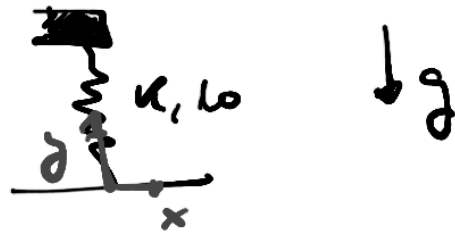


Pauta Aux 3

P1)

Tenemos



hacemos el DCL:



hago 2^{da} Ley de Newton:

$$ma_y = -k(y - l_0) - mg$$

$$\boxed{\ddot{y} = a_y = -\frac{k}{m}(y - l_0) - g} \quad \text{Ecuación de movimiento}$$

Para la pos. de equilibrio $\ddot{y} = \underline{a_y = 0}$

$$0 = -\frac{k}{m}(y_f - l_0) - g$$

$$g = -\frac{k}{m} y_{eq} + \frac{k}{m} l_0$$

$$g - \frac{k l_0}{m} = -\frac{k}{m} y_{eq} \quad / \cdot \frac{m}{k}$$

$$\frac{mg}{k} - l_0 = -y_{eq} \quad / \cdot -1$$

$$\boxed{l_0 - \frac{mg}{k} = y_{eq}} \rightarrow \text{posición de equilibrio}$$

ii) queremos $y(t)$, para ello debemos resolver la ecuación de movimiento

$$a_y = -\frac{k}{m} (y - l_0) - g$$

factorizamos
ponemos a g
en el parentesis

$$\begin{aligned} a_y &= -\frac{k}{m} \left(y - l_0 + \frac{mg}{k} \right) \\ &= -\frac{k}{m} \left(y - \underbrace{\left(l_0 - \frac{mg}{k} \right)}_{y_{eq}} \right) \end{aligned}$$

$$a_y = -\frac{k}{m} (y - y_{eq})$$

$$a_y = -\omega_0^2 (y - y_{eq})$$

$$z = y - y_{eq}$$

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

Para obtener la
 ecuación del m.a.s
 cambiamos de instante

$$z = y - y_{eq}$$

$$v_z = v_y$$

$$a_z = a_y$$

$$a_z = -\omega_0^2 z$$



Sabemos su solución

$$z(t) = z_0 \cos(\omega_0 t + \phi)$$

$$v_z(t) = -z_0 \omega_0 \sin(\omega_0 t + \phi)$$

$$a_z(t) = -z_0 \omega_0^2 \cos(\omega_0 t + \phi)$$

hugo como $z(t) = y(t) - y_{eq}$

$$y(t) = z(t) + y_{eq}$$

$$= z(t) + l_0 - \frac{mg}{k}$$

$$y(t) = z_0 \cos(\omega_0 t + \phi) + l_0 - \frac{mg}{k}$$

$$v_y = v_z = -z_0 \omega_0 \sin(\omega_0 t + \phi)$$

$$a_y = a_z = -z_0 \omega_0^2 \cos(\omega_0 t + \phi)$$

iii) Energia cinetica (K)

$$K = \frac{mv^2}{2} = \frac{mv_y^2}{2}$$

$$= \frac{m}{2} (-z_0 \omega_0 \sin(\omega_0 t + \phi))^2$$

Energia potencial (U)

$$U = U_e + U_g$$

$$= \frac{k}{2} (y - l_0)^2 + mgy$$

$$= \frac{k}{2} \left(z_0 \omega (\omega_0 t + \phi) + l_0 - \frac{m g}{k} - l_0 \right)^2 + m g \cdot \left(z_0 \omega (\omega_0 t + \phi) + l_0 - \frac{m g}{k} \right)$$

Energía total = $K + U$, pero como se conserva

la energía, será igual en todo tiempo $\Rightarrow$ evaluemos en $t=0$

$$K(t=0) = \frac{m}{2} z_0^2 \omega_0^2 \sin^2(\phi)$$

$$U(t=0) = \frac{k}{2} \left(z_0 \omega (\phi) - \frac{m g}{k} \right)^2 + m g \left(z_0 \omega (\phi) + l_0 - \frac{m g}{k} \right)$$

$$= \frac{k}{2} \left(z_0^2 \omega^2 (\phi) - 2 z_0 \frac{m g}{k} \omega (\phi) + \frac{m^2 g^2}{k^2} \right) + m g \left(z_0 \omega (\phi) + l_0 - \frac{m g}{k} \right)$$

$$= \frac{k}{2} z_0^2 \omega^2 \phi - \cancel{2 z_0 m g \omega \phi} + \cancel{\frac{m^2 g^2}{k}} + \cancel{m g z_0 \omega \phi} + m g l_0 - \cancel{\frac{m^2 g^2}{k}}$$

luego

$$E_{\text{total}} = U + K$$

$$= \frac{k}{2} z_0^2 \cos^2 \phi + mgl_0 + \frac{m}{2} \omega_0^2 z_0^2 \sin^2 \phi$$

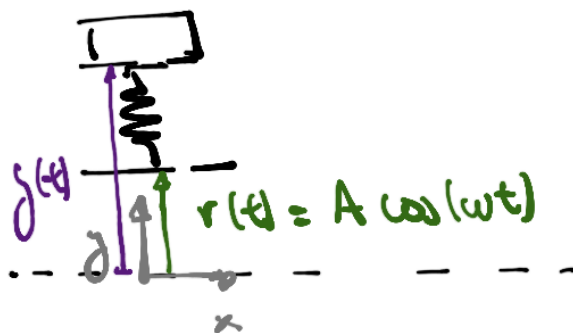
$$= \frac{k}{2} z_0^2 \cos^2 \phi + mgl_0 + \frac{m}{2} \left(\frac{k}{m} \right) z_0^2 \sin^2 \phi$$

$$= \frac{k}{2} z_0^2 (\cancel{\cos^2 \phi} + \sin^2 \phi) + mgl_0$$

$$= \frac{k}{2} z_0^2 + mgl_0$$

22)

tenemos el mismo objeto de la P1, pero el suelo se mueve:



La ecuación de movimiento es la misma que en la P1, pero la elongación del resorte, que antes era $y - l_0$, ahora será $(y - r) - l_0$ debido al movimiento del suelo

$$\rightarrow m a_y = -k(y - r(t) - l_0) - mg$$

$$a_y = -\frac{k}{m}(y - r - l_0) - g$$

$$a_y = -\frac{k}{m}\left(y - l_0 + \frac{mg}{k}\right) + \frac{k}{m}r(t)$$

valoramos
dentro del
paréntesis

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

$$\rightarrow a_y = -\omega_0^2 \left(y - \underbrace{\left(\frac{10 - mgs}{k} \right)}_{y^{eq}} \right) + \omega_0^2 \cdot r(t)$$

Cambiamos de nuevo al sistema $z = y - y^{eq}$

$$v_z = v_y$$

$$a_z = a_y$$

$$\ddot{z} = \boxed{a_z = -\omega_0^2 z + \omega_0^2 r(t)}$$

Para tener un m.a. $\rightarrow \boxed{a_z = -\omega_0^2 z}$

Pero cuando tenemos: $a_z = -\omega_0^2 z + f(t)$

Oscilador forzado

Entonces es un oscilador forzado!

(con $f(t) = \omega_0^2 r(t) = \omega_0^2 A \cos(\omega t)$)

$$4 \quad \ddot{z} = a_z = -\omega_0^2 z + \omega_0^2 A \cos(\omega t)$$

y su solución es: (será visto en clase)

$$z(t) = B \cos(\omega t) + \bar{z} \cos(\omega_0 t + \phi)$$

Donde $B = \frac{\omega_0^2 A}{\omega_0^2 - \omega^2} = \frac{\frac{k}{m} A}{\frac{k}{m} - \omega^2}$

$\rightarrow$ se lo denomina F_0

$$= \frac{k A}{(k - m\omega^2)}$$

Veamos si es solución:

$$z(t) = B \cos(\omega t) + \bar{z} \cos(\omega_0 t + \phi)$$

luego $v_z = \dot{z} = -\omega B \sin(\omega t) - \bar{z} \omega_0 \sin(\omega_0 t + \phi)$

$$a_z = \ddot{z} = -\omega^2 B \cos(\omega t) - \bar{z} \omega_0^2 \cos(\omega_0 t + \phi)$$

Usando estas en *

$$-\omega^2 B \cos(\omega t) - \bar{Z} \omega_0^2 \cos(\omega_0 t + \phi) = -\omega_0^2 Z(t) + \omega_0^2 A \cos(\omega t)$$

$$-\omega^2 B \cos(\omega t) - \cancel{\bar{Z} \omega_0^2 \cos(\omega_0 t + \phi)} = -\omega_0^2 B \cos(\omega t) - \cancel{\omega_0^2 \bar{Z} \cos(\omega_0 t + \phi)} + \omega_0^2 A \cos(\omega t)$$

$$-\omega^2 B \cancel{\cos(\omega t)} = -\omega_0^2 B \cancel{\cos(\omega t)} + \omega_0^2 A \cancel{\cos(\omega t)}$$

$$B(\omega_0^2 - \omega^2) = \omega_0^2 A$$

$$\boxed{B = \frac{\omega_0^2 A}{\omega_0^2 - \omega^2}}$$

Valor de B para que sea solución!

Supondremos que

$$Z(t) = \underbrace{\bar{Z} \cos(\omega_0 t + \phi)}_{\text{de la homogenea}} + \underbrace{\frac{\omega_0^2 A}{\omega_0^2 - \omega^2} \cos(\omega t)}_{\text{particular}}$$

solución libre

fuerza horizontal

hugo como $y(t) = y_{ef} + z(t)$

$$y(t) = l_0 - \frac{mg}{k} + \bar{z} \cos(\omega t + \phi) + \frac{\omega_0^2 A}{\omega_0^2 - \omega^2} \cos(\omega t)$$

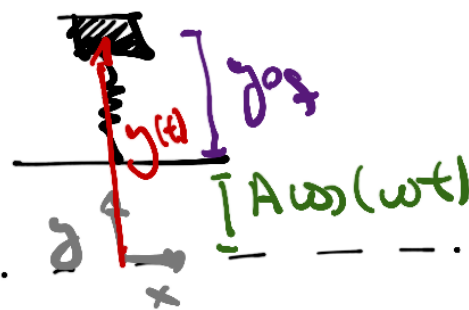
b)

Coloquemos las condiciones iniciales:

parte del
reposo

$$v_y(t=0) = \dot{y}(t=0) = 0$$

parte de
la pos. de
equilibrio:



$$y(t=0) = y_{ef} + A \cos(\omega_0 t)$$

$$y(t=0) = y_{ef} + A$$

$$y(t=0) = l_0 - \frac{mg}{k} + A$$

Ahora imponemos las:

primero la de la velocidad :

Sabemos que $\dot{y} = v_y = v_z = \dot{z} = -\bar{z}\omega_0 \sin(\omega_0 t + \phi) - \omega B \sin(\omega t)$

$\rightarrow$ en $t=0$

$$0 = -\bar{z}\omega_0 \sin(\omega_0 \cdot 0 + \phi) - \omega B \sin(\omega \cdot 0)$$

$$0 = -\bar{z}\omega_0 \sin \phi$$

$$\Rightarrow \boxed{\phi = 0}$$

Ahora imponemos la altura inicial $y(t=0) = l_0 - \frac{m_0}{k} + A$

$$y(t) = l_0 - \frac{m_0}{k} + \bar{z}\omega_0 (\omega_0 t + \phi) + \frac{\omega_0^2 A}{\omega_0^2 - \omega^2} \omega_0 (\omega t)$$

en $t=0$

$$\cancel{l_0 - \frac{m_0}{k}} + A = \cancel{l_0 - \frac{m_0}{k}} + \bar{z}\omega_0 (\omega_0 \cdot 0 + 0) + \frac{\omega_0^2 A}{\omega_0^2 - \omega^2} \omega_0 (0)$$

$$\boxed{\bar{z} = A \left(1 - \frac{\omega_0^2}{\omega_0^2 - \omega^2} \right)}$$

Luego

$$y(t) = l_0 - \frac{mg}{k} + A \left(\frac{1 - \frac{\omega_0^2}{\omega^2}}{\omega_0^2 - \omega^2} \right) \cos(\omega_0 t) + \frac{\frac{\omega_0^2 A}{\omega_0^2 - \omega^2} \cos(\omega t)}$$

(Se dice que para $t \rightarrow \infty$ (tiempos muy grandes)
domine la solución del forzamiento.)

para que exista resonancia la amplitud debe
tomar un valor máximo.

Para $t \rightarrow \infty$, solo nos quedamos con:

$$z(t) = \frac{\omega_0 A^2}{\omega_0^2 - \omega^2} \cos(\omega t)$$

↘ amplitud

Esta es la relación
que debe ocurrir!

el valor máximo ocurre cuando

$$\left[\begin{array}{l} \omega_0^2 = \omega^2 \\ \frac{k}{m} = \omega^2 \end{array} \right]$$