



ΕΠΑΝΑΛΗΠΤΙΚΕΣ ΠΑΝΕΛΛΑΔΙΚΕΣ ΕΞΕΤΑΣΕΙΣ 2018 - ΦΥΣΙΚΗ ΠΡΟΣΑΝΑΤΟΛΙΣΜΟΥ
ΗΜΕΡ. - ΑΠΑΝΤΗΣΕΙΣ

ΘΕΜΑ Α

A1. β, A2. α, A3. γ, A4. δ, A5. Λ, Λ*, Σ, Λ, Σ

* Η ερώτηση δεν είναι καλά διατυπωμένη. Αν αυτό έγινε από απροσεξία, πρέπει να γίνει δεκτό και το Σ. Ίσως, όμως, σκόπιμα να διατυπώθηκε έτσι, ώστε να παγιδευτούν με το χαρακτηρισμό Σ οι απρόσεκτοι!

ΘΕΜΑ Β

B1. Σωστό είναι το β.

Αιτιολόγηση: Δίνονται $\Delta l_1 = 2\Delta l_2$ και $2\left(\frac{1}{2}k_1\Delta l_1^2\right) = \frac{1}{2}k_2\Delta l_2^2$

Με συνδυασμό τους καταλήγουμε: $2k_1 4\Delta l_2^2 = k_2\Delta l_2^2 \Rightarrow \frac{k_1}{k_2} = \frac{1}{8}$

B2.A. Σωστό είναι το β.

Αιτιολόγηση: Αφού οι μάζες είναι ίσες και η κρούση κεντρική κι ελαστική, οι δύο μάζες θα ανταλλάξουν ταχύτητες, δηλαδή ή m_1 θα ακινητοποιηθεί ενώ η m_2 θα αποκτήσει την ταχύτητα, άρα και την κινητική ενέργεια, της m_1 . Και αφού δεν έχουμε τριβές δεν έχουμε απώλεια ενέργειας και, επομένως, η m_2 θα ανέλθει σε ύψος ίσο με εκείνο από το οποίο ξεκίνησε η m_1 , δηλαδή ίσο με R.

B2.B. Σωστό είναι το α.

Αιτιολόγηση. Εφαρμόζουμε την Α.Δ.Ο: $m_1u_1 = (m_1 + m_2)V \rightarrow V = u_1/2$

Πριν την κρούση η m_1 είχε κινητική ενέργεια $K_1 = W_{W_1} \Rightarrow \frac{1}{2}mu_1^2 = mgR$ και άρα ταχύτητα:

$$u_1 = \sqrt{2gR}.$$

Μετά την κρούση το συσσωμάτωμα έχει ταχύτητα V και άρα κινητική ενέργεια

$$K_{1,2} = \frac{1}{2}2mV^2 = \frac{1}{2}2m\frac{u_1^2}{4} = \frac{1}{2}2m\frac{2gR}{4}$$

Αφού δεν υπάρχουν τριβές, αυτή η κινητική ενέργεια θα μετατραπεί σε αύξηση της δυναμικής του ενέργειας κατά $2mgh$.

$$\text{Άρα: } \frac{1}{2}2m\frac{2gR}{4} = 2mgh \Rightarrow h = \frac{R}{4}$$

Παρατήρηση 1^η: Το ύψος στο οποίο φτάνει ένα σώμα είναι ανεξάρτητο από τη μάζα του. Είναι ανάλογο του τετραγώνου της ταχύτητάς του. Άρα, με μισή αρχική ταχύτητα φτάνει στο ¼ του ύψους που θα έφτανε με «ολόκληρη» την ταχύτητα.

Παρατήρηση 2^η:

«Τυπικά», σωστή είναι και η επιλογή του α, μέσω του αποκλεισμού των β και γ, με αιτιολόγηση ότι παραβιάζουν την Α.Δ.Ε.

Β3. Σωστό είναι το β.

Αιτιολόγηση:

Από την εξίσωση συνέχειας: $A_1u_1 = A_2u_2 \rightarrow u_2 = 6u_1$

Από την εξίσωση Bernoulli: $P_{atm} + \frac{1}{2}\rho u_2^2 = P_{atm} + \frac{1}{2}\rho u_1^2 + \rho gh$

Και από τον συνδυασμό τους: $\frac{1}{2}\rho 36u_1^2 = \frac{1}{2}\rho u_1^2 + \rho gh \Rightarrow 35u_1^2 = 2gh \Rightarrow h = \frac{35u_1^2}{2g}$

ΘΕΜΑ Γ

Γ1. 1^{ος} τρόπος

Είναι:

$$\begin{aligned} y_{ολ} &= y_1 + y_2 = A\eta\mu(\omega t + \frac{\pi}{3}) + A\sqrt{3}\eta\mu(\omega t - \frac{\pi}{6}) \\ &= \left(A\eta\mu\omega t \sin\frac{\pi}{3} + A\sigma\upsilon\nu\omega t \eta\mu\frac{\pi}{3} \right) + \left(A\sqrt{3}\eta\mu\omega t \sin\frac{\pi}{6} - A\sqrt{3}\sigma\upsilon\nu\omega t \eta\mu\frac{\pi}{6} \right) \\ &= \left(\frac{A}{2}\eta\mu\omega t + \frac{A\sqrt{3}}{2}\sigma\upsilon\nu\omega t \right) + \left(A\sqrt{3}\frac{\sqrt{3}}{2}\eta\mu\omega t - A\frac{\sqrt{3}}{2}\sigma\upsilon\nu\omega t \right) \\ &= 2A\eta\mu\omega t \\ &= 0,1\eta\mu 10\pi t \quad (\text{Επειδή } A = 0,05 \text{ m και } f = N/t = 10/2 \text{ s} = 5 \text{ Hz} \rightarrow \omega = 2\pi f = 10\pi \text{ rad/s}) \end{aligned}$$

2^{ος} τρόπος:

$$A_{ολ} = \sqrt{A^2 + (A\sqrt{3})^2 + 2AA\sqrt{3}\sigma\upsilon\nu\Delta\phi} = \sqrt{A^2 + 3A^2 + 2A^2\sqrt{3}\sigma\upsilon\nu 90^\circ} = 2A$$

$$\text{και } \epsilon\phi\theta = \frac{A\eta\mu\frac{\pi}{3} + A\sqrt{3}\eta\mu(-\frac{\pi}{6})}{A\sigma\upsilon\nu\frac{\pi}{3} + A\sqrt{3}\sigma\upsilon\nu(-\frac{\pi}{6})} = \frac{A\frac{\sqrt{3}}{2} - A\frac{\sqrt{3}}{2}}{\frac{A}{2} + A\sqrt{3}\frac{\sqrt{3}}{2}} = 0 \Rightarrow \theta = 0^\circ \text{ (Πρέπει } -\pi/6 < \theta < \pi/3)$$

Άρα $y = 2A\eta\mu\omega t = 0,1\eta\mu\omega t$.

Γ2. Είναι $T = 1/f = 1/5 \text{ s}$, $u = s/t = 1,5 \text{ m}/0,3 \text{ s} = 5 \text{ m/s}$ και $\lambda = u/f = 1 \text{ m}$.

Άρα, η εξίσωση του κύματος που θα διαδοθεί πάνω στη χορδή είναι:

$$y = A_{\text{ολ}}\eta\mu 2\pi\left(\frac{t}{T} - \frac{x}{\lambda}\right) = 0,1\eta\mu 2\pi(5t - x)$$

Η χρονική στιγμή t_2 είναι ίση με $t_1 + 5T/4 = 0,3 + 5/20 = 11/20 \text{ s}$, άρα η εξίσωση του στιγμιότυπου τη χρονική στιγμή t_2 είναι:

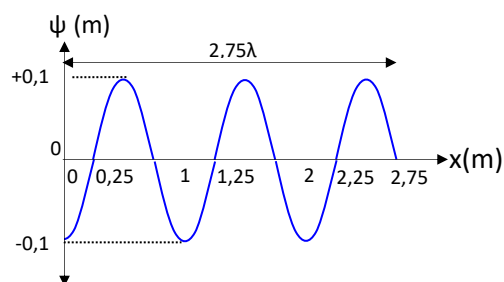
$$y = 0,1\eta\mu 2\pi\left(\frac{11}{4} - x\right)$$

Τη στιγμή t_2 το κύμα έχει φτάσει ως τη θέση $u_{t_2} = 11/4 = 2,75 \text{ m}$ και πάνω στη χορδή έχουν σχηματιστεί $N = t_2/T = (11/20)/(1/5) = 2,75$ κύματα.

Σχηματίζουμε τον παρακάτω πίνακα:

x(m)	y(m)
0	$0,1\eta\mu 5,5\pi = -0,1$
$\lambda/4 = 0,25$	$0,1\eta\mu(5,5\pi - 0,5\pi) = 0$
$u_{t_2} = 2,75$	$0,1\eta\mu(5,5\pi - 5,5\pi) = 0$
$N = 2,75$ κύματα	

Και με τη βοήθειά του σχεδιάζουμε το στιγμιότυπο του κύματος τη στιγμή t_2 :



Γ3. Η ταχύτητα των διαφόρων σημείων ενός στιγμιότυπου κύματος τη στιγμή t_1 δίνεται από τη σχέση:

$$u = A_{\text{ολ}} \omega \sin 2\pi \left(\frac{t_1}{T} - \frac{x}{\lambda} \right)$$

Η φάση της ταλάντωσης των σημείων της χορδής τη στιγμή t_1 είναι η παράσταση:

$$2\pi \left(\frac{t_1}{T} - \frac{x}{\lambda} \right)$$

Άρα η φάση του Ο τη στιγμή t_1 είναι ίση $(2\pi/T)t_1$ ή ωt_1 (αφού $x_O = 0$). Έτσι, όταν η φάση του σημείου Ο είναι $3,75\pi$ rad, η χρονική στιγμή t_1 θα είναι $t_1 = 3,75\pi/10\pi = 0,375$ s. Οπότε τη χρονική αυτή στιγμή το σημείο Ν ($x_N = 1,75$ m) θα έχει ταχύτητα:

$$\begin{aligned} u &= 0,1 \cdot 10\pi \sin 2\pi \left(0,375 \cdot 5 - \frac{1,75}{1} \right) \\ &= \pi \sin(3,75\pi - 3,50\pi) \\ &= \pi \sin(0,25\pi) \\ &= \pi \frac{\sqrt{2}}{2} \text{ m/s} \end{aligned}$$

Γ4. Γενικά, ένα στάσιμο κύμα που έχει κοιλία στη θέση $x = 0$ έχει εξίσωση

$$y = 2A \sin \frac{2\pi x}{\lambda} \eta \mu \frac{2\pi t}{T}$$

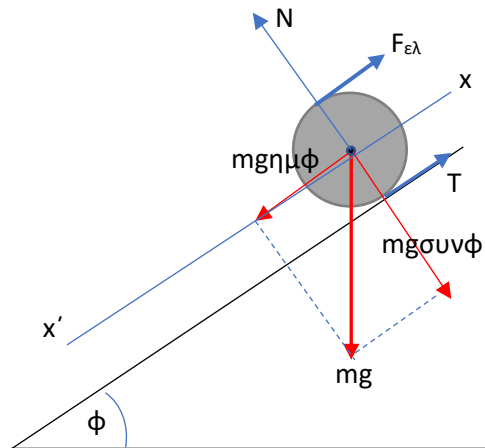
Άρα η εξίσωση του συγκεκριμένου θα είναι η $y = 0,2 \sin 2\pi x \eta \mu 10\pi t$.

Για τους δεσμούς $y = 0$, άρα $\sin 2\pi x_{\Delta} = 0$ ή $2\pi x_{\Delta} = (2k+1)\pi/2$, δηλαδή οι θέσεις τους καθορίζονται από τη σχέση: $x_{\Delta} = (2k + 1)/4$, όπου $k = 0,1,2, \dots$

Για τον 5^ο δεσμό θα θέσουμε $k = 4$, οπότε: $x_{\Delta} = 2,25$ m

ΘΕΜΑ Δ

Δ1.



Στο σχήμα έχουμε σχεδιάσει τις δυνάμεις που ενεργούν στον κύλινδρο στην κατάσταση ισορροπίας του:

Το βάρος w , που αναλύεται στις $w_x = mg \sin \phi$ και $w_\psi = mg \cos \phi$, την κάθετη αντίδραση N , τη στατική τριβή T από το πλάγιο επίπεδο και την $F_{\epsilon\lambda}$ από το ελατήριο.

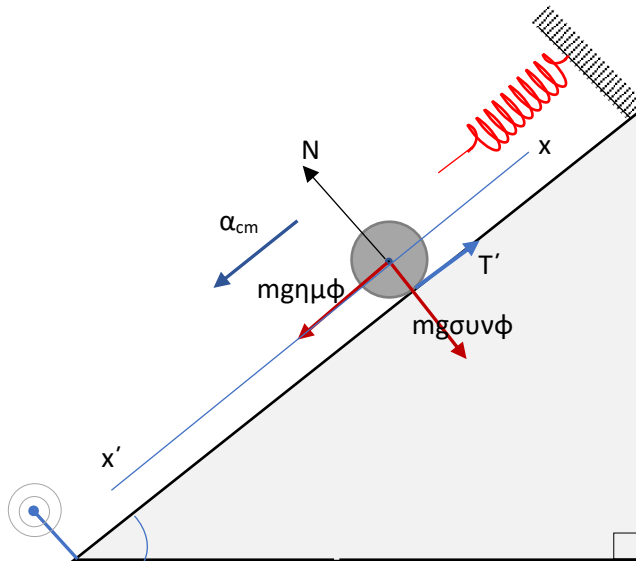
Οι δυνάμεις αυτές συνδέονται με τις σχέσεις:

$$\left. \begin{array}{l} \Sigma F_x = 0 \Rightarrow F_{\epsilon\lambda} + T = mg \sin \phi \\ \Sigma \tau_{(cm)} = 0 \Rightarrow F_{\epsilon\lambda} \mathcal{R}' = T \mathcal{R}' \end{array} \right\} \Rightarrow 2k\Delta l = mg \sin \phi$$

$$\Rightarrow m = \frac{2k\Delta l}{g \sin \phi} \quad (1)$$

$$\Rightarrow \underline{m = 2 \text{ kg}}$$

Δ2. Για τον κύλινδρο (σε μια τυχαία θέση):



$$\Sigma F_x = m\alpha_{cm} \rightarrow mgh\mu\phi - T' = m\alpha_{cm} \quad (3)$$

$$\begin{aligned} \Sigma \tau_{(cm)} &= I_c \alpha_{\gamma\omega\nu, \kappa\upsilon\lambda} \xrightarrow{(1)} T'R = \frac{1}{2}mR^2 \alpha_{\gamma\omega\nu, \kappa\upsilon\lambda} \\ &\rightarrow T' = \frac{1}{2}m\alpha_{cm} \quad (4) \end{aligned}$$

Επειδή ο κύλινδρος κυλίνεται χωρίς να ολισθαίνει, ισχύει:
 $\alpha_{cm} = \alpha_{\gamma\omega\nu}R$

(Η στατική τριβή έχει τώρα μια διαφορετική τιμή από την προηγούμενη της ισορροπίας, γι' αυτό και την έχουμε συμβολίσει διαφορετικά (T')).

Με την πρόσθεση (3) + (4): $mgh\mu\phi = \frac{3}{2}m\alpha_{cm} \Rightarrow \alpha_{cm} = \frac{2}{3}gh\mu\phi = \underline{4 \text{ m/s}^2}$

Δ3. Το μέτρο της στατικής τριβής θα υπολογιστεί από τις σχέσεις (1) και (4):

$$T' = \frac{1}{2}m\alpha_{cm} = \underline{4 \text{ N}}$$

Δ4. 1^{ος} τρόπος:

$$\frac{\Delta K_{ολ}}{\Delta t} = \frac{\Delta W_w + \cancel{\Delta W_T^*}}{\Delta t} = \frac{(mgh\mu\phi)\Delta x}{\Delta t} = (mgh\mu\phi)u$$

(*Επειδή $\Delta x = R\Delta\phi$, το συνολικό έργο της τριβής $-T\Delta x + TR\Delta\phi$ είναι μηδέν)

Την ταχύτητα θα την βρούμε από τη σχέση: $u = \alpha_{cm}t = (4 \text{ m/s}^2)(1 \text{ s}) = 4 \text{ m/s}$.

Άρα: $\frac{\Delta K_{ολ}}{\Delta t} = (mgh\mu\phi)u = (2\text{kg})(10\text{m/s}^2)(0,6)(4\text{m/s}) = \underline{48 \text{ J/s}}$

2^{ος} τρόπος:

$$\frac{\Delta K_{\text{ολ}}}{\Delta t} = \frac{\Delta K_{\text{μετ}}}{\Delta t} + \frac{\Delta K_{\text{στρ}}}{\Delta t} = \frac{(mg\eta\mu\phi - T)\Delta x}{\Delta t} + \frac{TR\Delta\phi}{\Delta t} = (mg\eta\mu\phi)u - \cancel{Tu} + \cancel{TR\omega} = (mg\eta\mu\phi)u = 48 \text{ J/s}$$

Δ5. Από τη στιγμή t_1 μέχρι τη στιγμή t_2 η ταχύτητα μετατόπισης του κυλίνδρου αυξάνεται από $u_1 = \alpha_{\text{cm}}t_1 = 4 \text{ m/s}$ σε $u_2 = \alpha_{\text{cm}}t_2 = 8 \text{ m/s}$.

Η συχνότητα που καταγράφει ο ανιχνευτής, καθώς πλησιάζει προς την πηγή του ήχου με ταχύτητα u , είναι ίση με $\frac{340+u}{340} f_s$.

Θα βρούμε για ποιες τιμές της ταχύτητας u η συχνότητα αυτή παίρνει τιμές μεταξύ 1750 Hz 1800 Hz με τη βοήθεια της διπλής ανίσωσης:

$$1750 \leq \frac{340+u}{340} f_s \leq 1800$$

$$\text{ή } 1750 \leq \frac{340+u}{340} \cdot 1700 \leq 1800 \Rightarrow 1750 \leq (340+u) \cdot 5 \leq 1800 \Rightarrow 350 \leq 340+u \leq 360$$

$$\Rightarrow 10 \text{ m/s} \leq u \leq 20 \text{ m/s}$$

Είναι φανερό ότι τις τιμές αυτές η ταχύτητα θα τις πάρει έπειτα από τη χρονική στιγμή t_2 (συγκεκριμένα από 2,5 s ως 5 s). Συνεπώς στο χρονικό διάστημα t_1 ως t_2 το λαμπάκι του ανιχνευτή δε θα ανάψει.

 Tasos Tzanopoulos

