

César David Aguirre Gutiérrez

## TAREA 3

### Pregunta 1.

$$L = L(\ddot{q}, \dot{q}, q, t)$$

Deduciremos las ecuaciones de Euler-Lagrange para dichos parámetros.

Por el principio de mínima acción tenemos

$$\delta S[X^A] = \delta \int_t L(\ddot{q}, \dot{q}, q, t) \delta t$$

$$\begin{aligned} \Rightarrow \int_t dL(\ddot{q}, \dot{q}, q, t) \delta t &= \int_t \left[ \frac{\partial L}{\partial \ddot{X}^A} (\delta \ddot{X}^A) + \frac{\partial L}{\partial \dot{X}^A} (\delta \dot{X}^A) \right. \\ &\quad \left. - \frac{\partial L}{\partial X^A} (\delta X^A) \right] \delta t \\ &= \int_t \left[ \frac{\partial L}{\partial \ddot{X}^A} \left( \frac{d}{dt} \delta \dot{X}^A \right) + \frac{\partial L}{\partial \dot{X}^A} \left( \frac{d}{dt} \delta X^A \right) + \frac{\partial L}{\partial X^A} (\delta X^A) \right] \delta t \end{aligned}$$

De la integral tomamos:  $U = \frac{\partial L}{\partial \ddot{X}^A}$   $\delta U = \frac{d}{dt} \left( \frac{\partial L}{\partial \ddot{X}^A} \right)$

$\delta V = \frac{d}{dt} (\delta \dot{X}^A)$   $V = \delta \dot{X}^A$

$S = \frac{\partial L}{\partial X^A}$   $\delta S = \frac{d}{dt} \left( \frac{\partial L}{\partial \dot{X}^A} \right)$   $\delta t = \frac{d}{dt} \delta X^A$   $t = \delta X^A$

Sustituyendo en la integral

$$\int_t \left[ - \frac{d}{dt} \left( \frac{\partial L}{\partial \ddot{X}^A} \right) (\delta X^A) - \frac{d}{dt} \left( \frac{\partial L}{\partial \dot{X}^A} \right) (\delta X^A) + \frac{\partial L}{\partial X^A} (\delta X^A) \right] dt = 0$$



César David Aguirre Gutiérrez

## TAREA 3.

### Pregunta 2.

Encontrar las ecs. de E-L del modelo sigma

$$(\dot{q}, q, t)L = \frac{1}{2} g_{ab}(q^c) \dot{q}^a \dot{q}^b$$

Ec. de Euler-Lagrange para el modelo

$$\boxed{\frac{\partial L}{\partial q^x} - \frac{d}{dt} \left( \frac{\partial L}{\partial \dot{q}^x} \right) = 0}$$

\*Primera derivada

$$\frac{\partial L}{\partial q^x} = \frac{\partial}{\partial q^x} \left( \frac{1}{2} g_{ab}(q^c) \dot{q}^a \dot{q}^b \right) = \frac{\dot{q}^a \dot{q}^b}{2} \frac{\partial}{\partial q^x} (g_{ab}(\dot{q}^c))$$

Haremos la derivada covariante, ya que se trata de un tensor de 2<sup>do</sup> Orden

$$\boxed{g_{ab;x} = \frac{\partial}{\partial q^x} g_{ab} - \Gamma_{ax}^{\kappa} g_{\kappa b} - \Gamma_{bx}^{\kappa} g_{a\kappa}}$$

Tomamos por una identidad:

$$g_{ab;x} = 0$$

$$\Rightarrow \text{Despejando: } \frac{\partial}{\partial q^x} g_{ab} = \Gamma_{ax}^{\kappa} g_{\kappa b} + \Gamma_{bx}^{\kappa} g_{a\kappa}$$



Sustituyendo en  $\frac{\partial L}{\partial \dot{q}^x}$

$$\begin{aligned}\frac{\partial L}{\partial \dot{q}^x} &= \frac{\dot{q}^a \dot{q}^b}{2} \left[ \Gamma_{ax}^{\mu} g_{\mu b} + \Gamma_{bx}^{\mu} g_{a\mu} \right] \\ &= \frac{1}{2} \dot{q}^a \dot{q}^b \Gamma_{ax}^{\mu} g_{\mu b} + \frac{1}{2} \dot{q}^a \dot{q}^b \Gamma_{bx}^{\mu} g_{a\mu} \\ &= \frac{\dot{q}^a \dot{q}^b}{2} \left[ 2 \Gamma_{ax}^{\mu} g_{\mu b} \right] = \dot{q}^a \dot{q}^b \Gamma_{ax}^{\mu} g_{\mu b}\end{aligned}$$

\* Para la segunda ecuación

$$\begin{aligned}\frac{\partial L}{\partial \dot{q}^x} &= \frac{\partial}{\partial \dot{q}^x} \left( \frac{1}{2} g_{ab} \dot{q}^a \dot{q}^b \right) = \frac{1}{2} g_{ab} \frac{\partial}{\partial \dot{q}^x} (\dot{q}^a \dot{q}^b) \\ &= \frac{1}{2} g_{ab} \left[ \frac{\partial \dot{q}^a}{\partial \dot{q}^x} \dot{q}^b + \frac{\partial \dot{q}^b}{\partial \dot{q}^x} \dot{q}^a \right] = \frac{1}{2} g_{ab} [\delta_x^a \dot{q}^b + \delta_x^b \dot{q}^a] \\ &= \frac{1}{2} g_{ab} \delta_x^a \dot{q}^b + \frac{1}{2} g_{ab} \delta_x^b \dot{q}^a = \frac{1}{2} g_{xb} \dot{q}^b + \frac{1}{2} g_{ax} \dot{q}^a \\ &= \frac{1}{2} [2 g_{ax} \dot{q}^a] = \underline{g_{ax} \dot{q}^a}\end{aligned}$$

Después,  $\frac{d}{dt} \left( \frac{\partial L}{\partial \dot{q}^x} \right) = \frac{d}{dt} (g_{ax} \dot{q}^a) = \frac{dg_{ax}}{dt} \dot{q}^a + \ddot{q}^a g_{ax}$

$$\begin{aligned}\frac{dg_{ax}}{dt} &= \frac{\partial g_{ax}}{\partial q^c} \frac{\partial q^c}{\partial t} = \dot{q}^c \frac{\partial g_{ax}}{\partial q^c} = \dot{q}^c \left[ \Gamma_{ac}^{\mu} g_{\mu b} + \Gamma_{bc}^{\mu} g_{a\mu} \right] \\ &= \Gamma_{ac}^{\mu} g_{\mu b} \dot{q}^c + \Gamma_{bc}^{\mu} g_{a\mu} \dot{q}^c \longrightarrow \text{Haciendo uso de la simetría de los símbolos de Christoffel} \\ &= 2 \Gamma_{ac}^{\mu} g_{\mu b} \dot{q}^c\end{aligned}$$



Asi,

$$\begin{aligned}\frac{d}{dt} \left( \frac{\partial L}{\partial \dot{q}^\gamma} \right) &= \left[ \left( \frac{\partial g_{\alpha\gamma}}{\partial t} \right) \dot{q}^a + \ddot{q}^a g_{\alpha\gamma} \right] \\ &= \left[ 2 \Gamma_{ac}^\mu g_{\mu b} \dot{q}^c \right] \dot{q}^a + \ddot{q}^a g_{\alpha\gamma} \\ &= \underline{2 \Gamma_{ac}^\mu g_{\mu b} \dot{q}^c \dot{q}^a + \ddot{q}^a g_{\alpha\gamma}}\end{aligned}$$

Ahora substituímos en la ec. E-L,

$$\frac{\partial L}{\partial q^\gamma} - \frac{d}{dt} \left( \frac{\partial L}{\partial \dot{q}^\gamma} \right) = 0$$

$$\dot{q}^a \dot{q}^b \Gamma_{\alpha\gamma}^\mu g_{\mu b} - 2 \Gamma_{ac}^\mu g_{\mu b} \dot{q}^c \dot{q}^a - \ddot{q}^a g_{\alpha\gamma} = 0$$

$$\Rightarrow -\Gamma_{ac}^\mu g_{\mu b} \dot{q}^c \dot{q}^a - \ddot{q}^a g_{\alpha\gamma} = 0$$

Si hacemos el cambio de  $b=\gamma$  en el primer termino

$$-\Gamma_{ac}^\mu g_{\mu\gamma} \dot{q}^c \dot{q}^a - \ddot{q}^a g_{\alpha\gamma} = 0$$

Factorizando

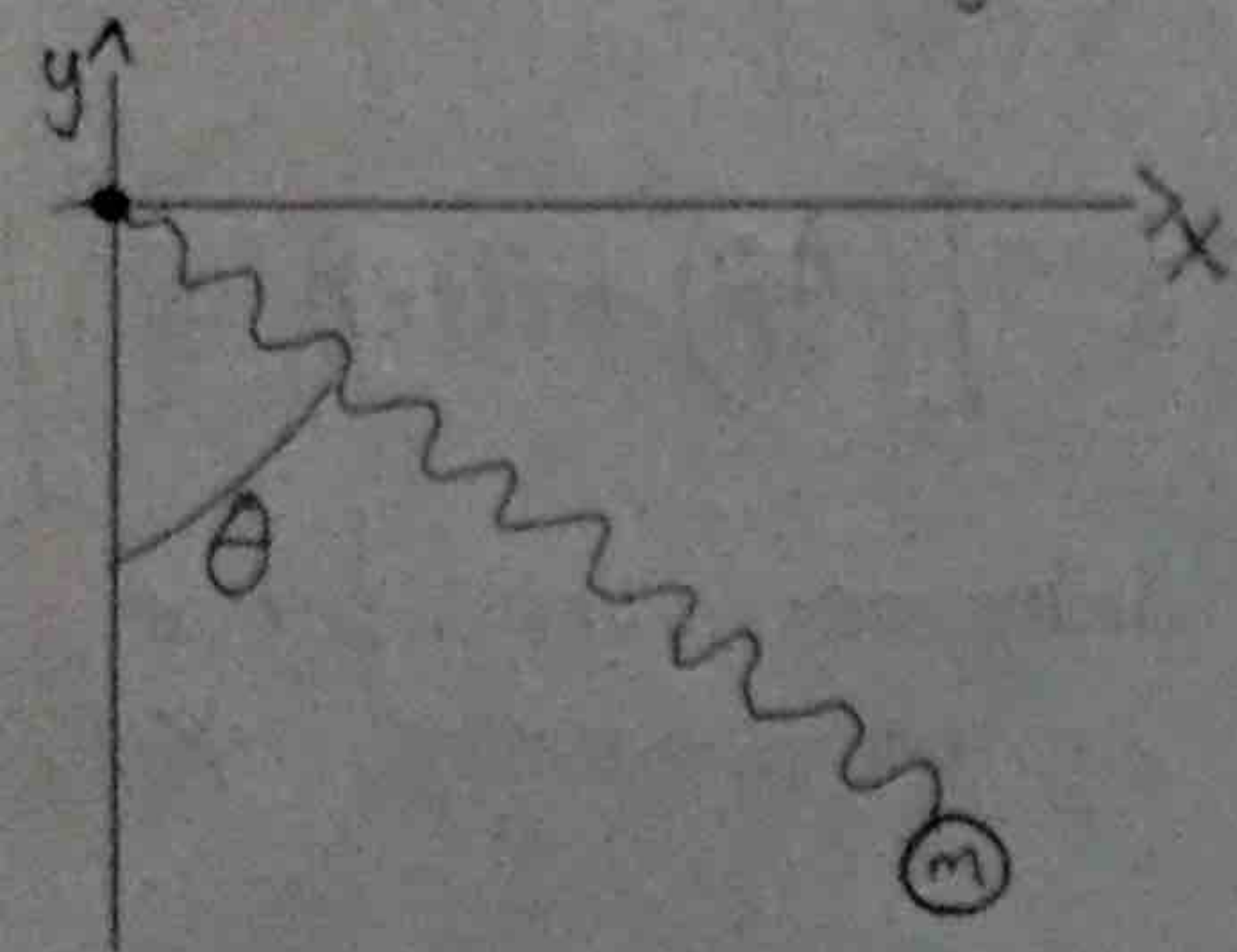
$$-g_{\mu\gamma} \left[ \Gamma_{ac}^\mu \dot{q}^c \dot{q}^a + \ddot{q}^a \right] = 0 \quad g_{\mu\gamma} \neq 0$$

$$\therefore \Gamma_{ac}^\mu \dot{q}^c \dot{q}^a + \ddot{q}^a = 0 \rightarrow \boxed{\Gamma_{ac}^\mu \dot{q}^a \dot{q}^c + \ddot{q}^\mu = 0}$$



### Pregunta 3.

Si elaboramos un grafico del sistema, se veria de la siguiente Forma,



-Representa un pendulo, en donde se le reemplazo el cable por un resorte de longitud en reposo  $l$  y constante del resorte  $K$

a) El pendulo presentará deformación en el eje  $z\hat{k}$ , donde cuando se estire, le añadiremos una elongación " $w$ " al resorte. Y su longitud sera  $l+w$

La posición de la partícula (masa), estara en dos ejes que serán  $x, y$ . Se considerará su longitud Fija

$$x = (l+w) \text{ Sen } \theta$$

$$y = (l+w) \text{ Cos } \theta$$

Para obtener la velocidad se deriva la posición respecto al tiempo, de  $x$  y  $y$ .

$$\frac{\partial x}{\partial t} = \frac{\partial w}{\partial t} \text{ Sen } \theta + (l+w) \text{ Cos } \theta \frac{\partial \theta}{\partial t}$$

$$\frac{\partial y}{\partial t} = -\frac{\partial w}{\partial t} \text{ Cos } \theta + (l+w) \text{ Sen } \theta \frac{\partial \theta}{\partial t}$$



Construyamos ahora el Lagrangiano  $L = T - V$

-Para la energia cinetica tenemos,

$$T = \frac{1}{2} m v^2 \quad v^2 = \left[ \left( \frac{dx}{dt} \right)^2 + \left( \frac{dy}{dt} \right)^2 \right]$$

$$\Rightarrow T = \frac{1}{2} m \left[ \left( \frac{dx}{dt} \right)^2 + \left( \frac{dy}{dt} \right)^2 \right] = \frac{1}{2} m \left[ \left( \frac{dw}{dt} \right)^2 + (l+w) \left( \frac{d\theta}{dt} \right)^2 \right]$$

-Para la energia potencial debemos considerar la energia potencial normal de movimiento y aparte la del resorte,

$$V = mgh + \frac{1}{2} K w^2 \quad \text{donde } h \text{ sera: } (l+w) \cos \theta$$

$$V = mg(l+w) \cos \theta + \frac{1}{2} K w^2$$

Asi,

$$L = \frac{1}{2} m \left[ \left( \frac{dw}{dt} \right)^2 + (l+w) \left( \frac{d\theta}{dt} \right)^2 \right] - mg(l+w) \cos \theta + \frac{1}{2} K w^2$$

Reescribiendo el Lagrangiano, en otra notación similar

$$L = \frac{1}{2} m (\dot{w}^2 + (l+w) \dot{\theta}^2) - mg(l+w) \cos \theta + \frac{1}{2} K w^2$$

Aplicando Euler-Lagrange a nuestro Lagrangiano

$$\frac{d}{dt} \left( \frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}} \right) - \frac{\partial L}{\partial \theta} = 0$$

Primero lo haremos para la coordenada  $\theta$



$$(\ell + w) \frac{d^2 \theta}{dt^2} + 2 \frac{d\theta}{dt} \frac{dz}{dt} + g \sin \theta = 0$$

Ahora para  $z$ ,

$$\frac{d}{dt} \left( \frac{\partial L}{\partial \dot{z}} \right) - \frac{\partial L}{\partial z} = 0$$

$$\frac{d^2 z}{dt^2} + \frac{k}{m} z - (\ell + w) \left( \frac{d\theta}{dt} \right)^2 - g \cos \theta = 0$$

Y obtuvimos un sistema de dos ecuaciones diferenciales



# Pregunta 4

$$L = e^{bt} \left( \frac{1}{2} m \dot{q}^2 - \frac{1}{2} K^2 q^2 \right)$$

$K, b$  y  $m$   
ctes. positivas

$$a) \frac{d}{dt} \left( \frac{\partial L}{\partial \dot{q}} \right) - \frac{\partial L}{\partial q} = 0$$

$$\frac{\partial L}{\partial q} = e^{bt} \left( -\frac{1}{2} K^2 (2q) \right) = -e^{bt} K^2 q$$

$$\frac{\partial L}{\partial \dot{q}} = e^{bt} \left( \frac{1}{2} m (2\dot{q}) \right) = e^{bt} m \dot{q}$$

$$\frac{d}{dt} (e^{bt} m \dot{q}) = m (e^{bt} \ddot{q} + \dot{q} b e^{bt})$$

Substituyendo

$$m \ddot{q} e^{bt} + m \dot{q} b e^{bt} - (-e^{bt} K^2 q) = 0$$

$$m \ddot{q} e^{bt} + m \dot{q} b e^{bt} + (e^{bt} K^2 q) = 0$$

$$e^{bt} (m \ddot{q} + m \dot{q} b + K^2 q) = 0$$

Si  $e^{bt} \neq 0$ , entonces

$$m \ddot{q} + m \dot{q} b + K^2 q = 0$$

$$= \ddot{q} + \dot{q} b + \frac{K^2 q}{m} = 0$$

Y podemos ver que se parece al  
oscilador armónico amortiguado

$$\ddot{x} + 2\beta \dot{x} + \omega_0^2 x = 0$$