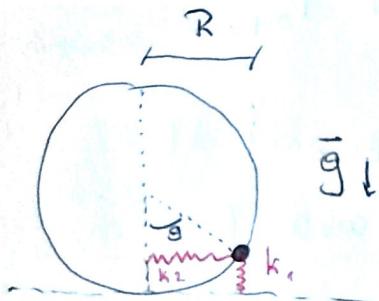


Problema (2)

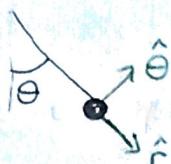


Datos: $m, g, k_1, l_{01}, k_2, l_{02}$

$$k_1 > k_2, \quad l_{01} = R, \quad l_{02} = 0$$

a) Obtener ecuaciones de Newton

Elegimos sistema de coord. polares



Las fuerzas q' actúan sobre la masa m son:

$$\bar{F}_v, \bar{P}, \bar{F}_{e1}, \bar{F}_{e2}$$

Descomponemos las fuerzas en \hat{r} y $\hat{\theta}$

$$\bar{F}_v = F_v \hat{r} \quad (\text{el riel circular no puede realizar fuerza tangencial})$$

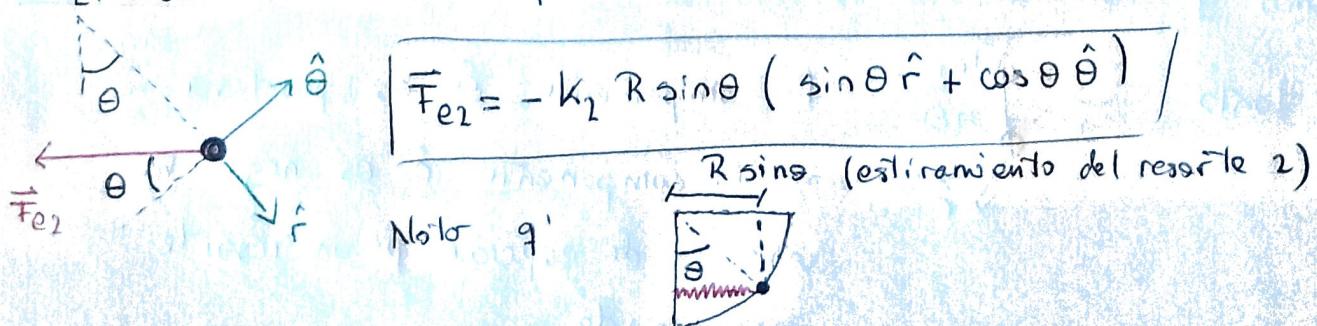
(el valor de F_v puede ser positivo o negativo)

$$\bar{P} = mg (\cos\theta \hat{r} - \sin\theta \hat{\theta}) \quad (\text{es fácil checar q' pl valores}$$

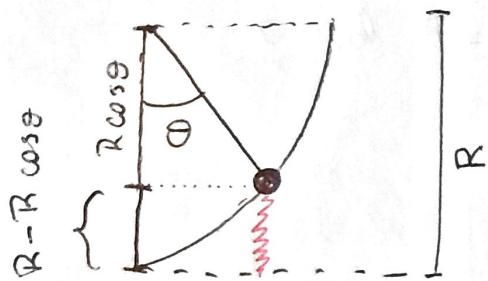
particulares de θ apunta en la dirección correcta)

Resarles:

El resorte 2 está siempre estirado ya q' $l_{02} = 0$



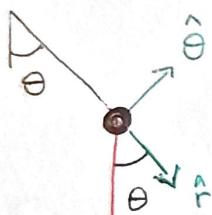
Piel resorte 1 vamos a pensar q' está estirado y luego reemplazamos el valor ~~l_{01}~~ adecuado de l_{01} .



El estiramiento (ó compresión) del resorte es $R - R \cos \theta - l_{01}$

$$|\vec{F}_{e1}| = k_1 |R - R \cos \theta - l_{01}|$$

Si pensamos por un momento q' el resorte se encuentra estirado



$$\vec{F}_{e1} = k_1 (R - R \cos \theta - l_{01}) (\cos \theta \hat{r} - \sin \theta \hat{\theta})$$

\vec{F}_{e1} (asumiendo momentáneamente q' está estirado)

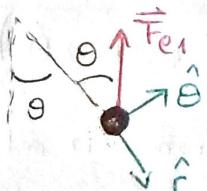
Ahora si reemplazamos $l_{01} = R$, entonces

$$\vec{F}_{e1} = -k_1 R \cos \theta (\cos \theta \hat{r} - \sin \theta \hat{\theta})$$

$$\boxed{\vec{F}_{e1} = -k_1 R \cos^2 \theta \hat{r} + k_1 R \cos \theta \sin \theta \hat{\theta}}$$

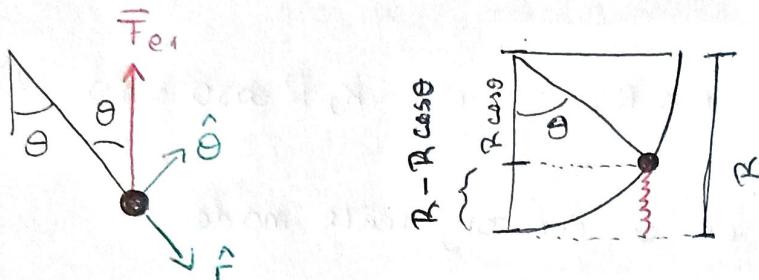
Notemos q' si $l_{01} = R$ p/ $\theta \in [0, \pi/2]$ el resorte está comprimido

por lo tanto



la componente $\hat{\theta}$ es positiva
y la componente \hat{r} es negativa
como es de esperar p/ un resorte
comprimido.

El resorte 1 tiene $l_{01} = R$, ~~luego~~ Entonces si $\theta \in [0, \pi/2)$
se encuentra comprimido



El estiramiento o compresión del resorte
es $\Delta l = |R - R \cos \theta - R|$

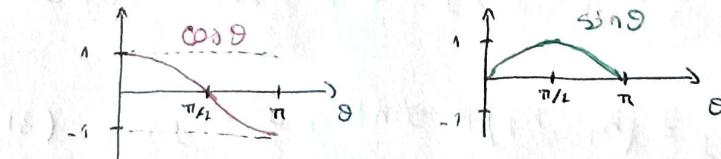
Para fijar ideas, asumamos $\theta \in [0, \pi/2) \Rightarrow \Delta l = R \cos \theta$

$$\Rightarrow \overline{F}_{e1} = k_1 R \cos \theta (-\cos \theta \hat{r} + \sin \theta \hat{\theta})$$

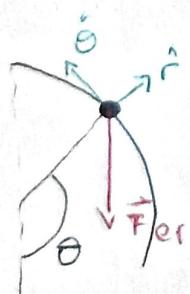
$$|\overline{F}_{e1} = -k_1 R \cos^2 \theta \hat{r} + k_1 R \cos \theta \sin \theta \hat{\theta}|$$

Corroboraremos q' cuando el resorte está estirado, es decir
 $\theta \in (\pi/2, \pi)$, la fuerza apunta en la dirección correcta

$$\text{P/ } \theta \in (\pi/2, \pi) \quad \cos \theta < 0 \quad \text{y} \quad \sin \theta > 0$$



Entonces $F_{e1r} < 0$ y $F_{e1\theta} < 0$ P/ $\theta \in (\pi/2, \pi)$



Finalmente, escribimos las ecuaciones de Newton

$$\hat{r}) - mR\ddot{\theta} = +mg\cos\theta + F_r - k_1 R \cos^2\theta - k_2 R \sin^2\theta \quad (1)$$

$$\hat{\theta}) mR\ddot{\theta} = -mg\sin\theta + k_1 R \cos\theta \sin\theta - k_2 R \cos\theta \sin\theta \quad (2)$$

Podemos reescribir la ec. en $\hat{\theta}$ del siguiente modo

$$\boxed{\ddot{\theta} + \frac{g}{R} \sin\theta - \frac{(k_1 - k_2)}{m} \sin\theta \cos\theta = 0} \quad | \text{Ecuación de movimiento}$$

b) Posiciones de equilibrio

hallar θ_{eq} / $\ddot{\theta}(\theta_{eq}) = 0$ ($F_{res}(\theta_{eq}) = 0$)

de (2) podemos obtener la fuerza resultante en $\hat{\theta}$

$$F_{res}(\theta) = -mg\sin\theta + (k_1 - k_2)R \cos\theta \sin\theta$$

pl q' θ_{eq} sea equilibrio

$$F_{res}(\theta_{eq}) = 0 = -mg\sin\theta_{eq} + (k_1 - k_2)R \sin\theta_{eq} \cos\theta_{eq}$$

$$\Leftrightarrow mg \sin\theta_{eq} = (k_1 - k_2)R \sin\theta_{eq} \cos\theta_{eq} \quad (3)$$

Notemos q' $\boxed{\theta_{eq} = \{0, \pi\}}$ son siempre solución de (3)

independientemente de los valores de m, g, k_1 y k_2

Si $\theta_{eq} \neq \{0, \pi\}$ podemos obtener otras dos posiciones de equilibrio.

$$\text{de (3)} \quad mg = (k_1 - k_2)R \cos \theta_{eq}$$

$$\Leftrightarrow \boxed{\cos \theta_{eq} = \frac{mg}{(k_1 - k_2)R}} \quad (4)$$

dado g' $k_1 - k_2 > 0$ $\cos \theta_{eq} > 0$ y además $|\cos \theta_{eq}| \leq 1$

$$\Rightarrow \text{se tiene } g' \text{ cumplir } g' \boxed{\frac{mg}{(k_1 - k_2)R} \leq 1} \quad (5)$$

Pl g' existan posiciones de equilibrio adicionales

La ec (5) nos dice g' la fuerza peso debe ser menor g' la fuerza de los resorte, es decir, $mg \leq (k_1 - k_2)R$

$$\text{Además como } \cos \theta_{eq} > 0 \quad (\text{dado } g' \text{ } k_1 > k_2) \Rightarrow \boxed{\theta_{eq}^{(1)} \in (0, \pi/2)}$$

$$\text{y tmb } \boxed{\theta_{eq}^{(2)} = -\theta_{eq}^{(1)}} \quad (\text{por simetría de la configuración se puede ver})$$

c) Pl g' existan sólo dos puntos de equilibrio

$mg \geq (k_1 - k_2)R$, es decir, la fuerza peso es más intensa g' la fuerza de los resorte. Las únicas posiciones de equilibrio

$$\text{son } \theta_{eq} = \{0, \pi\}$$

Para analizar su estabilidad debemos checar el signo de la primera derivada de la fuerza resultante

$$F_{\text{res}}(\theta) \simeq F_{\text{res}}(\theta_{\text{eq}}) + \frac{dF_{\text{res}}}{d\theta} \Big|_{\theta=\theta_{\text{eq}}} (\theta - \theta_{\text{eq}})$$

si $F'_{\text{res}}(\theta_{\text{eq}}) < 0$ es estable, si $F'_{\text{res}}(\theta_{\text{eq}}) > 0$ es inestable
y si $F'_{\text{res}}(\theta_{\text{eq}}) = 0$ no se sabe.

$$F'_{\text{res}}(\theta) = -mg \cos \theta + (k_1 - k_2)R (\cos^2 \theta - \sin^2 \theta)$$

- $\theta_{\text{eq}} = 0 \Rightarrow F'_{\text{res}}(\theta_{\text{eq}}) = -mg + (k_1 - k_2)R < 0 \quad \underline{\text{Estable}}$

dado q' $mg \geq (k_1 - k_2)R$ p/ q' solo existan
dos posiciones de equilibrio

- $\theta_{\text{eq}} = \pi \Rightarrow F'_{\text{res}}(\pi) = +mg - (k_1 - k_2)R > 0 \quad \underline{\text{Inestable}}$

Pequeñas oscilaciones alrededor de $\theta_{\text{eq}} = 0$

$$mR\ddot{\theta} = F_{\text{res}}(\theta) \simeq F_{\text{res}}(\theta_{\text{eq}}) (\theta - \theta_{\text{eq}})$$

$$\Rightarrow \ddot{\theta} - \underbrace{\frac{F'_{\text{res}}(\theta_{\text{eq}})}{mR} (\theta - \theta_{\text{eq}})}_{\omega^2} = 0$$

$$\Rightarrow \omega^2 = -\frac{F'_{\text{res}}(\theta)}{mR} = \boxed{\frac{g}{R} - \frac{(k_1 - k_2)}{m} \simeq \omega^2}$$

Tmb es posible obtener la frecuencia de oscilación desde la ec de movimientos haciendo una expansión de Taylor alrededor de $\theta_{eq} = 0$ al primer orden no nulo

$$\sin \theta \approx \theta \quad \cos \theta \approx 1$$

$$\Rightarrow \ddot{\theta} + \frac{g}{R} \theta - \underbrace{\left(\frac{k_1 - k_2}{m} \right) \theta}_{\omega^2} \cdot 1 \approx 0$$

$$\underbrace{\left(\frac{g}{R} - \frac{k_1 - k_2}{m} \right) \theta}_{\omega^2}$$