

ΠΑΝΕΛΛΗΝΙΕΣ ΕΞΕΤΑΣΕΙΣ
Γ΄ ΤΑΞΗΣ ΗΜΕΡΗΣΙΟΥ ΓΕΝΙΚΟΥ ΛΥΚΕΙΟΥ
ΔΕΥΤΕΡΑ 12 ΙΟΥΝΙΟΥ 2017
ΕΞΕΤΑΖΟΜΕΝΟ ΜΑΘΗΜΑ:
ΦΥΣΙΚΗ ΠΡΟΣΑΝΑΤΟΛΙΣΜΟΥ
ΑΠΑΝΤΗΣΕΙΣ

ΘΕΜΑ Α

A1. δ **A2.** γ **A3.** α **A4.** δ

A5. α. Λάθος β. Σωστό γ. Σωστό δ. Σωστό ε. Λάθος

ΘΕΜΑ Β

B1. α) Σωστή απάντηση είναι η **ii**.

β) Βρίσκω τη θέση ισορροπίας.

$$F_{ελ} = mg \Rightarrow kx_1 = mg \Rightarrow x_1 = \frac{mg}{k}$$

Το πλάτος της ταλάντωσης είναι

$$A = x_1 = \frac{mg}{k}$$

Μέγιστη ενέργεια στο ελατήριο έχουμε όταν το ελατήριο έχει τη μέγιστη παραμόρφωση δηλαδή στην κατώτατη

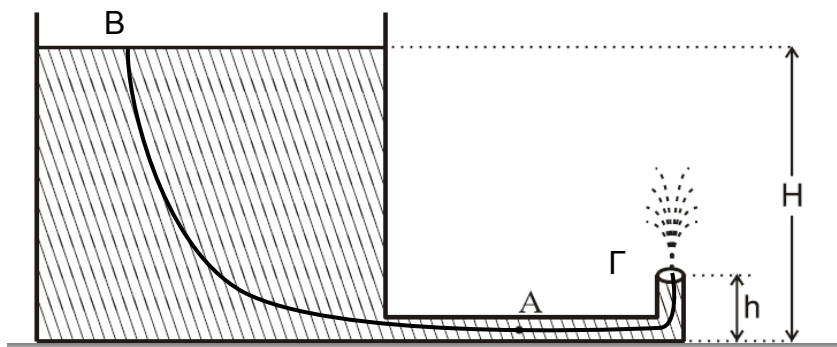
θέση. $\Delta l_{\max} = 2A = \frac{2mg}{k}$

$$U_{ελ(\max)} = \frac{1}{2}k\Delta l_{\max}^2 \Rightarrow U_{ελ(\max)} = \frac{1}{2}k\left(\frac{2mg}{k}\right)^2 \Rightarrow U_{ελ(\max)} = \frac{1}{2}k\frac{2^2m^2g^2}{k^2} \Rightarrow$$

$$U_{ελ(\max)} = \frac{2m^2g^2}{k}$$

B2. α) Σωστή απάντηση είναι η **iii**

β)



Σχήμα 2

Η ταχύτητα του νερού στα σημεία Α και Γ έχει ίσο μέτρο, αυτό προκύπτει από την εξίσωση της συνέχειας $A_A \cdot u_A = A_\Gamma \cdot u_\Gamma \xrightarrow{A_A=A_\Gamma} u_A = u_\Gamma$

Εφαρμόζουμε την εξίσωση Bernoulli μεταξύ των σημείων Α και Γ

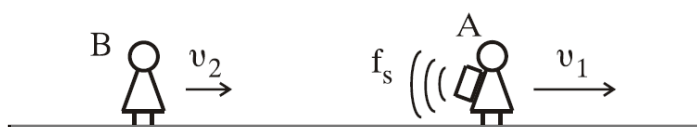
$$\rho_B + \frac{1}{2} \rho \cdot u_B^2 + \rho \cdot gH = \rho_\Gamma + \frac{1}{2} \rho \cdot u_\Gamma^2 + \rho \cdot gh \Rightarrow$$

$$\cancel{\rho_{\text{ατμ}}} + \cancel{\frac{1}{2} \rho \cdot u_B^2} + \rho \cdot gH = \cancel{\rho_{\text{ατμ}}} + \frac{1}{2} \rho \cdot u_\Gamma^2 + \rho \cdot gh \Rightarrow \rho \cdot g(H-h) = \frac{1}{2} \rho \cdot u_\Gamma^2 \Rightarrow$$

$$u_\Gamma^2 = 2g(5h-h) \Rightarrow u_\Gamma = \sqrt{2g4h} \Rightarrow u_\Gamma = 2\sqrt{2gh} \text{ τελικά } u_A = u_\Gamma = 2\sqrt{2gh}$$

B3. α) Σωστή απάντηση είναι η **ii**.

β) Εφαρμόζοντας τον τύπο του Doppler (η πηγή απομακρύνεται και ο παρατηρητής πλησιάζει)



Σχήμα 3

$$f_B = \frac{u_H + u_2}{u_H + u_1} f_s \Rightarrow$$

$$f_B = \frac{u_H + \frac{u_H}{10}}{u_H + \frac{u_H}{5}} f_s \Rightarrow f_B = \frac{11u_H}{6u_H} f_s \Rightarrow f_B = \frac{11u_H \cdot 5}{6u_H \cdot 10} f_s \Rightarrow f_B = \frac{11}{12} f_s$$

ΘΕΜΑ Γ

Γ1. Ο ελάχιστος χρόνος για να μεταβεί η στοιχειώδης μάζα από τη μία στην άλλη ακραία

$$\text{θέση είναι } \Delta t = \frac{T}{2} \Rightarrow 0,4 = \frac{T}{2} \Rightarrow T = 0,8s$$

Το κύμα σε χρονικό διάστημα $\Delta t = 0,4s$ διαδίδεται σε απόσταση

$$\Delta x = 4cm = 4 \cdot 10^{-2}m$$

Επομένως η ταχύτητα διάδοσης του κύματος είναι

$$u_{\text{κυμ}} = \frac{\Delta x}{\Delta t} \Rightarrow u_{\text{κυμ}} = \frac{4 \cdot 10^{-2}}{0,4} \Rightarrow u_{\text{κυμ}} = 10^{-1} \frac{m}{s}$$

$$\text{Το μήκος κύματος είναι } \lambda = u_{\text{κυμ}} \cdot T \Rightarrow \lambda = 10^{-1} \cdot 0,8 \Rightarrow \lambda = 0,08m$$

$$\text{Η γωνιακή συχνότητα υπολογίζεται } \omega = \frac{2\pi}{T} \Rightarrow \omega = \frac{2\pi}{0,8} \Rightarrow \omega = 2,5\pi \frac{\text{rad}}{s}$$

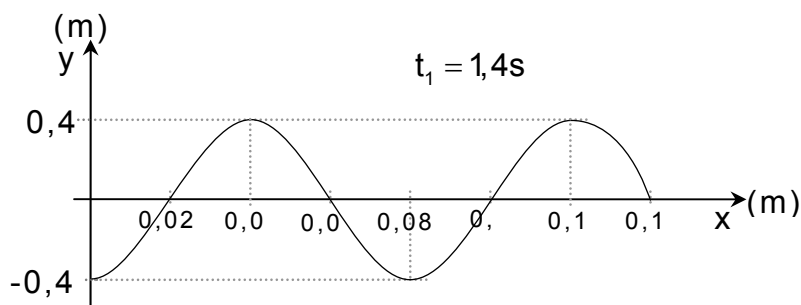
Από την ενέργεια ταλάντωσης της στοιχειώδους μάζας υπολογίζω το πλάτος

$$E = \frac{1}{2} DA^2 \Rightarrow E = \frac{1}{2} m\omega^2 A^2 \Rightarrow 5\pi^2 10^{-7} = \frac{1}{2} 10^{-6} (2,5\pi)^2 A^2 \Rightarrow 5\pi^2 10^{-1} = \frac{1}{2} 6,25\pi^2 A^2 \Rightarrow$$

$$A^2 = \frac{2 \cdot 5\pi^2 10^{-1}}{6,25\pi^2} \Rightarrow A^2 = \frac{1}{6,25} \Rightarrow A = \frac{1}{2,5} \Rightarrow A = 0,4m$$

Γ2. Η εξίσωση του κύματος είναι $y = 0,4 \cdot \eta\mu \left[2\pi \left(\frac{t}{0,8} - \frac{x}{0,08} \right) \right]$ στο S.I.

Για το στιγμιότυπο του κύματος υπολογίζουμε την απόσταση που έχει διανύσει το κύμα σε χρόνο $t_1 = 1,4\text{s}$



$$x_1 = v_{\text{κύμ}} \cdot t_1 \Rightarrow x_1 = 0,1 \cdot 1,4 \Rightarrow x_1 = 0,14\text{m}$$

$$x_1 = 0,14\text{m} = 7 \cdot 0,02\text{m} = 7 \cdot \frac{\lambda}{4} \quad (\text{Διότι } \frac{\lambda}{4} = \frac{0,08}{4} = 0,02\text{m})$$

Το κύμα έχει φτάσει σε απόσταση $x_1 = 0,14\text{m}$ η οποία είναι ίση με $7 \cdot \frac{\lambda}{4}$ έτσι σχεδιάζουμε το κύμα με το γνωστό τρόπο

Γ3. Ο υπολογισμός της κινητικής ενέργειας της στοιχειώδους μάζας γίνεται εύκολα εφαρμόζοντας ΑΔΕΤ για την ταλάντωση της στοιχειώδους μάζας

$$K + U = E \Rightarrow K = E - U \Rightarrow K = E - \frac{1}{2} m \omega^2 y^2 \Rightarrow K = 5\pi^2 10^{-7} - \frac{1}{2} 10^{-6} (2,5\pi)^2 (0,2)^2 \Rightarrow$$

$$K = 5\pi^2 10^{-7} - 1,25\pi^2 10^{-7} \Rightarrow K = 3,75\pi^2 10^{-7} \text{ J}$$

Γ4. Η εξίσωση του κύματος είναι $y = 0,4 \cdot \eta\mu \left[2\pi \left(\frac{t}{0,8} - \frac{x}{0,08} \right) \right]$ στο S.I.

Το σημείο P έχει απομάκρυνση $y_P = 0,4\text{m}$ επομένως εκείνη τη στιγμή η φάση του σημείου P είναι $\varphi_P = 2k\pi + \frac{\pi}{2}$.

Η φάση του σημείου Σ εκείνη τη στιγμή είναι

$$\varphi_P - \varphi_\Sigma = \frac{3\pi}{2} \Rightarrow \varphi_\Sigma = \varphi_P - \frac{3\pi}{2} \Rightarrow \varphi_\Sigma = 2k\pi + \frac{\pi}{2} - \frac{3\pi}{2} \Rightarrow \varphi_\Sigma = 2k\pi - \pi$$

Η ταχύτητα του σημείου Σ εκείνη τη στιγμή είναι

$$u_\Sigma = \omega A \cdot \text{συν}(\varphi_\Sigma) \Rightarrow u_\Sigma = \omega A \cdot \text{συν}(2k\pi - \pi) \Rightarrow u_\Sigma = \omega A \cdot \text{συν}(-\pi) \Rightarrow u_\Sigma = -\omega A$$

$$\text{Τελικά } u_\Sigma = -2,5\pi \cdot 0,4 \Rightarrow u_\Sigma = -\pi \frac{\text{m}}{\text{s}}$$

ΘΕΜΑ Δ

Δ1. Το νήμα που είναι τυλιγμένο γύρω από το δίσκο είναι αβαρές οπότε $F_1 = F_2$

Σε χρόνο Δt το κέντρο του δίσκου έχει κατέβει κατά Δy_K , το μήκος του σχοινιού που έχει ξετυλιχθεί είναι $R \cdot \Delta\theta$

Ανάμεσα σε αυτά τα μήκη ισχύει

$$\Delta y_K = R \cdot \Delta\theta \Rightarrow \frac{\Delta y_K}{\Delta t} = \frac{R \cdot \Delta\theta}{\Delta t} \Rightarrow$$

$$v_K = R \cdot \omega$$

$$\frac{\Delta v_K}{\Delta t} = \frac{\Delta(R \cdot \omega)}{\Delta t} \Rightarrow \frac{\Delta v_K}{\Delta t} = \frac{R \cdot \Delta\omega}{\Delta t} \Rightarrow$$

$$a_K = R \cdot a_V \quad (1)$$

(a_V η γωνιακή επιτάχυνση του δίσκου)

Για τη μεταφορική κίνηση του δίσκου έχουμε:

$$\Sigma \vec{F} = m\vec{a}_K \Rightarrow \Sigma F_x = ma_K \Rightarrow w - F_1 = ma_K \Rightarrow mg - F_1 = ma_K \quad (2)$$

(Θετική φορά του x-άξονα προς τα κάτω)

Για την περιστροφική κίνηση του κυλίνδρου ισχύει $\Sigma \vec{\tau} = I\vec{a}_V \Rightarrow F_1 \cdot R = I \cdot a_V \quad (3)$

Οι εξισώσεις (1), (2) και (3) αποτελούν σύστημα εξισώσεων που το επιλύουμε

Έτσι από (1) $\Rightarrow a_V = \frac{a_K}{R} \quad (4)$ (3) $\xrightarrow{(4)} F_1 \cdot R = I \cdot \frac{a_K}{R} \Rightarrow F_1 = \frac{I}{R^2} \cdot a_K \quad (5)$

$$(2) \xrightarrow{(5)} mg - \frac{I}{R^2} \cdot a_K = ma_K \Rightarrow mg = \left(m + \frac{I}{R^2}\right) a_K \Rightarrow a_K = \frac{mg}{m + \frac{I}{R^2}}$$

Με αντικατάσταση $I = \frac{1}{2} mR^2$

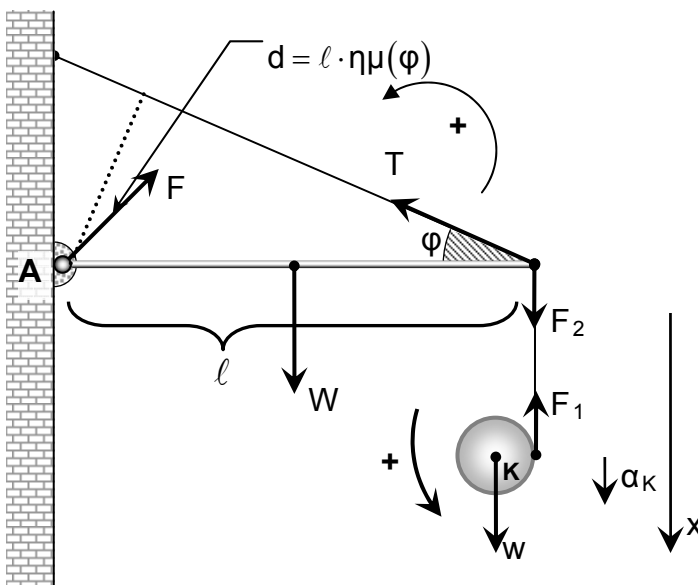
$$a_K = \frac{mg}{m + \frac{1}{2} \frac{mR^2}{R^2}} \Rightarrow a_K = \frac{mg}{m + \frac{1}{2} m} \Rightarrow a_K = \frac{2g}{3} \Rightarrow a_K = \frac{20 \text{ m}}{3 \text{ s}^2}$$

$$\text{Επίσης (5)} \Rightarrow F_1 = \frac{I}{R^2} \cdot a_K \Rightarrow F_1 = \frac{m}{2} \cdot a_K \Rightarrow F_1 = \frac{20}{3} \text{ N}$$

Δ2. Σχεδιάζουμε τις δυνάμεις που ασκούνται στη ράβδο. Η ράβδος ισορροπεί οπότε

$$\Sigma \vec{\tau}_{(A)} = 0 \Rightarrow \cancel{\vec{\tau}_{F(A)}} + \vec{\tau}_{W_b(A)} + \vec{\tau}_{F_2(A)} + \vec{\tau}_{T(A)} = 0 \Rightarrow 0 - Mg \frac{\ell}{2} - F_2 \ell + Td = 0 \Rightarrow$$

$$-Mg \frac{\ell}{2} - F_2 \ell + T \ell \eta\mu(\varphi) = 0 \Rightarrow T = \frac{Mg \frac{\ell}{2} + F_2 \ell}{\eta\mu(\varphi)} \Rightarrow T = \frac{\frac{40}{2} + \frac{20}{3}}{0,8} \Rightarrow T = \frac{100}{3} \text{ N}$$



Δ3. Πριν κοπεί το νήμα ο κύλινδρος κατέρχεται και το κέντρο του Κ έχει επιτάχυνση $\alpha_K = \frac{20 \text{ m}}{3 \text{ s}^2}$ ενώ συγχρόνως ετελεί επιταχυνόμενη κυκλική κίνηση με γωνιακή

$$\text{επιτάχυνση } \alpha_V = \frac{\alpha_K}{R} \Rightarrow \alpha_V = \frac{200 \text{ rad}}{3 \text{ s}^2}$$

Ο χρόνος για να κατέβει το κέντρο Κ του κυλίνδρου κατά $h_1 = 0,3 \text{ m}$ υπολογίζεται

$$h_1 = \frac{1}{2} \alpha_K t_1^2 \Rightarrow 0,3 = \frac{1}{2} \frac{20}{3} t_1^2 \Rightarrow t_1 = 0,3 \text{ s.}$$

Εκείνη τη στιγμή το κέντρο Κ του δίσκου έχει ταχύτητα

$$u_1 = \alpha_K \cdot t_1 \Rightarrow u_1 = \frac{20}{3} \cdot 0,3 \Rightarrow u_1 = 2 \frac{\text{m}}{\text{s}}$$

ακόμη εκείνη τη στιγμή ο δίσκος περιστρέφεται με γωνιακή ταχύτητα

$$\omega = \alpha_V t_1 \Rightarrow \omega = \frac{200}{3} \cdot 0,3 \Rightarrow \omega = 20 \frac{\text{rad}}{\text{s}}$$

Το μέτρο της στροφορμής του δίσκου τη στιγμή $t_1 = 0,3 \text{ s}$ είναι

$$L = I \cdot \omega \Rightarrow L = \frac{mR^2}{2} \cdot \omega \Rightarrow L = \frac{2 \cdot (0,1)^2}{2} \cdot 20 \Rightarrow L = 0,2 \text{ kg} \frac{\text{m}^2}{\text{s}}$$

Δ4. Όταν κοπεί το νήμα ο δίσκος κινείται κατακόρυφα προς τα κάτω.

Το κέντρο του δίσκου εκτελεί ευθύγραμμη ομαλά επιταχυνόμενη κίνηση με επιτάχυνση $g = 10 \frac{\text{m}}{\text{s}^2}$ και ο δίσκος συνεχίζει να περιστρέφεται με σταθερή γωνιακή

ταχύτητα $\omega = 20 \frac{\text{rad}}{\text{s}}$ η οποία δεν αλλάζει

(Διότι η μοναδική δύναμη που δρα στο δίσκο είναι το βάρος του δίσκου που δίνει μηδενική ροπή ως προς το κέντρο του δίσκου $\Sigma \tau = I \alpha_V \Rightarrow 0 = I \alpha_V \Rightarrow \alpha_V = 0 \Rightarrow \omega = \text{σταθερή}$)

Μετά από χρόνο $\Delta t' = 0,1 \text{ s}$ το κέντρο του δίσκου έχει ταχύτητα

$$u' = u_1 + g \cdot \Delta t' \Rightarrow u' = 2 + 10 \cdot 0,1 \Rightarrow u' = 3 \frac{\text{m}}{\text{s}}$$

και ο δίσκος έχει γωνιακή ταχύτητα $\omega = 20 \frac{\text{rad}}{\text{s}}$

Ο λόγος της κινητικής ενέργειας λόγω περιστροφής προς την κινητική ενέργεια λόγω μεταφορικής κίνησης μετά από χρόνο $\Delta t' = 0,1 \text{ s}$ από τη στιγμή που σπάει το νήμα είναι:

$$\frac{K_{\Pi}}{K_M} = \frac{\frac{1}{2} I \omega^2}{\frac{1}{2} m (u')^2} \Rightarrow \frac{K_{\Pi}}{K_M} = \frac{\frac{mR^2}{2} \omega^2}{m (u')^2} \Rightarrow \frac{K_{\Pi}}{K_M} = \frac{\frac{mR^2}{2} \omega^2}{m (u')^2} \Rightarrow \frac{K_{\Pi}}{K_M} = \frac{\frac{2(0,1)^2}{2} 20^2}{2 \cdot 3^2} \Rightarrow \frac{K_{\Pi}}{K_M} = \frac{2}{9}$$