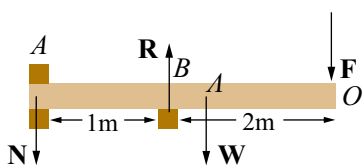


Σχήμα A9.1



Σχήμα A9.2

9.1

Οι τρεις δυνάμεις είναι ομοεπίπεδες. Μόνο τότε η συνισταμένη δύο εξ αυτών εξουδετερώνεται από την τρίτη. Η συνθήκη ισορροπίας αποδεικνύεται ως εξής: Θεωρούμε το τρίγωνο OAG . Σε κάθε τρίγωνο ισχύει.

$$\frac{OG}{\sin \alpha} = \frac{OA}{\sin \gamma} = \frac{AG}{\sin \beta}. \text{ Αλλά } \gamma = (\pi - \sigma), \beta = \pi - \phi \text{ και } \alpha = \pi - (\beta + \gamma).$$

$$\text{Άρα } \frac{F_3}{\sin(\beta + \gamma)} = \frac{F_2}{\sin \sigma} = \frac{F_1}{\sin \phi}.$$

9.2

Έστω N και R οι αντιδράσεις που ασκούνται από τους συνδέσμους στη σανίδα στα σημεία A και B αντίστοιχα.

Οι συνθήκες στατικής ισορροπίας για τη σανίδα είναι $\sum \mathbf{F} = 0$, $\sum \boldsymbol{\tau} = 0$. Άρα $W + F + N - R = 0$. Παίρνοντας ροπές ως προς A βρίσκουμε $R(BA) - F(OA) - W(AA) = 0$.

Επομένως $R = 2550 \text{ N}$ και $N = 1550 \text{ N}$.

9.3

Η δύναμη που επιμηκύνει το σύρμα δρα στο σώμα που γράφει τον οριζόντιο κύκλο ως κεντρομόλος. Επομένως $\frac{YA\Delta l}{l} = m\omega^2(l + \Delta l)$. Άρα

$$\Delta l = \frac{m\omega^2 l^2}{YA - m\omega^2 l}. \text{ Τελικά προκύπτει } \Delta l \cong 5 \text{ mm}.$$

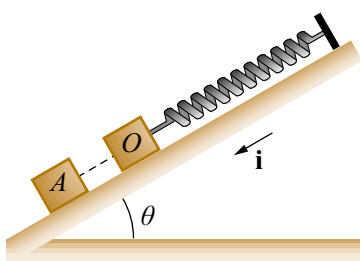
10.1

Έστω O η θέση ισορροπίας του σώματος. Εκεί ισχύει $mg \sin \theta = kx_1$, όπου x_1 η επιμήκυνση του ελατηρίου από το φυσικό του μήκος. Στην τυχαία θέση A η κινούσα δύναμη είναι, $\sum F = mg \sin \theta - k(x_1 + x)$ όπου $x = OA$. Επομένως $\sum F = -kx$.

Άρα το σώμα εκτελεί γραμμική αρμονική ταλάντωση πλάτους x_0 και η εξίσωση της κίνησης θα είναι $x = A \sin(\omega_0 t + \phi_0)$, όπου

$$A = u_0 / \omega_0, \omega_0 = \sqrt{k/m}.$$

Επειδή για $t = 0$ το σώμα έχει $x = 0$ και $u > 0$, άρα $\phi_0 = 0$.



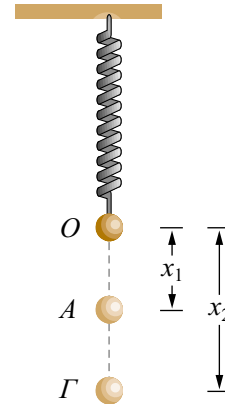
Σχήμα A10.1

10.2

Στο σώμα δρα το βάρος του και η δύναμη Hooke. Έστω O η θέση ισορροπίας του σώματος. Στη θέση αυτή το ελατήριο έχει επιμηκυνθεί κατά x και ισχύει $mg = kx$. Όταν το σώμα μεταβαίνει από τη θέση A στη θέση B είναι:

$$\frac{1}{2}mu_2^2 - \frac{1}{2}mu_1^2 = mg(x_2 - x_1) + \frac{1}{2}k(x + x_1)^2 - \frac{1}{2}k(x + x_2)^2.$$

Εκτελώντας τις πράξεις και χρησιμοποιώντας τη συνθήκη ισορροπίας $mg = kx$ βρίσκουμε την (10.2.3).



Σχήμα A10.2

10.3

Θα μειωθεί, αν η κρούση γίνει σε μια τυχαία θέση όπου $u \neq 0$, διότι κατά την πλαστική κρούση ένα μέρος της κινητικής ενέργειας μετατράπηκε σε ενέργεια παραμορφώσεως. Αν όμως γίνει στη θέση $x = x_{\max}$, θα μείνει σταθερό.

10.4

Επειδή $T = 2\pi\sqrt{\frac{I}{g}}$, τα δύο εκκρεμή έχουν ίσες περιόδους. Άρα θα συγκρουστούν όταν τα νήματα είναι κατακόρυφα.

10.5

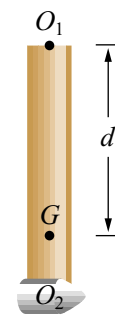
Η περίοδος ταλαντώσεως της ράβδου είναι $T_{\rho\alpha\beta\delta\sigma\nu} = 2\pi\sqrt{\frac{I}{mgd}}$, όπου

$$I = I_C + \frac{mL^2}{4} = \frac{1}{3}mL^2 \text{ σύμφωνα με το θεώρημα των παραλλήλων αξόνων και } d = \frac{L}{2}.$$

Επομένως $T_{\rho\alpha\beta\delta\sigma\nu} = 2\pi\sqrt{\frac{2L}{3g}}$. Η περίοδος ταλαντώσεως του συστήματος είναι $T_{\sigma\upsilon\sigma\tau.} = 2\pi\sqrt{\frac{I_{\sigma\upsilon\sigma\tau.}}{m_{\sigma\lambda.}gd}}$, όπου

$$I_{\sigma\upsilon\sigma\tau.} = I_{\rho\alpha\beta\delta\sigma\nu} + I_{\sigma\omicron\mu.} = \frac{1}{3}mL^2 + mL^2$$

και d είναι η απόσταση του κ.β.



Σχήμα A10.5

του συστήματος από τον άξονα αιωρήσεως, δηλαδή $d = \frac{3L}{4}$. Επομένως,

$$T_{\text{συστ.}} = 2\pi \sqrt{\frac{8L}{9g}}. \text{ Άρα } T_{\text{ράβδου}} < T_{\text{συστ.}}$$

10.6

Ναι, διότι στο απλό εκκρεμές το σώμα θεωρείται υλικό σημείο, οπότε η ροπή αδράνειας του I ως προς τον άξονα αιωρήσεως ισούται με $I = md^2$, όπου d το μήκος του

νήματος. Επομένως η σχέση $T = 2\pi \sqrt{\frac{I}{mgd}}$ ανάγεται στην $T = 2\pi \sqrt{\frac{d}{g}}$.

11.1

Στον πλανήτη A , διότι έχει $g_A > g_B$. Από τη σχέση $g = \frac{GM}{R^2}$, αν τεθεί $M = \frac{4}{3}\pi R^3 d$, προκύπτει ότι $g_A = 2g_B$.

11.2

Η απάντηση στο α' ερώτημα είναι ΝΑΙ. Αυτό οφείλεται στο γεγονός ότι το μυϊκό σύστημα του ανθρώπου έχει προσαρμοστεί στα γήινα δεδομένα, οπότε η μικρότερη έλξη της Σελήνης επ' αυτού του δίδει την ικανότητα να βαδίζει με άλματα. Για να δυνηθεί επομένως να βαδίσει φυσιολογικά, πρέπει να φορέσει στολή, η οποία να έχει βάρος πέντε φορές το βάρος του στη σελήνη.

11.3

Όταν ένα σώμα μεταβαίνει από ένα σημείο A της επιφάνειας της Γης στο άπειρο, η ελκτική δύναμη που ασκείται πάνω του από τη Γη παράγει έργο ίσο με $W_{A \rightarrow \infty}$, το οποίο ισούται και με το αντίθετο της μεταβολής της δυναμικής ενέργειας του σώματος μεταξύ των δύο θέσεων. Καλούμε $U_\infty - U_A$ τη μεταβολή της δυναμικής ενέργειας όταν $U_\infty = 0$ και $U'_\infty - U'_A$ όταν $U'_A = 0$.

Επειδή $W_{A \rightarrow \infty} = -(U_\infty - U_A) = -(U'_\infty - U'_A)$ έπεται ότι

$$U'_\infty = U'_A + U_\infty - U_A = + \frac{GMm}{R} = mg_0 R.$$

11.4

Η ελκτική δύναμη του Ηλίου επί της Γης είναι και κεντρομόλος δύναμη για τη Γη.