

10) Dentro de una nave espacial, que se encuentra lejos de cualquier campo gravitatorio, se realiza el siguiente experimento: se lanza una bala por una guía AB a 45° con la trayectoria de la nave. Se observa que la posición $x(t)$ de la bala es $x(t) = Ct^2$.

La nave avanza con velocidad v_0 constante alejándose de la tierra.

- Hallar la energía cinética T de la bala para un observador dentro de la nave y un observador en la tierra.
- Hallar la potencia neta $P(t)$ que se ejerce sobre la bala para cada uno de los observadores.
- ¿Son las cantidades medidas en uno y otro sistema iguales? ¿Deberían serlo? Dado que ambos sistemas son inerciales ¿A qué se deben las diferencias que puedan aparecer entre uno y otro?

Nota: Una forma de intentar responder es observar a qué es igual la diferencia entre la

potencia "relativa" y la "absoluta".

Respuestas:

a) $T_R = 2mc^2 t^2$, $T_A = \frac{1}{2} m (\upsilon_0^2 + 2\sqrt{2}\upsilon_0 ct + 4c^2 t^2)$

b) $P_R = 4mc^2 t$, $P_A = m(\sqrt{2}\upsilon_0 c + 4c^2 t)$

Solución

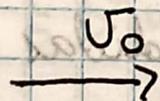
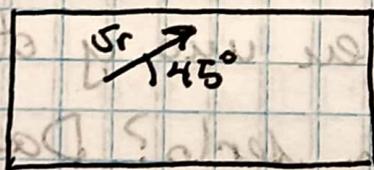
a) Energía cinética T en el referencial de la nave:

velocidad con respecto a la nave

$$\Rightarrow \upsilon_R(t) = \dot{\chi}(t) = 2ct \Rightarrow T_R = \frac{1}{2} m \upsilon_R^2$$

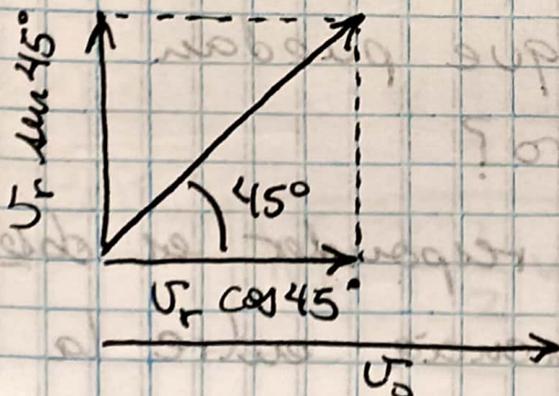
$$\Rightarrow \boxed{T_R = 2mc^2 t^2}$$

b) Con respecto a la tierra tenemos:



El módulo de la velocidad se calcula

con sus componentes.



$$\vec{v}_A = \left(\upsilon_0 + \upsilon_r \frac{\sqrt{2}}{2} \right) \hat{i} + \left(\upsilon_r \frac{\sqrt{2}}{2} \right) \hat{j} \quad \left\{ \begin{array}{l} \upsilon_r = 2ct \\ \sin 45 \\ = \cos 45 \\ = \frac{\sqrt{2}}{2} \end{array} \right.$$

$$\Rightarrow \vec{v}_A = (v_0 + \sqrt{2} ct) \hat{i} + (\sqrt{2} ct) \hat{j}$$

$$\begin{aligned} \Rightarrow v_A^2 &= (v_0 + \sqrt{2} ct)^2 + (\sqrt{2} ct)^2 \\ &= v_0^2 + 2\sqrt{2} v_0 ct + 2c^2 t^2 + 2c^2 t^2 \\ &= v_0^2 + 2\sqrt{2} v_0 ct + 4c^2 t^2 \end{aligned}$$

$$\Rightarrow T_R = \frac{1}{2} m (v_0^2 + 2\sqrt{2} v_0 ct + 4c^2 t^2)$$

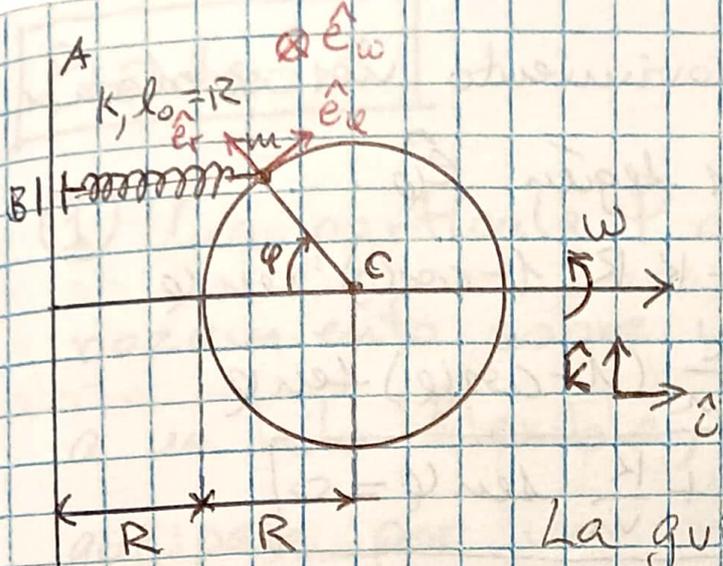
$$b) P = \frac{dW}{dt} = \frac{dT}{dt} \Rightarrow$$

$$P_R = \frac{dT_R}{dt} = 4m c^2 t \quad \text{de igual forma:}$$

$$P_A = \frac{dT_A}{dt} = \frac{1}{2} m (2\sqrt{2} v_0 c + 8c^2 t)$$

$$P_A = m (\sqrt{2} v_0 c + 4c^2 t)$$

c) La energía cinética y la potencia, a pesar de ser cantidades escalares, están definidas a través de la velocidad, que es un concepto relativo al sistema de referencia. Para interpretar la diferencia entre la potencia "relativa" y "absoluta" debemos estudiar el concepto de potencia, trabajo y energía sobre un



a) Posición de la masa:

$$\vec{x} = (R - R \cos \varphi) \hat{i}$$

$$\begin{aligned} \vec{F}_e &= -k \vec{x} \\ &= -k R (1 - \cos \varphi) \hat{i} \\ &= F_e \cos \varphi \hat{e}_r - F_e \sin \varphi \hat{e}_\varphi \end{aligned}$$

La guía ejercerá una fuerza

normal sobre la masa: $\vec{N} = N_r \hat{e}_r + N_w \hat{e}_w$

Vamos a aplicar el teorema de D'Alembert para la aceleración total: $\vec{a} = \vec{a}^i + \vec{a}_T + \vec{a}_c$ tomando el referencial que rota con el aro y con centro en éste como el sistema de transporte.

Tenemos entonces:

$$\vec{a}^i = -R \ddot{\varphi}^2 \hat{e}_r + R \ddot{\varphi} \hat{e}_\varphi$$

$$\vec{a}_T = -R \sin \varphi \omega^2 \hat{k} = -R \sin \varphi \omega^2 (\sin \varphi \hat{e}_r + \cos \varphi \hat{e}_\varphi)$$

$$\vec{a}_c = 2 \vec{\omega} \times \vec{v}^i = 2 \omega \hat{i} \times R \dot{\varphi} \hat{e}_\varphi = 2 R \omega \dot{\varphi} \cos \varphi (-\hat{e}_w)$$

Ahora aplicamos la ley de Newton:

$$m \vec{a} = \sum \vec{F}_{ext} = \vec{N} + \vec{F}_e$$

$$m \left[-R \ddot{\varphi}^2 \hat{e}_r + R \ddot{\varphi} \hat{e}_\varphi - R \sin \varphi \omega^2 (\sin \varphi \hat{e}_r + \cos \varphi \hat{e}_\varphi) - 2 R \omega \dot{\varphi} \cos \varphi \hat{e}_w \right] = N_r \hat{e}_r + N_w \hat{e}_w$$

$$+ k R (1 - \cos \varphi) \cos \varphi \hat{e}_r$$

$$- k R (1 - \cos \varphi) \sin \varphi \hat{e}_\varphi$$

Ejercicio 8

Para obtener la ecuación de movimiento nos quedamos
solamente con las componentes según \hat{e}_φ :

$$m(R\ddot{\varphi} - \omega^2 R \operatorname{sen}\varphi \cos\varphi) = -K R (1 - \cos\varphi) \operatorname{sen}\varphi$$
$$\ddot{\varphi} - \omega^2 \operatorname{sen}\varphi \cos\varphi = -\frac{K}{m} (1 - \cos\varphi) \operatorname{sen}\varphi$$

$$\Rightarrow \boxed{\ddot{\varphi} - \left(\frac{K}{m} + \omega^2\right) \operatorname{sen}\varphi \cos\varphi + \frac{K}{m} \operatorname{sen}\varphi = 0}$$

b) Para encontrar los puntos de equilibrio relativo

buscamos $\ddot{\varphi} = 0 \Rightarrow \operatorname{sen}\varphi \left[\frac{K}{m} - \left(\frac{K}{m} + \omega^2\right) \cos\varphi \right] = 0$

$$\Rightarrow \left\{ \begin{array}{l} \textcircled{1} \operatorname{sen}\varphi = 0 \Rightarrow \varphi = 0, \pi \quad U(\varphi) \end{array} \right.$$

$$\left\{ \begin{array}{l} \textcircled{2} \frac{K}{m} - \left(\frac{K}{m} + \omega^2\right) \cos\varphi = 0 \Rightarrow \varphi = \arccos\left(\frac{K/m}{K/m + \omega^2}\right) \end{array} \right.$$

c) Para evaluar la estabilidad analizamos el signo de

$$dU(\varphi)/d\varphi = \frac{K}{m} \cos\varphi - \left(\frac{K}{m} + \omega^2\right) \cos^2\varphi + \left(\frac{K}{m} + \omega^2\right) \operatorname{sen}^2\varphi$$

$$\left. \frac{dU(\varphi)}{d\varphi} \right|_{\varphi=0} = \frac{K}{m} - \left(\frac{K}{m} + \omega^2\right) = -\omega^2 < 0 \rightarrow \text{inestable}$$

(igual para $\varphi = \pi$)

Reemplazando $\varphi = \arccos\left(\frac{K/m}{K/m + \omega^2}\right)$ en $\frac{dU(\varphi)}{d\varphi}$ y

usando $\operatorname{sen}^2\varphi = 1 - \cos^2\varphi$ se evalúa que estos son
puntos de equilibrio estables.

Aclaración: $U(\varphi)$ no es el potencial, pero nos
sirve para calcular la estabilidad de los puntos
de equilibrio