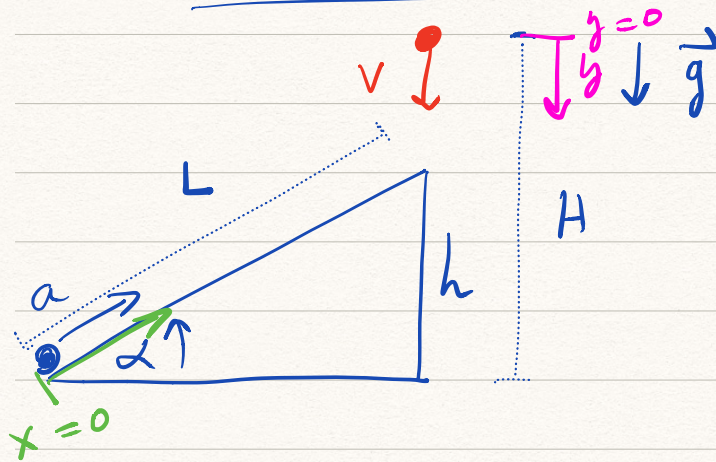


Control Recuperativo - P1

F11000 - OTD 2021



Podemos describir el movimiento de cada partícula en 1D usando los sistemas de referencia en verde y morado.

Para cada una calculamos el tiempo que demora en llegar al vertice y los igualamos para encontrar la condición en " V ".

Partícula azul:

$$x = \frac{a}{2} t^2$$

$$V_i = 0$$

$$a = \text{constante}$$

en el vértice $x=L$, $t=T_a$.
 L se puede relacionar con h
por



$$\frac{h}{L} = \sin \alpha \Rightarrow L = \frac{h}{\sin \alpha}$$

luego se tiene en el vértice

$$\frac{h}{\sin \alpha} = \frac{a}{2} T_a^2$$

$$T_a = \sqrt{\frac{2h}{a \cdot \sin \alpha}} \quad (2 \text{ pts})$$

Partícula roja

$$y = 0 + v \cdot t + \frac{g}{2} t^2$$

El vértice se encuentra en

$$y = H - h$$

Luego la partícula llega al vértice en $t = T_r$ tal que

$$(H - h) = v \cdot T_r + \frac{g}{2} T_r^2 \quad (1 \text{ pto})$$

"v" se encuentra con $T_a = T_r$ luego no necesitamos resolver T_r , solo despejar "v" e imponer la condición anterior:

$$v = \frac{(H - h)}{T_r} - \frac{g \cdot T_r}{2} \quad (2 \text{ pto})$$

Con $T_a = T_r$ se tiene

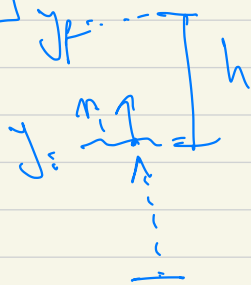
$$\begin{aligned} v &= (H - h) \sqrt{\frac{a \cdot \sin \alpha}{2h}} - \frac{g}{2} \sqrt{\frac{2h}{a \sin \alpha}} \\ &= \sqrt{\frac{a \sin \alpha}{2h}} \left((H - h) - \frac{g}{2} \cdot \frac{2h}{a \sin \alpha} \right) \end{aligned}$$

$$v = \sqrt{\frac{a \cdot \sin \alpha}{2h} \left((H-h) - \frac{gh}{a \sin \alpha} \right)}$$

(1 pt.)

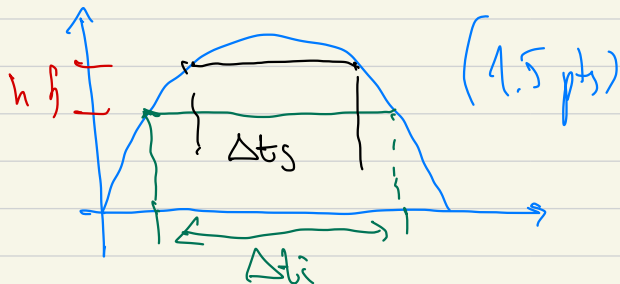
Puntos

P21



$$\Delta t_i, \Delta t_s, h \Rightarrow g$$

2) Gráfico de time vs tiempo



b) Cuenta vale g? 2.

$$y_f = y_i + v_i \bar{t} - g \frac{\bar{t}^2}{2} \quad ; \bar{t} = \text{tiempo en} \\ \text{vuelo a } h$$

$$\bar{t} = \left(\frac{\Delta t_i - \Delta t_s}{2} \right) !! \quad (0.5 \text{ pts})$$

$$\Rightarrow (y_f - y_i) = h = v_i \bar{t} - g \frac{\bar{t}^2}{2} \quad (1 \text{ pts})$$

$$v_i? \Rightarrow \text{En } \frac{\Delta t_i}{2} \text{ se llega a la altura} \\ \text{máxima} \Rightarrow v_f = 0$$

$$\Rightarrow 0 = v_i - g \frac{\Delta t_i}{2} \quad (1 \text{ pts})$$

$$\Rightarrow \eta_i = g \frac{\Delta t_i}{2}$$

$$\begin{aligned} \Rightarrow h &= m_i c - \frac{g^2}{2} \\ &= (g/2) \left[\frac{\Delta t_i}{2} (\Delta t_i - \Delta t_s) - \frac{(\Delta t_i - \Delta t_s)^2}{2} \right] \end{aligned}$$

$$= (g/2) \left[\frac{\Delta t_i^2}{4} - \frac{\Delta t_i \Delta t_s}{2} - \frac{\Delta t_s^2}{4} + \frac{\Delta t_i \Delta t_s}{2} \right]$$

$$= (g/2) \left[\left(\frac{\Delta t_i}{2} \right)^2 - \left(\frac{\Delta t_s}{2} \right)^2 \right]$$

$$\Rightarrow \boxed{2h / \left[\left(\frac{\Delta t_i}{2} \right)^2 - \left(\frac{\Delta t_s}{2} \right)^2 \right] = g} \quad (\eta_{pts})$$

c) Si no es plano inclinado

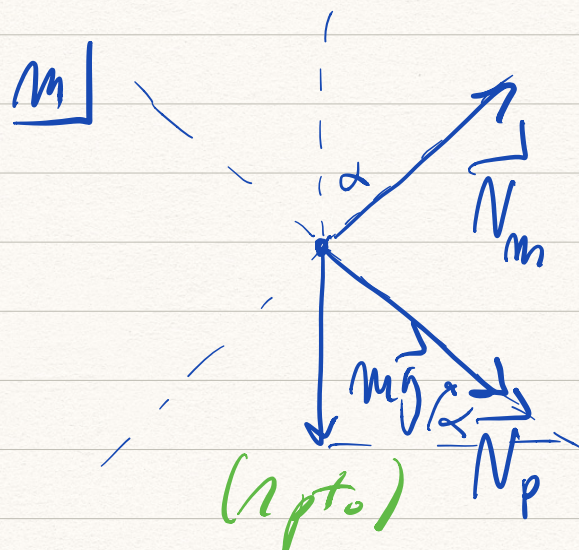
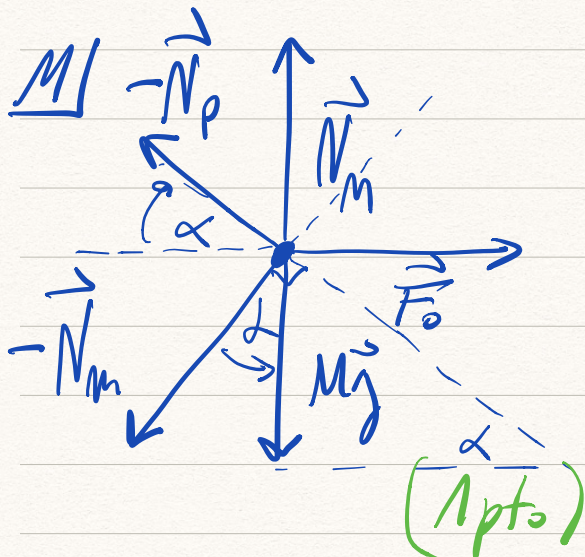
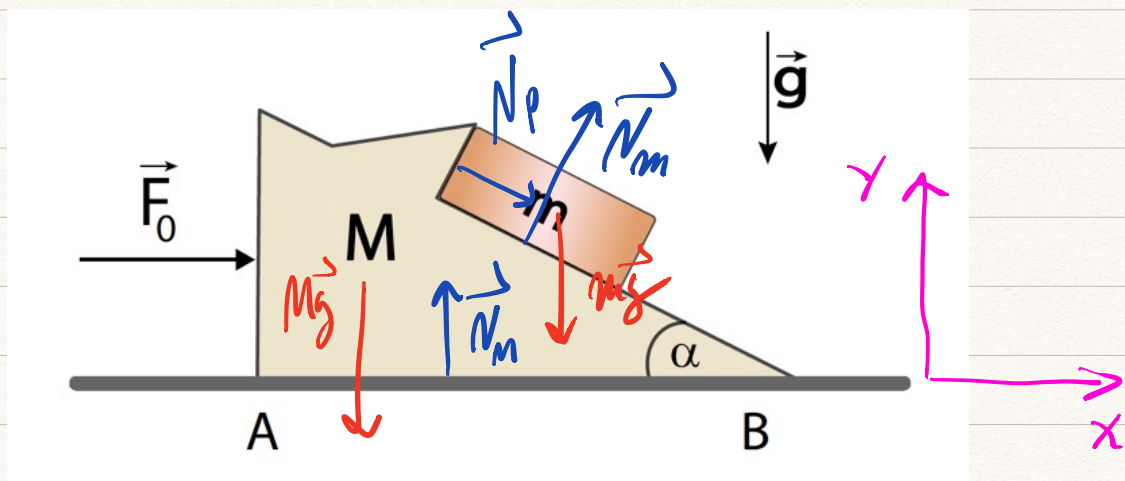
$$g \rightarrow g \sin^2 \alpha < g$$

$\Rightarrow \Delta t_i$ y Δt_s crecen, la frecuencia
medida es más pequeña. (1 pts).

Control Recuperativo - P2

F11000 - Octubre 2021

lo primero es identificar las fuerzas en un DCL para cada masa.



Donde $\vec{N}_M$: normal entre M y suelo

$\vec{N}_m$: normal entre m y m_1

$\vec{N}_p$: normal entre pared y m .

Descomponiendo en los ejes de la figura considerando que la aceleración en x es la misma para ambas masas pues se mueven juntas.

M x $F_0 - N_m \sin \alpha - N_p \cos \alpha = Ma$ (1)

y $N_m + N_p \sin \alpha - N_m \cos \alpha - Mg = 0$ (2)
(1pt.)

m x $N_m \sin \alpha + N_p \cos \alpha = ma$ (3)

y $N_m \cos \alpha - N_p \sin \alpha - mg = 0$ (4)
(1pt.)

La masa "m" está pegada a la pared con $N_p \geq 0$, la condición crítica para $\bar{F}_0$ se encuentra para

$$N_p = 0 \quad (N_p)$$

Con esta condición, de (4) se obtiene:

$$N_m = \frac{mg}{\cos \alpha} \quad (5)$$

Con (5) en (3)

$$\frac{mg}{\cos \alpha} \cdot \sin \alpha = ma$$

$$a = g \tan \alpha \quad (6)$$

Y con (6) y (5) en (1)

$$\bar{F}_0 - \frac{mg}{\cos \alpha} \cdot \sin \alpha = Mg \tan \alpha$$

$$F_0 = (m+M)g \tan \alpha$$

(1 pt)