P 1

Una partícula de masa m está constreñida a moverse sin roce por un aro vertical de radio R . La partícula está unida también a un hilo ideal inextensible que atraviesa el aro por el punto superior P como muestra la figura. El extremo superior del hilo desciende con rapidez constante V_0 como indica la figura.

- Suponiendo que el hilo se mantiene tenso, encuentre expresiones para $\dot{\theta}(\theta)$ y $\ddot{\theta}(\theta)$
- Si $V_0 = \frac{1}{2}\sqrt{gR}$, determine el ángulo θ en el momento en que la tensión del hilo se hace cero.

P 2

La varilla OA de largo $2L$ gira en torno a un eje vertical con velocidad angular $\omega(t)$ desconocida, formando un ángulo θ_0 con este eje. En el instante inicial, a una distancia L del punto de rotación O de la varilla, se encuentra una manzana puntual de masa m , que puede deslizarse sin roce por la varilla.

- Determine la velocidad angular dependiente del tiempo $\omega(t)$, que debe tener la varilla, para que la manzana deslice por ella hacia arriba con rapidez constante v_0 relativa a la varilla.
- En estas condiciones, determine el ángulo ϕ recorrido en el giro de la varilla desde $t = 0$ hasta que la manzana abandona la varilla por el extremo superior A .
- Determine la fuerza total que ejerce la varilla a la manzana en función del tiempo.

P 3

Una partícula de masa m describe una circunferencia de radio R , apoyada sobre una mesa horizontal y sujeta a una cuerda inextensible, cuyo extremo fijo P se encuentra a una altura h de la mesa. Despreciando el roce viscoso con el aire, determine:

- La rapidez máxima $v_{MÁX}$, que le permite a la partícula mantenerse en contacto con la mesa.
- Si la rapidez inicial de la partícula es $\frac{1}{2}v_{MÁX}$, determine el valor que debe tener el coeficiente de roce cinético μ_c , tal que la partícula se detenga justo al terminar una vuelta completa.

$$\vec{a} = a_r \hat{r} + a_\theta \hat{\theta} + a_\phi \hat{\phi}$$

$$a_r = \ddot{r} - r\dot{\theta}^2 - r\dot{\phi}^2 \sin^2 \theta; \quad a_\theta = r\ddot{\theta} + 2\dot{r}\dot{\theta} - r\dot{\phi}^2 \sin \theta \cos \theta; \quad a_\phi = r \sin \theta \ddot{\phi} + 2\dot{r}\dot{\phi} \sin \theta + 2r\dot{\phi}\dot{\theta} \cos \theta$$

Solución P1:

a) Sea x el largo de la recta que va desde el punto P hasta la partícula.

$$\Rightarrow x = 2R \sin(\theta/2) \quad y \quad \dot{x} = V_0 \Rightarrow V_0 = 2R \cos(\theta/2)(1/2)\dot{\theta}$$

de donde: $\dot{\theta}(\theta) = \frac{V_0}{R \cos(\theta/2)}$

Además, $\ddot{\theta} = \frac{d\dot{\theta}}{dt} = \frac{d\dot{\theta}}{d\theta} \frac{d\theta}{dt} = \frac{d\dot{\theta}}{d\theta} \dot{\theta} \Rightarrow$

$$\ddot{\theta}(\theta) = \frac{-\sin(\theta/2)(-1/2)V_0}{R \cos^2(\theta/2)} \frac{V_0}{R \cos(\theta/2)} = \frac{V_0^2 \sin(\theta/2)}{2R^2 \cos^3(\theta/2)}$$

b) Ecuaciones del movimiento en coordenadas polares

$$\hat{\rho}: N - mg \cos \theta - T \sin(\theta/2) = m(\ddot{\rho} - \rho \dot{\theta}^2) = -mR \dot{\theta}^2 \quad (1)$$

$$\hat{\theta}: mg \sin \theta - T \cos(\theta/2) = m(2\dot{\rho}\dot{\theta} + \rho\ddot{\theta}) = mR \ddot{\theta} \quad (2)$$

Reemplazando $\ddot{\theta}(\theta)$ en (2):

$$mg \sin \theta - T \cos(\theta/2) = mR \frac{V_0^2 \sin(\theta/2)}{2R^2 \cos^3(\theta/2)}$$

Pero $V_0^2 = \frac{gR}{4} \Rightarrow 2mg \sin(\theta/2) \cos(\theta/2) - T \cos(\theta/2) = \frac{mg \sin(\theta/2)}{8 \cos^3(\theta/2)} \Rightarrow T = mg \sin(\theta/2) \left[2 - \frac{1}{8 \cos^4(\theta/2)} \right]$

Las soluciones para $T = 0$ son:

1) $\sin(\theta/2) = 0 \Rightarrow \theta/2 = N\pi \Rightarrow \theta = 2N\pi$: En posición $P \Rightarrow$ No inicia movimiento en el anillo

2) $8 \cos^4(\theta/2) = 1/2 \Rightarrow \cos^4(\theta/2) = 1/16 \Rightarrow \cos(\theta/2) = 1/2 \Rightarrow \theta/2 = \pi/3 \Rightarrow \theta = 2\pi/3$ (Valor buscado)

Solución P2: En coordenadas esféricas, por enunciado tenemos las siguientes condiciones:

$$\left. \begin{aligned} \dot{r} &= v_0 \Rightarrow r = L + v_0 t; \dot{r} = 0 \\ \dot{\phi} &= \omega(t) \Rightarrow \ddot{\phi} = ? \\ \theta &= \theta_0 = cte \Rightarrow \dot{\theta} = \ddot{\theta} = 0 \end{aligned} \right\} \Rightarrow \vec{a} = -r \sin^2 \theta_0 \omega^2 \hat{r} - r \sin \theta_0 \cos \theta_0 \omega^2 \hat{\theta} + (2v_0 \sin \theta_0 \omega + r \dot{\omega} \sin \theta_0) \hat{\phi}$$

a) $F_r = -mg \cos \theta_0 = -m r \sin^2 \theta_0 \omega^2 \Rightarrow \omega^2 = \frac{g \cos \theta_0}{r \sin^2 \theta_0} \Rightarrow \omega(t) = \sqrt{\frac{g \cos \theta_0}{(L + v_0 t) \sin^2 \theta_0}}$

b) Si t_F es el tiempo que tarda en llegar a $A \Rightarrow L + v_0 t_F = 2L \Rightarrow t_F = \frac{L}{v_0}$

$$\Rightarrow \phi(t_F) = \int_0^{t_F} \omega(t) dt = \frac{\sqrt{g \cos \theta_0}}{\sin \theta_0} \int_0^{t_F} \frac{dt}{\sqrt{L + v_0 t}} = \frac{\sqrt{g \cos \theta_0}}{\sin \theta_0} \frac{1}{v_0} \int_0^{t_F} (L + v_0 t)^{-1/2} d(L + v_0 t)$$

$$2(L + v_0 t_F)^{1/2} - L^{1/2} = 2\sqrt{L}(\sqrt{2} - 1)$$

$$\Rightarrow \phi(t_F) = \frac{\sqrt{g \cos \theta_0}}{\sin \theta_0} \frac{2\sqrt{L}(\sqrt{2} - 1)}{v_0}$$

$$c) F_\theta = mg \sin \theta_0 - N_\theta = -m r \sin \theta_0 \cos \theta_0 \omega^2 \Rightarrow N_\theta = mg \sin \theta_0 + m r \sin \theta_0 \cos \theta_0 \omega^2$$

$$F_\phi = N_\phi = m(2 v_0 \sin \theta_0 \omega + r \dot{\omega} \sin \theta_0)$$

$$\text{Con } \dot{\omega} = \frac{\sqrt{g \cos \theta_0}}{\sin \theta_0} \frac{d}{dt} (L + v_0 t)^{-1/2} = -\frac{\sqrt{g \cos \theta_0}}{2 \sin \theta_0} (L + v_0 t)^{-3/2}$$

$$\Rightarrow N_\theta = mg \sin \theta_0 + \frac{mg \cos^2 \theta_0}{\sin \theta_0} = \frac{mg}{\sin \theta_0} \quad \text{y} \quad N_\phi = m \left[2 v_0 \sin \theta_0 \sqrt{\frac{g \cos \theta_0}{(L + v_0 t) \sin^2 \theta_0}} - \sqrt{\frac{g \cos \theta_0}{4(L + v_0 t)}} \right]$$

Solución P3:

Ecuaciones del movimiento en cilíndricas:

$$\hat{\rho}: -T \sin \theta_0 = m(\ddot{\rho} - \rho \dot{\phi}^2) = -mR \dot{\phi}^2 \quad (1)$$

$$\hat{\phi}: -f_{rd} = m(2\dot{\rho}\dot{\phi} + \rho\ddot{\phi}) = mR \ddot{\phi} \quad (2)$$

$$\hat{k}: N + T \cos \theta_0 - mg = 0 \quad (3)$$

$$\text{De (1): } T = \frac{mR \dot{\phi}^2}{\sin \theta_0} \quad \text{en (3)} \quad N = mg - T \cos \theta_0 = mg - \frac{mR \dot{\phi}^2}{\tan \theta_0} = m(g - h \dot{\phi}^2) \quad (4)$$

$$a) \text{ Contacto } \Rightarrow N > 0 \Rightarrow \dot{\phi}^2 < g/h, \text{ o bien, } V^2 < gR^2/h$$

$$b) \text{ Parte con } \dot{\phi}_0^2 = g/4h$$

$$\text{de (2) } mR \ddot{\phi} = -\mu_c N \quad ; \quad \text{De (4): } mR \ddot{\phi} = \mu_c m(h \dot{\phi}^2 - g) \quad \Rightarrow \quad \dot{\phi} \frac{d\dot{\phi}}{d\phi} = \frac{\mu_c}{R} (h \dot{\phi}^2 - g)$$

$$\frac{1}{2h} \int_{\phi_0}^0 \frac{2h \dot{\phi} d\dot{\phi}}{(h \dot{\phi}^2 - g)} = \frac{\mu_c}{R} \int_0^{2\pi} d\phi$$

$$\frac{1}{2h} \ln \left(\frac{-g}{(g/4) - g} \right) = \frac{\mu_c}{R} 2\pi \quad \Rightarrow \quad \mu_c = \frac{R \ln(4/3)}{4\pi h}$$