

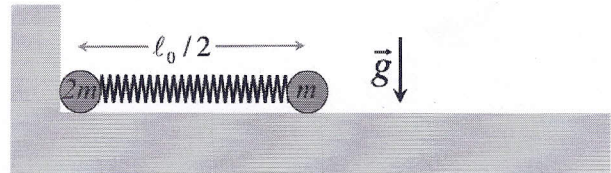
EXAMEN

PROBLEMA 1

Una partícula de masa m y otra de masa $2m$ se encuentran unidas por un resorte ideal, de constante k y largo natural ℓ_0 como muestra la figura. Inicialmente la partícula de masa $2m$ se encuentra apoyada contra la pared vertical, y la partícula de masa m comprime al resorte una distancia $\ell_0/2$. La superficie sobre la cual se encuentran las partículas se extiende infinitamente hacia la derecha, es horizontal y completamente lisa.

Si el sistema es liberado desde su condición inicial en reposo, se pide:

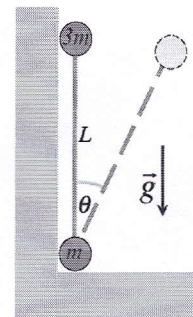
- Velocidad del centro de masa de ambas partículas, una vez que el sistema se separa de la pared.
- Largos máximo y mínimo que alcanza el resorte una vez que el sistema se separa de la pared.
- Frecuencia de las oscilaciones del sistema una vez que éste se separa de la pared



PROBLEMA 2

Una barra ideal de largo L tiene en su extremo inferior una partícula de masa m y en su extremo superior una partícula de masa $3m$. Inicialmente la barra está en posición vertical y la partícula superior recibe una pequeña perturbación que hace que la barra caiga como indica la figura. No existe ningún tipo de roce.

- Determine una expresión para $\dot{\theta}$ en función de θ .
- Indique si, al caer la barra, la partícula inferior se despega primero de la pared horizontal o de la pared vertical. Justifique su respuesta.

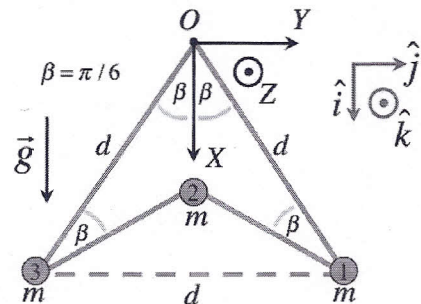


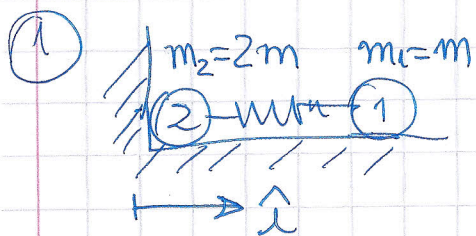
PROBLEMA 3

Una estructura está compuesta por cuatro barras ideales que tienen pegadas tres partículas de masa m , dispuestas en el plano de las barras, con la geometría de la figura. El vértice superior está fijo en O , y puede rotar en torno a los tres ejes de la figura.

Se pide:

- La matriz de inercia de la estructura con respecto a O para el sistema de coordenadas cartesianas (X, Y, Z) de la figura. Indique si (X, Y, Z) son ejes principales, justificando su respuesta.
- El momento angular de la estructura con respecto a O cuando la velocidad angular $\vec{\omega}$, de la estructura, toma los siguientes valores: $\vec{\omega} = \omega_x \hat{i}$ (en torno a X); $\vec{\omega} = \omega_y \hat{j}$ (en torno a Y); $\vec{\omega} = \omega_z \hat{k}$ (en torno a Z), y las frecuencias de pequeñas oscilaciones para el movimiento en torno a Z y el movimiento en torno a Y .
- La máxima rapidez que alcanza el centro de masa de la estructura, cuando ésta se suelta desde el reposo con su lado $\overline{O1}$ coincidente con el eje Y .





La partícula ② se desprege cuando el resorte alcanza su largo natural.

Además, las fuerzas que trabajan son conservativas \Rightarrow la energía se conserva.

Por lo tanto: $E_{MT} = cte = \frac{1}{2} k \left(\frac{l_0}{2}\right)^2$ (antes de soltar la part. ①)

$$E = \frac{k l_0^2}{8} \quad (*) \text{ Energía q se mantendrá cte en todo el movimiento}$$

Esta energía, cuando la masa m_2 se suelta de la pared, se escribe como:

$$E = \frac{1}{2} m_2 v_2^2 + \frac{1}{2} m_1 v_1^2$$

(instante del despegue)

(la energía potencial es nula porque el resorte está en su largo natural)

Entonces la velocidad de la masa m_1 al momento del despegue de m_2 es:

$$v_1^2 = \frac{2}{m} \cdot \frac{k l_0^2}{8} = \frac{k l_0^2}{4m} \Rightarrow v_1 = \sqrt{\frac{k}{m}} \cdot \frac{l_0}{2}$$

La velocidad del centro de masa es:

$$\vec{v}_G = \frac{m \cdot \sqrt{\frac{k}{m}} \frac{l_0}{2} + 2m \cdot 0}{3m} \hat{i} = \sqrt{\frac{k}{m}} \frac{l_0}{6} \hat{i} = cte$$

$\vec{v}_G = cte$ ya que no actúan fzas externas al sistema en la dirección \hat{i} .

b) Durante el movimiento posterior al despegue, la expresión de la energía mecánica es:

$$E = \underbrace{\frac{1}{2} m N_G^2}_{K_G} + \underbrace{\frac{1}{2} m_1 N_{1/G}^2 + \frac{1}{2} m_2 N_{2/G}^2}_{K_{rel}} + \frac{1}{2} k (l - l_0)^2$$

En el momento de estiramiento máximo $N_{1/G} = N_{2/G} = 0$: Las velocidades de m_1 y m_2 relativas a G son nulas, dado que se está en estiramiento máximo o mínimo

Sea l_M el estiramiento máximo o mínimo

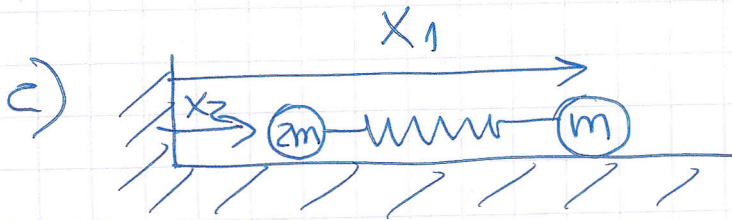
$$\Rightarrow E = \underbrace{\frac{1}{2} m N_G^2}_{\frac{k l_0^2}{24}} + \frac{1}{2} k (l_M - l_0)^2$$

Igualando E a la expresión (*)

$$\frac{k l_0^2}{24} + \frac{1}{2} k (l_M - l_0)^2 = \frac{k l_0^2}{8} \Rightarrow (l_M - l_0)^2 = \frac{1}{6} l_0^2$$

$$\text{De donde: } l_{\text{máx}} = l_0 + \frac{1}{6} l_0 = \frac{7}{6} l_0$$

$$l_{\text{mín}} = l_0 - \frac{1}{6} l_0 = \frac{5}{6} l_0$$



Definiendo x_1 y x_2 como en la figura, el largo del resorte $l = x_1 - x_2$. Entonces la fuerza que actúa sobre cada partícula es:

$$m \ddot{x}_1 = -k((x_1 - x_2) - l_0) \quad (1)$$

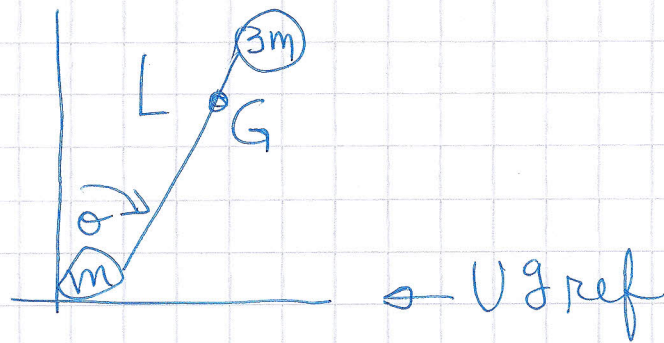
$$2m \ddot{x}_2 = +k((x_1 - x_2) - l_0) \quad (2)$$

$$\begin{aligned} (1) - \frac{1}{2} * (2) &\Rightarrow m(\ddot{x}_1 - \ddot{x}_2) = -k((x_1 - x_2) - l_0) - \frac{k}{2}((x_1 - x_2) - l_0) \\ &= -\frac{3k}{2}((x_1 - x_2) - l_0) \end{aligned}$$

es decir: $\ddot{l} = -\frac{3k}{2m}(l - l_0)$

\Rightarrow la frecuencia de oscilación es $\omega = \sqrt{\frac{3k}{2m}}$

P2



a) EMT = cte

Inicialmente $K=0$; $U_g = 3mgL$

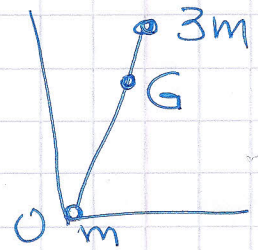
En el movimiento $K = \frac{1}{2}(3m)(L\dot{\theta})^2$; $U_g = 3mgL \cos\theta$

$$\Rightarrow 3mgL = \frac{3}{2}mL^2\dot{\theta}^2 + 3mgL \cos\theta \Rightarrow \boxed{\dot{\theta}^2 = \frac{2g}{L}(1 - \cos\theta)}$$

b) Necesitamos la fuerza sobre el sistema en el pto fijo

Ubicación del centro de masa

$$\vec{OG} = \frac{3m \cdot L + 0 \cdot m}{4m} \hat{n} = \frac{3}{4}L \hat{n} \Rightarrow \boxed{OG = \frac{3L}{4}}$$



Además: $\sum_i \vec{f}_{ext} = M \vec{a}_G$

$$\Rightarrow 4m \ddot{X}_G = N_x$$

$$4m \ddot{Y}_G = N_y - 4mg$$

donde $X_G = OG \sin\theta$

$Y_G = OG \cos\theta$

$$\Rightarrow \dot{X}_G = OG \cos \theta \dot{\theta} \Rightarrow \ddot{X}_G = -OG \sin \theta \dot{\theta}^2 + OG \cos \theta \ddot{\theta}$$

$$\dot{Y}_G = -OG \sin \theta \dot{\theta} \Rightarrow \ddot{Y}_G = -OG \cos \theta \dot{\theta}^2 - OG \sin \theta \ddot{\theta}$$

$$\text{De donde: } N_x = 4m OG (-\sin \theta \dot{\theta}^2 + \cos \theta \ddot{\theta}) \quad (1)$$

$$N_y = 4mg + 4m OG (-\cos \theta \dot{\theta}^2 - \sin \theta \ddot{\theta}) \quad (2)$$

De la parte (a) calculamos $\dot{\theta}^2 = \frac{2g}{L} (1 - \cos \theta)$

Además, $\ddot{\theta} = \frac{1}{2} \frac{d\dot{\theta}^2}{d\theta} = \frac{1}{2} (2\dot{\theta} \frac{d\dot{\theta}}{d\theta}) = \frac{1}{2} \left(2 \frac{d\dot{\theta}}{dt} \frac{d\theta}{d\theta} \right)$

$$\Rightarrow \ddot{\theta} = \frac{g}{L} \sin \theta$$

Reemplazando $\dot{\theta}(\theta)$ y $\ddot{\theta}(\theta)$ en (1) y (2):

$$N_x = 4m OG \left(\frac{g}{L} \cos \theta \sin \theta - \frac{2g}{L} \sin \theta (1 - \cos \theta) \right)$$

$$N_y = 4mg - 4m OG \left(\frac{2g}{L} \cos \theta (1 - \cos \theta) + \frac{g}{L} \sin^2 \theta \right)$$

$$\Rightarrow N_x = 4mg \cdot \frac{3}{4} L \sin \theta (3 \cos \theta - 2) \quad \text{y} \quad N_y = mg (1 - 3 \cos \theta)^2$$

Interesa saber cuál reacción se anula primero.
 \Rightarrow Buscamos el valor θ_d para el cual cada una se hace cero.

$$N_x = 0 \Rightarrow \sin \theta_{dx} (3 \cos \theta_{dx} - 2) = 0 \Rightarrow \theta_{dx} = \cos^{-1}(2/3)$$

($\sin \theta_d = 0$ es la condición inicial para la cual no habría N_x)

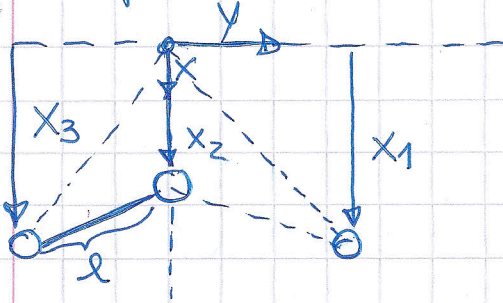
$$N_y = 0 \Rightarrow 1 - 3 \cos \theta_{dy} = 0 \Rightarrow \theta_{dy} = \cos^{-1}(1/3)$$

Se observa que $\theta_{dx} < \theta_{dy} \Rightarrow$ Se separa primero de la pared vertical

P3

La Geometría:

Componentes x_i

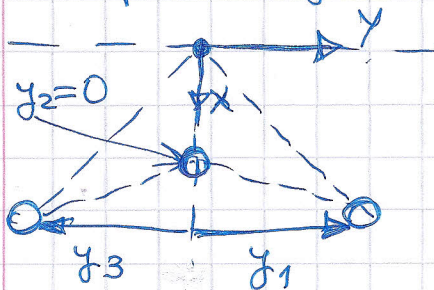


$$x_1 = x_3 = d \sin \pi/3 = d\sqrt{3}/2$$

$$x_2 = x_1 - l \sin \pi/6; \text{ donde } 2l \cos \pi/6 = d \Rightarrow x_2 = \frac{d\sqrt{3}}{2} - \frac{1}{2} \frac{d}{\sqrt{3}}$$

$$x_2 = \frac{d\sqrt{3}}{2} - \frac{d\sqrt{3}}{6} = \frac{d\sqrt{3}}{3} = \frac{d}{\sqrt{3}}$$

Componentes y_i



$$y_1 = -y_3 = d \cos \pi/3 = d/2$$

$$y_2 = 0$$

Componentes z_i : $z_1 = z_2 = z_3 = 0$

Entonces:

$$I_{xx} = \sum_i m_i (y_i^2 + z_i^2) = m \left(\frac{d^2}{4} + 0 + \frac{d^2}{4} \right) = \frac{md^2}{2}$$

$$I_{yy} = \sum_i m_i (x_i^2 + z_i^2) = m \left(\frac{3d^2}{4} + \frac{d^2}{3} + \frac{3d^2}{4} \right) = \frac{11d^2}{6} m$$

$$I_{zz} = \sum_i m_i (x_i^2 + y_i^2) = m \left(\left(\frac{3d^2}{4} + \frac{d^2}{4} \right) + \frac{d^2}{3} + \left(\frac{3d^2}{4} + \frac{d^2}{4} \right) \right) = \frac{7d^2}{3} m$$

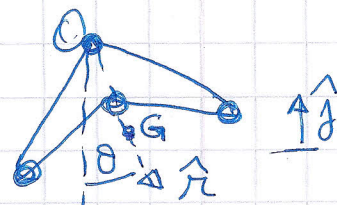
$$I_{xy} = I_{yx} = m \left(\frac{d^2\sqrt{3}}{4} + 0 + \left(-\frac{d^2\sqrt{3}}{4} \right) \right) = 0; \quad I_{xz} = I_{zx} = 0; \quad I_{yz} = I_{zy} = 0$$

Los productos de Inercia son nulos $\Rightarrow (x, y, z)$ son ejes principales

$$[I_0] = md^2 \begin{bmatrix} 1/2 & 0 & 0 \\ 0 & 11/6 & 0 \\ 0 & 0 & 7/3 \end{bmatrix}$$

$$b) \vec{h}_0 = md^2 \begin{bmatrix} 1/2 & 0 & 0 \\ 0 & 11/6 & 0 \\ 0 & 0 & 7/3 \end{bmatrix} \begin{pmatrix} \omega_x \\ \omega_y \\ \omega_z \end{pmatrix} \Rightarrow \begin{cases} \text{Si } \vec{\omega} = \omega_x \hat{i} \Rightarrow \vec{h}_0 = (1/2) md^2 \omega_x \hat{i} \\ \text{Si } \vec{\omega} = \omega_y \hat{j} \Rightarrow \vec{h}_0 = (11/6) md^2 \omega_y \hat{j} \\ \text{Si } \vec{\omega} = \omega_z \hat{k} \Rightarrow \vec{h}_0 = (7/3) md^2 \omega_z \hat{k} \end{cases}$$

Frec. de oscilaciones pequeñas.
Cálculo del centro de masa.



$$\vec{OG} = \frac{1}{3m} (m \times 2 + m d \cos \pi/6 + m d \cos \pi/6) \hat{k}$$

$$\vec{OG} = \frac{4d\sqrt{3}}{9} \hat{k} \quad (d/\sqrt{3})$$

oscilaciones en torno al eje z: $\vec{C}_0 = \frac{d\vec{h}_0}{dt} = 7/3 md^2 \ddot{\theta} \hat{k}$ (1)

Pero además $\vec{C}_0 = \vec{OG} \times 3mg(-\hat{j}) = \frac{4d}{\sqrt{3}} mg \sin \theta (-\hat{k})$ (2)

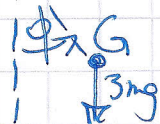
$$(1) = (2) \Rightarrow \ddot{\theta} + \frac{4g\sqrt{3}}{7d} \sin \theta = 0 \Rightarrow (\omega_{po})_z = \left(\frac{4g\sqrt{3}}{7d} \right)^{1/2}$$

oscilaciones en torno al eje Y: Análogamente, (1)

$$\vec{C}_0 = \frac{d\vec{h}_0}{dt} = (11/6) md^2 \ddot{\phi} \hat{i} \quad (1)$$

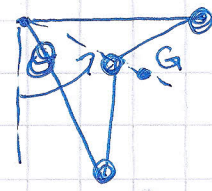
$$\vec{C}_0 = \vec{OG} \times 3mg(-\hat{j}) = \frac{4d\sqrt{3}}{9} \hat{k} \times 3mg(-\hat{j}) = \frac{4d\sqrt{3}}{3} g \sin \phi (-\hat{i}) \quad (2)$$

$$(1) = (2) \Rightarrow \ddot{\phi} + \frac{8g\sqrt{3}}{11d} \sin \phi = 0 \Rightarrow (\omega_{po})_y = \left(\frac{8\sqrt{3}g}{11d} \right)^{1/2}$$



c) De la parte (b) sabemos que cuando la estructura gira en torno al eje z, la ecuación del movimiento para el θ es:

$$\ddot{\theta} + \omega_{poz}^2 \sin\theta = 0 \quad (*)$$



Inicialmente
 $\theta(0) = \frac{\pi}{2} - \frac{\pi}{6}$
 $\frac{2\pi}{6}$

$\dot{\theta}$ es máxima $\Rightarrow \ddot{\theta} = 0 \Rightarrow \sin\theta = 0$

Para nuestro caso la solución es $\dot{\theta} = 0$, es decir cuando el centro de masa pasa por su punto más bajo (condición que también se puede verificar por energía).

$$\text{Integramos } (*) \Rightarrow \dot{\theta} d\dot{\theta} = -\omega_{poz}^2 \sin\theta d\theta$$

$$\frac{\dot{\theta}^2}{2} \Big|_0^{\dot{\theta}_{\max}} = \omega_{poz}^2 \cos\theta \Big|_{\theta_0=\pi/3}^{\theta_f=0} = \omega_{poz}^2 \left(1 - \frac{1}{2}\right) = \frac{\omega_{poz}^2}{2}$$

$$\dot{\theta}_{\max}^2 = \omega_{poz}^2 = \frac{4g\sqrt{3}}{7d}$$