

Απαντήσεις προτεινόμενες – ενδεικτικές. Υπάρχει μόνο ένας καλός τρόπος... ο Δικός σας!



ΦΥΕ 24
1^η Εργασία 2021-2022

Σύνταξη – επιμέλεια:

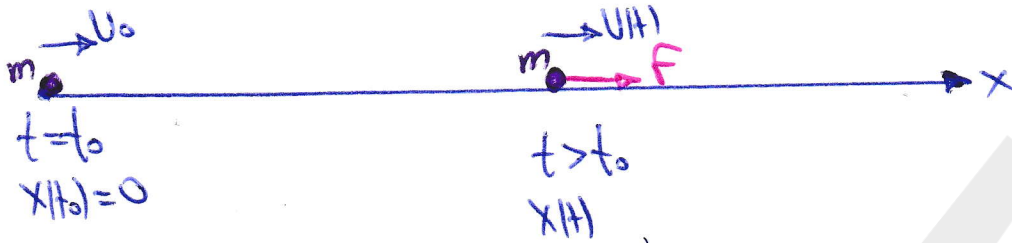
Παναγιώτης Φ. Μοίρας



Σολωμού 29 Αθήνα
On-line Φροντιστήριο

☎ 210.38.22.157
www.arnos.gr

☎ 210.38.22.495
info@arnos.gr



A)

Ο 2^{ος} νόμος του Newton για την κίνηση του σώματός μας δίνει:

$$\sum \vec{F} = m \vec{a} \rightarrow \cancel{m} \frac{v_0 t_0^2}{t^3} = \cancel{m} \frac{dv}{dt} \rightarrow \int_{v_0}^v dv = v_0 t_0^2 \int_{t_0}^t \frac{dt}{t^3} \rightarrow$$

$$\rightarrow v \Big|_{v_0}^v = v_0 t_0^2 \left[-\frac{1}{2t^2} \right]_{t_0}^t \rightarrow v - v_0 = v_0 t_0^2 \left(-\frac{1}{2t^2} + \frac{1}{2t_0^2} \right) \rightarrow$$

$$\rightarrow v = v_0 - \frac{v_0 t_0^2}{2t^2} + \frac{v_0}{2} \rightarrow \boxed{v(t) = \frac{3}{2} v_0 - \frac{v_0 t_0^2}{2t^2}} \quad |||$$

Αν τον ορίσουμε ως ταχύτητα προκύπτει:

$$v = \frac{dx}{dt} \xrightarrow{|||} \int_0^x dx = \int_{t_0}^t \left(\frac{3}{2} v_0 - \frac{v_0 t_0^2}{2t^2} \right) dt \rightarrow$$

$$\rightarrow x \Big|_0^x = \frac{3}{2} v_0 t - \frac{v_0 t_0^2}{2} \left[-\frac{1}{t} \right]_{t_0}^t \rightarrow$$

$$\rightarrow x = \frac{3}{2} v_0 (t - t_0) + \frac{v_0 t_0^2}{2t} - \frac{v_0 t_0^2}{2t_0}$$

$$\rightarrow x = \frac{3}{2} v_0 t - \frac{3}{2} v_0 t_0 + \frac{v_0 t^2}{2} - \frac{v_0}{2} t_0 \rightarrow$$

$$\rightarrow x = \frac{3}{2} v_0 t - \frac{4}{2} v_0 t_0 + \frac{v_0 t^2}{2} \rightarrow$$

$$\rightarrow x(t) = \frac{3}{2} v_0 t - 2v_0 t_0 + \frac{v_0 t^2}{2} \quad (2)$$

B) 1) Για $t = t_0$ η (1) δίνει:

$$v(t=t_0) = \frac{3}{2} v_0 - \frac{v_0 t_0^2}{2 t_0^2} = \frac{3}{2} v_0 - \frac{v_0}{2} = \frac{2}{2} v_0 \rightarrow v(t=t_0) = v_0$$

Διπλά αναλυθείσεται η αρχική συνθήκη για την ταχύτητα.

Ενώ για $t = t_0$ η (2) δίνει:

$$x(t=t_0) = \frac{3}{2} v_0 t_0 - 2v_0 t_0 + \frac{v_0 t_0^2}{2 t_0} = 2v_0 t_0 - 2v_0 t_0 \rightarrow x(t=t_0) = 0$$

Διπλά αναλυθείσεται και η αρχική συνθήκη για τη θέση του υλικού σφαιρίου.

2) Ελέγχουμε την ορθότητα των διαστάσεων των όρων του $v(t)$ και $x(t)$ (σχέση (1) και (2)).

Στο δεξί μέλος του $v(t)$ (σχέση 1) ο όρος $\frac{3}{2} v_0$ έχει διάσταση [ταχύτητα], ενώ ο όρος $\frac{v_0 t^2}{2 t^2}$ έχει διάσταση:

$$\frac{[\text{ταχύτητα}][\text{χρόνος}]^2}{[\text{χρόνος}]^2} = [\text{ταχύτητα}]$$

Άρα οι διαγράμματα του $U(t)$ είναι σωστά.

Στο δεύτερο μέρος του $X(t)$ (εξίσωση 2) οι όροι $\frac{\sum V_0 t}{2}$ και $-2v_0 t$ έχουν διαγράμματα:

$$[\text{ταχύτητα}][\text{χρόνος}] = \frac{[\mu\eta\kappa\omicron\varsigma]}{[\text{χρόνος}]} [\text{χρόνος}] = [\mu\eta\kappa\omicron\varsigma]$$

Ενώ ο όρος $\frac{v_0 t^2}{2t}$ έχει διαγράμματα:

$$\frac{[\text{ταχύτητα}][\text{χρόνος}]^2}{[\text{χρόνος}]} = \frac{[\mu\eta\kappa\omicron\varsigma]}{[\text{χρόνος}]} [\text{χρόνος}] = [\mu\eta\kappa\omicron\varsigma]$$

Άρα οι διαγράμματα του 2) είναι σωστά.

3) Στο όριο $t \rightarrow \infty$ παίρνουμε:

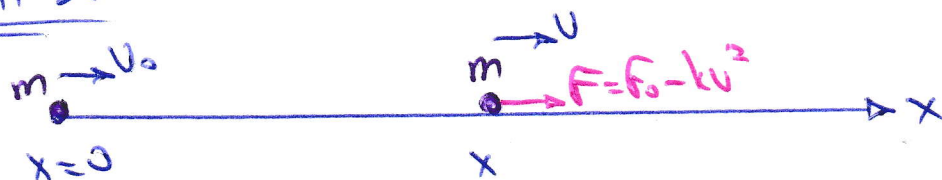
$$\lim_{t \rightarrow \infty} U(t) = \lim_{t \rightarrow \infty} \left(\frac{\sum V_0}{2} - \frac{v_0 t^2}{2t^2} \right) = \frac{\sum V_0}{2}$$

$$\text{και } \lim_{t \rightarrow \infty} X(t) = \lim_{t \rightarrow \infty} \left(\frac{\sum V_0 t}{2} - 2v_0 t + \frac{v_0 t^2}{2t} \right) = +\infty$$

Άρα κατά τον κίνηση του υλικού σφαιρού η ταχύτητα του τείνει σε μια τιμή $\frac{\sum V_0}{2}$ και συνεχώς αποβαρύνεται απ' την αρχή του άξονα x (αρχική θέση).

ΑΣΚΗΣΗ 2

-4-



Η ορισκή ταχύτητα του σωματίδιου αντιστοιχεί με μέγιστη ταχύτητα του και επισημαίνεται όταν η επιτάχυνσή του μηδενίζεται, δηλαδή με βοήθεια αυτή ο 2^{ος} νόμος του Newton δίνει:

$$\sum \vec{F} = m\vec{a} \rightarrow F_0 - kv_{op}^2 = 0 \rightarrow F_0 = kv_{op}^2 \rightarrow v_{op}^2 = \frac{F_0}{k} \rightarrow$$

$$\rightarrow v_{op} = \sqrt{\frac{F_0}{k}}$$

Ενώ ο 2^{ος} νόμος του Newton σε ένα τυχαίο σημείο x του υλικού σωματίου δίνει:

$$\sum \vec{F} = m\vec{a} \rightarrow F_0 - kv^2 = m \frac{dv}{dt} = m \frac{dv}{dx} \left(\frac{dx}{dt} \right) \rightarrow$$

καύσιμα αλγεβρας!!

$$\rightarrow F_0 - kv^2 = m \frac{dv}{dx} v \rightarrow \int_{v_0}^x dx = m \int_{v_0}^v \frac{v dv}{F_0 - kv^2} \rightarrow$$

$$\rightarrow x \Big|_0^x = \frac{m}{-2k} \ln \left(\frac{F_0 - kv^2}{F_0 - kv_0^2} \right) \rightarrow$$

$$\rightarrow x = -\frac{m}{2k} \ln \left(\frac{F_0 - kv^2}{F_0 - kv_0^2} \right) \rightarrow -\frac{2k}{m} x = \ln \left(\frac{F_0 - kv^2}{F_0 - kv_0^2} \right) \rightarrow$$

$$\rightarrow e^{-\frac{2k}{m}x} = \frac{F_0 - kv^2}{F_0 - kv_0^2} \rightarrow e^{-\frac{2k}{m}x} (F_0 - kv_0^2) = F_0 - kv^2 \rightarrow \text{S.}$$

$$\rightarrow kv^2 = F_0 - (F_0 - kv_0^2) e^{-\frac{2k}{m}x} \rightarrow$$

$$\rightarrow v^2 = \frac{F_0}{k} - \left(\frac{F_0}{k} - v_0^2 \right) e^{-\frac{2k}{m}x} \rightarrow$$

$$\rightarrow v(x) = \sqrt{\frac{F_0}{k} - \left(\frac{F_0}{k} - v_0^2 \right) e^{-\frac{2k}{m}x}}$$

Αν η συνάρτηση $v(x)$ παρατηρείται ότι για $x \rightarrow \infty$ είναι $e^{-\frac{2k}{m}x} = e^{-\infty} \rightarrow 0$ και $v \rightarrow \sqrt{\frac{F_0}{k}} = v_{\text{αγ.}}$

ΑΣΚΗΣΗ 3

A) Η ταχύτητα του υδρούς σφαιρίου είναι:

$$\vec{v} = \frac{d\vec{r}}{dt} = \frac{1}{2} 2t\vec{i} + 2\vec{j} + \vec{k} \rightarrow \boxed{\vec{v} = t\vec{i} + 2\vec{j} + \vec{k}} \quad \text{||}$$

τε μέτρο: $|\vec{v}| = \sqrt{v_x^2 + v_y^2 + v_z^2} = \sqrt{t^2 + 2^2 + 1^2} \rightarrow \boxed{|\vec{v}| = \sqrt{t^2 + 5}} \quad \text{||}$

Ενώ η επιτάχυνση του υδρούς σφαιρίου είναι:

$$\vec{a} = \frac{d\vec{v}}{dt} \Rightarrow \boxed{\vec{a} = \vec{k}} \quad \text{||}$$

τε μέτρο: $|\vec{a}| = \sqrt{1^2} \Rightarrow \boxed{|\vec{a}| = 1 \text{ m/s}^2} \quad \text{||}$

B) Το μέτρο της επιταχυντικής επιτάχυνσης είναι:

$$\alpha_e = \frac{d|\vec{v}|}{dt} \stackrel{\text{||}}{=} \frac{d(\sqrt{t^2 + 5})}{dt} = \frac{2t}{2\sqrt{t^2 + 5}} \rightarrow \boxed{\alpha_{e||} = \frac{t}{\sqrt{t^2 + 5}}} \quad \text{||}$$

Το μέτρο της επιταχυνσης είναι:

$$|\vec{a}| = \sqrt{a_k^2 + a_e^2} \stackrel{\text{||}}{\rightarrow} 1 = \sqrt{a_k^2 + a_e^2} \rightarrow 1 = a_k^2 + a_e^2 \rightarrow$$

$$\rightarrow a_k^2 = 1 - a_e^2 \stackrel{\text{||}}{\rightarrow} a_k^2 = 1 - \frac{t^2}{t^2 + 5} = \frac{t^2 + 5 - t^2}{t^2 + 5} \rightarrow$$

$$\rightarrow a_k^2 = \frac{5}{t^2 + 5} \rightarrow \boxed{a_{k||} = \sqrt{\frac{5}{t^2 + 5}}} \quad \text{||}$$

6) Η άσκηση καθνυόσευαα ααα εροχιάα θα ερεθεί αη' αα -7- οριγήα ααα ήαααα ααα καθνυόόαα εηααααααα, αα :

$$\alpha_k = \frac{v^2}{p} \rightarrow p = \frac{v^2}{\alpha_k} \xrightarrow{|2|, |5|} p = \frac{t^2 + 5}{\sqrt{\frac{5}{t^2 + 5}}} \rightarrow$$

$$\rightarrow p = \frac{(t^2 + 5)^{3/2}}{\sqrt{5}} \quad (6)$$

Ενώ η καθνυόσευαα ααα εροχιάα είναι :

$$\chi = \frac{1}{p} \xrightarrow{(6)} \chi = \frac{\sqrt{5}}{(t^2 + 5)^{3/2}}$$

Ανι του οποίου ης επιτάχυνση προκύπτει:

$$\vec{a} = \frac{d\vec{v}}{dt} \rightarrow 6t\vec{i} + 3\cos t\vec{j} - 2\sin t\vec{k} = \frac{d\vec{v}}{dt} \rightarrow$$

$$\int_0^t d\vec{v} = \int_0^t (6t\vec{i} + 3\cos t\vec{j} - 2\sin t\vec{k}) dt \rightarrow$$

$$\vec{v} - \vec{v}_0 = \left[3t^2\vec{i} + 3\sin t\vec{j} + 2\cos t\vec{k} \right]_0^t \rightarrow$$

$$\vec{v} - \vec{v}_0 = 3t^2\vec{i} + 3(\sin t - \sin 0)\vec{j} + 2(\cos t - \cos 0)\vec{k} \rightarrow$$

$$\vec{v} = \vec{v}_0 + 3t^2\vec{i} + 3\sin t\vec{j} + 2(\cos t - 1)\vec{k} \rightarrow$$

$$\vec{v} = 3\vec{j} + 2\vec{k} + 3t^2\vec{i} + 3\sin t\vec{j} + 2\cos t\vec{k} - 2\vec{k} \rightarrow$$

$$\vec{v}(t) = 3t^2\vec{i} + 3(\sin t + 1)\vec{j} + 2\cos t\vec{k} \quad (1)$$

Ενώ ανι του οποίου ης ταχύτητα προκύπτει:

$$\vec{v} = \frac{d\vec{r}}{dt} \Rightarrow 3t^2\vec{i} + 3(\sin t + 1)\vec{j} + 2\cos t\vec{k} = \frac{d\vec{r}}{dt} \rightarrow$$

$$\int_0^t d\vec{r} = \int_0^t [3t^2\vec{i} + 3(\sin t + 1)\vec{j} + 2\cos t\vec{k}] dt \rightarrow$$

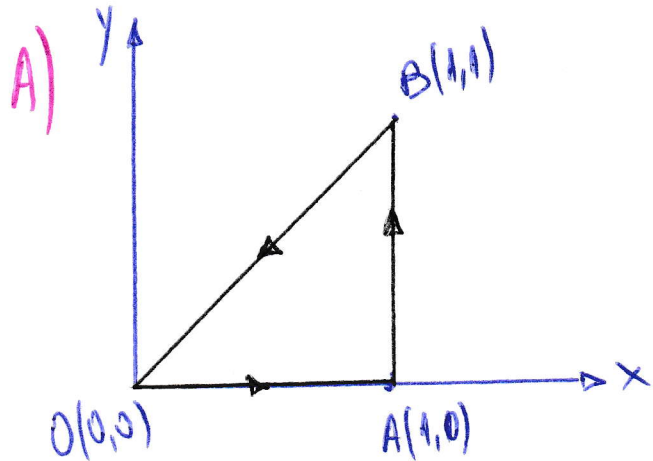
$$\rightarrow \vec{r}_b = \cancel{3t^3} \vec{i} + 3(-\cos t + t) \vec{j} + 2 \sin t \vec{k} \Big|_0^t \rightarrow$$

$$\rightarrow \vec{r}_b - \vec{r}_0 = t^3 \vec{i} + 3(-\cos t + \cancel{\cos 0} + t) \vec{j} + 2(\sin t - \cancel{\sin 0}) \vec{k} \rightarrow$$

$$\rightarrow \vec{r}_b = \vec{r}_0 + t^3 \vec{i} + 3(t - \cos t) \vec{j} + 2 \sin t \vec{k} \rightarrow$$

$$\rightarrow \vec{r}_b = 2\vec{i} - 3\vec{j} + t^3 \vec{i} + 3(t - \cos t) \vec{j} + 2 \sin t \vec{k} \rightarrow$$

$$\rightarrow \vec{r}_H = (2 + t^3) \vec{i} + 3(t - \cos t - 1) \vec{j} + 2 \sin t \vec{k}$$



Το έργο της δύναμης \vec{F} κατά μήκος του επιπέδου OABO είναι:

$$W_{OABO} = W_{OA} + W_{AB} + W_{BO} \quad (1)$$

όπου το έργο σε κάθε πλευρά είναι:

$$W = \int \vec{F} \cdot d\vec{r} = \int (x^2 y \vec{i} + y^2 x \vec{j}) \cdot (dx \vec{i} + dy \vec{j}) \rightarrow$$

$$\rightarrow W = \int x^2 y dx + y^2 x dy \quad (2)$$

Αλλά στην διαδρομή OA είναι: $y=0 \rightarrow dy=0$ οπότε η (2) δίνει:

$$W_{OA} = \int_{(0,0)}^{(1,0)} x^2 y dx + y^2 x dy \rightarrow W_{OA} = 0 \quad (3)$$

Στη διαδρομή AB είναι: $x=1 \rightarrow dx=0$ οπότε η (2) δίνει:

$$W_{AB} = \int_{(1,0)}^{(1,1)} x^2 y dx + y^2 x dy = \int_{y=0}^1 y^2 dy = \frac{y^3}{3} \Big|_0^1 \rightarrow W_{AB} = \frac{1}{3} \text{ J} \quad (4)$$

Στη διαδρομή BO κλείεται κατά μήκος της ευθείας $y=x \rightarrow dy=dx$ οπότε η (2) δίνει:

$$W_{BO} = \int_{(1,1)}^{(0,0)} x^2 y dx + y^2 x dy = \int_{x=1}^0 x^2 x dx + x^2 x dx = 2 \int_1^0 x^3 dx = -11-$$

$$= 2 \frac{x^4}{4} \Big|_1^0 = 0 - \frac{1}{2} \rightarrow W_{BO} = -\frac{1}{2} \text{ J} \quad (13)$$

Αρα η Η) δόση των (13), (14), (15) δίνει:

$$W_{OABO} = 0 + \frac{1}{3} - \frac{1}{2} = \frac{2-3}{6} \rightarrow W_{OABO} = -\frac{1}{6} \text{ J}$$

β) Ο κυκλοειδής του διανύσματος \vec{F} είναι:

$$\vec{\nabla} \times \vec{F} = \begin{vmatrix} \vec{i} & \vec{j} & \vec{k} \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ x^2 y & y^2 x & 0 \end{vmatrix} = \vec{i}(0-0) - \vec{j}(0-0) + \vec{k}(y^2 - x^2) = (y^2 - x^2) \vec{k} \neq 0$$

Συνεπώς ο διάνυσμα είναι μη διατηρητική και για το δόχο αυτό το έργο ως προς κάθε μήκος ως προς δρόμο OABO δεν είναι μηδενικό.

$$\text{Είναι: } \vec{\nabla} \times \vec{F} = \begin{vmatrix} \hat{i} & \hat{j} & \hat{k} \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ -yz e^{-x} & z e^{-x} & y e^{-x} \end{vmatrix} =$$

$$= \hat{i}(e^{-x} - e^{-x}) - \hat{j}(y e^{-x} + y e^{-x}) + \hat{k}(-z e^{-x} + z e^{-x}) \rightarrow$$

$$\rightarrow \vec{\nabla} \times \vec{F} = 0$$

Διαδοχή η δυναμική \vec{F} είναι διατηρητική και απορρέει από δυναμική συνάρτηση U (δυναμική ενέργεια) μέσω της σχέσης:

$$\vec{F} = -\vec{\nabla} U \rightarrow e^{-x}(-yz \hat{i} + z \hat{j} + y \hat{k}) = -\left(\frac{\partial U}{\partial x} \hat{i} + \frac{\partial U}{\partial y} \hat{j} + \frac{\partial U}{\partial z} \hat{k}\right) \rightarrow$$

$$\rightarrow \begin{cases} \frac{\partial U}{\partial x} = yz e^{-x} & \text{I)} \\ \frac{\partial U}{\partial y} = -z e^{-x} & \text{II)} \\ \frac{\partial U}{\partial z} = -y e^{-x} & \text{III)} \end{cases}$$

Οπότε απ' την I) προκύπτει:

$$\int \partial U = yz e^{-x} \partial x \rightarrow U = -yz e^{-x} + C(y,z) \quad \text{II)}$$

Παραγωγίζουμε την II) ως προς y και προκύπτει:

$$\frac{\partial U}{\partial y} = -z e^{-x} + \frac{\partial C(y,z)}{\partial y} \xrightarrow{|2|} -z e^{-x} = -z e^{-x} + \frac{\partial C(y,z)}{\partial y} \rightarrow -13-$$

$$\rightarrow \frac{\partial C(y,z)}{\partial y} = 0 \rightarrow C(y,z) = C(z) \quad \text{β)}$$

Οπότε η κ) δόξα από β) γίνεται: $U = -yz e^{-x} + C(z)$ (6)

Επίσης παραγωγίζοντας από (6) ως προς z προκύπτει:

$$\frac{\partial U}{\partial z} = -y e^{-x} + \frac{\partial C(z)}{\partial z} \xrightarrow{|3|} -y e^{-x} = -y e^{-x} + \frac{\partial C(z)}{\partial z} \rightarrow$$

$$\rightarrow \frac{\partial C(z)}{\partial z} = 0 \rightarrow C(z) = C \quad \text{γ)}$$

Άρα η β) δόξα από γ) δίνει τη συνάρτηση συνάρτηση:

$$U(x,y,z) = -yz e^{-x} + C$$

Θα πρέπει αρχικά να παρασκευάσουμε το διάγραμμα της $V(x)$.

Απόκρυτα της $V(x)$:

$$\frac{dV}{dx} = 0 \rightarrow -4x + \frac{3x^2}{3} = 0 \rightarrow x(x-4) = 0 \rightarrow \begin{cases} x=0 \\ x=4 \end{cases} \text{ θέτες ρίζες}$$

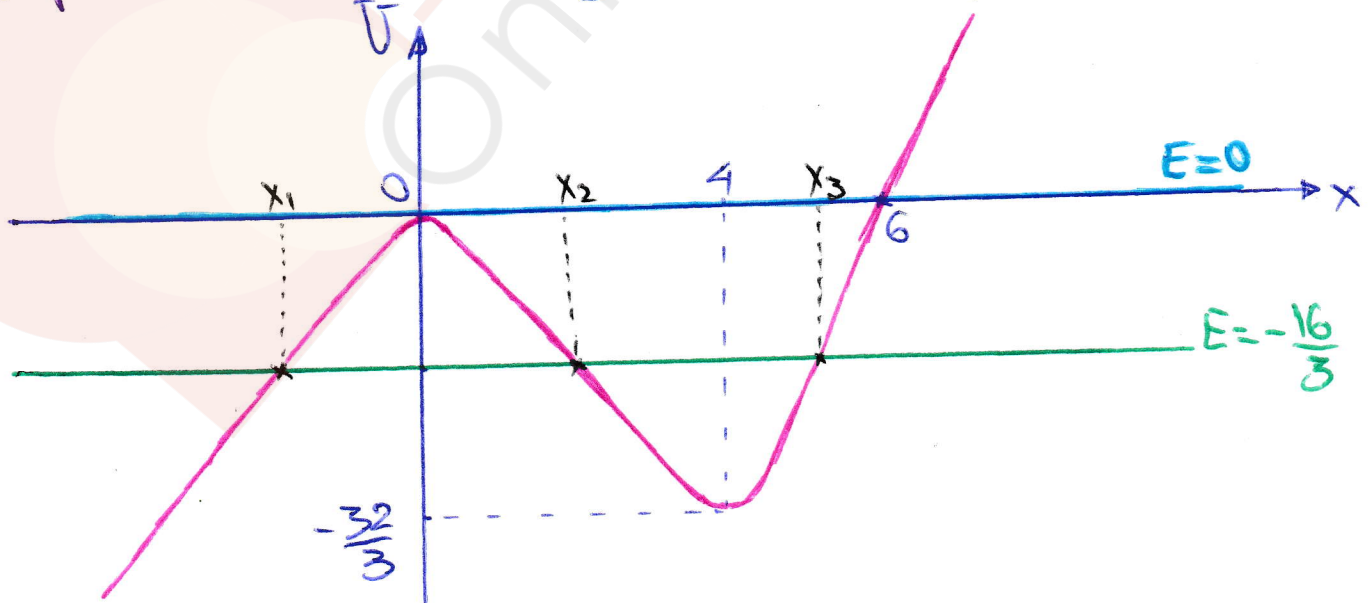
Χαρακτηρισμός απόκρυτων:

$$\frac{d^2V}{dx^2} = -4 + 2x \text{ οπότε:}$$

• $\frac{d^2V}{dx^2} \Big|_{x=0} = -4 < 0$ δηλαδή το $x=0$ είναι max θέση αεραδίου ισορροπίας με $V(x=0) = 0$

• $\frac{d^2V}{dx^2} \Big|_{x=4} = -4 + 2 \cdot 4 = 4 > 0$ δηλαδή το $x=4$ είναι min θέση ευσεδίου ισορροπίας με $V(x=4) = -2 \cdot 4^2 + \frac{4^3}{3} = -32 + \frac{64}{3} = -\frac{96+64}{3} = -\frac{32}{3}$

Συμεία τμήτος: $V(x) = 0 \rightarrow -2x^2 + \frac{x^3}{3} = 0 \rightarrow x^2 \left(\frac{x}{3} - 2 \right) = 0 \rightarrow \begin{cases} x=0 \\ x=6 \end{cases}$



A) Σύμφωνα με το διάγραμμα του $V(x)$ αν η ολική ενέργεια του υλικού σφαιρίου είναι $E = -\frac{16}{3}$ οι επιτρεπτές περιοχές κίνησης είναι $-\infty < x < x_2$ ή $x_2 \leq x \leq x_3$, όπου x_1, x_2, x_3 οι λύσεις της εξίσωσης $V(x) = E \rightarrow$
 $\rightarrow -2x^2 + \frac{x^3}{3} = -\frac{16}{3} \rightarrow -6x^2 + x^3 = -16 \rightarrow x^3 - 6x^2 + 16 = 0 \rightarrow$
 $\rightarrow (x-2)(x^2 - 4x - 8) = 0 \rightarrow \begin{cases} x-2=0 \rightarrow x_2=2 \\ x^2-4x-8=0 \text{ δηλ. } x = \frac{4 \pm \sqrt{16+32}}{2} = \\ = \frac{4 \pm \sqrt{48}}{2} = \frac{4 \pm 4\sqrt{3}}{2} \rightarrow x = 2 \pm 2\sqrt{3} \end{cases}$
 $\left. \begin{matrix} x_1 = 2 - 2\sqrt{3} \\ x_3 = 2 + 2\sqrt{3} \end{matrix} \right\}$

Άρα οι επιτρεπτές περιοχές κίνησης είναι:

$-\infty < x < 2 - 2\sqrt{3}$ ή $2 \leq x \leq 2 + 2\sqrt{3}$

Στην περιοχή $2 \leq x \leq 2 + 2\sqrt{3}$ η κίνηση είναι περατωμένη, καθώς το υλικό σφαιρίο εκτελεί ταλαντώσεις γύρω απ' τη θέση ισορροπίας $x=4$.

B) Σύμφωνα με το διάγραμμα του $V(x)$ αν η ολική ενέργεια του υλικού σφαιρίου είναι $E=0$ οι επιτρεπτές περιοχές κίνησης είναι:

$-\infty < x \leq 0$ ή $0 \leq x \leq 6$

Στην περιοχή $0 \leq x \leq 6$ η κίνηση είναι περατωμένη, καθώς το υλικό σφαιρίο εκτελεί ταλαντώσεις γύρω απ' τη θέση ισορροπίας $x=4$.

A) Για $k=10$ και $\alpha=2$ η δύναμη γίνεται:

$$F = 10 \left(\frac{4}{x^3} - \frac{1}{x^2} \right) \rightarrow F = \frac{40}{x^3} - \frac{10}{x^2} \quad (1)$$

Η δυναμική ενέργεια U υπολογίζεται από τη δύναμη μέσω της σχέσης:

$$F = - \frac{dU}{dx} \xrightarrow{(1)} \frac{40}{x^3} - \frac{10}{x^2} = - \frac{dU}{dx} \rightarrow \int_0^x dU = \int_0^x \left(\frac{40}{x^3} - \frac{10}{x^2} \right) dx \rightarrow$$

$$\rightarrow U = -\frac{10}{x} + \frac{40}{2x^2} \rightarrow U(x) = \frac{20}{x^2} - \frac{10}{x} \quad (2)$$

Ακρότητα:

$$\frac{dU}{dx} = 0 \xrightarrow{(2)} -2 \cdot \frac{20}{x^3} + \frac{10}{x^2} = 0 \rightarrow \frac{40}{x^3} = \frac{10}{x^2} \rightarrow \underline{x=4} \quad \text{Σύμ 160pponias}$$

Χαρακτηρισμός ακροαίτου:

$$\frac{d^2U}{dx^2} = \frac{120}{x^4} - \frac{20}{x^3} \quad \text{οπότε:}$$

$$\frac{d^2U}{dx^2} \Big|_{x=4} = \frac{120}{4^4} - \frac{20}{4^3} = \frac{120}{256} - \frac{20}{64} = \frac{120-80}{256} = \frac{40}{256} = \frac{10}{64} > 0$$

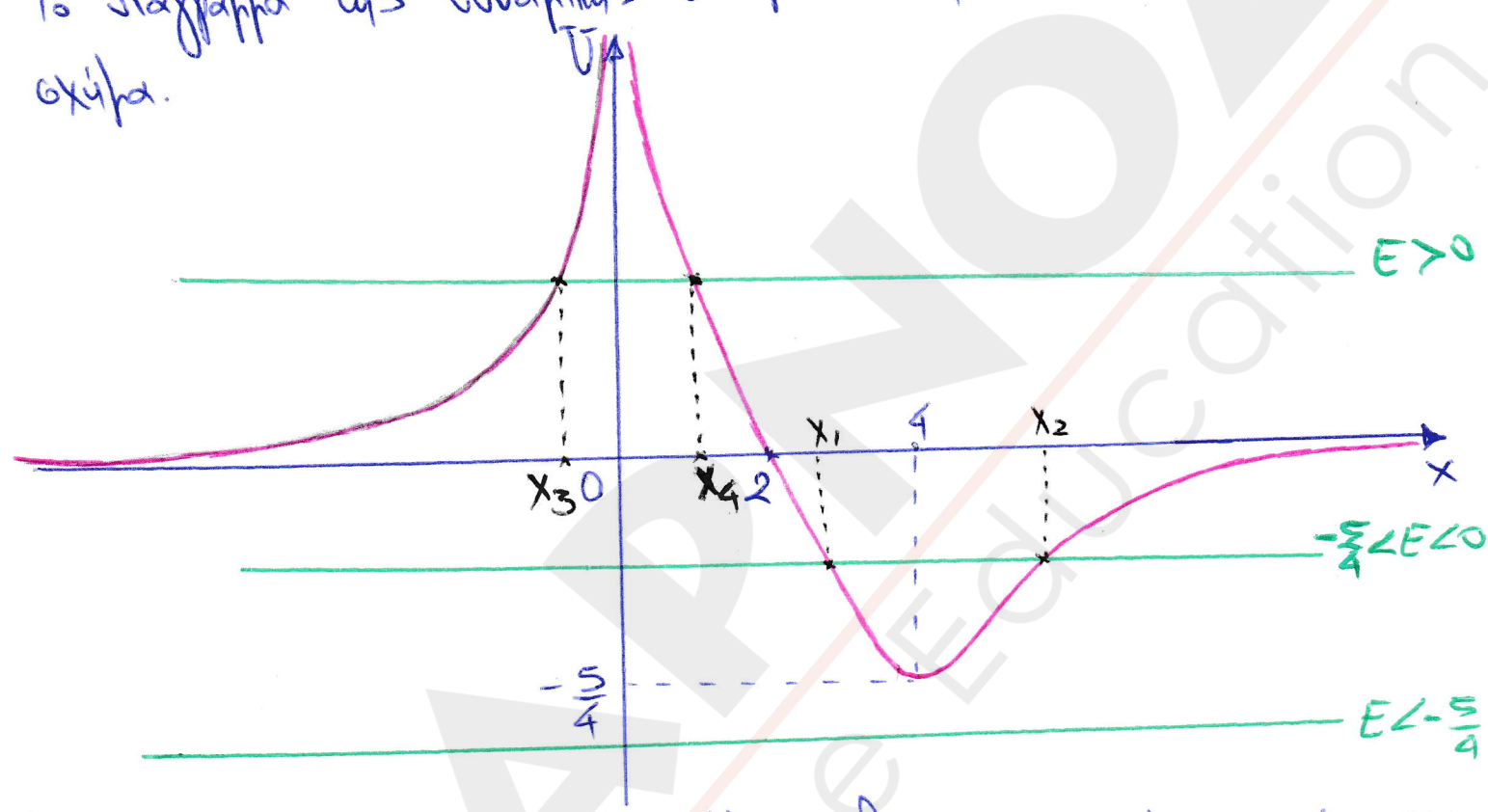
Συλ. στο $x=4$ η $U(x)$ παρουσιάζει μία και αποτελεί Σύμ. ευσταθούς ισορροπίας:

$$\text{Είναι: } U(x=4) = \frac{20}{4^2} - \frac{10}{4} = \frac{20-40}{16} = -\frac{20}{16} = -\frac{5}{4}$$

$$\text{Συμψία τάσης: } U(x) = 0 \xrightarrow{(2)} \frac{20}{x^2} - \frac{10}{x} = 0 \rightarrow \frac{20}{x^2} = \frac{10}{x} \rightarrow \underline{x=2}$$

Επίσης στα όρια: $x \rightarrow 0^+ : U \rightarrow \infty$
 $x \rightarrow +\infty : U \rightarrow 0$
 $x \rightarrow 0^- : U \rightarrow \infty$
 $x \rightarrow -\infty : U \rightarrow 0$

Το διάγραμμα της δυναμικής ενέργειας φαίνεται στο ακόλουθο σχήμα.



B) Σύμφωνα με το παραπάνω διάγραμμα η διερεύνηση πρέπει να γίνει για τις ακόλουθες τιμές της μηχανικής ενέργειας E :

- 1) Αν $E < -\frac{5}{4}$ τότε η κίνηση του υλικού σφαιρίου είναι αδύνατη.
- 2) Αν $E = -\frac{5}{4}$ τότε το υλικό σφαιρίο επιτρέπεται να βρίσκεται ακινητό στη θέση ευσταδούς ισορροπίας $x = 4$.
- 3) Αν $-\frac{5}{4} < E < 0$ τότε το υλικό σφαιρίο επιτρέπεται να κινείται στην περιοχή $x_1 \leq x \leq x_2$, όπου x_1, x_2 τα σφαιρικά τομή ως $V(x)$

Συμβαίνει οι λύσεις της εξίσωσης $V(x) = E$.

Η κίνηση είναι περιορισμένη και το υλικό σφαιρίο εκτελεί ταλαντώσεις γύρω από τη θέση ευκαταστάτου ισορροπίας $x = 4$.

4) Αν $E = 0$ τότε η επιτρεπτή περιοχή κίνησης είναι $2 \leq x < +\infty$.

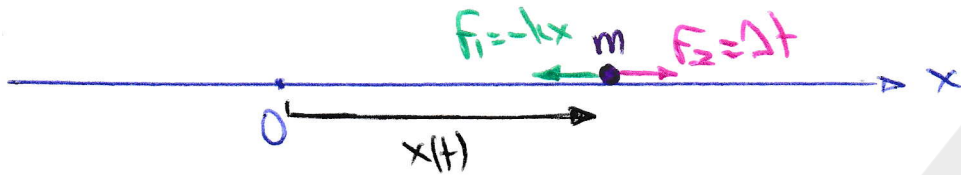
5) Αν $E > 0$ τότε οι επιτρεπτές περιοχές κίνησης είναι:

$-\infty < x \leq x_3$ ή $x_4 \leq x < +\infty$



APMO
Online Education

A)



Ο 2^{ος} νόμος του Newton για ένα κιβώτιο που υδρούς οριζόντιο δίνει:

$$\sum \vec{F}_x = m \ddot{x} \rightarrow -kx + \Delta t = m \ddot{x} \rightarrow \ddot{x} = -\frac{k}{m}x + \frac{\Delta}{m}t \rightarrow$$

$$\rightarrow \ddot{x} + \frac{k}{m}x = \frac{\Delta}{m}t \quad (1)$$

Η διαφορική εξίσωση κινήσης (1) του υδρούς οριζόντιο αποτελεί μια μη ομογενή διαφορική εξίσωση 2^{ης} τάξης και περιγράφει την εξαναγκασμένη ταλάντωση που εκτελεί το υδρούς οριζόντιο.

Η γενική λύση της (1) ισούται με τη λύση της ομογενούς διαφορικής εξίσωσης και μια particular λύση. Δηλαδή:

$$x(t) = x_{\text{ομογενής}} + x_{\text{particular}} \quad (2)$$

όπου $x_{\text{ομογενής}} = A \cos\left(\sqrt{\frac{k}{m}}t + \phi\right) \quad (3)$

και η particular λύση της καθορίζεται το μη ομογενές κομμάτι της (1)

οπότε: $x_{\text{particular}} = Bt \quad (4)$ και $\ddot{x}_{\text{particular}} = 0 \quad (5)$

Επειδή η particular λύση $x_{\text{particular}}$ πρέπει να επαληθεύει τη διαφορική εξίσωση (1) αν αντικαταστήσουμε τις (4), (5) στην (1) προκύπτει:

$$\cancel{X_{\text{φέρμας}}} + \frac{k}{m} X_{\text{φέρμας}} = \frac{\Delta}{m} t \rightarrow \frac{k}{m} Bt = \frac{\Delta}{m} t \rightarrow B = \frac{\Delta}{k} \quad (6)$$

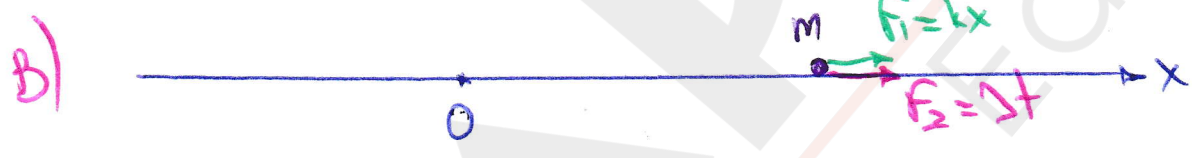
Οπότε η (4) δίνει ως (6) δίνει:

$$X_{\text{φέρμας}} = \frac{\Delta}{k} t \quad (7)$$

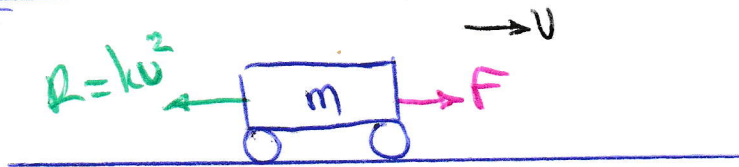
Άρα η (2) δίνει ως (3) και (7) δίνει:

$$X(t) = A \cos\left(\sqrt{\frac{k}{m}} t + \phi\right) + \frac{\Delta}{k} t.$$

όπου οι σταθερές A και φ προσδιορίζονται από τις αρχικές συνθήκες $X(t=0)$ και $V(t=0)$.



Αν η F_2 αντιστρέψει τη φορά της τότε το υδίο σφκίο θα εκτελεί επεαχυσόμενη κίνηση και συνεχώς θα απομακρύνεται από την αρχή του άξονα x προς το $+\infty$.



Η γενεργία ισχύος $P = 30 \text{ kW}$ που αποδίδει η μηχανή του οχήματος αντιστοιχεί σε δύναμη F που δρείται ε' αυτό τέτοια ώστε:

$$P = \frac{dW}{dt} = \frac{\vec{F} \cdot d\vec{x}}{dt} = \vec{F} \cdot \vec{v} = Fv \text{ (εφόσον)} \rightarrow P = Fv \rightarrow$$

$$\rightarrow F = \frac{P}{v} \quad |||$$

Η δύναμη της αντιστάσεως είναι ανάλογη του τετραγώνου της ταχύτητας συνολικά $R = kv^2$ και όταν το όχημα αναπτύσσει τη μέγιστη ταχύτητα του v_{max} η επιτάχυνσή του μηδενίζεται και ισχύει:

$$\sum \vec{F}_x = 0 \rightarrow F - R = 0 \xrightarrow{|||} \frac{P}{v_{\text{max}}} - kv_{\text{max}}^2 = 0 \rightarrow \frac{P}{v_{\text{max}}} = kv_{\text{max}}^2 \rightarrow$$

$$\rightarrow k = \frac{P}{v_{\text{max}}^3} \quad (2)$$

Κατά την κίνηση του οχήματος όταν η ταχύτητα του μεταβάλλεται από $v_1 = 10 \text{ m/s}$ σε $v_2 = 20 \text{ m/s}$ ο 2ος νόμος Newton

δίνει:

$$\sum \vec{F}_x = m\vec{a} \rightarrow F - R = m\alpha \xrightarrow{|||} \frac{P}{v} - kv^2 = m \frac{dv}{dt} = m \frac{dv}{dx} \left(\frac{dx}{dt} \right) \rightarrow$$

καύσιμα αδειάσαν!!

$$\rightarrow \frac{P}{U} - kU^2 = m \frac{dU}{dx} U \rightarrow$$

$$\rightarrow P - kU^3 = m \frac{dU}{dx} U^2 \rightarrow dx = m \frac{U^2 dU}{P - kU^3} \quad (2)$$

$$\rightarrow \int_0^S dx = \frac{m}{P} \int_{U_1}^{U_2} \frac{U^2 dU}{1 - \frac{U^3}{U_{\max}^3}} \rightarrow$$

$$\rightarrow S = \frac{m}{P} \left[-\frac{U_{\max}^3}{3} \ln \left| 1 - \frac{U^3}{U_{\max}^3} \right| \right]_{U_1}^{U_2} \rightarrow$$

$$\rightarrow S = -\frac{m U_{\max}^3}{3P} \left[\ln \left| 1 - \frac{U_2^3}{U_{\max}^3} \right| - \ln \left| 1 - \frac{U_1^3}{U_{\max}^3} \right| \right] \rightarrow$$

$$\rightarrow S = -\frac{1000 \text{ kg} \cdot (40 \text{ m/s})^3}{3 \cdot 30000 \text{ W}} \left[\ln \left| 1 - \frac{20^3}{40^3} \right| - \ln \left| 1 - \frac{10^3}{40^3} \right| \right] =$$

$$= -\frac{64000}{90} (\ln 0,875 - \ln 0,984) = -\frac{6400}{9} (-0,117) \text{ m} \rightarrow$$

$$\rightarrow \boxed{S = 83,2 \text{ m}}$$