Ecuaciones de Euler-Lagrange y Lagrangiano de Sistemas Mecánicos de partículas

Las ecuaciones de Euler-Lagrange se utilizan para describir cualquier sistema mecánico por medio de coordenadas generalizadas de posición. El lagrangiano se utiliza para los sistemas conservativos y es un caso particular de las ecuaciones de Euler-Lagrange.

Definiremos:

 \boldsymbol{q}_i : Coordenadas generalizadas de posición, puede ser una distancia, un ángulo, etc....

 $\dot{\boldsymbol{q}}_{j}$: Velocidades generalizadas, son las derivadas temporales de las posiciones.

 \mathbf{Q}_i : Fuerzas generalizadas que actúan sobre la partícula j.

Entonces, si T es la energía cinética total del sistema (la suma de las energías cinéticas de todas las partículas) y V es la energía potencial total del sistema, las ecuaciones de Euler- Lagrange para la j-ésima partícula son

$$\frac{\mathbf{d}}{\mathbf{d}t} \left(\frac{\partial \mathbf{T}}{\partial \dot{\mathbf{q}}_{j}} \right) - \frac{\partial \mathbf{T}}{\partial \mathbf{q}_{j}} = \mathbf{Q}_{j}$$

En el caso de un sistema conservativo, sabemos que $\mathbf{Q}_j = -\frac{\partial \mathbf{V}}{\partial \mathbf{q}_j}$, entonces las ecuaciones de Euler-Lagrange resultan

$$\frac{\mathbf{d}}{\mathbf{d}t} \left(\frac{\partial \mathbf{T}}{\partial \dot{\mathbf{q}}_{j}} \right) - \frac{\partial \mathbf{T}}{\partial \mathbf{q}_{j}} = -\frac{\partial \mathbf{V}}{\partial \mathbf{q}_{j}}$$

$$\frac{d}{dt}\left(\frac{\partial T}{\partial \dot{q}_{j}}\right) - \frac{\partial T}{\partial q_{j}} + \frac{\partial V}{\partial q_{j}} = 0$$

$$\frac{d}{dt}\left(\frac{\partial T}{\partial \dot{q}_{j}}\right) - \frac{\partial (T - V)}{\partial q_{j}} = 0$$

El *lagrangiano* de un sistema se define como L = T - V, además, como en los sistemas mecánicos la energía potencial no depende de las velocidades sino únicamente de las posiciones, tenemos que $\partial V/\partial \dot{q}_i = 0$, entonces podemos escribir

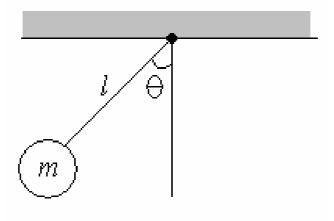
$$\frac{\partial \mathbf{T}}{\partial \dot{\mathbf{q}}_{j}} = \frac{\partial \mathbf{T}}{\partial \dot{\mathbf{q}}_{j}} - \frac{\partial \mathbf{V}}{\partial \dot{\mathbf{q}}_{j}} = \frac{\partial (\mathbf{T} - \mathbf{V})}{\partial \dot{\mathbf{q}}_{j}} = \frac{\partial \mathbf{L}}{\partial \dot{\mathbf{q}}_{j}}$$

De lo anterior, vemos que las ecuaciones del sistema pueden escribirse en términos del lagrangiano de la forma

$$\frac{\mathbf{d}}{\mathbf{d}t} \left(\frac{\partial \mathbf{L}}{\partial \dot{\mathbf{q}}_{j}} \right) - \frac{\partial \mathbf{L}}{\partial \mathbf{q}_{j}} = \mathbf{0}$$

Ejemplo: péndulo simple

Considere un péndulo simple como el que se muestra en la figura:



Como el sistema es conservativo (se asume que no hay pérdidas por fricción ni resistencia del aire) podemos describirlo utilizando el lagrangiano, entonces

• Energía cinética de la masa:

$$T = \frac{1}{2} m v^2 = \frac{1}{2} m (I\dot{\theta})^2 = \frac{1}{2} m I^2 \dot{\theta}^2$$

Energía potencial de la masa:

$$V = -mgl\cos(\theta)$$

• Lagrangiano del sistema:

$$L = T - V = \frac{1}{2}mI^2\dot{\theta}^2 + mgl\cos(\theta)$$

Con lo anterior, podemos hallar la ecuación que rigen el movimiento de la masa por medio de las ecuaciones de Euler-Lagrange, entonces:

• Ecuación de Euler-Lagrange:

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

$$\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial}{\partial \dot{\theta}} \left(\frac{1}{2} m l^2 \dot{\theta}^2 + m g l \cos \theta \right) \right) - \frac{\partial}{\partial \theta} \left(\frac{1}{2} m l^2 \dot{\theta}^2 + m g l \cos \theta \right) = 0$$

$$\frac{d}{dt}(ml^2\dot{\theta}) - \frac{\partial}{\partial\theta}(mgl\cos\theta) = 0$$

$$ml^2\ddot{\theta} + mgl \sin\theta = 0$$

Dividiendo ambos lados de la ecuación por ml tenemos la conocida ecuación del péndulo simple

$$\ddot{\theta} + \frac{\mathbf{g}}{I}\sin\theta = \mathbf{0}$$