

Λύσεις κριτηρίου 15

ΘΕΜΑ Α

A1. (β) **A2.** (β) **A3.** (δ) **A4.** (γ) **A5.** α. Σ β. Λ γ. Σ δ. Λ ε. Λ

ΘΕΜΑ Β**B1. (ii)**

Ο αριθμός των περιστροφών που κάνει ο τροχός στο πρώτο δευτερόλεπτο είναι:

$$N_1 = N_{0 \rightarrow 1} = \frac{\Delta\theta_1}{2\pi} = \frac{\alpha_\gamma}{4\pi} \Delta t_{0 \rightarrow 1}^2 = \frac{\alpha_\gamma}{4\pi} \quad (1)$$

Ο αριθμός των περιστροφών που κάνει ο τροχός στο δεύτερο δευτερόλεπτο είναι:

$$N_2 = N_{1 \rightarrow 2} = \frac{\Delta\theta_2}{2\pi} = \frac{1}{2\pi} \left(\frac{1}{2} \alpha_\gamma \Delta t_{0 \rightarrow 2}^2 - \frac{1}{2} \alpha_\gamma \Delta t_{0 \rightarrow 1}^2 \right) = \frac{1}{4\pi} \alpha_\gamma (4 - 1) = \frac{3}{4\pi} \alpha_\gamma \quad (2)$$

Ο αριθμός των περιστροφών που κάνει ο τροχός στο τρίτο δευτερόλεπτο είναι:

$$N_3 = N_{2 \rightarrow 3} = \frac{\Delta\theta_3}{2\pi} = \frac{1}{2\pi} \left(\frac{1}{2} \alpha_\gamma \Delta t_{0 \rightarrow 3}^2 - \frac{1}{2} \alpha_\gamma \Delta t_{0 \rightarrow 2}^2 \right) = \frac{1}{4\pi} \alpha_\gamma (9 - 4) = \frac{5}{4\pi} \alpha_\gamma \quad (3)$$

Διαιρώντας τις (1) και (2) κατά μέλη έχουμε:
$$\frac{N_1}{N_2} = \frac{N_{0 \rightarrow 1}}{N_{1 \rightarrow 2}} = \frac{\Delta t_{0 \rightarrow 1}^2}{(\Delta t_{0 \rightarrow 2}^2 - \Delta t_{0 \rightarrow 1}^2)} = \frac{1}{3} \quad (4)$$

Διαιρώντας τις (1) και (3) κατά μέλη έχουμε:
$$\frac{N_1}{N_3} = \frac{N_{0 \rightarrow 1}}{N_{2 \rightarrow 3}} = \frac{\Delta t_{0 \rightarrow 1}^2}{(\Delta t_{0 \rightarrow 3}^2 - \Delta t_{0 \rightarrow 2}^2)} = \frac{1}{5} \quad (5)$$

Πολλαπλασιάζουμε κατά μέλη τις (4) και (5) και έχουμε:

$$\frac{N_{0 \rightarrow 1}}{N_{1 \rightarrow 2}} \cdot \frac{N_{0 \rightarrow 1}}{N_{2 \rightarrow 3}} = \frac{1}{15} \rightarrow N_2 \cdot N_3 = 15 N_1^2$$

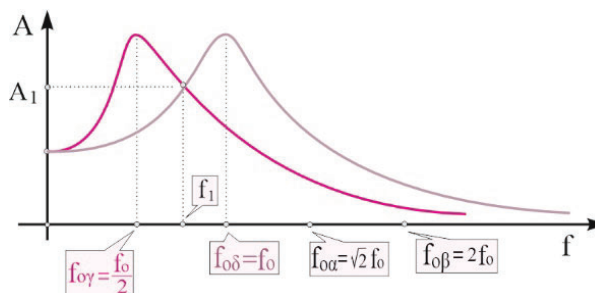
B2. (i)

Οι ιδιοσυχνότητες ταλάντωσης των συστημάτων είναι:

$$f_{\alpha(\omega)} = \frac{1}{2\pi} \sqrt{\frac{2k}{m}} = \sqrt{2} f_0 ,$$

$$f_{\alpha(\beta)} = \frac{1}{2\pi} \sqrt{\frac{4k}{m}} = 2 f_0 ,$$

$$f_{\alpha(\gamma)} = \frac{1}{2\pi} \sqrt{\frac{k}{4m}} = \frac{f_0}{2} , \quad f_{\alpha(\delta)} = \frac{1}{2\pi} \sqrt{\frac{k}{m}} = f_0$$



Έχουμε 4 διαφορετικές καμπύλες συντονισμού από τις οποίες οι (γ) , (δ) πρέπει να έχουν σημείο τομής που αντιστοιχεί στο ίδιο πλάτος Δ_1 για τη συγκεκριμένη συχνότητα f_1 του διεγέρτη (σανίδα) .

Άρα η f_1 πρέπει να είναι μεταξύ των δύο ιδιοσυχνοτήτων $f_{0(\gamma)} = f_0 / 2$ και $f_{0(\delta)} = f_0$. Μόνο η συχνό-

τητα $f_1 = \frac{1}{2\pi} \sqrt{\frac{k}{2m}} = \frac{1}{\sqrt{2}} f_0$ ικανοποιεί την παραπάνω συνθήκη.

Έχουμε 4 διαφορετικές καμπύλες συντονισμού από τις οποίες οι (γ) , (δ) πρέπει να έχουν σημείο τομής που δείχνει το ίδιο πλάτος A_1 για τη συγκεκριμένη συχνότητα f_1 του διεγέρτη (σανίδα). Άρα η f_1 πρέπει να είναι μεταξύ των δύο ιδιοσυχνοτήτων $f_{0(\gamma)} = f_0 / 2$ και $f_{0(\delta)} = f_0$. Μόνο η συχνότητα

$f_1 = \frac{1}{2\pi} \sqrt{\frac{k}{2m}} = \frac{1}{\sqrt{2}} f_0$ ικανοποιεί την παραπάνω συνθήκη.

B3. (ii)

Αφού η κινητική ενέργεια που χάνει η σφαίρα 1 κατά την κρούση είναι 64% έχουμε:

$$K_1' = \frac{36}{100} K_1 \Rightarrow \frac{1}{2} m_1 v_1'^2 = \frac{36}{100} \frac{1}{2} m_1 v_0^2 \Rightarrow v_1 = 0,6 v_0 \quad (1)$$

Από τη διατήρηση της ορμής στον άξονα γ'γ' έχουμε:

$$m_2 v_2 \eta \mu 30^\circ = m_3 v_3 \eta \mu 30^\circ \Rightarrow v_2 = v_3 \quad (2)$$

Από την διατήρηση της ορμής στον άξονα χ'χ' έχουμε:

$$m_1 v_0 = -m_1 v_1 + m_3 v_3 \sigma \nu 30^\circ + m_2 v_2 \sigma \nu 30^\circ \Rightarrow 1,6 m_1 v_0 = 2 m_2 v_2 \frac{\sqrt{3}}{2} \Rightarrow$$

$$1,6 m_1 v_0 = m_2 v_2 \sqrt{3} \Rightarrow v_2 = v_3 = \frac{1,6}{\sqrt{3}} \frac{m_1}{m_2} v_0 \quad (3)$$

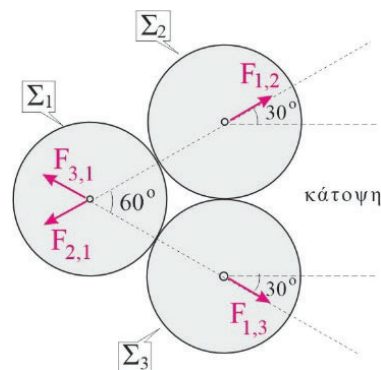
Από τη διατήρηση της κινητικής ενέργειας του συστήματος έχουμε:

$$\frac{1}{2} m_1 v_0^2 = \frac{1}{2} m_1 v_1'^2 + 2 \frac{1}{2} m_2 v_2^2 \Rightarrow m_1 v_0^2 = m_1 v_1'^2 + 2 m_2 v_2^2 \Rightarrow$$

$$m_1 v_0^2 - 0,36 m_1 v_0^2 = 2 m_2 v_2^2 \Rightarrow 0,64 m_1 v_0^2 = 2 m_2 v_2^2 \Rightarrow$$

$$0,64 m_1 v_0^2 = 2 m_2 \frac{2,56}{3} \frac{m_1^2}{m_2^2} v_0^2 \Rightarrow$$

$$0,64 = 2 \frac{2,56}{3} \frac{m_1}{m_2} \Rightarrow m_2 = \frac{512}{192} m_1 = \frac{8}{3} m_1$$



ΘΕΜΑ Γ

Γ1. Από την ισορροπία του Σ₂ στον οριζόντιο άξονα έχουμε ότι:

$$T \sin \varphi = k \Delta l = 8 \text{ N} \quad (1)$$

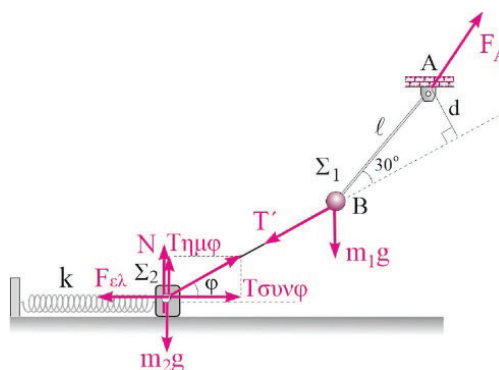
Από την ισορροπία του m₂ στον κατακόρυφο άξονα και εφόσον N = m₂g/2 = 6N θα έχουμε:

$$T \eta \mu \varphi + N = m_2 g \Rightarrow T \eta \mu \varphi = 6 \text{ N} \quad (2)$$

Από (1) και (2) έχουμε:

$$\eta \mu^2 \varphi + \sigma \nu \nu^2 \varphi = \frac{36}{T^2} + \frac{64}{T^2} \Rightarrow T = 10 \text{ N}$$

Από (2) βρίσκουμε ότι η γωνία φ έχει ημφ = 0,6 και συνφ = 0,8, άρα εφφ = 3/4.



Γ2. Για την οριζόντια βολή του σφαιριδίου ισχύουν οι σχέσεις

$$y = \frac{1}{2} g t^2, \quad x = v t$$

και απ' αυτές προκύπτει η παραβολική εξίσωση της τροχιάς

$$y = \frac{g x^2}{2 v^2}$$

Από την εξίσωση τροχιάς βρίσκουμε την ταχύτητα που έχει το σφαιρίδιο τη στιγμή που αποκολλάται:

$$y = \frac{5 x^2}{6} = \frac{10 x^2}{2 v^2} \Rightarrow v = \sqrt{6} \text{ m/s}$$

Από τη διατήρηση της ενέργειας για το σφαιρίδιο έχουμε:

$$m_1 g h_1 = \frac{1}{2} m_1 v^2 \Rightarrow h_1 = \frac{v^2}{2g} = 0,3 \text{ m}$$

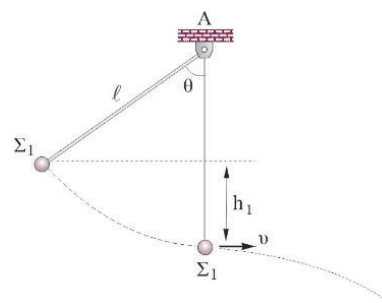
Από τον μοχλοβραχίονα βρίσκουμε το μήκος της ράβδου

$$\ell = \frac{d}{\eta \mu 30^\circ} = 10 \sqrt{2} \text{ cm}$$

$$L = m_1 v \ell = 0,1 \text{ kg} \cdot \sqrt{6} \text{ m/s} \cdot 0,1 \sqrt{2} \text{ m} \Rightarrow L = 0,02 \sqrt{3} \text{ Kg} \frac{\text{m}^2}{\text{s}}$$

Γ3. Αφού η ορμή σχηματίζει γωνία 45° με το οριζόντιο δάπεδο θα έχουμε:

$$\epsilon \varphi 45^\circ = \frac{p_y}{p_x} = \frac{v_y}{v} = 1 \Rightarrow v_y = \sqrt{6} \text{ m/s}$$



Άρα, το χρονικό διάστημα κίνησης του σφαιριδίου είναι:

$$v_y = g \Delta t \Rightarrow \Delta t = \frac{v_y}{g} = 0,1\sqrt{6} \text{ s}$$

Άρα, το ύψος είναι: $h = \frac{1}{2}g\Delta t^2 = 0,3\text{m}$

Ο ρυθμός μεταβολής της βαρυτικής δυναμικής ενέργειας του σφαιριδίου είναι:

$$\frac{dU}{dt} = -m_1 g v_y = -\sqrt{6} \text{ J/s}$$

Γ4. Από την ΑΔΕΤ έχουμε: $E = K + U = 4U \Rightarrow \frac{1}{2}\kappa A^2 = 4\frac{1}{2}\kappa x^2 \Rightarrow x = \pm \frac{A}{2} = \pm 0,02\text{m}$

Επειδή ψάχνουμε τη δεύτερη φορά και η θετική φορά της ταλάντωσης είναι προς τα δεξιά, η απομάκρυνση είναι αρνητική, άρα: $x = -0,02\text{m}$

ΘΕΜΑ Δ

Δ1. Στη θέση ισορροπίας του συστήματος θα ισχύει ότι: $(m + M)g \eta\mu\phi = k \Delta l$ (1)

Σε μία τυχαία θέση του συστήματος κάτω από τη θέση ισορροπίας έχουμε:

$$\Sigma F = -k(\Delta l + x) + (m + M)g \eta\mu\phi \Rightarrow \Sigma F = -k x$$

Άρα το σύστημα εκτελεί απλή αρμονική ταλάντωση με $D = k = 400\text{N/m}$. Για να βρούμε τη σταθερά επαναφοράς του κάθε σώματος έχουμε:

$$\frac{D_m}{k} = \frac{m\omega^2}{(m + M)\omega^2} \Rightarrow D_m = \frac{m}{(m + M)}k = \frac{400 \text{ N}}{4 \text{ m}} \Rightarrow D_m = 100 \frac{\text{N}}{\text{m}}$$

$$\frac{D_M}{k} = \frac{M\omega^2}{(m + M)\omega^2} \Rightarrow D_M = \frac{M}{(m + M)}k = \frac{1200 \text{ N}}{4 \text{ m}} \Rightarrow D_M = 300 \frac{\text{N}}{\text{m}}$$

Δ2. Το σύστημα αφήνεται από τη θέση φυσικού μήκους του ελατηρίου άρα το πλάτος της ταλάντωσης θα είναι ίσο με το Δl :

$$A = \frac{(m + M)g \eta\mu\phi}{k} = 0,05\text{m}$$

Η στατική τριβή θα παίρνει την μεγαλύτερη τιμή της στην κάτω ακραία θέση της ταλάντωσης γιατί εκεί είναι αντίρροπη της συνιστώσας της B_x και θα πρέπει να επαναφέρει το σώμα στη θέση ισορροπίας του. Εφαρμόζουμε τη συνθήκη για αρμονική ταλάντωση του σώματος m στη θέση αυτή και έχουμε: $-T_{\sigma\tau} + mg\eta\mu\phi = -D_m A \Rightarrow T_{\sigma\tau} = mg\eta\mu\phi + D_m A$ (1)

Η στατική τριβή θα πρέπει να είναι:

$$T_{\sigma\tau} \leq \mu_s N \rightarrow mg\eta\mu\phi + D_m A \leq \mu_s mg\sigma\upsilon\eta\phi \Rightarrow mg\eta\mu\phi + \frac{m}{(m + M)}k \frac{(m + M)g \eta\mu\phi}{k} \leq \mu_s mg\sigma\upsilon\eta\phi \Rightarrow$$

$$2mg\eta\mu\phi \leq \mu_s mg\sigma\upsilon\nu\phi \rightarrow \mu_s \geq 2 \epsilon\phi\phi \Rightarrow \mu_s \geq 2 \frac{\sqrt{3}}{3} \Rightarrow \mu_{s,\min} = 2 \frac{\sqrt{3}}{3}$$

Δ3. Βρίσκουμε την εξίσωση απομάκρυνσης - χρόνου. Επειδή το σώμα ξεκινάει από την ακραία θετική απομάκρυνση θα είναι $\phi_0 = \pi/2$ rad άρα θα έχουμε:

$$y = A \eta\mu(\omega t + \phi_0) = A \eta\mu\left(\sqrt{\frac{k}{M+m}}t + \phi_0\right) \Rightarrow y = 0,05 \eta\mu\left(10t + \frac{\pi}{2}\right) \text{ (S.I.)}$$

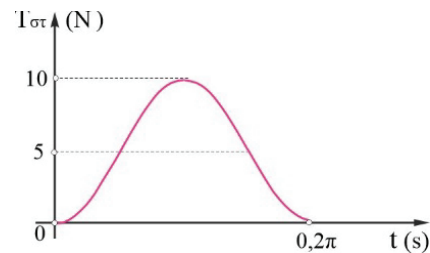
Για το σώμα m θα ισχύει ότι:

$$\Sigma F = -D_m y \Rightarrow T_{\sigma\tau} - mg\eta\mu\phi = -D_m y \Rightarrow$$

$$T_{\sigma\tau} = mg\eta\mu\phi - D_m y \Rightarrow$$

$$T_{\sigma\tau} = 5 - 100 \cdot 0,05 \eta\mu\left(10t + \frac{\pi}{2}\right) \Rightarrow T_{\sigma\tau} = 5 - 5\sigma\upsilon\nu 10t \text{ (S.I.)}$$

Η γραφική παράσταση της στατικής τριβής με τον χρόνο σε μία περίοδο είναι:



Δ4. Στη θέση ισορροπίας του το σύστημα έχει μέγιστη ταχύτητα:

$$v = \omega A = 10 \cdot 0,05 \text{ m} = 0,5 \text{ m/s}$$

Με τον αποχωρισμό του σώματος μάζας m αλλάζει η θέση ισορροπίας και η νέα θέση απέχει από το φυσικό μήκος απόσταση:

$$Mg \eta\mu\phi = k\Delta l' \Rightarrow \Delta l' = \frac{3}{80} \text{ m}$$

Εφαρμόζουμε ΑΔΕΤ αμέσως μετά τον αποχωρισμό και στην ακραία θέση για να βρούμε το νέο πλάτος ταλάντωσης του σώματος M:

$$\frac{1}{2} kA'^2 = \frac{1}{2} Mv^2 + \frac{1}{2} k(\Delta l - \Delta l')^2 \Rightarrow$$

$$A' = \sqrt{\frac{Mv^2}{k} + (\Delta l - \Delta l')^2} = \sqrt{\frac{3}{400} + \left(\frac{1}{20} - \frac{3}{80}\right)^2} \text{ m} = \sqrt{\frac{3}{1600} + \frac{1}{6400}} \text{ m} \Rightarrow A' = \frac{\sqrt{13}}{80} \text{ m}$$

Άρα η επί τις εκατό μεταβολή στην ενέργεια είναι:

$$\pi\% = \frac{\frac{1}{2} kA'^2 - \frac{1}{2} kA^2}{\frac{1}{2} kA^2} 100\% = \frac{A'^2 - A^2}{A^2} 100\% = \frac{\frac{13}{6400} - \frac{1}{400}}{\frac{1}{400}} 100\% = \frac{-3}{6400} 100\% \Rightarrow$$

$$\pi\% = -\frac{1200}{64}\% = -18,75\%$$