

Fecha
PAJ

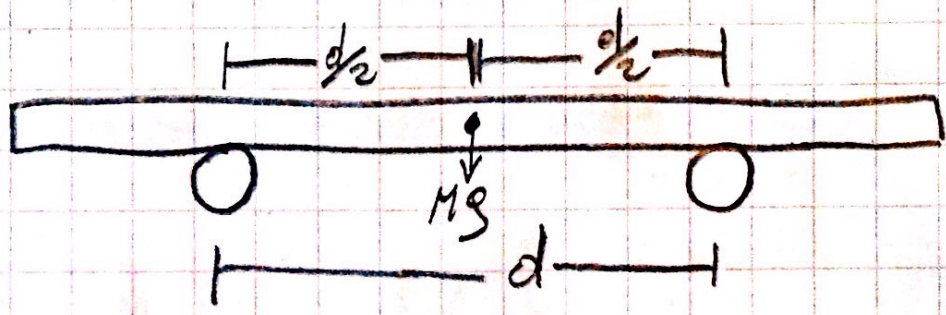
/// AUX #3

* Hay un tablón que está sobre dos cilindros que giran en sentidos contrario

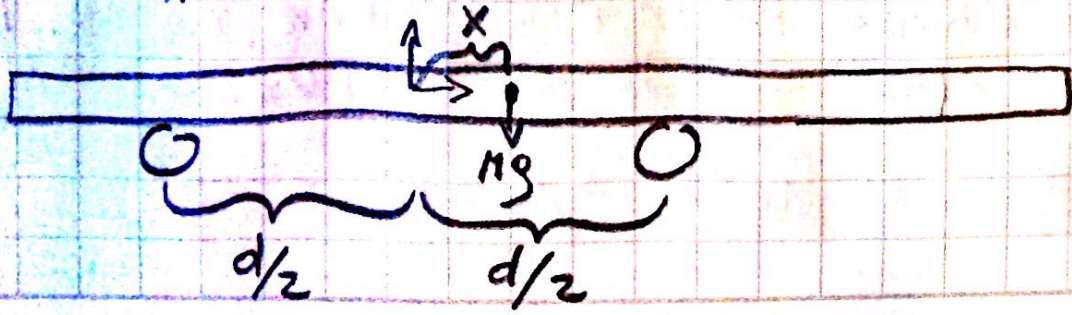
- El contacto con los cilindros hace que el tablón se balancee



- En equilibrio, el tablón permanece inmóvil con el centro de masas justo en medio de los cilindros.

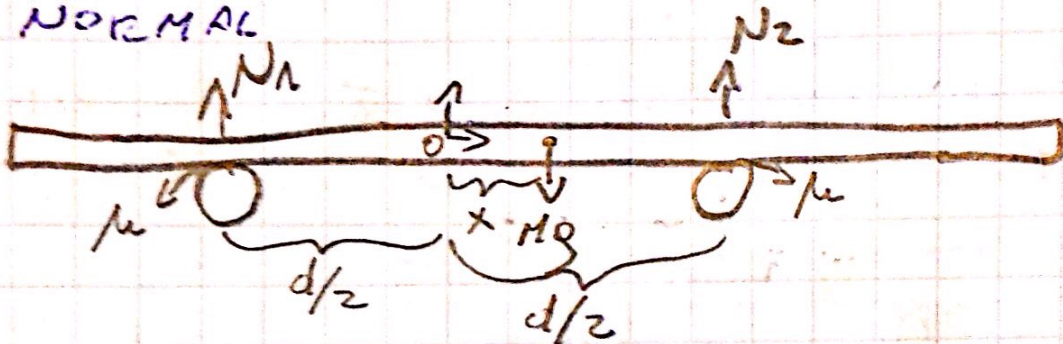


- Para estudiar pequeñas oscilaciones movemos el tablón hacia la derecha una distancia x, y medimos como θ/R al eq.



Fecha

- AHORA HACEMOS Σ DE FUERZAS, Y LA Σ DE TORQUES LA HACEMOS DEL ORIGEN OSO ~~QUE~~ QUE EN LOS CONTACTOS DEL TABLON CON LOS CILINDROS APARECE LO NORMAL



$$\Sigma F_y = N_1 - Mg + N_2 = 0$$

$$\Rightarrow \boxed{N_1 + N_2 = Mg} \quad \text{--- (1) NOS FALTA 1 EQ.}$$

$$\Sigma \tau_{O_0} = -N_1 \frac{d}{2} - Mg x + N_2 \frac{d}{2} = 0$$

$$\Rightarrow \frac{d}{2} (N_2 - N_1) = Mg x$$

$$\boxed{N_2 - N_1 = 2Mg \frac{x}{d}} \quad \text{--- (2)}$$

- AHORA PARA ENCONTRAR LA EQ. DE MOV VEMOS LA SUMA DE FUERZAS EN \hat{x}

$$\Sigma F_x = \mu N_1 - \mu N_2 = M \ddot{x}$$

FACTORIZANDO POR μ .

$$\mu(N_1 - N_2) = M \ddot{x}$$

USANDO ②

$$\mu \cdot \left(-2Mg \frac{x}{d} \right) = M \ddot{x}$$

$$M \ddot{x} + 2\mu Mg \frac{x}{d} = 0 \quad / \cdot \frac{1}{M}$$

$$\ddot{x} + \omega_0^2 x = 0$$

$$\text{CON } \omega_0^2 = \frac{2\mu g}{d}$$

- AHORA RECORDAMOS QUE $T = 1/f$
Y QUE $\omega = 2\pi f$

$$T = \frac{1}{f} = \frac{1}{\omega/2\pi} = \frac{2\pi}{\omega_0} = 2\pi \cdot \frac{\sqrt{d}}{\sqrt{2\mu g}} = \frac{2\pi \sqrt{d}}{\sqrt{2\mu g}}$$

Fecha ___/___/___

P2

- UNA MASA CAE UNA DISTANCIA H Y SE AMOSA A UN RESORTE, LUEGO, LA EQ. DE MOV. ES:

$$\ddot{z} + 2\omega_0 \dot{z} + \omega_0^2 z = C$$

CON $\omega_0 = \sqrt{K/m}$ Y LA SOL ES DE LA FORMA

$$z(\pi) = (A+B\pi)e^{-\omega_0 \pi} + D.$$

- ① DADO QUE SE TRATA DE UNA MASA EN UN RESORTE, CALCULAMOS EL EQ. CON SUMA DE FUERZAS EN \hat{y}

$$\sum F_y = -mg - K(z - z_0^0) = 0$$

$$\Rightarrow z_{eq} = -\frac{mg}{K}$$

DADO ADEMÁS QUE SE TRATA DE UN MOV. AMORTIGUADO, EL EQ. SE ALCANZA EN $\pi \rightarrow \infty$

$$z_{eq} = z(\pi \rightarrow \infty) = (A+B\pi)e^{-\omega_0 \pi} + D$$

$$z_{eq} = \boxed{D = -\frac{mg}{K}}$$

\rightarrow SE VA A CERO

AHORA VEMOS QUE PASA CON LA EQ. DE MOV.

$$\rightarrow \text{EN EQ. } \ddot{z} = 0 \wedge \dot{z} = 0$$

$$\Rightarrow \omega_0^2 z_{eq} = C$$

$$\frac{K}{m} \cdot \frac{-mg}{K} = \boxed{C = -g}$$

(2) POR ENUNCIADO SABEMOS QUE $z(0) = 0$

$$z(0) = (A + B \cdot 0) e^{-\omega_0 \cdot 0} + D = 0$$
$$= A + D = 0$$

$$\Rightarrow A = -D = -\left(-\frac{mg}{K}\right) \Rightarrow \boxed{A = \frac{mg}{K}}$$

TAMBIEN SABEMOS QUE LA MASA CAYÓ UNA DISTANCIA H ANTES DE TOLCAR EL RESORTE, ENTONCES SU VEL. ERA

$$E_o = E_p \Rightarrow mgh = \frac{1}{2} m v^2$$

$$\Rightarrow \dot{z}(0) = v = \sqrt{2gH}$$

Fecha / /

$$\dot{z} = \left((A + B\tau) e^{-\omega_0 \tau} + D \right)$$

$$= \frac{d}{d\tau} \left(A e^{-\omega_0 \tau} + B\tau e^{-\omega_0 \tau} \right) + 0$$

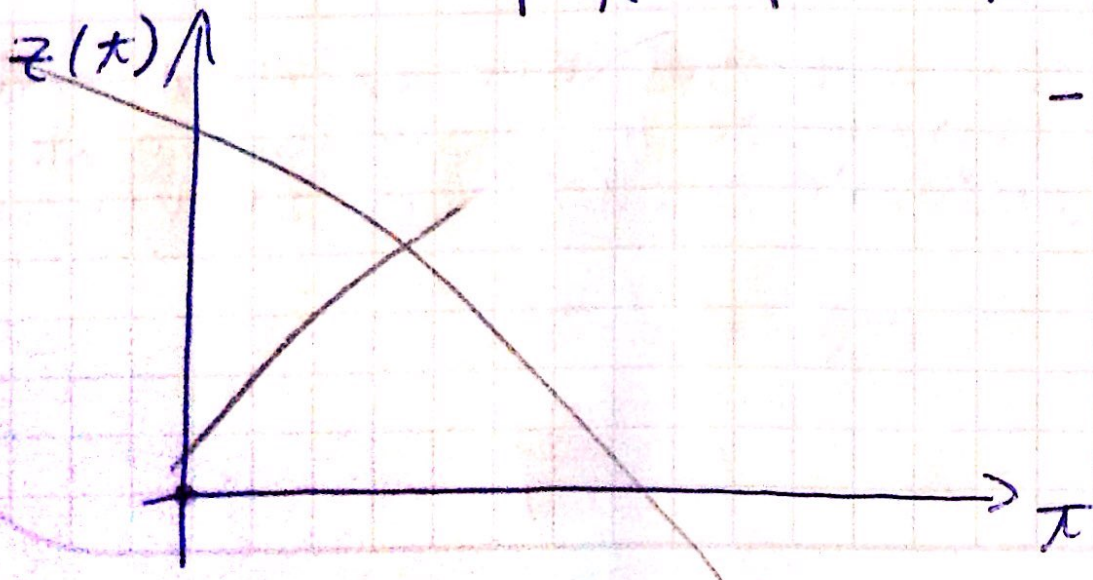
$$\dot{z} = -A\omega_0 e^{-\omega_0 \tau} + B e^{-\omega_0 \tau} - \omega_0 B\tau e^{-\omega_0 \tau}$$

$$\dot{z}(0) = -A\omega_0 + B = \sqrt{2gH}$$

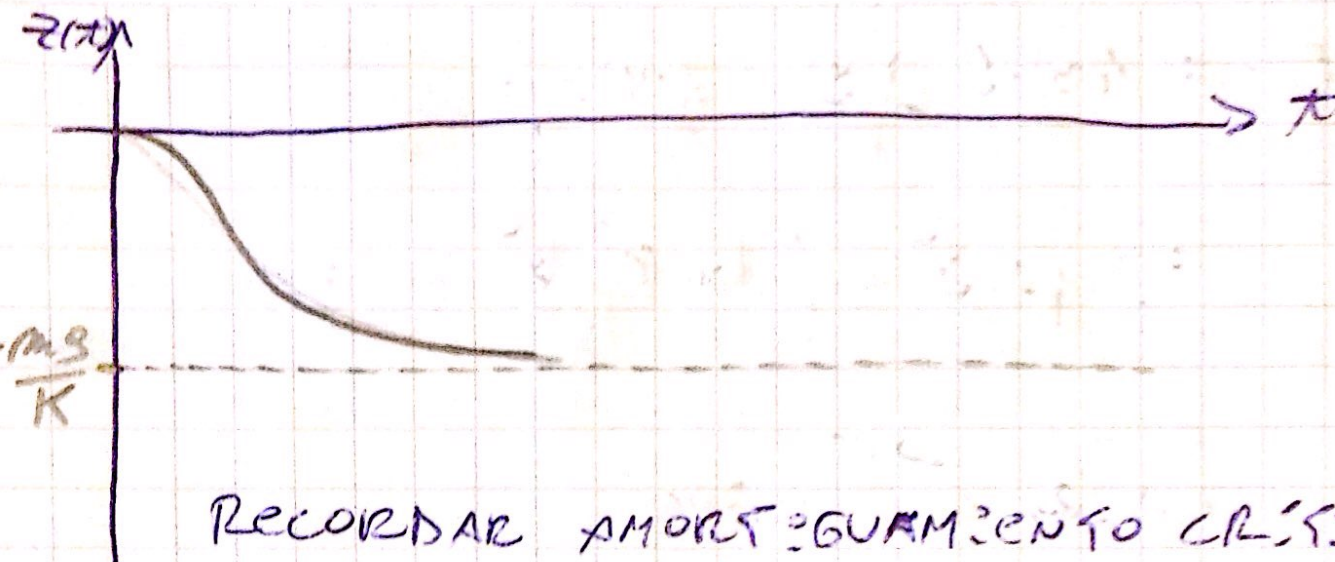
$$B = \sqrt{2gH} + A\omega_0$$

$$B = \sqrt{2gH} + \frac{m g}{K} \sqrt{\frac{K}{m}}$$

$$(3) \quad z(\tau) = \left(\frac{m g}{K} + \left(\sqrt{2gH} + \sqrt{\frac{m}{K}} g \right) \tau \right) e^{-\omega_0 \tau}$$



Fecha / /



RECORDAR AMORTIGUAMIENTO CRÍTICO

CUANDO LOS EXPONENTES DE LA EXP. SON IGUALES AL RESOLVER LA EC. DEL OSCILADOR

→ M: N 46 CLASE DEL 10/09

(4) LA ENERGÍA DISIPADA SE PUEDE CALCULANDO LA ENERGÍA INICIAL Y LA FINAL.

$E_0 = m g H$ → CON ESTA ENERGÍA PARTE

$E_f = E(\pi \rightarrow \infty)$ → EN $\pi \rightarrow \infty$ EL OSCILADOR ESTÁ EN EQ. → $z_{eq} = -m g / K$

$E_f = m g z_{eq} + \frac{1}{2} K (z_{eq} - z_0)^2$

Fecha ___/___/___

$$\begin{aligned}
 E_f &= mg\left(-\frac{mg}{k}\right) + \frac{1}{2}k\left(-\frac{mg}{k}\right)^2 \\
 &= -\frac{m^2g^2}{k} + \frac{1}{2}k\frac{m^2g^2}{k^2} \\
 &= -\frac{1}{2}\frac{m^2g^2}{k}
 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
 E_{\text{PERDIDA}} &= -(E_f - E_0) = E_0 - E_f \\
 &= mgh - \left(-\frac{1}{2}\frac{m^2g^2}{k}\right)
 \end{aligned}$$

$$\boxed{E_{\text{PERDIDA}} = mgh \left(1 + \frac{1}{2}\frac{mg}{k}\right)}$$

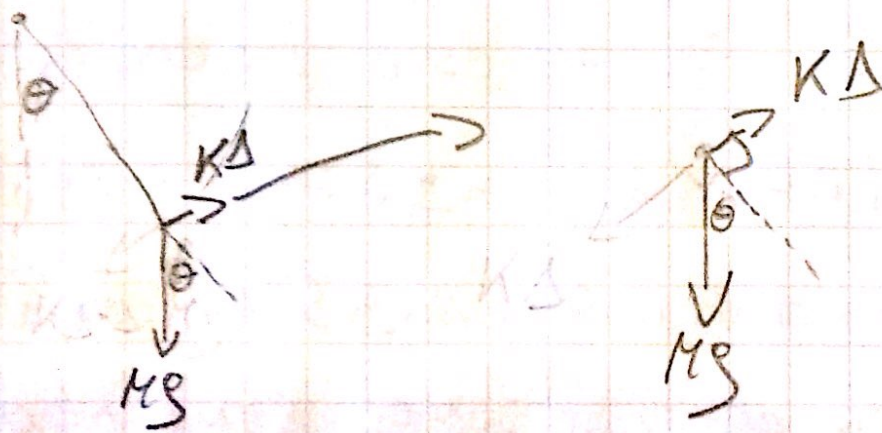
Fecha

P3] PRIMERO NOTAMOS QUE LA VARIABLE DE INTERES ES ϕ

TOMANDO EL ANGULO MEDIDO DESDE LA VERTICAL, LA POSICIÓN ACTUAL ESTARÍA DADA POR $\theta = \frac{L}{R}$

CON L EL LARGO DEL RESORTE

HACEMOS DCL PARA COMENZAR.



- LA DIRECCIÓN QUE NOS IMPORTA ES LA TANGENCIAL AL CÍRCULO, YES EN LA QUE APUNTA LA FUERZA ELÁSTICA → FALSA DESCOMPONER Mg

$$\sum F_{\theta} = -K(L - L_0) - mg \sin \theta = m \ddot{x}$$

Fecha ___/___/___

Pero como dijimos, una posición de la masa se relaciona con θ de la forma $x = R\theta$

$\Rightarrow \underline{L = R\theta}$ \rightarrow ^{eso es un ~~cambio~~} CAMBIO de VARIABLES

Y LA RELACION CON \dot{x} y \ddot{x} se obtiene derivando

$$x = R\theta \quad / d/dt$$

$$\dot{x} = R\dot{\theta}$$

$$\ddot{x} = R\ddot{\theta} \quad \rightarrow \text{CON ESSE LA EQ. QUEDA:}$$

$$\sum F_{\theta} = -K(R\theta - L_0) - mg \sin \theta = m R \ddot{\theta}$$

$$\Rightarrow m R \ddot{\theta} + K R \theta + m g \sin \theta - K L_0 = 0$$

PARA PEQ OSCILACIONES $\sin \theta \sim \theta$

$$m R \ddot{\theta} + (K R + m g) \theta = + K L_0$$

$$\boxed{\ddot{\theta} + \omega_0^2 \theta = + K L_0 / m R}$$

$$\omega \sim \omega_0 = \left(\frac{K}{m} + \frac{g}{R} \right)$$

AHORA, PARA ENCONTRAR EL EQUILIBRIO, DEBEMOS IMPONER $\ddot{\theta} = 0$

$$\Rightarrow \omega_0^2 \theta_{ex} = \frac{K L_0}{m R}$$

$$\theta_{ex} = \frac{K L_0}{m R} \cdot \frac{1}{\omega_0^2} = \frac{K L_0}{m R} \left(\frac{m R}{R K + m g} \right)$$

$$\boxed{\theta_{ex} = \frac{K L_0}{R K + m g}}$$

TAMBIEN SE PODRIA HABER HECHO SUMA DE TORQUES PARA RESOLVERLO

LA ULTIMA PARTE ES POCO PEDAGOGICA POR LO CUAL NO TENDRA FAULTA.