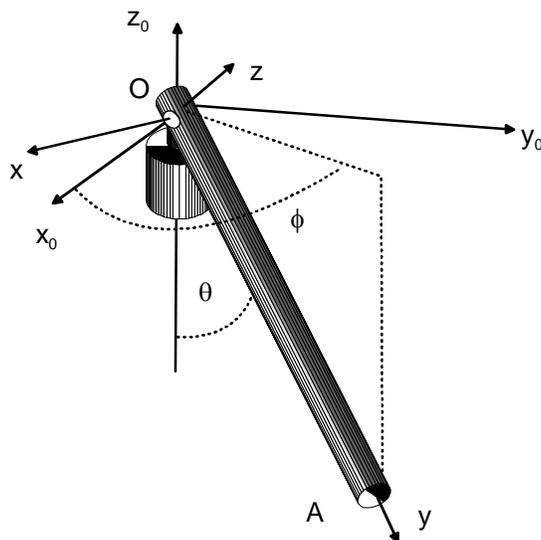


• PROBLEMA 3



La barra OA indicada en la figura está unida a un dispositivo en O que le permite cambiar libremente los ángulos de inclinación respecto a la vertical z_0 y el ángulo ϕ de su proyección sobre el plano horizontal $x_0 y_0$. Los ejes $Oxyz$ son ejes principales de inercia en O , y a lo largo de la barra, xy perpendiculares a la barra en A y el eje x horizontal.

$$\vec{\omega} = \dot{\theta} \hat{i} + \dot{\phi} (\sin \theta \hat{k} - \cos \theta \hat{j})$$

$$I_{xx} = I_{zz} = \frac{1}{3} ML^2, \quad I_{yy} = 0$$

La energía cinética es

$$K = \frac{1}{2} I_{xx} \omega_x^2 + \frac{1}{2} I_{yy} \omega_y^2 + \frac{1}{2} I_{zz} \omega_z^2$$

así resulta el Lagrangiano

$$L = \frac{1}{2} \frac{1}{3} ML^2 \dot{\theta}^2 + \frac{1}{2} \frac{1}{3} ML^2 \dot{\phi}^2 \sin^2 \theta + Mg \frac{L}{2} \cos \theta$$

y ecuaciones de Lagrange

$$\begin{aligned} 0 &= \frac{1}{3} ML^2 \ddot{\theta} - \frac{1}{3} ML^2 \dot{\phi}^2 \sin \theta \cos \theta + Mg \frac{l}{2} \sin \theta \\ 0 &= \frac{1}{3} ML^2 \ddot{\phi} \sin^2 \theta + \frac{2}{3} ML^2 \dot{\phi} \dot{\theta} \sin \theta \cos \theta \end{aligned} \quad (\text{a}) \quad 2\text{p}$$

Cantidades conservadas

$$\begin{aligned}
 H &= E = \frac{1}{2} \frac{1}{3} ML^2 \dot{\theta}^2 + \frac{1}{2} \frac{1}{3} ML^2 \dot{\phi}^2 \sin^2 \theta - Mg \frac{L}{2} \cos \theta \\
 &= \frac{1}{2} \frac{1}{3} ML^2 \Omega^2 \\
 p_\phi &= \frac{1}{3} ML^2 \dot{\phi} \sin^2 \theta = \frac{1}{3} ML^2 \Omega
 \end{aligned}
 \tag{b) 2p}$$

simplificando la ecuación de conservación de energía

$$\dot{\theta}^2 + \dot{\phi}^2 \sin^2 \theta - \frac{3g}{L} \cos \theta = \Omega^2$$

eliminando $\dot{\phi}$

$$\begin{aligned}
 \dot{\phi} &= \frac{\Omega}{\sin^2 \theta} \\
 \dot{\theta}^2 &= -\Omega^2 \frac{\cos^2 \theta}{\sin^2 \theta} + \frac{3g}{L} \cos \theta
 \end{aligned}$$

Puntos de retorno

$$\dot{\theta} = 0 \Rightarrow \theta_1 = \frac{\pi}{2} \tag{c) 1p}$$

y el otro satisface

$$\Omega^2 \cos \theta = \frac{3g}{L} (1 - \cos^2 \theta)$$

cuyas raíces son

$$\cos \theta = \frac{\Omega^2 L}{6g} \left(-1 \pm \sqrt{1 + \frac{36g^2}{\Omega^4 L^2}} \right)$$

sea

$$\begin{aligned}
 p &= \frac{\Omega^2 L}{6g} \\
 \cos \theta &= -p \pm \sqrt{p^2 + 1}
 \end{aligned}$$

el signo $-$ no sirve

$$\begin{aligned}
 \cos \theta_2 &= \sqrt{p^2 + 1} - p > 0 \\
 \theta_2 &< \frac{\pi}{2}
 \end{aligned}
 \tag{c) 1p}$$

0.1 Usando origen en G

Tambien puede hacerse usando origen en G , pero los momentos de inercia son otros

$$I_{xx} = I_{zz} = \frac{1}{12} ML^2, \quad I_{yy} = 0$$

y además

$$v_G^2 = \frac{L^2}{4} \dot{\theta}^2 + \frac{L^2 \sin^2 \theta}{4} \dot{\phi}^2$$

de manera que la energía cinética es

$$K = \frac{1}{2}M\left(\frac{L^2}{4}\dot{\theta}^2 + \frac{L^2 \sin^2 \theta}{4}\dot{\phi}^2\right) + \frac{1}{2}\frac{1}{12}ML^2\dot{\theta}^2 + \frac{1}{2}\frac{1}{12}ML^2\dot{\phi}^2 \sin^2 \theta$$

$$K = \frac{1}{6}ML^2\dot{\theta}^2 + \frac{1}{6}ML^2\dot{\phi}^2 \sin^2 \theta$$

igual que antes y de aquí todo sigue igual...