

**ΘΕΜΑ Α**

A1. γ

A2. β

A3. γ ή β

A4. β

A5. (α) Σ (β) Σ (γ) Λ (δ) Λ (ε) Σ

**ΘΕΜΑ Β**

**B1.** Σωστή απάντηση είναι η (iii)

Αιτιολόγηση:

$$\begin{aligned}
 A_1=d: v_{\max_1} = v_1 = \omega_1 A_1 &= \sqrt{\frac{k}{m_1}} A_1 = \sqrt{\frac{k}{m}} A_1 \quad (1) \\
 \text{Α.Δ.Ο. } m v_1 &= (m_1 + m_2) V \Rightarrow m v_1 = 2m V \Rightarrow \\
 \Rightarrow v_1 &= 2V \Rightarrow V = \frac{v_1}{2} \quad (2) \\
 V = V_{\max_2} &= \omega_2 A_2 = \sqrt{\frac{2k}{2m}} A_2 = \sqrt{\frac{k}{m}} A_2 \Rightarrow \\
 \Rightarrow V &= \omega_1 A_2 \quad (3) \text{ Επομένως} \\
 (2) \Rightarrow \omega_1 A_2 &= \frac{\omega_1 A_1}{2} \Rightarrow \frac{A_1}{A_2} = 2
 \end{aligned}$$

**B2.** Σωστή απάντηση είναι η (ii)

Αιτιολόγηση:

$$\begin{aligned}
 N = \frac{T_\Delta}{T_{\text{ταλ}}} &= \frac{\frac{1}{f_\Delta}}{\frac{1}{f_{\text{ταλ}}}} = \frac{f_{\text{ταλ}}}{f_\Delta} = \frac{f_1 + f_2}{2|f_1 - f_2|} \Rightarrow f_1 + f_2 = N \cdot 2|f_1 - f_2| \Rightarrow \\
 \Rightarrow f_1 + f_2 &= 2 \cdot N \cdot f_\Delta \Rightarrow f_1 + f_2 = 2 \cdot N \cdot \frac{1}{T_\Delta} \Rightarrow \\
 \Rightarrow f_1 + f_2 &= 2 \cdot 200 \cdot \frac{1}{2} \Rightarrow f_1 + f_2 = 200\text{Hz} \quad (1) \\
 \text{όμως } f_1 - f_2 &= 0,5\text{Hz} \quad (2) \\
 (1) + (2) \Rightarrow 2f_1 &= 200,5 \Rightarrow f_1 = 100,25\text{Hz} \\
 (1) \Rightarrow f_2 &= 200 - 100,25 \Rightarrow f_2 = 99,75\text{Hz}
 \end{aligned}$$

**B3.** Σωστή απάντηση είναι η (iii)

Αιτιολόγηση:

Σύμφωνα με την εκφώνηση έχουμε ελαστική κρούση της σφαίρας (1) με την σφαίρα (2). Για την ταχύτητα της σφαίρας (1) μετά την κρούση θα έχουμε:

$$v'_1 = \frac{m_1 - m_2}{m_1 + m_2} v_1$$

Ενώ για την σφαίρα (2) θα έχουμε:

$$v'_2 = \frac{2m_1 v_1}{m_1 + m_2}$$

Η δεύτερη σφαίρα (σώμα μικρής μάζας) συγκρούεται ελαστικά με τον τοίχο (σώμα πάρα πολύ μεγάλης μάζας) και επιστρέφει με ταχύτητα  $v'_2$  που ισχύει

$$\left. \begin{array}{l} v_2'' = -v_2' \\ v_1' = v_2'' \end{array} \right\} \Rightarrow v_1' = -v_2'$$

Και αν συνδυάσουμε όλα τα προηγούμενα θα έχουμε:

$$\frac{m_1 - m_2}{m_1 + m_2} v_1 = -\frac{2m_1 v_1}{m_1 + m_2} \Rightarrow (m_1 - m_2) v_1' = -2m_1 v_1' \Rightarrow m_1 - m_2 = -2m_1 \Rightarrow 3m_1 = m_2 \Rightarrow \frac{m_1}{m_2} = \frac{1}{3}$$

## ΘΕΜΑ Γ

Γ1. Το κύμα από την πηγή  $\Pi_2$  φτάνει πρώτο στο σημείο Σ την χρονική στιγμή  $t_2 = 0,2 \text{ sec}$  σύμφωνα με το διάγραμμα. Επομένως:

$$r_2 = v \cdot t_2 = 5 \cdot 0,2 \Rightarrow r_2 = 1\text{m}$$

Το κύμα από την πηγή  $\Pi_1$  φτάνει στο σημείο Σ τη χρονική στιγμή  $t_1 = 1,4 \text{ sec}$  (οπότε μετά έχουμε συμβολή στο σημείο Σ) Επομένως:

$$r_1 = v \cdot t_1 = 5 \cdot 1,4 \text{m} \Rightarrow r_1 = 7\text{m}$$

Γ2. Το κύμα έχει περίοδο  $T = \frac{1,4 - 0,2}{3} = 0,4 \text{ sec}$  και  $\omega = \frac{2\pi}{T} = 5\pi \frac{\text{rad}}{\text{sec}}$  ενώ η συχνότητα θα είναι

$f = \frac{1}{T} = \frac{1}{0,4} = 2,5 \text{ Hz}$ . Τέλος το μήκος κύματος εύκολα μπορεί να προσδιοριστεί από την σχέση

$$v = \lambda \cdot f \Rightarrow \lambda = \frac{v}{f} = \frac{5}{2,5} \Rightarrow \lambda = 2\text{m}$$

Αναγνωρίζουμε τις τρεις περιοχές στο διάγραμμα απομάκρυνσης χρόνου και θα γράψουμε τις αντίστοιχες εξισώσεις:

- Για  $t < 0,2 \text{ s}$ ,  $y = 0$  γιατί δεν έχει φτάσει κανένα κύμα ακόμη
- Για  $0,2 \leq t < 1,4 \text{ sec}$  έχει φτάσει στο σημείο Σ μόνο το κύμα από την πηγή  $\Pi_2$ . Επομένως η εξίσωση που περιγράφει την κίνηση γίνεται
$$y = A \eta \mu 2\pi \left( \frac{t}{T} - \frac{r_2}{\lambda} \right) = 5 \cdot 10^{-3} \eta \mu 2\pi \left( 2,5t - \frac{1}{2} \right) \Rightarrow y = 5 \cdot 10^{-3} \eta \mu (5\pi t - \pi)$$
- Για  $t \geq 1,4 \text{ sec}$  τα κύματα συμβάλλουν στο σημείο Σ ενισχυτικά. Επομένως

$$y = 2A \sin 2\pi \frac{r_1 - r_2}{2\lambda} \eta \mu 2\pi \left( \frac{t}{T} - \frac{r_1 + r_2}{2\lambda} \right) \Rightarrow$$

$$\Rightarrow y = 2 \cdot 5 \cdot 10^{-3} \sin 2\pi \frac{7-1}{2 \cdot 2} \eta \mu 2\pi \left( 2,5t - \frac{7+1}{2 \cdot 2} \right) \Rightarrow$$

$$\Rightarrow y = 10 \cdot 10^{-3} \sin 3\pi \cdot \eta \mu 2\pi (2,5t - 2) \text{ (SI)}$$

Γ3. Η τιμή  $y_1 = 5\sqrt{3} \cdot 10^{-3} \text{ m}$  που μας δίνει το πρόβλημα σημαίνει ότι έχουν συμβάλει και τα δύο κύματα και άρα το πλάτος με το οποίο θα εργαστούμε είναι το πλάτος της συμβολής ( $A=10^{-2}$ ), οπότε θα έχουμε από την ΑΔΕΤ:

$$E_\tau = K + V \Rightarrow$$

$$\frac{1}{2} D A^2 = \frac{1}{2} D y_1^2 + \frac{1}{2} m V^2 \Rightarrow \rho \omega^2 A^2 = \rho \omega^2 y_1^2 + \rho V^2 \Rightarrow$$

$$\Rightarrow V^2 = \omega^2 (A^2 - y_1^2)$$

$$\Rightarrow V = \omega \sqrt{A^2 - y_1^2} = 5\pi \sqrt{10^{-4} - 75 \cdot 10^{-6}} \text{ m/s} = 5\pi \sqrt{100 \cdot 10^{-6} - 75 \cdot 10^{-6}} \Rightarrow$$

$$\Rightarrow V = 5\pi \cdot \sqrt{25 \cdot 10^{-6}} \text{ m/s} \Rightarrow V = 5\pi \cdot 5 \cdot 10^{-3} \text{ m/s} \Rightarrow$$

$$\Rightarrow V = \frac{25\pi}{1000} \text{ m/s} \Rightarrow V = \frac{\pi}{40} \text{ m/s}$$

Γ4.

Η μέγιστη κινητική ενέργεια του σημείου αυτού θα ισούται με την μέγιστη δυναμική ενέργεια για το συγκεκριμένο σημείο που κάνει ταλάντωση. Έτσι ο λόγος θα είναι ίσος με:

$$\frac{K_1}{K_2} = \frac{E_1}{E_2} = \frac{\frac{1}{2} D_1 A_1^2}{\frac{1}{2} D_2 A_2^2} = \frac{\rho \omega_1^2 A_1^2}{\rho \omega_2^2 A_2^2} = \frac{4\pi^2 f_1^2 A_1^2}{4\pi^2 f_2^2 A_2^2} \quad (1)$$

Αφού όμως έχουμε αλλάξει το μήκος κύματος τότε το σημείο αυτό δεν είναι σημείο το οποίο ταλαντώνεται με μέγιστο αλλά έχει διαφορετικό πλάτος:

$$A_2 = 2A \sin \left| \frac{2\pi(r_1 - r_2)}{2\lambda_2} \right| \quad (2)$$

$$V = \lambda_1 \cdot f_1 = \lambda_2 \cdot f_2 \Rightarrow \lambda_2 = \frac{\lambda_1 f_1}{f_2} \Rightarrow \lambda_2 = \frac{9}{10} \lambda_1 \quad (3)$$

$$\Rightarrow \lambda_2 = 1,8 \text{ m} \quad (4)$$

$$A'_z = 2A \left| \sin 2\pi \frac{r_1 - r_2}{2\lambda'} \right| = 10^{-2} \left| \sin 2\pi \frac{6}{3,6} \right| =$$

$$= 10^{-2} \left| \sin \frac{10\pi}{3} \right| = \frac{1}{2} \cdot 10^{-2} \text{ m} = \frac{A_2}{2} \quad (4)$$

$$(1) \Rightarrow \frac{K_1}{K_2} = \left( \frac{f_1 A_1}{f_2 A_2} \right)^2 = \frac{81}{25} \Rightarrow 3,24$$

## ΘΕΜΑ Δ

Δ1.

$$\left. \begin{aligned} \sum F_x = 0 &\Rightarrow F_x = T \Rightarrow F \eta \mu \varphi = T \\ \sum F_y = 0 &\Rightarrow F_y = M_g \Rightarrow F \sigma \upsilon \nu \varphi = M_g \end{aligned} \right\}$$

$$\frac{F \eta \mu \varphi}{F \sigma \upsilon \nu \varphi} = \frac{T}{M_g} \Rightarrow T = M_g \epsilon \varphi \Rightarrow T = \frac{3}{4} M_g$$

Επομένως  $\left. \begin{aligned} F_x &= \frac{3}{4} M_g \\ F_y &= M_g \end{aligned} \right\} F = \sqrt{F_x^2 + F_y^2} = \sqrt{\frac{9}{16} M^2 g^2 + \frac{16}{16} M^2 g^2} = \sqrt{\frac{25}{16} M^2 g^2} \Rightarrow F = \frac{5}{4} M_g \Rightarrow F = 70 \text{ N}$

$$\epsilon \varphi \varphi' = \frac{F_x}{F_y} = \frac{\frac{3}{4} M_g}{M_g} = \frac{3}{4} = \epsilon \varphi \Rightarrow \varphi' = \varphi$$

Δ2.

$$\bullet \sum F = m a_{cm} \Rightarrow T_{\sigma \tau \alpha \tau} - m g \sigma \upsilon \nu \varphi = -m a_{cm} \Rightarrow T_{\sigma \tau \alpha \tau} - m g \sigma \upsilon \nu \varphi = +m a_{cm} \quad (1)$$

$$-T_{\sigma \tau \alpha \tau} \cdot r = I \alpha_{\gamma \omega \nu} \Rightarrow -T_{\sigma \tau \alpha \tau} = I \alpha_{\gamma \omega \nu}$$

$$\bullet -T \cdot r = \frac{2}{5} m r^2 \alpha_{\gamma \omega \nu} \Rightarrow -T r' = \frac{2}{5} m r'^2 \frac{a_{cm}}{r'} \Rightarrow$$

$$\Rightarrow -T = \frac{2}{5} m a_{cm} \quad (2)$$

$$(1) + (2) \Rightarrow -m g \sigma \upsilon \nu \varphi = \frac{7}{5} m a_{cm} \Rightarrow a_{cm} = -\frac{5}{7} g \sigma \upsilon \nu \varphi$$

$$\text{Όμως } a_{cm} = \alpha_{\gamma \omega \nu} r \Rightarrow \alpha_{\gamma \omega \nu} = \frac{a_{cm}}{r} = \frac{-\frac{5}{7} g \sigma \upsilon \nu \varphi}{\frac{1}{70}} \Rightarrow \alpha_{\gamma \omega \nu} = -400 \frac{r}{s^2}$$

Δ3.

Οι δυνάμεις που ασκούνται στη ράβδο είναι η τάση του νήματος, το βάρος της, η δύναμη από την επαφή της σφαίρας και η δύναμη από την άρθρωση. Αν πάρουμε την συνισταμένη ροπή ως προς το σημείο A, θα έχουμε:

$$\sum \tau_A = 0 \Rightarrow \tau_T - \tau_w - \tau_N = 0 \Rightarrow T \frac{\ell}{2} \sigma \upsilon \nu \varphi - M g \frac{\ell}{2} \eta \mu \varphi = N \left( \frac{\ell}{2} + x \right) \Rightarrow$$

$$T = \frac{M g \frac{\ell}{2} \eta \mu \varphi + m g \left( \frac{\ell}{2} + x \right) \eta \mu \varphi}{\frac{\ell}{2} \sigma \upsilon \nu \varphi} \Rightarrow T = \frac{56 \cdot 1 \cdot 0,6 + 4 \cdot 0,6(1+x)}{1 \cdot 0,8} \Rightarrow T = 45 + 3x$$

Δ4.

Ο ρυθμός μεταβολής της κινητικής ενέργειας δίνεται από την σχέση:

$$\frac{\Delta K}{\Delta t} = \sum \tau \cdot \omega = M g \frac{\ell}{2} \eta \mu \varphi \cdot \omega$$

Θα βρούμε την γωνιακή ταχύτητα με την βοήθεια του ΘΜΚΕ:

$$K_{\tau \epsilon \lambda} - K_{\alpha \rho \chi} = W_{\Sigma F} \Rightarrow \frac{1}{2} I \omega^2 = M g h = M g 2 \frac{\ell}{2} \sigma \upsilon \nu \varphi = M g \ell \sigma \upsilon \nu \varphi \Rightarrow$$

$$\Rightarrow \frac{1}{2} \frac{1}{3} M \ell^2 \omega^2 = M g \ell \sigma \upsilon \nu \varphi \Rightarrow \omega^2 = \frac{6 g \sigma \upsilon \nu \varphi}{\ell} = 24 \Rightarrow \omega = \sqrt{24} \text{ rad / sec}$$

$$\text{Άρα έχουμε τελικά } \frac{\Delta K}{\Delta t} = M g \frac{\ell}{2} \eta \mu \varphi \cdot \omega \Rightarrow \frac{\Delta K}{\Delta t} = 33,6 \sqrt{24} = 67,2 \sqrt{6} \text{ J / s}$$

Δ5.

Από τα δεδομένα προκύπτει ότι η ροπή αδράνειας της δεύτερης ράβδου είναι

$$I' = \frac{1}{3} 3M\ell^2 \Rightarrow I' = 3I$$

Από την Αρχή Διατήρησης Στροφορμής, κατά την διάρκεια της κρούσης θα έχουμε:

$$L_{\text{πριν}} = L_{\text{μετά}} \Rightarrow I\omega = I_{\text{ολ}}\omega' \Rightarrow I\omega = (I + I')\omega' = 4I\omega' \Rightarrow \omega' = \frac{\omega}{4}.$$

$$\frac{\Delta K}{K_{\text{αρχ}}} = \frac{\frac{1}{2}I\omega^2 - \frac{1}{2}4I\omega'^2}{\frac{1}{2}I\omega^2} = 1 - \frac{1}{4} = \frac{3}{4} = 75\%$$

