

2 LEYES DE CONSERVACION

Leyes de mov \Rightarrow $2s$ cantidades q_i, \dot{q}_i que varían
en el tiempo depend de las Ct.

\exists relaciones entre ellos q / se \bar{z} las constantes
"integrales del movimiento"

P/ un sistema de s GDL \Rightarrow $2s - 1$ integ del movimiento.

D) La solución general de un sist contiene $2s$ ctes arbitrarias.

P/ un sistema cerrado, las ecs de movimiento no incluyen explícit el t. esp.

luego el origen de tiempo es arbitrario y una de las ctes arbitrarias puede
ser siempre tomada como una cte aditiva t_0 en el tiempo.

Eliminando $(t+t_0)$ de las 2s funciones

$$q_i = q_i(\cancel{t+t_0}, C_1, C_2, \dots, C_{2s-1})$$

$$\dot{q}_i = \dot{q}_i(\cancel{t+t_0}, C_1, C_2, \dots, C_{2s-1})$$

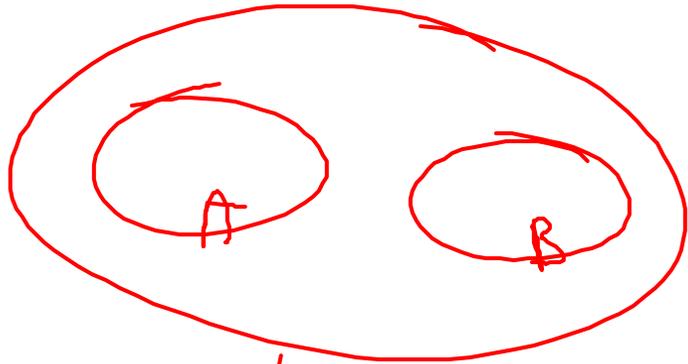
$$\begin{pmatrix} C_1 \\ \vdots \\ C_{2s-1} \end{pmatrix} = f_i(q_1, q_2, \dots, q_s, \dot{q}_1, \dot{q}_2, \dots, \dot{q}_s)$$

VOLVER

Notas las int de movimiento tiene igual potencia.

Algunas tiene + signif y deriva de la homogeneidad e isotropia del tiempo y el espacio.

Las cantidades representadas x estos "integrals" de como "se conservan" y tiene la propiedad de ser aditivas.



$$PROP \equiv PROP_A + PROP_B$$

(no hay interacción entre A y B)

Este prop parte Analisis caso / interacción mantiene: ver luego la prop de la interacción y luego de la interacción y cada caso se conserva.

1) leyes de conservación sus derivadas / homogeneidad del tiempo

El Lagrangiano de un sistema cerrado No depende del tiempo.
Luego, la derivada total:

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

~~$\left(\frac{\partial L}{\partial t} \right)$~~
 $\frac{\partial L}{\partial t}$

(x leyes de)

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

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

O sea

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

$$\Rightarrow \frac{d}{dt} (E) = 0$$

O sea, en un sist cerrado,

$$E = \sum q_i \frac{\partial L}{\partial \dot{q}_i} - L$$

E "energía del sistema"

semantra constante

Como E es función lineal del Lagrangiano $\Rightarrow E$ es aditiva.
 Lagrangiano es aditivo

Si tenemos un sistema aislado, que se mueve en un campo constante (independiente del tiempo) $\Rightarrow E$ es constante.

Sistema mecánico ∇ conservación energía \Rightarrow Sistema conservativo

El Lagrangiano de un sistema conservativo:

$$L = T(q, \dot{q}) - U(q)$$

f. cuadrática de \dot{q}

$$\left[\sum_i \dot{q}_i \frac{\partial L}{\partial \dot{q}_i} = \sum_i \dot{q}_i \frac{\partial T}{\partial \dot{q}_i} = 2T \right] \Rightarrow E$$

$$T = \frac{1}{2} \sum_i \sum_j a_{ij}(q) \dot{q}_i \dot{q}_j$$

$$\frac{\partial T}{\partial \dot{q}_k} = \frac{1}{2} a_{ij} \delta_{ik} \dot{q}_j + \frac{1}{2} a_{ij} \dot{q}_i \delta_{jk} = \frac{1}{2} a_{kj} \dot{q}_j + \frac{1}{2} a_{ik} \dot{q}_i = a_{kj} \dot{q}_j$$

$$E = \sum_i q_i \frac{\partial L}{\partial q_i} - L = 2T - L = T + U$$

$$E = T(q, \dot{q}) + U(q)$$

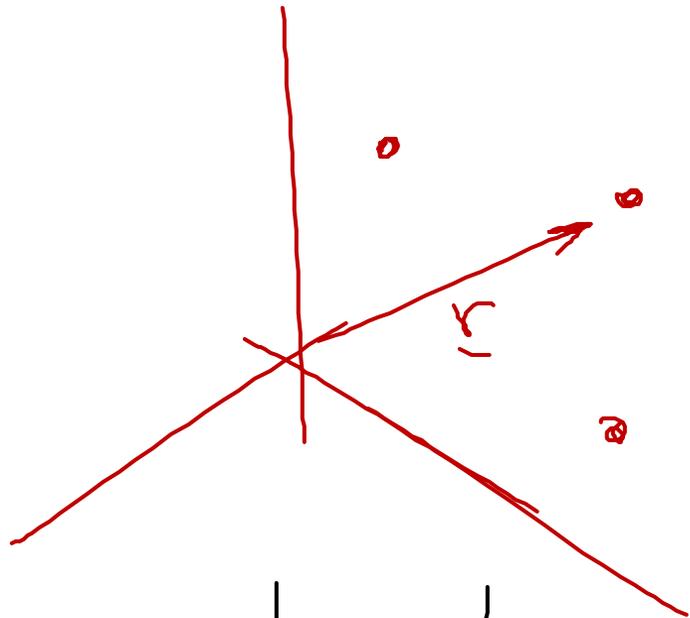
En coordenadas:

$$E = \sum_1 \frac{1}{2} m_2 v_a^2 + U(r_1, r_2, r_3, \dots)$$

Cantidad de movimiento o Momentum

Deriva de la homogeneidad del espacio.

Considerar una traslación infinitesimal $\underline{\epsilon}$. \Rightarrow Lagrangiano no depende de la posición.



$$\underline{r}_i \rightarrow \underline{r}_i + \underline{\epsilon}$$

$$\delta L = \sum_i \frac{\partial L}{\partial \underline{r}_i} \delta \underline{r}_i = \underline{\epsilon} \cdot \sum_i \frac{\partial L}{\partial \underline{r}_i} = 0$$

$$\left| \sum_i \frac{\partial L}{\partial \underline{r}_i} = 0 \right| (*)$$

$$\Rightarrow \sum_i \frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \underline{v}_i} = 0$$

Luego, en las ecuaciones de Lagrange:

$$\sum_i \left(\frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \underline{v}_i} - \frac{\partial L}{\partial \underline{r}_i} \right) = 0$$

$$O_{Ser} \quad \frac{d}{dt} \left(\underbrace{\sum_a \frac{\partial L}{\partial \underline{v}_a}}_{\underline{P}} \right) = 0$$

$$\frac{d}{dt} \underline{P} = 0$$

\underline{P} es constante

\underline{P} es "momentum" o "cantidad de movimiento"

$$U_{Ser} \quad L = \sum_i \frac{1}{2} m_i \underline{v}_i^2 - U(\underline{r}_1, \underline{r}_2, \dots)$$

$$\frac{\partial L}{\partial \underline{v}_i} = m_i \underline{v}_i \quad \Rightarrow \quad \underline{P} = \sum_a m_a \underline{v}_a$$

Se ve inmediatamente la aditividad. $\left(\sum_A + \sum_B \right)$

En (*)

$$\frac{\partial L}{\partial \underline{r}_a} = - \frac{\partial U}{\partial \underline{r}_a} \Rightarrow \underline{F}_a$$

fuerza q/retira sobre la a-esima partícula.

luego

$$\sum \frac{\partial L}{\partial \underline{r}_a} = 0 \Leftrightarrow \sum \underline{F}_a = 0$$

$$\sum \underline{F}_a = 0$$

conservación energía

Ej: Si

tengo 2 partículas $\Rightarrow \underline{F}_1 + \underline{F}_2 = 0$

$$\underline{F}_1 + \underline{F}_2 = 0$$

(acción y reacción, 3º ley de Newton)

Si trabajos / coord generalizadas

$$p_i = \frac{\partial L}{\partial \dot{q}_i}$$

"momento generalizado"

$$F_i = \frac{\partial L}{\partial q_i}$$

"fuerzas generalizadas"

Usando nota notación, las ecuaciones de Lagrange se escriben:

$$\dot{p}_i = F_i \quad i = 1, \dots, s$$

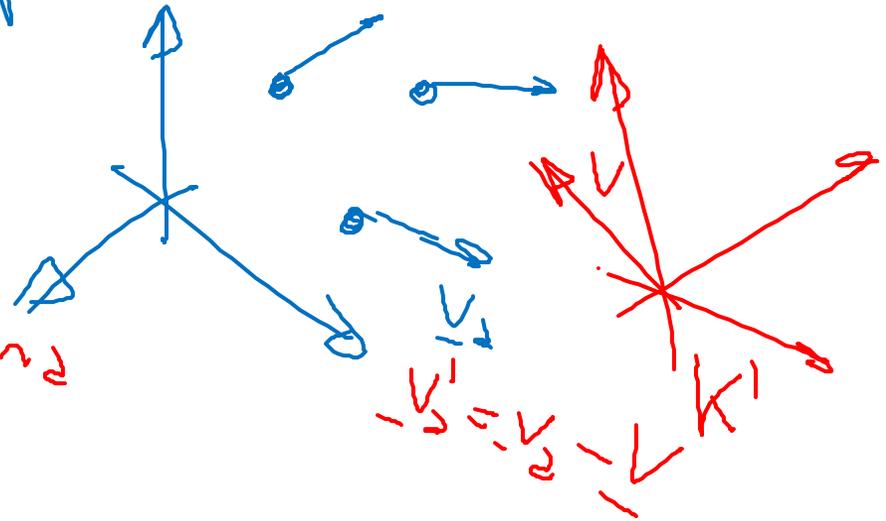
Centro de masa

Sist. cerrado. Lect. de masa difiere a dist. $M \underline{r}$.

K' se mueve a vel \underline{V} respecto de K .

$$\underline{v}_a = \underline{v}_a' + \underline{V}$$

$$\underline{P} = \sum_i m_a \underline{v}_a = \underbrace{\sum_i m_a \underline{v}_a'}_{\underline{P}'} + \underline{V} \sum_i m_a$$



En part:ulas siempre habiá un marco K' en el cual $\underline{P}' = 0$

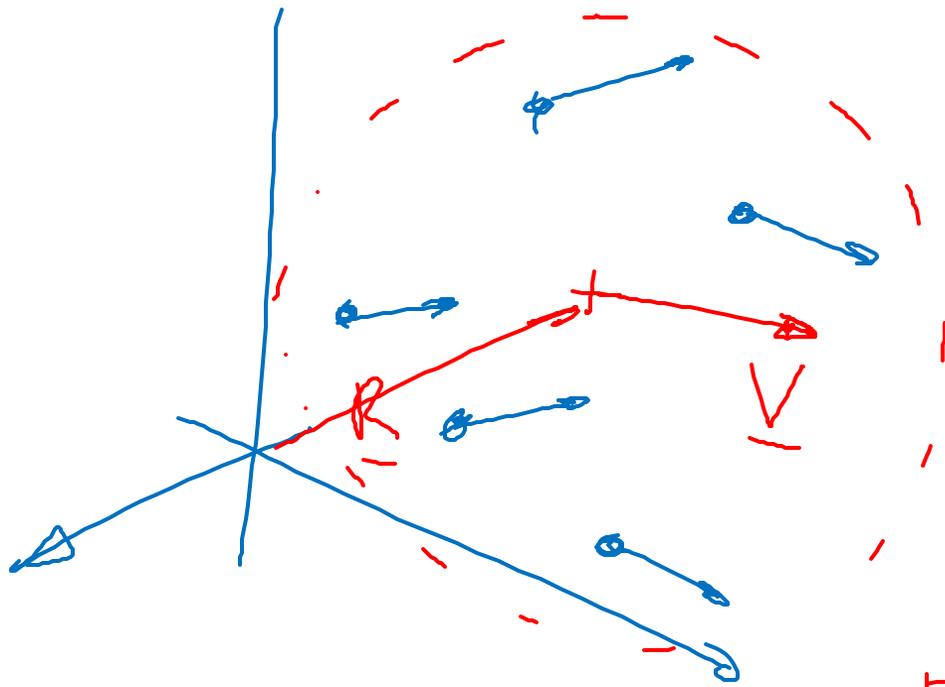
Luego
$$\underline{V} = \frac{\underline{P}}{\sum_1 m_i} = \frac{\sum_1 m_i \underline{v}_i}{\sum_1 m_i}$$
 \underline{V} es la vel de ese marco part.

Decimos luego que el sistema está "en reposo" respecto de ese marco.

Además
$$\underline{P} = \sum_1 m_i \underline{V} \quad (\text{equiv a "partida"})$$

→ Puede ser visto como
$$\frac{d}{dt} \underline{R} = \frac{d}{dt} \left(\frac{\sum_1 m_i \underline{v}_i}{\sum_1 m_i} \right)$$

∴ la vel del sistema es la t:ise de mov de un pto de posición \underline{R}



Este punto es el "centro de masa del sistema".

Es natural P / sistema cuando
pasarse al centro de masa
(MI)

El sist cuando lo vese a v pso.

La energía cinética de un sistema a v pso cuando la
llamamos "energía interna E_i ".

$$E_i = \text{energía cinética de movimiento} + \text{energía pot interna part.}$$

$$E = \frac{1}{2} \mu V^2 + E_i \quad \mu = \sum m_i$$

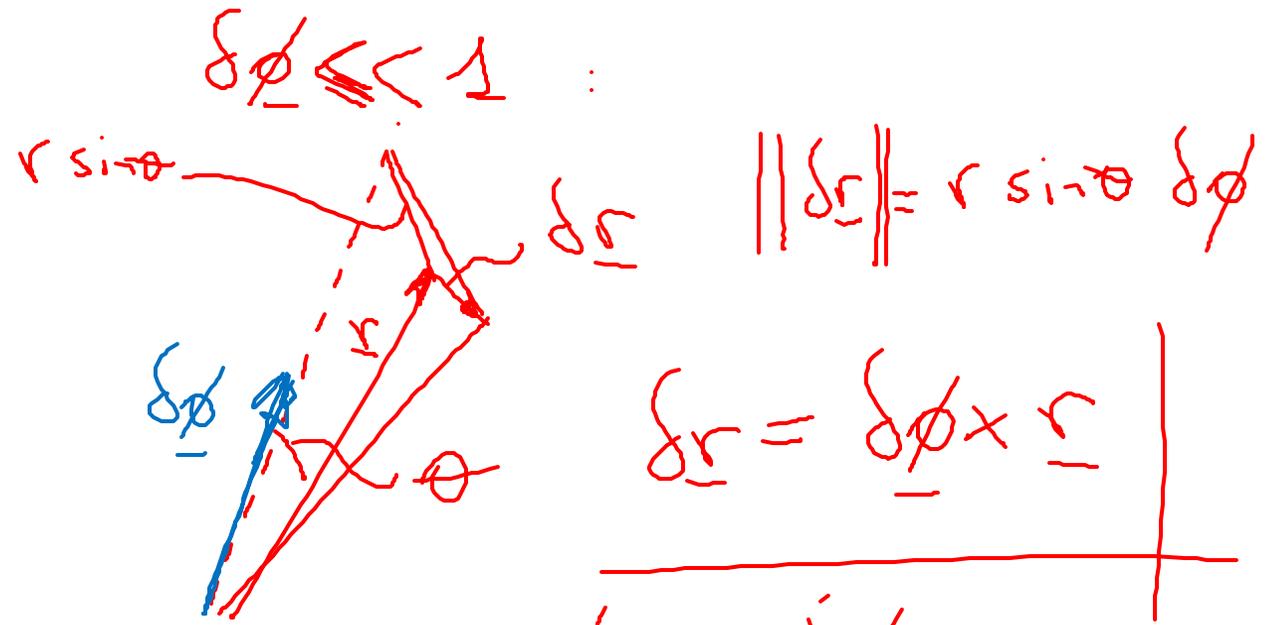
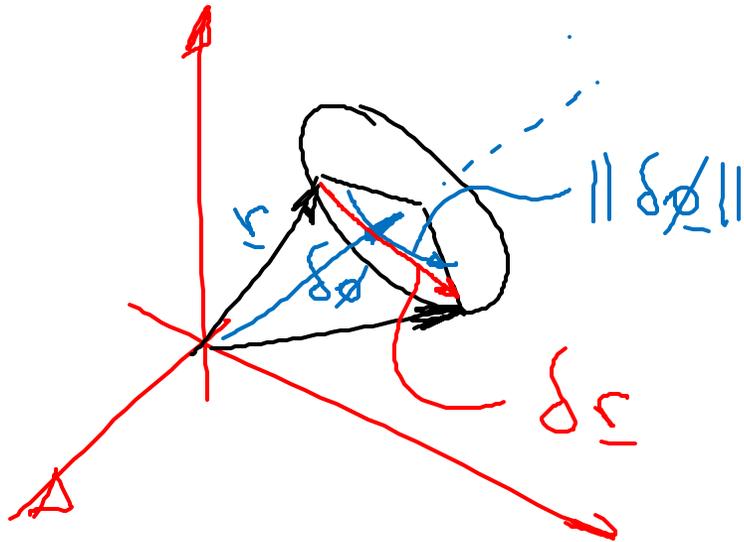
$$\begin{aligned}
 E &= \frac{1}{2} \sum_i m_a v_a^2 + U = \frac{1}{2} \sum m_a (\underline{v}_a' + \underline{V})^2 + U = \\
 &= \frac{1}{2} \mu V^2 + \underbrace{\underline{V} \cdot \sum m_a \underline{v}_a'}_{P' = 0} + \frac{1}{2} \sum_i m_a v_a^2 + U
 \end{aligned}$$

$$\therefore E = \frac{1}{2} \mu V^2 + \underbrace{\frac{1}{2} \sum m_a v_a^2 + U}_{E_i}$$

Momento angular o cantidad de movimiento angular

Deriva de la isotropía del espacio (invariancia frente a rotaciones)

Consideramos una rotación infinitesimal $\delta\phi$



$$\|\delta\underline{r}\| = r \sin\theta \delta\phi$$

$$\underline{\delta r} = \underline{\delta\phi} \times \underline{r}$$

$$\underline{\delta v} = \underline{\dot{\delta\phi}} \times \underline{v}$$

$$\delta L = \sum_a \left(\frac{\partial L}{\partial \underline{v}_a} \cdot \delta \underline{v}_a + \frac{\partial L}{\partial \underline{r}_a} \cdot \delta \underline{r}_a \right) = 0$$

\underline{p}_a $\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial L}{\partial \underline{v}_a} \right) = \dot{\underline{p}}_a$

$a \cdot b \times c = b \cdot c \times a$

$$\sum_a \left(\underline{p}_a \cdot \delta \underline{\phi} \times \underline{v}_a + \dot{\underline{p}}_a \cdot \delta \underline{\phi} \times \underline{r}_a \right) = 0$$

$$\sum_a \left(\delta \underline{\phi} \cdot \underline{v}_a \times \underline{p}_a + \delta \underline{\phi} \cdot \underline{r}_a \times \dot{\underline{p}}_a \right) = 0$$

$$\delta \underline{\phi} \cdot \sum_a \left(\underline{v}_a \times \underline{p}_a + \underline{r}_a \times \dot{\underline{p}}_a \right) = 0$$

$$\delta \underline{\phi} \cdot \frac{d}{dt} \underbrace{\sum_a \left(\underline{r}_a \times \underline{p}_a \right)}_M = 0$$

M: momento angular o
centro de masa angular.
M: se conserva direccional
momento de sustancia.
M: es aditiva

Encuentros $\left. \begin{array}{l} \text{energía} \\ \text{momentum lineal} \\ \text{momentum angular} \end{array} \right\}$

7 integrales de movimiento
aditivas

NO EXISTEN OTRAS INTEG DE MOV ADITIVAS

En la def de momento angular interviene la posición de las partículas.

$\therefore M$ depende del origen de coordenadas.

Sea dos masas / $\underline{r}_d = \underline{r}'_d + \underline{d}$ \underline{d} distancia entre K y K'

$$\underline{M} = \sum_i \underline{r}_d \times \underline{p}_d = \underbrace{\sum_i \underline{r}'_d \times \underline{p}_d}_{\underline{M}'} + \underline{d} \times \underbrace{\sum_i \underline{p}_d}_{\underline{P}}$$

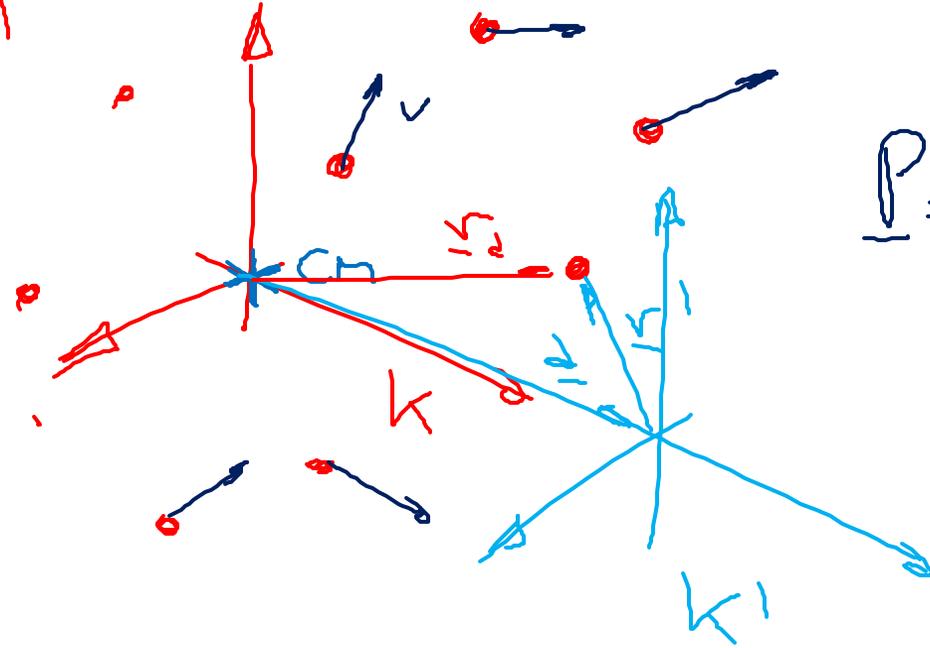
$$\underline{M} = \underline{M}' + \underline{d} \times \underline{P}$$

Si K está en centro de masa $\Rightarrow \underline{P} = 0$ y tenemos

$$\underline{M} = \underline{M}'$$

$$\sum_i \underline{r}_i \times \underline{P}_i$$

$$\sum_i \underline{r}_i \times m_i \underline{v}_i$$



$$\underline{P} = \sum_i m_i \underline{v}_i = 0$$

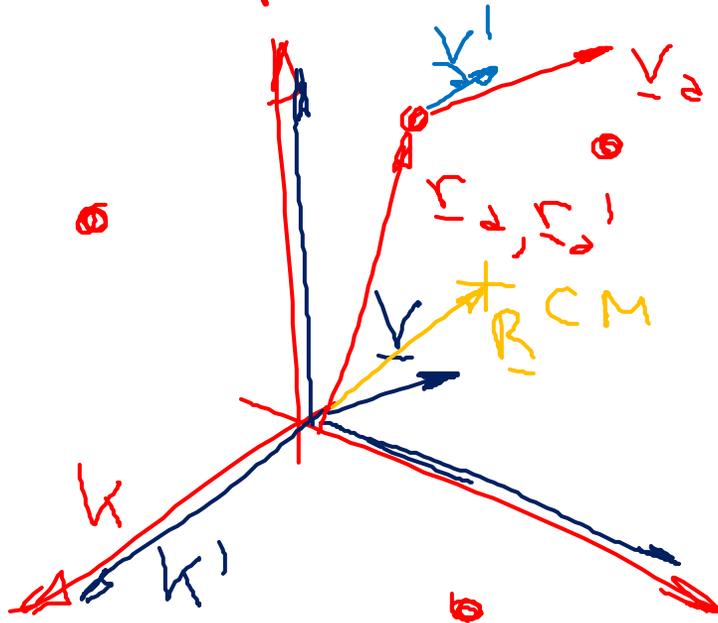
AMBOS VEN
LAS MISMAS
VELOCIDADES

Sean ahora 2 MI K, K' / K' se mueve a veloc \underline{V} respecto

Suponemos que en un determinado momento, los orígenes de K y K' coinciden.

∴ los radios vectores coinciden en ese momento. Pero, las veloc particulares

$$\underline{v}_2 = \underline{v}'_2 + \underline{V}$$



$$\begin{aligned} \underline{M} &= \sum m_a \underline{r}_a \times \underline{v}_a = \\ &= \underbrace{\sum m_a \underline{r}_a \times \underline{v}'_a}_{\underline{M}'} + \underbrace{\sum m_a \underline{r}_a \times \underline{V}}_{R \sum m_a \underline{V}} \\ &= \underline{M}' + \underline{R} \times \underline{V} \end{aligned}$$

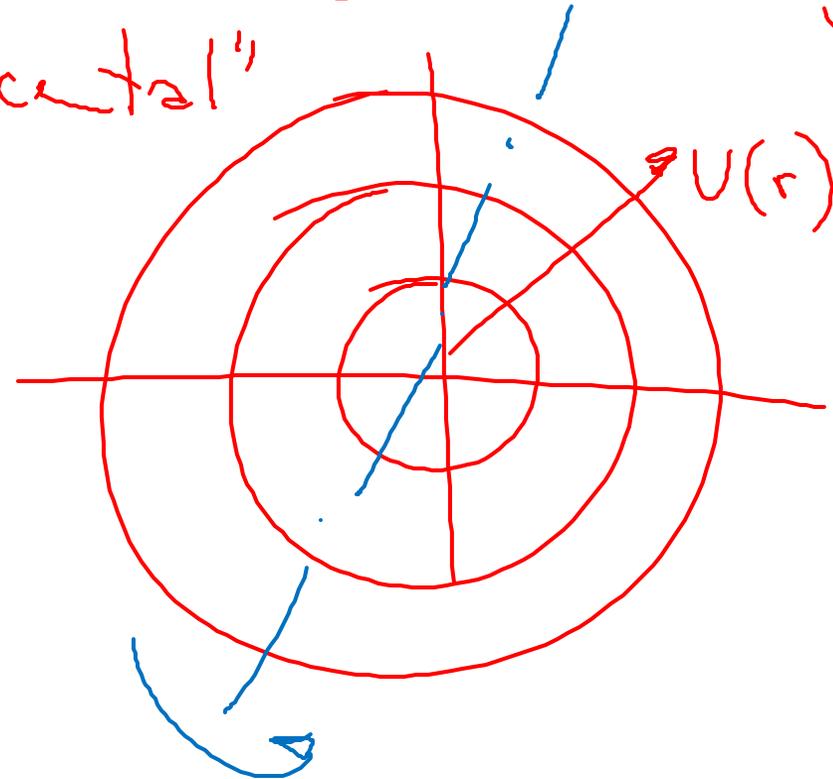
Si K' / sistema inercial \Rightarrow

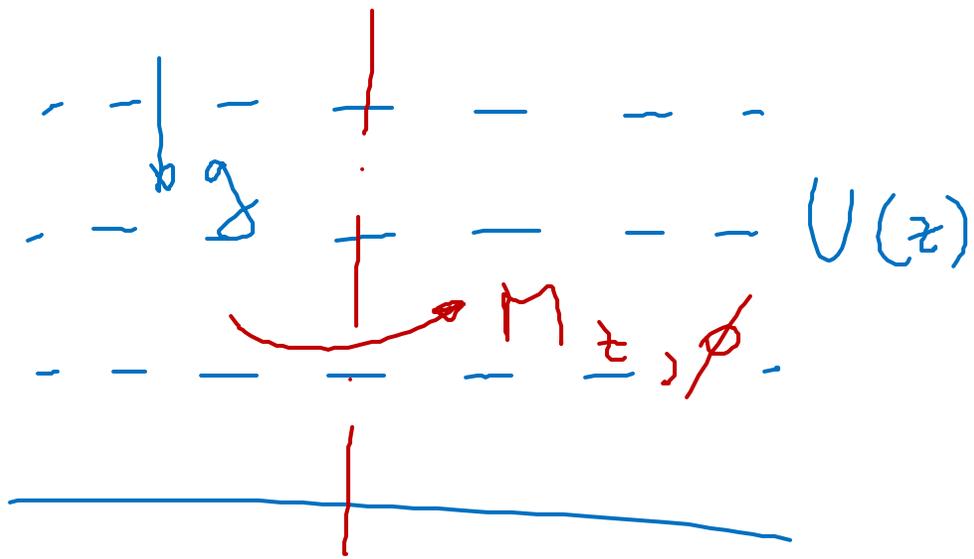
$$\underline{M} = \underline{M}' + \underline{R} \times \underline{V}$$

Si tenemos un sistema en un campo s\u00e9tico respecto de eje \Rightarrow las prop mec\u00e1nicas no cambian por rotaciones arbitrarias respecto de ese eje, encontramos leyes conservativas de momento angular relativo a un origen sobre ese eje.

Caso "campo s\u00e9tico central"

El momento angular respecto de cualq eje \perp pase por el centro se conserva.





$$M_z = \int_0^l \frac{\partial L}{\partial \phi} dz$$