

Mecánica

PRÁCTICA DE ALUMNOS, GRUPO C (4 de marzo de 2009)

Apellidos

Nombre

N.º

Grupo

--	--	--	--

Un disco pesado de masa m y diámetro R se mueve de forma que los extremos de uno de sus diámetros AB deslizan sobre una circunferencia vertical fija y lisa de radio R . El disco puede además girar libremente alrededor de este diámetro AB y alrededor de un eje perpendicular al mismo que pasa por su centro.

Se pide:

1. Expresión de la velocidad de rotación del disco en función de los grados de libertad y sus derivadas.
2. Discutir la existencia de integrales primeras del movimiento del disco y obtenerlas en su caso.
3. Obtener las ecuaciones diferenciales del movimiento del disco en función de los grados de libertad y sus derivadas.

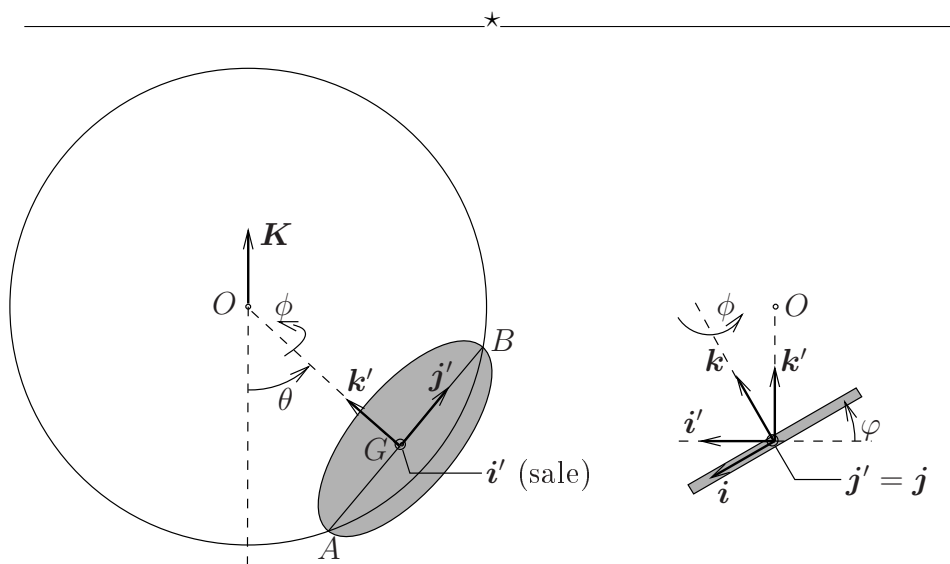
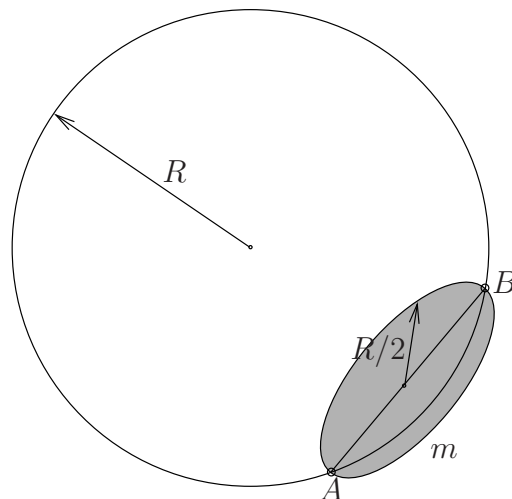


Figura 1: Grados de libertad y sistemas de referencia auxiliares

1.— El disco tiene tres grados de libertad, que podemos representar con el ángulo θ que sitúa el centro del disco en el plano de la circunferencia, el ángulo φ que gira el disco alrededor del diámetro material AB , y el ángulo ϕ que gira el disco alrededor del eje perpendicular al mismo por su centro.

También definimos por conveniencia dos sistemas de referencia auxiliares en G . El sistema móvil $\{G; \mathbf{i}', \mathbf{j}', \mathbf{k}'\}$ se define de manera que \mathbf{i}' es horizontal y \mathbf{j}' lleva la dirección del diámetro

AB. El otro sistema $\{G; \mathbf{i}, \mathbf{j}, \mathbf{k}\}$ es un *triedro intermedio*, que se encuentra girado un ángulo φ respecto del anterior (y que no participa en la rotación propia ϕ del disco). La velocidad de rotación del disco se puede expresar como:

$$\boldsymbol{\Omega} = \dot{\theta} \mathbf{i}' + \dot{\varphi} \mathbf{j} + \dot{\phi} \mathbf{k} = \dot{\theta} \cos \varphi \mathbf{i} + \dot{\varphi} \mathbf{j} + (\dot{\phi} + \dot{\theta} \sin \varphi) \mathbf{k} \quad (1)$$

2.— Una integral primera del movimiento es la conservación de la energía, ya que la única fuerza externa que trabaja es el peso, que es conservativo. La expresión es:

$$E = \frac{1}{2} m v_G^2 + \frac{1}{2} \boldsymbol{\Omega} \cdot (\mathbf{I}_G \cdot \boldsymbol{\Omega}) - mg |\mathbf{OG}| \cos \theta, \quad (2)$$

donde las componentes del tensor central de inercia \mathbf{I}_G en el triedro del cuerpo vienen dadas por:

$$[\mathbf{I}_G] = \begin{pmatrix} A & 0 & 0 \\ 0 & A & 0 \\ 0 & 0 & C \end{pmatrix}, \quad \text{con } C = 2A = \frac{1}{8} m R^2. \quad (3)$$

Teniendo en cuenta que $|\mathbf{OG}| = R\sqrt{3}/2$ y que por tanto $v_G = \dot{\theta} R\sqrt{3}/2$, empleando las expresiones (1), (2) y (3) se obtiene:

$$E = \frac{1}{32} m R^2 \left[\dot{\theta}^2 (13 + \sin^2 \varphi) + \dot{\varphi}^2 + 2\dot{\phi}(\dot{\phi} + 2\dot{\theta} \sin \varphi) \right] - mgR \frac{\sqrt{3}}{2} \cos \theta. \quad (4)$$

Existe además la integral primera correspondiente a la coordenada cíclica ϕ :

$$\frac{\partial L}{\partial \dot{\phi}} = \text{constante} \quad \Rightarrow \quad \dot{\phi} + \dot{\theta} \sin \varphi = C. \quad (5)$$

3.— Las integrales primeras (4) y (5) pueden considerarse como ecuaciones del movimiento. Se necesita pues otra ecuación para lo que puede tomarse una de las ecuaciones de Lagrange correspondiente a la coordenada θ o a la coordenada φ . La Lagrangiana L tiene la misma expresión que la energía E ya obtenida en (4) salvo el signo de la energía potencial. Las ecuaciones para θ y φ respectivamente resultan:

$$0 = \frac{1}{16} m R^2 \ddot{\theta} (13 + \sin^2 \varphi) + \frac{1}{8} m R^2 \ddot{\varphi} \sin \varphi + \frac{1}{8} m R^2 \dot{\theta} \dot{\varphi} \sin \varphi \cos \varphi + \frac{1}{8} m R^2 \dot{\phi} \dot{\varphi} \cos \varphi + mgR \frac{\sqrt{3}}{2} \sin \theta, \quad (6)$$

$$0 = \frac{1}{16} m R^2 \ddot{\varphi} - \frac{1}{16} m R^2 \sin \varphi \cos \varphi \dot{\theta}^2 - \frac{1}{8} m R^2 \dot{\phi} \dot{\theta} \cos \varphi. \quad (7)$$