

# Mecánica - ICT

PRÁCTICA PUNTUABLE B4 (9 de abril de 2014)

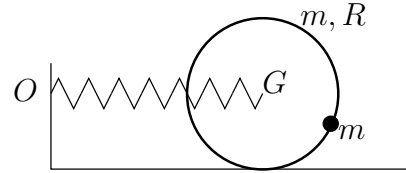
Apellidos

Nombre

Nº

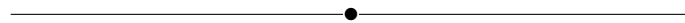
Grupo

Un aro de masa  $m$  y radio  $R$  rueda sin deslizar sobre una recta horizontal fija. El aro lleva ensartada una partícula de masa  $m$  que se mueve por el mismo con ligadura bilateral lisa. Asimismo el centro  $G$  del aro está unido a un punto fijo  $O$  por un muelle de constante  $k$ , como se indica en la figura.

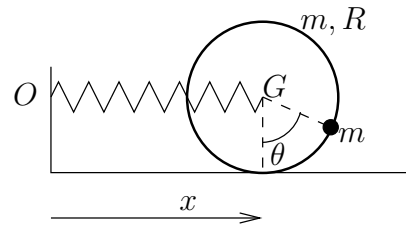


Se pide:

1. Ecuaciones diferenciales del movimiento.
2. Linealización de dichas ecuaciones para las pequeñas oscilaciones alrededor de la posición de equilibrio estable.
3. Para el caso en que  $k = 2mg/R$ , obtener las frecuencias propias y los modos normales de oscilación.
4. Considerando igualmente que  $k = 2mg/R$ , expresión de las ecuaciones horarias del movimiento en función de los modos normales de oscilación y de las frecuencias propias, para unas condiciones iniciales genéricas, indicando claramente que términos dependen de dichas condiciones iniciales.



1. Con las coordenadas generalizadas que se indican en la figura:  $x$  desplazamiento de  $G$  a partir de la posición de equilibrio y  $\theta$  posición respecto de la vertical del radio que une  $G$  con la partícula, se obtiene:



$$T = \frac{3}{2}m\dot{x}^2 + \frac{1}{2}mR^2\dot{\theta}^2 + m\dot{x}\dot{\theta}R \cos \theta \quad (1)$$

$$V = -mgR \cos \theta + \frac{1}{2}kx^2 \quad (2)$$

Derivando la función lagrangiana  $L = T - V$ , se obtienen las ecuaciones diferenciales del movimiento:

$$3m\ddot{x} + mR\ddot{\theta} \cos \theta - mR\dot{\theta}^2 \sin \theta + kx = 0 \quad (3)$$

$$mR\ddot{x} \cos \theta + mR^2\ddot{\theta} + mgR \sin \theta = 0 \quad (4)$$

2. Linealizando (3) y (4) en torno a  $x = 0$ ,  $\theta = 0$  se obtienen las ecuaciones linealizadas que se piden:

$$3m\ddot{x} + mR\ddot{\theta} + kx = 0 \quad (5)$$

$$mR\ddot{x} + mR^2\ddot{\theta} + mgR\theta = 0 \quad (6)$$

3. Para  $k = 2mg/R$  las matrices de masa  $\mathbf{M}$  y rigidez  $\mathbf{k}$  son:

$$\mathbf{M} = \begin{pmatrix} 3m & mR \\ mR & mR^2 \end{pmatrix}, \quad \mathbf{K} = \begin{pmatrix} \frac{2mg}{R} & 0 \\ 0 & mgR \end{pmatrix}, \quad (7)$$

Las frecuencias propias se obtienen resolviendo la ecuación característica del problema de autovalores:

$$|-\omega^2 \mathbf{M} + \mathbf{K}| = 0 \Rightarrow 2R^2\omega^4 - 5gR\omega^2 + 2g^2 = 0 \quad (8)$$

Resultando:

$$\omega_1^2 = \frac{g}{2R}, \quad \omega_1 = \sqrt{\frac{g}{2R}} \quad (9)$$

$$\omega_2^2 = \frac{2g}{R}, \quad \omega_2 = \sqrt{\frac{2g}{R}} \quad (10)$$

Los modos normales de oscilación se calculan resolviendo los correspondientes sistemas de ecuaciones:

$$(-\omega_1^2 \mathbf{M} + \mathbf{K})\{\mathbf{a}_1\} = 0, \quad \{\mathbf{a}_1\} = \begin{Bmatrix} 1 \\ \frac{1}{R} \end{Bmatrix} \quad (11)$$

$$(-\omega_2^2 \mathbf{M} + \mathbf{K})\{\mathbf{a}_2\} = 0, \quad \{\mathbf{a}_2\} = \begin{Bmatrix} 1 \\ -\frac{2}{R} \end{Bmatrix} \quad (12)$$

4. Las ecuaciones horarias son una combinación de los modos normales de oscilación, oscilando cada uno de ellos con la frecuencia propia correspondiente:

$$\begin{Bmatrix} x(t) \\ \theta(t) \end{Bmatrix} = C_1 \begin{Bmatrix} 1 \\ \frac{1}{R} \end{Bmatrix} \cos(\sqrt{\frac{g}{2R}}t - \delta_1) + C_2 \begin{Bmatrix} 1 \\ -\frac{2}{R} \end{Bmatrix} \cos(\sqrt{\frac{2g}{R}}t - \delta_2) \quad (13)$$

Las constantes  $C_1$ ,  $C_2$ ,  $\delta_1$  y  $\delta_2$  se calculan a partir de las condiciones iniciales  $x_0$ ,  $\dot{x}_0$ ,  $\theta_0$  y  $\dot{\theta}_0$ .