

ΠΑΝΕΛΛΑΔΙΚΕΣ ΕΞΕΤΑΣΕΙΣ 2022
ΗΜΕΡΗΣΙΩΝ ΚΑΙ ΕΣΠΕΡΙΝΩΝ ΓΕΝΙΚΩΝ ΛΥΚΕΙΩΝ
ΑΠΑΝΤΗΣΕΙΣ ΣΤΗ ΦΥΣΙΚΗ ΠΡΟΣΑΝΑΤΟΛΙΣΜΟΥ

ΘΕΜΑ Α

A1. γ

A2. δ

A3. γ

A4. β

A5. α. Λάθος

β. Σωστό

γ. Λάθος

δ. Σωστό

ε. Σωστό

ΘΕΜΑ Β

B1. Σωστή απάντηση: ι

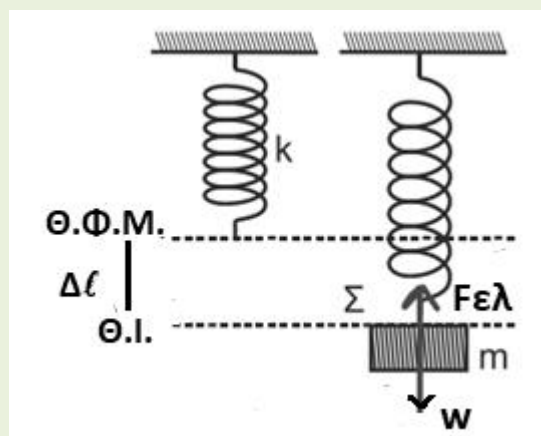
Στη θέση ισορροπίας του σώματος ισχύει:

$$\Sigma F = 0 \Rightarrow$$

$$F_{\epsilon\lambda} = w \Rightarrow$$

$$k \cdot \Delta\ell = mg \Rightarrow$$

$$\Delta\ell = \frac{mg}{k}$$



Πείραμα 1

Στη Θ.Φ.Μ. το σώμα αφήνεται ($u=0$), οπότε η Θ.Φ.Μ. είναι ακραία θέση.

$$\text{Επομένως } A_1 = \Delta \ell \Rightarrow A_1 = \frac{mg}{k}$$

Πείραμα 2

Με την παρουσία της \vec{F} , η θέση ισορροπίας συμπίπτει με τη Θ.Φ.Μ. καθώς η \vec{F} εξισορροπεί το \vec{w} .

$$\text{Επομένως } A_2 = \Delta \ell \Rightarrow A_2 = \frac{mg}{k}$$

B2. Σωστή απάντηση: ii

Όταν είναι ανοικτή μόνο η οπή 1, για την παροχή της ισχύει:

$$\Pi_1 = A \cdot u_1 \Rightarrow \frac{\Delta V}{\Delta t_1} = A \sqrt{2g \frac{H}{6}} \Rightarrow \frac{\Delta V}{\Delta t_1} = A \sqrt{\frac{gH}{3}} \quad (1)$$

Όταν είναι ανοικτές και οι 2 οπές, για την ολική παροχή ισχύει:

$$\begin{aligned} \Pi_{\text{ολ}} &= A \cdot u_1 + A \cdot u_2 \Rightarrow \\ \frac{\Delta V}{\Delta t_2} &= A \sqrt{2g \frac{H}{6}} + A \sqrt{2g \frac{2H}{3}} \Rightarrow \\ \frac{\Delta V}{\Delta t_2} &= A \sqrt{\frac{gH}{3}} + A \cdot 2 \sqrt{\frac{gH}{3}} \Rightarrow \\ \frac{\Delta V}{\Delta t_2} &= 3A \sqrt{\frac{gH}{6}} \quad (2) \end{aligned}$$

Διαιρώ τις σχέσεις (1), (2) οπότε $\frac{\Delta t_2}{\Delta t_1} = \frac{1}{3}$

B3.

Σωστή απάντηση: iii

Αιτιολόγηση

- Από το διάγραμμα προκύπτει ότι:

$$p_1' = \frac{p_1}{5} \Rightarrow m_1 u_1' = m_1 \frac{u_1}{5} \Rightarrow u_1' = \frac{u_1}{5} \quad (1)$$

- Ισχύει:

$$K_1' = \frac{1}{2} m_1 u_1'^2 \Rightarrow$$

$$K_1' = \frac{1}{2} m_1 \left(\frac{u_1}{5} \right)^2 \Rightarrow$$

$$K_1' = \frac{K_1}{25} \quad (2)$$

- Η κινητική ενέργεια που έχασε η σφαίρα μάζας m_1 και μεταβιβάστηκε εξ ολοκλήρου στη σφαίρα μάζας m_2 είναι:

$$K_{\text{μεταβ}} = K_1 - K_1' \stackrel{(1),(2)}{\Rightarrow} K_{\text{μεταβ}} = \frac{24K_1}{25}$$

- Το ζητούμενο ποσοστό είναι:

$$\pi(\%) = \frac{K_{\text{μεταβ}}}{K_1} \cdot 100\% = \frac{24}{25} \cdot 100\% \Rightarrow \pi(\%) = 96\%$$

ΘΕΜΑ Γ

Γ1.

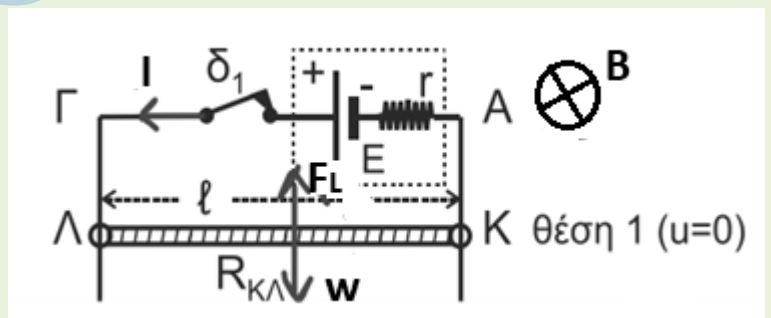
Ισχύει ότι:

$$I = \frac{E}{R_{\text{κλ}} + r} = 3\text{A}$$

Ο αγωγός ισορροπεί, άρα:

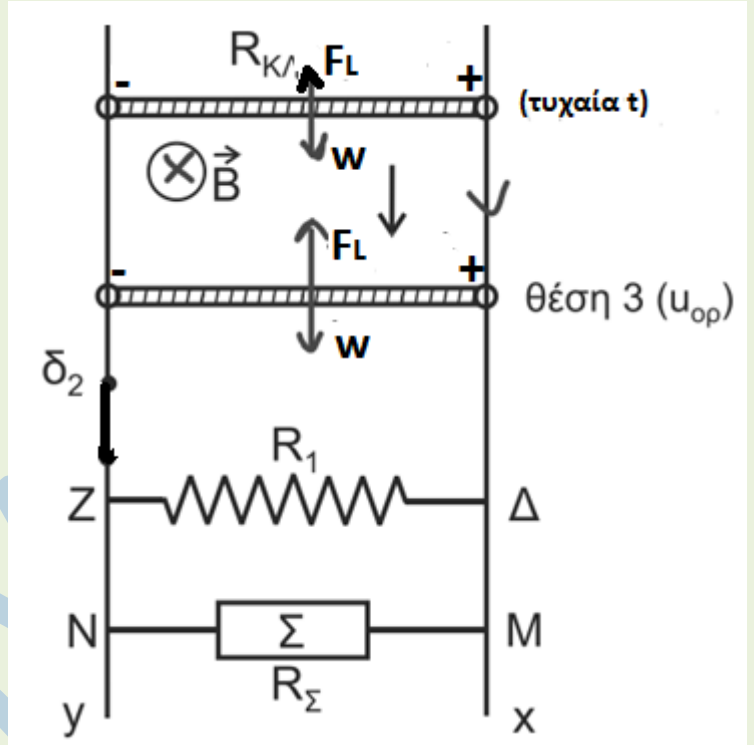
$$\Sigma F = 0 \Rightarrow F_L = W \Rightarrow B \cdot I \cdot \ell = mg \Rightarrow B = 1\text{ T}$$

με φορά από τον αναγνώστη προς τη σελίδα.



Γ2.

Ο αγωγός με την επίδραση του βάρους του επιταχύνεται προς τα κάτω. Η αύξηση της ταχύτητας οδηγεί στην εμφάνιση επαγωγικής ΗΕΔ $E_{\epsilon\pi} = Bv\ell$ που αυξάνεται. Επομένως αυξάνεται η ένταση του ρεύματος όπως και η τιμή της δύναμης Laplace, που ασκείται στον αγωγό και είναι αντίρροπη του βάρους του. Επομένως ο αγωγός εκτελεί επιταχυνόμενη κίνηση μειούμενης επιτάχυνσης, ώσπου να αποκτήσει την οριακή του ταχύτητα.



- Από τα στοιχεία κανονικής λειτουργίας της θερμικής συσκευής:

$$P_k = \frac{V_k^2}{R_\Sigma} \Rightarrow R_\Sigma = 6\Omega$$

- Η συσκευή και ο αντιστάτης R_1 συνδέονται παράλληλα.

$$R_{1\Sigma} = \frac{R_1 \cdot R_\Sigma}{R_1 + R_\Sigma} = 2\Omega$$

$$\text{και } R_{ολ} = R_{κλ} + R_{1\Sigma} = 4\Omega$$

Η οριακή ταχύτητα επιτυγχάνεται όταν:

$$\Sigma F = 0 \Rightarrow B \cdot I \cdot \ell = mg \Rightarrow B \frac{E}{R_{ολ}} \ell = mg \Rightarrow$$

$$\Rightarrow B \frac{B u_{op} \ell}{R_{ολ}} \ell = mg \Rightarrow u_{op} = 12 \frac{m}{s}$$

Γ3.

Όταν $u = \frac{u_{op}}{2}$ ισχύει:

$$I = \frac{E_{\epsilon\pi}}{R_{ολ}} = \frac{B \frac{u_{op}}{2} \ell}{R_{ολ}} = \frac{3}{2} A$$

$$\frac{dp}{dt} = \Sigma F = w - F_L = mg - BIl = \frac{3}{2} \text{kg} \frac{m}{s^2}$$

Γ4.

Όταν ο αγωγός έχει αποκτήσει την οριακή ταχύτητά του:

$$I' = \frac{E_{\text{επ}}}{R_{\text{ολ}}} = \frac{Bv_{\text{ορ}}\ell}{R_{\text{ολ}}} = 3\text{A}$$

Η τάση στα άκρα ΚΛ είναι:

$$V_{\text{ΚΛ}} = E_{\text{επ}} - I' \cdot R_{\text{ΚΛ}} = 6\text{V}$$

$$V_{\text{ΚΛ}} = V_{\text{ΜΝ}} \Rightarrow V_{\text{ΜΝ}} = 6\text{V}$$

Άρα η τάση στα άκρα της συσκευής ταυτίζεται με την τάση κανονικής λειτουργίας της.

Συνεπώς η συσκευή λειτουργεί κανονικά.

ΘΕΜΑ Δ

Δ1.

Το σύστημα «ράβδος – σφαιρίδιο» ισορροπεί.

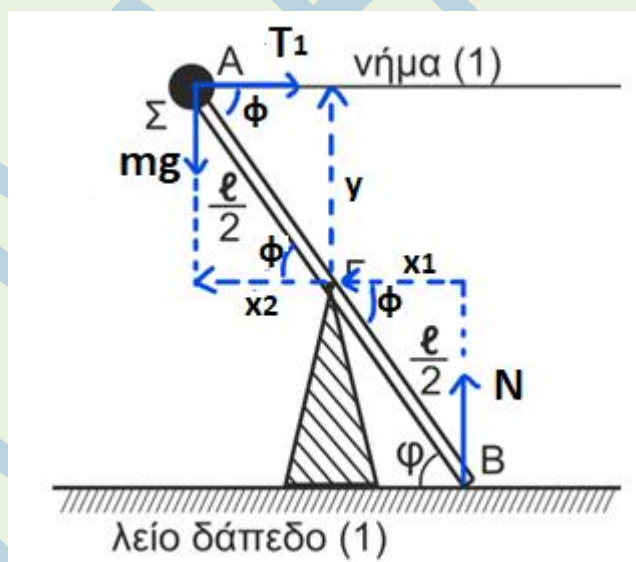
$$\Sigma \tau_{(\Gamma)} = 0 \Rightarrow$$

$$N \cdot x_1 + mgx_2 - T_1 y = 0 \Rightarrow$$

$$N \cdot \frac{\ell}{2} \sin\phi + mg \frac{\ell}{2} \cos\phi - T_1 \frac{\ell}{2} \eta\mu\phi = 0 \Rightarrow$$

$$N \cdot \sin\phi = T_1 \cdot \eta\mu\phi - mg \cos\phi \Rightarrow$$

$$\boxed{N = 4\text{N}}$$



Δ2.

Η ροπή αδράνειας του συστήματος ως προς τον άξονα περιστροφής δια του Γ είναι:

$$I = I_{\text{cm}(\rho)} + I_{\text{σφαιρ}} \Rightarrow$$

$$I = \frac{1}{12} M_p \ell^2 + m \left(\frac{\ell}{2} \right)^2 \Rightarrow$$

$$I = 2 \text{ kgm}^2$$

Αμέσως μετά το κόψιμο του νήματος υπολογίζουμε τη γωνιακή επιτάχυνση του συστήματος «ράβδος – σφαιρίδιο» εφαρμόζοντας τον Θεμελιώδη Νόμο της

Στροφικής κίνησης:

$$\Sigma \tau = I \cdot \alpha_{\gamma\omega\nu} \Rightarrow$$

$$mgx_2 = I \cdot \alpha_{\gamma\omega\nu} \Rightarrow$$

$$mg \frac{\ell}{2} \sin\phi = I \cdot \alpha_{\gamma\omega\nu} \Rightarrow$$

$$\alpha_{\gamma\omega\nu} = 3 \frac{\text{rad}}{\text{s}^2}$$

Για τη ράβδο ισχύουν:

$$\Sigma \tau_{(\rho)} = I_{\text{cm}(\rho)} \cdot \alpha_{\gamma\omega\nu} \quad (1) \quad \text{και} \quad \Sigma \tau_{(\rho)} = \frac{dL_{\rho}}{dt} \quad (2)$$

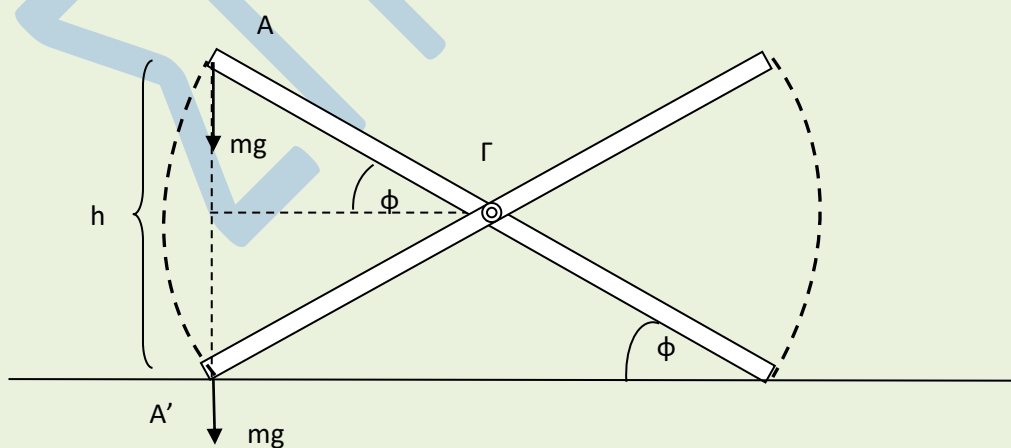
Από (1) , (2) προκύπτει:

$$\frac{dL_{\rho}}{dt} = I_{\text{cm}(\rho)} \cdot \alpha_{\gamma\omega\nu} \Rightarrow$$

$$\frac{dL_{\rho}}{dt} = \frac{1}{12} M_{\rho} \ell^2 \cdot \alpha_{\gamma\omega\nu} \Rightarrow$$

$$\frac{dL_{\rho}}{dt} = 3 \text{ kg} \frac{\text{m}^2}{\text{s}^2}$$

Δ3.



Θ.Μ.Κ.Ε. αρχική \rightarrow τελική θέση

$$\Delta K = \Sigma W \Rightarrow$$

$$K_{\text{τελ}} - K_{\text{αρχ}} = W_{\text{βάρους σφαιριδίου}} \Rightarrow$$

$$\frac{1}{2} I \omega^2 - 0 = mgh \Rightarrow$$

$$\frac{1}{2} I \omega^2 = mg \cdot 2 \frac{\ell}{2} \eta \mu \varphi \Rightarrow$$

$$\omega^2 = \frac{2mg\ell\eta\mu\varphi}{I} \Rightarrow$$

$$\omega = 4 \frac{\text{rad}}{\text{s}}$$

Μετά την κρούση το σύστημα έχει $\omega' = \frac{\omega}{2} = 2 \frac{\text{rad}}{\text{s}}$

Η $\vec{\omega}'$ έχει αντίθετη κατεύθυνση από την $\vec{\omega}$.

Ισχύει:

$$\vec{\Delta L} = \vec{L}_{\text{τελ}} - \vec{L}_{\text{αρχ}} \Rightarrow$$

(με θετική τη φορά της $\vec{\omega}'$)

$$\Delta L = I\omega' - (-I\omega) \Rightarrow$$

$$\Delta L = I\omega' + I\omega \Rightarrow$$

$$\Delta L = 12 \text{ kg} \frac{\text{m}^2}{\text{s}}$$

Η $\vec{\Delta L}$ έχει την κατεύθυνση της $\vec{\omega}'$ οπότε είναι κάθετη στη σελίδα με φορά προς τα

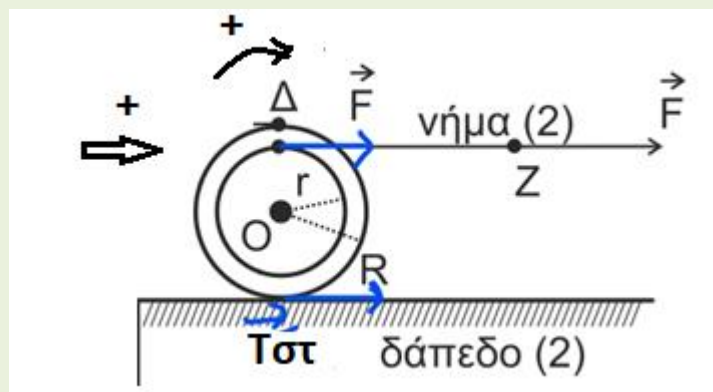
μέσα: $\odot \vec{\Delta L}$

Δ4.

Εφαρμόζουμε τους θεμελιώδεις νόμους για τη μεταφορική και τη στροφική κίνηση της τροχαλίας.

Έστω ότι η $\vec{T}_{\text{στ}}$ είναι ομόρροπη της

\vec{F} .



ΘΝΜΚ:

$$\Sigma F_x = M_T \cdot a_{cm} \Rightarrow$$

$$F + T_{\sigma T} = M_T \cdot a_{cm} \quad (1)$$

ΘΝΣΚ:

$$\Sigma \tau = I_{cm(T)} \cdot a_{\gamma\omega\nu} \Rightarrow$$

$$F \cdot r - T_{\sigma T} \cdot R = \frac{1}{2} M_T \cdot R^2 \cdot a_{\gamma\omega\nu} \Rightarrow$$

$$F \frac{3R}{4} - T_{\sigma T} \cdot R = \frac{1}{2} M_T \cdot R^2 \cdot a_{\gamma\omega\nu} \Rightarrow$$

$$\frac{3}{4} F - T_{\sigma T} = \frac{1}{2} M_T \cdot R \cdot a_{\gamma\omega\nu} \Rightarrow$$

$$(\text{αλλά } a_{cm} = a_{\gamma\omega\nu} R)$$

$$\frac{3}{4} F - T_{\sigma T} = \frac{1}{2} M_T \cdot a_{cm} \quad (2)$$

Προσθέτω (1),(2) οπότε:

$$\frac{7}{4} F = \frac{3}{2} M_T \cdot a_{cm} \Rightarrow$$

$$a_{cm} = 2 \frac{m}{s^2}$$

Δ5.

Τη χρονική στιγμή $t_1 = 2s$ η τροχαλία έχει:

$$v_{cm} = a_{cm} t_1 = 4 \frac{m}{s}$$

Εφαρμόζοντας ΘΜΚΕ από την $t_0 = 0s$ έως την $t_1 = 2s$ έχουμε:

$$\Delta K = \Sigma W \Rightarrow$$

$$K_{\tau\epsilon\lambda} - K_{\alpha\rho\chi} = W_F \Rightarrow$$

$$\frac{1}{2} M_T \cdot v_{cm}^2 + \frac{1}{2} I_{cm(T)} \omega^2 = W_F \Rightarrow$$

$$(\text{αλλά } v_{cm} = \omega R)$$

$$\frac{1}{2} M_T v_{cm}^2 + \frac{1}{4} M_T v_{cm}^2 = W_F \Rightarrow$$

$$W_F = \frac{3}{4} M_T v_{cm}^2 \Rightarrow$$

$$W_F = 84J$$

Κλάδος Φυσικών
Φροντιστηριακού Οργανισμού

ΣΠΟΥΔΗ

Εμμανουήλ Παπούλιας

Θοδωρής Γκούβερης

Στέλιος Καλπιτζής

Αλέξανδρος Μαυρεπής

Βασίλης Κοντάκης

ΣΠΟΥΔΗ