

Μηχανική Ι – Εργασία #2

Χειμερινό εξάμηνο 2017-2018

Ν. Βλαχάκης

-
1. Σώμα μάζας m κινείται στο επίπεδο με σταθερή στροφορμή L . Σε πολικές συντεταγμένες είναι $\varpi = \varpi_0(1+\lambda t)^\nu$ και η στροφορμή γράφεται $L = \frac{m\lambda\varpi_0^2}{2} \tan \mu$, όπου $\varpi_0, \lambda, \nu, \mu$ θετικές σταθερές με $\mu \in (0, \pi/2)$.
(α) Βρείτε την $\phi(t)$ και το πεδίο τιμών της. (Θα χρειαστεί να ξεχωρίσετε τις περιπτώσεις $\nu > 1/2$, $\nu = 1/2$ και $\nu < 1/2$.)
Βρείτε επίσης την εξίσωση τροχιάς $\varpi = \varpi(\phi)$.
(β) Σχεδιάστε την τροχιά αν $\nu = 3/2$ και $\tan \mu = 8\pi$.
-

2. Για την περίπτωση $\nu = 1/2$ της προηγούμενης άσκησης βρείτε την ταχύτητα και επιτάχυνση, τα μοναδιαία $\hat{\epsilon}$, \hat{n} , την επιτρόχια και κεντρομόλο συνιστώσα της επιτάχυνσης και την ακτίνα καμπυλότητας της τροχιάς.
-

Λύσεις – Εργασία #2

1. (α) Θεωρώντας $\phi|_{t=0} = 0$, είναι $L = m\varpi^2\dot{\phi} \Leftrightarrow \int_0^\phi d\phi = \int_0^t \frac{L}{m\varpi^2} dt \Leftrightarrow \phi = \frac{1}{2}\lambda \tan \mu \int_0^t (1 + \lambda t)^{-2\nu} dt$.

• Αν $\nu > 1/2$ η ολοκλήρωση δίνει $\phi = \phi_\infty \left[1 - \frac{1}{(1 + \lambda t)^{2\nu-1}} \right] \in [0, \phi_\infty)$, όπου $\phi_\infty = \frac{\tan \mu}{2(2\nu - 1)}$.

Είναι $\phi = \phi_\infty \left[1 - \left(\frac{\varpi_0}{\varpi} \right)^{2-1/\nu} \right] \Leftrightarrow \varpi = \frac{\varpi_0}{\left(1 - \frac{\phi}{\phi_\infty} \right)^{\nu/(2\nu-1)}} \in [\varpi_0, \infty)$.

• Αν $\nu = 1/2$ η ολοκλήρωση δίνει $\phi = \frac{\tan \mu}{2} \ln(1 + \lambda t) \in [0, \infty)$.

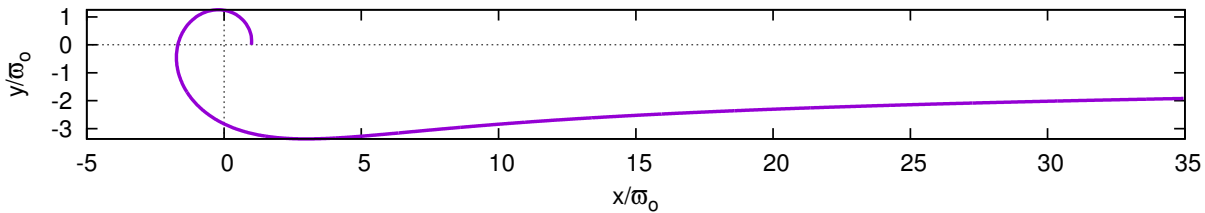
Είναι $\phi = \tan \mu \ln \frac{\varpi}{\varpi_0} \Leftrightarrow \varpi = \varpi_0 e^{\cot \mu \phi} \in [\varpi_0, \infty)$.

• Αν $\nu < 1/2$ η ολοκλήρωση δίνει $\phi = \frac{\tan \mu}{2(1 - 2\nu)} \left[(1 + \lambda t)^{1-2\nu} - 1 \right] \in [0, \infty)$.

Είναι $\phi = \frac{\tan \mu}{2(1 - 2\nu)} \left[\left(\frac{\varpi}{\varpi_0} \right)^{(1-2\nu)/\nu} - 1 \right] \Leftrightarrow \varpi = \varpi_0 [1 + 2 \cot \mu (1 - 2\nu)\phi]^{\nu/(1-2\nu)} \in [\varpi_0, \infty)$.

(β) Είναι $\varpi = \varpi_0(1 + \lambda t)^{3/2} \in [\varpi_0, \infty)$, $\phi = \phi_\infty \left[1 - \frac{1}{(1 + \lambda t)^2} \right] \in [0, \phi_\infty)$, όπου $\phi_\infty = 2\pi \text{ rad} = 360^\circ$ και $\varpi = \frac{\varpi_0}{(1 - \phi/\phi_\infty)^{3/4}}$. Το ότι η γωνία ϕ παίρνει πεπερασμένη μέγιστη τιμή ϕ_∞ ενώ η ακτίνα απειρίζεται σημαίνει ότι η τροχιά έχει ασύμπτωτη $\phi = \phi_\infty = 2\pi$, δηλ. παράλληλη στον x άξονα. Σε μεγάλους χρόνους είναι $y = \varpi \sin \phi = \infty \times 0$ με όριο $\lim_{\phi \rightarrow 2\pi} y = \lim_{\phi \rightarrow 2\pi} \frac{\varpi_0 \sin \phi}{\left(1 - \frac{\phi}{2\pi} \right)^{3/4}} \stackrel{0/0}{=} \lim_{\phi \rightarrow 2\pi} \frac{\varpi_0 \cos \phi}{\frac{3}{4} \left(1 - \frac{\phi}{2\pi} \right)^{-1/4} \left(-\frac{1}{2\pi} \right)} = 0$

χρησιμοποιώντας τον κανόνα L'Hôpital. Επομένως το σώμα σε πολύ μεγάλους χρόνους καταλήγει να κινείται πάνω στον άξονα x .



2. $\vec{r} = \varpi \hat{\omega}$ με $\varpi = \varpi_0 \sqrt{1 + \lambda t}$ και $\dot{\phi} = \frac{L}{m\varpi^2} = \frac{\lambda \tan \mu}{2(1 + \lambda t)}$.

$\vec{v} = \dot{\varpi} \hat{\omega} + \varpi \dot{\phi} \hat{\phi} = \frac{\varpi_0 \lambda}{2 \cos \mu \sqrt{1 + \lambda t}} (\cos \mu \hat{\omega} + \sin \mu \hat{\phi})$, $\hat{\varepsilon} = \frac{\vec{v}}{|\vec{v}|} = \cos \mu \hat{\omega} + \sin \mu \hat{\phi}$.

$\vec{a} = (\ddot{\varpi} - \varpi \dot{\phi}^2) \hat{\omega} + \frac{1}{\varpi} \frac{d(\varpi^2 \dot{\phi})}{dt} \hat{\phi} = -\frac{\varpi_0 \lambda^2}{4 \cos^2 \mu (1 + \lambda t)^{3/2}} \hat{\omega}$.

$\vec{a}_\varepsilon = (\vec{a} \cdot \hat{\varepsilon}) \hat{\varepsilon} = -\frac{\varpi_0 \lambda^2}{4 \cos \mu (1 + \lambda t)^{3/2}} \hat{\varepsilon}$, $\vec{a}_\kappa = \vec{a} - \vec{a}_\varepsilon = \frac{\varpi_0 \lambda^2 \sin \mu}{4 \cos^2 \mu (1 + \lambda t)^{3/2}} (\cos \mu \hat{\phi} - \sin \mu \hat{\omega})$, $\hat{n} = \frac{\vec{a}_\kappa}{|\vec{a}_\kappa|} =$

$\cos \mu \hat{\phi} - \sin \mu \hat{\omega}$, $\mathcal{R} = \frac{v^2}{|\vec{a}_\kappa|} = \frac{\varpi}{\sin \mu}$.

Το ίδιο από $\frac{\hat{n}}{\mathcal{R}} = \frac{d\hat{\varepsilon}}{ds} = \frac{\cos \mu \dot{\hat{\omega}} + \sin \mu \dot{\hat{\phi}}}{|\vec{v}|} = \frac{\cos \mu \dot{\phi} \hat{\phi} - \sin \mu \dot{\phi} \hat{\omega}}{|\vec{v}|} = \frac{\sin \mu}{\varpi} (\cos \mu \hat{\phi} - \sin \mu \hat{\omega})$.