπὶ τῆς καθόδου ποσότης μεταλλικοῦ χαλκοῦ $m = 0,189$ gr.

Ζητεῖται : Πόσον εἶναι τὸ σθένος (σ) ὑπὸ τὸ ὁποῖον εὐρίσκειται ὁ χαλκὸς ἐντὸς τοῦ ἁλατος.

Λύσις : Ἐκ τοῦ τύπου

$$m = \frac{\alpha \cdot I \cdot t}{96510 \cdot \sigma}$$

λύοντες ὡς πρὸς σ ἔχομεν :

$$\sigma = \frac{\alpha \cdot I \cdot t}{96510 m}$$

$$\sigma = \frac{63.0,003 (26.3600 + 48.60 + 30)}{96510.0,189}$$

$$\sigma = 1$$

Ἄρα ὁ χαλκὸς εὐρίσκεται ὑπὸ τὴν μορφήν μονοσθενοῦς κατιόντος (κατιόντος Ὑποχαλκοῦ).

655. Κατὰ τὴν ἠλεκτρολύσιν ὕδατος παράγεται ποσότης $V = 5 \text{ cm}^3$ Ὑδρογόνου ἐντὸς χρόνου $t = 1800 \text{ sec}$, ἥτις ἐκτοπίζει τὸ ὕδωρ δοκιμαστικοῦ σωλῆνος μέχρις ὅτου ἡ ἐλευθέρη ἐπιφανεία του ἀπέχει τῆς ἐπιφανείας τοῦ ὑγροῦ τοῦ βολταμέτρου κατὰ ὕψος $h = 20 \text{ cm}$.

Ζητεῖται : Ποία θὰ εἶναι ἡ ἐνταση τοῦ διελθόντος ρεύματος (I), ἂν τὸ Ὑδρογόνον ὑπὸ πίεσιν $P_0 = 76 \text{ cmHg}$. ἔχη πυκνότητα $d = 0,09 \text{ gr/lit}$.

Λύσις: Ὁ μετρούμενος ὄγκος V εὐρίσκεται προφανῶς ὑπὸ πίεσιν P τιμῆς:

$$P = P_0 - h \cdot \varepsilon \quad (1)$$

ὅπου ε τὸ εἰδικὸν βάρους τοῦ ὕδατος ($\varepsilon = 1 \text{ gr/cm}^3$), ὁπότε ὑπὸ πίεσιν P_0 ὁ ὄγκος του θὰ εἶναι V_0 ὡς ἐκ τοῦ τύπου

$$PV = P_0 V_0$$

ἤτοι:

$$V_0 = \frac{PV}{P_0}$$

ὁπότε ἐκ τῆς (1) ἔχομεν:

$$V_0 = \frac{(P_0 - h\varepsilon) V}{P_0}$$

Ἐκ τοῦ ὄγκου τούτου (V_0) εὐρίσκομεν ἐν συνεχείᾳ τὴν ἀντιστοιχοῦσαν μάζαν (m) τιμῆς:

$$m = \frac{(P_0 - h\varepsilon) V d}{P_0} \quad (2)$$

Ὁ τύπος τῆς ἠλεκτρολύσεως

$$I = \frac{96510 \cdot m \cdot \sigma}{\alpha \cdot t}$$

γίνεται τότε, ὡς ἐκ τῆς τιμῆς τῆς μάζης m ἐκ τῆς (2):

$$I = \frac{96510 \cdot \sigma (P_0 - h\varepsilon) V \cdot d}{\alpha \cdot t \cdot P_0}$$

$$I = \frac{96510 \cdot 1 \cdot (76.13,6 - 20) 5,0,09}{1800 \cdot 76.13,6} \text{ Amp}$$

$$\boxed{I = 0,023 \text{ Amp}}$$

656. Δίδεται ἡ μάζα τοῦ ἠλεκτρονίου $m = 9,1 \cdot 10^{-31} \text{ gr}$ καὶ τὸ φορτίον του $e = 4,8 \cdot 10^{-10} \text{ ΗΣΜπ.}$

Ζητεῖται: Ποίαν ταχύτητα (v) θ' ἀποκτήσῃ ἂν τεθῆ μεταξὺ τῶν ὀπλισμῶν πυκνωτοῦ εὐρισκομένων εἰς διαφορὰν δυναμικοῦ $V = 3600 \text{ Volt}$.

Λύσις: Ἡ ἐνέργεια ἠλεκτρονίου, συναρτήσῃ τῆς μάζης του ἀφ' ἑνὸς εἶναι:

$$E = \frac{mv^2}{2} \quad (1)$$

ἀφ' ἑτέρου ὁμοῦ, συναρτήσῃ τῆς διαφορᾶς δυναμικοῦ καὶ τοῦ φορτίου του εἶναι:

$$E = eV \quad (2)$$

όποτε ἐκ τῶν (1) καὶ (2) εὐρίσκομεν :

$$\frac{mv^2}{2} = eV$$

ἔξ οὗ :

$$v = \sqrt{\frac{2 eV}{m}}$$

$$v = \sqrt{\frac{2.4,8.10^{-10}.36.10^2}{9,1.10^{-28}}} \sqrt{\frac{\text{cgs}\pi \cdot \text{Volt}}{\text{gr}}}$$

$$v = \sqrt{\frac{2.4,8.10^{-10}.36.10^2}{9,1.10^{-28}.3.10^2} \frac{\text{cm}}{\text{sec}}}$$

$$v = 35,58.10^8 \frac{\text{cm}}{\text{sec}}$$

657. Ἡλεκτρόνιον εἰδικοῦ φορτίου

$$e/m = 5,27.10^{17} \text{ ΗΣΜ}\pi. \text{gr}^{-1}$$

κινεῖται, μεταξὺ τῶν ὀπλισμῶν πυκνωτοῦ ὑπὸ διαφορὰν δυναμι-
κοῦ V, μὲ ταχύτητα $v = 60000 \text{ Km/sec}$.

Ζητεῖται : Ποία εἶναι ἡ τάσις αὕτη (V) τοῦ πυκνωτοῦ.
Λύσις : Ἐκ τοῦ τύπου

$$\frac{mv^2}{2} = eV$$

λύοντες ὡς πρὸς V ἔχομεν :

$$V = \frac{mv^2}{2e}$$

$$V = \frac{v^2}{2 \frac{e}{m}}$$

$$V = \frac{36.10^8}{2,5,27.10^{17}} \frac{\text{Km}^2 \cdot \text{sec}^{-2}}{\text{ΗΣΜ}\pi. \text{gr}^{-1}}$$

$$V = \frac{36.10^{18}}{2,5,27.10^{17}} \frac{\text{cm}^2 \cdot \text{sec}^{-2}}{\text{ΗΣΜ}\pi. \text{gr}^{-1}}$$

$$V = \frac{360}{10,54} \text{ ΗΣΜ δυναμικοῦ}$$

$$V = 10246,6 \text{ Volt}$$

658. Δίδεται ἠλεκτρόνιον φορτίου $e = 4,8 \cdot 10^{-10}$ ΗΣΜπ κινούμενον μεταξὺ δύο ἠλεκτροδίων σωλῆνος τοῦ Coolidge ὑπὸ τάσιν V .

Ζητεῖται: Ποία πρέπει νὰ εἶναι ἡ τάσις αὕτη (V) ἵνα ἡ προκύπτουσα δευτερογενῆς ἀκτινοβολία (Roentgen) ἔχη μῆκος κύματος $\lambda = 1800 \text{ \AA}$.

Λύσις: Ἐστω N ἡ συχνότης τῆς ἀκτινοβολίας. Αὕτη θὰ εἶναι :

$$N = \frac{eV}{h} \quad (1)$$

ὅπου h ἡ σταθερὰ τοῦ Planck ($h = 6,6 \cdot 10^{-27} \text{ erg} \cdot \text{sec}$).

Ἀφ' ἐτέρου ὅμως ἡ συχνότης αὕτη συνδέεται μὲ τὸ μῆκος κύματος (λ) διὰ τοῦ τύπου

$$N = \frac{c}{\lambda} \quad (2)$$

ὅπου c ἡ ταχύτης διαδόσεως τῆς ἀκτινοβολίας ($c = 3 \cdot 10^{10} \text{ cgs}$).

Ἐκ τῶν (1) καὶ (2) ἔχομεν τότε :

$$\frac{c}{\lambda} = \frac{eV}{h}$$

καί :

$$V = \frac{c \cdot h}{\lambda \cdot e}$$

$$V = \frac{3 \cdot 10^{10} \cdot 6,6 \cdot 10^{-27}}{1800 \cdot 4,8 \cdot 10^{-10}} \frac{\text{cgs} \cdot \text{cgs}}{\text{\AA} \cdot \text{cgs}}$$

$$V = \frac{3,6,6}{18,4,8 \cdot 10} \frac{\text{cgs} \cdot \text{cgs}}{\text{cm} \cdot \text{cgs}}$$

$$\boxed{V = 60,8 \text{ Volt}}$$

ΑΣΚΗΣΕΙΣ ΠΡΟΣ ΛΥΣΙΝ

659. Τρία ἠλεκτρικὰ στοιχεῖα ἠλεκτρογεωρητικῆς δυνάμεως ἑκάστου $u=2 \text{ Volt}$ καὶ ἐσωτερικῆς ἀντιστάσεως $r=0,3 \text{ Ohm}$ συνδέονται ἐν παραλλήλῳ καὶ μὲ ἐξωτερικὴν ἀντίστασιν $R=9,9 \text{ Ohm}$.

Ζητεῖται: Ποία θὰ εἶναι ἡ διαφορὰ δυναμικοῦ (V) εἰς τὰ ἄκρα τῆς προκυπτούσης στήλης κατὰ τὴν διάρκειαν διελεύσεως τοῦ ρεύματος.

Λύσις: $V = 1,98 \text{ Volt}$.

660. Δίδονται τρεις άγωγοί αντίστασεως αντίστοιχως $R_1 = 3 \text{ Ohm}$, $R_2 = 4 \text{ Ohm}$ και $R_3 = 5 \text{ Ohm}$.

Ζητείται: Ποία είναι η έλαχίστη αντίσταση (R_0) ήτις δύναται να έπιτευχθῆ κατά την συνένωσιν τῶν τριῶν αντίστασεων.

Λύσις: $R_0 = 0,783 \text{ Ohm}$.

661. Μετρητής ηλεκτρικής ποσότητος καταγράφει την διέλευσιν $Q = 10 \text{ Amp} \cdot \text{h}$ (άμπερωρίων).

Ζητείται: Ποία είναι η εις την ποσότητα ταύτην (Q) αντιστοιχοῦσα ποσότης (q) εις Coulomb.

Λύσις: $q = 36000 \text{ Coul}$.

662. Στήλη άποτελεῖται εκ $N = 120$ ὁμοίων στοιχείων συνδεδεμένων εις δύο ομάδας εκ $n = 60$ στοιχείων κατά σειράν.

Ζητείται: Ποία θά είναι η έσωτερική αντίσταση (R) τῆς ὅλης στήλης, αν αἱ δύο εκ n στοιχείων ομάδες συνδεθοῦν κατά ποσότητα και αν η έσωτερική αντίσταση εκάστου στοιχείου είναι $r = 1,5 \text{ Ohm}$.

Λύσις: $R = 45 \text{ Ohm}$.

663. Χάλκινος άγωγός μήκους $l = 10 \text{ m}$, μάζης $m = 20 \text{ gr}$ και πυκνότητος $d = 8,8 \text{ gr/cm}^3$ παρουσιάζει αντίστασιν $R = 0,715 \text{ Ohm}$.

Ζητείται: Ποία είναι η ειδική αντίσταση (ρ) τοῦ Χαλκοῦ.

Λύσις: $\rho = 1,62 \cdot 10^{-6} \text{ Ohm} \cdot \text{cm}$.

664. Δίδεται συνολικός αριθμός $N = 54$ στοιχείων ηλεκτρογενετικής δυνάμεως εκάστου $u = 1,1 \text{ Volt}$ και έσωτερικῆς αντίστασεως $r = 20 \text{ Ohm}$.

Ζητείται: Πῶς πρέπει να συνδεθοῦν τὰ στοιχεῖα ταῦτα ἵνα τροφοδοτήσουν δια τῆς μεγίστης δυνατῆς έντάσεως τηλεγραφικὸν κύκλωμα αντίστασεως $R = 12 \text{ Ohm}$.

Λύσις: Ἡ σύνδεσις θά γίνῃ εις $n = 18$ ομάδας εν παραλλήλῳ εκ $m = 3$ στοιχείων εν σειρά δι' εκάστην.

665. Δυναμοηλεκτρική μηχανή παράγουσα συνεχές ρεύμα παρουσιάζει διαφοράν δυναμικοῦ εις τὰ άκρα της $V = 220 \text{ Volt}$ υπό έντασιν $I = 125 \text{ Amp}$.

Ζητείται: Πόση πρέπει να είναι η ισχύς (J_0) άτμομηχανῆς άποδόσεως $N = 74,5\%$ χρησιμοποιοιμένης δια την κίνησιν τῆς ὡς άνω γεννητρίας.

Λύσις: $J_0 = 99,3 \text{ Kw}$.

666. Μεταλλικός άγωγός αντίστασεως $R = 40 \text{ Ohm}$ τροφοδοτεῖται υπό ρεύματος παρεχομένου υπό πηγῆς ηλεκτρογενετι-

κῆς δυνάμεως $U = 120$ Volt καὶ ἐσωτερικῆς ἀντιστάσεως $r = 20$ Ohm.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ ἔντασις (I) τοῦ παρεχομένου ρεύματος καὶ ποία ἡ διαφορὰ δυναμικοῦ (V) εἰς τοὺς πόλους τῆς πηγῆς ὅταν τὸ κύκλωμα εἶναι κλειστόν.

Λύσις: $I = 2$ Amp, $V = 80$ Volt.

667. Ἡλεκτρικὸν ρεῦμα ἰσχύος $J = 1$ HP διέρχεται διὰ βολταμέτρου ἐπὶ χρόνον $t = 1$ h.

Ζητεῖται: Πόσῃν ποσότητι ὕδατος (m) δύναται νὰ ἠλεκτρολύσῃ ἐντὸς τοῦ ὡς ἄνω χρόνου.

Λύσις: $m = 164$ gr.

668. Στήλη ἠλεκτρογενετικῆς δυνάμεως σταθερᾶς συνδέεται μὲ ἐξωτερικὴν ἀντίστασιν $R_0 = 20$ Ohm, ὅποτε ἡ παρουσιαζομένη ἔντασις ρεύματος εἶναι $I_0 = 10$ Amp. Ἀκολούθως ἡ ἀντίστασις R_0 ἀντικαθίσταται ὑπὸ ἄλλης $R_1 = 40$ Ohm, ὅποτε ἡ ἔντασις γίνεται $I_1 = 8$ Amp καὶ τέλος ὑπὸ ἀντιστάσεως R_2 ἡ ἔντασις γίνεται $I_2 = 9$ Amp.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ ἐσωτερικὴ ἀντίστασις τῆς στήλης (r) καὶ ποία ἡ ἄγνωστος ἀντίστασις (R_2).

Λύσις: $r = 60$ Ohm, $R_2 = 28,9$ Ohm.

669. Δίδεται ἠλεκτρικὸν ρεῦμα ἐντάσεως $I = 5$ Amp διερχόμενον δι' ἀγωγῷ ἀντιστάσεως $R = 7$ Ohm.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ διαφορὰ δυναμικοῦ εἰς τὰ ἄκρα τοῦ ἀγωγῷ (V).

Λύσις: $V = 35$ Volt.

670. Ὁ συνδέων τοὺς πόλους στήλης ἀγωγὸς διακλαδίζεται εἰς δύο τμήματα ἔχοντα ἀντιστάσεις (R_1 καὶ R_2) μὲ λόγον $R_1/R_2 = 2$.

Ζητεῖται: Ποῖος θὰ εἶναι ὁ λόγος (I_1/I_2) τῶν ἐντάσεων τῶν διερχομένων διὰ τῶν δύο τμημάτων ρευμάτων ὡς καὶ τῶν ἀναπτυσσομένων εἰς τὸν αὐτὸν χρόνον θερμοτήτων (Θ_1/Θ_2).

Λύσις: $I_1/I_2 = 0,5$, $\Theta_1/\Theta_2 = 0,5$.

671. Ἡλεκτρικὸν ρεῦμα στήλης, ἀποτελουμένης ἐκ $N = 3$ στοιχείων ἐν σειρᾷ, ἀντιστάσεως $r = 0,5$ Ohm ἐκάστου, διέρχεται δι' ἀγωγῶν ἀμελητέας ἀντιστάσεως καὶ τροφοδοτεῖ ἀμπερόμετρον ὅπερ δεικνύει ἔντασιν $I = 1,5$ Amp.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ ἠλεκτρογενετικὴ δύναμις ἐκάστου στοιχείου (u) ἂν ἡ ἐσωτερικὴ ἀντίστασις τοῦ ἀμπερομέτρου εἶναι $R_0 = 0,5$ Ohm.

Λύσις: $u = 1$ Volt.

672. Δίδεται ύάλινος σωλήν πλήρης Ὑδραργύρου, δι' οὗ διαβιβάζεται ρεῦμα ἐντάσεως $I=0,75$ Amp ἐπὶ χρόνον $t=5$ min.

Ζητεῖται: Κατὰ πόσους βαθμούς (θ) θ' ἀνυψωθῆ ἡ θερμοκρασία τοῦ Ὑδραργύρου ἐντὸς τοῦ ὡς ἄνω χρονικοῦ διαστήματος, ἂν ἡ ὀλική της ἀντίστασις του εἶναι $R=0,47$ Ohm, ἡ μάζα του $m=20,25$ gr καὶ ἡ εἰδική θερμότης του $\epsilon=0,0322$ cal/gr. grad, ὑποτιθεμένου τοῦ περιβάλλοντος τὸν Ὑδραργυρου χώρου κακοῦ ἀγωγοῦ τῆς θερμότητος.

Λύσις: $\theta=29,2$ grad.

673. Χάλκινος ἀγωγὸς διαρροόμενος ὑπὸ ρεύματος ἐντάσεως σταθερᾶς $I=2$ Amp ἐμβαπτίζεται ἐντὸς ποσότητος $m=300$ gr ὕδατος, ὅποτε ἐντὸς χρόνου $t=15$ min ἡ θερμοκρασία τοῦ ὕδατος ἀνέρχεται κατὰ $\theta=2$ grad.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ διαφορὰ δυναμικοῦ (V) εἰς τὰ ἄκρα τοῦ ἐντὸς τοῦ ὕδατος ἀγωγοῦ, παραλειπομένης τῆς θερμοχωρητικότητος τοῦ ἀγωγοῦ καὶ τοῦ δοχείου.

Λύσις: $V=0,93$ Volt.

674. Δι' ἠλεκτροθερμαντῆρος ἀντιστάσεως $R=8$ Ohm διέρχεται ρεῦμα ἐντάσεως σταθερᾶς $I=15$ Amp.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ ἰσχὺς (J) τοῦ ρεύματος τούτου.

Λύσις: $J=1800$ watt.

675. Ἡλεκτρικὴ λιχνία προοριζομένη διὰ διαφορὰν δυναμικοῦ $V_0=110$ Volt ἔχει ἰσχὺν $J_0=60$ watt.

Ζητεῖται: Ποίαν ἰσχὺν (J) θὰ παρουσιάζει ἂν συνδεθῆ μὲ τὸς πόλους συστοιχίας διαφορᾶς δυναμικοῦ $V=12$ Volt.

Λύσις: $J=0,71$ watt.

676. Ἡ διαφορὰ δυναμικοῦ εἰς τὰ ἄκρα ἠλεκτρικῆς ἐγκαταστάσεως εἶναι $V=220$, δι' αὐτῆς δὲ τροφοδοτοῦνται δύο λιχνίαι, ἀντιστάσεως ἐκάστης $R=100$ Ohm, συνδεδεμέναι ἐν παραλλήλῳ.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ ἔντασις τοῦ συνολικοῦ παρεχομένου ρεύματος (I) καὶ ποία ἡ τοῦ διερχομένου δι' ἐκάστης λιχνίας (I_0), μὴ ὑπολογιζομένης τῆς ἀντιστάσεως τῶν βοηθητικῶν ἀγωγῶν καὶ τῆς πτώσεως τάσεως.

Λύσις: $I=4,4$ Amp, $I_0=2,2$ Amp.

677. Δυναμοηλεκτρικῆς μηχανῆς ἡ ἠλεκτρογεωργικὴ δύναμις εἶναι $U=142,5$ Volt ἡ δ' ἐσωτερικὴ ἀντίστασις $r=2$ Ohm.

Ζητεῖται: Πόσους λαμπτήρας (N) ἀντιστάσεως ἐκάστου $R=40$ Ohm δύναται αὕτη νὰ τροφοδοτήσῃ ἐν παραλλήλῳ διατεταγμένους, ὥστε τὸ διερχόμενον δι' ἐκάστου ρεῦμα νὰ ἔχη ἔν-

τασιν $I = 0,75$ Amp, μὴ ὑπολογιζομένης τῆς ἀντιστάσεως τῶν βοηθητικῶν ἀγωγῶν καὶ ποία θὰ εἶναι τότε ἡ διαφορὰ δυναμικοῦ (V) εἰς τοὺς πόλους τῆς μηχανῆς.

Λύσις: $N = 75$, $V = 30$ Volt.

678. Δύο ὁμοια κατὰ τὰς διαστάσεις σύρματα, τὸν μὲν ἐν ἔξ Ἀργύρου τὸ δ' ἕτερον ἐκ Λευκοχρύσου συνενοῦνται ἐν σειρᾷ τροφοδοτούμενα ὑπὸ ρεύματος σταθερᾶς ἐντάσεως.

Ζητεῖται: Ποία θὰ εἶναι ἡ σχέσις τῶν παραγομένων εἰς ἕκαστον ἔξ αὐτῶν ποσοτήτων θερμότητος (Θ_1/Θ_2) ἐντὸς τοῦ αὐτοῦ χρόνου, ἂν ἡ εἰδικὴ ἀντίστασις τοῦ Ἀργύρου εἶναι $\rho_1 = 1,6 \cdot 10^{-6}$ Ohm . cm τοῦ δὲ Λευκοχρύσου $\rho_2 = 16 \cdot 10^{-6}$ Ohm . cm.

Λύσις: $\Theta_1/\Theta_2 = 0,1$.

679. Κύκλωμα ἑξωτερικῆς ἀντιστάσεως $R = 1$ Ohm διαρρέεται ὑπὸ ρεύματος παρεχομένου ὑπὸ στήλης ἐκ $N = 5$ στοιχείων ἴσων συνδεδεμένων κατὰ τάσιν.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ ἔντασις (I) τοῦ διερχομένου ρεύματος, ἂν ἡ ἀντίστασις καὶ ἡ ἠλεκτρογεωμετρικὴ δύναμις ἑκάστου στοιχείου εἶναι ἀντιστοίχως $r = 0,4$ Ohm καὶ $u = 1,8$ Volt.

Λύσις: $I = 3$ Amp.

680. Ἡλεκτρικὴ λιχνία δεχομένη εἰς τὰ ἄκρα τῆς διαφορὰν δυναμικοῦ $V = 90$ Volt διαρρέεται ὑπὸ ρεύματος ἐντάσεως $I = 0,8$ Amp.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ ἀντίστασις (R) τῆς λιχνίας.

Λύσις: $R = 112,5$ Ohm.

681. Ἡλεκτρικὸς λαμπτήρ, ἰσχύος $J = 55$ watt διὰ τάσιν $V = 110$ Volt, χρησιμοποιούμενος εἰς τάσιν $V' = 220$ Volt ἐργάζεται 6 ὥρας ἡμερησίως ἐπὶ ἓνα μῆνα.

Ζητεῖται: Πόση θὰ εἶναι ἡ ἐντὸς τοῦ μηνὸς διερχομένη διὰ τοῦ λαμπτήρος ποσότης (Q) ἠλεκτρισμοῦ.

Λύσις: $Q = 648000$ Coul.

682. Λαμπτήρ πυρακτώσεως δεχόμενος εἰς τὰ ἄκρα του τάσιν $V = 60$ Volt καὶ διαρρέομενος ὑπὸ ρεύματος $I = 0,75$ Amp ἐργάζεται συνεχῶς ἐπὶ χρόνον $t = 1$ h 30 min.

Ζητεῖται: Πόση θὰ εἶναι ἡ ἐντὸς τοῦ χρόνου τούτου ἀναπτυσσομένη θερμότης (Θ).

Λύσις: $\Theta = 58630$ cal.

683. Ρεῦμα σταθερᾶς ἐντάσεως $I = 10$ Amp διακλαδίζεται εἰς τρεῖς ἐν παράλλῳ ἀγωγούς, ἀντιστάσεων ἀντιστοίχως $R_1 = 5$ Ohm, $R_2 = 2$ Ohm καὶ $R_3 = 10$ Ohm.

Ζητείται: Ποίαι είναι αἱ ἑντάσεις (I_1 , I_2 καὶ I_3) τῶν διερχομένων δι' ἑκάστου ἀγωγοῦ ρευμάτων καὶ ποία εἶναι ἡ διαφορὰ δυναμικοῦ (V) εἰς τὰ ἄκρα τούτων.

Λύσις: $I_1 = 2,5$ Amp, $I_2 = 6,25$ Amp, $I_3 = 1,25$ Amp,
 $V = 12,5$ Volt.

684. Δυναμοηλεκτρικὴ μηχανὴ τροφοδοτεῖ ἀντίστασιν $R = 40$ Ohm διὰ ρεύματος ἑντάσεως $I = 12$ Amp.

Ζητείται: Ποία εἶναι ἡ ὠφέλιμος ἰσχύς τῆς (J).

Λύσις: $J = 6,97$ HP.

685. Δυναμοηλεκτρικὴ μηχανὴ ἐσωτερικῆς ἀντιστάσεως $r = 0,6$ Ohm τροφοδοτεῖ τρεῖς ἐν σειρᾷ λιχνίας, ἀντιστάσεως ἑκάστης $R = 1,8$ Ohm, συνδεδεμένας δι' ἀγωγοῦ συνολικῆς ἀντιστάσεως $R_0 = 1,2$ Ohm.

Ζητείται: Ποῖος εἶναι ὁ λόγος (N) τῆς παρεχομένης ὑπὸ τῆς μηχανῆς ἰσχύος πρὸς τὴν καταναλισκομένην ὑπὸ τῶν λιχνιῶν.

Λύσις: $N = 1,33$.

686. Μεταξὺ τῶν πόλων ἡλεκτρικῆς πηγῆς σταθερᾶς διαφορᾶς δυναμικοῦ $V = 105$ Volt συνδέονται ἑπτὰ λιχνία ἐν παραλλήλῳ, ἀντιστάσεως ἑκάστης $R_0 = 130$ Ohm.

Ζητείται: Ποία εἶναι ἡ ἑντασις (I_0) τοῦ δι' ἑκάστης λιχνίας διερχομένου ρεύματος ὡς καὶ ποία ἡ ἑντασις (I) τοῦ ὅλικου ρεύματος.

Λύσις: $I_0 = 0,807$ Amp, $I = 5,649$ Amp.

687. Αὐτοκίνητον μάζης $m = 3$ tonn ἀναχωροῦν ἐκ τῆς ἠρεμίας καὶ κινούμενον ἐπὶ ὀριζοντίου ἐδάφους διανύει διάστημα $S = 360$ m ἐντὸς χρόνου $t = 60$ sec ὁπότε ἡ ταχύτης του γίνεται $v = 20$ Km/h.

Ζητείται: Ἐάν ἡ κίνησις τοῦ αὐτοκινήτου εἶναι ὀμαλῶς ἐπιταχνομένη καὶ προκαλεῖται ὑπὸ ἡλεκτροκινητήρος ἀποδόσεως $\eta = 90\%$ δεχομένου τάσιν $V = 100$ Volt, ποία πρέπει νὰ εἶναι ἡ ἑντασις (I) τοῦ τροφοδοτοῦντος τὸν κινητήρα ρεύματος.

Λύσις: $I = 18,5$ Amp.

688. Κύκλωμα διαρρέομενον ὑπὸ ρεύματος σταθερᾶς ἑντάσεως (I) περιλαμβάνει ἐν σειρᾷ ἀγωγὸν ἀντιστάσεως R (ἀγνώστου) καὶ βολτάμετρον περιέχον ἡλεκτρολύομενον ἄλας Χαλκοῦ (δισθενοῦς).

Ζητείται: Ποία εἶναι ἡ τιμὴ τῆς ἀντιστάσεως ταύτης (R) ἂν ἡ εἰς τὰ ἄκρα τῆς διαφορὰ δυναμικοῦ εἶναι $V = 20$ Volt ἐνῶ ἐντὸς χρόνου $t = 40$ min ἡλεκτρολήθη ποσότης Χαλκοῦ

$m = 0,791$ gr, δεδομένου του ατομικού βάρους του χαλκού
 $\alpha = 63,6$.

Λύσις: $R = 20$ Ohm.

689. Ηλεκτρικόν ρεύμα σταθερᾶς ἐντάσεως διαρρέει δύο βολτάμετρα ἐν σειρά, ἐξ ὧν τὸ ἐν περιέχει Νιτρικὸν Ἀργυρον τὸ δ' ἕτερον Νιτρικὸν Χαλκὸν (δισθενῆ).

Ζητεῖται: Πόση ποσότης Χαλκοῦ (m) θὰ ἐναποτεθῆ εἰς τὴν κάθοδον τοῦ δευτέρου βολταμέτρου καθ' ὃν χρόνον εἰς τὴν τοῦ πρώτου ἐναποτίθεται ποσότης Ἀργύρου $m_0 = 2,78$ gr, δεδομένων τῶν ατομικῶν βαρῶν ἀντιστοίχως τοῦ μὲν Χαλκοῦ $\mu = 63,6$ τοῦ δ' Ἀργύρου $\mu_0 = 108$.

Λύσις: $m = 0,81$ gr.

690. Ρεύμα ἐντάσεως $I = 10$ Amp διέρχεται διὰ βολταμέτρου περιέχοντος Θεϊκὸν Χαλκὸν ἐπὶ χρόνον $t = 1$ h.

Ζητεῖται: Πόσος Χαλκὸς (m) θὰ ἐναποτεθῆ ἐπὶ τῆς καθόδου.

Λύσις: $m = 11,85$ gr.

691. Ἀγωγὸς διαρρεόμενος ὑπὸ ρεύματος ἐντάσεως σταθερᾶς $I = 20$ Amp διακλαδίζεται εἰς δύο τμήματα, ἐξ ὧν τὸ μὲν ἐν διέρχεται διὰ βολταμέτρου περιέχοντος Νιτρικὸν Ἀργυρον τὸ δ' ἕτερον δι' ὀξυνισμένου ὕδατος.

Ζητεῖται: Ποία πρέπει νὰ εἶναι ἡ τιμὴ τῆς ἐντάσεως εἰς ἐν ἕκαστον τῶν τμημάτων (I_1 καὶ I_2) ὥστε νὰ ἠλεκτρολυθοῦν ἴσαι κατὰ βάρος ποσότητες Ἀργύρου καὶ Ὄξυγόνου ὡς καὶ πόσον Ὄξυγόνον (m) καὶ Ὑδρογόνον (m') θὰ ἠλεκτρολυθοῦν εἰς χρόνον $t = 1$ h.

Λύσις: $I_1 = 18,6$ Amp, $I_2 = 1,4$ Amp, $m = 5,55$ gr, $m' = 0,696$ gr.

592. Ηλεκτρικὸν ρεύμα ἐντάσεως σταθερᾶς $I = 300$ Amp διέρχεται ἐπὶ χρόνον $t = 8$ h διὰ $N = 30$ βολταμέτρων περιέχοντων ὀξυνισμένον ὕδωρ.

Ζητεῖται: Πόσον Ὄξυγόνον (m) θὰ ἐλευθερωθῆ ἐν συνόλῳ.

Λύσις: $m = 21,5$ gr.

693. Διὰ χαλκίνων ἀγωγῶν μεταφέρεται ἠλεκτρικὴ ἐνέργεια συνεχοῦς ρεύματος εἰς ἀπόστασιν $l = 6$ Km ἀπὸ τῆς δυναμοηλεκτρικῆς μηχανῆς.

Ζητεῖται: Ποία θὰ εἶναι ἡ ἐτησίᾳ ἀπώλεια ἔργου (W) ἔνεκα θερμάνσεως τῶν ἀγωγῶν ἂν ἡ μεταφερομένη ἰσχύς εἶναι $J = 10$ Kw ὑπὸ τάσιν $V = 6000$ Volt (δεδομένης τῆς εἰδικῆς ἀντιστάσεως τοῦ Χαλκοῦ $\rho = 1,7 \cdot 10^{-8}$ Ohm . cm.

Λύσις: $W = 14200$ Kwh.

694. Εἰς κύκλωμα ἀποτελούμενον ἐκ τριῶν ἐν παραλλήλῳ ἀντιστάσεων, τιμῆς ἀντιστοίχως $R_1 = 10 \text{ Ohm}$, $R_2 = 50 \text{ Ohm}$ καὶ $R_3 = 30 \text{ Ohm}$ προστίθεται τετάρτη ἐν παραλλήλῳ ἀντίσταση, ὁπότε ἡ ὅλη ἀντίστασις γίνεται $R = 2 \text{ Ohm}$.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ τιμὴ τῆς τετάρτης ἀντιστάσεως (R_4).
Λύσις: $R_4 = 2,88 \text{ Ohm}$.

695. Λιχνία ἰσχύος $J_1 = 60 \text{ watt}$ διὰ $V = 120 \text{ Volt}$ συνδέεται ἐν παραλλήλῳ μὲ ἐτέραν λιχνίαν ἰσχύος $J_2 = 40 \text{ watt}$ διὰ τὴν αὐτὴν τάσιν.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ τιμὴ τῆς συνθέτου ἀντιστάσεως (R).
Λύσις: $R = 144 \text{ Ohm}$.

696. Ἡλεκτροθερμαντήρ, ἀντιστάσεως $R = 38 \text{ Ohm}$ διαρρέεται ἐπὶ χρόνον $t = 4,6 \text{ min}$ ὑπὸ ρεύματος $I = 3,3 \text{ Amp}$, θερμαίνει δὲ ποσότητα ὕδατος $M = 590 \text{ gr}$ περιεχομένην ἐντὸς θερμοδομέτρου μάζης $m = 87 \text{ gr}$.

Ζητεῖται: Κατὰ πόσους βαθμοὺς (Θ) θὰ θερμανθῇ τὸ ὕδωρ, ἂν ἡ εἰδικὴ θερμότης τοῦ μετάλλου τοῦ θερμοδομέτρου εἶναι $\epsilon = 0,09 \text{ cal/gr. grad}$ (μὴ ὑπολογιζομένης τῆς ἀπωλείας ἐξ ἀκτινοβολίας).

Λύσις: $\Theta = 45,7 \text{ grad}$.

697. Τρία ἠλεκτρικὰ στοιχεῖα ἠλεκτρογενετικῆς δυνάμεως $\mu = 1,4 \text{ Volt}$ καὶ ἐσωτερικῆς ἀντιστάσεως $r = 0,8 \text{ Ohm}$ συνδέονται μὲ ἐξωτερικὴν ἀντίστασιν $R = 9 \text{ Ohm}$.

Ζητεῖται: Ποῖαι εἶναι αἱ τιμαὶ (R_0 καὶ I_0) τῆς ὀλικῆς ἐσωτερικῆς ἀντιστάσεως καὶ τῆς ἐντάσεως τοῦ ρεύματος διὰ σύνδεσιν ἐν σειρᾷ καὶ ποῖαι (R_1 καὶ I_1) διὰ σύνδεσιν ἐν παραλλήλῳ.

Λύσις: $R_0 = 2,4 \text{ Ohm}$, $I_0 = 0,368 \text{ Amp}$, $R_1 = 0,27 \text{ Ohm}$, $I_1 = 0,15 \text{ Amp}$.

698. Δι' ἀμπερομέτρου πρακτικῶς βαθμολογημένου ἐντασις ρεύματος $I_0 = 0,00013 \text{ Amp}$ προκαλεῖ ἀπόκλισιν ἀντίστοιχον πρὸς $n = 1$ ὑποδιαίρεισιν τῆς κλίμακος.

Ζητεῖται: Πάση ἀντίστασις ἐν παραλλήλῳ πρέπει νὰ προστεθῇ (R) ὡς πρὸς τὸ ἀμπερόμετρον, ὥστε ρεῦμα συνολικῆς ἐντάσεως $I_1 = 0,01 \text{ Amp}$ νὰ προκαλέσῃ ἀπόκλισιν $n = 1$, ἂν ἡ ἐσωτερικὴ ἀντίστασις τοῦ ὄργάνου εἶναι $r = 5,6 \text{ Ohm}$.

Λύσις: $R = 0,0738 \text{ Ohm}$.

699. Ὁ κύριος κινητὴρ τροχοδρομικοῦ ὀχήματος ἀπορροφᾷ ρεῦμα ἐντάσεως $I_1 = 80 \text{ Amp}$ ὑπὸ τάσιν $V = 550 \text{ Volt}$, οἱ δὲ βοηθητικοὶ κινητήρες τούτου (ἀεραντλιῶν κλπ.) ρεῦμα ἐντάσεως $I_2 = 50 \text{ Amp}$ ὑπὸ τὴν αὐτὴν τάσιν.

Ζητείται: Ποία είναι η συνολικῶς ἀπορροφουμένη ἰσχύς (J) ἂν τὰ δύο κυκλώματα (I_1 καὶ I_2) εἶναι ἐν παραλλήλῳ συνδεδεμένα ὑπὸ τὴν ὡς ἄνω τάσιν (V).

Λύσις: $J = 71,5 \text{ Kw}$.

700. Δίδεται ἡ ἀπόστασις μεταξὺ δυναμοηλεκτρικῆς μηχανῆς καὶ φωτιζομένου οἰκήματος $l = 650 \text{ m}$, ἡ ἠλεκτρεγερτικὴ δύναμις τῆς μηχανῆς $V = 465 \text{ Volt}$ καὶ ὁ ἀριθμὸς τῶν τροφοδοτουμένων λιχνιῶν $N = 250$ ἰσχύος ἐκάστης $J = 55 \text{ watt}$ (ὑπὸ τάσιν V).

Ζητείται: 1) Ποία πρέπει νὰ εἶναι ἡ ἀντίστασις τοῦ κυκλώματος (R) ὥστε ἡ πτώσις δυναμικοῦ νὰ εἶναι $v = 5\%$.

2) Ποία ἡ τομὴ τῶν ἀγωγῶν (σ) ἂν ἡ εἰδικὴ ἀντίστασις τῶν εἶναι $\rho = 1,5 \cdot 10^{-9} \text{ Ohm} \cdot \text{cm}$.

3) Ποία ἡ προσφερομένη ὑπὸ τῆς μηχανῆς ἰσχύς (J) καὶ ποία ἡ ἀπορροφουμένη ὑπὸ ταύτης (J_0) κατὰ τὴν κίνησίν της μέσῳ βενζινοκινητήρος.

Λύσις: $R = 0,932 \text{ Ohm}$, $\sigma = 0,209 \text{ cm}^2$, $J = 11,597 \text{ watt}$, $J_0 = 15,4 \text{ HP}$.

701. Μιλλιαμπερόμετρον περιέχει $N = 50$ ὑποδιαίρεσεις, ἔχει δὲ ἐσωτερικὴν ἀντίστασιν $r = 40 \text{ Ohm}$ καὶ δεικνύει ἔντασιν $I_0 = 5 \text{ mA}$ δι' ἐκάστην ὑποδιαίρεσιν.

Ζητείται: Πόση ἀντίστασις (R) ἐν σειρᾷ ὡς πρὸς τὸ ὄργανον πρέπει νὰ τεθῆ, ὥστε τοῦτο νὰ δύναται νὰ χρησιμοποιηθῆ διὰ μεγίστας τάσεις μέχρι $V = 300 \text{ Volt}$.

Λύσις: $R = 1160 \text{ Ohm}$.

702. Δι' ἀγωγοῦ δεχομένου εἰς τὰ ἄκρα του τάσιν $V = 110 \text{ Volt}$ παράγεται θερμότης $\Theta = 1000 \text{ cal/min}$.

Ζητείται: Ποία πρέπει νὰ εἶναι ἡ ἀντίστασις (R) τοῦ ἀγωγοῦ.

Λύσις: $R = 173,4 \text{ Ohm}$.

703. Ρεῦμα σταθερᾶς ἐντάσεως $I = 30 \text{ Amp}$ διέρχεται ἐπὶ χρόνον $t = 1 \text{ h}$ διὰ βολταμέτρον περιέχοντος ὀξυνισμένον ὕδωρ.

Ζητείται: Πόσον ὄγκον ὕδρου γόνου (v) θὰ ἐκλύσῃ ὑπὸ κανονικᾶς συνθήκας, ὑφ' ἧς τὸ ὕδρου γόνον ἔχει πυκνότητα $d = 0,000089 \text{ gr/cm}^3$.

Λύσις: $v = 12700 \text{ cm}^3$.

704. Δίδονται δύο ἠλεκτρικὰ στοιχεῖα διαφορετικῆς ἠλεκτρεγερτικῆς δυνάμεως (u_1 καὶ u_2) καὶ ἐσωτερικῆς ἀντιστάσεως (r_1 καὶ r_2). Συνδέονται κατ' ἀρχὴν ἐν σειρᾷ μέσῳ ἑνὸς γαλβανόμετρον ἐσωτερικῆς ἀντιστάσεως R_0 ὁπότε ἡ ἔνδειξις τοῦ ρεύματος

είναι $n_1 = 56$ υποδιαιρέσεως τοῦ ὄργάνου, ἀκολουθῶς συνδέονται ἐν σειρᾷ κατ' ἀντίθετον φορὰν ὥστε νὰ προκύψουν ρεύματα ἀντίρροπα, ὁπότε ἡ ἔνδειξις τοῦ ὄργάνου εἶναι $n_2 = 8$.

Ζητεῖται: Ποῖος εἶναι ὁ λόγος (u_1/u_2) τῶν ἠλεκτρογεωρητικῶν δυνάμεων, ἂν ὑποτεθῇ ὅτι αἱ ἔνδειξεις τοῦ γαλβανομέτρου εἶναι ἀνάλογοι πρὸς τὴν ἐκάστοτε ἔντασιν τοῦ ρεύματος.

Λύσις: $u_1/u_2 = 4/3$.

705. Δίδεται δυναμοηλεκτρικὴ μηχανὴ ἠλεκτρογεωρητικῆς δυνάμεως $U = 310$ Volt καὶ ἐσωτερικῆς ἀντιστάσεως $R = 20$ Ohm.

Ζητεῖται: Πόσα στοιχεῖα ἀπαιτοῦνται καὶ πῶς θὰ συνδεθοῦν ταῦτα, ὥστε νὰ προκύψῃ στήλῃ ἰσοδύναμος πρὸς τὴν ὡς ἄνω μηχανήν, ἂν ἡ ἠλεκτρογεωρητικὴ δύναμις ἐκάστου στοιχείου εἶναι $u = 1,06$ Volt καὶ ἡ ἐσωτερικὴ ἀντίστασις $r = 4$ Ohm.

Λύσις: $N = 17289$ στοιχεῖα μικτῶς συνδεδεμένα εἰς $n = 59$ σειρὰς ἐκ $m = 293$ στοιχείων δι' ἐκάστην.

706. Πρὸς τροφοδότησιν ἠλεκτρικῆς φωτιστικῆς ἐγκαταστάσεως ἀπαιτεῖται τάσις $V = 54$ Volt, εἰς τὰ ἄκρα ἐκάστης λιχνίας, μὲ ρεῦμα συνολικῆς ἐντάσεως $I = 2$ Amp, παρεχομένη ὑπὸ στήλης ἐκ στοιχείων ἠλεκτρογεωρητικῆς δυνάμεως $u = 1,8$ Volt καὶ ἐσωτερικῆς ἀντιστάσεως $r = 0,6$ Ohm.

Ζητεῖται: Πόσα στοιχεῖα ἀπαιτοῦνται (N) καὶ πῶς πρέπει νὰ εἶναι ταῦτα συνδεδεμένα ὥστε ἕκαστον στοιχεῖον νὰ παρέχει ἔντασιν $i = 0,5$ Amp.

Λύσις: $N = 144$ στοιχεῖα εἰς $n = 4$ σειρὰς ἐκ $m = 36$ στοιχείων δι' ἐκάστην.

707. Διὰ βολταμέτρου ἄλατος χαλκοῦ δισθενοῦς ὑφισταμένου πὺλωσιν διέρχεται ρεῦμα παρεχόμενον ὑπὸ στήλης ἐκ $N = 4$ στοιχείων ἐν σειρᾷ ἐπὶ χρόνον $t = 5$ min.

Ζητεῖται: Πόσος χαλκὸς (m) θὰ ἐναποτεθῇ ἐπὶ τῆς καθόδου ἂν ἡ ἠλεκτρογεωρητικὴ δύναμις ἐκάστου στοιχείου εἶναι $u = 1,08$ Volt, ἡ ἐσωτερικὴ ἀντίστασις τοῦ $r = 1,5$ Ohm, ἡ ὀλικὴ λοιπὴ ἀντίστασις τοῦ κυκλώματος $R = 0,25$ Ohm ἡ ἀντηλεκτρογεωρητικὴ δύναμις $u' = 1,32$ Volt, καὶ τὸ ἀτομικὸν βάρους τοῦ χαλκοῦ $a = 64$.

Λύσις: $m = 0,047$ gr.

708. Τηλεγραφικὸν κύκλωμα ἀποτελεῖται ἐκ μιᾶς στήλης (ἠλεκτρογεωρητικῆς δυνάμεως $u = 50$ Volt καὶ ἐσωτερικῆς ἀντιστάσεως $r = 80$ Ohm) ἐνὸς σύρματος ἰσοπαχοῦς ἀντιστάσεως $R = 80$ Ohm καὶ ἐνὸς δέκτου ἀντιστάσεως $R' = 5$ Ohm, τοῦ κυκλώματος κλειομένου διὰ τῆς γῆς (ἀμελητέας ἀντιστάσεως).

Εἰς σημείον τι τοῦ ἑναερίου ἀγωγοῦ φέρεται εἰς ἐπαφὴν μεταλλικὸν σύρμα, ἀντιστάσεως R_x , συνδεδεμένον μὲ τὴν γῆν, ὅποτε ἡ ἔντασις παρὰ τὴν στήλην γίνεται $I_1 = 0,84$ Amp παρὰ δὲ τὸν δέκτην $I_2 = 0,084$ Amp.

Ζητεῖται: Ποῖον εἶναι τὸ σημεῖον ἐπαφῆς τοῦ σύρματος καὶ ποία ἡ ἀντίστασις του (R_x).

Λύσις: $R_x = 5$ Ohm (εἰς τὸ μέσον ἀκριβῶς τοῦ ἑναερίου ἀγωγοῦ).

709. Δύο σημεία (A καὶ B) συνδέονται διὰ τριῶν ἐν παραλλήλῳ ἀγωγῶν. Εἰς ἕκαστον τῶν δύο πρώτων ἀγωγῶν παρεντίθενται ἀνὰ μία στήλη ὁμοία ἠλεκτρογεωρητικῆς δυνάμεως $u = 1,751$ Volt ἡ δὲ ἀντίστασις τούτων (περιλαμβανομένων τῶν στηλῶν παρεχουσῶν) ρεύματα φορᾶς ἐκ τοῦ A πρὸς τὸ B) εἶναι ἀντιστοίχως $R_1 = 3$ Ohm, $R_2 = 5$ Ohm καὶ $R_3 = 11$ Ohm.

Ζητεῖται: Ποῖαι θὰ εἶναι αἱ ἐπὶ μέρους ἐντάσεις τῶν τριῶν ρευμάτων (I_1 , I_2 καὶ I_3).

Λύσις: $I_1 = 85$ mA, $I_2 = 51$ mA καὶ $I_3 = 136$ mA.

710. Δίδονται $N = 12$ στοιχεῖα ἠλεκτρογεωρητικῆς δυνάμεως ἑκάστου $u = 2$ Volt καὶ ἑσωτερικῆς ἀντιστάσεως $r = 0,3$ Ohm, συνδεδεμένα εἰς $n = 3$ σειρὰς ἐκ $m = 4$ στοιχείων καὶ κλείοντα κύκλωμα ἀντιστάσεως $R = 0,4$ Ohm.

Ζητεῖται: Πόση θερμότης (Θ) θὰ παραχθῇ ἐντὸς χρόνου $t = 1$ h εἰς τὸ ἔξωτερικὸν κύκλωμα.

Λύσις: $\Theta = 34449$ cal.

ΜΑΓΝΗΤΙΣΜΟΣ

711. Δύο ὁμοιοὶ μαγνητικοὶ πόλοι τιθέμενοι εἰς ἀπόστασιν $R = 20$ cm ἀπωθοῦνται διὰ δυνάμεως $F = 1$ gr*.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ μαγνητικὴ μᾶζα (M) ἑκάστου.

Λύσις: Λαμβάνοντες τὸν τύπον τοῦ Coulomb

$$F = K \frac{M \cdot M'}{R^2}$$

διὰ $K = 1$ καὶ $M = M'$ ἔχομεν :

$$M = R \sqrt{F}$$

$$M = 20 \sqrt{981} \text{ cm} \cdot \text{dynes}^{\frac{1}{2}}$$

$$M = 626,418 \text{ cgs}$$

712. Μαγνητική μάζα $M = 981$ cgs μαγν. τιθεμένη ἐντὸς μαγνητικοῦ πεδίου ἔνθα ἡ ἔντασις του εἶναι $H = 250$ cgs ἐντ. ὠθεῖται μὲ δύναμιν τινὰ F .

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ τιμὴ τῆς δυνάμεως ταύτης (F).

Λύσις: Ἐκ τοῦ τύπου

$$H = \frac{F}{M}$$

ἔχομεν

$$F = H \cdot M$$

$$F = 250 \cdot 981 \text{ dynes}$$

$$F = 250 \text{ gr}^*$$

713. Ἐντὸς ὁμοιομόρφου μαγνητικοῦ πεδίου, ἐντάσεως σταθερᾶς $H = 3000$ Gauss τίθεται μικρὸς μαγνήτης μήκους $l = 20$ cm φέρων ποσότητα εἰς ἕκαστον πόλον $M = 35000$ cgs ποσότητας.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ προσδιοζομένη εἰς τὸν μαγνήτην ροπὴ (P) ἂν οὗτος τεθῆ καθέτως πρὸς τὰς μαγνητικὰς γραμμάς.

Λύσις: Ἡ ἐπὶ ἕκαστου πόλου ἐμφανιζομένη δύναμις θὰ ἔχη προφανῶς τιμὴν

$$F = M \cdot H \quad (1)$$

ὁπότε αἱ δύο ἴσαι καὶ ἀντίθετοι δυνάμεις F ἐνεργοῦσαι εἰς ἀπόστασιν l ἀπ' ἀλλήλων καὶ ἀποτελοῦσαι ζεύγος προσδίδουν ροπὴν

$$P = F \cdot l$$

ἦτοι, ὡς ἐκ τῆς (1):

$$P = M \cdot H \cdot l$$

$$P = 35000 \cdot 3000 \cdot 20 \text{ erg}$$

$$P = 210 \text{ joules}$$

714. Μαγνητικὴ ροὴ $\Phi = 933$ Maxwell διαπερᾶ ἐπιφάνειαν $S = 311$ cm² ἔχουσαν κλίσιν $\varphi = 30^\circ$ ὡς πρὸς τὰς δυναμικὰς γραμμάς.

Ζητεῖται: Ἐάν τὸ μαγνητικὸν πεδίου εἶναι ὁμοιογενὲς μὲ παραλλήλως τὰς δυναμικὰς γραμμάς του ποία εἶναι ἡ ἔντασις του (H).

Λύσις: Ἐκ τοῦ τύπου τῆς μαγνητικῆς ροῆς

$$\Phi = H \cdot S \cdot \eta\mu\varphi$$

ἔχομεν:

$$H = \frac{\Phi}{S \cdot \eta\mu\varphi}$$

$$H = \frac{933}{311,0,5} \text{ Gauss}$$

$$H = 6 \text{ Gauss}$$

715. Δίδεται μαγνήτης φέρων μαγνητικήν μάζαν εις ἕκαστον πόλον $M = 340$ cgs καὶ μαγνήτισιν $J = 8,5$ cgs μονάδων μαγνητίσεως.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ τομή του (σ).

Λύσις: Ἡ μαγνητικὴ ροπή (P) καὶ ἡ μαγνήτις (J) μαγνήτου συνδέονται διὰ τῶν δύο τύπων

$$P = M \cdot l \quad (1)$$

$$J = \frac{P}{v} \quad (2)$$

ὅπου M ἡ μαγνητικὴ μάζα ἐκάστου πόλου, l τὸ μῆκος καὶ v ὁ ὄγκος τοῦ ὅλου μαγνήτου.

Ἐκ τῶν (1) καὶ (2) ἔχομεν ἀντιστοίχως :

$$l = \frac{P}{M} \quad (1, \alpha)$$

$$v = \frac{P}{J} \quad (2, \alpha)$$

Δεδομένου ὅμως ὅτι ὁ ὄγκος v εἶναι :

$$v = l \cdot \sigma$$

ἡ τομή τοῦ μαγνήτου θὰ εἶναι :

$$\sigma = \frac{v}{l}$$

ἢ, ὡς ἐκ τῶν (1, α) καὶ (2, α) :

$$\sigma = \frac{\frac{P}{J}}{\frac{P}{M}}$$

$$\sigma = \frac{M}{J}$$

$$\sigma = 40 \text{ cm}^2$$

716. Ἐντὸς μαγνητικοῦ πεδίου ὁμοιογενοῦς σταθερᾶς ἐντάσεως $H = 300$ Gauss τίθεται τεμάχιον σιδήρου ὁπότε ἡ ἐντὸς

τούτου έντασις τοῦ μαγνητικοῦ πεδίου γίνεται $B=630000$ Gauss.

Ζητεῖται: Ποῖος εἶναι ὁ συντελεστὴς μαγνητικῆς ἐπιδεκτικότητας (κ) τοῦ σιδήρου.

Λύσις: Ἐκ τοῦ τύπου τῆς μαγνητικῆς ἐπαγωγῆς

$$\mu = \frac{B}{H}$$

ὅπου μ ὁ συντελεστὴς μαγνητικῆς διαπερατότητος, καὶ ἔκ τοῦ τύπου

$$\mu = 1 + 4\pi\kappa$$

ἔχομεν :

$$\frac{B}{H} = 1 + 4\pi\kappa$$

ὁπότε εἶναι :

$$\kappa = \frac{B - H}{4\pi H}$$

$$\kappa = \frac{629700}{4.3,14.300}$$

$$\boxed{\kappa = 171,6}$$

717. Τεμάχιον σιδήρου κυλινδρικόν, μήκους $l = 20$ cm καὶ τομῆς $\sigma = 2$ cm² τίθεται παραλλήλως πρὸς τὰς δυναμικὰς γραμμὰς ὁμοιογενοῦς μαγνητικοῦ πεδίου, ἐντάσεως σταθερᾶς $H = 500$ Gauss.

Ζητεῖται: Ποίαν μαγνητικὴν ροπὴν (P) θ' ἀποκτήσῃ καὶ πόση θὰ εἶναι ἡ μαγνητικὴ μᾶζα ἐκάστου πόλου, ἂν ὁ συντελεστὴς μαγνητικῆς ἐπιδεκτικότητος τοῦ σιδήρου εἶναι $\kappa = 150$.

Λύσις: Ἐστω J ἡ προσδιορισμένη ὑπὸ τοῦ πεδίου μαγνητισ. Αὕτη θὰ εἶναι :

$$J = \kappa H \quad (1)$$

εἶναι ὁμῶς ἀφ' ἑτέρου καὶ ἔξ ὀρισμοῦ

$$J = \frac{P}{v} \quad (2)$$

ὅπου P ἡ μαγνητικὴ ροπὴ καὶ v ὁ ὄγκος τοῦ μαγνήτου.

Ἐκ τῶν (1) καὶ (2) ἔχομεν τότε :

$$\kappa H = \frac{P}{v}$$

ἦτοι :

$$P = \kappa H v \quad (3)$$

καὶ ἐπειδὴ

$$v = l \cdot \sigma$$

ἡ σχέσηις (3) γίνεται :

$$P = \kappa H l \sigma \quad (4)$$

$$P = 150.500.20.2 \text{ cgs}$$

$$\boxed{P = 3.10^6 \text{ cgs}}$$

Ἐφ' ἑτέρου διὰ τὴν εὐρεσιν τῆς μαγνητικῆς μάζης ἔχομεν τὸν τύπον :

$$P = M \cdot l$$

ἔξ οὗ εὐρίσκομεν :

$$M = \frac{P}{l}$$

καί, ὡς ἐκ τῆς (4) :

$$M = \kappa H \sigma$$

$$M = 150.500.2 \text{ cgs}$$

$$\boxed{M = 15.10^4 \text{ cgs}}$$

718. Ἐντὸς μαγνητικοῦ πεδίου ἐντάσεως $H = 6000$ Gauss τίθεται διαμαγνητικὸν σῶμα, ὅποτε ἡ ἐντὸς τούτου ἔντασις τοῦ πεδίου γίνεται $B = 5900$ Gauss.

Ζητεῖται : Ποῖος εἶναι ὁ συντελεστὴς μαγνητικῆς ἐπιδεκτικότητος τοῦ διαμαγνητικοῦ (κ).

Λύσις : Ἐκ τοῦ τύπου

$$\mu = \frac{B}{H}$$

καὶ τοῦ

$$\mu = 1 + 4\pi\kappa$$

ἔχομεν :

$$\frac{B}{H} = 1 + 4\pi\kappa$$

$$\kappa = \frac{B - H}{4\pi H}$$

$$\kappa = \frac{5900 - 6000}{4.3,14.6000}$$

$$\boxed{\kappa = -0,0132}$$

719. Μαγνητισμένη ράβδος ἔχουσα μαγνητικὴν ροπὴν $P_0 = 300$ cgs τίθεται ἐντὸς μαγνητικοῦ πεδίου ἐντάσεως

$H = 6250$ Gauss καθέτως πρὸς τὴν διεύθυνσιν τῶν μαγνητικῶν γραμμῶν του.

Ζητεῖται: Πόση θὰ εἶναι ἡ στατική ροπή (P) ἢν θὰ ὑποστῇ ὁ μαγνήτης καὶ πόση ἡ γωνιώδης ἐπιτάχυνσίς του (ω'), ἂν ἡ ροπή ἀδρανείας του εἶναι $K = 1875$ gr. cm².

Λύσις: Ἐστω λ τὸ μῆκος τοῦ μαγνήτου καὶ M ἡ μαγνητικὴ μᾶζα ἐκάστου πόλου. Θὰ ἰσχύη τότε ἡ σχέσις

$$M = \frac{P_0}{\lambda} \quad (1)$$

ὁπότε ἡ ἐπὶ ἐκάστου πόλου ἀσκουμένη δύναμις (F) τοῦ προκύπτοντος ζεύγους θὰ ἔχη τιμὴν

$$F = MH$$

ἦτοι, ὡς ἐκ τῆς (1):

$$F = \frac{HP_0}{\lambda} \quad (2)$$

Τότε ἡ στατικὴ ροπή τοῦ ζεύγους τῶν δύο ἐπὶ τῶν πόλων ἀσκουμένων ἴσων καὶ ἀντιθέτων δυνάμεων θὰ εἶναι

$$P = F\lambda$$

ἦτοι, δυνάμει τῆς (2):

$$P = \frac{HP_0}{\lambda} \cdot \lambda$$

$$P = HP_0 \quad (3)$$

$$P = 6250 \cdot 300 \text{ erg}$$

$$\boxed{P = 1875 \cdot 10^3 \text{ erg}}$$

Πρὸς εὐρεσιν ἀκολουθῶς τῆς γωνιώδους ἐπιταχύνσεως

$$\omega' = \frac{P}{K}$$

$$\omega' = \frac{HP_0}{K}$$

ἔχομεν :

$$\omega' = \frac{6250 \cdot 300}{1875} \text{ sec}^{-2}$$

$$\boxed{\omega' = 1000 \text{ sec}^{-2}}$$

720. Μικρὸς μαγνήτης, ροπῆς ἀδρανείας $K = 81$ gr. cm² ἐξαρθρώμενος διὰ λεπτοῦ νήματος ἀπὸ τοῦ μέσου του τίθεται

ἐντὸς ἰσχυροῦ ὀριζοντίου μαγνητικοῦ πεδίου σταθερᾶς ἐντάσεως $H = 270$ Gauss, οὕτως ὥστε ἡ διεύθυνσίς του νὰ μὴ συμπίπτῃ μὲ τὴν τῶν μαγνητικῶν γραμμῶν.

Ζητεῖται: Ἐὰν ἡ μαγνητικὴ ροπὴ τοῦ μαγνήτου εἶναι $P_0 = 30$ cgs ποία θὰ εἶναι ἡ περίοδος (T) αἰωρήσεώς του ἐντὸς τοῦ πεδίου.

Λύσις: Ἐστω F ἡ ἐπὶ ἐκάστου πόλου ἀσκουμένη δύναμις καὶ l τὸ μῆκος τοῦ μαγνήτου.

Ἡ περίοδος αἰωρήσεώς του (T) θὰ εἶναι τότε :

$$T = 2\pi \sqrt{\frac{K}{Fl}} \quad (1)$$

καὶ ἐπειδὴ εἶναι

$$F = \frac{P_0 H}{l} \quad (2)$$

ἡ (1) γίνεται :

$$T = 2\pi \sqrt{\frac{K}{P_0 H}} \quad (3)$$

$$T = 6,28 \sqrt{\frac{81}{30 \cdot 270}} \text{ sec}$$

$$\boxed{T = 0,628 \text{ sec}}$$

721. Εὐθύς κυλινδρικός μαγνήτης μήκους $\lambda = 25$ cm καὶ τομῆς $\sigma = 4$ cm², ἐξαρθώμενος διὰ λεπτοῦ νήματος ἐκ τοῦ μέσου του καὶ τιθέμενος ἐντὸς ὀριζοντίου μαγνητικοῦ πεδίου ἐντάσεως σταθερᾶς $H = 100$ Gauss παρουσιάζει τὴν αὐτὴν περίοδον αἰωρήσεως μὲ τὴν ἐνὸς μαθηματικοῦ ἔκκρεμοῦς μήκους $l = 30$ cm εἰς τόπον ἔνθα εἶναι $g = 1000$ cm/sec².

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ μαγνήτισις (J) τοῦ μαγνήτου ἂν ἡ ροπὴ ἀδρανείας του εἶναι $K = 300$ gr. cm².

Λύσις: Ἐστω T ἡ περίοδος τοῦ ἔκκρεμοῦς καὶ ἡ τοῦ μαγνήτου καὶ P_0 ἡ μαγνητικὴ ροπὴ του. Ἐχομεν τότε τὰς δύο σχέσεις :

$$T = 2\pi \sqrt{\frac{l}{g}} \quad (1)$$

καὶ

$$T = 2\pi \sqrt{\frac{K}{P_0 H}} \quad (2)$$

ὡς ἐκ τοῦ τύπου (3) τῆς προηγουμένης ἀσκήσεως.

Ἐκ τῶν (1) καὶ (2) προκύπτει τότε :

$$2\pi \sqrt{\frac{l}{g}} = 2\pi \sqrt{\frac{K}{P_0 H}}$$

ἤτοι :

$$\frac{l}{g} = \frac{K}{P_0 H} \quad (3)$$

Ἐπειδὴ ὁμοῦς εἶναι :

$$P_0 = Jv$$

ὅπου v ὁ ὄγκος τοῦ μαγνήτου, καὶ

$$v = \lambda\sigma$$

ἢ (3) γίνεται :

$$\frac{l}{g} = \frac{K}{J\lambda\sigma H}$$

καὶ ἡ μαγνήτισις (J) ἔχει τότε τιμὴν

$$J = \frac{Kg}{\lambda\sigma H}$$

$$J = \frac{300 \cdot 10^8}{30 \cdot 25 \cdot 4 \cdot 100} \text{ cgs}$$

$$\boxed{J = 1 \text{ cgs}}$$

722. Δίδεται ὁ λόγος (η) τῆς μαγνητικῆς ροπῆς πρὸς τὴν ροπὴν ἀδρανείας μικροῦ μαγνήτου

$$\left(\eta = P_0/K = 1000 \text{ gr}^{-\frac{1}{2}} \cdot \text{cm}^{\frac{1}{2}} \cdot \text{sec}^{-1} \right)$$

ἔξηρατημένον διὰ λεπτοῦ νήματος ἀπὸ τοῦ μέσου του καὶ εὐρισκομένου ἐντὸς ὀριζοντίου μαγνητικοῦ πεδίου ἐντάσεως H .

Ζητεῖται : Ποία πρέπει νὰ εἶναι ἡ ἐντάσις (H) τοῦ μαγνητικοῦ τούτου πεδίου ἵνα ὁ μαγνήτης παλλόμενος ἐντὸς τούτου παράγῃ ἤχον συχνότητος $N = 550 \text{ sec}^{-1}$.

Λύσις : Συμφώνως πρὸς τὴν σχέσιν (2) τῆς προηγουμένης ἀσκήσεως ἡ περίοδος αἰωρήσεως τοῦ μαγνήτου θὰ εἶναι :

$$T = 2\pi \sqrt{\frac{K}{P_0 H}}$$

ἡ δὲ συχνότης του

$$N = \frac{1}{2\pi} \sqrt{\frac{P_0 H}{K}}$$

καί, ἐπειδὴ $\eta = P_0/K$:

$$N = \frac{1}{2\pi} \sqrt{\eta H}$$

ὁπότε, λύοντες ὡς πρὸς H εὐρίσκομεν:

$$H = \frac{4\pi^2 N^2}{\eta}$$

$$H = \frac{39,48.550^2}{1000} \text{ Gauss}$$

$$H = \frac{39,48.302500}{1000} \text{ Gauss}$$

$$\boxed{H = 11942,7 \text{ Gauss}}$$

723. Κύλινδρος ἐκ μαλακοῦ σιδήρου συντελεστοῦ μαγνητικῆς διαπερατότητος $\mu = 1500$ τίθεται ἐντὸς ὁμογενοῦς μαγνητικοῦ πεδίου ἐντάσεως $H = 261$ Gauss παραλλήλως πρὸς τὰς δυναμικὰς γραμμάς του.

Ζητεῖται: Ποία θὰ εἶναι ἡ διὰ τοῦ κυλίνδρου τούτου διερχομένη μαγνητικὴ ροὴ (Φ), ἂν τὸ μῆκος του εἶναι $l = 87$ cm ὁ δὲ ὄγκος $V = 29$ cm³.

Λύσις: Ἡ ἐντὸς τοῦ κυλίνδρου ἔντασις τοῦ πεδίου (B) ὡς ἐκ τῆς μαγνητικῆς ἐπαγωγῆς θὰ εἶναι:

$$B = \mu H \quad (1)$$

Ἐξ ἑτέρου ἡ κυκλικὴ τομὴ του (σ) ἔχει τιμὴν

$$\sigma = \frac{V}{l} \quad (2)$$

ὁπότε ἡ ὅλη μαγνητικὴ ροὴ (Φ) διδομένη ἐκ τοῦ τύπου

$$\Phi = B\sigma$$

εἶναι, ὡς ἐκ τῶν τιμῶν τῶν B καὶ σ ἐκ τῶν (1) καὶ (2):

$$\Phi = \frac{\mu H V}{l}$$

$$\Phi = \frac{1500.261.29}{87} \text{ Maxwell}$$

$$\boxed{\Phi = 130500 \text{ Maxwell}}$$

ΑΣΚΗΣΕΙΣ ΠΡΟΣ ΛΥΣΙΝ

724. Βόρειος μαγνητικός πόλος μαγνητικής μάζης $M=396$ cgs απέχει τοῦ Νοτίου πόλου, μάζης $M' = -552$ cgs, ἄλλου μαγνήτου κατ' ἀπόστασιν $D = 467,5$ cm.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ μεταξὺ τῶν πόλων τούτων ἀσκουμένη δύναμις ἔλξεως (F).

Λύσις: $F = -1$ dyne.

725. Δύο ἴσαι μαγνητικαὶ μάζαι τιθέμεναι εἰς ἀπόστασιν $d = 121$ cm ἀποθροῦνται διὰ δυνάμεως $F = 184041$ dynes.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ τιμὴ ἑκάστης μαγνητικῆς μάζης (M).

Λύσις: $M = 51909$ cgs.

726. Δίδεται μαγνήτης μήκους $l = 6$ cm φέρων μαγνητικὰς μάζας ἐπὶ τῶν πόλων του τιμῆς ἑκάστης $M = \pm 160$ cgs.

Ζητεῖται: Πόση θὰ εἶναι ἡ ἔντασις (H) τοῦ προκαλουμένου μαγνητικοῦ πεδίου εἰς ἀπόστασιν $S = 40$ cm ἀπὸ τοῦ μαγνήτου ἐπὶ τῆς καθέτου εἰς τὸ μέσον του.

Λύσις: $H = 0,015$ Gauss.

727. Διὰ νὰ διατηρηθῇ εἰς τὴν θέσιν της μία ὀριζοντία μαγνητικὴ βελὸνῃ σχηματίζουσα γωνίαν $\varphi = 60^\circ$ μὲ τὰς μαγνητικὰς γραμμάς τοῦ γῆθου μαγνητικοῦ πεδίου ἀπαιτεῖται σταθερὰ στατικὴ ροπὴ $P = 1,2$ erg.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ μαγνητικὴ ροπὴ (P_0) τῆς βελόνης ἂν τὸ μαγνητικὸν πεδὶον ἔχη ἔντασιν κατὰ τὴν ὀριζόντιον συνιστώσαν $H = 0,2$ Gauss.

Λύσις: $P_0 = 6,1$ cgs.

728. Εἰς σημεῖόν τι τῆς $\Gamma\eta\varsigma$ ἡ ἔντασις τοῦ μαγνητικοῦ πεδίου εἶναι $H_1 = 0,2$ Gauss, εἰς ἕτερον σημεῖον αὕτη εἶναι $H_2 = 0,18$ Gauss.

Ζητεῖται: Ποία θὰ εἶναι ἡ συχνότης (N_2) βελόνης παλλομένης καὶ εὐρισκομένης εἰς τὸ δεύτερον σημεῖον ἂν ἡ συχνότης της εἰς τὸ πρῶτον εἶναι $N_1 = 1/3$ sec⁻¹.

Λύσις: $N_2 = 25/79$ sec⁻¹.

729. Μαγνητικὴ βελὸνῃ ἔχουσα εἰς ἕκαστον πόλον μαγνητικὴν μάζαν $M_1 = 1936$ cgs τιθεμένη ἐντὸς ὁμογενοῦς μαγνητικοῦ πεδίου παρουσιάζει περιόδον αἰωρήσεως $T_1 = 44$ sec.

Ζητεῖται: Πόση θὰ εἶναι ἡ μαγνητικὴ μάζα ἑκάστου πόλου (M_2) ἑτέρας μαγνητικῆς βελόνης τῶν αὐτῶν διαστάσεων, ἂν

αὕτη τιθεμένη ἐντὸς τοῦ αὐτοῦ πεδίου παρουσιάζη περίοδον $T_2 = 35 \text{ sec}$.

Λύσις: $M_2 = 1225 \text{ cgs}$.

730. Μαγνητικὴ βελὸνὴ φέρουσα εἰς ἕκαστον πόλον μαγνητικὴν μᾶζαν $M_1 = 361 \text{ cgs}$ τιθεμένη ἐντὸς μαγνητικοῦ πεδίου παρουσιάζει περίοδον αἰωρήσεως $T_1 = 13 \text{ sec}$.

Ζητεῖται: Ποία θὰ εἶναι ἡ μαγνητικὴ ροπὴ (P_2) ἐτέρας βελόνης μήκους $\lambda_2 = 20 \text{ cm}$ παλλομένης μὲ περίοδον $T_2 = 19 \text{ sec}$ ἐντὸς τοῦ αὐτοῦ μαγνητικοῦ πεδίου.

Λύσις: $P_2 = 3380 \text{ cgs}$.

731. Χάλυψ συντελεστοῦ μαγνητικῆς ἐπιδεικτικότητος $\kappa = 180$ τιθέμενος ἐντὸς μαγνητικοῦ πεδίου ἐντάσεως H λαμβάνει μαγνήτισιν $J = 54000 \text{ cgs}$.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ ἔντασις (H) τοῦ μαγνητικοῦ πεδίου καὶ ποίαν μαγνητικὴν ροπὴν (P_0) θ' ἀποκτήσῃ ὁ χάλυψ καθιστάμενος μαγνήτης, ἂν ὁ ὄγκος του εἶναι $v = 6 \text{ cm}^3$.

Λύσις: $H = 3000 \text{ cgs}$, $P_0 = 324000 \text{ cgs}$.

732. Μηγνητικὴ βελὸνὴ τιθεμένη ἐντὸς μαγνητικοῦ πεδίου ἐντάσεως $H_1 = 2401 \text{ Gauss}$ πάλλεται παράγουσα ἦχον συχνότητος $N_1 = 49 \text{ sec}^{-1}$.

Ζητεῖται: Πόση πρέπει νὰ γίνῃ ἡ ἔντασις τοῦ πεδίου (H_2) ἵνα ἡ αὐτὴ βελὸνὴ παλλομένη παράγῃ ὑπόηχον συχνότητος $N_2 = 13 \text{ sec}^{-1}$.

Λύσις: $H_2 = 169 \text{ Gauss}$.

733. Ἐν ἄτομον ὑδρογόνου, θεωρούμενον ὡς ἄπλοῦς στοιχειώδης μαγνήτης παρουσιάζει μαγνητικὴν ροπὴν

$$P = 0,9 \cdot 10^{-20} \text{ cgs}.$$

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ μαγνητικὴ μᾶζα (M) ἑκάστου πόλου τοῦ ἀτόμου, ἂν ἡ ἀκτίς τούτου ἔχῃ τιμὴν $R = 2,08 \text{ \AA}$.

Λύσις: $M = 2,16 \cdot 10^{-13} \text{ cgs}$.

ΗΛΕΚΤΡΟΜΑΓΝΗΤΙΣΜΟΣ

734. Σωληνοειδὲς μήκους $l = 20 \text{ cm}$ ἀποτελούμενον ἐκ συνολικοῦ ἀριθμοῦ σπειρῶν $N = 3000$ διαρρέεται ὑπὸ ρεύματος σταθερᾶς ἐντάσεως $I = 0,1 \text{ Amp}$.

Ζητεῖται: Ποία θὰ εἶναι ἡ ἔντασις (B) τοῦ μαγνητικοῦ πεδίου ἐντὸς τοῦ σωληνοειδοῦς ὅταν ἐντὸς αὐτοῦ τεθῇ σιδηροῦς πυρὴν μαγνητικῆς διαπερατότητος $\mu = 1600$.

Λύσις: Ἡ ἔντασις τοῦ πεδίου (H) εἰς τὸ ἔσωτερικὸν τοῦ πεδίου ἄνευ πυρῆνος εἶναι:

$$H = \frac{1,25 NI}{l} \quad (1)$$

ὁπότε, ὡς ἐκ τῆς προκαλουμένης ἐπαγωγῆς αὕτη κατὰ τὴν προσθήκην τοῦ πυρῆνος γίνεται

$$B = \mu H$$

ἦτοι, ὡς ἐκ τῆς (1):

$$B = \frac{1,25 \mu NI}{l}$$

$$B = \frac{1,25 \cdot 1600 \cdot 3000 \cdot 0,1}{20} \text{ Gauss}$$

$$B = 30000 \text{ Gauss}$$

735. Ἐντὸς ὀριζοντίου σωληνοειδοῦς τίθεται μαγνητικὴ βελὸνη μαγνητικῆς ροπῆς $P = 4410$ cgs καὶ ροπῆς ἀδρανείας $K = 49$ gr.cm² στηριζομένη ἐπὶ ἄξονος κατακορύφου.

Ζητεῖται: Ποία θὰ εἶναι ἡ περίοδος αἰωρήσεως τῆς βελόνης (T) ἂν τὸ σωληνοειδὲς ἀποτελεῖται ἀπὸ σπείρας $n=490$ cm⁻¹ καὶ διαρρέεται ὑπὸ ρεύματος ἐντάσεως $I = 1,25$ Amp.

Λύσις: Ἡ περίοδος αἰωρήσεως τῆς βελόνης (T) δίδεται ὑπὸ τοῦ τύπου

$$T = 2\pi \sqrt{\frac{K}{PH}} \quad (1)$$

ὅπου H ἡ ἔντασις τοῦ πεδίου, ἣτις εἶναι

$$H = 1,25 nI$$

ὁπότε ἡ (1) γίνεται:

$$T = 2\pi \sqrt{\frac{K}{1,25 nIP}}$$

$$T = 6,28 \sqrt{\frac{49}{1,25 \cdot 490 \cdot 1,25 \cdot 4410}} \text{ sec}$$

$$T = 0,023 \text{ sec}$$

736. Δίδεται ρεῦμα ἐναλλασσόμενον συχνότητος $N = 50$ sec⁻¹ ὅπερ διαρρέει ἀγωγὸν ὤμειου ἀντιστάσεως $R = 400$ Ohm, ὁπότε ἡ συνολικὴ ἀντίστασις τοῦ ἀγωγοῦ διὰ τὸ ἐναλλασσόμενον ρεῦμα παρουσιάζει συνολικὴν τιμὴν $R_0 = 500$ Ohm.

Ζητείται: Ποία είναι η τιμή της αυτεπαγωγής (L) του άγωγού.

Λύσις: Ἡ κυκλική συχνότης (ω) τοῦ ρεύματος ἔχει προφανῶς τιμὴν

$$\omega = 2\pi N$$

ὁπότε ὁ τύπος

$$R_0 = \sqrt{R^2 + \omega^2 L^2}$$

γίνεται:

$$R_0 = \sqrt{R^2 + 4\pi^2 N^2 L^2}$$

Λύοντες ἀκολουθῶς τὸν τελευταῖον τοῦτον τύπον ὡς πρὸς L ἔχομεν:

$$L = \frac{1}{2\pi N} \sqrt{R_0^2 - R^2}$$

$$L = \frac{1}{6,28 \cdot 50} \sqrt{500^2 - 400^2} \text{ Henry}$$

$$L = 0,955 \text{ Henry}$$

737. Δυναμοηλεκτρικῆς μηχανῆς ἐναλλασσομένου ρεύματος ἡ ὠφέλιμος ἠλεκτρογεωρητικὴ δύναμις εἰς τὰ ἄκρα τῶν πόλων της εἶναι $U = 95,5$ Volt, ἡ ἐσωτερικὴ της ὠμειος ἀντίστασις $R = 0,4$ Ohm καὶ ὁ συντελεστὴς αυτεπαγωγῆς τῶν πηνίων της $L = 0,001$ Henry.

Ζητείται: Ποία θὰ εἶναι ἡ ὠφέλιμος ἔντασις (I) τοῦ ὑπὸ τῆς μηχανῆς παραγομένου ρεύματος, ἂν αὕτη συνδεθῇ μὲ ἐξωτερικὸν κύκλωμα ἀντιστάσεως $R_0 = 9,042$ Ohm (ἀμελητέας αυτεπαγωγῆς), δεδομένου ὅτι τὸ ρεῦμα ἔχει συχνότητα περιόδων $N = 50 \text{ sec}^{-1}$.

Λύσις: Ἡ ὀλικὴ ἐσωτερικὴ ἀντίστασις τῆς μηχανῆς (R_1) θὰ ἔχη τιμὴν

$$R_1 = \sqrt{R^2 + \omega^2 L^2}$$

ἦτοι:

$$R_1 = \sqrt{R^2 + 4\pi^2 N^2 L^2} \quad (1)$$

ὁπότε ἡ ἐφαρμογὴ τοῦ νόμου τοῦ Ohm εἰς τὸ κλειστὸν κύκλωμο δίδει:

$$I = \frac{U}{R_1 + R_0}$$

ἦτοι, ὡς ἐκ τῆς (1):

$$I = \frac{U}{\sqrt{R^2 + 4\pi^2 N^2 L^2} + R_0}$$

$$I = 10 \text{ Amp}$$

738. Ἡλεκτρικὸν ρεῦμα διαρρέει ἀγωγὸν ἐν σειρᾷ ὡς πρὸς τὸν ὁποῖον παρεντίθεται πυκνωτὴς χωρητικότητος C .

Ζητεῖται: Ποία πρέπει νὰ εἶναι ἡ συχνότης (N) τοῦ ρεύματος ὥστε ὁ πυκνωτὴς νὰ δράσῃ ὡς τέλειος διακόπτης.

Λύσις: Ἵνα ὁ πυκνωτὴς δράσῃ ὡς τέλειος διακόπτης πρέπει ἡ ἔντασις τοῦ ρεύματος νὰ λάβῃ τιμὴν

$$I = 0$$

ὁπότε ἡ σύνθετος ἀντίστασις δέον ὅπως ἔχη τιμὴν

$$R_0 = \infty$$

Εἶναι ὁμῶς

$$R_0 = \sqrt{R^2 + \frac{1}{(C\omega)^2}}$$

ὁπότε διὰ νὰ εἶναι $R_0 = \infty$ πρέπει κατ' ἀκολουθίαν νὰ εἶναι

$$\frac{1}{C^2\omega^2} = \infty$$

ἤτοι

$$C^2\omega^2 = 0$$

ἐπειδὴ ὁμῶς τὸ C εἶναι διάφορον τοῦ μηδενὸς συμπεραίνομεν ὅτι θὰ εἶναι :

$$\omega = 0$$

ἔξ οὗ

$$\boxed{N=0}$$

Ἄρα τὸ ρεῦμα πρέπει νὰ εἶναι συνεχές.

739. Ἡλεκτρικὸν ἐναλλασσόμενον ρεῦμα διαρρέει ἀγωγὸν φέροντα ἐν σειρᾷ πυκνωτὴν χωρητικότητος $C = 600 \mu\text{F}$.

Ζητεῖται: Ποία πρέπει νὰ εἶναι ἡ αὐτεπαγωγὴ (L) τοῦ ἀγωγοῦ, ὥστε τὸ ρεῦμα ὑπὸ σταθερὰν διαφορὰν δυναμικοῦ νὰ παρουσιάξῃ τὴν μεγίστην δυνατὴν ἔντασίν του, ἂν ἡ συχνότης του εἶναι περιόδων $N = 60 \text{ sec}^{-1}$.

Λύσις: Διὰ νὰ παρουσιάζεται ἡ μεγίστη δυνατὴ ἔντασις πρέπει ἡ σύνθετος ἀντίστασις νὰ εἶναι ἐλαχίστη, ὁπότε θὰ ἰσχύῃ ὁ τύπος τοῦ Thomson :

$$N = \frac{1}{2\pi\sqrt{LC}}$$

ὄν λύοντες ὡς πρὸς L ἔχομεν :

$$L = \frac{1}{4\pi^2 N^2 C}$$

$$L = \frac{1}{39,48.60^2.600.10^{-6}} \text{ Henry}$$

$$L = 0,07 \text{ Henry}$$

740. Δίδεται στατικός μεταμορφωτής τροφοδοτούμενος υπό ρεύματος ισχύος $J = 6000 \text{ Kwatt}$.

Ζητείται: Ποῖος πρέπει νὰ εἶναι ὁ λόγος τῶν σπειρῶν (N_1/N_2) τοῦ μεταμορφωτοῦ τούτου ὥστε ἡ νέα ἔντασις εἰς τὸ δευτερεῖον κύκλωμα νὰ λάβῃ τιμὴν $I_2 = 0,03 \text{ Amp}$, δεδομένης τῆς τάσεως εἰς τὸ πρωτεῖον κύκλωμα $V_1 = 360 \text{ Volt}$.

Λύσις: Εἰς τὸν τύπον

$$\frac{N_1}{N_2} = \frac{I_2}{I_1}$$

Θέτοντες τὴν τιμὴν τῆς ἐντάσεως I_1 ἐκ τῆς σχέσεως

$$I_1 = \frac{J}{V_1}$$

ἔχομεν :

$$\frac{N_1}{N_2} = \frac{I_2 V_1}{J}$$

$$\frac{N_1}{N_2} = \frac{0,03.360 \text{ Amp. Volt}}{6000 \text{ Kwatt}}$$

$$\frac{N_1}{N_2} = \frac{0,03.360 \text{ Amp. Volt}}{6000.10^3 \text{ Amp. Volt}}$$

$$\frac{N_1}{N_2} = \frac{18}{10000000}$$

741. Στατικός μεταμορφωτής παρέχει εἰς τὸ δευτερεῖον κύκλωμα ρεῦμα ἐντάσεως I_2 ὑπὸ τάσιν $V_2 = 30000 \text{ Volt}$.

Ζητείται: Ποῖος εἶναι ὁ λόγος τῶν σπειρῶν (N_1/N_2) ἂν ἡ ἀπώλεια ἐντὸς τοῦ μεταμορφωτοῦ εἶναι $\eta = 2\%$ καὶ ἡ τάσις εἰς τὸ πρωτεῖον $V_1 = 9000 \text{ Volt}$.

Λύσις: Ὁ λόγος τῶν σπειρῶν εἶναι

$$\frac{N_1}{N_2} = \frac{I_2}{I_1} \quad (1)$$

ἂφ' ἑτέρου ὁμως ἐκ τῆς σχέσεως

$$98 I_1 V_1 = 100 I_2 V_2$$

Ἀσκήσεις Φυσικῆς, Δ. Κρόμου

εὐρίσκομεν τὴν τιμὴν τῆς I_1 :

$$I_1 = \frac{100 I_2 V_2}{98 V_1}$$

Θέτοντες ἀκολουθῶς ταύτην εἰς τὴν (1) ἔχομεν:

$$\frac{N_1}{N_2} = \frac{98 I_2 V_1}{100 I_2 V_2}$$

$$\frac{N_1}{N_2} = \frac{98 \cdot 9000}{100 \cdot 30000}$$

$\frac{N_1}{N_2} = \frac{147}{500}$

742. Ὁ ραδιοφωνικὸς πομπὸς Ἀθηνῶν ἐκπέμπει ἐρτζιανὰ κύματα μήκους $\lambda = 499$ m.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ συχνότης τῶν κυμάτων τούτων (N).

Λύσις: Ἐκ τοῦ τύπου

$$N = \frac{c}{\lambda}$$

ἔχομεν:

$$N = \frac{3 \cdot 10^{10} \text{ cm} \cdot \text{sec}^{-1}}{499 \text{ m}}$$

$$N = \frac{3 \cdot 10^{10} \text{ cm} \cdot \text{sec}^{-1}}{499 \cdot 10^2 \text{ cm}}$$

$N = 601202 \text{ sec}^{-1}$
$N = 601,202 \text{ KHz}$

Ἦτοι ἡ συχνότης εἶναι 601202 παλμῶν κατὰ sec ἢ Κύκλων ἢ Ἐρτζ (cl ἢ Hz), ἢ 601,202 χιλοκύκλων ἢ χιλιόερτζ (Kcl ἢ KHz).

743. Ραδιοφωνικὸς πομπὸς μεσαίων κυμάτων ἐκπέμπει ἐνέργειαν μὲ μήκος κύματος $\lambda = 660$ m.

Ζητεῖται: Πόση εἶναι ἡ ἐνέργεια ἐκάστου ἐκπεμπομένου quantum (E) καὶ πόσοι παλμοὶ (n) θὰ παραχθοῦν συνολικῶς ἵνα μιὰ τοιαύτη ἀκτινοβολία διαγράψῃ μίαν ὀλόκληρον γῆνην περιφέρειαν, ἂν ἡ ἀκτίς τῆς Γῆς εἶναι $R = 6030$ Km.

Λύσις: Ἐστω N ἡ συχνότης τῆς ἐμπεμπομένης ἀκτινοβολίας. Αὕτη θὰ εἶναι

$$N = \frac{c}{\lambda} \quad (1)$$

ὅπου εἶναι $c = 3 \cdot 10^{10} \text{ cm} \cdot \text{sec}^{-1}$.

Ἡ ἐνέργεια ἐκάστου quantum (E) θὰ εἶναι τότε

$$E = hN$$

ἦτοι, ὡς ἐκ τῆς (1):

$$E = \frac{hc}{\lambda}$$

$$E = \frac{6,6 \cdot 10^{-27} \cdot 3 \cdot 10^{10}}{660} \frac{\text{erg} \cdot \text{sec} \cdot \text{cm} \cdot \text{sec}^{-1}}{\text{m}}$$

$$E = \frac{6,6 \cdot 3 \cdot 10^{-17}}{660 \cdot 10^2} \frac{\text{erg} \cdot \text{cm}}{\text{cm}}$$

$$E = 3 \cdot 10^{-21} \text{ erg}$$

Ἐν συνεχείᾳ, πρὸς εὗρεσιν τοῦ συνολικοῦ ἀριθμοῦ παλμῶν (n) ἔχομεν κατ' ἀρχὴν τὸ μῆκος τῆς γηϊνῆς περιφερείας (Π):

$$\Pi = 2\pi R \quad (2)$$

ὁπότε ὁ ἀπαιτούμενος χρόνος διὰ μίαν τοιαύτην διαδρομὴν θὰ εἶναι:

$$t = \frac{\Pi}{c}$$

ἦτοι, ἐκ τῆς (2):

$$t = \frac{2\pi R}{c} \quad (3)$$

καὶ ἐξ αὐτῶν:

$$n = t \cdot N$$

ἦτοι, ἐκ τῶν (1) καὶ (3):

$$n = \frac{2\pi Rc}{c\lambda}$$

$$n = \frac{2\pi R}{\lambda}$$

$$n = \frac{6,28 \cdot 6030}{660} \frac{\text{Km}}{\text{m}}$$

$$n = 57376$$

744. Ἡλεκτρικὸν κύκλωμα ταλαντώσεων ἀποτελεῖται ἀπὸ αὐτεπαγωγῆν $L = 0,0256$ Henry καὶ πυκνωτὴν (C) ἐν σειρᾷ.

Ζητεῖται: Ποία πρέπει νὰ εἶναι ἡ χωρητικότης (C) τοῦ πυκνωτοῦ, ὥστε τὸ κύκλωμα νὰ εὐρίσκεται συντονισμένον με πομπὸν βραχέων κυμάτων μῆκους $\lambda = 16$ m.

Λύσις: Διά να εὑρισκεται τὸ κύκλωμα ἐν συντονισμῷ πρέπει ἢ συχνότης τοῦ πομποῦ (N) νὰ εἶναι ἴση μὲ τὴν ἰδιοσυχνότητα τοῦ κυκλώματος, ὅποτε θὰ ἰσχύη ὁ τύπος τοῦ Thomson:

$$N = \frac{1}{2\pi \sqrt{LC}}$$

ἐξ οὗ ἔχομεν:

$$\frac{c}{\lambda} = \frac{1}{2\pi \sqrt{LC}}$$

καὶ τελικῶς:

$$C = \frac{\lambda^2}{4\pi^2 L c^2}$$

$$C = \frac{16^2}{39,47 \cdot 0,0256 \cdot 9 \cdot 10^{20}} \frac{\text{m}^2 \cdot \text{sec}^2}{\text{Henry} \cdot \text{cm}^2}$$

$$\boxed{C = 2,8 \cdot 10^{-9} \mu\text{F}}$$

745. Ραδιοφωνικὸς πομπὸς βραχέων κυμάτων ἐκπέμπων ἐπὶ μήκους κύματος $\lambda = 31 \text{ m}$ ἔχει ἰσχύϊ $J = 27 \text{ Kw}$.

Ζητεῖται: Πόσῃ ἐνέργειαν (W) θὰ ἐκπέμπει καθ' ἕκαστον παλμόν.

Λύσις: Ὁ χρόνος ἐκάστου παλμοῦ (περίοδος τῆς κυμάνσεως T) θὰ εἶναι προφανῶς:

$$T = \frac{\lambda}{c} \quad (1)$$

ὅποτε ἢ εἰς τὸν χρόνον τοῦτον ἀντιστοιχοῦσα ἐνέργεια (W) θὰ εἶναι:

$$W = J \cdot T$$

ἤτοι, ὡς ἐκ τῆς (1):

$$W = \frac{J\lambda}{c}$$

$$W = \frac{27 \cdot 31 \text{ Kw} \cdot \text{m} \cdot \text{sec}}{3 \cdot 10^{10} \text{ cm}}$$

$$W = \frac{27 \cdot 31 \cdot 10^5 \text{ joules} \cdot \text{cm} \cdot \text{sec}}{3 \cdot 10^{10} \text{ sec} \cdot \text{cm}}$$

$$\boxed{W = 27900 \text{ erg}}$$

746. Ἐναλλασσόμενον ρεῦμα συχνότητος $N = 150 \text{ Hz}$ διαρρέει ἄγωγόν αὐτεπαγωγῆς $L = 0,1 \text{ Henry}$.

Ζητεῖται: Ποίας χωρητικότητος (C) πυκνωτῆς πρέπει νὰ

τεθῆ ἔν σειρᾷ, ὥστε τὸ ρεῦμα νὰ διέλθῃ μὲ τὴν μικροτέραν δυνατὴν ἀντίστασιν.

Λύσις: Διὰ νὰ παρουσιάσῃ κύκλωμά τι τὴν μικροτέραν δυνατὴν ἀντίστασιν πρέπει νὰ ἰσχύῃ ὁ τύπος τοῦ Thomson.

$$N = \frac{1}{2\pi \sqrt{LC}}$$

ὁπότε θὰ εἶναι :

$$C = \frac{1}{4\pi^2 LN^2}$$

$$C = \frac{1}{39,47 \cdot 0,1 \cdot 150^2} \text{ Farad}$$

$$C = 11,2 \mu\text{F}$$

747. Ἐναλλασσόμενον ρεῦμα, μεγίστης ἐντάσεως $I_\mu = 1,5$ Amp καὶ κυκλικῆς συχνότητος $\omega = 400 \text{ sec}^{-1}$ διέρχεται δι' ἀγωγῶ ὀμείου ἀντιστάσεως $R = 3 \text{ Ohm}$ καὶ αὐτεπαγωγῆς $L = 0,01 \text{ Henry}$.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ ἐνεργὸς ἰσχύς του (J_e).

Λύσις: Ἡ ἐνεργὸς ἰσχύς δίδεται συναρτήσῃ τῆς ὀλικῆς ἀντιστάσεως (R_0) καὶ τῆς ἐνεργοῦ ἐντάσεως (I_e) ὑπὸ τοῦ τύπου :

$$J_e = I_e^2 \cdot R_0 \quad (1)$$

ὁπου εἶναι

$$I_e = \frac{I_\mu}{\sqrt{2}}$$

καὶ

$$R_0 = \sqrt{R^2 + (\omega L)^2}$$

ὁπότε ὁ τύπος (1) γίνεται :

$$J_e = \frac{I_\mu^2 \cdot \sqrt{R^2 + (\omega L)^2}}{2}$$

$$J_e = 562,5 \text{ watt}$$

748. Ἐναλλασσόμενον ρεῦμα συχνότητος $N = 36 \text{ sec}^{-1}$ διαρρέει ἀγωγὸν μὲ μεγίστην δυνατὴν ἔντασιν $I_\mu = 6,1 \text{ Amp}$.

Ζητεῖται: Πόση θὰ εἶναι ἡ στιγμιαία ἔντασις (I) εἰς χρόνον $t = 4 \text{ sec}$ ἀπὸ τῆς στιγμῆς καθ' ἣν αὕτη ἦτο $I' = 0$.

Λύσις: Ἡ στιγμιαία ἔντασις (I) δίδεται ὑπὸ τοῦ τύπου

$$I = I_\mu \cdot \eta\mu\phi$$

ὅπου ἡ γωνία φ (εἰς ἀκτίνα) εἶναι :

$$\varphi = 2\pi Nt$$

$$\varphi = 288\pi$$

ἦτοι ἀκέραιον πολλαπλάσιον τοῦ 2π , ὁπότε θὰ ἰσχύῃ ἡ σχέσις

$$\eta\mu 288\pi = \eta\mu 2\pi = 0$$

δυνάμει τῆς ὁποίας ἐκ τῆς (1) ἔχομεν :

$$I = 0$$

ΑΣΚΗΣΕΙΣ ΠΡΟΣ ΛΥΣΙΝ

749. Ἐντὸς σωληνοειδοῦς ἀποτελουμένου ἐκ $N = 500$ σπειρῶν τίθεται πυρῆν ἐκ σιδήρου συντελεστοῦ μαγνητικῆς διαπερατότητος $\mu = 1300$.

Ζητεῖται : Ποία θὰ εἶναι ἡ ἔντὸς τοῦ πυρῆνος ἔντασις τοῦ μαγνητικοῦ πεδίου (H) ἂν τὸ σωληνοειδὲς ἔχη μῆκος $l = 28,6$ cm καὶ τὸ διαρρέον τοῦτο ρεῦμα ἔντασιν $I = 2,2$ Amp.

Λύσις : $H = 62500$ Gauss.

750. Ἡ διερχομένη διὰ σωληνοειδοῦς, τομῆς $\sigma = 5$ cm², μαγνητικῆ ροῆ εἶναι $\Phi = 6500$ Maxwell.

Ζητεῖται : Ποία εἶναι ἡ ἔντασις τοῦ ρεύματος (I) τοῦ διαρρέοντος τὸ σωληνοειδὲς, ἂν τοῦτο ἀποτελεῖται ἐκ $N = 325$ σπειρῶν, ἔχη μῆκος $l = 62,5$ cm καὶ περιέχη πυρῆνα συντελεστοῦ μαγνητικῆς διαπερατότητος $\mu = 1000$.

Λύσις : $I = 0,1$ Amp.

751. Δύο ὅμοιοι παράλληλοι ἰσοπαχεῖς, ἀγωγοὶ τομῆς $\sigma = 2$ cm² καὶ μήκους $l = 120$ cm διαρρέονται ὑπὸ ὁμορρόπων συνεχῶν ρευμάτων ἐντάσεων $I_1 = 981$ Amp καὶ $I_2 = 380$ Amp, ἀπέχουν δὲ ἀλλήλων κατὰ $d = 3$ cm.

Ζητεῖται : Μὲ πόσιν δύναμιν (F) θ' ἀπωθοῦνται οἱ δύο οὔτοι ἀγωγοί.

Λύσις : $F = 0,304$ Kg*.

752. Ἐναλλασσόμενον ρεῦμα παρεχόμενον ὑπὸ γεννητρίας ἐνεργοῦ ἠλεκτρογεωτρικῆς δυνάμεως $U = 4000$ Volt διαρρέει κύκλωμα φέρον ἐν σειρᾷ πυκνωτὴν χωρητικότητος $C = 2$ μ F.

Ζητεῖται : Ποία θὰ εἶναι ἡ ἐνεργὸς ἔντασις (I) τοῦ ρεύματος, ἂν ἡ συνολικὴ ὄμειος ἀντίστασις τοῦ κυκλώματος εἶναι $R = 6$ Ohm, ἡ αὐτεπαγωγή του $L = 0,5$ Henry καὶ ἡ συχνότης τῆς ἐναλλαγῆς $N = 50$ Hz.

Λύσις : $I = 2,8$ Amp.

753. Ἡ ἰσχύς ἠλεκτρικῆς καμίνου, τροφοδοτουμένης ὑπὸ τριφασικοῦ ρεύματος, εἶναι $J = 5000 \text{ Kw}$, τὸ ἡμίτονον τῆς διαφοράς φάσεως εἶναι $\eta_{\mu\phi} = 0,85$, ἡ δὲ ἐνεργὸς τάσις μεταξὺ δύο φάσεων εἶναι $V = 100 \text{ Volt}$.

Ζητεῖται: Ποία εἶναι ἡ ἐνεργὸς ἔντασις (I) τοῦ διαρρέοντος ἑκαστον ἠλεκτροδίου ρεύματος.

Λύσις: $I = 34000 \text{ Amp}$.

754. Μεταμορφωτῆς ἰσχύος $J = 100 \text{ Kw}$ χρησιμοποιεῖται διὰ τὴν ἀνύψωσιν τάσεως ἀπὸ $V_1 = 2200 \text{ Volt}$ εἰς $V_2 = 16500 \text{ Volt}$, ἔχει δὲ εἰς τὸ πρωτεύον $N_1 = 880$.

Ζητεῖται: Πόσαι πρέπει νὰ εἶναι αἱ σπεῖραι τοῦ δευτερεύοντος (N_2) καὶ ποῖαι αἱ ἐντάσεις (I_1 καὶ I_2) ὑπὸ τὰς ὡς ἄνω τάσεις (V_1, V_2).

Λύσις: $N_2 = 6600$, $I_1 = 45,5 \text{ Amp}$, $I_2 = 6,06 \text{ Amp}$.

755. Ἡ μέγιστη ἠλεκτρογεωτρικὴ δύναμις γεννητορίας ἐναλλασσομένου ρεύματος εἶναι $U_{\mu} = 141,4 \text{ Volt}$.

Ζητεῖται: Πόση εἶναι ἡ ἐνεργὸς ἠλεκτρογεωτρικὴ δύναμις (U_e) τῆς γεννητορίας ταύτης.

Λύσις: $U_e = 100 \text{ Volt}$.

Τ Ε Λ Ο Σ

ΠΕΡΙΕΧΟΜΕΝΑ

	Σελίς	I
ΕΙΣΑΓΩΓΗ	>	1-16
ΠΙΝΑΚΕΣ	>	17
I. ΜΗΧΑΝΙΚΗ	>	17
Κινητική ^{5v}	>	40
Στατική ^{5v}	>	62
Δυναμική ^{5v}	>	136
Γενικαί Ασκήσεις Μηχανικής ^{5v}	>	164
II. ΜΗΧΑΝΙΚΗ ΤΩΝ ΥΓΡΩΝ	>	164
<u>Υδροστατική</u> ^{5v}	>	205
Υδροδυναμική	>	211
III. ΜΗΧΑΝΙΚΗ ΤΩΝ ΑΕΡΙΩΝ	>	211
Αεροστατική	>	235
Αεροδυναμική - συνοχή - συνάφεια	>	242
IV. ΘΕΡΜΟΤΗΣ	>	242
Θερμοστατική	>	264
Θερμοδυναμική	>	282
V. ΑΚΟΥΣΤΙΚΗ	>	297
VI. ΟΠΤΙΚΗ	>	328
VII. ΗΛΕΚΤΡΙΣΜΟΣ	>	328
<u>Στατικός Ηλεκτρισμός</u> ^{5v}	>	342
Δυναμικός Ηλεκτρισμός	>	371
<u>Μαγνητισμός</u> ^{5v}	>	381
Ηλεκτρομαγνητισμός	>	



ΠΑΡΟΡΑΜΑΤΑ

- Σελ. 7, τύπος 51, αντί $V = \text{όγκος κυλίνδρου}$ γράφε $v = \text{όγκος κυλίνδρου}$.
- > 78, στίχος 7 (έκ τῶν κάτω), αντί $\varphi_1 = 60^\circ$ γράφε $\varphi_1 = 30^\circ$.
 - > 79, Σχ. 14 αντί 60° γράφε 30° .
 - > 89, στίχος 3, αντί $1/5$, γράφε $4/5$.
 - > 112, > 7 (καί περαιτέρω), ν' αντικατασταθῆ τὸ ημφ διὰ $\sqrt{2}/2$ ἀντὶ $\sqrt{2}$.
 - > 117, στίχος 11 (καί περαιτέρω), ἀντὶ $T = 4\pi$, γράφε $T = 2\pi$.
 - > 205, > 3 καὶ 4, ἀντὶ d, d^3 γράφε d^{-1}, d^{-3} καὶ ἀντὶ d^4 γράφε d^{-2} .
 - > 282, > 2 καὶ 7, ἀντὶ 7,2 γράφε 7,8.
 - > 331, > 7, ἀντὶ Volt · μF, γράφε Volt · F.
 - > 331, > 8, ἀντὶ 0,13, γράφε $13 \cdot 10^3$.
 - > 331, > 9, νὰ γραφῆ τὸ ἀποτέλεσμα 260,2 Volt.
 - > 341, ἄσκ. 623, ἀντὶ $Q = 60$ Coul, γράφε $Q = 60$ ΗΣΜπ.
 - > 343, ἄσκ. 633, ἀντὶ Ohm, γράφε μ · Ohm.







129-145 (21/3/61) Ζεϊνάνης

B

"ΒΙΒΛΙΟΘΗΚΗ ΕΝΩΣΕΩΣ ΚΑΘΗΓΗΤΩΝ,,

- 1) Μ. ΤΣΕΛΙΟΥ : Παγκόσμιος Γεωγραφία. Διά τούς υποψηφίους 'Ανωτ. 'Εμπορικῆς, 'Ικάρων, 'Εμποροπλοιάρχων. Δρχ. 25.000
- 2) » » Βαλκανική Γεωγραφία. Διά τούς υποψηφίους Εύελπίδων και Δοκίμων. Δρχ. 12.000.
- 3) Ρ. ΤΡΙΑΝΤΑΦΥΛΛΙΔΗ : 'Ιστορία. Διά τήν Σχολήν Εύελπίδων. Δρχ. 10.000.





0020638109

ΒΙΒΛΙΟΘΗΚΗ ΒΟΥΛΗΣ

327 L

