

Principios variacionales en Física.

Problema Llegar a facultad en el menor tiempo posible

Optimizar una variable sujeta a restricciones

Enfoques complementarios $\begin{cases} \rightarrow \text{variacionales} \\ \rightarrow \text{diferenciales} \end{cases}$

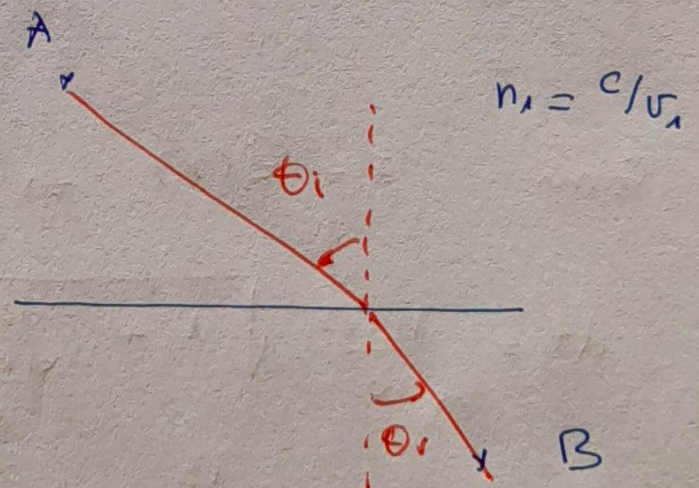
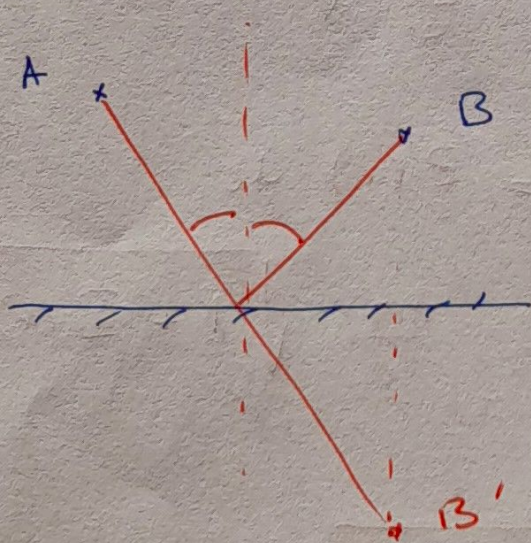
Newton \leftrightarrow Maupertuis

Huygens \leftrightarrow Fermat

Schrodinger \leftrightarrow Feynman

Cálculo variacional Euler, Lagrange, Hamilton

Principio de Fermat



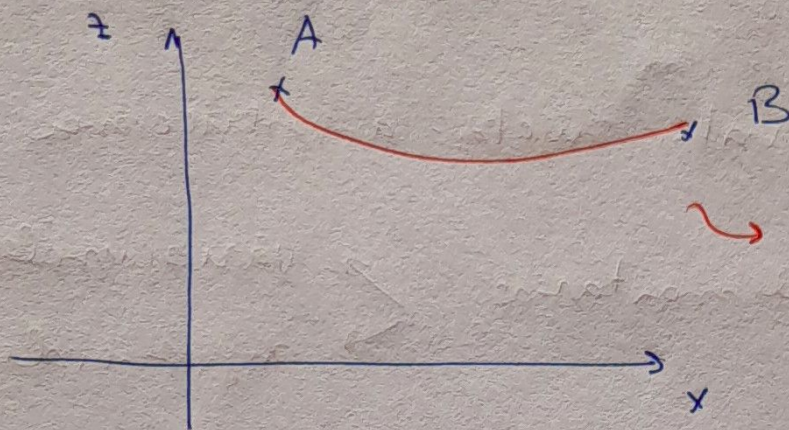
$$n_1 = c/v_1$$

$$n_2 = \frac{c}{v_2}$$

$$n_1 \sin \theta_i = n_2 \sin \theta_r$$

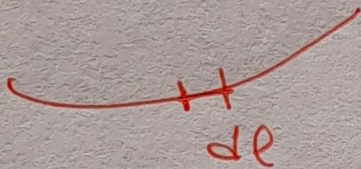
"la naturaleza siempre va por las vías más cortas".

Generalizamos el índice de refracción cambia en forma continua $\Rightarrow n(z)$



curva $z(x)$

↓
queremos encontrar



$$\frac{dl}{dt} = v = \frac{c}{n(z)}$$

$$A = (x_0, z_0)$$

$$B = (x_1, z_1)$$

$$dt = \frac{n(z)}{c} dl$$

$$dt = \frac{n(z)}{c} \sqrt{dx^2 + dz^2}$$

Como $z = z(x) \Rightarrow dz = z'(x) dx$

$$dt = \frac{n(z)}{c} \sqrt{1 + \left(\frac{dz}{dx}\right)^2} dx = \frac{n(z)}{c} \sqrt{1 + z'(x)^2} dx$$

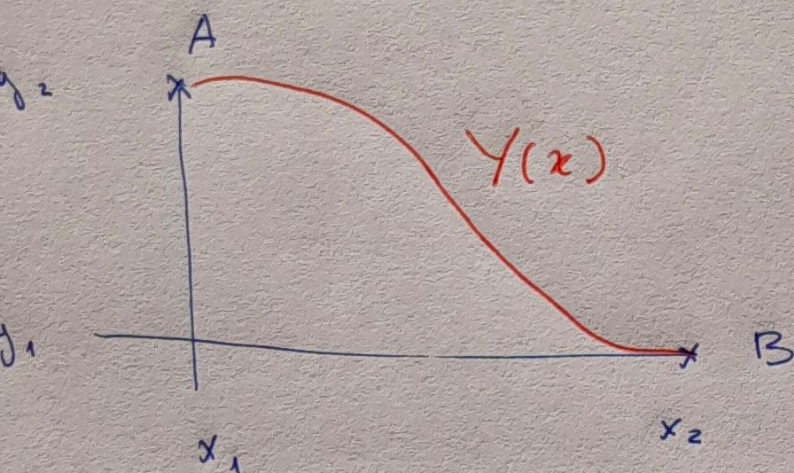
$$T = \int_{x_0}^{x_1} dt = \int_A^B \frac{1}{c} n(z) \sqrt{1 + z'(x)^2} dx$$

con $z(x=x_0) = z_0$

$z(x=x_1) = z_1$

→ Problema

Braquistocrona



Partícula cayendo bajo la acción de la gravedad demora el menor tiempo posible

Queremos encontrar $Y(x)$

Sabemos $\frac{m}{2} v^2 + mgh = 0 \Rightarrow v = \sqrt{2gh}$

A small diagram shows a particle on a curve with a differential element ds indicated by a double-headed arrow. To the right, the velocity v is defined as $v = \frac{ds}{dt} \Rightarrow dt = \frac{ds}{v}$.

tiempo total $\Rightarrow t = \int_1^2 \frac{ds}{v} = \int_1^2 \frac{\sqrt{dx^2 + dy^2}}{v}$

pero $ds = dx \sqrt{1 + Y'^2}$

$$t = \int_{x_1}^{x_2} dx \frac{\sqrt{1 + Y'^2}}{\sqrt{2gy}}$$

Problema: hallar la función $Y(x)$ para que el tiempo sea mínimo

Volvemos a 6^{to}. liceo



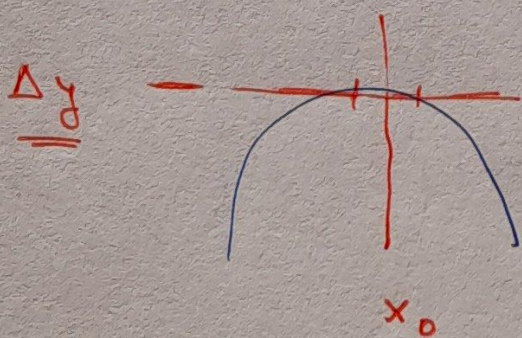
Supongamos que x_0 es un extremo

Si hacemos $x = x_0 + \delta x$

qué pasa con Δy ??

$$\Delta y = f(x + \delta x) - f(x) = f'(x) \delta x + \dots$$

pero en los extremos $\Delta y = 0$



Haer $\Delta y = 0$ equivale a $f'(x_0) = 0$
encuentran x_0

Decimos que f es estacionaria en x_0
porque si cambiamos "poco" $\Rightarrow \Delta f = 0$

$$\Delta y = o(\Delta x^2)$$

Introducción al Cálculo Variacional

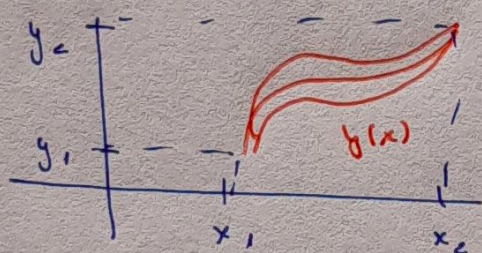
Sea $f(y, y', x)$ con $y = y(x)$ $y'(x) = \frac{dy}{dx}$

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

Problema fundamental: Hallar $y(x)$ para que

J sea estacionaria y $y(x_1) = y_1$
 $y(x_2) = y_2$

Graficamente



Estacionaria quiere decir "extremo" si cambiamos "poco" $y \Rightarrow \Delta J = 0$ si consideramos variaciones de primer orden

$$\Delta J = \int_{x_1}^{x_2} dx f(y + \Delta y, y' + \Delta y', x) - \int_{x_1}^{x_2} dx f(y, y', x)$$

$$= \int_{x_1}^{x_2} dx [f(y + \Delta y, y' + \Delta y', x) - f(y, y', x)]$$

$$= \int_{x_1}^{x_2} dx \left[\frac{\partial f}{\partial y} \Delta y - \frac{\partial f}{\partial y'} \Delta y' \right]$$

$$= \int_{x_1}^{x_2} dx \left[\frac{\partial f}{\partial y} \delta y + \frac{\partial f}{\partial y'} \delta y' \right]$$

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

$$\int u \, dv = uv - \int v \, du$$

$$u = \delta y \quad \Rightarrow \quad du = \delta y' \, dx$$

$$v = \frac{\partial f}{\partial y'} \quad \Rightarrow \quad dv = \frac{d}{dx} \left(\frac{\partial f}{\partial y'} \right) dx$$

$$\bar{J} = \int_{x_1}^{x_2} dx \left[\frac{\partial f}{\partial y} - \frac{d}{dx} \left(\frac{\partial f}{\partial y'} \right) \right] \delta y$$

Como $\delta y \Big|_{x_1} = \delta y \Big|_{x_2} = 0$ $\frac{\partial f}{\partial y'} \delta y \Big|_{x_1}^{x_2} = 0$

Lema fundamental P.V.

$$\int_{x_1}^{x_2} M(x) \eta(x) dx = 0$$

para cualquier función arbitraria

$$\Rightarrow M(x) = 0 \quad \forall x \in [x_1, x_2]$$

$$\delta J = \int_{x_1}^{x_2} dx \left[\frac{\partial F}{\partial y} - \frac{d}{dx} \left(\frac{\partial F}{\partial y'} \right) \right] \delta y = 0$$

para cualquier $\delta y \Rightarrow$

$$\frac{\partial F}{\partial y} - \frac{d}{dx} \left(\frac{\partial F}{\partial y'} \right) = 0$$

$$\text{con } y(x_1) = y_1$$
$$y(x_2) = y_2$$

Distancia + cota entre 2 puntos

$$ds = \sqrt{dx^2 + dy^2}$$

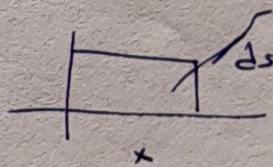
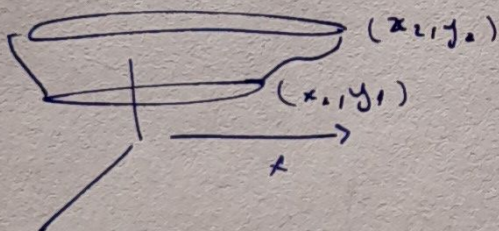
$$I = \int_{x_1}^{x_2} \sqrt{1 + \left(\frac{dy}{dx}\right)^2} dx$$

$$f = \sqrt{1 + y^2} \quad \frac{\partial f}{\partial y} = 0$$

$$\frac{\partial f}{\partial y} = \frac{y}{\sqrt{1 + y^2}} = \text{cte} \Rightarrow y = \text{cte}$$

$$\Rightarrow \boxed{y = ax + b}$$

Minima superficie de revolución



$$2\pi x ds = 2\pi x \sqrt{1 + y^2} dx$$

$$f = 2\pi x \sqrt{1 + y^2}$$

$$\frac{d}{dx} \left(\frac{xy}{\sqrt{1 + y^2}} \right) = 0 \Rightarrow \frac{xy}{\sqrt{1 + y^2}} = a$$

$$\frac{dy}{dx} = \frac{a^2}{x^2 - a^2}$$

$$x = a \cosh \left(\frac{y - b}{a} \right)$$

- Curva que une 2 ptos. en un plano vertical

tal que una partícula cayendo bajo la acción de la gravedad demora el mínimo tiempo

Queremos hallar $y(x)$

$$t_{12} = \int_1^2 \frac{ds}{v}$$

$$ds = \sqrt{1 + \dot{y}^2} dx$$

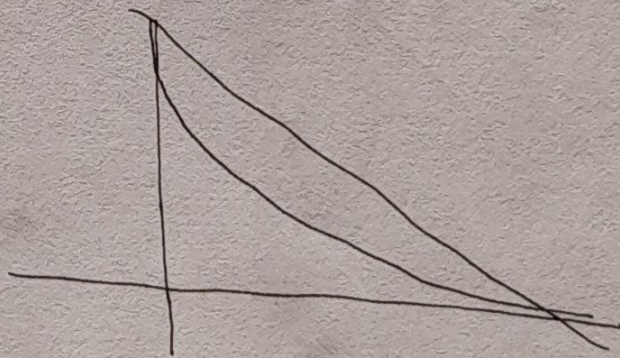
$$\frac{m}{2} v^2 + mgh = 0 \Rightarrow v = \sqrt{2gh}$$

$$t_{12} = \int_1^2 \frac{\sqrt{1 + \dot{y}^2}}{\sqrt{2gy}} dx$$

$$\frac{d}{dx} \left(\frac{\partial f}{\partial \dot{y}} \right) - \frac{\partial f}{\partial y}$$

$$\frac{\partial f}{\partial \dot{y}} = \frac{\dot{y}}{\sqrt{1 + \dot{y}^2}} \sqrt{2gy}$$

$$\frac{\partial f}{\partial y} = \frac{(1 + \dot{y}^2)}{2 \left(\frac{1 + \dot{y}^2}{2gy} \right)^{1/2}} \left(-\frac{1}{2gy^2} \right)$$



$$x = t - \sin t$$

$$y = \cos t$$

Las partículas que salen de 2 ptos. llega al mismo tiempo (tautócrona)

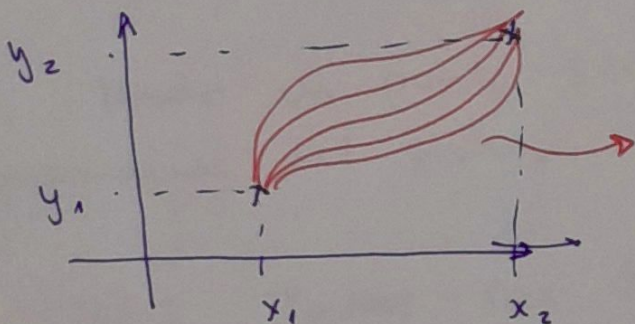
Cálculo variacional

Buscamos una función $y(x)$ que cumpla

$$\delta \int_{x_1}^{x_2} f(y, y', x) dx = 0 \quad \text{sueto a} \quad \begin{aligned} y(x_1) &= y_1 \\ y(x_2) &= y_2 \end{aligned}$$

$J[y] \rightarrow$ funcional

decimos que la integral tiene un valor estacionario
o que es un extremo (máximo o mínimo)



dentro de todas
las $y(x)$ buscamos
una $\tilde{y}(x)$ para f'

$$\delta \int_{x_1}^{x_2} f(x) dx = 0$$

La solución es

$$0 = \frac{\partial f}{\partial y} - \frac{d}{dx} \left(\frac{\partial f}{\partial y'} \right)$$

$$\begin{aligned} y(x_1) &= y_1 \\ y(x_2) &= y_2 \end{aligned}$$

Derivada
"funcional"

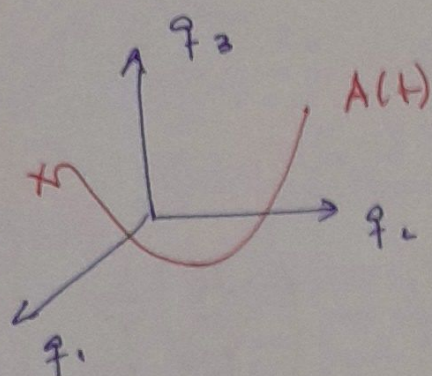
$$\frac{\delta J[y]}{\delta y} = \frac{\partial f}{\partial y} - \frac{d}{dx} \left(\frac{\partial f}{\partial y'} \right)$$

En este tipo de variaciones

Principio de Hamilton

Recordemos: Espacio de configuraciones (q_1, \dots, q_n)

La configuración del sistema queda determinada



- * No es el espacio físico usual
- * A medida que el sistema se mueve describe una curva

Obs Dado un punto queda determinada la configuración del sistema pero no la dinámica

Hipótesis Todas las fuerzas derivan de un potencial generalizado

$$U(q_1, \dots, q_n, \dot{q}_1, \dots, \dot{q}_n, t)$$

↓ notación

$$U(q, \dot{q}, t)$$

P. de Hamilton El mov. del sistema de t_1 a t_2

es tal que

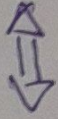
$$I = \int_{t_1}^{t_2} L(q, \dot{q}, t) dt \quad \text{tiene un valor estacionario}$$

si el sistema es holónomo

P. de H es Eq. de Lagrange

(no tengo vínculos que dependan de los velos)

$$\delta \int_{t_1}^{t_2} L(q, \dot{q}, t) dt = 0$$



$$\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial L}{\partial \dot{q}_i} \right) - \frac{\partial L}{\partial q_i} = 0 \quad i=1, \dots, n$$

↳ Es un conjunto de $2n$ E.D.O.

$$q_i(t_1) = q_{1i}$$

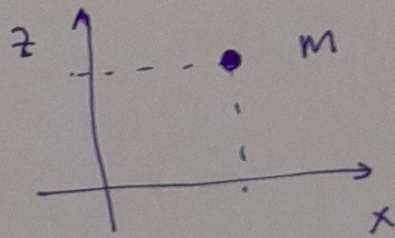
condiciones "iniciales"

$$q_i(t_2) = q_{2i}$$

Ejemplo

$$C.G. \rightarrow z, \dot{z}$$

$$V(z)$$



$$\vec{r} = x \hat{i} + z \hat{k}$$

$$\vec{v} = \dot{x} \hat{i} + \dot{z} \hat{k}$$

$$v^2 = \dot{x}^2 + \dot{z}^2$$

$$L = T - U$$

$$L = \frac{m}{2} (\dot{x}^2 + \dot{z}^2) - V(z)$$

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

$$\Rightarrow \frac{\partial L}{\partial \dot{x}} = m \dot{x} = \text{cte}$$

$$\frac{\partial L}{\partial x} = 0$$

$$\frac{\partial L}{\partial z} = -V'(z)$$

$$\frac{\partial L}{\partial \dot{z}} = m \dot{z}$$

$$m \ddot{z} = -\frac{\partial V}{\partial z}$$

Conservación y simetría

Objetivo Encontrar integrales de movimiento

$$E(q, \dot{q}, t) = \text{constante}$$

Def Momento generalizado o canónico correspondiente a q_j

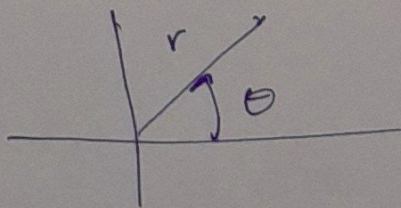
$$P_j = \frac{\partial L}{\partial \dot{q}_j}$$

Ejemplo $L = \frac{m}{2} (\dot{x}^2 + \dot{z}^2) - V(z)$

$$P_z = m \dot{z}$$

$$P_x = m \dot{x}$$

$$L = \frac{m}{2} (\dot{r}^2 + r^2 \dot{\theta}^2) - V(r)$$



$$P_r = \frac{\partial L}{\partial \dot{r}} = m \dot{r}$$

$$P_\theta = \frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}} = m r^2 \dot{\theta} \rightarrow \text{momento angular}$$

$$L = \frac{1}{2} m v^2 - q \phi(r) + \frac{q}{c} \vec{A} \cdot \vec{v} \rightarrow \text{campo } \vec{E}, \vec{A}$$

con $\vec{v} = \dot{x} \hat{i} + \dot{y} \hat{j} + \dot{z} \hat{k}$

$$P_x = \frac{\partial L}{\partial \dot{x}} = m \dot{x} + \frac{q}{c} A_x \neq \text{momento mecánico}$$

Coordenadas cíclicas o ignorables

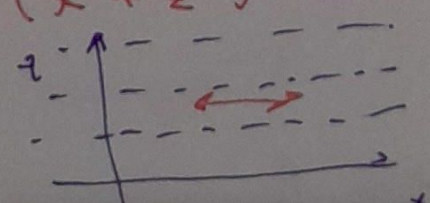
Si $\frac{\partial L}{\partial q_j} = 0 \Rightarrow$ decimos q_j es cíclica.

Como sabemos

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

||
0

$$\Rightarrow \frac{\partial L}{\partial \dot{q}_j} = \text{cte} \Rightarrow \underline{P_j = \text{cte}}$$

$$L = \frac{m}{2} (\dot{x}^2 + \dot{z}^2) - V(z) \Rightarrow \begin{array}{l} x \text{ ignorable} \\ P_x = m \dot{x} = 0 \end{array}$$


Simetría

* Conservación de la energía

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

$$\frac{dL}{dt} = \sum_i \frac{\partial L}{\partial q_i} \dot{q}_i + \sum_i \frac{\partial L}{\partial \dot{q}_i} \ddot{q}_i + \frac{\partial L}{\partial t}$$

$$\downarrow$$
$$\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial L}{\partial \dot{q}_i} \right)$$

$$\frac{dL}{dt} = \underbrace{\sum_i \frac{d}{dt} \left(\frac{\partial L}{\partial \dot{q}_i} \right) \dot{q}_i + \sum_i \frac{\partial L}{\partial \dot{q}_i} \frac{d}{dt} (\dot{q}_i)}_{\frac{d}{dt} \left(\sum_i \frac{\partial L}{\partial \dot{q}_i} \dot{q}_i \right)} + \frac{\partial L}{\partial t}$$

$$\frac{d}{dt} \left(\sum_i \frac{\partial L}{\partial \dot{q}_i} \dot{q}_i \right)$$

$$\frac{d}{dt} \left(L - \sum_i \frac{\partial L}{\partial \dot{q}_i} \dot{q}_i \right) = \frac{\partial L}{\partial t}$$

$$\text{Si } \frac{\partial L}{\partial t} = 0 \Rightarrow -h(q, \dot{q}, t) = \underline{\underline{\text{cte}}}$$

¿Será la "energía"?

Resp. \Rightarrow "A veces si a veces no."

Teor. de Euler de las funciones homogéneas

f es homogénea de grado n

$$\Leftrightarrow f(\lambda x) = \lambda^n f(x)$$

Ejemplo $f(x, y) = x^2 + y^2 + 2xy$

f es homogénea de grado 2

$$f(\lambda x, \lambda y) = \lambda^2 f(x, y)$$

Euler dice:

si f es homogénea
de grado n

$$\sum_{i=1}^n x_i \frac{\partial f}{\partial x_i} = n f$$

Ejemplo

$$\frac{\partial f}{\partial x} = 2x + y$$

$$\frac{\partial f}{\partial y} = 2y + x$$

$$x(2x + y) + y(2y + x) = 2x^2 + 2y^2 + 2xy$$

Si $\vec{r}_i = \vec{r}_i(q_1, \dots, q_n, t)$

↗ no aparece "t"
 esderónimo

↘ aparece "t"
 reónimo

$$\vec{v}_i = \sum_j \frac{\partial \vec{r}_i}{\partial q_j} \dot{q}_j + \frac{\partial \vec{r}_i}{\partial t}$$

$$T = \frac{1}{2} \sum_i \left(\sum_j \frac{\partial \vec{r}_i}{\partial q_j} \dot{q}_j + \frac{\partial \vec{r}_i}{\partial t} \right)^2$$

Cuando desarrollo resulta

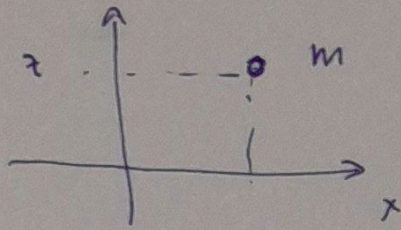
$$T = T_0 + T_1 + T_2$$

$$T_2 = \frac{1}{2} \sum_{j,k} m_{jk} \dot{q}_k \dot{q}_j \quad \text{homogénea grado 2}$$

$$T_1 = \sum_j m'_j \dot{q}_j \quad \text{homogénea grado 1}$$

$$T_0 = \text{no dep. de las } \dot{q} \dots \quad \text{homogénea grado 0}$$

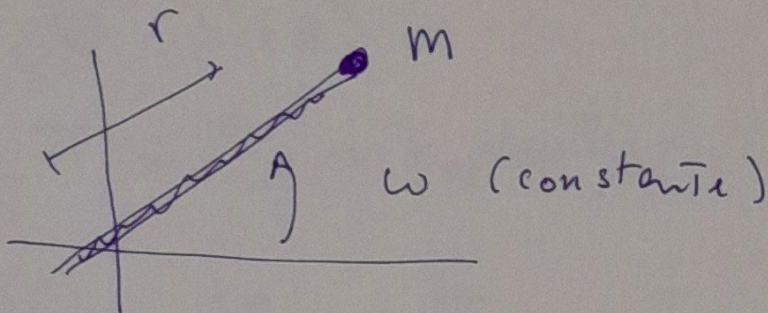
Ejemplo



$$\vec{r} = x\hat{i} + z\hat{k}$$

Si

$$T = \frac{m}{2} (\dot{z}^2 + \dot{x}^2) \Rightarrow T = T_2$$



1 grado de libertad
(ω no es coordenada)

$$\vec{r} = r \cos \omega t \hat{i} + r \sin \omega t \hat{j}$$

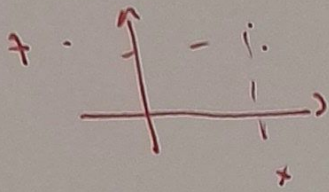
$$T = \frac{m}{2} (\dot{r}^2 + r^2 \omega^2)$$

$$\underbrace{\quad}_{T_2} \quad \underbrace{\quad}_{T_0}$$

$$T = T_2 + T_0$$

$$(T_1 = 0)$$

Ejemplo

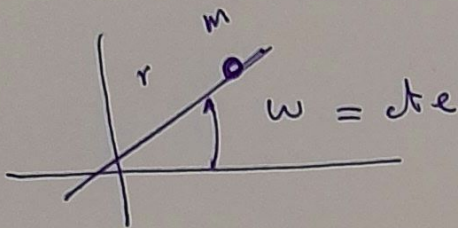


$$L = \frac{m}{2} (\dot{x}^2 + \dot{z}^2) - U(z)$$

$$T = T_2$$

$$\Rightarrow \frac{m}{2} (\dot{x}^2 + \dot{z}^2) + U(z) = \text{cte}$$

es la energía



$$T = \frac{m}{2} (\dot{r}^2 + r^2 \omega^2)$$

$$T = T_2 + T_0$$

$$U = 0$$

$$\Rightarrow T_2 - T_0 = \text{cte}$$

no es la energía mecánica