

3) (a)

### PREGUNTA 3

a) Usando coordenadas polares, la

La energía cinética es:

$$E_c = \frac{1}{2} m (\dot{r}^2 + r^2 \dot{\theta}^2)$$

Para la energía potencial

componente gravitacional :  $mgh$

Con un ángulo  $\theta$ ,  $h = -r \cos \theta$

componente elástico  $\frac{1}{2} k (r - l)^2$ .

$$E_p = \frac{1}{2} k (r - l)^2 - mgr \cos \theta$$

El Lagrangiano del sistema es:

$$L = \frac{1}{2} m (\dot{r}^2 + r^2 \dot{\theta}^2) - \frac{1}{2} k (r - l)^2 + mgr \cos \theta$$

Para la ecuación en  $r$

$$m\ddot{r} - mr\dot{\theta}^2 + k(r - l) - mg \cos \theta = 0$$

La ecuación en  $\theta$  es

$$\frac{d}{dt}(mr^2\dot{\theta}) + mgr \sin\theta = 2\pi r \dot{r} \dot{\theta} + mr^2 \ddot{\theta} + mgr \sin\theta = 0$$

(b) Para Determinar los puntos de equilibrio

$$\frac{\partial E_p}{\partial r} = \frac{\partial}{\partial r} \left( \frac{1}{2} k(r-l)^2 - mgr \cos\theta \right)$$

$$\frac{\partial E_p}{\partial r} = \underline{k(r-l) - mg \cos\theta = 0}$$

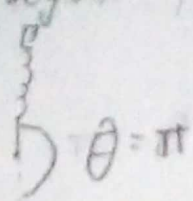
$$\frac{\partial E_p}{\partial \theta} = \frac{\partial}{\partial \theta} \left( \frac{1}{2} k(r-l)^2 - mgr \cos\theta \right)$$

$$\frac{\partial E_p}{\partial \theta} = \underline{mgr \sin\theta}$$

Hay dos puntos de equilibrio uno es con el resorte totalmente vertical con  $\theta = 0$  y  $r = l + mg/k$ . y el otro punto es con el resorte vertical, pero  $\theta = \pi$  y  $r = l - mg/k$

Claramente el primer punto de equilibrio con  $\theta = 0$  es mucho mas estable, con la masa del pendulo colgando hacia abajo.

El segundo punto de equilibrio es muy poco estable.



Ya que con el mínimo movimiento la estabilidad se rompe.

(C) Para hacer la aproximación agregamos nuevas variables con valores pequeños.

$$\text{Así } \theta = \theta + \phi \quad \text{y} \quad r = r_1 + R$$

con  $\phi$  y  $R$  muy pequeños

Así sustituyendo

$$m\ddot{R} - m(r_1 + R)\phi^2 + K(r_1 + R - l) - mg\cos(\theta + \phi) = 0$$

$$\text{y } 2m(r_1 + R)\dot{R}\dot{\theta} + m(r_1 + R)^2\ddot{\phi} + m_2(r_1 + R)\sin(\theta + \phi) = 0$$

Haciendo la expansión y considerando que  $\sin\theta = 0$   
Para ambos puntos de equilibrio.

Para  $\phi$  pequeños podemos tomar  $\sin\phi \approx \phi$  y  $\cos\phi \approx 1$

Los términos con cantidades que no son pequeños

$$K(r_1 - l) - mg\cos(\theta) = 0 \quad \text{y} \quad 0 = 0$$



Los términos de primer orden (que contienen una sola cantidad pequeña)

$$m\ddot{R} + kR = 0$$

$$\text{y } m r_1^2 \ddot{\phi} + m g r_1 \cos(\theta) \phi = 0$$

Para los términos lineales, la solución es la de un oscilador armónico, en  $R$

$$R = A \sin \omega t + B \cos \omega t$$

con  $\omega$  real y  $\omega = \sqrt{k/m}$  y  $r = r_1 + A \sin \omega t + B \cos \omega t$

La solución en  $\phi$   $\ddot{\phi} + \gamma \phi = 0$

con  $\gamma = g/r_1$ , para  $\theta = 0$  la solución es:

$$\phi = C \sin \gamma t + D \cos \gamma t$$

Con  $\theta = \pi$

$$\phi = E e^{i\gamma t} + F e^{-i\gamma t}$$

(Por la identidad de Euler)

Para ambos casos  $\Theta = \theta + \phi$

#### PREGUNTA 4

(a) Para calcular las ecuaciones de Euler-Lagrange

Esta será  $\frac{d}{dt} \left( \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \dot{q}} \right) - \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial q}$

$$\frac{\partial \mathcal{L}}{\partial q} = e^{bt} (m k^2 q^2) \quad \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \dot{q}} = e^{bt} (m \dot{q})$$

$$\frac{d}{dt} \left( \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \dot{q}} \right) = e^{bt} (m \ddot{q})$$

La ecuación es:

$$\underline{e^{bt} (m \ddot{q} + m b \dot{q} + k^2 q)}$$

$bt$  no es cero para  $t$  infinito, lo que lleva a la ecuación de un oscilador armónico lineal amortiguado

(b) Substituyendo  $Q$  en el Lagrangiano

$$L = \frac{1}{2} m (\dot{Q} - \frac{b}{2} Q)^2 - \frac{1}{2} k^2 Q^2$$

El término  $Q\dot{Q}$  puede ser omitido ya que la derivada total depende del tiempo

$$\text{Así } L = \frac{1}{2} m \dot{Q}^2 - \frac{1}{2} \left( k - \frac{mb^2}{4} \right) Q^2$$

Lo que es la ecuación de un oscilador armónico lineal.

Para  $Q, \dot{Q}$  el Lagrangiano es independiente del tiempo lo que implica que la simetría es continua, lo que lleva a pensar que si el Hamiltoniano es:

$$\frac{1}{2} m \dot{Q}^2 + \frac{1}{2} \left( k - \frac{mb^2}{4} \right) Q^2$$

Entonces este se conservará.



# PREGUNTA 1

Escribiendo en forma paramétrica

$$y(x) = y(0, x) + \alpha \eta(x)$$

Considerando  $\eta(0) = \eta(1) = 0$ ,  $y(x, 0) = y(0, 0)$

$$y(x, 0) = y(0, 0)$$

$$\text{Así } y'(x, \alpha) = y'(0, x) + \alpha \frac{d}{d\alpha} \eta(x)$$

$$y''(x, \alpha) = y''(0, x) + \alpha \frac{d^2}{d\alpha^2} \eta(x)$$

$$\text{con } \left. \frac{dJ(\alpha)}{d\alpha} \right|_{\alpha=0} = 0$$

Entonces

$$\frac{dJ(\alpha)}{d\alpha} = \frac{d}{d\alpha} \int_{x_1}^{x_2} f(y, y', y'', x) dx$$

$$= \int_{x_1}^{x_2} \frac{d}{d\alpha} f(y, y', y'', x) dx$$

Tomando en cuenta la regla de la cadena

$$\frac{\partial J(x)}{\partial x} = \int_{x_1}^{x_2} \left( \frac{\partial f}{\partial y} \frac{\partial y}{\partial x} + \frac{\partial f}{\partial y'} \frac{\partial y'}{\partial x} + \frac{\partial f}{\partial y''} \frac{\partial y''}{\partial x} \right) dx$$

con  $\frac{\partial y}{\partial x} = \eta(x) = \frac{1}{\partial x} (y(0, x) + \alpha \eta(x))$

$$\frac{\partial y'}{\partial x} = \frac{1}{\partial x} \left( y'(0, x) + \alpha \frac{\partial \eta}{\partial x} \right) = \frac{\partial \eta}{\partial x}$$

$$\frac{\partial y''}{\partial x} = \frac{\partial}{\partial x} \left( y''(0, x) + \alpha \frac{\partial^2 \eta}{\partial x^2} \right) = \frac{\partial^2 \eta}{\partial x^2}$$

Así  $\frac{\partial J(x)}{\partial x} = \int_{x_1}^{x_2} \left( \frac{\partial f}{\partial y} \eta(x) + \frac{\partial f}{\partial y'} \frac{\partial \eta}{\partial x} + \frac{\partial f}{\partial y''} \frac{\partial^2 \eta}{\partial x^2} \right) dx$

Donde  $\int_{x_1}^{x_2} \frac{\partial f}{\partial y'} \frac{\partial \eta}{\partial x} dx = \frac{\partial f}{\partial y'} \eta(x) \Big|_{x_1}^{x_2} - \int_{x_1}^{x_2} \eta(x) \frac{\partial}{\partial x} \left( \frac{\partial f}{\partial y'} \right) dx$

$$\int_{x_1}^{x_2} \frac{\partial f}{\partial y'} \frac{\partial \eta}{\partial x} dx = - \int_{x_1}^{x_2} \eta(x) \frac{\partial}{\partial x} \left( \frac{\partial f}{\partial y'} \right) dx$$



$$\int_{x_1}^{x_2} \frac{\partial f}{\partial y''} \frac{\partial^2 \eta}{\partial x^2} dx$$

$$\int_{x_1}^{x_2} \frac{\partial f}{\partial y''} \frac{\partial^2 \eta}{\partial x^2} dx = \left. \frac{\partial f}{\partial y''} \frac{\partial \eta}{\partial x} \right|_{x_1}^{x_2} - \int_{x_1}^{x_2} \frac{\partial \eta}{\partial x} \frac{\partial}{\partial x} \left( \frac{\partial f}{\partial y''} \right) dx$$

Lo que haciendo otra sustitución

$$\int_{x_1}^{x_2} \frac{\partial f}{\partial y''} \frac{\partial^2 \eta}{\partial x^2} dx = \int_{x_1}^{x_2} \eta(x) \frac{\partial^2}{\partial x^2} \left( \frac{\partial f}{\partial y''} \right) dx$$

con lo que se tiene

$$\frac{\partial T(\alpha)}{\partial \alpha} = \int_X \left[ \frac{\partial f}{\partial y} \eta(\alpha) - \eta(x) \frac{d}{d\alpha} \left( \frac{\partial f}{\partial y''} \right) + \eta(x)^2 \frac{\partial^2}{\partial x^2} \left( \frac{\partial f}{\partial y''} \right) \right] dx$$