

# Mecánica

EXAMEN PARCIAL (8 de marzo del 2010)

Apellidos

Nombre

N.º

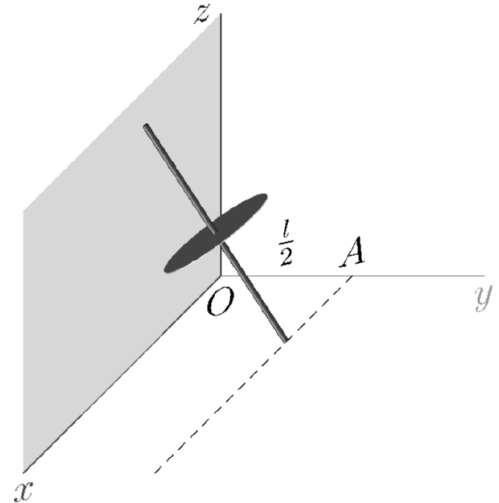
Grupo

--	--	--

Ejercicio 2º (puntuación: 10/30)

Tiempo: 60 min.

El sistema mecánico de la figura está formado por un disco homogéneo pesado de masa  $m$  y radio  $r$ , y una varilla de masa  $m$  y longitud  $\ell$  que está rígidamente unida al disco en su centro y es perpendicular al plano del mismo. El sólido se mueve de modo que uno de los extremos de la varilla recorre la recta  $y = \ell/2, z = 0$  y el otro extremo está obligado a permanecer en el plano  $Oxz$ . Se pide:



1. Número de grados de libertad y coordenadas generalizadas.
2. Energía cinética y potencial.
3. Integrales primeras y ecuaciones del movimiento.
4. Reacciones sobre la varilla en la recta y en el plano.

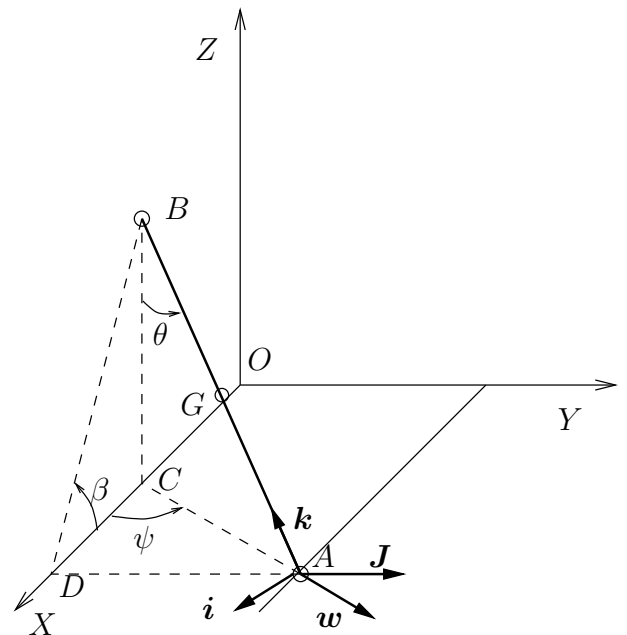
1.— La posición del sólido se define en primer lugar por una traslación en dirección  $X$  que caracterizamos por la coordenada del centro  $G$  de la varilla,  $X_G$ . Fijada esta coordenada la posición de la varilla se fija mediante el giro  $\beta$  según la dirección de  $AY$  (versor  $\mathbf{J}$ ). Por último, una rotación adicional  $\phi$  alrededor del eje  $AB$  (versor  $\mathbf{k}$ ). Es decir, el sistema tiene tres grados de libertad, que denominaremos  $(X_G, \beta, \phi)$ . En función de estas coordenadas la posición y velocidad del centro de masas son

$$\mathbf{r}_G = X_G \mathbf{I} + \frac{\ell}{4} \mathbf{J} + \ell \frac{\sqrt{3}}{4} \sin \beta \mathbf{K}; \quad (1)$$

$$\mathbf{v}_G = \dot{X}_G \mathbf{I} + \ell \frac{\sqrt{3}}{4} \dot{\beta} \cos \beta \mathbf{K}. \quad (2)$$

Por otra parte, la velocidad de rotación es

$$\boldsymbol{\Omega} = \dot{\beta} \mathbf{J} + \dot{\phi} \mathbf{k}. \quad (3)$$



2.— Consideramos los ángulos auxiliares  $\psi$  y  $\theta$  de la figura, relacionados con el grado de libertad  $\beta$  mediante las expresiones:

$$\sin \theta = \frac{1}{2} \sqrt{1 + 3 \cos^2 \beta}; \quad \cos \theta = \frac{\sqrt{3}}{2} \sin \beta; \quad \tan \theta = \frac{1}{\sqrt{3}} \frac{\sqrt{1 + 3 \cos^2 \beta}}{\sin \beta} \quad (4)$$

$$\sin \psi = \frac{1}{\sqrt{1 + 3 \cos^2 \beta}}; \quad \cos \psi = \frac{\sqrt{3} \cos \beta}{\sqrt{1 + 3 \cos^2 \beta}}; \quad \tan \psi = \frac{1}{\sqrt{3} \cos \beta}. \quad (5)$$

Consideramos un triedro móvil ( $\mathbf{i}, \mathbf{j}, \mathbf{k}$ ) con  $\mathbf{i}$  horizontal en el disco,  $\mathbf{k}$  según  $AB$  y  $\mathbf{j} = \mathbf{k} \wedge \mathbf{i}$  (triedro intermedio). Teniendo en cuenta  $\mathbf{J} = -\cos \psi \mathbf{i} + \sin \psi \cos \theta \mathbf{j} - \sin \psi \sin \theta \mathbf{k}$  y las expresiones (4), (5), la velocidad angular se puede escribir también como

$$\begin{aligned}\boldsymbol{\Omega} &= -\dot{\beta} \cos \psi \mathbf{i} + \dot{\beta} \sin \psi \cos \theta \mathbf{j} + (\dot{\phi} - \dot{\beta} \sin \psi \sin \theta) \mathbf{k} \\ &= -\dot{\beta} \frac{\sqrt{3} \cos \beta}{\sqrt{1+3 \cos^2 \beta}} \mathbf{i} + \dot{\beta} \frac{(\sqrt{3}/2) \sin \beta}{\sqrt{1+3 \cos^2 \beta}} \mathbf{j} + (\dot{\phi} - \dot{\beta}/2) \mathbf{k}.\end{aligned}\quad (6)$$

El triedro intermedio considerado es principal de inercia, con los momentos

$$A = B = \frac{1}{12} m \ell^2 + \frac{1}{4} m r^2; \quad C = \frac{1}{2} m r^2. \quad (7)$$

La energía cinética se obtiene como

$$\begin{aligned}T &= \frac{1}{2} \boldsymbol{\Omega} \cdot \mathbf{I}_G \cdot \boldsymbol{\Omega} + \frac{1}{2} 2 m v_G^2 \\ &= \frac{3}{8} A \dot{\beta}^2 + \frac{1}{2} C (\dot{\phi} - \dot{\beta}/2)^2 + m \left( \dot{X}_G^2 + \frac{3}{16} \ell^2 \dot{\beta}^2 \cos^2 \beta \right).\end{aligned}\quad (8)$$

La energía potencial vale

$$V = 2 m g Z_G = m g \ell \frac{\sqrt{3}}{2} \sin \beta. \quad (9)$$

**3.**— Una integral primera obvia se refiere a la cantidad de movimiento del sólido según  $X$  que se conserva debido a la ausencia de fuerzas aplicadas en esta dirección:

$$2 m \dot{X}_G = \text{cte.} \quad \Rightarrow \quad \dot{X}_G = \text{cte.} \quad (10)$$

Por otra parte, el momento de las fuerzas respecto del eje  $AB$  es nulo, siendo además este eje de revolución, por lo que el momento cinético respecto del mismo se conserva:

$$C(\dot{\phi} - \dot{\beta}/2) = \text{cte.} \quad \Rightarrow \quad r = \dot{\phi} - \dot{\beta}/2 = \text{cte.} \quad (11)$$

Por último, las fuerzas son conservativas, por lo que se conserva la energía

$$E = T + V = \frac{3}{8} A \dot{\beta}^2 + \frac{1}{2} C r^2 + m \left( \dot{X}_G^2 + \frac{3}{16} \ell^2 \dot{\beta}^2 \cos^2 \beta \right) + m g \ell \frac{\sqrt{3}}{2} \sin \beta. \quad (12)$$

**4.**— Las reacciones son  $R_{YB}$  en  $B$  y  $(R_{YA}, R_{ZA})$  en  $A$ . Expresando la ecuación dinámica en dirección vertical,

$$R_{ZA} = 2 m g + 2 m \ddot{Z}_G = 2 m g + m \ell \frac{\sqrt{3}}{2} (\ddot{\beta} \cos \beta - \dot{\beta}^2 \sin \beta). \quad (13)$$

En dirección  $Y$  se obtiene  $R_{YB} = -R_{YA}$ , las reacciones constituyen un par de fuerzas. El momento en  $G$  vale

$$\mathbf{M}_G = -\ell R_{YA} \mathbf{k} \wedge \mathbf{J} - \frac{\ell}{2} R_{ZA} \mathbf{k} \wedge \mathbf{K} = \ell R_{YA} (\sin \psi \cos \theta \mathbf{i} + \cos \psi \mathbf{j}) + \frac{\ell}{2} R_{ZA} \sin \theta \mathbf{i}. \quad (14)$$

Desarrollando las ecuaciones de Euler en el triedro intermedio,

$$M_x = \ell R_{YA} \sin \psi \cos \theta + \frac{\ell}{2} R_{ZA} \sin \theta = A \ddot{\theta} - (A - C) \dot{\psi} \sin \theta r + A \dot{\psi} \dot{\phi} \sin \theta \quad (15)$$

Sustituyendo en esta ecuación los valores de  $(\psi, \theta)$  de (4), (5) y  $\dot{\phi} = r - \dot{\psi} \cos \theta$  se obtiene la reacción  $R_{YA}$ .