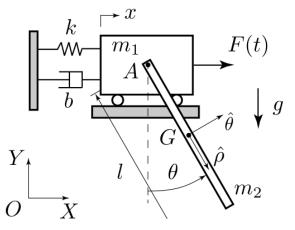
# Fuerzas externas en el enfoque Lagrangiano

#### 1. Barra que pende de un carro

Obtenga las ecuaciones que describen la dinámica del sistema. El momento de inercia para una barra de masa m y longitud lpara una rotación desde uno de sus extremos es  $\frac{m}{12}l^2$ .

- a) Calcule el Lagrangiano.
- b) Descomponga en fuerzas generalizadas las no conservativas que actúan sobre el sistema:
  - el forzado externo  $\vec{F}(t)$ .
  - ullet y la que hace ejerce amortiguador de constante b en función de la velocidad del carro,  $-b\dot{x}\hat{x}$ .
- c) Calcule las ecuaciones de Euler-Lagrange.



## 2. Péndulo de torsión desbalanceado

Dos pesos de masa idéntica m están unidos al extremo de brazos de masa despreciable. Uno de los brazos describe una inclinación fija con la horizontal de  $\phi$ . Descartamos la fricción con los rodamientos que mantiene vertical el eje de donde parten los brazos. Este puede rotar libremente a cualquier ángulo  $\theta$  pues un resorte de torsión de constante elástica  $K_t$  opone un torque cada vez que  $\theta \neq 0$ . En adición a este torque se ejerce uno externo variable en el tiempo:  $\vec{\tau} = \tau(t)\hat{z}$ . Pregunta conceptual: ¿Cuales es la unidad de la fuerza generalizada?



b) 
$$\frac{N}{m}$$

Despeje la aceleración angular de la ecuación para la dinámica de Euler-Lagrange. Resultado:

$$\ddot{\theta} = \frac{K_T \theta + \tau}{L^2 m \left(\sin^2 \left(\phi\right) - 2\right)}$$

## 3. Barriles soldados

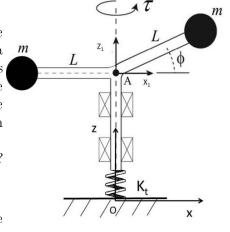
Dos barriles cilíndricos homogéneos de respectivas masas y radios  $m_1, m_2, R_1$  y  $R_2$  están soldados. Este armado rota sin fricción en torno a un eje. Una cuerda de masa despreciable envuelve al cilindro externo y sus extremos conectan un resorte de constante elástica k y un amortiguador. Tal amortiguador ejerce una fuerza de resistencia al movimiento lineal con la velocidad,

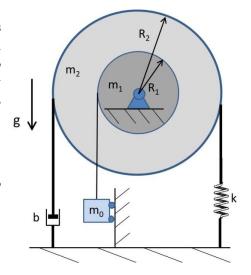
$$\vec{F}_{\text{amortiguador}} = -b\dot{\vec{r}}.$$

Una correa de masa despreciable envuelve al cilindro de menor radio y de ella pende vertical un bloque de masa  $m_o$ .

Despeje la aceleración angular de la ecuación de la dinámica de Euler-Lagrange. Resultado:

$$\ddot{\theta} = \frac{2\left(R_1 g m_0 - R_2^2 b \dot{\theta} - R_2^2 k \theta\right)}{2R_1^2 m_0 + R_1^2 m_1 + R_2^2 m_2}$$



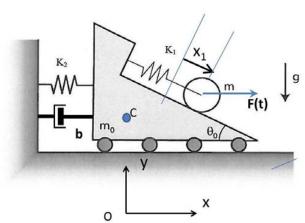


# Mecánica Analítica Computacional



### 4. Plano inclinado oscilante

Sobre la superficie inclinada en  $\theta_0$  del carro de masa  $m_0$  rueda sin deslizar un disco de radio R y masa m. Este no se sale de la superficie a pesar de que al centro del mismo se aplica una fuerza  $\vec{F} = F(t)\hat{x}$  gracias a un resorte de constante elástica  $K_1$  que une este centro con el carro. Limita el alcance de este un resorte de constante elástica  $K_2$  fijado a la pared y un amortiguador proporcional a la velocidad de constante proporcional b. Ambos resortes tienen originalmente su longitud de equilibrio  $l_{10}$  y  $l_{20}$ . Se descarta la fricción del carro con el suelo. Todo el sistema está sometido a la aceleración gravitatoria  $\vec{g} = -g\hat{y}$ .



Pregunta conceptual: ¿Qué es la fuerza generalizada asociada al desplazamiento virtual  $\delta x$  debida a  $\vec{F}$ ?

- a)  $F(t)\cos(\theta)$
- b) F(t)

- c)  $F(t)\delta x$
- d) 0

Obtenga las ecuaciones de la dinámica de Euler-Lagrange.