

Tarea 6 Mecánica Analítica

Cerritos Lira Carlos

28 de Marzo del 2020

Problemas

1.-

5.2)

Utilizar el resultado del problema 5-1 para hallar las ecuaciones de Lagrange de una partícula cuya energía cinética es:

$$T = \frac{1}{2}a\dot{q}_1^2 + \frac{1}{2}b\dot{q}_2^2$$

y cuya energía cinética es:

$$U = \frac{1}{2}k_1(q_1 + q_2)^2 + \frac{1}{2}k_2(q_1 - q_2)^2$$

2.-

5.3)

El punto de soporte de un péndulo simple de longitud l y masa m se mueve sobre una recta vertical de acuerdo con la ecuación:

$$y = y(t)$$

El movimiento del péndulo es en un plano vertical.

- Establecer las componentes de las ecuaciones de movimiento de Newton para la partícula en las direcciones \vec{e}_1 y \vec{e}_2 mostradas en la figura 5 – 7 (Sugerencia: considérese el movimiento con respecto a un sistema de coordenadas cuya aceleración es $A = \ddot{y}$)
- Demostrar que la energía cinética de la partícula está dada por:

$$T = \frac{1}{2}m(l\dot{\theta})^2 + \frac{1}{2}m\dot{y}^2 + ml\dot{\theta}\dot{y}\sin\theta$$

- Dado que la energía potencial escalar es:

$$U = mgy - mgl\cos\theta$$

demostrar que las ecuaciones de Lagrange deducidas de la energía cinética de la parte b) y esta función de la energía potencial para la variable θ (ver problema 5 – 1) son equivalentes a la ecuación de Newton a lo largo de \vec{e}_2

3.-

5.9)

Una partícula de masa m se desliza, bajo la acción de la gravedad, en la superficie interior lisa del cono invertido de la figura 5 – 11 cuya ecuación es:

$$\rho = z \tan \alpha$$

- Establecer las ecuaciones de movimiento de Lagrange para la partícula.
- Demostrar que son posibles órbitas circulares, y hallar la velocidad de la partícula en una órbita de este tipo.

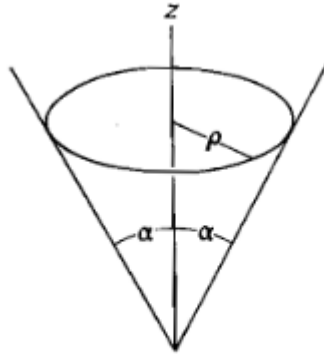


FIG. 5-11

a)

Describimos el movimiento utilizando las coordenadas generalizadas ρ, ϕ donde:

$$x = \rho \cos \phi$$

$$y = \rho \sin \phi$$

$$z = \rho \cot \alpha$$

derivando obtenemos:

$$\dot{x} = \dot{\rho} \cos \phi - \rho \sin \phi \dot{\phi}$$

$$\dot{y} = \dot{\rho} \sin \phi + \rho \cos \phi \dot{\phi}$$

$$\dot{z} = \dot{\rho} \cot \alpha$$

elevando al cuadrado encontramos la energía cinética:

$$\begin{aligned} T &= \frac{1}{2}(\dot{x}^2 + \dot{y}^2 + \dot{z}^2) \\ &= \frac{1}{2}m\dot{\rho}^2 \csc^2 \alpha + \frac{1}{2}m\rho^2 \dot{\phi}^2 \end{aligned}$$

la energía potencial es de la forma:

$$\begin{aligned} U &= mgz \\ &= mg\rho \cot \alpha \end{aligned}$$

obtenemos las ecuaciones de movimiento recordando:

$$\frac{\partial L}{\partial q_i} - \frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{q}_i} = 0$$

aplicado a θ se tiene:

$$\frac{\partial L}{\partial \phi} - \frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{\phi}} = 0$$

$$0 - \frac{d}{dt} mr^2 \dot{\phi} = 0$$

aplicado a r se tiene:

$$\frac{\partial L}{\partial \rho} - \frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{\rho}} = 0$$

$$mr\dot{\phi}^2 - mg \cot \alpha - m\ddot{\rho} \csc^2 \alpha = 0$$

b)

Veremos que una orbita de la forma:

$$\rho = \rho_0$$

$$\phi = vt$$

son solucion a las ecuaciones de Lagrange, de la ultima ecuación obtenemos la restricción:

$$m\rho_0\dot{\phi}^2 = mg \cot \alpha$$

$$v^2 = \frac{g \cot \alpha}{\rho}$$

4.-

5.10

Considerando el sistema de partículas mostrado en la figura 5 – 12:

- Escribir las ecuaciones de movimiento de Newton para cada una de las partículas, en función de las variables de desplazamiento, a partir del punto de equilibrio, x_1 y x_2 .
- Demostrar que para cualesquiera desplazamientos arbitrarios de las dos partículas, la energía potencial acumulada en los resortes está dada por:

$$U = \frac{1}{2}k_1x_1^2 + \frac{1}{2}k_2(x_2 - x_1)^2 + \frac{1}{2}k_3x_2^2$$

- Empleando la expresión

$$T = \frac{1}{2}m_1\dot{x}_1^2 + \frac{1}{2}m_2\dot{x}_2^2$$

para la enrgía cinética, demostrar que las ecuaciones de Lagrange así obtenidas para las variables x_1 y x_2 , a partir de esta T y la U de la parte b), concuerdan con las ecuaciones de Newton halladas en la parte a). ¿Cuáles supone usted que son las ecuaciones de Lagrange para un sistema de partículas?

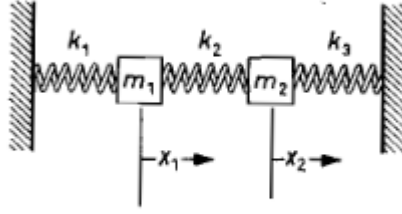


FIG. 5-12

a)

Para escribir las ecuaciones de movimiento de Newton solo hace falta notar que $(x_2 - x_1)$ es la longitud del resorte con constante k_2 :

$$\begin{aligned} m\ddot{x}_1 &= -k_1x_1 + k_2(x_2 - x_1) \\ m\ddot{x}_2 &= -k_3x_2 - k_2(x_2 - x_1) \end{aligned}$$

b)

Obtenemos U mediante la relación:

$$\mathbf{F}_i = -\frac{d}{dx_i}U$$

para que se cumpla en x_1 se debe de tener $U = -\frac{1}{2}kx_1^2 + \frac{1}{2}k_2(x_2 - x_1)^2$, para que se cumpla para x_2 se debe de tener $U = -\frac{1}{2}kx_1^2 + \frac{1}{2}k_2(x_2 - x_1)^2 - \frac{1}{2}k_3x_2^2$.

c)

Las ecuaciones de movimiento de Lagrange están dadas por:

$$\frac{\partial L}{\partial q_i} - \frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{q}_i} = 0$$

sustituyendo para x_1 :

$$\begin{aligned} \frac{\partial L}{\partial x_1} - \frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{x}_1} &= 0 \\ -k_1x_1 + k_2(x_2 - x_1) - m_1\ddot{x}_1 &= 0 \end{aligned}$$

sustituyendo para x_2 :

$$\begin{aligned} \frac{\partial L}{\partial x_2} - \frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{x}_2} &= 0 \\ k_2(x_2 - x_1) - k_3x_2 - m_2\ddot{x}_2 &= 0 \end{aligned}$$

donde podemos observar que las relaciones son las mismas obtenidas en la parte a).

Para describir el movimiento de un sistema de n partículas en R^k necesitaremos $n * k$, coordenadas generalizadas, donde se satisface:

$$\frac{\partial L}{\partial x_i} - \frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{x}_i} = 0$$

La energía potencial se va definir de tal forma que:

$$\begin{aligned}\mathbf{F}_i &= \nabla_i U \\ \nabla_i &= \left(\frac{\partial}{\partial x_i}, \frac{\partial}{\partial x_{i+1}}, \frac{\partial}{\partial x_{i+2}} \right)\end{aligned}$$