



Όνοματεπώνυμο: _____, AM: _____

Να ληφθεί υπόψη η πρόοδος της 5ης Δεκεμβρίου 2016: NAI OXI — αν NAI μην απαντήσετε τα θέματα 1 και 2

Έχω παραδώσει εργασίες: NAI OXI

Θέμα 1^ο:

Η αντίσταση από ένα ρευστό σε μια κινούμενη σφαίρα είναι $\frac{1}{2}C_D\rho Sv^2$, όπου ρ η πυκνότητα του ρευστού, v η ταχύτητα της σφαίρας, $S = \pi\left(\frac{L}{2}\right)^2$ η επιφάνειά της με L τη διάμετρό της. Ο συντελεστής $C_D = 0.4 + \frac{24}{Re}$ είναι συνάρτηση του αριθμού Reynolds $Re = \frac{\rho Lv}{\eta}$, όπου η το ιξώδες του ρευστού. Έτσι η αντίσταση προκύπτει ανάλογη της ταχύτητας $F = 3\pi\eta Lv$ για μικρούς αριθμούς Reynolds και ανάλογη του τετραγώνου της ταχύτητας $F = 0.05\pi\rho L^2 v^2$ για μεγάλους αριθμούς Reynolds.

Θέλουμε να βρούμε σε πόση απόσταση σταματά μια σφαίρα από πιστόλι μέσα στο νερό, για το οποίο $\rho = 10^3 \text{ kg/m}^3$ και $\eta = 10^{-3} \text{ N s/m}^2$. Η σφαίρα έχει μάζα $m = 15.6 \text{ g}$, διάμετρο $L = 10.9 \text{ mm}$ και αρχική ταχύτητα $v_0 = 436 \text{ m/s}$.

(α) Βρείτε τον αριθμό Reynolds και επιλέξτε την κατάλληλη μορφή δύναμης αντίστασης μεταξύ των $F = 3\pi\eta Lv$ και $F = 0.05\pi\rho L^2 v^2$.

(β) Βρείτε την ταχύτητα συναρτήσει της απόστασης από την αρχική θέση θεωρώντας αμελητέο το βάρος.

(γ) Σε πόση απόσταση η ταχύτητα υποδιπλασιάζεται;

(δ) Πόσος χρόνος έχει περάσει μέχρι να υποδιπλασιαστεί η ταχύτητα;

(ε) Θα περάσει η σφαίρα τα γεμάτα με νερό μπαλόνια; (<http://www.natgeotv.com/uk/street-genius/videos/bulletproof-balloons>)



Θέμα 2^ο:

Σώμα μάζας m κινείται δεμένο σε μη-ιδανικό ελατήριο. Η μόνη δύναμη που του ασκείται είναι η δύναμη επαναφοράς από το ελατήριο, η οποία όταν το σώμα απέχει απόσταση x από τη θέση φυσικού μήκους είναι $F = -kx - \lambda x^3$, όπου k και λ θετικές σταθερές.

(α) Βρείτε και σχεδιάστε την δυναμική ενέργεια $V(x)$, θεωρώντας ότι $V(0) = 0$.

(β) Ποια η ενέργεια αν το πλάτος της ταλάντωσης είναι D ; Ποια είναι η αντίστοιχη τροχιά στο διάγραμμα φάσης;

(γ) Αν το πλάτος της ταλάντωσης είναι D και η σταθερά λ είναι «μικρή», ποια η διαφορά της περιόδου από την περίοδο σε ιδανικό ελατήριο $T_0 = 2\pi\sqrt{m/k}$; Υπόδειξη: Στο σχετικό ολοκλήρωμα θα βοηθήσει η αντικατάσταση $x = D \cos u$.

Δίνεται το ανάπτυγμα $(1 + \epsilon)^n \approx 1 + n\epsilon$ για $|\epsilon| \ll 1$.

★ (δ) Γράψτε την περίοδο για οποιαδήποτε τιμή της λ (όχι απαραίτητα «μικρής») χρησιμοποιώντας το πλήρες ελλειπτικό ολοκλήρωμα πρώτου είδους

$K(\xi) = \int_0^{\pi/2} \frac{du}{\sqrt{1 - \xi^2 \sin^2 u}}$, το οποίο σε μορφή

σειράς γράφεται $K(\xi) = \frac{\pi}{2} \sum_{n=0}^{\infty} \left[\frac{(2n-1)!!}{(2n)!!} \right]^2 \xi^{2n} =$

$\frac{\pi}{2} \left[1 + \left(\frac{1}{2}\right)^2 \xi^2 + \left(\frac{1 \cdot 3}{2 \cdot 4}\right)^2 \xi^4 + \left(\frac{1 \cdot 3 \cdot 5}{2 \cdot 4 \cdot 6}\right)^2 \xi^6 + \dots \right]$.

Θέμα 3^ο:

Θεωρείστε το σύστημα Γης-Σελήνης, όπου η Σελήνη μάζας m κινείται σε κυκλική τροχιά ακτίνας r γύρω από τη Γη με τροχιακή στροφορμή L και συχνότητα περιφοράς γύρω από τη Γη Ω . Η Γη έχει ιδιοπεριστροφή (spin) $S = I\omega$ όπου $I = 2MR^2/5$ είναι η ροπή αδράνειας της Γης, R η ακτίνα της, η μάζα της είναι $M = 61.5m$ και ω είναι η συχνότητα περιστροφής της Γης γύρω από τον άξονά της. Η ιδιοπεριστροφική ενέργεια της Γης είναι ίση με $I\omega^2/2$ ενώ

η ιδιοπεριστροφική ενέργεια της Σελήνης είναι αμελητέα.

(α) Η ολική στροφορμή του συστήματος $J = L + S$ διατηρείται καθώς το σύστημα εξελίσσεται στο χρόνο λόγω των παλιρροιακών δυνάμεων της Σελήνης στη Γη. Με δεδομένο ότι η ιδιοπεριστροφή της Γης επιβραδύνεται λόγω των παλιρροιακών δυνάμεων της Σελήνης, εξηγήστε τι αυτό συνεπάγεται για την απόσταση Γης - Σελήνης και την τροχιακή στροφορμή της Σελήνης γύρω από τη Γη.

(β) Γράψτε τη συνολική ενέργεια του συστήματος Γης - Σελήνης σαν συνάρτηση της συχνότητας Ω περιφοράς της Σελήνης γύρω από τη Γη, $E = E(\Omega)$ λαμβάνοντας υπόψη και τον 3ο νόμο του Kepler.

(γ) Υπολογίστε την ποσότητα $dE(\Omega)/d\Omega$ και βρείτε αν η συνολική ενέργεια E έχει ακρότατο και για ποιά σχέση των συχνοτήτων Ω και ω αυτό συμβαίνει.

(δ) Βρείτε αν αυτό το ακρότατο της ενέργειας είναι ελάχιστο ή μέγιστο, λαμβάνοντας υπόψη ότι η σημερινή απόσταση της Σελήνης είναι 384.000 km και η ακτίνα της Γης 6371 km.

(ε) Βρείτε τον ρυθμό αύξησης της απόστασης Γης-Σελήνης συναρτήσει της επιβράδυνσης της Γης $\dot{\omega}$ και των ω , S και L .

Θέμα 4^ο:

Ένα σωματίδιο μάζας m κινείται υπό την επίδραση της δύναμης $\vec{F} = -k\vec{r}$ όπου $k > 0$ είναι μια θετική σταθερά και \vec{r} είναι το διάνυσμα θέσης του σωματιδίου.

(α) Δείξτε ότι η κίνηση του σωματιδίου είναι επίπεδη.

(β) Βρείτε τη θέση του σωματιδίου συναρτήσει του χρόνου για τις αρχικές ($t = 0$) συνθήκες : $x = a$, $y = 0$, $V_x = 0$, $V_y = V$.

(γ) Δείξτε ότι η τροχιά είναι ελλειπτική.

(δ) Βρείτε την περίοδο της τροχιάς.

(ε) Η κίνηση του σωματιδίου υπακούει στον 3ο νόμο του Kepler;

ΛΥΣΕΙΣ:

Θέμα 1^ο:

(α) Αρχικά $Re = \frac{\rho L v_0}{\eta} = 4 \times 10^6 \gg 1$ και παραμένει $\gg 1$ πρακτικά σε όλη την κίνηση. Άρα $C_D = 0.4$ και $F = 0.05\pi\rho L^2 v^2$.

(β) $m\dot{v} = -0.05\pi\rho L^2 v^2$. Με $\dot{v} = v \frac{dv}{dx}$ έχουμε $\frac{dv}{dx} = -\frac{0.05\pi\rho L^2}{m}v$, ή αντικαθιστώντας τις αριθμητικές τιμές στο σύστημα SI, $\frac{dv}{dx} = -1.196v \Leftrightarrow$

$$\int_{436}^v \frac{dv}{v} = -1.196 \int_0^x dx \Leftrightarrow v = 436 e^{-1.196x} \text{ (SI)}.$$

(γ) $v = \frac{v_0}{2} \Leftrightarrow e^{1.196x} = 2 \Leftrightarrow x = \frac{\ln 2}{1.196} = 0.58 \text{ m}.$

(δ) $t = \int_0^x \frac{dx}{v} = \int_0^{0.58} \frac{1}{436} e^{1.196x} dx = \frac{1}{436 \times 1.196} (e^{1.196 \times 0.58} - 1) = 1.9 \times 10^{-3} \text{ SI, δηλ. } 1.9 \text{ χιλιοστά του δευτερολέπτου.}$

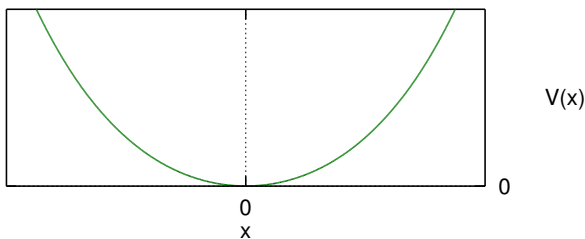
Θα μπορούσαμε να βρούμε την $v(t)$ κατευθείαν από το νόμο Νεύτωνα $m\dot{v} = -0.05\pi\rho L^2 v^2 \Leftrightarrow \frac{dv}{v^2} = -1.196 dt$ και ολοκληρώνοντας $-\frac{1}{v} + \frac{1}{436} = -1.196t$. Θέτοντας $v = 436/2$ βρίσκουμε το χρόνο υποδιπλασιασμού $t = \frac{1}{436 \times 1.196} = 1.9 \times 10^{-3} \text{ s}.$



Θέμα 2^ο:

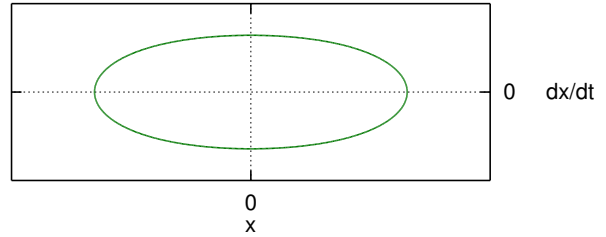
(α) $V(x) = -\int_0^x F(x) dx = \frac{kx^2}{2} + \frac{\lambda x^4}{4}.$

Είναι άρτια, έχει μηδενικό ελάχιστο στο $x = 0$ και είναι αύξουσα στο $x > 0$ με $\lim_{x \rightarrow +\infty} V(x) = +\infty$.



(β) $E = V(D) = \frac{kD^2}{2} + \frac{\lambda D^4}{4}.$

Η εξίσωση που περιγράφει την καμπύλη φάσης είναι $\frac{m\dot{x}^2}{2} + \frac{kx^2}{2} + \frac{\lambda x^4}{4} = \frac{kD^2}{2} + \frac{\lambda D^4}{4}.$



(γ) Η περίοδος $T = 4 \int_0^D \frac{dx}{\dot{x}} = 4 \int_0^D \frac{dx}{\sqrt{\frac{2}{m}(E - V)}}$

$$= 4 \int_0^D \frac{dx}{\sqrt{\frac{2}{m} \left(\frac{kD^2}{2} + \frac{\lambda D^4}{4} - \frac{kx^2}{2} - \frac{\lambda x^4}{4} \right)}}$$

$$= 4\sqrt{\frac{m}{k}} \int_0^D \frac{dx}{\sqrt{(D^2 - x^2) \left[1 + \frac{\lambda}{2k} (D^2 + x^2) \right]}}$$

Η αντικατάσταση $x = D \cos u$, $dx = -D \sin u du$ δίνει $T = 4\sqrt{\frac{m}{k}} \int_0^{\pi/2} \frac{du}{\sqrt{1 + \frac{\lambda D^2}{2k} (1 + \cos^2 u)}}$.

Χρησιμοποιώντας το δοσμένο ανάπτυγμα για $\epsilon = \frac{\lambda D^2}{2k} (1 + \cos^2 u) \ll 1$ και $\nu = -1/2$, είναι $T \approx 4\sqrt{\frac{m}{k}} \int_0^{\pi/2} \left[1 - \frac{\lambda D^2}{4k} (1 + \cos^2 u) \right] du$
 $= 4\sqrt{\frac{m}{k}} \left[u - \frac{\lambda D^2}{4k} \left(\frac{3u + \sin u \cos u}{2} \right) \right]_0^{\pi/2} \Leftrightarrow$
 $T = 2\pi\sqrt{\frac{m}{k}} \left(1 - \frac{3\lambda D^2}{8k} \right).$ Άρα η περίοδος είναι

μικρότερη από την $T_0 = 2\pi\sqrt{\frac{m}{k}}$ κατά $\frac{3\lambda D^2}{8k} T_0$.

(δ) Η $T = 4\sqrt{\frac{m}{k}} \int_0^{\pi/2} \frac{du}{\sqrt{1 + \frac{\lambda D^2}{2k} (2 - \sin^2 u)}}$ = $4\sqrt{\frac{m}{k + \lambda D^2}} \int_0^{\pi/2} \frac{du}{\sqrt{1 - \frac{\lambda D^2}{2k + 2\lambda D^2} \sin^2 u}}$ γράφε-

ται $T = 4\sqrt{\frac{m}{k + \lambda D^2}} K \left(\sqrt{\frac{\lambda D^2}{2k + 2\lambda D^2}} \right) = 2\pi\sqrt{\frac{m}{k + \lambda D^2}} \sum_{n=0}^{\infty} \left[\frac{(2n-1)!!}{(2n)!!} \right]^2 \left(\frac{\lambda D^2}{2k + 2\lambda D^2} \right)^n.$

Θέμα 3^ο:

(α) Στο σύστημα Γης - Σελήνης, η παλιρροιακή τριβή προκαλεί μιά επιβράδυνση της ιδιοπεριστροφής της Γης. Επειδή όμως η συνολική στροφορμή $J = L + S$ του συστήματος Γης - Σελήνης διατηρείται, εάν υποθέσουμε ότι η αλληλεπίδραση των σωμάτων αυτών με άλλα ουράνια σώματα είναι αμελητέα, θα έχουμε αύξηση της τροχιακής στροφορμής L της Σελήνης γύρω από τη Γη, με αποτέλεσμα να αυξάνει η απόσταση των δύο σωμάτων.

Συγκεκριμένα, επειδή η βαρυτική δύναμη είναι και η κεντρομόλος της κυκλικής κίνησης:

$$m\Omega^2 r = \frac{GMm}{r^2} \Rightarrow \Omega = \sqrt{\frac{GM}{r^3}},$$

όπου m , M οι μάζες Σελήνης, Γης, r η απόστασή τους και Ω η γωνιακή ταχύτητα γύρω από το κοινό ΚΜ του συστήματος. Έτσι η τροχιακή στροφορμή της Σελήνης γύρω από τη Γη είναι:

$$L = mr^2\Omega = mr^2\sqrt{\frac{GM}{r^3}} = m\sqrt{GMr}.$$

Επομένως, καθώς η L αυξάνει και η απόσταση r Γης - Σελήνης αυξάνει.

(β) Έστω S το σπιν της Γης, $S = I\omega$ όπου I η ροπή αδράνειάς της και ω η ιδιοσυχνότητα περιστροφής της. Παράλληλα η Σελήνη έχει τροχιακή στροφορμή $L = m\Omega r^2$, όπου Ω είναι η συχνότητα περιφοράς της Σελήνης γύρω από τη Γη. Λόγω όμως της μικρότερης μάζας της, η ενέργεια ιδιοπεριστροφής της Σελήνης είναι αμελητέα έτσι ώστε η συνολική ενέργεια του συστήματος Γης - Σελήνης να είναι,

$$E = \frac{1}{2}m\Omega^2 r^2 - \frac{GmM}{r} + \frac{1}{2}I\omega^2.$$

Επειδή λόγω του νόμου του Κέπλερ έχουμε $(GM\Omega)^{2/3} = \Omega^2 r^2$,

$$E(\Omega, \omega) = -\frac{1}{2}m(GM\Omega)^{2/3} + \frac{1}{2}I\omega^2.$$

Λόγω απουσίας εξωτερικών ροπών, η ολική στροφορμή του συστήματος $J = L + S$ διατηρείται,

$$J = I\omega + m(GM)^{2/3}\Omega^{-1/3}.$$

Δλδ,

$$dJ = 0, \quad Id\omega = \frac{m}{3}(GM)^{2/3}\Omega^{-4/3}d\Omega.$$

Επομένως,

$$\frac{dE}{d\Omega} = \frac{1}{3}m(GM)^{2/3}\Omega^{-1/3}\left(\frac{\omega}{\Omega} - 1\right) = \frac{1}{3}mr^2(\omega - \Omega).$$

Θεωρώντας την ενέργεια E σαν συνάρτηση μόνον του Ω , ένα ακρότατο της E επιτυγχάνεται όταν $\omega = \Omega$, δηλαδή όταν,

$$\Omega = \frac{L}{mr^2} = \frac{S}{I} = \omega.$$

(γ) Για να δούμε αν το ακρότατο είναι ελάχιστο υπολογίζουμε τη δεύτερη παράγωγο της $E(\Omega)$,

$$\frac{d^2E}{d\Omega^2} = \frac{2}{3}mr(\omega - \Omega)\frac{dr}{d\Omega} + \frac{1}{3}mr^2\left(\frac{d\omega}{d\Omega} - 1\right).$$

Αλλά,

$$r = (GM)^{1/3}\Omega^{-2/3}, \quad \frac{dr}{d\Omega} = -\frac{2}{3}\frac{r}{\Omega}$$

$$\frac{d^2E}{d\Omega^2} = \frac{mr^2}{9}\left[4\left(1 - \frac{\omega}{\Omega}\right) + \frac{mr^2}{I} - 3\right].$$

Για $\omega = \Omega$, θα επιτευχθεί η ελαχιστοποίηση της ενέργειας E , εφόσον,

$$\frac{d^2E}{d\Omega^2} > 0, \quad \text{όταν} \quad \frac{mr^2}{I} = \frac{5}{2}\frac{mr^2}{MR^2} > 3.$$

$$\frac{5}{6}\frac{m}{M}\frac{r^2}{R^2} > 1, \quad \frac{r}{R} > \frac{5 \times 81.5}{6}, \quad \frac{r}{R} \gtrsim 10.$$

Η απαίτηση αυτή ήδη ικανοποιείται σήμερα και πολύ περισσότερο όταν θα έχει απομακρυνθεί η Σελήνη σε περίπου 1.5 φορές τη σημερινή απόσταση όταν $\omega = \Omega$.

(ε) Για τον υπολογισμό της αύξησης της απόστασης της Σελήνης γύρω από τη Γη, επειδή ισχύει ο 3^{ος} νόμος του Kepler, $\Omega^2 r^3 = GM$ έχουμε,

$$\frac{3\dot{r}}{r} = -2\frac{\dot{\Omega}}{\Omega},$$

Άρα,

$$\frac{\dot{r}}{r} = -\frac{2\dot{\omega}}{\omega}\frac{S}{L},$$

Αντικαθιστώντας $\dot{\omega} = -0.42 \times 10^{-21} \text{ sec}^{-2}$ και τις υπόλοιπες σταθερές, προκύπτει $\dot{r} \sim 0.2 \text{ cm/μήνα}$.

Θέμα 4^ο:

(α) Σε πεδίο κεντρικών δυνάμεων $\vec{F} = -k\vec{r}$, $\vec{r} \times \vec{F} = -k\vec{r} \times \vec{r} = 0$, και επειδή $\vec{F} = m\frac{d\vec{V}}{dt}$ έχουμε

$$\vec{r} \times \frac{d\vec{V}}{dt} = 0,$$

ή,

$$\frac{d(\vec{r} \times \vec{V})}{dt} = \vec{V} \times \vec{V} + \vec{r} \times \frac{d\vec{V}}{dt} = 0.$$

Ολοκληρώνοντας την τελευταία εξίσωση παίρνουμε,

$$\vec{r} \times \vec{V} \equiv \frac{\vec{L}}{m},$$

όπου το \vec{L} είναι ένα σταθερό διάνυσμα. Έτσι,

$$\vec{r} \cdot \vec{L} = \vec{r} \cdot \vec{r} \times \vec{V} = 0,$$

δλδ το διάνυσμα \vec{r} είναι κάθετο στο σταθερό διάνυσμα \vec{L} , δλδ το \vec{r} ευρίσκεται πάνω σε ένα σταθερό επίπεδο που είναι κάθετο στο διάνυσμα \vec{L} . Έτσι, αποδεικνύεται ότι η κίνηση του σωματιδίου είναι επίπεδη.

(β) Η εξίσωση της κίνησης του σωματιδίου $m\ddot{\vec{r}} = \vec{F} = -k\vec{r}$ σε Καρτεσιανές συντεταγμένες δίνει,

$$\ddot{x} + \omega^2 x = 0, \quad \ddot{y} + \omega^2 y = 0,$$

με $\omega^2 = k/m$ και με γενική λύση,

$$x = C_1 \sin(\omega t) + C_2 \cos(\omega t),$$

$$y = C_3 \sin(\omega t) + C_4 \cos(\omega t).$$

Για τις δεδομένες αρχικές συνθήκες οι σταθερές C_1 , C_2 , C_3 και C_4 προσδιορίζονται και η λύση είναι,

$$x = a \cos(\omega t), \quad y = \frac{V}{\omega} \sin(\omega t).$$

(γ) Οι προηγούμενες εξισώσεις συνδυάζονται και απαλείφοντας τον χρόνο δίνουν την γνωστή εξίσωση

μιας έλλειψης

$$\frac{x^2}{a^2} + \frac{y^2}{b^2} = 1,$$

$$\text{με } b = \frac{V}{\omega} = \sqrt{\frac{m}{k}} V.$$

(δ) Όταν ο χρόνος t αυξάνει κατά T όπου $\sqrt{\frac{k}{m}} T = 2\pi$, το σωματίδιο επιστρέφει στο ίδιο σημείο της τροχιάς του. Επομένως η περίοδος της τροχιάς T είναι,

$$T = 2\pi \sqrt{\frac{m}{k}}.$$

(ε) Ο 3ος νόμος του Κέπλερ απαιτεί ο λόγος του τετραγώνου της περιόδου προς τον κύβο του μεγάλου ημιάξονα της τροχιάς να είναι σταθερός και ανεξάρτητος της μάζας του σωματιδίου ή των αρχικών συνθηκών. Στη συγκεκριμένη περίπτωση ο λόγος αυτός είναι,

$$\frac{(\text{περίοδος})^2}{(\text{μεγάλος ημιάξονας})^3} = \frac{4\pi^2 m}{ka^3} \quad \text{αν } a > b$$

και

$$\frac{(\text{περίοδος})^2}{(\text{μεγάλος ημιάξονας})^3} = \frac{4\pi^2}{V^3} \sqrt{\frac{k}{m}} \quad \text{αν } a < b.$$

δλδ, ο λόγος του τετραγώνου της περιόδου προς τον κύβο του μεγάλου ημιάξονα της τροχιάς εξαρτάται από τη μάζα m και το a , ή τα m και V και δεν είναι σταθερός. Επομένως, ο 3ος νόμος του Κέπλερ δεν ισχύει.