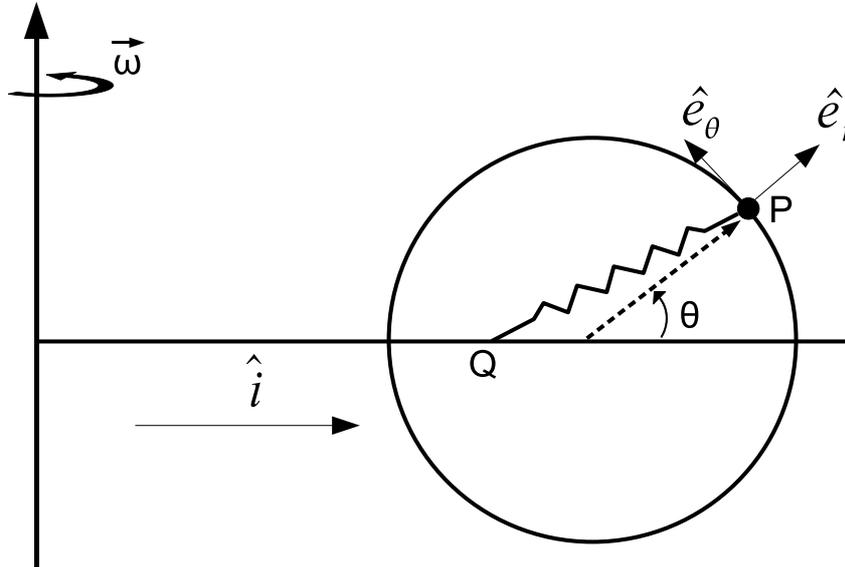


Solución Primer Parcial 10 de mayo de 2008

Mecánica Newtoniana

Ejercicio 1



1. Ninguna fuerza reactiva que actúa sobre la partícula tiene componente según \hat{e}_θ . Considerando la segunda ley de Newton en esa dirección tenemos:

$$-k(P - Q) \cdot \hat{e}_\theta = -k \left(\frac{R}{2} \hat{i} + R \hat{e}_r \right) \cdot \hat{e}_\theta = k \frac{R}{2} \text{sen} \theta = m \vec{a} \cdot \hat{e}_\theta$$

La aceleración la calculamos apelando al teorema de Coriolis y usando como sistema relativo uno solidario a la guía con origen en el centro de ella. La aceleración relativa según la dirección \hat{e}_θ es $R\ddot{\theta}$ mientras que la aceleración de Coriolis no tiene componente según esa dirección. La aceleración de transporte (\vec{a}_T) es la de un movimiento circular uniforme alrededor del eje de giro y a una distancia $(3 + \cos\theta)R$ del mismo:

$$\vec{a}_T = -\omega^2 R(3 + \cos\theta) \hat{i}$$

por lo que tenemos:

$$k \frac{R}{2} \text{sen} \theta = m(R\ddot{\theta} + \omega^2 R(3 + \cos\theta) \text{sen} \theta) \Leftrightarrow$$

$$\ddot{\theta} + \text{sen} \theta [\omega^2(3 + \cos\theta) - \omega_0^2] = 0$$

siendo $\omega_0^2 = \frac{k}{2m}$

2. Las posiciones de equilibrio relativo corresponden a $\ddot{\theta} = 0$:

$$\begin{cases} \text{sen} \theta_{eq} = 0 : & \theta_{eq} = 0, \pi \\ \cos \theta_{eq} = \left(\frac{\omega_0}{\omega} \right)^2 - 3 \end{cases}$$

3. Las posiciones de equilibrio que verifican $\cos\theta_{eq} = \left(\frac{\omega_0}{\omega}\right)^2 - 3$ existen mientras

$$\left| \left(\frac{\omega_0}{\omega}\right)^2 - 3 \right| \leq 1 \Leftrightarrow$$

$$2 \leq \left(\frac{\omega_0}{\omega}\right)^2 \leq 4$$

La estabilidad de las posiciones de equilibrio la podemos hallar estudiando la concavidad de los extremos relativos de la "potencial" U' , cuya derivada primera es

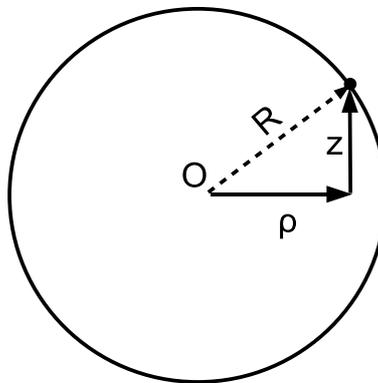
$$\frac{dU'}{d\theta} = \text{sen}\theta [\omega^2(3 + \cos\theta) - \omega_0^2]$$

y su derivada segunda

$$\frac{d^2U'}{d\theta^2} = \cos\theta [\omega^2(3 + \cos\theta) - \omega_0^2] - \omega^2 \text{sen}^2\theta = \cos\theta [\omega^2(3 + \cos\theta) - \omega_0^2] - \omega_0^2 [1 - \cos^2\theta]$$

$$\frac{d^2U'}{d\theta^2} \Big|_{\theta_{eq}} = \begin{cases} 4\omega^2 - \omega_0^2, & \theta_{eq} = 0, \text{ estable para } \left(\frac{\omega_0}{\omega}\right)^2 < 4 \\ -[2\omega^2 - \omega_0^2], & \theta_{eq} = \pi, \text{ estable para } \left(\frac{\omega_0}{\omega}\right)^2 > 2 \\ -\omega_0^2 [1 - \cos^2\theta_{eq}], & \cos\theta_{eq} = \left(\frac{\omega_0}{\omega}\right)^2 - 3, \text{ siempre inestables} \end{cases}$$

Ejercicio 2



1. Dado que la componente vertical del momento de las fuerzas con respecto a O es nula, tenemos:

$$\vec{M}_O \cdot \hat{z} = 0 \Rightarrow \frac{d\vec{L}_O}{dt} \cdot \hat{z} = 0 \Leftrightarrow L_z = \text{cte.}$$

Además la energía (E) se conserva ya que sobre la partícula no trabajan fuerzas no conservativas.

2. Escribiendo L_z y E en coordenadas cilíndricas:

$$L_z = m\rho^2\dot{\varphi}$$

$$E = mgz + \frac{m}{2} (\dot{\rho}^2 + \rho^2\dot{\varphi}^2 + \dot{z}^2)$$

Eliminando $\dot{\varphi}$ entre las dos ecuaciones y usando:

$$\rho^2 + z^2 = R^2$$

además de la derivada de esta relación:

$$\rho\dot{\rho} + z\dot{z} = 0$$

tenemos que:

$$E = mgz + \frac{mz^2\dot{z}^2}{2(R^2 - z^2)} + \frac{L_z^2}{2m(R^2 - z^2)} + \frac{m\dot{z}^2}{2} \Leftrightarrow$$
$$\dot{z}^2 = \frac{2(R^2 - z^2)}{mR^2} \left[E - mgz - \frac{L_z^2}{2m(R^2 - z^2)} \right] = f(z)$$

3. Una trayectoria con z constante corresponde a $\ddot{z} = 0$, es decir, $\frac{df}{dz} = 0$:

$$2z \left[E - mgz - \frac{L_z^2}{2m(R^2 - z^2)} \right] + (R^2 - z^2) \left[mg + \frac{zL_z^2}{m(R^2 - z^2)^2} \right] = 0$$

usando que para esta trayectoria $E = mgz + \frac{L_z^2}{2m(R^2 - z^2)}$, tenemos:

$$mg + \frac{zL_z^2}{m(R^2 - z^2)^2} = 0$$

usando que $z = -\frac{R}{2}$ y considerando $L_z = m\rho_0 v_0 = m\sqrt{\frac{3}{4}}Rv_0$, la velocidad pedida resulta:

$$v_0 = \sqrt{\frac{3gR}{2}}$$