

ΕΠΑΝΑΛΗΠΤΙΚΕΣ ΑΠΟΛΥΤΗΡΙΕΣ ΕΞΕΤΑΣΕΙΣ Γ' ΤΑΞΗΣ
ΗΜΕΡΗΣΙΟΥ ΕΝΙΑΙΟΥ ΛΥΚΕΙΟΥ
ΔΕΥΤΕΡΑ 11 ΙΟΥΛΙΟΥ 2005
ΕΞΕΤΑΖΟΜΕΝΟ ΜΑΘΗΜΑ: ΦΥΣΙΚΗ
ΑΠΑΝΤΗΣΕΙΣ

ΘΕΜΑ 1^ο

1. α, 2. β, 3. γ, 4. δ.
 5. α.Σ β.Σ γ.Σ δ.Σ ε.Λ

ΘΕΜΑ 2^ο

1. Σωστή απάντηση είναι η (β)

Αιτιολόγηση

Η ροπή αδράνειας ως προς άξονα που περνάει από μία από τις σφαίρες (π.χ. από την πρώτη) δίνεται από τη σχέση : $I_{οκ} = I_1 + I_2 + I_3 = I_2 + I_3$ (επειδή $I_1 = 0$)

$$= mL^2 + mL^2 = 2mL^2$$

2. Σωστή απάντηση είναι η (β)

Αιτιολόγηση

Ισχύει η σχέση $\omega = \alpha t$

$$K = \frac{1}{2} I \omega^2 = \frac{1}{2} I (\alpha_\gamma t)^2 = \frac{1}{2} I \alpha_\gamma^2 t^2$$

$$K_1 = \frac{1}{2} I \alpha_\gamma^2 t_1^2$$

$$K_2 = \frac{1}{2} I \alpha_\gamma^2 (2t_1)^2 = \frac{1}{2} I \alpha_\gamma^2 4t_1^2 = 4 \frac{1}{2} I \alpha_\gamma^2 t_1^2 = 4K_1$$

3. Σωστή απάντηση είναι η (γ)

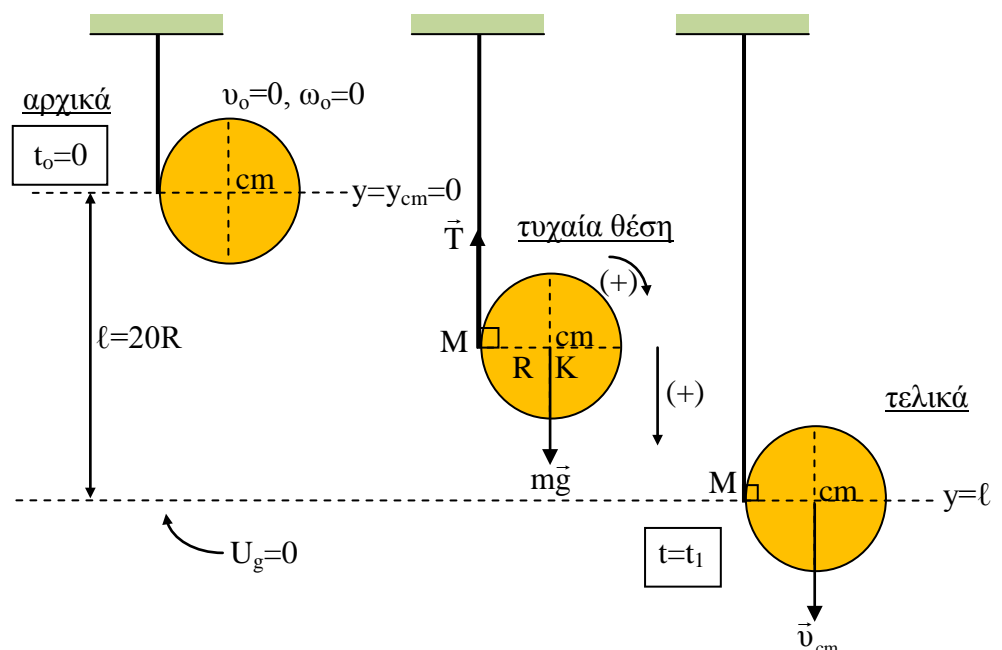
Αιτιολόγηση

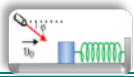
Από την πρώτη γραφική παράσταση (σχήμα 1) έχουμε $\lambda = 1\text{m}$

Από τη δεύτερη γραφική παράσταση (σχήμα 2) έχουμε $T = 0,1\text{ s}$

$$v = \lambda f = \lambda \frac{1}{T} = \frac{1}{0,1} = 10 \frac{\text{m}}{\text{s}}$$

3^ο Θέμα :





Με εφαρμογή του 2^{ου} Νόμου του Newton για τη μεταφορική κίνηση του κέντρου μάζας του κυλίνδρου έχουμε:

$$\Sigma F = \Sigma F_y = m\alpha_{cm} \Rightarrow mg - T = m\alpha_{cm} \Rightarrow T = mg - m\alpha_{cm} \quad (1)$$

Με εφαρμογή του Θεμελιώδους Νόμου της Περιστροφής για τον κύλινδρο έχουμε:

$$\Sigma \tau_{(K)} = I \cdot \alpha_\gamma \Rightarrow \tau_T = I \cdot \alpha_\gamma \Rightarrow T \cdot R = I \cdot \alpha_\gamma \Rightarrow T = \frac{I}{R} \cdot \alpha_\gamma \quad (2)$$

Αφού το νήμα είναι τεντωμένο και δεν ολισθαίνει στην περιφέρεια του κυλίνδρου, θα ισχύει:

$$\alpha_{cm} = \alpha_\gamma \cdot R \quad \text{ή} \quad \alpha_\gamma = \frac{\alpha_{cm}}{R} \quad (3)$$

Η εξίσωση (2) σύμφωνα με την (3) γίνεται:

$$T = \frac{I}{R} \cdot \frac{\alpha_{cm}}{R} \quad \text{ή} \quad T = \frac{I}{R^2} \cdot \alpha_{cm} \quad (4)$$

Επομένως η εξίσωση (4) σύμφωνα με την (1) δίνει:

$$\begin{aligned} \frac{I}{R^2} \alpha_{cm} &= mg - m\alpha_{cm} \Rightarrow I \cdot \alpha_{cm} = mgR^2 - mR^2 \alpha_{cm} \Rightarrow \alpha_{cm} (I + mR^2) = mgR^2 \Rightarrow \\ \Rightarrow \alpha_{cm} &= \frac{mgR^2}{I + mR^2} = \text{σταθ.} \quad (5) \end{aligned}$$

Αφού $\alpha_{cm} = \text{σταθ.}$, για την κίνηση του cm του κυλίνδρου ισχύουν οι εξισώσεις:

$$\left. \begin{aligned} v_{cm} &= \alpha_{cm} \cdot t \\ y_{cm} &= \frac{1}{2} \alpha_{cm} \cdot t^2 \end{aligned} \right\} \begin{aligned} &\xrightarrow{t=t_1} \\ &\xrightarrow{y_{cm}=\ell} \end{aligned} \left. \begin{aligned} v_{cm} &= \alpha_{cm} \cdot t_1 \\ \ell &= \frac{1}{2} \alpha_{cm} \cdot t_1^2 \end{aligned} \right\} \Rightarrow \left. \begin{aligned} t_1 &= \frac{v_{cm}}{\alpha_{cm}} \\ \ell &= \frac{1}{2} \alpha_{cm} \cdot t_1^2 \end{aligned} \right\} \Rightarrow \left. \begin{aligned} t_1 &= \frac{v_{cm}}{\alpha_{cm}} \\ \ell &= \frac{1}{2} \alpha_{cm} \cdot \left(\frac{v_{cm}}{\alpha_{cm}}\right)^2 \end{aligned} \right\} \Rightarrow$$

$$\Rightarrow \left. \begin{aligned} t_1 &= \frac{v_{cm}}{\alpha_{cm}} \\ \ell &= \frac{v_{cm}^2}{2\alpha_{cm}} \end{aligned} \right\} \Rightarrow \left. \begin{aligned} t_1 &= \frac{v_{cm}}{\alpha_{cm}} \\ \alpha_{cm} &= \frac{v_{cm}^2}{2\ell} \end{aligned} \right\} \xrightarrow{(\ell=20R)} \left. \begin{aligned} t_1 &= \frac{v_{cm}}{\alpha_{cm}} \\ \alpha_{cm} &= \frac{v_{cm}^2}{2 \cdot 20 \cdot 0,015} \end{aligned} \right\} \Rightarrow \left. \begin{aligned} t_1 &= 0,3\text{s} \\ \alpha_{cm} &= \frac{20}{3} \text{ m/s}^2 \end{aligned} \right\} .$$

α) Επιστρέφοντας τώρα στην εξίσωση (5), για τη ροπή αδράνειας του κυλίνδρου ως προς τον άξονα περιστροφής του έχουμε:

$$\begin{aligned} \alpha_{cm} &= \frac{mgR^2}{I + mR^2} \Rightarrow I + mR^2 = \frac{mgR^2}{\alpha_{cm}} \Rightarrow I = mR^2 \left(\frac{g}{\alpha_{cm}} - 1 \right) \Rightarrow \\ \Rightarrow I &= mR^2 \left(\frac{10\text{m/s}^2}{(20/3)\text{m/s}^2} - 1 \right) \Rightarrow \boxed{I = \frac{1}{2} mR^2 = 1,35 \cdot 10^{-5} \text{ kg} \cdot \text{m}^2} \quad (6). \end{aligned}$$

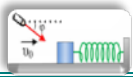
β) Για το μέτρο του ρυθμού μεταβολής της στροφορμής του κυλίνδρου έχουμε:

$$\frac{dL}{dt} = \Sigma \tau_{(K)} \Rightarrow \frac{dL}{dt} = \tau_T \Rightarrow \frac{dL}{dt} = T \cdot R \quad (7)$$

Η (4) σύμφωνα με την (6) γίνεται:

$$T = \frac{1}{R^2} \cdot \frac{1}{2} mR^2 \cdot \alpha_{cm} \Rightarrow T = \frac{1}{2} m\alpha_{cm} = \frac{1}{2} \cdot \frac{12}{100} \cdot \frac{20}{3} \text{ N} \Rightarrow \underline{\underline{T = 0,4\text{N}}}.$$





Επομένως η (7) δίνει:
$$\frac{dL}{dt} = \frac{4}{10} \cdot \frac{15}{1000} \frac{\text{Kg} \cdot \text{m}^2}{\text{s}^2} \Rightarrow \boxed{\frac{dL}{dt} = 6 \cdot 10^{-3} \frac{\text{Kg} \cdot \text{m}^2}{\text{s}^2}}$$

γ) - Αφού το νήμα κόβεται, για $t \geq t_1$ θα ισχύει

$T = 0$ ή $\Sigma \tau_{(K)} = \tau_T = 0$ ή $\alpha_\gamma = 0$ (**στροφική ομαλή κίνηση**) οπότε $\omega = \omega_1 = \frac{v_{cm}}{R} = \text{σταθ.}$

Δηλαδή: $\omega_2 = \omega_1 = \frac{v_{cm}}{R} = \frac{2}{15} \text{r/s}$ ή $\omega_2 = \frac{2 \cdot 1000}{15} \text{r/s}$ ή $\omega_2 = \frac{400}{3} \text{r/s}$.

Επομένως είναι:

για $t \geq t_1 \rightarrow L = L_2 = I \cdot \omega_2 = \text{σταθ.} \rightarrow L = L_2 = 1,8 \cdot 10^{-3} \text{Kg} \cdot \text{m}^2/\text{s}$.

- Για τη γωνία που διαγράφει μια ακτίνα του κυλίνδρου στο χρόνο $\Delta t = 0,8 \text{sec}$ έχουμε

$\omega = \omega_2 = \frac{\Delta \phi}{\Delta t} = \text{σταθ.} \Rightarrow \Delta \phi = \omega_2 \cdot \Delta t = \frac{400}{3} \cdot 0,8 \text{rad} \Rightarrow \Delta \phi = \frac{320}{3} \text{rad}$.

Επομένως, ο αριθμός των περιστροφών που έκανε ο κύλινδρος στο χρόνο $\Delta t = 0,8 \text{sec}$, είναι

$$N = \frac{\Delta \phi}{2\pi} = \frac{320}{3 \cdot 2\pi} \text{περιστροφές} \Rightarrow N = \underline{\underline{\frac{160}{3\pi} \text{περιστροφές}}}$$

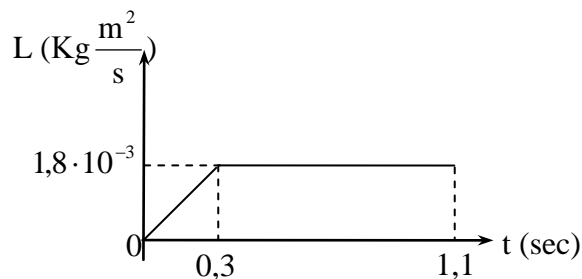
δ) Για το μέτρο της στροφορμής όταν $0 \leq t \leq t_1 = 0,3 \text{s}$ έχουμε:

$$\left. \begin{array}{l} L = I \cdot \omega \\ \omega = \alpha_\gamma t \end{array} \right\} \Rightarrow L = I \cdot \alpha_\gamma \cdot t \Rightarrow L = I \frac{\alpha_{cm}}{R} t \Rightarrow \boxed{L = 6 \cdot 10^{-3} t} \text{ (S.I.)}$$

Επομένως για τη συνάρτηση $L=L(t)$ έχουμε:

$$L = \begin{cases} 6 \cdot 10^{-3} t, & 0 \leq t \leq 0,3 \text{s} \\ 1,8 \cdot 10^{-3}, & 0,3 \leq t \leq 1,1 \text{s} \end{cases} \text{ (S.I.)}$$

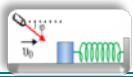
Το διάγραμμα του μέτρου της στροφορμής σε συνάρτηση με το χρόνο, από τη χρονική στιγμή $t=0$ μέχρι τη χρονική στιγμή που αντιστοιχεί σε χρόνο $0,8 \text{s}$ αφού κόπηκε το νήμα, φαίνεται παρακάτω.



Ενεργειακή προσέγγιση του ερωτήματος α)

Αφού η τάση του νήματος δεν παράγει συνολικά έργο, μπορούμε να εφαρμόσουμε το Θ.Δ.Μ.Ε. ($y = 0 \rightarrow y = \ell = 20R$). Δηλαδή:





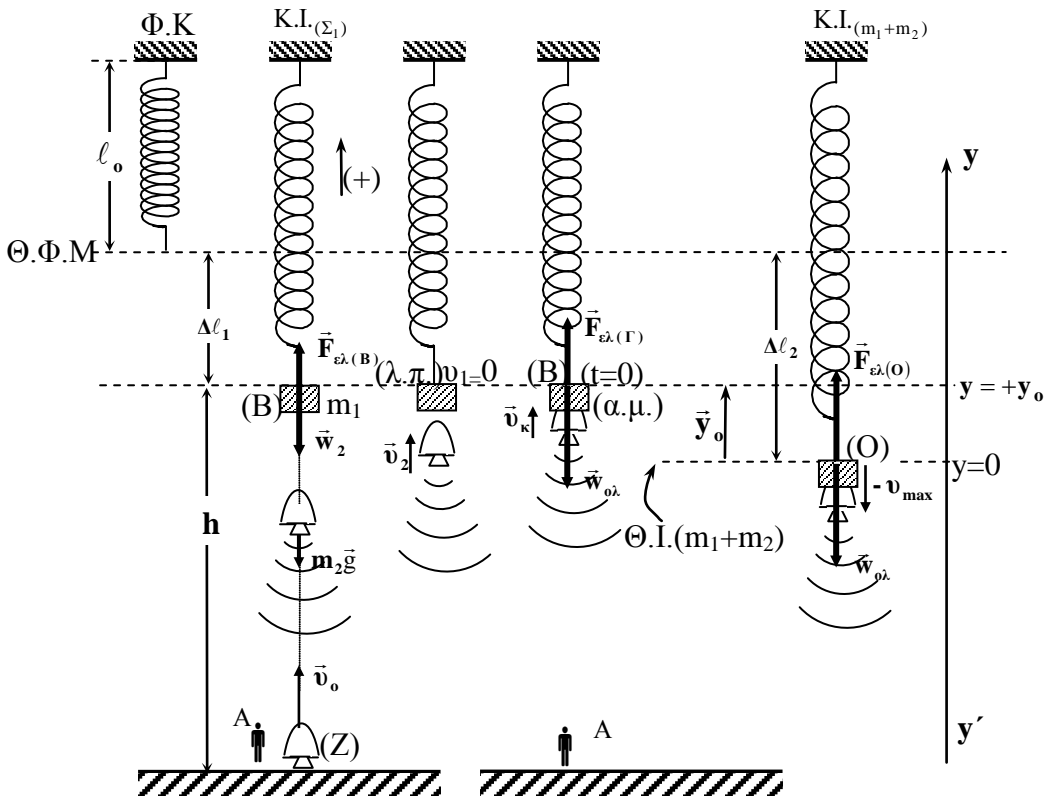
$$mg\ell + 0 = 0 + \frac{1}{2}I \cdot \omega_1^2 + \frac{1}{2}mv_{cm}^2 \quad (v_{cm} = \omega_1 \cdot R) \Rightarrow mg20R = \frac{1}{2}I \cdot \frac{v_{cm}^2}{R^2} + \frac{1}{2}mv_{cm}^2 \Rightarrow$$

$$2mg20R^3 = I \cdot v_{cm}^2 + mv_{cm}^2 R^2 \Rightarrow 40mgR^3 - mR^2 v_{cm}^2 = Iv_{cm}^2 \Rightarrow$$

$$\Rightarrow I = \frac{mR^2(40gR - v_{cm}^2)}{v_{cm}^2} \Rightarrow I = mR^2 \left(\frac{40gR}{v_{cm}^2} - 1 \right) \Rightarrow I = mR^2 \left(\frac{40 \cdot 10}{4} \cdot \frac{15}{1000} - 1 \right) \Rightarrow$$

$$\Rightarrow I = \frac{1}{2}mR^2 = 1,35 \cdot 10^{-5} \text{ Kg} \cdot \text{m}^2.$$

4^ο Θέμα :



α) Έστω f_2 η συχνότητα του ήχου που αντιλαμβάνεται ο παρατηρητής λίγο πριν την κρούση και v_2 το μέτρο της ταχύτητας του σώματος Σ_2 λίγο πριν συγκρουστεί με το σώμα Σ_1 . Τότε θα ισχύει:

$$f_2 = f_s \frac{v_{\eta\chi}}{v_{\eta\chi} + v_2} \quad (1)$$

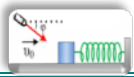
Για την ταχύτητα v_2 με εφαρμογή του Θ.Μ.Κ.Ε. ($Z \rightarrow B(\lambda.π.)$) για την κίνηση του σώματος Σ_2 πριν την κρούση έχουμε :

$$\frac{1}{2}m_2 v_2^2 - \frac{1}{2}m_2 v_0^2 = W_{m_2 g}^{Z \rightarrow B} \Rightarrow \frac{1}{2}m_2 (v_2^2 - v_0^2) = -m_2 gh \Rightarrow$$

$$\Rightarrow v_2^2 - v_0^2 = -2gh \Rightarrow v_2 = \sqrt{v_0^2 - 2gh} \Rightarrow$$

$$\Rightarrow v_2 = \sqrt{12^2 - 2 \cdot 10 \cdot 2,2} \text{ m/s} \Rightarrow v_2 = 10 \text{ m/s}.$$





Με αντικατάσταση στην εξίσωση (1) προκύπτει

$$f_2 = 700 \frac{340}{340+10} \text{ Hz} = 700 \frac{340}{350} \text{ Hz} \quad \text{ή} \quad \underline{f_2 = 680 \text{ Hz}}$$

β) Για την επιμήκυνση Δl_1 του ελατηρίου στη Θ.Ι (B) του σώματος Σ_1 έχουμε:

$$\Sigma F_{(B)} = 0 \Rightarrow F_{\text{ελ}(B)} - m_1 g = 0 \Rightarrow k \Delta l_1 = m_1 g \Rightarrow \Delta l_1 = \frac{m_1 g}{k} = \frac{17 \cdot 10}{60} \text{ m} \Rightarrow \Delta l_1 = \frac{17}{6} \text{ m}$$

Στη Θ.Ι. (O) του συσσωματώματος ισχύει:

$$\Sigma F_{(O)} = 0 \Rightarrow F_{\text{ελ}(O)} - (m_1 + m_2)g = 0 \Rightarrow k \Delta l_2 = (m_1 + m_2)g \quad (2)$$

$$\text{και} \quad \Delta l_2 = \frac{(m_1 + m_2)g}{k} \Rightarrow \Delta l_2 = \frac{20}{6} \text{ m}$$

Για την αλγεβρική τιμή της $\Sigma \vec{F}$ που ασκείται στο συσσωμάτωμα στη θέση B (μπορεί να θεωρηθεί τυχαία θέση) με θετική φορά αυτή της απομάκρυνσης έχουμε:

$$\Sigma F = F_{\text{ελ}} - (m_1 + m_2)g = k(\Delta l_2 - y_o) - (m_1 + m_2)g \Rightarrow$$

$$\Rightarrow \Sigma F = k \Delta l_2 - k y_o - (m_1 + m_2)g \Rightarrow \Sigma F = -k y_o, y_o = +y, \quad \underline{\underline{\Sigma F = -k y}} \quad (3)$$

Σύμφωνα με την εξίσωση (3) το συσσωμάτωμα εκτελεί Α.Α.Τ με $D=k$, περίοδο

$$T = 2\pi \sqrt{\frac{m_1}{k}} = \frac{2\pi}{\sqrt{3}} \text{ sec} \quad \text{και} \quad \text{γωνιακή συχνότητα} \quad \omega = \frac{2\pi}{T} \Rightarrow \omega = \sqrt{3} \text{ rad/sec}$$

Για το μέτρο της απομάκρυνσης του συσσωματώματος αμέσως μετά την κρούση έχουμε:

$$\Delta l_2 = \Delta l_1 + |\vec{y}_o| \Rightarrow |\vec{y}_o| = \Delta l_2 - \Delta l_1 \Rightarrow |\vec{y}_o| = \frac{20}{6} \text{ m} - \frac{17}{6} \text{ m} \Rightarrow |\vec{y}_o| = 0,5 \text{ m}$$

Για την ταχύτητα \vec{v}_κ του συσσωματώματος αμέσως μετά την κρούση έχουμε

$$\text{Α.Δ.Ο.}_{(B)}: \vec{P}_{(\lambda.\pi.)} = \vec{P}_{(\alpha.\mu.)} \Rightarrow m_2 \vec{v}_2 = (m_1 + m_2) \vec{v}_\kappa \Rightarrow$$

$$\Rightarrow \vec{v}_\kappa = \frac{m_2}{m_1 + m_2} \vec{v}_2 \Rightarrow \begin{cases} \vec{v}_\kappa \uparrow \uparrow \vec{v}_2, \text{ αφού } \frac{m_2}{m_1 + m_2} > 0 \\ v_\kappa = \frac{m_2}{m_1 + m_2} v_2 \Rightarrow v_\kappa = 1,5 \text{ m/sec} \end{cases}$$

Για το πλάτος της Α.Α.Τ του συσσωματώματος έχουμε

$$\underline{\underline{\text{Α.Δ.Ε.Τ}}}: E_T = K_{\Sigma\Sigma} + U_T = \text{σταθ. ή} \quad E_T = K_{\Sigma\Sigma(B)} + U_{T(B)} \quad \text{ή} \quad \frac{1}{2} k A^2 = \frac{1}{2} (m_1 + m_2) v_\kappa^2 + \frac{1}{2} k y_o^2 \quad \text{ή}$$

$$A = \sqrt{\frac{(m_1 + m_2) v_\kappa^2 + k y_o^2}{k}} = \sqrt{\frac{20 \cdot \frac{9}{4} + 60 \cdot \frac{1}{4}}{60}} \text{ m} \Rightarrow$$

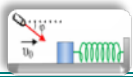
$$\Rightarrow \underline{\underline{A = 1 \text{ m}}}$$

Προσδιορισμός αρχικής φάσης:

$$y = A \eta \mu(\omega t + \varphi_o) \quad (4)$$

$$V = V_{\text{max}} \sigma \upsilon \nu(\omega t + \varphi_o) \quad (5)$$





Κατά τη θεωρούμενη ως $t=0$ χρονική στιγμή είναι $y = y_0 = +\frac{1}{2}m$ ή $y = y_0 = \frac{A}{2}$ και $V = v_k > 0$, οπότε

$$\left. \begin{aligned} (4) \rightarrow \frac{t=0}{2} A &= A \eta\mu(\omega \cdot 0 + \varphi_0) \Rightarrow \eta\mu\varphi_0 = \frac{1}{2} \\ (5) \rightarrow V &= V_{\max} \sigma\upsilon\nu(\omega \cdot 0 + \varphi_0) = v_k > 0 \Rightarrow \sigma\upsilon\nu\varphi_0 > 0 \end{aligned} \right\} \begin{aligned} (0 \leq \varphi_0 < 2\pi) \\ \Rightarrow \varphi_0 &= \frac{\pi}{6} \end{aligned}$$

Επομένως η σχέση απομάκρυνσης -χρόνου είναι:

$$\underline{\underline{y = 1 \cdot \eta\mu(\sqrt{3}t + \frac{\pi}{6}) \text{ (S.I.)}}}$$

γ) Για τη σχέση που ζητείται έχουμε:

$$f_A(t) = f_s \frac{v_{\eta\chi}}{v_{\eta\chi} + V(t)} \quad (6)$$

Η εξίσωση ταχύτητας -χρόνου για την απλή αρμονική ταλάντωση του συσσωματώματος, σύμφωνα με την σχέση (5), είναι

$$V = \omega \cdot A \sigma\upsilon\nu(\omega t + \varphi_0) \quad \text{ή} \quad V = \sqrt{3} \sigma\upsilon\nu(\sqrt{3}t + \frac{\pi}{6}) \quad \text{(S.I.)} \quad (7)$$

Επομένως η εξίσωση (6) σύμφωνα με την εξίσωση (7) δίνει:

$$\underline{\underline{f_A(t) = 700 \frac{340}{340 + \sqrt{3} \sigma\upsilon\nu(\sqrt{3}t + \frac{\pi}{6})} \text{ (S.I.)}}}$$

δ) Η μέγιστη συχνότητα ήχου $f_{A(\max)}$ που αντιλαμβάνεται ο παρατηρητής αντιστοιχεί στη συχνότητα ήχου που εκπέμπεται από τη σειρήνα όταν διέρχεται από τη Θ.Ι της ταλάντωσης κινούμενη προς τα κάτω ($V = -V_{\max}$), ενώ η ελάχιστη $f_{A(\min)}$ όταν διέρχεται από την ίδια θέση κινούμενη προς τα πάνω ($V = +V_{\max}$). Οπότε για το ζητούμενο λόγο έχουμε:

$$\left. \begin{aligned} f_{A(\max)} &= 700 \frac{340}{340 - \sqrt{3}} \text{ Hz} \\ f_{A(\min)} &= 700 \frac{340}{340 + \sqrt{3}} \text{ Hz} \end{aligned} \right\} \Rightarrow \frac{f_{A(\max)}}{f_{A(\min)}} = \frac{340 + \sqrt{3}}{340 - \sqrt{3}}$$

