

## Mecánica

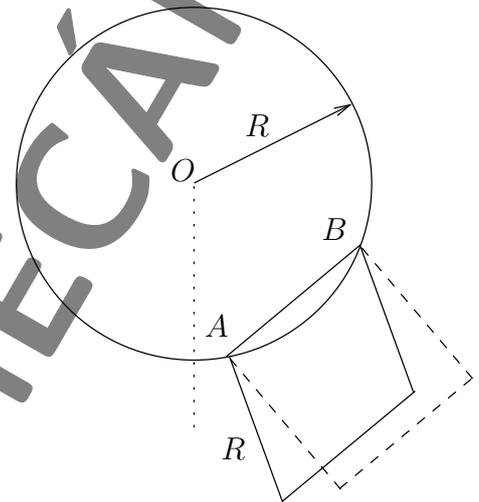
PROBLEMA PUNTUABLE DE PRÁCTICAS, GRUPO A (17 de marzo de 2004)

Apellidos	Nombre	N.º	Grupo

Una placa cuadrada de masa  $m$  y lado  $R$  se mueve de forma que dos de sus vértices adyacentes  $A$  y  $B$  están articulados a una circunferencia fija vertical de radio  $R$ , sobre la que deslizan sin fricción.

Se pide:

1. Determinar el número de grados de libertad del sistema, y elegir razonadamente un conjunto adecuado de parámetros que los representen;
2. Obtener la expresión de la velocidad angular de la placa  $\Omega$  en unos ejes ligados a ésta;
3. Obtener la expresión de la energía cinética de la placa;
4. Obtener las ecuaciones diferenciales del movimiento de la placa;



1. El sistema tiene dos grados de libertad, que podemos representar mediante el ángulo  $\theta$  que forma el segmento  $OC$  (siendo  $C$  el punto medio de la arista  $AB$ ) con la vertical y el ángulo  $\varphi$  que forma el plano de la placa con el de la circunferencia, considerado positivo cuando la placa entra en el papel (ver Figura 1).

2. Tal y como indica el enunciado, es conveniente definir un sistema móvil auxiliar  $\{i, j, k\}$  ligado a la placa. Se define de forma que el versor  $i$  lleva la dirección de la arista  $AB$ ,  $k$  es perpendicular al plano de la placa y  $j$  es perpendicular a los anteriores, contenido en el plano de la placa y formando un triedro a derechas. La velocidad angular  $\Omega$  se expresa en este sistema como:

$$\Omega = \dot{\varphi}i - \dot{\theta} \sin \varphi j - \dot{\theta} \cos \varphi k \quad (1)$$

3. La energía cinética puede calcularse mediante la expresión:

$$T = \frac{1}{2}mv_G^2 + \frac{1}{2}\Omega \cdot (I_G \cdot \Omega) \quad (2)$$

Teniendo en cuenta que  $v_G = v_C + \Omega \wedge CG$ , que  $v_C = (R\sqrt{3}/2)\dot{\theta}i$ , y que  $CG = (R/2)j$ ,

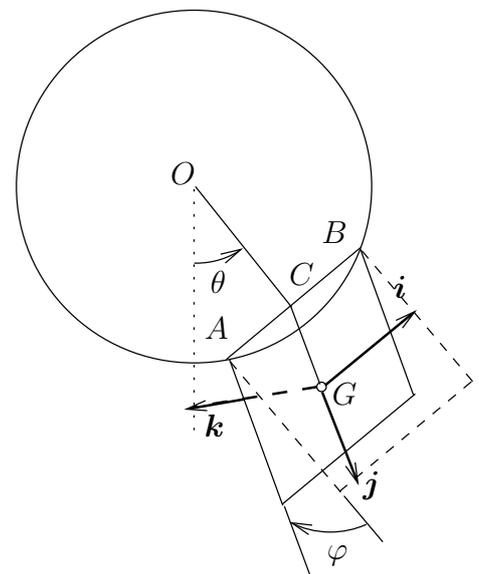


Figura 1: Definición de coordenadas y sistema auxiliar móvil.

la velocidad del centro de la placa resulta:

$$\mathbf{v}_G = \frac{R}{2}\dot{\theta}(\sqrt{3} + \cos \varphi)\mathbf{i} + \frac{R}{2}\dot{\varphi}\mathbf{k} \quad (3)$$

Por otro lado, el tensor central de inercia se expresa en el sistema móvil como:

$$\mathbf{I}_G = \begin{pmatrix} A & 0 & 0 \\ 0 & A & 0 \\ 0 & 0 & C \end{pmatrix} \quad \text{con} \quad A = \frac{1}{12}mR^2 \quad \text{y} \quad C = 2A = \frac{1}{6}mR^2 \quad (4)$$

Introduciendo (1), (3) y (4) en la expresión de la energía cinética (2) se obtiene:

$$T = \frac{1}{2}m\frac{R^2}{4} \left[ \dot{\theta}^2 (\sqrt{3} + \cos \varphi)^2 + \dot{\varphi}^2 \right] + \frac{1}{2} \frac{1}{12}mR^2 \left[ \dot{\varphi}^2 + \dot{\theta}^2 (1 + \cos^2 \varphi) \right]$$

4. Suponiendo que el origen de potencial gravitatorio se encuentra en el plano horizontal fijo que pasa por  $O$ , el potencial del peso tiene la expresión:

$$V = -mg\frac{R}{2} \cos \theta (\sqrt{3} + \cos \varphi) \quad (5)$$

Con (2) y (5) se obtiene la Lagrangiana  $L = T - V$ , y las correspondientes ecuaciones de Lagrange resultan, después de una cierta elaboración:

$$\begin{aligned} mR^2 \left( \frac{5}{6} + \frac{1}{3} \cos^2 \varphi + \frac{\sqrt{3}}{2} \cos \varphi \right) \ddot{\theta} - \frac{1}{2}mR^2 \sin \varphi \left( \sqrt{3} + \frac{4}{3} \cos \varphi \right) \dot{\theta} \dot{\varphi} \\ + mg \frac{R\sqrt{3}}{2} \sin \theta (\sqrt{3} + \cos \varphi) = 0 \\ \frac{1}{3}mR^2 \ddot{\varphi} + mR^2 \left( \frac{1}{3} \cos \varphi + \frac{\sqrt{3}}{4} \right) \sin \varphi \dot{\theta}^2 + mg \frac{R}{2} \cos \theta \sin \varphi = 0 \end{aligned}$$