



**ΠΑΝΕΛΛΗΝΙΕΣ ΕΞΕΤΑΣΕΙΣ Δ' ΤΑΞΗΣ**  
**ΕΣΠΕΡΙΝΟΥ ΓΕΝΙΚΟΥ ΛΥΚΕΙΟΥ ΚΑΙ ΕΠΑΛ (ΟΜΑΔΑ Β')**  
**ΠΑΡΑΣΚΕΥΗ 29 ΜΑΙΟΥ 2015**  
**ΦΥΣΙΚΗ ΘΕΤΙΚΗΣ ΚΑΤΕΥΘΥΝΣΗΣ**  
**ΤΕΧΝΟΛΟΓΙΚΗΣ ΚΑΤΕΥΘΥΝΣΗΣ (ΚΑΙ ΤΩΝ ΔΥΟ ΚΥΚΛΩΝ)**

**ΕΝΔΕΙΚΤΙΚΕΣ ΑΠΑΝΤΗΣΕΙΣ ΘΕΜΑΤΩΝ**

**ΘΕΜΑ Α**

**A1.** α

**A2.** β

**A3.** α

**A4.** δ

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

**ΘΕΜΑ Β**

**B.1.α** Σωστό είναι το (iii).

**B.1.β.**

Ο ρυθμός μεταβολής της στροφορμής της

ράβδου δίνεται από τη σχέση:  $\frac{\Delta L_{\rho}}{\Delta t} = I_{\rho} \cdot \alpha_{\gamma\omega\nu}$

Υπολογίζουμε την  $\alpha_{\gamma\omega\nu}$  με την οποία το σύστημα ράβδου σφαιρίδιο ξεκινά από την οριζόντια θέση. Είναι:

$$\Sigma \tau_{(o)} = I_{\sigma\sigma\tau} \cdot \alpha_{\gamma\omega\nu} \Rightarrow Mg \frac{L}{2} + mgL = (I_{\rho} + I_m) \cdot \alpha_{\gamma\omega\nu} \Rightarrow$$

$$Mg \frac{L}{2} + \frac{M}{2} gL = \left( \frac{1}{3} ML^2 + \left( \frac{M}{2} \right) L^2 \right) \cdot \alpha_{\gamma\omega\nu} \Rightarrow$$

$$MgL = \left( \frac{1}{3} ML^2 + \frac{1}{2} ML^2 \right) \cdot \alpha_{\gamma\omega\nu} \Rightarrow MgL = \frac{5}{6} ML^2 \cdot \alpha_{\gamma\omega\nu} \Rightarrow \alpha_{\gamma\omega\nu} = \frac{6g}{5L} \text{ rad} / \text{s}^2$$

$$\frac{\Delta L_{\rho}}{\Delta t} = I_{\rho} \cdot \alpha_{\gamma\omega\nu} \Rightarrow \frac{\Delta L_{\rho}}{\Delta t} = \frac{1}{3} ML^2 \cdot \frac{6g}{5L} = \frac{2MLg}{5}$$

**B.2.α.** Σωστό είναι το (i).

**B.2.β.** Για την εξίσωση του τρέχοντος κύματος η φάση δίνεται από την εξίσωση:

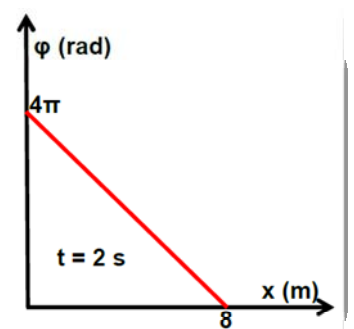
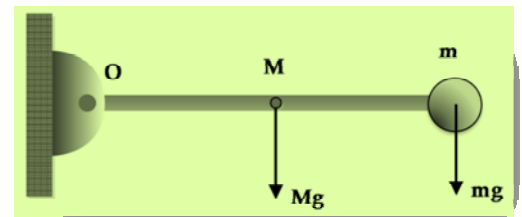
$$\varphi = 2\pi \left( \frac{t}{T} - \frac{x}{\lambda} \right)$$

$$\text{για } \chi=0 \Rightarrow \varphi=2\pi \frac{t}{T} \Rightarrow 4\pi = 2\pi \frac{t}{T} \Rightarrow T = \frac{4\pi}{2\pi \cdot 2} = 1\text{s}$$

$$\text{για } \chi=8 \Rightarrow \varphi=0 \Rightarrow 0 = 2\pi \frac{t}{T} - 2\pi \frac{x}{\lambda} \Rightarrow 2\pi \frac{t}{T} = 2\pi \frac{x}{\lambda} \Rightarrow 2\pi \frac{2}{1} = 2\pi \frac{8}{\lambda} \Rightarrow \lambda = 4\text{m}$$

συνεπώς η εξίσωση του τρέχοντος κύματος είναι:

$$y = A \eta \mu 2\pi \left( \frac{t}{T} - \frac{x}{\lambda} \right) = A \eta \mu 2\pi \left( t - \frac{x}{4} \right)$$





**B.3.α.** Σωστό είναι το (i).

**B.3.β.** Όσο τα σώματα είναι σε επαφή και εκτελούν απλή αρμονική ταλάντωση θα κινούνται με την ίδια επιτάχυνση  $a = -\omega^2 x$ , όπου  $D=K=(m_1+m_2)\omega^2 \Rightarrow \omega^2=K/(m_1+m_2)$

Η σταθερά επαναφοράς του σώματος  $m_2$  είναι:

$$D_2 = m_2 \cdot \omega^2 \Rightarrow D_2 = m_2 \cdot K / (m_1 + m_2)$$

Σχεδιάζουμε το σύστημα σε μια τυχαία θέση, ορίζουμε θετική φορά προς τα πάνω και εφαρμόζουμε το 2<sup>ο</sup> νόμο του Νεύτωνα για το πάνω σώμα:

$$\Sigma F_x = -D_2 x \Rightarrow N - B_2 \eta \mu \theta = -D_2 x \Rightarrow$$

$$N = B_2 \eta \mu \theta - D_2 x \Rightarrow N = B_2 \eta \mu \theta - m_2 \cdot K / (m_1 + m_2) x \quad (1)$$

όπου  $N \geq 0$  όσο το σώμα  $m_2$  είναι συνεχώς σε επαφή με το  $m_1$

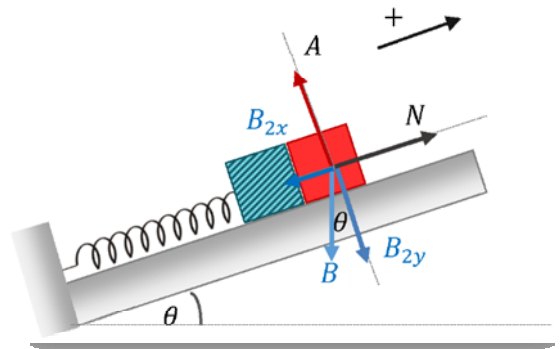
**αν  $x \leq 0$  τότε  $N \geq 0$  αν  $x \geq 0$  τότε υπάρχει περίπτωση η  $N$  να μηδενιστεί**

οπότε η σχέση (1) γίνεται

$$\left. \begin{array}{l} N = B_2 \eta \mu \theta - m_2 \cdot K / (m_1 + m_2) x \\ N \geq 0 \end{array} \right\} \Rightarrow B_2 \eta \mu \theta - m_2 \cdot \frac{K}{(m_1 + m_2)} \cdot x \geq 0$$

για να μη χαθεί η επαφή θα πρέπει:

$$\Rightarrow B_2 \eta \mu \theta > m_2 \cdot \frac{K}{(m_1 + m_2)} \cdot x \Rightarrow \cancel{m_2} g \eta \mu \theta > \cancel{m_2} \cdot \frac{K}{(m_1 + m_2)} \cdot x \Rightarrow (m_1 + m_2) g \eta \mu \theta > K \cdot x$$



### ΘΕΜΑ Γ

Εφαρμόζοντας ΑΔΕΤ έχουμε:

$$U_E + U_B = E \Rightarrow U_E = E - U_B \Rightarrow U_E = E - \frac{1}{2} Li^2$$

$$\text{Όμως δίνεται ότι } U_E = 8 \cdot 10^{-2} - 8 \cdot 10^{-2} i^2$$

οπότε από τις παραπάνω σχέσεις προκύπτει:

$$E = 8 \cdot 10^{-2} \text{ J}$$

$$E = \frac{1}{2} CV^2 = 8 \cdot 10^{-2} \text{ J} \Rightarrow C = 10^{-4} \text{ F}, Q = C \cdot V = 10^{-4} \cdot 40 = 4 \cdot 10^{-3} \text{ C}$$

$$\frac{1}{2} L = 8 \cdot 10^{-2} \Leftrightarrow L = 16 \cdot 10^{-2} \text{ H}. \quad E = \frac{1}{2} LI^2 \Rightarrow I = 1 \text{ A}$$

**Γ1.** Για την περίοδο των ηλεκτρικών ταλαντώσεων έχουμε:

$$T = 2\pi\sqrt{LC} = 2\pi\sqrt{16 \cdot 10^{-2} \cdot 10^{-4}} = 2\pi\sqrt{16 \cdot 10^{-6}} = 8\pi \cdot 10^{-3} \text{ s}$$

**Γ2.** Υπολογίζουμε την ένταση του ρεύματος για τη χρονική στιγμή  $T/12$

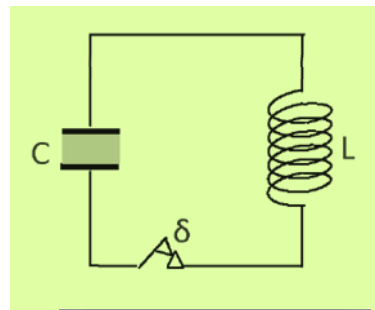
$$i = -I \eta \mu \omega t = -1 \eta \mu \left( \frac{2\pi}{T} \cdot \frac{T}{12} \right) = -1 \eta \mu \frac{\pi}{6} = -\frac{1}{2}$$

την ίδια χρονική στιγμή η ενέργεια του μαγνητικού πεδίου είναι:

$$U_B = \frac{1}{2} Li^2 = \frac{1}{2} \cdot 16 \cdot 10^{-2} \cdot \left( \frac{1}{2} \right)^2 = 2 \cdot 10^{-2} \text{ J}$$

άρα η ενέργεια του ηλεκτρικού πεδίου θα είναι:

$$U_E = E - U_B = 8 \cdot 10^{-2} - 2 \cdot 10^{-2} = 6 \cdot 10^{-2} \text{ J}$$





**Γ3.** Εφαρμόζουμε ΑΔΕΤ για να βρούμε το φορτίο του πυκνωτή:

$$E = U_E + U_B \Rightarrow E = U_E + \frac{U_E}{3} = \frac{4}{3}U_E \Rightarrow U_E = \frac{3}{4}E \Rightarrow \frac{1}{2} \frac{q^2}{C} = \frac{3}{4} \cdot \frac{1}{2} \frac{Q^2}{C}$$

$$\Rightarrow q = \pm \frac{\sqrt{3}}{2} \cdot 4 \cdot 10^{-3} \Rightarrow q = \pm 2\sqrt{3} \cdot 10^{-3} C$$

Άρα το μέτρο του ρυθμού μεταβολής της έντασης του ρεύματος είναι:

$$V_L = V_C = \left| -L \frac{di}{dt} \right| \Rightarrow \left| \frac{di}{dt} \right| = \frac{V_C}{L} \Rightarrow \left| \frac{di}{dt} \right| = \left| \frac{q}{LC} \right| = |\omega^2 q| \Rightarrow \left| \frac{di}{dt} \right| = \left| \frac{4\pi^2}{T^2} \cdot q \right| = 125\sqrt{3} A/s$$

**Γ4.** Με εφαρμογή ΑΔΕΤ βρίσκουμε τη σχέση που ζητείται:

$$E = U_E + U_B \Rightarrow E = \frac{q^2}{2C} + \frac{1}{2} Li^2 \Rightarrow$$

$$\Rightarrow q^2 = 16 \cdot 10^{-6} - 16 \cdot 10^{-6} i^2$$

$$\text{για } i=0 \Rightarrow q=16 \cdot 10^{-6} C$$

$$\text{για } i=1A \Rightarrow q=0 C$$



Παρατηρούμε ότι είναι γραμμικής μορφής  $y = \alpha - \beta x$ ,  $\beta > 0$

### ΘΕΜΑ Δ

**Δ1.** Στο σχήμα φαίνονται οι δυνάμεις που ενεργούν στη σφαίρα. Το βάρος  $w$ , που αναλύεται στις  $w_x = W \sin \varphi$  και  $w_\psi = W \eta \mu \varphi$ , την **κάθετη αντίδραση N** και τη **στατική τριβή T**.

Η σφαίρα εκτελεί σύνθετη κίνηση επομένως με εφαρμογή του θεμελιώδους νόμου για την μεταφορική κίνηση και την κύλιση του σφαιριδίου όταν αυτό διέρχεται από μια τυχαία θέση:

$$Wx - T = ma_{cm} \Rightarrow W \sin \varphi - T = ma_{cm} \quad (1)$$

$$\left. \begin{aligned} T \cdot r = I_{cm} \cdot \alpha_{\gamma\omega\nu} = \frac{2}{5} mr^2 \cdot \alpha_{\gamma\omega\nu} \\ a_{cm} = a_{\gamma\omega\nu} \cdot r \end{aligned} \right\} \Rightarrow T \cdot r = \frac{2}{5} mr^2 \frac{a_{cm}}{r} \Rightarrow T = \frac{2}{5} ma_{cm}$$

(2)

$$W \sin \varphi - T = ma_{cm} \Rightarrow W \sin \varphi - \frac{2}{5} ma_{cm} = ma_{cm} \Rightarrow$$

$$\Rightarrow mg \sin \varphi = ma_{cm} + \frac{2}{5} ma_{cm} \Rightarrow \cancel{m} g \sin \varphi = \frac{7}{5} \cancel{m} a_{cm} \Rightarrow$$

$$\Rightarrow a_{cm} = \frac{5}{7} g \sin \varphi$$

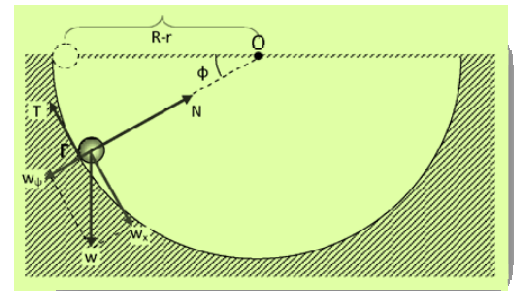
$$T = \frac{2}{5} ma_{cm} = \frac{2}{5} m \frac{5}{7} g \sin \varphi = \frac{2}{7} mg \sin \varphi$$

επειδή  $mg = 1,4 \text{ kg} \cdot 10 \text{ m/s}^2 = 14 \text{ N}$  καταλήγουμε στη σχέση:  $T = 4 \sin \varphi$  (S.1)

**Δ.2.** Ισχύει:  $N - W \eta \mu \varphi = m \frac{v_{cm(\Gamma)}^2}{R-r}$  (3)

(γιατί το κέντρο της σφαίρας κάνει κυκλική κίνηση ακτίνας  $R-r$ )

Την ταχύτητα  $v_{cm(\Gamma)}$  στο σημείο Γ θα την υπολογίσουμε με εφαρμογή του Θ.Μ.Κ.Ε από τη θέση Α ως τη θέση Γ:



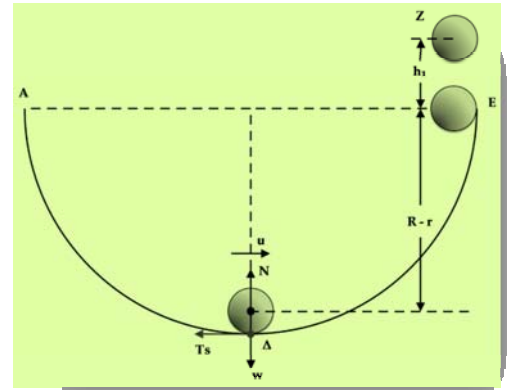


$$\begin{aligned} \frac{1}{2}I\omega^2 + \frac{1}{2}mv_{cm(\Gamma)}^2 &= W_B \Rightarrow \frac{1}{2} \cdot 2 \cdot mr^2\omega^2 + \frac{1}{2}mv_{cm(\Gamma)}^2 = mg(R-r)\eta\mu 30 \Rightarrow \\ \Rightarrow \frac{1}{2} \cdot 2 \cdot mr^2\omega^2 + \frac{1}{2}mv_{cm(\Gamma)}^2 &= mg(R-r)\frac{1}{2} \Rightarrow \frac{2}{5}v_{cm(\Gamma)}^2 + v_{cm(\Gamma)}^2 = g(R-r) \\ \Rightarrow \frac{7}{5}v_{cm(\Gamma)}^2 &= g(R-r) \Rightarrow v_{cm(\Gamma)}^2 = \frac{5}{7}g(R-r) \Rightarrow \frac{v_{cm(\Gamma)}^2}{(R-r)} = \frac{5}{7}g \end{aligned}$$

Η σχέση (3) επομένως γίνεται:

$$N - W_{\eta\mu\phi} = m \frac{v_{cm(\Gamma)}^2}{R-r} \Rightarrow N = W_{\eta\mu 30} + m \frac{v_{cm(\Gamma)}^2}{R-r} = 1,4 \cdot 10 \cdot \frac{1}{2} + 1,4 \cdot \frac{5}{7} \cdot 10 = 7 + 10 = 17N$$

**Δ3.** Εφαρμόζουμε αρχή διατήρησης της μηχανικής ενέργειας από τη θέση Δ στη θέση Ε για τη σύνθετη κίνηση της συμπαγής μικρής σφαίρας.



$$\begin{aligned} E_{\mu\eta\chi(\Delta)} &= E_{\mu\eta\chi(E)} \Rightarrow \frac{1}{2}mv_{cm(\Delta)}^2 + \frac{1}{2}I\omega_{\Delta}^2 = \frac{1}{2}mv_{cm(E)}^2 + \frac{1}{2}I\omega_E^2 + mg(R-r) \Rightarrow \\ \Rightarrow \frac{1}{2}mv_{cm(\Delta)}^2 + \frac{1}{2} \cdot 2 \cdot mr^2\omega_{\Delta}^2 &= \frac{1}{2}mv_{cm(E)}^2 + \frac{1}{2} \cdot 2 \cdot mr^2\omega_E^2 + mg(R-r) \Rightarrow \\ \Rightarrow \frac{1}{2}v_{cm(\Delta)}^2 + \frac{1}{5}v_{cm(\Delta)}^2 &= \frac{1}{2}v_{cm(E)}^2 + \frac{1}{5}v_{cm(E)}^2 + g(R-r) \Rightarrow \frac{7}{10}v_{cm(\Delta)}^2 = \frac{7}{10}v_{cm(E)}^2 + g(R-r) \Rightarrow \\ \Rightarrow v_{cm(E)}^2 &= v_{cm(\Delta)}^2 - \frac{10}{7}g(R-r) \Rightarrow v_{cm(E)} = \sqrt{v_{cm(\Delta)}^2 - \frac{10}{7}g(R-r)} \Rightarrow \end{aligned}$$

$$v_{cm(E)} = \sqrt{v_{cm(\Delta)}^2 - \frac{10}{7}g(R-r)} = \sqrt{v_{cm(\Delta)}^2 - \frac{10}{7}g \cdot \frac{7R}{8}} = \sqrt{v_{cm(\Delta)}^2 - \frac{10}{8}gR} = \sqrt{16} = 4m/s$$

Στη σφαίρα από τη στιγμή που εγκαταλείπει το ημικύκλιο ενεργεί μόνο το βάρος της δύναμη της οποίας η ροπή ως προς άξονα που περνάει από το κέντρο μάζας της είναι μηδενική συνεπώς η

κινητική ενέργεια λόγω της περιστροφής παραμένει σταθερή, άρα ισχύει η σχέση:  $\frac{1}{2}I\omega_E^2 = \frac{1}{2}I\omega_Z^2$

Εφαρμόζουμε την αρχή διατήρησης της μηχανικής ενέργειας από τη θέση Ε στη θέση Ζ για τη σύνθετη κίνηση της σφαίρας από τη στιγμή που εγκαταλείπει το ημικύκλιο.

$$E_{\mu\eta\chi(E)} = E_{\mu\eta\chi(Z)} \Rightarrow \frac{1}{2}mv_{cm(E)}^2 + \frac{1}{2}I\omega_E^2 = \frac{1}{2}mv_{cm(Z)}^2 + \frac{1}{2}I\omega_Z^2 + mgh \Rightarrow$$

$$\frac{1}{2}mv_{cm(E)}^2 + 0 = 0 + mgh \Rightarrow gh = \frac{1}{2}v_{cm(E)}^2 \Rightarrow h = \frac{1}{2} \frac{v_{cm(E)}^2}{g} = \frac{1}{2} \frac{4^2}{10} = 0,8m$$

**Δ4.** Όταν χάσει την επαφή του, δηλαδή στο σημείο Ε, ο ρυθμός μεταβολής κινητικής ενέργειας

$$\text{είναι: } \frac{dK}{dt} = \left( \frac{dK}{dt} \right)_{\mu\epsilon\tau} + \left( \frac{dK}{dt} \right)_{\sigma\tau\omega\phi} = \Sigma F \cdot v_{cm(E)} + \Sigma \tau \cdot \omega_{(E)} \quad (1)$$

Η μόνη δύναμη που ασκείται είναι το βάρος του σώματος οπότε  $\Sigma F = -mg$  και  $\Sigma \tau = 0$  καθώς η ροπή του βάρους είναι μηδενική συνεπώς η παραπάνω σχέση (1) γίνεται:

$$\frac{dK}{dt} = \left( \frac{dK}{dt} \right)_{\mu\epsilon\tau} + \left( \frac{dK}{dt} \right)_{\sigma\tau\omega\phi} = -mgv_{cm(E)} + 0 = -1,4 \cdot 10 \cdot 4 = -56J/s$$

Για το ρυθμό μεταβολής της στροφορμής έχουμε:  $\frac{dL}{dt} = \Sigma \tau = 0$

