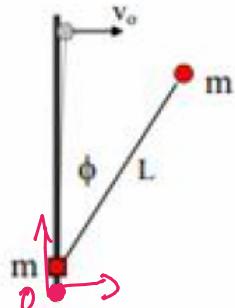


Tarea 7 FI 2001-6

P11 En el problema no hay gravedad

Nos pides $\dot{\phi}$ en función de ϕ

Para resolver el problema utilizaremos la 2da Ley de Newton para el CM y Torque sobre el eje de giro. (CM).



Tomaremos el origen en el punto O que es la posición inicial del anillo. Podemos decir también que el CM se encuentra en el punto medio de la cuerda.

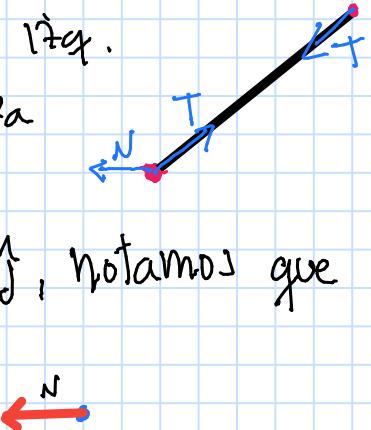
Hacemos un DCL de ambas masas para estudiar las fzas presentes.

Donde pusimos la normal hacia la rtaq.

Esto porque necesita mos que la fza

Normal en el eje x sea 0 para que el

anillo solo se mueva en el eje \hat{y} , notamos que entonces el DCL del sistema completo será



Con lo que tendremos las ec.

$$2m \ddot{x}_{cm} = -N \quad \wedge \quad 2m \ddot{y}_{cm} = 0$$

Por lo que necesitamos una expresión para \ddot{x}_{cm} , usando Trigonometría podemos escribir

$$\ddot{x}_{cm}(\theta) = \frac{L}{2} \sin \theta \hat{i} + (y + \frac{L}{2} \cos \theta) \hat{j}$$

Donde y es la altura del anillo (función del tiempo)

$$\vec{R}_{CM}(\theta) = \frac{L}{2} \sin\phi \hat{x} + (y + \frac{L}{2} \cos\phi) \hat{y} \quad | \text{Derivamos c/r al tiempo}$$

$$\ddot{\vec{R}}_{CM}(\theta) = \frac{L}{2} \cos\phi \dot{\phi} \hat{x} + (\ddot{y} - \frac{L}{2} \dot{\phi} \sin\phi) \hat{y} \quad | \text{una vez más}$$

$$\ddot{\vec{R}}_{CM}(\theta) = \left(\frac{L}{2} \ddot{\phi} \cos\phi - \frac{L}{2} \dot{\phi}^2 \sin\phi \right) \hat{x} + \left(\ddot{y} - \frac{L}{2} \dot{\phi}^2 \cos\phi - \frac{L}{2} \ddot{\phi} \sin\phi \right) \hat{y}$$

Reemplazando \ddot{x}_{CM} en Newton

$$2m_0 \cdot \frac{L}{2} (\ddot{\phi} \cos\phi - \dot{\phi}^2 \sin\phi) = -N$$

$$\Rightarrow N = m L (\dot{\phi}^2 \sin\phi - \ddot{\phi} \cos\phi) \quad | \text{con lo que tenemos una expresión para } N$$

Ahora queremos usar la eq de Torque

$I_0 \ddot{\phi} = \Gamma_{ext}$, Tomaremos como eje de giro el CM

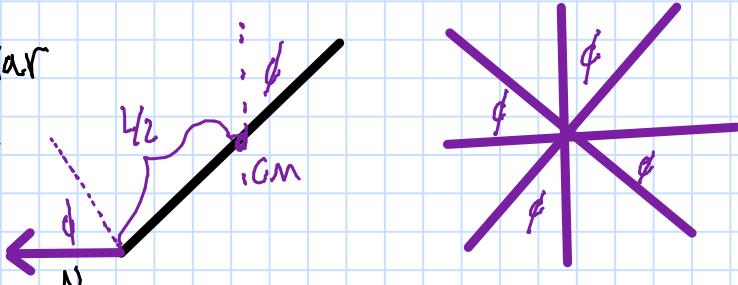
por lo que la inercia I_0 será

$$I_0 = \sum m_i r_i^2 = m_0 \left(\frac{L}{2}\right)^2 + m_1 \left(\frac{L}{2}\right)^2 = m \frac{L^2}{2},$$

Ahora queremos calcular el torque, para lo que necesitamos la componente perpendicular al brazo

Con el dibujo podemos notar que queremos la componente asociada al coseno $\cos\phi$

Notamos que este torque hace crecer ϕ , por lo que es positivo, así



$$\ddot{\phi} m \frac{L}{2} = \frac{L}{2} \cdot N \cos \phi \quad / \text{ Usando } N = m L (\dot{\phi}^2 \sin \phi - \ddot{\phi} \cos \phi)$$

$$\ddot{\phi} = -\dot{\phi} \cos^2 \phi + \dot{\phi}^2 \sin \phi \cos \phi$$

$$\dot{\phi} (1 - \cos^2 \phi) = \dot{\phi}^2 \sin \phi \cos \phi \quad / \text{ Haciendo el truco de Mecánica}$$

$$\dot{\phi} \frac{d\dot{\phi}}{d\phi} = \dot{\phi}^2 \frac{\sin \phi \cos \phi}{1 + \cos^2 \phi} \quad \ddot{\phi} = \dot{\phi} \frac{d\dot{\phi}}{d\phi}$$

$$\frac{1}{\dot{\phi}} \frac{d\dot{\phi}}{d\phi} = \frac{\sin \phi \cos \phi}{(1 + \cos^2 \phi)} \quad / \int_{\phi=0}^{\phi=\phi} d\phi$$

$$\Rightarrow \int_{\dot{\phi}(0)}^{\dot{\phi}} \frac{d\dot{\phi}}{\dot{\phi}} = \int_{\phi=0}^{\phi=\phi} \frac{\sin \phi \cos \phi d\phi}{1 + \cos^2 \phi} \quad / \text{ Integrando, ambos son logaritmos}$$

$$\ln \left(\frac{\dot{\phi}}{\dot{\phi}(0)} \right) = -\frac{1}{2} \ln \left(\frac{1 + \cos^2 \phi}{1 + \cos^2(0)} \right)$$

$$\ln \left(\dot{\phi} / \dot{\phi}(0) \right) = \ln \left(\sqrt{\frac{2}{1 + \cos^2 \phi}} \right) \Rightarrow \frac{\dot{\phi}}{\dot{\phi}(0)} = \sqrt{\frac{2}{1 + \cos^2 \phi}}$$

$$\Rightarrow \dot{\phi} = \dot{\phi}(0) \cdot \sqrt{\frac{2}{1 + \cos^2 \phi}} \quad / \text{ Ahora necesitamos } \dot{\phi}(0)$$

Para lo que tenemos que calcular $V_{cm}(0)$

$$\vec{V}_{cm}(0) = \frac{1}{2m} \cdot (V_0 \hat{x} \cdot \vec{m} + \vec{0} \cdot \vec{m}) \Rightarrow \vec{V}_c(0) = \frac{V_0}{2} \hat{x}$$

y tenemos que el brot de giro es $\frac{L}{2}$, entonces

$$\frac{L}{2} \cdot \dot{\phi}(0) = \vec{V}_{cm}(0) \Rightarrow \frac{L}{2} \cdot \dot{\phi}(0) = \frac{V_0}{2} \Rightarrow \dot{\phi}(0) = \frac{V_0}{L}$$

$$\text{Así } \dot{\phi}(\phi) = \frac{V_0}{L} \cdot \sqrt{\frac{2}{1 + \cos^2 \phi}}$$

Con lo que terminamos la parte a)

Ahora queremos

$$N(\dot{\phi} = \pi/2), \text{ con } N = m L (\dot{\phi}^2 \sin \phi - \ddot{\phi} \cos \phi)$$

tenemos que $\cos(\pi/2) = 0$ por lo que solo necesitamos $\dot{\phi}(\dot{\phi} = \pi/2)$

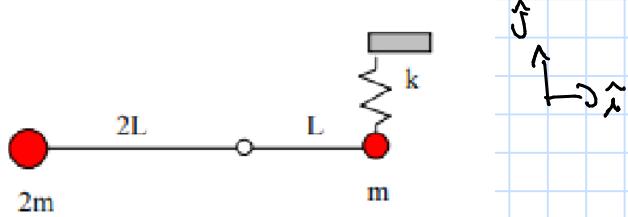
$$\begin{aligned} N(\dot{\phi} = \pi/2) &= m L \cdot \dot{\phi}^2(\dot{\phi} = \pi/2) \\ &= m L \cdot \frac{V_0^2}{L^2} \cdot \left(\sqrt{\frac{L}{1 + \cos^2(\pi/2)}} \right)^2 \\ &= m \frac{V_0^2}{L} \cdot 2 \quad \Rightarrow \quad N(\dot{\phi} = \pi/2) = \frac{2m V_0^2}{L} \end{aligned}$$

Análisis dimensional $[N] = [N] = [kg \cdot \overset{\text{Newton}}{m/s^2}] = [M \cdot \frac{L}{s^2}]$

$$\left[\frac{2m V_0^2}{L} \right] = \left[M \cdot \frac{\frac{L^2}{s^2}}{L} \right] = \left[M \cdot \frac{L}{s^2} \right] = [N] \quad \text{Dimensionalmente correcto.}$$

P2) Primero el sistema se encuentra horizontal y nos piden el estiramiento del resorte.

Tenemos que imponer que la suma de los torques sea 0. Como la masa de la izq es mas grande que la otra y esta mas lejos, esperamos que el resorte este ejerciendo una fuerza en \vec{i} , entonces su torque sera negativo



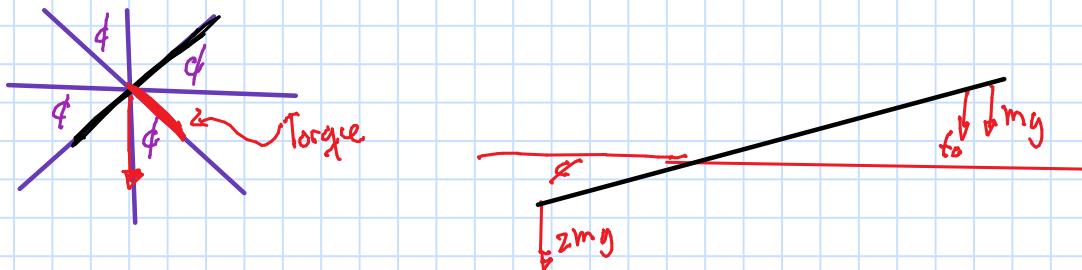
! → imporemos

$$\sum \tau = (2m)g \cdot (2L) - mg \cdot L + \delta L = 0 \quad \rightarrow \text{Análisis Dimensional}$$

$$\Rightarrow +3mg + K\delta = 0 \Rightarrow \boxed{\delta = -\frac{3mg}{K}} \quad \left. \begin{array}{l} [K] = \left[\frac{N}{m} \right] \\ [mg] = [N] \end{array} \right\} \left[\frac{mg}{K} \right] = \left[m \right]$$

Now da una compresión, como esperábamos

Ahora queremos perturbar ligeramente el sistema, $\dot{\tau}_{gx}$



Para el resorte, tendremos que su compresión será $\delta - L \sin \theta$. El signo (-) porque δ es negativo y por como hicimos el dibujo, ahora el resorte esta mas comprimido que en el instante inicial, escribimos la ecu de torque

$I_0 \ddot{\theta} = \tau_{pert}$ y notamos que no hemos calculado la incógnita ...

$$I_0 = \sum m_i r_i^2 = 2m \cdot (2L)^2 + m \cdot L^2 = 9mL^2, \text{ entonces}$$

$$\ddot{\theta} 9mL^2 = (2mg) \cdot 2L \cdot \cos \theta - mg \cdot L \cos \theta + (\delta - L \sin \theta) K \cdot \cos(\theta)$$

El coseno en la fza elástica viene porque si bien el resorte esta vertical, la barra no.

$$\ddot{\varphi} q_m L^2 = (2mg) \cdot 2L \cdot \cos\theta - mg \cdot L \cos\phi + (\delta - L \sin\phi) K \cdot \cos\phi L$$

Queremos hacer P.D respecto a $\phi = 0$, entonces $\dot{\phi} = 0 + \varepsilon$ con $\varepsilon \ll 1$
 Entonces $\ddot{\varphi} = \ddot{\varepsilon}$ $\cos(\phi) \approx 1$ ^ $\sin(\phi) \approx \varepsilon$, así

$$\ddot{\varepsilon} \cdot q_m L^2 = 4mgL - mgL + KSL - KL\varepsilon$$

$$0 = \ddot{\varepsilon} + \frac{K}{qm} \varepsilon$$

Punto de equilibrio

Así la frecuencia de pequeñas oscilaciones es $\omega_0 = \sqrt{\frac{K}{qm}}$

$$\Rightarrow T = \frac{2\pi}{\omega_0} \Rightarrow T = 6\pi \sqrt{\frac{m}{K}}$$

c) Ahora queremos la rapidez máxima cuando el resorte se contrae

Para lo que volvemos ala ec de torque

$$\ddot{\varphi} q_m L^2 \ddot{\theta} = 3mgL \cos\theta \quad / \text{Truco de mecánica}$$

$$\int \dot{\theta} \frac{d\theta}{dt} = \frac{g}{L} \cos\theta \quad \frac{\pi}{2} \text{ es donde la velocidad es máxima}$$

$$\int_{\theta=0}^{\frac{\pi}{2}} \dot{\theta} d\theta = \frac{g}{\frac{J}{2}} \int_{\theta=0}^{\frac{\pi}{2}} \cos\theta d\theta = \frac{\dot{\theta}^2}{\frac{J}{2}} = \frac{g}{\frac{J}{2}} \cdot \left(\sin \frac{\pi}{2} - \sin(0) \right)$$

$$\dot{\theta} = \sqrt{\frac{2g}{J}}$$

Por lo que la rapidez de la masa Zm será

$$V_{\max} = 2L \cdot \sqrt{\frac{2g}{J}}$$