

Mecánica

EXAMEN FINAL (22 de Junio de 2009)

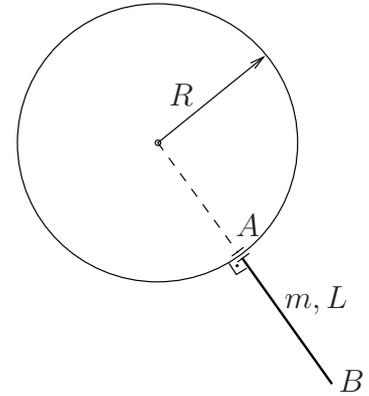
Apellidos	Nombre	N.º	Grupo

Ejercicio 5.º (puntuación: 10/45)

Tiempo: 60 min.

Una varilla AB pesada de masa m y longitud L se mueve de forma que uno de sus extremos A desliza sin rozamiento sobre una circunferencia vertical fija de radio R . Además la articulación en A es tal que hace que la varilla se mantenga siempre perpendicular a la circunferencia en dicho punto, como muestra la figura adjunta.

Nota: la posición genérica de la figura no muestra a la varilla en verdadera magnitud, ya que ésta se encuentra fuera del plano de la circunferencia.



Se pide:

1. Discutir la existencia de integrales primeras del movimiento y, si procede, proporcionar una interpretación física de éstas;
2. Obtener las ecuaciones del movimiento de la varilla;
3. Obtener la componente perpendicular al plano de la circunferencia de la fuerza de reacción que ejerce la circunferencia sobre la varilla en A .

—————★—————

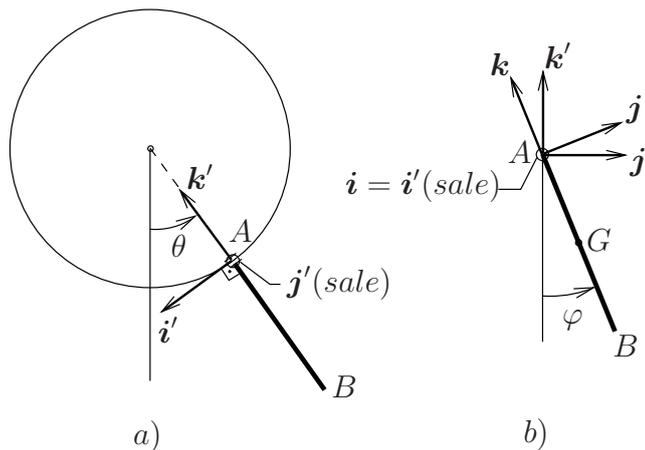


Figura 1: Grados de libertad y sistemas de referencia auxiliares. La figura b) muestra la varilla en verdadera magnitud.

1. La varilla tiene 2 grados de libertad que podemos representar con el ángulo θ que forma el radio que sitúa A sobre la circunferencia respecto de la vertical descendente, y el ángulo φ que gira la varilla alrededor de la tangente a la circunferencia en A . Por conveniencia

definimos además dos sistemas de referencia auxiliares: el sistema móvil $\{A; \mathbf{i}', \mathbf{j}', \mathbf{k}'\}$ y el sistema ligado a la varilla $\{A; \mathbf{i}, \mathbf{j}, \mathbf{k}\}$, como muestra la Figura 1.

El movimiento de la varilla solamente tiene una integral primera, que es la conservación de la energía mecánica $E = T + V = cte.$ puesto que la única fuerza que trabaja (el peso) es conservativa.

2. Una de las ecuaciones del movimiento será la de la conservación de la energía ($E = T + V$) discutida en el apartado anterior, y podemos seleccionar como ecuación adicional cualquiera de las dos ecuaciones de Lagrange que se pueden obtener a partir de la función Lagrangiana ($L = T - V$) del sistema.

La energía potencial gravitatoria de la varilla se puede calcular, denotando por \mathbf{K} el versor vertical ascendente, como:

$$V = mg \mathbf{OG} \cdot \mathbf{K} = mg(\mathbf{OA} + \mathbf{AG}) \cdot \mathbf{K} = -mgR \cos \theta - mg \frac{L}{2} \cos \varphi \cos \theta \quad (1)$$

La energía cinética de la varilla se puede calcular a partir de la velocidad de su centro de masa \mathbf{v}_G y de su velocidad de rotación $\boldsymbol{\Omega}$ mediante la expresión:

$$T = \frac{1}{2} m \mathbf{v}_G^2 + \frac{1}{2} \boldsymbol{\Omega} \cdot (\mathbf{I}_G \boldsymbol{\Omega}) \quad \text{con} \quad \mathbf{I}_G = \frac{1}{12} m L^2 \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix} \quad \text{expresado en } \{G; \mathbf{i}, \mathbf{j}, \mathbf{k}\} \quad (2)$$

La velocidad de rotación de la varilla tiene una componente $\dot{\theta}$ según la dirección perpendicular a la circunferencia y otra $\dot{\varphi}$ según la dirección tangente en A . Teniendo en cuenta que $\mathbf{j}' = \cos \varphi \mathbf{j} - \sin \varphi \mathbf{k}$:

$$\boldsymbol{\Omega} = \dot{\theta} \mathbf{j}' + \dot{\varphi} \mathbf{i} = \dot{\varphi} \mathbf{i} + \dot{\theta} \cos \varphi \mathbf{j} - \dot{\theta} \sin \varphi \mathbf{k} \quad , \quad (3)$$

la velocidad del centro de masa resulta, teniendo en cuenta también que $\mathbf{v}_A = -R\dot{\theta} \mathbf{i}$ y que $\mathbf{AG} = -L/2 \mathbf{k}$:

$$\mathbf{v}_G = \mathbf{v}_A + \boldsymbol{\Omega} \wedge \mathbf{AG} = -\dot{\theta} \left(R + \frac{L}{2} \cos \varphi \right) \mathbf{i} + \frac{L}{2} \dot{\varphi} \mathbf{j} \quad (4)$$

Teniendo en cuenta (1), (2), (3) y (4) se obtiene finalmente la primera ecuación de movimiento:

$$E = T + V = \frac{1}{2} m \left[\dot{\theta}^2 \left(R^2 + \frac{L^2}{4} \cos^2 \varphi + RL \cos \varphi \right) + \frac{L^2}{4} \dot{\varphi}^2 \right] + \frac{1}{24} m L^2 (\dot{\varphi}^2 + \dot{\theta}^2 \cos^2 \varphi) - mg \cos \theta \left(R + \frac{L}{2} \cos \varphi \right) = cte. \quad (5)$$

La segunda ecuación del movimiento la podemos obtener a partir de la Lagrangiana del sistema, cuya expresión es similar a (5) solo que cambiando el signo del último término, asociado al potencial gravitatorio. En base a ella se obtienen las dos ecuaciones de Lagrange siguientes:

$$m\ddot{\theta} \left(R^2 + \frac{L^2}{3} \cos^2 \varphi + RL \cos \varphi \right) - mL\dot{\theta}\dot{\varphi} \sin \varphi \left(\frac{2L}{3} \cos \varphi + R \right) + mg \sin \theta \left(R + \frac{L}{2} \cos \varphi \right) = 0$$

$$\frac{1}{3} m L^2 \ddot{\varphi} + mL\dot{\theta}^2 \sin \varphi \left(\frac{L}{3} \cos \varphi + \frac{R}{2} \right) + \frac{L}{2} mg \cos \theta \sin \varphi = 0 \quad ,$$

pudiendo ser cualquiera de ellas la segunda ecuación del movimiento.

3. Una forma de obtener la reacción pedida (H) es planteando el principio de cantidad de movimiento a la varilla en dirección perpendicular al plano de la circunferencia:

$$H = m \mathbf{a}_G \cdot \mathbf{j}'$$

La aceleración de G se puede calcular de varias maneras. Una de ellas es mediante el campo de aceleraciones de la varilla, apoyándonos en la aceleración de A , o bien haciendo uso del sistema móvil $\{A; \mathbf{i}, \mathbf{j}, \mathbf{k}\}$. De ésta última manera, la aceleración de G se calcula como:

$$\mathbf{a}_G = \mathbf{a}_{G_{relativa}} + \mathbf{a}_{G_{arrastre}} + \mathbf{a}_{G_{coriolis}} \quad (6)$$

La proyección sobre \mathbf{j}' de los distintos términos de (6), teniendo en cuenta que $\mathbf{j} = \cos \varphi \mathbf{j}' + \sin \varphi \mathbf{k}'$ y $\mathbf{k} = -\sin \varphi \mathbf{j}' + \cos \varphi \mathbf{k}'$ resulta:

$$\begin{aligned} \mathbf{a}_{G_{relativa}} \cdot \mathbf{j}' &= \left(\frac{L}{2} \ddot{\varphi} \mathbf{j} + \frac{L}{2} \dot{\varphi}^2 \mathbf{k} \right) \cdot \mathbf{j}' = \frac{L}{2} \cos \varphi \ddot{\varphi} - \frac{L}{2} \sin \varphi \dot{\varphi}^2 \\ \mathbf{a}_{G_{arrastre}} \cdot \mathbf{j}' &= \left[\mathbf{a}_A + \dot{\boldsymbol{\Omega}}_{ref} \wedge \mathbf{AG} + \boldsymbol{\Omega}_{ref} \wedge (\boldsymbol{\Omega}_{ref} \wedge \mathbf{AG}) \right] \cdot \mathbf{j}' = 0 \\ \mathbf{a}_{G_{coriolis}} \cdot \mathbf{j}' &= [2\boldsymbol{\Omega}_{ref} \wedge \mathbf{v}_{rel}] \cdot \mathbf{j}' = 0 \end{aligned}$$

donde se ha tenido en cuenta que $\boldsymbol{\Omega}_{ref}$ y $\dot{\boldsymbol{\Omega}}_{ref}$ son paralelos a \mathbf{j}' , y por tanto el producto vectorial de cualquiera de ellos con un vector es otro vector perpendicular a \mathbf{j}' .

También se podría haber calculado la coordenada absoluta de G según \mathbf{j}' (perpendicular al plano de la circunferencia) y directamente se ve que derivada dos veces da el mismo resultado.

Por tanto la fuerza de reacción pedida es:

$$H = m \frac{L}{2} (\ddot{\varphi} \cos \varphi - \dot{\varphi}^2 \sin \varphi)$$