

Solución a los problemas del tema 1

Elena del Valle Reboul
curso 2015-2016

- ① Energía total de un muelle sin pérdidas:

$$E_T = E_{\text{cinética}} + E_{\text{potencial elástica}} = \frac{1}{2} m v^2 + \frac{1}{2} k x^2$$

usamos
las expresiones
del m.a.s.
generales

$$\begin{cases} x = A \sin(\omega_0 t + \phi_0) \\ v = \frac{dx}{dt} = A \omega_0 \cos(\omega_0 t + \phi_0) \end{cases}$$

$$\boxed{E_T} = \frac{1}{2} m A^2 \omega_0^2 \cos^2(\omega_0 t + \phi_0) + \frac{1}{2} k A^2 \sin^2(\omega_0 t + \phi_0)$$

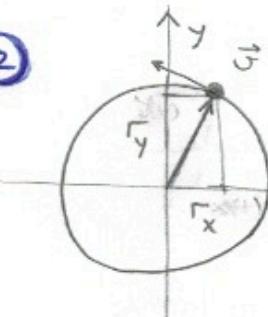
↓

$$\omega_0^2 = \frac{k}{m}$$

$$= \frac{1}{2} k A^2 [\cos^2(\omega_0 t + \phi_0) + \sin^2(\omega_0 t + \phi_0)] = \frac{1}{2} k A^2$$

¡demostrado!

- ②



- movimiento circular uniforme
 - $\left\{ \begin{array}{l} v \\ R \end{array} \right.$
 - $|\vec{v}| = v = \text{velocidad lineal} = R\alpha, \alpha = \text{velocidad angular}$
 - $|\vec{a}| = a = -\alpha^2 R = \text{aceleración centrípeta (hacia el centro)}$

- El vector desplazamiento \vec{r} , separado en componentes:

$$\vec{r} = r_x \hat{i} + r_y \hat{j} = \underbrace{R \cos \alpha t}_{\rightarrow} \hat{i} + \underbrace{R \sin \alpha t}_{\rightarrow} \hat{j}$$

⇒ ambas componentes siguen un m.a.s.

- Veamos la fuerza que actúa sobre la componente x:

$$a_x = \frac{d^2 r_x}{dt^2} = -R \alpha^2 \cos \alpha t = -\alpha^2 r_x$$

La fuerza elástica en este caso es:

$$F_x = m \alpha_x = -m \underbrace{\alpha^2 r_x}_{\equiv K} \rightarrow \begin{array}{l} \text{se opone al} \\ \text{movimiento} \\ \text{con una constante} \\ \text{de proporcionalidad.} \\ \text{Tiene la forma} \\ \sim -Kx \end{array}$$

La constante elástica es $k = m\alpha^2$

Su ecuación del movimiento se escribirá:

$$(2^{\text{a}} \text{ ley Newton}) \quad m \frac{d^2 r_x}{dt^2} = F_x = -K r_x$$

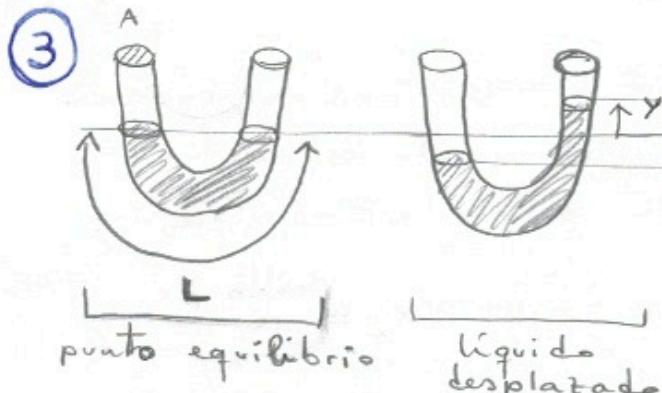
$$\cancel{m} \frac{d^2 r_x}{dt^2} + \cancel{m} \alpha^2 r_x = 0$$

$$\boxed{\frac{d^2 r_x}{dt^2} + \alpha^2 r_x = 0}$$

La cantidad importante que nos queda obtener es la frecuencia angular de este m.a.s.:

$$\boxed{\omega = \sqrt{\frac{k}{m}}} = \sqrt{\frac{m\alpha^2}{m}} = \boxed{\alpha} \quad \begin{array}{l} \text{la misma} \\ \text{que la del} \\ \text{moto circular} \\ \text{uniforme !!} \end{array}$$

\Rightarrow El movimiento circular uniforme proyectado sobre los ejes produce un m.a.s. Esto se llama la representación de Fresnel.



y = desplazamiento inicial del líquido
 $2y$ = columna de líquido
 ρ = densidad del líquido
 L = longitud que ocupa
 A = área del tubo

- ¿Qué fuerza va a producir la oscilación alrededor del punto de equilibrio?
el peso de la columna de líquido desplazada
 \rightarrow la fuerza de la gravedad

$$|F| = m_d g \rightarrow \text{con } m_d = \text{masa de agua desplazada} \\ = \underbrace{2y \cdot A \cdot \rho}_{\substack{\text{volumen} \\ \text{desplazado}}}$$

- ¿Cuál es la masa del objeto que oscila? Va a oscilar no solo la columna de líquido desplazada sino toda la masa de líquido: $m_t = \underbrace{L \cdot A \cdot \rho}_{\substack{\text{volumen total}}}$

- Con esto ya podemos escribir la ecuación del movimiento del líquido, 2^a ley de Newton:

$$m_t \frac{dy^2}{dt^2} = -|F| = -2A\rho g \cdot y = -ky \Rightarrow k = 2A\rho g$$

efectivamente la fuerza es proporcional al desplazamiento y restauradora

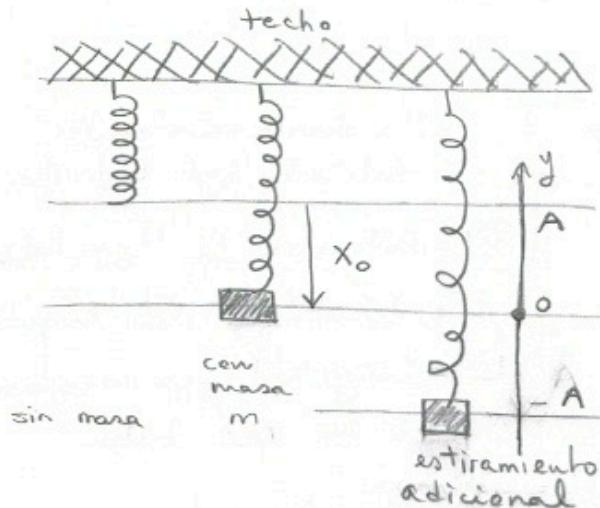
\nwarrow
dará lugar a un $m \cdot a \cdot s$. con ecuación (que simplificaremos un poco):

$$LA\rho \frac{d^2y}{dt^2} = -2A\rho gy \Rightarrow \boxed{\frac{d^2y}{dt^2} + \frac{2g}{L} y = 0}$$

- Su periodo:

$$\boxed{T = \frac{2\pi}{\omega_0} = 2\pi \sqrt{\frac{m_t}{k}} = 2\pi \sqrt{\frac{L}{2g}}} \quad \text{demostrado! (e.g.d.)}$$

4



posiciones de equilibrio

$$m = 0.1 \text{ kg}$$

$$x_0 = 0.1 \text{ m}$$

$$A = 0.06 \text{ m}$$

- 1º determinamos la constante K del resorte a partir del primer estiramiento:

$$|F| = Kx_0 = \frac{\text{peso}}{\text{de masa}} = mg$$

$$K = \frac{mg}{x_0} = \frac{0.1 \times 9.8}{0.1 \text{ m}} = 9.8 \text{ N/m}$$

Al poner la masa, el resorte se coloca en una nueva posición de equilibrio (no oscila!)

- Al estirar aún más el resorte, sin añadir más masa, si que conseguimos que el resorte oscile desde el máximo desplazamiento y se produzca un m.a.s.:

$$y(t) = -A \cos(\omega_0 t) \quad \text{con} \quad \begin{cases} A = 0.06 \text{ m} \\ \omega_0 = \sqrt{\frac{K}{m}} = \sqrt{\frac{9.8}{0.1}} = 9.9 \text{ Hz} \end{cases}$$

- La energía cinética en los extremos del desplazamiento ($y = \pm A$) se anula porque $v = 0$. Es máxima al pasar por el punto de equilibrio, $y = 0$, donde la que se anula es la energía potencial elástica, E_p .

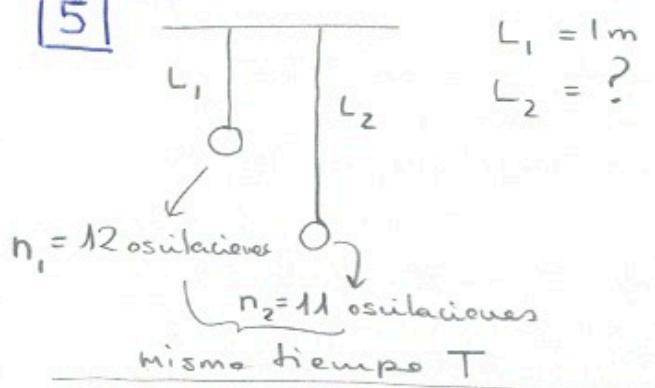
Dado que la energía total $E_T = E_p + E_c = \frac{1}{2}KA^2$ es constante \Rightarrow la energía cinética en $y = 0$ es igual a la energía total:

$$E_c^{\max} = E_T = \frac{1}{2}KA^2 = \frac{1}{2}9.8 \cdot 0.06^2 = 0.0176 \text{ J}, \quad \text{en } y = 0$$

- Aquí la masa viaja a la máxima velocidad:

$$E_c^{\max} = \frac{1}{2}mv_{\max}^2 = \frac{1}{2}KA^2 \rightarrow v_{\max} = A\sqrt{\frac{K}{m}} = 0.59 \text{ m/s}$$

5



$$\omega = \frac{n \text{ oscilaciones}}{\text{tiempo}}$$

Usamos la expresión de la frecuencia angular del péndulo en función de su longitud:

$$\omega_1 = \sqrt{\frac{g}{L_1}}, \quad \omega_2 = \sqrt{\frac{g}{L_2}}$$

$$\omega_1 = \frac{n_1}{T}$$

$$\omega_2 = \frac{n_2}{T}$$

Y también usamos la expresión de la frecuencia en función del n° de oscilaciones por unidad de tiempo

⇒ Las ponemos juntas:

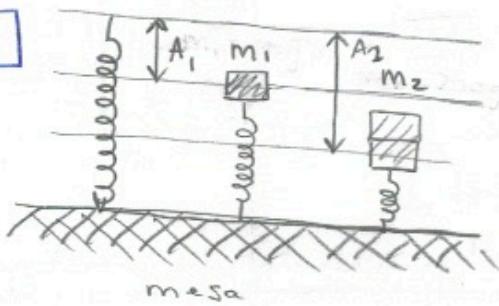
$$\left. \begin{aligned} \omega_1 &= \frac{n_1}{T} = \sqrt{\frac{g}{L_1}} \\ \omega_2 &= \frac{n_2}{T} = \sqrt{\frac{g}{L_2}} \end{aligned} \right\}$$

$$T = n_1 \sqrt{\frac{L_1}{g}} = n_2 \sqrt{\frac{L_2}{g}}$$

$$L_2 = \left(\frac{n_1}{n_2} \right)^2 L_1 = \left(\frac{12}{11} \right)^2 \cdot 1 = 1.19 \text{ m}$$

El 2º péndulo es algo más largo, por eso oscila más lentamente.

6



$$m_1 = 0.1 \text{ kg} \quad A_1 = 0.0981 \text{ m}$$

$$m_2 = 0.2 \text{ kg} \quad A_2 = ?$$

$$K = ?$$

El muelle adquiere 3 posiciones de equilibrio distintas, dependiendo de la masa que sostiene. Pero su constante elástica K es siempre la misma.

Como en el problema 4, la fuerza que desplaza la masa es la gravedad, en ambos casos:

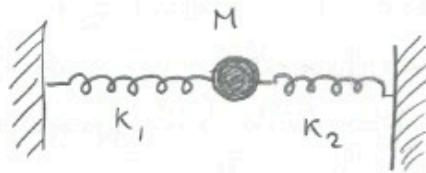
$$\left. \begin{aligned} |F_1| &= K A_1 = m_1 g \\ |F_2| &= K A_2 = m_2 g \end{aligned} \right\}$$

$$K = \frac{m_1 g}{A_1} = \frac{m_2 g}{A_2}$$

$$K = \frac{m_1 g}{A_1} = \frac{0.1 \cdot 9.81}{0.0981} = 10 \text{ N/m}$$

$$\left. \begin{aligned} A_2 &= \frac{m_2}{m_1} A_1 \\ &= \frac{0.2}{0.1} \cdot 0.0981 \\ &= 0.196 \text{ m} \end{aligned} \right\}$$

7



$$\left\{ \begin{array}{l} x_1 = \text{posición equilibrio} \\ \text{muelle 1} \\ x_2 = \text{idem del muelle 2} \end{array} \right.$$

- Si estuviera solo el muelle 1 $\Rightarrow F_1 = -K_1(x - x_1)$
- 2 $\Rightarrow F_2 = -K_2(x - x_2)$
- Al ponerlos juntos, ambas fuerzas actúan sumadas sobre la masa:

$$F_T = F_1 + F_2 = -K_1(x - x_1) - K_2(x - x_2)$$

- Vamos a escribirlo como una nueva constante del muelle total K_T y una nueva posición de equilibrio x_0 :

$$F_T = -K_T(x - x_0) = -K_Tx + K_Tx_0$$

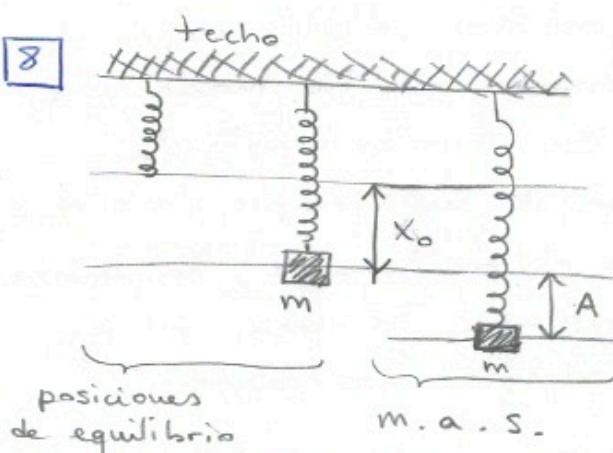
$$F_1 + F_2 = -(K_1 + K_2)x + K_1x_1 + K_2x_2$$

- por comparación

$$\left\{ \begin{array}{l} K_T = K_1 + K_2 \\ x_0 = \frac{K_1x_1 + K_2x_2}{K_T} = \frac{K_1x_1 + K_2x_2}{K_1 + K_2} \end{array} \right.$$

- El nuevo periodo es $T = \frac{2\pi}{\omega} = 2\pi \sqrt{\frac{M}{K_T}} = 2\pi \sqrt{\frac{M}{K_1 + K_2}}$

8



$$\left\{ \begin{array}{l} x_0 = 0.098 \text{ m} \\ \gamma = 4.4 \text{ s}^{-1} \text{ coeficiente de amortiguamiento} \end{array} \right.$$

- Como en los problemas 4 y 6, obtenemos K de la nueva posición de equilibrio:

$$|F| = mg = +Kx_0 \rightarrow K = \frac{mg}{x_0}$$

$$\omega_0 = \sqrt{\frac{K}{m}} = \sqrt{\frac{g}{x_0}} = \text{frecuencia natural}$$

- Usamos las fórmulas del m.a.s. amortiguado para obtener T :

$$T = \frac{2\pi}{\omega} = \frac{2\pi}{\sqrt{\omega_0^2 - \gamma^2}} = \frac{2\pi}{\sqrt{\frac{g}{x_0} - \gamma^2}} = 0.7 \text{ s}$$