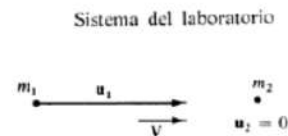


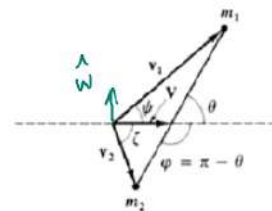
CLASE 16

Recordemos la nomenclatura a usar

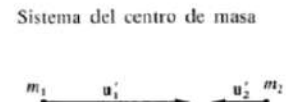
- m_i masa de la part. i
- \vec{u}_i es la velocidad inicial de m_i en RL ($\vec{u}_2 = 0$)
- \vec{u}'_i " " " " " " " RCM
- \vec{v}_i " " " " " " " " final de m_i en RL
- \vec{v}'_i " " " " " " " " RCM
- K_0 es la energía cinética total inicial en RL
- K_0' " " " " " " " " RCM
- K_i " " " " " " " " de m_i final en RL
- K_i' " " " " " " " " " " RCM
- \vec{V} es la velocidad del centro de masas en RL
- ψ ángulo de desviación de m_1 en RL
- ζ " " " " " " " " m_2 en RL
- θ " " " " " " " " m_1, m_2 en RCM



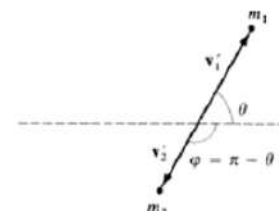
(a) Estado inicial



(c) Estado final



(b) Estado inicial



(d) Estado final

$\hat{W} \cdot \hat{V} = 0$

Choque elástico

Vamos a considerar más en detalle los choques elásticos ya que a nivel de partículas elementales la energía se conserva.

$$K_0 = K_f = K_1 + K_2 \quad , \quad M = m_1 + m_2$$

$$\vec{r}_{CM} = \frac{m_1 \vec{r}_1 + m_2 \vec{r}_2}{M}$$

$$m_1 \vec{u}_1 + m_2 \vec{u}_2 = M \vec{V} \quad \text{y como } \vec{u}_2 = 0 \Rightarrow \boxed{\vec{V} = \frac{m_1}{M} \vec{u}_1}$$

(R.L)

velocidades relativas (conversión entre R.L. y R.CM)

$$\vec{v}_{\frac{A}{R}} = \vec{v}_{\frac{A}{R.CM}} + \vec{v}_{\frac{R.CM}{R}}$$

Vel inicial part. 2

$$\vec{u}_2 = \vec{u}_2' + \vec{V} = 0 \quad \Rightarrow \quad \vec{u}_2' = -\vec{V} \Rightarrow \boxed{\vec{u}_2' = -\frac{m_1}{M} \vec{u}_1}$$

Vel inicial part. 1

$$\vec{u}_1 = \vec{u}_1' + \vec{V} \Rightarrow \vec{u}_1' = \vec{u}_1 - \vec{V} \Rightarrow \boxed{\vec{u}_1' = \frac{m_2}{M} \vec{u}_1}$$

(part. 2 es el objetivo)

Recordemos que: (Porque la Energía se conserva)

$$|\vec{u}_1| = |\vec{v}_1|$$

$$|\vec{u}_2| = |\vec{v}_2|$$

tomo el prod. escalar

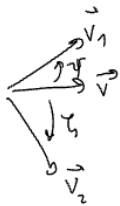
$$\Rightarrow \text{Vel final part 1} \quad [\vec{v}_1 = \vec{v}_1 + \vec{v}] \rightarrow [\] \cdot \hat{v} \Rightarrow |\vec{v}_1| \cos \psi = |\vec{v}_1| \cos \theta + |\vec{v}| = \frac{m_2 |\vec{u}_1| \cos \theta + \frac{m_1}{M} |\vec{u}_1|} \quad (I)$$

$$\text{Vel final part 2.} \quad [\vec{v}_2 = \vec{v}_2 + \vec{v}] \rightarrow [\] \cdot \hat{v} \Rightarrow |\vec{v}_2| \cos \xi = -|\vec{v}_2| \cos \theta + |\vec{v}| = -\frac{m_1 |\vec{u}_1| \cos \theta + \frac{m_2}{M} |\vec{u}_1|} \quad (II)$$

Ahora tomo el prod. escalar en la dirección perp. a \hat{v} ($\hat{w} \cdot \hat{v} = 0$)

$$[\] \cdot \hat{w} \Rightarrow |\vec{v}_1| \sin(\psi) = |\vec{v}_1| \sin \theta = \frac{m_2 |\vec{u}_1| \sin \theta}{M} \quad (III)$$

$$[\] \cdot \hat{w} \Rightarrow -|\vec{v}_2| \sin \xi = -|\vec{v}_2| \sin \theta = -\frac{m_1 |\vec{u}_1| \sin \theta}{M} \quad (IV)$$



$$\frac{(III)}{(I)} \rightarrow \text{tg } \psi = \frac{\frac{m_2 \sin \theta}{M}}{\frac{m_2 \cos \theta + m_1}{M}} = \frac{m_2 \sin \theta}{m_2 \cos \theta + m_1} \Rightarrow \boxed{\text{tg } \psi = \frac{\sin \theta}{\cos \theta + \frac{m_1}{m_2}}}$$

$$\frac{(IV)}{(II)} \rightarrow \text{tg } \xi = \frac{\frac{m_1 \sin \theta}{M}}{-\frac{m_1 \cos \theta + m_2}{M}} \Rightarrow \boxed{\text{tg } \xi = \frac{\sin \theta}{1 - \cos \theta}}$$

$$\begin{cases} \sin(a+b) = \sin(a)\cos(b) + \sin(b)\cos(a) \\ \cos(a+b) = \cos(a)\cos(b) - \sin(a)\sin(b) \end{cases} \quad \left. \begin{array}{l} \text{si } a=b=\frac{\theta}{2} \\ \Rightarrow \end{array} \right\} \begin{array}{l} \sin(\theta) = 2\sin\left(\frac{\theta}{2}\right)\cos\left(\frac{\theta}{2}\right) \\ \cos(\theta) = 2\cos^2\left(\frac{\theta}{2}\right) - 1 = 1 - 2\sin^2\left(\frac{\theta}{2}\right) \end{array}$$

$$\Rightarrow \left| \begin{array}{l} \text{tg } \psi = \frac{2\sin\left(\frac{\theta}{2}\right)\cos\left(\frac{\theta}{2}\right)}{2\cos^2\left(\frac{\theta}{2}\right) - 1 + \frac{m_1}{m_2}} \end{array} \right| \quad \text{tg } \psi = \frac{1}{\text{tg}\left(\frac{\theta}{2}\right)} \quad \left(\text{tg}(\psi) = \text{tg}\left(\frac{\pi}{2} - \frac{\theta}{2}\right) \right)$$

$$\text{tg}(x) = \frac{1}{\text{tg}\left(\frac{\pi}{2} - x\right)}$$

Esto implica que $\boxed{2\psi = \pi - \theta}$

si $m_1 = m_2 \Rightarrow \text{tg } \psi = \text{tg}\left(\frac{\theta}{2}\right) \Rightarrow \boxed{2\psi = \theta} \rightarrow (\psi + \psi = \frac{\pi}{2})$

si $m_1 \ll m_2 \quad \text{tg } \psi = \text{tg}(\theta) \Rightarrow \boxed{\psi = \theta}$

• Qué pasa con la energía (además de q conservarse).

$$K_0 = \frac{1}{2} m_1 |\vec{u}_1|^2 \quad K_0' = \frac{1}{2} m_1 u_1'^2 + \frac{1}{2} m_2 |\vec{u}_2|^2 = \frac{1}{2} m_2 \left(\frac{m_2}{M} \vec{u}_1 \right)^2 + \frac{1}{2} m_2 \left(\frac{m_1}{M} |\vec{u}_1| \right)^2$$
$$= \frac{1}{2} \frac{m_1 m_2}{M^2} |\vec{u}_1|^2 M = \frac{1}{2} m_1 |\vec{u}_1|^2 \frac{m_2}{M}$$

$$\Rightarrow \boxed{K_0' = \frac{m_2}{M} K_0} \quad (K_0' < K_0)$$

Energía final de la part 1. $\rightarrow K_1' = \frac{1}{2} m_1 |\vec{v}_1|^2 = \frac{1}{2} m_1 |\vec{u}_1|^2 = \frac{1}{2} m_1 \left(\frac{m_2}{M} \vec{u}_1 \right)^2 = \frac{1}{2} m_1 |\vec{u}_1|^2 \frac{m_2^2}{M^2} \Rightarrow \boxed{K_1' = \left(\frac{m_2}{M} \right)^2 K_0}$

Energía final de la part 2 $\rightarrow K_2' = \frac{1}{2} m_2 |\vec{v}_2|^2 = \frac{1}{2} m_2 |\vec{u}_2|^2 = \frac{1}{2} m_2 \left(\frac{m_1}{M} \vec{u}_1 \right)^2 = \frac{1}{2} m_2 |\vec{u}_1|^2 \frac{m_1^2}{M^2} \Rightarrow \boxed{K_2' = \frac{m_1 m_2}{M^2} K_0}$

$$\frac{K_1}{K_0} = \frac{|\vec{v}_1|^2}{|\vec{u}_1|^2} \quad \text{además} \quad \vec{V}_1 = \vec{v}_1 + \vec{v} \Rightarrow \vec{v}_1 = \vec{V}_1 - \vec{v} \quad \vee \Rightarrow |\vec{v}_1|^2 = |\vec{V}_1|^2 + |\vec{v}|^2 - 2\vec{v} \cdot \vec{V}_1$$

$$\Rightarrow \frac{K_1}{K_0} = \frac{|\vec{v}_1|^2}{|\vec{u}_1|^2} = \frac{|\vec{V}_1|^2}{|\vec{u}_1|^2} - \frac{|\vec{v}|^2}{|\vec{u}_1|^2} + \frac{2|\vec{v}||\vec{V}_1| \cos \psi}{|\vec{u}_1|^2}$$

Recordemos que: $|\vec{v}_1| = |\vec{u}_1| = \frac{m_2}{M} |\vec{u}_1|$

$$|\vec{v}| = \frac{m_1}{M} |\vec{u}_1|$$

y de (III) es $|\vec{V}_1| = \frac{\sin \theta}{\sin \psi} \frac{m_2}{M} |\vec{u}_1|$

$$\Rightarrow \frac{K_1}{K_0} = \left(\frac{m_2}{M}\right)^2 - \left(\frac{m_1}{M}\right)^2 + 2 \frac{m_1 m_2}{M^2} \frac{\sin \theta}{\sin \psi}$$

$\xrightarrow{\text{tg } \psi} \frac{\sin \theta}{\cos \theta + \frac{m_1}{m_2}} \xrightarrow{\sqrt{1 - \cos^2 \theta}} \frac{\sin \theta}{\cos \theta + \frac{m_1}{m_2}}$

$$\frac{K_1}{K_0} = \left(\frac{m_2}{M}\right)^2 - \left(\frac{m_1}{M}\right)^2 + \frac{2m_1 m_2}{M^2} \left(\frac{\cos \theta + \frac{m_1}{m_2}}{\frac{m_2}{M}}\right)$$

$$\frac{K_1}{K_0} = \frac{m_2^2}{M^2} - \left(\frac{m_1}{M}\right)^2 + \frac{2m_1^2}{M^2} + \frac{2m_1 m_2 \cos \theta}{M^2}$$

$$\frac{K_1}{K_0} = \underbrace{\frac{m_2^2 + m_2^2}{M^2}}_1 + \frac{2m_1 m_2}{M^2} - \frac{2m_1 m_2}{M^2} + \frac{2m_1 m_2 \cos \theta}{M^2}$$

$$= 1 - \frac{2m_1 m_2}{M^2} (1 - \cos \theta)$$

$$\Rightarrow \boxed{\frac{K_1}{K_0} = 1 - \frac{2m_1 m_2}{M^2} (1 - \cos \theta)}$$

Podemos trabajar en términos de ψ (No se hicieron estas cuentas en clase)

$$\operatorname{tg} \psi = \frac{\operatorname{sen} \theta}{\operatorname{cos} \theta + \frac{m_1}{m_2}} = \frac{\sqrt{1 - \operatorname{cos}^2 \theta}}{\operatorname{cos} \theta + \frac{m_1}{m_2}}$$

$$\Rightarrow \operatorname{tg}^2 \psi \left(\operatorname{cos}^2 \theta + 2 \frac{m_1}{m_2} \operatorname{cos} \theta + \frac{m_1^2}{m_2^2} \right) = 1 - \operatorname{cos}^2 \theta$$

$$\Rightarrow \operatorname{sen}^2 \psi \operatorname{cos}^2 \theta + 2 \frac{m_1}{m_2} \operatorname{sen}^2 \psi \operatorname{cos} \theta + \frac{m_1^2}{m_2^2} \operatorname{sen}^2 \psi = \operatorname{cos}^2 \psi - \operatorname{cos}^2 \psi \operatorname{cos}^2 \theta$$

$$\Rightarrow \operatorname{cos}^2 \theta + 2 \frac{m_1}{m_2} \operatorname{sen}^2 \psi \operatorname{cos} \theta + \frac{m_1^2}{m_2^2} \operatorname{sen}^2 \psi - \operatorname{cos}^2 \psi = 0$$

$$\Rightarrow \operatorname{cos} \theta = - \frac{m_1}{m_2} \operatorname{sen}^2 \psi \pm \sqrt{\frac{m_1^2}{m_2^2} \operatorname{sen}^4 \psi - \frac{m_1^2}{m_2^2} \operatorname{sen}^2 \psi + \operatorname{cos}^2 \psi}$$

$$\Rightarrow \operatorname{cos} \theta = - \frac{m_1}{m_2} \left[\operatorname{sen}^2 \psi \pm \sqrt{\frac{m_2^2}{m_1^2} \operatorname{cos}^2 \psi - \operatorname{sen}^2 \psi (1 - \operatorname{sen}^2 \psi)} \right]$$

$$\Rightarrow \operatorname{cos} \theta = - \frac{m_1}{m_2} \left[\operatorname{sen}^2 \psi \pm \operatorname{cos} \psi \sqrt{\frac{m_2^2}{m_1^2} - \operatorname{sen}^2 \psi} \right]$$

$$\Rightarrow \frac{K_1}{K_0} = 1 - \frac{2m_1 m_2}{M^2} \left(1 + \frac{m_1}{m_2} \left[\overbrace{\text{sen}^2 \psi \pm \cos \psi \sqrt{\frac{m_2^2}{m_1^2} - \text{sen}^2 \psi}}^{1 - \cos \theta} \right] \right)$$

$$\frac{K_1}{K_0} = \frac{m_1^2 + 2m_1 m_2 + m_2^2 - 2m_1 m_2 - 2m_1^2 \left[\text{sen}^2 \psi \pm \cos \psi \sqrt{\frac{m_2^2}{m_1^2} - \text{sen}^2 \psi} \right]}{M^2}$$

$$\frac{K_1}{K_0} = \frac{m_2^2 - m_1^2}{M^2} + \frac{2m_1^2 \cos \psi}{M^2} \left[\cos \psi \pm \sqrt{\left(\frac{m_2}{m_1}\right)^2 - \text{sen}^2 \psi} \right]$$

$$\frac{K_1}{K_0} = \frac{m_1^2}{M^2} \left[\cos \psi \pm \sqrt{x} \right] \left(2 \cos \psi + \frac{m_2^2}{m_1^2} - 1 \right)$$

Siendo $x = \left(\frac{m_2}{m_1}\right)^2 - \text{sen}^2 \psi$

$$\frac{m_2^2}{m_1^2} - 1 = -\cos^2 \psi + x \Rightarrow \frac{K_1}{K_0} = \frac{m_1^2}{M^2} \left[\cos \psi \pm \sqrt{x} \right] \left(\frac{\cos \psi \pm \sqrt{x}}{\cos \psi \pm \sqrt{x}} \left(2 \cos \psi (\cos \psi \pm \sqrt{x}) - \cos^2 \psi + x \right) \right)$$

$$\Rightarrow \frac{K_1}{K_0} = \frac{m_1^2}{M^2} \left(\underbrace{\cos^2 \psi \pm 2 \cos \psi \sqrt{x} + x}_{(\cos \psi \pm \sqrt{x})^2} \right) \Rightarrow \boxed{\frac{K_1}{K_0} = \frac{m_1^2}{M^2} \left[\cos \psi \pm \sqrt{\left(\frac{m_2}{m_1}\right)^2 - \text{sen}^2 \psi} \right]^2}$$

Sistemas de partículas con $N \geq 2$

Pasemos ahora a considerar el caso gen. de muchas partículas que conforman nuestro objeto de estudio.

Supongamos N partículas con masas $\{m_i\}_{i=1, \dots, N}$ y sobre estas partículas actúan fuerzas tanto externas $\vec{F}_i^{(ext)}$ como internas $\vec{F}_{j/i}$ (fuerza de la partícula j sobre la i)

La 2^a ley de Newton

$$m_i \ddot{\vec{r}}_i = \vec{F}_i^{(ext)} + \sum_{\substack{j=1 \\ j \neq i}}^N \vec{F}_{j/i}$$

La 3^{ra} ley de Newton establece que $\vec{F}_{ij} = -\vec{F}_{ji} \Rightarrow$ sumando en i es:

$$\sum_{i=1}^N m_i \ddot{\vec{r}}_i = \sum_{i=1}^N \vec{F}_i^{(ext)} + \sum_{i=1}^N \sum_{\substack{j=1 \\ j \neq i}}^N \vec{F}_{ji}$$

$$\Rightarrow \text{es: } \left[\sum_{i=1}^N m_i \ddot{\vec{r}}_i = \vec{F}_{\text{neto}}^{(ext)} \right] \quad \left(= \sum_{i=1}^N \vec{F}_i^{(ext)} \right)$$

Recordando que $\vec{r}_{CM} = \frac{\sum_{i=1}^N m_i \vec{r}_i}{M}$ con $M = \sum_{i=1}^N m_i$ la masa total

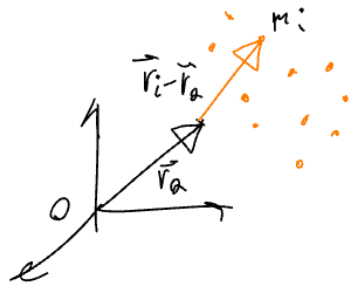
$$\Rightarrow \left[M \ddot{\vec{r}}_{CM} = \vec{F}_{\text{neto}}^{(ext)} \right] \quad \uparrow \text{ cardinal } \quad \left[\frac{d\vec{P}_{\text{total}}}{dt} = \vec{F}_{\text{neto}}^{(ext)} \right]$$

relaciona la variación temporal de la cantidad de mov. total de un sist. de part. con la fuerza neta externas (también es la \vec{F}_{NCCA})

La segunda cardinal de un sist. de part. relaciona la variación temporal de la cantidad de mov. angular respecto a un punto arbitrario Q con el torque neto de las fuerzas.

El momento ang. total respecto a un punto Q de un sist. de part. se define como la suma de los momentos angulares individuales.

$$\Rightarrow \vec{L}_Q = \sum_{i=1}^N (\vec{r}_i - \vec{r}_Q) \times m_i \vec{v}_i = \sum_{i=1}^N (\vec{r}_i - \vec{r}_Q) \times m_i \dot{\vec{r}}_i \quad \underbrace{\qquad\qquad\qquad}_{\vec{\tau}_{\text{neto}, Q}}$$



$$\Rightarrow \frac{d\vec{L}_Q}{dt} = \sum_{i=1}^N (\dot{\vec{r}}_i - \dot{\vec{r}}_Q) \times m_i \dot{\vec{r}}_i + \sum_{i=1}^N (\vec{r}_i - \vec{r}_Q) \times m_i \ddot{\vec{r}}_i$$

$\hookrightarrow \dot{\vec{r}}_i \times \dot{\vec{r}}_i = 0$

$$\Rightarrow \frac{d\vec{L}_Q}{dt} = -\vec{v}_Q \times \underbrace{\sum_{i=1}^N m_i \dot{\vec{r}}_i}_{\vec{P}_{\text{tot}}} + \sum_{i=1}^N (\vec{r}_i - \vec{r}_Q) \times \vec{F}_i^{(\text{ext})} + \underbrace{\sum_{i=1}^N \sum_{j \neq i}^N (\vec{r}_i - \vec{r}_Q) \times \vec{F}_{j/i}}_{=0}$$

dada la tercer ley de Newton, agrupando "(i,j) con (j,i)"

$$(\vec{r}_i - \vec{r}_a) \times \vec{F}_{j/i} + (\vec{r}_j - \vec{r}_a) \times \vec{F}_{i/j} = (\vec{r}_i - \vec{r}_j) \times \vec{F}_{j/i}$$

$$\vec{F}_{i/j} = -\vec{F}_{j/i}$$

⇒ si además $\vec{F}_{i/j} \parallel \vec{r}_i - \vec{r}_j$ (es decir, las fuerzas internas tienen la dirección de la recta que une las partículas)

$$\Rightarrow \sum_{i=1}^N \sum_{\substack{j=1 \\ j \neq i}}^N (\vec{r}_i - \vec{r}_a) \times \vec{F}_{j/i} = 0 \quad \Rightarrow \quad \vec{\tau}_{\text{Neto}, a}^{(\text{ext})} = \vec{\tau}_{\text{Neto}, a}$$

$$\Rightarrow \left[\frac{dL_a}{dt} = -\vec{v}_a \times \vec{P}_{\text{tot}} + \vec{\tau}_{\text{Neto}, a}^{(\text{ext})} \right]$$

2^{da} cardinal

$$\vec{\tau}_{\text{Neto}, a}^{(\text{ext})} = \sum_{i=1}^N (\vec{r}_i - \vec{r}_a) \times \vec{F}_i^{(\text{ext})}$$

$$\left. \begin{array}{l}
 \text{Si } \vec{r}_a = \vec{r}_{cm} \\
 \text{o si } \vec{v}_a = 0 \\
 \text{o si } \vec{v}_a \parallel \vec{v}_{cm} \parallel \vec{P}_{tot}
 \end{array} \right\} \Rightarrow \text{2da cond} \quad \frac{d\vec{L}_a}{dt} = \vec{\tau}_{Neto, a}^{(ext)}$$

Estos dos conjuntos de ecs. 1^{ra} y 2^{da} cardinal

$$\begin{array}{l}
 \frac{d\vec{P}_{tot}}{dt} = \vec{F}_{Neto}^{(ext)} \\
 \frac{d\vec{L}_a}{dt} = -\vec{v}_a \times \vec{P}_{tot} + \sum_{i=1}^N (\vec{r}_i - \vec{r}_a) \times \vec{F}_i^{(ext)}
 \end{array}$$

no son suf. para determinar la evolución del sistema (son 6 ecs y tenemos $3N$ variables) excepto para los cuerpos rígidos.