



ΕΙΣΑΓΩΓΙΚΕΣ ΕΞΕΤΑΣΕΙΣ  
ΟΜΟΓΕΝΩΝ 2013  
ΑΠΑΝΤΗΣΕΙΣ ΦΥΣΙΚΗΣ

**ΘΕΜΑ Α**

**A.1** γ

**A.2** β

**A.3** γ

**A.4** δ

**A.5** α—Σ, β—Λ, γ—Λ, δ—Σ, ε—Λ

**ΘΕΜΑ Β**

**B1. Σωστή η απάντηση (β)**

Αιτιολόγηση:

Τη χρονική στιγμή  $t_1$  η ενέργεια που έμεινε στο σύστημα είναι:

$$E E_1 = E_o - \frac{15}{16} E_o \Rightarrow E_1 = \frac{1}{16} E_o$$

$$\frac{1}{2} D A_1^2 = \frac{1}{16} \frac{1}{2} D A_o^2 \Rightarrow A_1 = \frac{A_o}{4}$$

**B2. Σωστή η απάντηση (α)**

Αιτιολόγηση:

Εφαρμόζουμε Α.Δ.Ο. για τη πλαστική κρούση

$$P_{αρχ} = P_{τελ} \Leftrightarrow m_1 v_1 = (m_1 + m_2) v_k$$

$$\Leftrightarrow m_1 v_1 = (m_1 + 3 m_1) v_k \Leftrightarrow m_1 v_1 = 4 m_1 v_k$$

από την οποία τελικά προκύπτει  $v_k = \frac{v_1}{4}$ . Για την απώλεια της ενέργειας έχουμε:

$$E_{απωλ} = K_{αρχ} - K_{τελ} = \frac{1}{2} m_1 v_1^2 - \frac{1}{2} (m_1 + m_2) v_k^2$$

$$E_{απωλ} = \frac{1}{2} m_1 v_1^2 - \frac{1}{2} 4 m_1 \left(\frac{v_1}{4}\right)^2 = \frac{1}{2} m_1 v_1^2 - \frac{1}{4} \frac{1}{2} m_1 v_1^2$$

$$E_{απωλ} = K_1 - \frac{1}{4} K_1 = \frac{3}{4} K_1$$

**B3. α) Σωστή η απάντηση (ii)**

Αιτιολόγηση:

Στο κυκλικό δακτύλιο παρατηρούμε ότι η μάζα του σώματος είναι κατανεμημένη στην περιφέρεια του ενώ στο δίσκο η μάζα είναι κατανεμημένη σε όλο το στερεό. Σύμφωνα με τον ορισμό της ροπής αδράνειας

$$I = m \cdot r^2$$

συμπεραίνουμε ότι η ροπή αδράνειας του κυκλικού δακτυλίου είναι μεγαλύτερη από τη ροπή αδράνειας του δίσκου, δηλαδή  $I_1 < I_2$

**β) Σωστή η απάντηση (iii)**

Αιτιολόγηση:

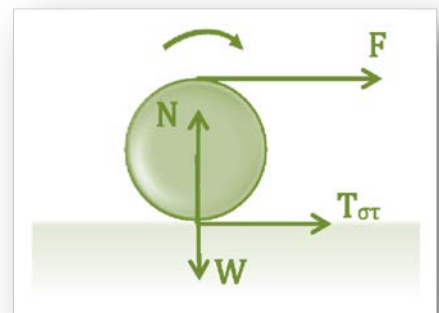
Εφαρμόζοντας το θεμελιώδη νόμο της μηχανικής για τη μεταφορική και στροφική κίνηση του σώματος έχουμε:

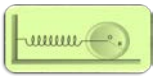
$$\Sigma F = M a_{cm} \Rightarrow F + T_{στ} = M a_{cm} \quad (1)$$

$$\Sigma \tau = I a_{γων} \Rightarrow F R - T_{στ} R = I \frac{a_{cm}}{R} \Rightarrow F - T_{στ} = I \frac{a_{cm}}{R^2} \quad (2)$$

αφού έχουμε κύλιση χωρίς ολίσθηση ( $a_{cm} = a_{γων} \cdot R$ ).

Προσθέτοντας τις σχέσεις (1) και (2) καταλήγουμε:





$$2F = M\alpha_{cm} + I \frac{\alpha_{cm}}{R^2} \Rightarrow 2FR^2 = MR^2\alpha_{cm} + I\alpha_{cm}$$

$$\Rightarrow \alpha_{cm} = \frac{2F \cdot R^2}{M \cdot R^2 + I}$$

Από το λόγο των επιταχύνσεων των κέντρων μάζας έχουμε:

$$\frac{\alpha_{cm(1)}}{\alpha_{cm(2)}} = \frac{\frac{2F \cdot R^2}{M \cdot R^2 + I_1}}{\frac{2F \cdot R^2}{M \cdot R^2 + I_2}} = \frac{M \cdot R^2 + I_2}{M \cdot R^2 + I_1} > 1$$

αφού  $I_2 > I_1$  είναι και  $M \cdot R^2 + I_2 > M \cdot R^2 + I_1$ , επομένως  $\alpha_{cm(1)} > \alpha_{cm(2)}$

### ΘΕΜΑ Γ

**Γ1.** Οι δυο ταλαντώσεις διαφέρουν κατά φάση  $\Delta \varphi = \pi r a d$

Από τη θεωρία της σύνθεσης ταλαντώσεων το ολικό πλάτος ταλάντωσης δίνεται από τη σχέση

$$A_{ολ} = \sqrt{A_1^2 + A_2^2} = 0,5 \text{ m}$$

Ενώ η φάση της συνισταμένης ταλάντωσης ακολουθεί τη φάση της συνιστώσας ταλάντωσης με το μεγαλύτερο πλάτος, δηλαδή  $\theta = 0$ . Έτσι η εξίσωση ταλάντωσης του άκρου Ο της χορδής γράφεται:

$$y = 0,5 \cdot \eta\mu(50\pi t) \text{ (S.I.)}$$

**Γ2.** Η εξίσωση του κύματος γράφεται:

$$y = A\eta\mu 2\pi \left( \frac{t}{T} - \frac{x}{\lambda} \right)$$

Η γωνιακή συχνότητα ταλάντωσης είναι  $\omega = 50\pi \text{ rad/s}$  άρα  $f = 25 \text{ Hz}$  ή  $T = 1/25 \text{ s}$ .

Ενώ για το μήκος κύματος έχουμε  $v = \lambda \cdot f$  από την οποία προκύπτει  $\lambda = \frac{v}{f} = 0,8 \text{ m}$ .

Αντικαθιστώντας τις παραπάνω τιμές στην εξίσωση του κύματος προκύπτει:

$$y = 0,05\eta\mu 2\pi \left( 25t - \frac{x}{0,8} \right) \Rightarrow y = 0,05\eta\mu(50\pi t - 25\pi x) \text{ (SI)}$$

**Γ3.** Η εξίσωση ταχύτητας ταλάντωσης του κύματος δίνεται από την σχέση

$$v = \omega A \sigma\upsilon\nu 2\pi \left( \frac{t}{T} - \frac{x}{\lambda} \right)$$

αντικαθιστώντας τα δεδομένα προκύπτει:

$$v = 2,5\pi \cdot \sigma\upsilon\nu(50\pi \cdot t - 25\pi \cdot x) \text{ (S.I.) (Σχ. 1)}$$

Τη χρονική στιγμή  $t_1 = 0,1 \text{ s}$  το κύμα έχει διαδοθεί σε απόσταση  $x_1 = v t_1 = 2 \cdot 0,1 = 0,2 \text{ m}$

δηλαδή το κύμα δεν έχει φτάσει στο σημείο  $x = 0,4 \text{ m}$ , επομένως η ταχύτητα

ταλάντωσης του σημείου είναι μηδενική,  $v_1 = 0$ .

Αντικαθιστώντας στη (Σχ. 1)  $t_2 = 0,3 \text{ s}$  και  $x = 0,4 \text{ m}$  προκύπτει:

$$v_2 = 2,5\pi \cdot \sigma\upsilon\nu(50\pi \cdot 0,3 - 25\pi \cdot 0,4) = 2,5\pi \cdot \sigma\upsilon\nu(15\pi - 10\pi) = 2,5\pi \cdot \sigma\upsilon\nu(5\pi)$$

$$v_2 = -2,5\pi \text{ m/s}$$

**Γ4.** Η διαφορά φάσης των σημείων Β και Γ είναι:

$$\Delta\varphi_{(BG)} = \omega \Delta t_{(BG)} \Rightarrow \Delta\varphi_{(BG)} = \frac{2\pi d}{T v} \Rightarrow \Delta\varphi_{(BG)} = 2\pi \frac{d}{\lambda} = 2\pi \frac{3\lambda}{\lambda}$$

$$\Delta\varphi_{(BG)} = 3\pi \text{ rad}$$





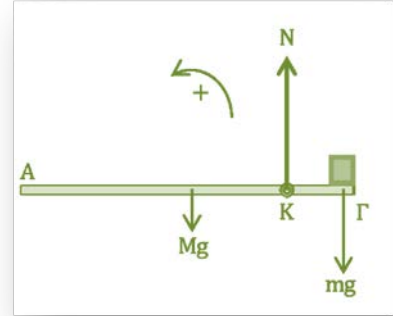
Παρατηρούμε ότι η  $\Delta\varphi$  είναι ακέραιο πολλαπλάσιο του  $\pi$  έτσι σημεία Β και Γ βρίσκονται σε αντίθεση φάσης και κάθε χρονική στιγμή ισχύει  $y_B = -y_r$ . Όταν  $y_r = +0,05 \text{ m}$  τότε  $y_B = -0,05 \text{ m}$ .

### ΘΕΜΑ Δ

**Δ1.** Από την ισορροπία της ράβδου προκύπτει:

$$\Sigma \tau_{(K)} = 0 \Rightarrow Mg \left( \frac{\ell}{2} - \frac{\ell}{6} \right) - mg \frac{\ell}{6} = 0 \Rightarrow M = \frac{m}{2} \rightarrow M = 1,6 \text{ kg}$$

$$\Sigma F_y = 0 \Leftrightarrow N - Mg - mg = 0 \Leftrightarrow N = (M + m)g \text{ ή } N = 48 \text{ N}$$



**Δ2.** Εφαρμόζουμε Steiner για τη ράβδο:

$$I_p = I_{cm} + M \left( \frac{\ell}{2} - \frac{\ell}{6} \right)^2 = \frac{1}{12} M \ell^2 + \frac{1}{9} M \ell^2 = \frac{7}{36} M \ell^2 = 0,7 \text{ Kg m}^2$$

Η ολική ροπή αδράνειας του συστήματος ράβδου σώμα είναι:

$$I_{ολ} = I_p + m \left( \frac{\ell}{6} \right)^2 = \frac{7}{36} M \ell^2 + \frac{1}{36} m \ell^2 \Rightarrow I_{ολ} = 0,9 \text{ Kg m}^2$$

**Δ3.** Αφαιρώντας το σώμα η μοναδική δύναμη που δίνει ροπή ως προς το σημείο Κ είναι το βάρος της ράβδου. Εφαρμόζοντας το θεμελιώδη νόμο της στροφικής κίνησης έχουμε:

$$\Sigma \tau_{(K)} = I_p \cdot \alpha_{γων} \Rightarrow Mg \left( \frac{\ell}{2} - \frac{\ell}{6} \right) = I_p \cdot \alpha_{γων} \Rightarrow \alpha_{γων} = \frac{Mg \ell}{3I_p} = \frac{80}{7} \text{ rad/s}^2$$

**Δ4.** Εφαρμόζουμε Θ.Μ.Κ.Ε. για τη πτώση της ράβδου οπότε:

$$K_{τελ} - K_{αρχ} = \Sigma W_F \Rightarrow \frac{1}{2} I_p \omega^2 = Mgh \text{ όπου } h = \frac{\ell}{3} \eta \mu \varphi$$

Λύνοντας ως προς  $\omega$  έχουμε:  $\omega = 4 \text{ rad/s}$

Η στροφορμή της ράβδου ως προς τον άξονα περιστροφής της, τη στιγμή που σχηματίζει γωνία  $\varphi$  για πρώτη φορά είναι:

$$L_p = I_p \cdot \omega = 0,7 \cdot 4 = 2,8 \text{ Kg m}^2/\text{s}$$

