

# GUIA 9

1

a)  $|F| = -\frac{A}{R^2} \cdot |\vec{L}| = \ell \cdot |a_n| = \frac{v^2}{R}$

$$\sum F_{\text{ext}} = -m \cdot a_n \Rightarrow |F| = -m \cdot |a_n| = -\frac{A}{R^2}$$

Pues es fuerza central

$$\vec{L} = \vec{R} \times \vec{p}$$



$$\Rightarrow |\vec{L}| = |\vec{R}| \cdot |\vec{p}| \cdot \sin(\alpha) = R \cdot p \cdot \sin(90^\circ) = R \cdot m \cdot v = \ell \Rightarrow \boxed{v = \frac{\ell}{R \cdot m}}$$

por otro lado

$$F = -\frac{A}{R^2} = -m \cdot |a_n| \Rightarrow -\frac{A}{R^2} = -m \frac{v^2}{R}$$

$$-\frac{A}{R^2} = -\frac{m \ell^2}{R^2 \cdot m^2 \cdot R}$$

$$\boxed{R = \frac{\ell^2}{A \cdot m}}$$

3

Dado que la tracción que se ejerce es una fuerza central,  $\vec{R} \parallel \vec{F} \Rightarrow \frac{d\vec{L}}{dt} = \vec{R} \times \vec{F} = 0 \Rightarrow \vec{L}$  es constante, entonces se conserva

a)  $\vec{L} = \vec{R} \times \vec{p} \Rightarrow |\vec{L}| = r \cdot m \cdot v$

$$\begin{cases} L_0 = r_0 \cdot v_0 \cdot m = r_0^2 \cdot \omega_0 \cdot m \\ L_1 = r_1 \cdot v_1 \cdot m = r_1^2 \cdot \omega_1 \cdot m \end{cases} \rightarrow \text{Usando } v = r \cdot \omega$$



Dado que  $L$  es constante:

$$\Gamma_0^2 \omega_0 m = \Gamma_1^2 \omega_1 m$$

$$\Gamma_0^2 \omega_0 = \Gamma_1^2 \omega_1 \Rightarrow \boxed{\omega_1 = \frac{\Gamma_0^2 \omega_0}{\Gamma_1^2}}$$

b) Ahora tomamos un  $L$  después con radio  $\frac{\Gamma_0}{2}$ :

$$\omega_1 = \frac{\Gamma_0^2 \omega_0}{\left(\frac{\Gamma_0}{2}\right)^2} = 4\omega_0$$

$$\begin{aligned} \text{Si } V &= \Gamma \cdot \omega \\ V_f &= \frac{\Gamma_0}{2} \cdot \omega_1 \\ V_i &= \Gamma_0 \omega_0 \end{aligned}$$

Por otra parte:

$$\begin{aligned} W_c &= \Delta E_c = E_{cf} - E_{ci} = \frac{m \cdot V_f^2}{2} - \frac{m \cdot V_i^2}{2} \\ &= \frac{m(V_f^2 - V_i^2)}{2} \rightarrow \text{Usa } V = \Gamma \cdot \omega \\ &= \frac{m\left(\frac{\Gamma_0^2}{4} \omega_1^2 - \Gamma_0^2 \omega_0^2\right)}{2} \\ &= \frac{m \cdot \Gamma_0^2 \left(\frac{\omega_1^2}{4} - \omega_0^2\right)}{2} \\ &= \frac{m \Gamma_0^2 (4\omega_0^2 - \omega_0^2)}{2} \\ &= \boxed{\frac{3m \Gamma_0^2 \omega_0^2}{2}} \end{aligned}$$



5

a)

Dado que el eje está centrado en el CM:

Por un lado:

$$V_{cm} = 0 \Rightarrow V_{cm} = \frac{m_a v_a + m_b v_b}{m_a + m_b} = 0 \Rightarrow m_a v_a = -m_b v_b$$

$$v_a = -v_b$$

debido que  
 $m_a = m_b$

Por otra parte:

$$X_{cm} = \frac{m_A \vec{r}_A + m_B \vec{r}_B}{m_A + m_B} = 0 \Rightarrow m_A \vec{r}_A + m_B \vec{r}_B = 0$$

$$m_A \vec{r}_A = -m_B \vec{r}_B$$

$$\vec{r}_A = -\vec{r}_B \Rightarrow |\vec{r}_A| = |\vec{r}_B| \quad (1)$$

Además sabemos que:

$$|\vec{r}_A| + |\vec{r}_B| = d$$

Por (1):

$$|\vec{r}_A| + |\vec{r}_A| = d$$

$$2|\vec{r}_A| = d$$

$$|\vec{r}_A| = \frac{d}{2} \quad (2)$$

Dado que el  $\vec{L}$  se conserva

(Porque  $K_1$  y  $K_2$  son fuerzas centrales)

el valor de  $L$  es el mismo para todo tiempo.



$$\vec{L} = \vec{r}_A \times \vec{p}_A + \vec{r}_B \times \vec{p}_B$$

$$|\vec{L}| = r_A \cdot m_A v_A + r_B \cdot m_B v_B$$

$$= r_A^2 \cdot m_A \cdot \vec{\omega} + r_B^2 \cdot m_B \cdot \vec{\omega}$$

$$\begin{cases} r_A = r_B \\ m_A = m_B \end{cases}$$

$$= r_A^2 \cdot m_A \cdot \vec{\omega} + r_A^2 \cdot m_A \cdot \vec{\omega}$$

$$= 2 r_A^2 \cdot m_A \cdot \vec{\omega}$$

$$= 2 \left(\frac{d}{2}\right)^2 \cdot m_A \cdot \vec{\omega}$$

$$= \frac{1}{2} \cdot d^2 \cdot m_A \cdot \vec{\omega}$$

Notemos que dado  $m_A = m_B$ :

$$\frac{m_B}{m_A + m_B} = \frac{m_B}{m_B + m_B} = \frac{m_B}{2m_B} = \frac{1}{2}$$

Entonces:

$$|\vec{L}| = \frac{m_B}{m_A + m_B} \cdot d^2 \cdot m_A \cdot \vec{\omega} = \frac{m_B \cdot m_A \cdot d^2 \cdot \vec{\omega}}{m_A + m_B}$$

b) Para A

$$\sum \vec{F}_{\text{ext}} = -K \left( \frac{3d_0}{2} - d_0 \right) = m_A \cdot a_{nA} = m_A \frac{v_A^2}{|\vec{r}_A|} = \frac{m_A \cdot \vec{\omega}^2 |\vec{r}_A|^2}{|\vec{r}_A|}$$

Entonces:

$$-K(d_0) = m_A \cdot |\vec{\omega}_A|^2 |\vec{r}_A| \Rightarrow \boxed{\vec{\omega}_A = \sqrt{\frac{-K(d_0)}{m_A |\vec{r}_A|}}}$$



Para B

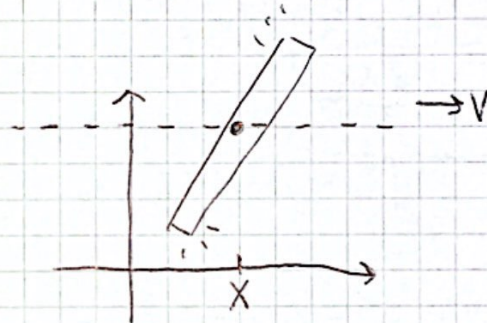
$$\sum F_{ext} = -k\left(\frac{3d_0}{2} - d_0\right) = m_B \cdot a_{nB} = m_B \cdot \frac{|V_B|^2}{|\vec{r}_B|} = \frac{m_B \cdot \vec{\omega}^2 |\vec{r}_B|^2}{|\vec{r}_B|}$$

Entonces:

$$-k(d_0) = m_B \cdot \vec{\omega}_B^2 |\vec{r}_B| \Rightarrow \boxed{\vec{\omega}_B = \sqrt{\frac{-k d_0}{m_B |\vec{r}_B|}}}$$

6

$$\begin{cases} x_{cm} = 4m \\ L = d = 4m \\ m = 3kg \\ v_{cm} = \frac{1}{2} \frac{m}{s} \\ \omega = 4 \cdot \frac{1}{s} \end{cases}$$



a)

$$\vec{L} = \vec{R} \times \vec{p} + I_0 \cdot \vec{\omega}$$

$$\vec{R} \times \vec{p} = (x\hat{i} + 2d\hat{j}) \times (-m \cdot v\hat{i} + 0\hat{j}) = (x \cdot 0 - 2d(-m \cdot v))\hat{k}$$

$$= 2d \cdot m \cdot v \cdot \hat{k} = 2 \cdot 4m \cdot 3kg \cdot \frac{1}{2} \frac{m}{s} \cdot \hat{k} = 12 kg \cdot \frac{m^2}{s} \hat{k}$$

$$I_0 = \frac{m \cdot L^2}{12} = \frac{3kg \cdot 16m^2}{12} = 4kg \cdot m^2$$

$$I_0 \cdot |\vec{\omega}| = 4kg \cdot m^2 \cdot 4 \cdot \frac{1}{s} = 16kg \cdot \frac{m^2}{s}$$

Entonces:

$$|\vec{L}| = |\vec{R} \times \vec{p}| + I_0 \cdot |\vec{\omega}| = 12kg \cdot \frac{m^2}{s} + 16kg \cdot \frac{m^2}{s} = 28kg \cdot \frac{m^2}{s}$$



b) Según la ecuación de energía:

$$|\vec{L}| = \frac{1}{2} m v^2 + \frac{m \cdot L^2}{12} \cdot 4 \cdot \frac{1}{5}$$

¿Cuándo es nulo?

$$0 = \frac{1}{2} 3 \text{ kg} \cdot \frac{\text{m}}{\text{s}} + 16 \frac{\text{m}^2 \text{ kg}}{\text{s}}$$

$$\frac{1}{2} = \frac{16 \frac{\text{m}^2 \cdot \text{kg}}{\text{s}}}{\frac{3}{2} \cdot \frac{\text{m} \cdot \text{kg}}{\text{s}}}$$

$$\boxed{\frac{1}{2} = -\frac{48}{3} \text{ m}}$$

7

a)  $V_T = 0, V_V = 0 \Rightarrow \vec{P}$  se conserva:

$$m_T \cdot V_T + m_V \cdot V_V = 0 \Rightarrow V_V = -\frac{m_T \cdot V_T}{m_V} = -\frac{\frac{1}{2} \text{ kg} \cdot \frac{2 \text{ m}}{\text{s}}}{\frac{3}{2} \text{ kg}}$$
$$V_V = -\frac{2}{3}$$

$$\text{Dado que } V_V = \omega_V \cdot R \Rightarrow \omega_V = \frac{V_V}{R}$$
$$= \frac{-\frac{2}{3} \frac{\text{m}}{\text{s}}}{\frac{1}{2} \text{ m}} = \boxed{-\frac{4}{3} \frac{1}{\text{s}}}$$

b) Sabemos que  $V_V = \frac{\omega_V}{R}$ , y dado que  $V_V = -\frac{m_T \cdot V_T}{m_V}$ :

$$-\frac{m_T \cdot V_T}{m_V} = \frac{\omega_V}{R} \Rightarrow \omega_V = -\frac{m_T \cdot V_T \cdot R}{m_V}$$

$$\text{dado que } V_T = 0 \Rightarrow \boxed{\omega_V = 0}$$



8) a)  $V_{cm} = \frac{m \cdot V + m \cdot V + 2m \cdot V_0}{4m} = \frac{2mV}{4m} = \boxed{\frac{V}{2}}$

b) Dado que no hay fuerzas externas,  $\vec{L}$  se conserva.

$$|L_{antes}| = |L_{despues}|$$

$$\vec{L}_{antes} = \vec{L}_0 + \vec{S}$$

Dado que inicialmente es traslación pura, no hay rotación:  $\vec{S} = 0$

$$\begin{aligned} \vec{L}_{antes} = \vec{L}_0 &= \vec{r}_1 \times \vec{p}_1 + \vec{r}_2 \times \vec{p}_2 + \vec{r}_3 \times \vec{p}_3 = \vec{r}_1 \times \vec{p}_1 + \vec{r}_2 \times \vec{p}_2 = 2dmv(\hat{i}) + dmV(-\hat{i}) \\ &= 3dmV(\hat{i}) \end{aligned}$$

$\downarrow$   
= 0 dado que  $V=0$

Por otro lado:

$$y_{cm} = \frac{m_1 y_1 + m_2 y_2 + m_3 y_3}{m_1 + m_2 + m_3} = \frac{m \cdot 2d + m \cdot d}{4m} = \frac{3d}{4} \rightarrow \text{No sirve después}$$

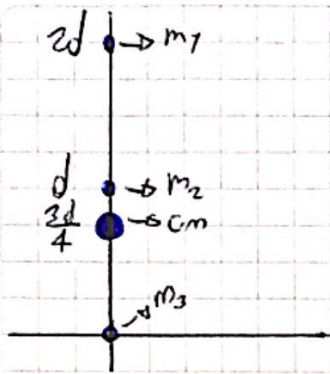
$$\vec{L}_{despues} = \vec{L}_0 + \vec{S} = \vec{L}_0 + I_0 \cdot \vec{\omega}$$

$$\vec{L}_0 = \vec{R}_{cm} \times \vec{p}_{cm} = \frac{3d}{4} \cdot M \cdot V_{cm} = \frac{3d}{4} \cdot 4m \cdot \frac{V}{2} = \frac{3M \cdot d \cdot V}{2}$$

$$I_0 = m_1 |\vec{r}_1|^2 + m_2 |\vec{r}_2|^2 + m_3 |\vec{r}_3|^2$$

Ahora usamos el  $y_{cm}$  para encontrar los  $r_i$ :





$$|\vec{r}_1| = \frac{5}{4}d$$

$$|\vec{r}_2| = \frac{1}{4}d$$

$$|\vec{r}_3| = \frac{3}{4}d$$

Entonces:

$$I_0 = m \cdot \left(\frac{5d}{4}\right)^2 + m \left(\frac{1d}{4}\right)^2 + 2m \left(\frac{3d}{4}\right)^2 = m d^2 \left( \frac{25}{16} + \frac{1}{16} + \frac{18}{16} \right) = \frac{11m \cdot d^2}{4}$$

Finalmente

$$|\vec{L}_{\text{antes}}| = |\vec{L}_{\text{después}}|$$

$$3dmv = \frac{3}{2}m \cdot d \cdot v + \frac{11md^2}{4} |\vec{\omega}|$$

$$\frac{3dmv}{2} \cdot \frac{4}{11md^2} = |\vec{\omega}|$$

$$\boxed{\frac{6v}{11d} = |\vec{\omega}|}$$