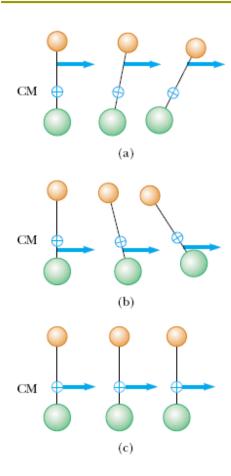
Física Experimental

Sistemas de Partículas e Conservação do Momento Linear

ISEP 2016/17 - 1°semestre

Centro de massa - Sistema de Partículas (1)



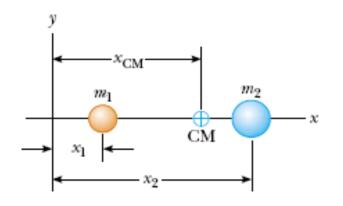
<u>Sistema</u>: duas partículas de massas diferentes unidas por uma barra de massa desprezável

Se aplicarmos uma força perpendicular à barra num determinado ponto desta, o conjunto move-se como um todo na direcção e sentido da força aplicada — (c). A mesma força, aplicada em qualquer outro ponto, provoca também uma rotação — (a) e (b).

O sistema move-se, em (c), sob a ação da força aplicada, como se toda a sua massa estivesse concentrada no ponto de aplicação da força – Centro de Massa (CM) do sistema.

Centro de massa – Sistema de Partículas (2)

Centro de massa de um sistema de duas partículas (1D)



<u>Sistema</u>: duas partículas de massas diferentes unidas por uma barra de massa desprezável.

Localização do CM: sobre a linha que une as duas partículas, mais próximo da partícula de maior massa:

$$x_{\rm CM} \equiv \frac{m_1 x_1 + m_2 x_2}{m_1 + m_2}$$

Centro de massa – Sistema de Partículas (3)

Generalização: *n* partículas, 3D

Coordenada x do CM:
$$x_{\text{CM}} \equiv \frac{m_1 x_1 + m_2 x_2 + m_3 x_3 + \dots + m_n x_n}{m_1 + m_2 + m_3 + \dots + m_n} = \frac{\sum_{i} m_i x_i}{\sum_{i} m_i} = \frac{\sum_{i} m_i x_i}{M}$$

Coordenadas
$$y$$
 e z do CM: $y_{\text{CM}} \equiv \frac{\sum_{i} m_{i} y_{i}}{M}$ $z_{\text{CM}} \equiv \frac{\sum_{i} m_{i} z_{i}}{M}$

Vector posição do CM:
$$\mathbf{r}_{\text{CM}} = x_{\text{CM}}\hat{\mathbf{i}} + y_{\text{CM}}\hat{\mathbf{j}} + z_{\text{CM}}\hat{\mathbf{k}} = \frac{\sum_{i} m_{i}x_{i}\hat{\mathbf{i}} + \sum_{i} m_{i}y_{i}\hat{\mathbf{j}} + \sum_{i} m_{i}z_{i}\hat{\mathbf{k}}}{M}$$

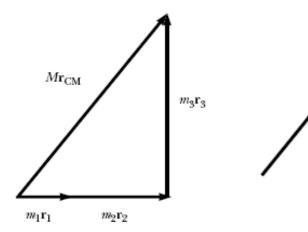
ou seja,
$$\mathbf{r}_{CM} \equiv \frac{\sum_{i} m_{i} \mathbf{r}_{i}}{M} \quad com \quad \mathbf{r}_{i} \equiv x_{i} \hat{\mathbf{i}} + y_{i} \hat{\mathbf{j}} + z_{i} \hat{\mathbf{k}}$$

Nota: $M \equiv \sum_{i} m_{i}$ é a massa total do sistema.

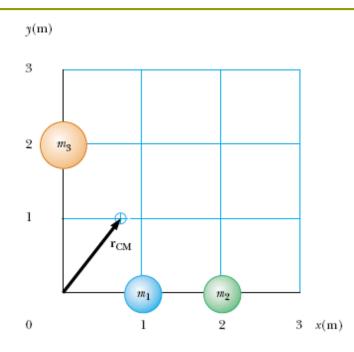
Aplicação – sistema de partículas (1)

Supondo que $m_1 = m_2 = 1$ kg e que $m_3 = 2$ kg, quais as coordenadas cartesianas da localização do centro de massa do sistema constituído pelas três partículas?

Geometricamente:



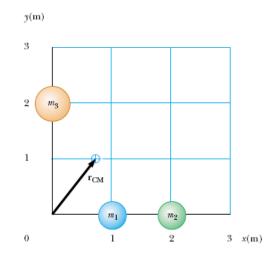
 r_{CM}



Aplicação – sistema de partículas (2)

Analiticamente:

$$\begin{split} x_{\text{CM}} &= \frac{\sum_{i} m_{i} x_{i}}{M} = \frac{m_{1} x_{1} + m_{2} x_{2} + m_{3} x_{3}}{m_{1} + m_{2} + m_{3}} \\ &= \frac{(1.0 \text{ kg}) (1.0 \text{ m}) + (1.0 \text{ kg}) (2.0 \text{ m}) + (2.0 \text{ kg}) (0)}{1.0 \text{ kg} + 1.0 \text{ kg} + 2.0 \text{ kg}} \\ &= \frac{3.0 \text{ kg} \cdot \text{m}}{4.0 \text{ kg}} = 0.75 \text{ m} \end{split}$$

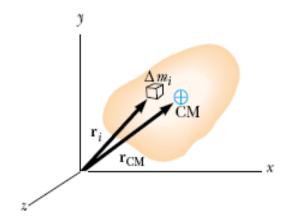


$$y_{\text{CM}} = \frac{\sum_{i} m_{i} y_{i}}{M} = \frac{m_{1} y_{1} + m_{2} y_{2} + m_{3} y_{3}}{m_{1} + m_{2} + m_{3}} = \frac{(1.0 \text{ kg})(0) + (1.0 \text{ kg})(0) + (2.0 \text{ kg})(2.0 \text{ m})}{4.0 \text{ kg}} = \frac{4.0 \text{ kg} \cdot \text{m}}{4.0 \text{ kg}} = 1.0 \text{ m}$$

$$z_{\text{CM}} = 0$$

$$\mathbf{r}_{\text{CM}} \equiv x_{\text{CM}}\hat{\mathbf{i}} + y_{\text{CM}}\hat{\mathbf{j}} = (0.75\hat{\mathbf{i}} + 1.0\hat{\mathbf{j}}) \text{ m}$$

Centro de massa – Objecto contínuo



Objecto Contínuo (aproximação) — sistema constituído por um número muito elevado de partículas de massa Δm_i , com espaçamentos muito pequenos entre si:

$$x_{\text{CM}} \approx \frac{\sum_{i} x_{i} \Delta m_{i}}{M}$$

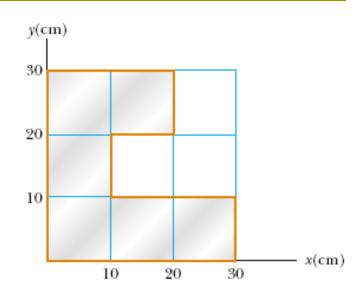
Para elementos de massa infinitesimais, as coordenadas do CM podem ser obtidas de forma exacta através do cálculo dos integrais:

$$x_{\mathrm{CM}} = \lim_{\Delta m_i \to 0} \frac{\sum\limits_{i} x_i \Delta m_i}{M} = \frac{1}{M} \int x \, dm \qquad \qquad y_{\mathrm{CM}} = \frac{1}{M} \int y \, dm \qquad \qquad z_{\mathrm{CM}} = \frac{1}{M} \int z \, dm$$

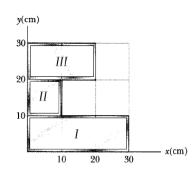
$$\mathbf{r}_{\mathrm{CM}} = \frac{1}{M} \! \int \! \mathbf{r} \, dm$$

Aplicação – objecto uniforme irregular (1)

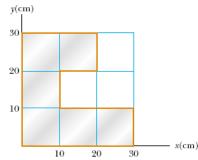
Uma folha de aço com distribuição de massa uniforme tem a forma e dimensões indicadas na figura. Determine as coordenada cartesianas do seu centro de massa.



Sugestão: considere a folha como o conjunto de 3 barras horizontais com 10cm de altura. (Porquê?)



Aplicação – objecto irregular uniforme (2)



$$A = A_1 + A_2 + A_3$$

$$M = M_1 + M_2 + M_3$$

$$A_1 = 300 \text{ cm}^2$$
, $A_2 = 100 \text{ cm}^2$, $A_3 = 200 \text{ cm}^2$, $A = 600 \text{ cm}^2$

$$M_1 = M \left(\frac{A_1}{A}\right) = \frac{300 \text{ cm}^2}{600 \text{ cm}^2} M = \frac{M}{2}$$

$$\frac{M_1}{A_1} = \frac{M}{A}$$
 $M_2 = M \left(\frac{A_2}{A}\right) = \frac{100 \text{ cm}^2}{600 \text{ cm}^2} M = \frac{M}{6}$

$$M_3 = M \left(\frac{A_3}{A}\right) = \frac{200 \text{ cm}^2}{600 \text{ cm}^2} M = \frac{M}{3}$$

$$x_{\text{CM}} = \frac{x_1 M_1 + x_2 M_2 + x_3 M_3}{M} = \frac{15.0 \text{ cm}(\frac{1}{2}M) + 5.00 \text{ cm}(\frac{1}{6}M) + 10.0 \text{ cm}(\frac{1}{3}M)}{M}$$

$$x_{\text{CM}} = \frac{\frac{1}{2}M(5.00 \text{ cm}) + \frac{1}{6}M(15.0 \text{ cm}) + (\frac{1}{3}M)(25.0 \text{ cm})}{M}$$

$$y_{\text{CM}} = \frac{13.3 \text{ cm}}{M}$$

Energia potencial gravítica de um sistema (1)

A E_{Pg} de um sistema de partículas num campo gravítico uniforme é igual à de um ponto material com a massa do sistema, localizado no CM do mesmo:

$$E_{Pg}^{sist} = \sum_{i} E_{Pg}^{i} = \sum_{i} m_{i} g h_{i} = g \sum_{i} m_{i} h_{i} = Mg h_{CM}$$

Nota: o resultado anterior é válido também para distribuições contínuas de massa.

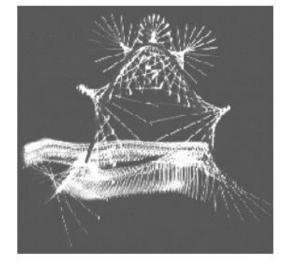
- \rightarrow Num objecto contínuo de massa M, cada elemento infinitesimal de massa é actuado pela força gravítica. O efeito resultante dessas forças gravíticas é uma força Mg aplicada num ponto específico do objecto o centro de gravidade.
- → Se g for o mesmo para todos os pontos do sistema, o centro de massa CM coincide com o centro de gravidade... e um objecto suspenso pelo seu centro de massa fica em equilíbrio em qualquer orientação.

Movimento do Centro de Massa (1)

O movimento do CM do sistema é mais fácil de descrever do que o movimento de todo o sistema...

Apesar da vareta apresentar um movimento complexo, o seu CM descreve a trajectória parabólica que estudámos para um ponto material:

O CM da chave inglesa descreve uma trajectória rectilínea sobre uma superfície horizontal, apesar do movimento complexo do objecto:





Movimento do Centro de Massa (2)

<u>Velocidade e aceleração do CM</u>

As duas grandezas cinemáticas obtêm-se por derivações sucessivas em ordem ao tempo do vector posição do CM, ou seja:

$$\mathbf{r}_{\mathrm{CM}} \equiv \frac{\sum_{i} m_{i} \mathbf{r}_{i}}{M}$$

$$\mathbf{v}_{\text{CM}} = \frac{d\mathbf{r}_{\text{CM}}}{dt} = \frac{1}{M} \sum_{i} m_{i} \frac{d\mathbf{r}_{i}}{dt} = \frac{\sum_{i} m_{i} \mathbf{v}_{i}}{M}$$
 \rightarrow média pesada dos vectores velocidade dos elementos de massa m_{i}

→ média pesada dos vectores posição dos elementos de massa m;

elementos de massa m;

$$\mathbf{a}_{\mathrm{CM}} = \frac{d\mathbf{v}_{\mathrm{CM}}}{dt} = \frac{1}{M} \sum_{i} m_{i} \frac{d\mathbf{v}_{i}}{dt} = \frac{1}{M} \sum_{i} m_{i} \mathbf{a}_{i} \rightarrow \text{m\'edia pesada dos vectores aceleração dos elementos de massa } m_{i}$$

Movimento do Centro de Massa (3)

2ª Lei de Newton para um sistema de partículas

$$\mathbf{a}_{\mathrm{CM}} = \frac{1}{M} \sum_{i} m_{i} \mathbf{a}_{i}$$

$$\mathbf{M} \mathbf{a}_{\mathrm{CM}} = \sum_{i} m_{i} \mathbf{a}_{i} = \sum_{i} \mathbf{F}_{i}$$

$$\mathbf{F}_{i} = m_{i} \vec{a}_{i} = \vec{F}_{i,\mathrm{int}} + \vec{F}_{i,\mathrm{ext}} \longrightarrow \text{força resultante sobre um elemento de massa } m_{i}$$

$$\mathbf{M} \vec{a}_{\mathrm{cm}} = \sum_{i} \vec{F}_{i,\mathrm{int}} + \sum_{i} \vec{F}_{i,\mathrm{ext}} \longrightarrow 1^{\circ} \text{ termo da soma nulo, pela } 3^{\circ} \text{ Lei de Newton}$$

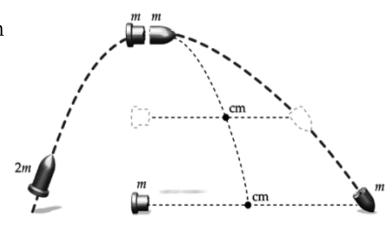
A força resultante (externa) que actua num sistema é igual ao produto da massa M do sistema pela aceleração do seu centro de massa.

$$\vec{F}_{\text{net,ext}} = \sum_{i} \vec{F}_{i,\text{ext}} = M \vec{a}_{\text{cm}}$$

O CM de um sistema move-se como um ponto material com a massa do sistema, sob a acção da força resultante (externa) que actua sobre o sistema.

Aplicação

Um projéctil é disparado com uma velocidade inicial de 24.5m/s fazendo um ângulo de 36.9° com a horizontal. No ponto mais alto da trajectória explode, dividindo-se em dois fragmentos de igual massa. Sabendo que um dos fragmentos cai verticalmente, qual a posição do segundo fragmento ao atingir o chão?



$$x_{\rm cm} = R$$

$$x_1 = 0.5R$$

$$mx_1 + mx_2 = (2m)x_{\rm cm}$$

$$x_2 = 2x_{\rm cm} - x_1 = 2R - 0.5R = 1.5R$$

$$R = \frac{v_0^2}{g} \sin 2\theta = \frac{(24.5 \text{ m/s})^2}{9.81 \text{ m/s}^2} \sin(73.8^\circ) = 58.8 \text{ m}$$

$$x_2 = 1.5R = 88.2 \text{ m}$$

Conservação do Momento Linear (1)

Dois corpos de massas m_1 e m_2 formam um sistema isolado – as únicas forças que actuam nos dois corpos são as forças (internas) que cada um deles exerce no outro (ex.: força gravítica).

$$\mathbf{F}_{12} = -\mathbf{F}_{21}$$

← 3ª Lei de Newton

$$\Leftrightarrow \mathbf{F}_{21} + \mathbf{F}_{12} = 0$$

→ 2ª Lei de Newton

$$\iff m_1 \mathbf{a}_1 + m_2 \mathbf{a}_2 = 0$$

→ definição de vector aceleração

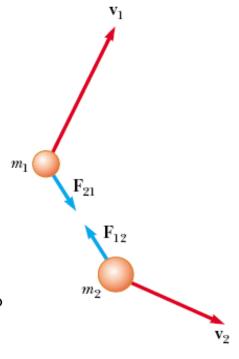
$$\iff m_1 \frac{d\mathbf{v}_1}{dt} + m_2 \frac{d\mathbf{v}_2}{dt} = 0$$

→ se as massas não variarem

$$\Leftrightarrow \frac{d(m_1\mathbf{v}_1)}{dt} + \frac{d(m_2\mathbf{v}_2)}{dt} = 0$$

$$\Leftrightarrow \frac{d}{dt} (m_1 \mathbf{v}_1 + m_2 \mathbf{v}_2) = 0$$

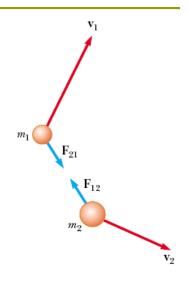
 $\Leftrightarrow \frac{d}{dt}(m_1\mathbf{v}_1 + m_2\mathbf{v}_2) = 0 \rightarrow \text{a quantidade } (m_1\mathbf{v}_1 + m_2\mathbf{v}_2) \text{ mantém-se constante.}$



Conservação do Momento Linear (2)

Momento Linear (ou quantidade de movimento linear) de uma partícula é o produto da massa *m* pela velocidade vectorial **v** da partícula:

$$\mathbf{p} \equiv m\mathbf{v}$$



- \rightarrow [p]=LMT⁻¹; unidade SI: kgm/s
- → distingue partículas/objectos de massas diferentes com a mesma velocidade
- → distingue partículas/objectos de massas iguais com diferentes velocidades
- → grandeza vectorial com a direcção e sentido da velocidade

$$\rightarrow \vec{p} = m\vec{v} \Rightarrow \begin{cases} p_x = mv_x \\ p_y = mv_y \\ p_z = mv_z \end{cases}$$

Conservação do Momento Linear (3)

2ª Lei de Newton e momento linear

→ para uma partícula: a taxa de variação temporal do momento linear é igual à força resultante.(*)

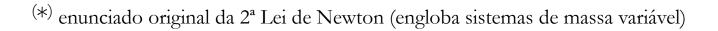
$$\vec{F}_{res} = m\vec{a} = m\frac{d\vec{v}}{dt} = \frac{d}{dt}(m\vec{v}) = \frac{d\vec{p}}{dt}$$

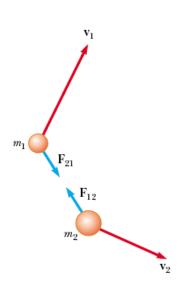
→ para um sistema de partículas: a taxa de variação temporal do momento linear do sistema é igual à resultante das forças externas.

$$\vec{P} = \sum_{i=1}^{n} \vec{p}_i = \sum_{i=1}^{n} m_i \vec{v}_i = M \vec{v}_{CM}$$

$$\vec{P} = A(M\vec{v}_{CM}) \qquad d\vec{v}_{CM}$$

$$\frac{d\vec{P}}{dt} = \frac{d(M\vec{v}_{CM})}{dt} = M\frac{d\vec{v}_{CM}}{dt} = M\vec{a}_{CM} = \vec{F}_{res} = \sum_{i=1}^{n} \vec{F}_{i}^{ext}$$





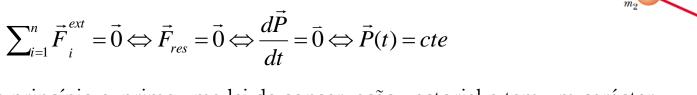
Conservação do Momento Linear (4)

Conservação do momento linear de um sistema

O momento linear de um sistema permanece constante se e só se a força resultante que actua sobre ele é nula:

$$\vec{P}(t) = cte \Leftrightarrow \frac{d\vec{P}}{dt} = \vec{0} \Leftrightarrow \vec{F}_{res} = \vec{0} \Leftrightarrow \sum_{i=1}^{n} \vec{F}_{i}^{ext} = \vec{0}$$

→ O momento linear de um sistema isolado permanece constante



→ Este princípio exprime uma <u>lei de conservação vectorial</u> e tem um carácter mais geral do que o da Conservação da Energia Mecânica, uma vez que nada é dito acerca da natureza das forças internas (conservativas ou não-conservativas)

Nota: o facto de o momento linear do sistema permanecer constante, não significa que cada uma das suas partículas constituíntes mantenha, individualmente, o vector \mathbf{p}_i .

Energia cinética de um sist. de partículas (1)

$$E_C^{sist} = \sum_{i=1}^n E_C^i = \sum_{i=1}^n \frac{1}{2} m_i v_i^2 = \sum_{i=1}^n \frac{1}{2} m_i (\vec{v}_i \cdot \vec{v}_i)$$

Uma vez que é mais fácil descrever o movimento do CM do que o do sistema, é conveniente exprimirmos a velocidade de cada partícula à custa de \mathbf{v}_{CM} :

$$\vec{v}_i = \vec{v}_{i,CM} + \vec{v}_{CM}$$

$$\Rightarrow E_{C}^{sist} = \sum_{i=1}^{n} \frac{1}{2} m_{i} \left[(\vec{v}_{i,CM} + \vec{v}_{CM}) \cdot (\vec{v}_{i,CM} + \vec{v}_{CM}) \right]$$

$$= \sum_{i=1}^{n} \frac{1}{2} m_{i} \left[\vec{v}_{i,CM} \cdot \vec{v}_{i,CM} + 2 \vec{v}_{i,CM} \cdot \vec{v}_{CM} + \vec{v}_{CM} \cdot \vec{v}_{CM} \right]$$

$$= \sum_{i=1}^{n} \frac{1}{2} m_{i} v_{i,CM}^{2} + \sum_{i=1}^{n} m_{i} \vec{v}_{i,CM} \cdot \vec{v}_{CM} + \sum_{i=1}^{n} \frac{1}{2} m_{i} v_{CM}^{2}$$

$$= \sum_{i=1}^{n} \frac{1}{2} m_{i} v_{i,CM}^{2} + M \vec{v}_{CM,CM} \cdot \vec{v}_{CM} + \frac{1}{2} v_{CM}^{2} \sum_{i=1}^{n} m_{i}$$



Energia cinética de um sist. de partículas (2)

Energia cinética de um sistema é a soma das energias cinéticas das suas partículas constituíntes e pode ser expressa como a soma de dois termos: (1) a $E_{\rm C}$ associada ao movimento do CM, $^{1}\!/_{2}Mv_{\rm CM}^{2}$, e (2) a $E_{\rm C}$ associada ao movimento das partículas do sistema relativamente ao CM, $\Sigma^{1}\!/_{2}m_{\rm i}v_{\rm i,CM}^{2}$

$$E_C^{sist} = \sum_{i=1}^n E_C^i = \sum_{i=1}^n \frac{1}{2} m_i v_i^2$$
$$= \frac{1}{2} M v_{CM}^2 + \sum_{i=1}^n \frac{1}{2} m_i v_{i,CM}^2$$

$$E_C^{sist} = \frac{1}{2}Mv_{CM}^2 + E_C^{sist,CM}$$

No exemplo da figura teríamos as E_C correspondentes à translacção do CM e à rotação da chave inglesa em torno do CM.



Impulso e momento linear (1)

Impulso de uma força

Se uma força actuar numa partícula, o seu momento linear varia:

$$\vec{F} = \frac{d\vec{p}}{dt} \Leftrightarrow d\vec{p} = \vec{F}dt \implies \int_{\vec{p}_i}^{\vec{p}_f} d\vec{p} = \int_{t_i}^{t_f} \vec{F}dt$$

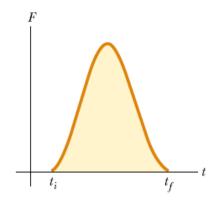
$$\Leftrightarrow \vec{p}_f - \vec{p}_i = \Delta \vec{p} = \int_{t_i}^{t_f} \vec{F}dt$$

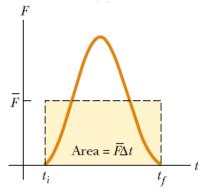
$$\Leftrightarrow \vec{I} = \int_{t_i}^{t_f} \vec{F}dt$$

 \rightarrow Ié o impulso da força F no intervalo de tempo $\Delta t = t_{\rm f} - t_{\rm i}$

$$\vec{I} = \int_{t_i}^{t_f} \vec{F} dt = \vec{F}_m \cdot \Delta t$$

No caso geral, $\mathbf{F} = \mathbf{F}(t)$; \mathbf{F}_m é a força média (média temporal) que actua na partícula no intervalo de tempo considerado; unidade SI de \mathbf{I} : Ns.





Impulso e momento linear (2)

Teorema do impulso-momento linear

A variação do momento linear de uma partícula é igual ao impulso da força resultante sobre a partícula:

$$\Delta \vec{p} = \vec{p}_f - \vec{p}_i = \vec{I}_{res} = \int_{t_i}^{t_f} \vec{F}_{res} dt$$

→ A mesma variação de quantidade de movimento pode ser conseguida à custa de uma força elevada e um intervalo de tempo reduzido, ou vice-versa:



Impulso e momento linear (3)

→ Exemplos práticos do teorema do impulso-momento linear:











Aplicação

Uma bola de golfe (*m*=50g) é batida por um taco, com uma força que varia desde zero (imediatamente antes de o taco entrar em contacto com a bola) até um valor máximo, decrescendo depois novamente até zero (quando a bola abandona o taco, após um tempo de contacto de 0.01s). Sabendo que a bola descreve um movimento de um projétil lançado a 45° e volta ao solo, ao mesmo nível da partida, a uma distância de 200m, qual a intensidade do impulso da tacada? Qual o valor da força média exercida pelo taco na bola de golfe?



$$R = x_{\text{C}} = \frac{v_{\text{B}}^2}{g} \sin 2\theta_{\text{B}}$$

$$I = \Delta p = mv_{\text{B}} - mv_{\text{A}} = (50 \times 10^{-3} \text{ kg}) (44 \text{ m/s}) - 0$$

$$v_{\text{B}} = \sqrt{Rg} \approx \sqrt{(200 \text{ m}) (9.80 \text{ m/s}^2)}$$

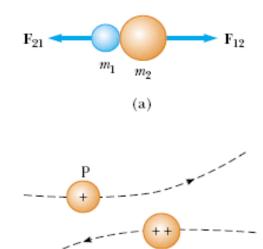
$$= 44 \text{ m/s}$$

$$\bar{F} = \frac{I}{\Delta t} = \frac{2.2 \text{ kg} \cdot \text{m/s}}{0.01 \text{ s}} = 2 \times 10^2 \text{ N}$$

Colisões (1)

Colisões:

- → duas partículas aproximam-se e interagem;
- \rightarrow as forças de interacção (\mathbf{F}_{12} e \mathbf{F}_{21}) são muito mais fortes do que qualquer força externa;
- → o intervalo de tempo que medeia a alteração das velocidades das partículas é muito curto;
- \rightarrow não existe necessariamente "contacto físico" entre as duas partículas em (b) temos a "colisão" de um protão com uma partícula α ;



⁴He

(b)

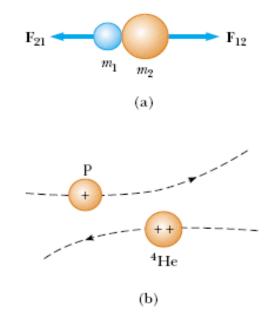
Colisões (2)

Colisões:

- → sendo as forças de interacção internas, o momento linear do sistema é conservado em qualquer colisão;
- \rightarrow a energia cinética ($E_{\rm C}$) do sistema não é geralmente conservada numa colisão quando há conservação da $E_{\rm C}$ do sistema a colisão designa-se por elástica, sendo inelásticas as colisões em que apenas ${\bf P}$ se conserva e não a $E_{\rm C}$ do sistema.

$$\vec{P}_{i} = \vec{P}_{f} \iff \vec{p}_{1i} + \vec{p}_{2i} = \vec{p}_{1f} + \vec{p}_{2f}$$

$$\iff m_{1}\vec{v}_{1i} + m_{2}\vec{v}_{2i} = m_{1}\vec{v}_{1f} + m_{2}\vec{v}_{2f}$$



 \rightarrow Numa situação típica, temos habitualmente 2 incógnitas - v_{1f} e v_{2f} - pelo que é necessário existir uma segunda condição para a resolução do problema.

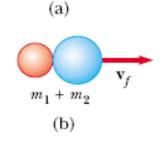
Colisões 1D (1)

Colisão perfeitamente inelástica:

após a colisão, as duas partículas seguem juntas

$$\begin{aligned} \vec{P}_{i} &= \vec{P}_{f} \iff \vec{p}_{1i} + \vec{p}_{2i} = \vec{p}_{1f} + \vec{p}_{2f} \\ &\iff m_{1}\vec{v}_{1i} + m_{2}\vec{v}_{2i} = (m_{1} + m_{2})\vec{v}_{f} \\ &\iff \vec{v}_{f} = \frac{m_{1}\vec{v}_{1i} + m_{2}\vec{v}_{2i}}{m_{1} + m_{2}} = \vec{v}_{CM} \end{aligned}$$





 \rightarrow E o que acontece à $E_{\rm C}$? Exemplo: colisão perfeitamente inelástica com ${\it v}_{\rm 2i}$ =0

$$E_{C} = \frac{1}{2}mv^{2} = \frac{p^{2}}{2m} \implies E_{Ci} = E_{C1i} = \frac{p_{1i}^{2}}{2m_{1}} = \frac{P_{i}^{2}}{2m_{1}}$$

$$\implies E_{Cf} = E_{C1f} + E_{C2f} = \frac{P_{f}^{2}}{2(m_{1} + m_{2})} = \frac{P_{i}^{2}}{2(m_{1} + m_{2})} < \frac{P_{i}^{2}}{2m_{1}} = E_{Ci}$$

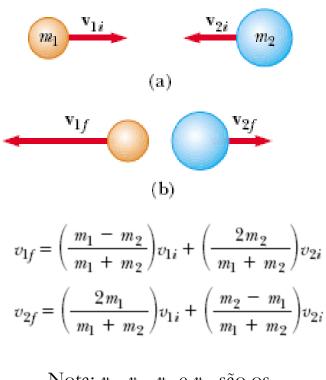
 \rightarrow A $E_{\rm C}$ do sistema diminui, transformando-se, principalmente, em energia térmica.

Colisões 1D (2)

Colisão elástica:

a $E_{\rm C}$ do sistema não se altera com a colisão

$$\begin{split} E_{C1i} + E_{C2i} &= E_{C1f} + E_{C2f} \\ \frac{1}{2} m_1 v_{1i}^2 + \frac{1}{2} m_2 v_{2i}^2 = \frac{1}{2} m_1 v_{1f}^2 + \frac{1}{2} m_2 v_{2f}^2 \\ m_1 (v_{1i}^2 - v_{1f}^2) &= m_2 (v_{2f}^2 - v_{2i}^2) \\ m_1 (v_{1i} - v_{1f}) (v_{1i} + v_{1f}) &= m_2 (v_{2f} - v_{2i}) (v_{2f} + v_{2i}) \\ \vec{p}_{1i} + \vec{p}_{2i} &= \vec{p}_{1f} + \vec{p}_{2f} \\ m_1 v_{1i} + m_2 v_{2i} &= m_1 v_{1f} + m_2 v_{2f} \\ m_1 (v_{1i} - v_{1f}) &= m_2 (v_{2f} - v_{2i}) \\ v_{1i} + v_{1f} &= v_{2f} + v_{2i} \\ v_{1i} - v_{2i} &= -(v_{1f} - v_{2f}) \end{split}$$



Nota: v_{1i} , v_{1f} , v_{2i} e v_{2f} são os valores algébricos das velocidades (ex:+ \rightarrow e - \leftarrow)

Coeficiente de restituição (1D)

→ medida da elasticidade de uma colisão:

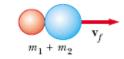
quociente entre as velocidades de afastamento e aproximação das duas partículas.

$$e = \frac{\left| \vec{v}_{2f} - \vec{v}_{1f} \right|}{\left| \vec{v}_{2i} - \vec{v}_{1i} \right|} = \frac{\left| v_{2f} - v_{1f} \right|}{\left| v_{2i} - v_{1i} \right|} = \frac{\left| v_{af} \right|}{\left| v_{apr} \right|}$$

→ perfeitamente inelástica:

$$v_{2f} = v_{1f} \Leftrightarrow v_{af} = 0 \Rightarrow e = 0$$





- → inelástica:
 - situação intermédia (mais comum) 0 < e < 1

 $\ell - 2^a$ condição para a determinação de v_{1f} e v_{2f}

 \rightarrow elástica:

$$v_{2f} - v_{1f} = -(v_{2i} - v_{1i}) \Leftrightarrow |v_{af}| = |v_{apr}| \Rightarrow e = 1$$









Nota: v_{1i} , v_{1f} , v_{2i} e v_{2f} são os valores algébricos das velocidades (ex:+ \rightarrow e - \leftarrow)

Colisões 3D

Uma colisão de dois objectos no espaço acontece sempre num plano, pelo que pode ser descrita apenas a 2D:

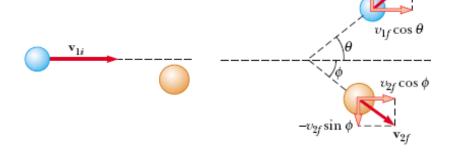
→ Conservação do momento linear:

$$m_1 v_{1ix} + m_2 v_{2ix} = m_1 v_{1fx} + m_2 v_{2fx}$$

 $m_1 v_{1iy} + m_2 v_{2iy} = m_1 v_{1fy} + m_2 v_{2fy}$
 $m_1 v_{1i} = m_1 v_{1f} \cos \theta + m_2 v_{2f} \cos \phi$
 $0 = m_1 v_{1f} \sin \theta - m_2 v_{2f} \sin \phi$

 \rightarrow Conservação da $E_{\rm C}$ (se a colisão for elástica):

$$\frac{1}{2}m_{1}v_{1i}^{2} = \frac{1}{2}m_{1}v_{1f}^{2} + \frac{1}{2}m_{2}v_{2f}^{2}$$



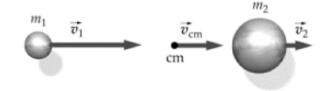
 $v_{1f} \sin \theta$

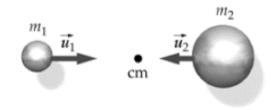
3 equações e 4 incógnitas $(v_{1f}, v_{2f}, \theta, \phi)...$

→ nas colisões 3D, mais informação é necessária para resolver o problema.

Referencial do CM

- → referencial cuja origem coincide com o CM do sistema;
- \rightarrow quando \mathbf{F}_{ext} =0, a sua origem move-se com velocidade constante relativamente a um referencial inercial exterior;
- \rightarrow quando \mathbf{F}_{ext} =0, o momento linear do sistema é nulo no referencial CM (referencial de momento zero);
- → o tratamento de colisões é muito mais simples no referencial CM;
- \rightarrow numa colisão perfeitamente inelástica, a velocidade final dos corpos é nula ($\mathbf{v}_f = \mathbf{v}_{CM}$ e $\mathbf{v}_{CM,CM} = \mathbf{0}$);
- \rightarrow numa colisão perfeitamente elástica, temos apenas a inversão das velocidades dos corpos ($\mathbf{P}_{i,CM} = \mathbf{P}_{f,CM} = \mathbf{0}$)



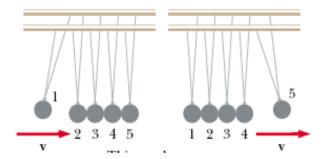


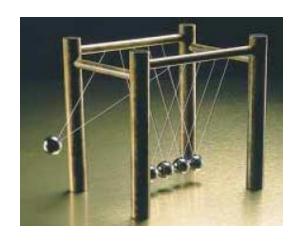
$$\begin{split} \vec{v}_i &= \vec{v}_{i,CM} \, + \vec{v}_{CM} \, \equiv \vec{u}_i + \vec{v}_{CM} \\ \Rightarrow \vec{u}_i &= \vec{v}_i - \vec{v}_{CM} \end{split}$$

Aplicação – colisão elástica

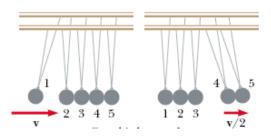
O dispositivo anti-stress representado na figura é constituído por 5 esferas iguais, rígidas, suspensas por fios de igual comprimento e massa desprezável. Supondo que a colisão entre esferas é elástica, o que acontece quando a 1ª esfera for afastada do conjunto e largada (ver figura)?

→ A esfera 1 fica em repouso depois da colisão com a esfera 2 e a última esfera do conjunto afasta-se das restantes com a mesma velocidade com que a esfera 1 se movia antes da colisão.





→ O que é que torna esta situação impossivel?



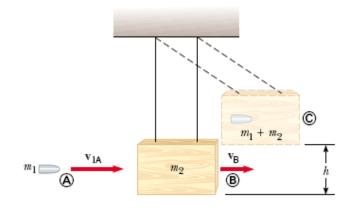
Aplicação – colisão perfeitamente inelástica

O pêndulo balístico é um mecanismo típico de medição de velocidade de projécteis muito rápidos, dos quais as balas são um exemplo clássico. Uma bala de massa m_1 =12g é disparada contra um bloco de madeira (m_2 =2kg) em repouso, nele ficando encrustada. Depois da colisão, o bloco descreve um arco de circunferência no plano vertical, atingindo uma altura máxima b=10.4cm (ver figura).

Qual a velocidade de impacto da bala?

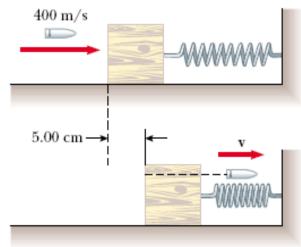
$$\begin{split} v_{\mathsf{B}} &= \frac{m_1 v_{\mathsf{1A}}}{m_1 + m_2} & K_{\mathsf{B}} + U_{\mathsf{B}} = K_{\mathsf{C}} + U_{\mathsf{C}} \\ K_{\mathsf{B}} &= \frac{1}{2} (m_1 + m_2) v_{\mathsf{B}}^2 & \frac{m_1^2 v_{\mathsf{1A}}^2}{2(m_1 + m_2)} + 0 = 0 + (m_1 + m_2) gh \\ &= \frac{m_1^2 v_{\mathsf{1A}}^2}{2(m_1 + m_2)} & v_{\mathsf{1A}} &= \left(\frac{m_1 + m_2}{m_1}\right) \sqrt{2gh} = 240 \, \text{m/s} \end{split}$$





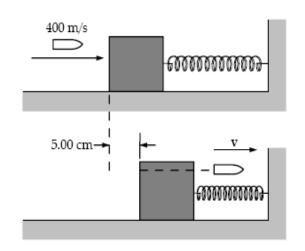
Aplicação – colisão inelástica

- Uma bala de aço (m1=5.00g) atinge com uma velocidade de 400m/s um bloco de madeira (m2=1.0kg) inicialmente em repouso, preso a uma mola não deformada (k=900N/m). A bala atravessa o bloco (quase instantaneamente) e este desloca-se sem atrito sobre a superfície horizontal em que está pousado, causando à mola uma deformação de 5.00cm.
- Qual a velocidade com que a bala sai do bloco?
- Qual a variação de energia mecânica do sistema?
- Mostre que o coeficiente de restituição da colisão é e=0 246



Aplicação – colisão inelástica (2)

$$\begin{split} &mv_i = MV_i + mv \\ &\frac{1}{2}MV_i^2 = \frac{1}{2}kx^2 \\ &V_i = \sqrt{\frac{(900 \text{ N/m})(5.00 \times 10^{-2} \text{ m})^2}{1.00 \text{ kg}}} = 1.50 \text{ m/s} \\ &v = \frac{mv_i - MV_i}{m} = \frac{(5.00 \times 10^{-3} \text{ kg})(400 \text{ m/s}) - (1.00 \text{ kg})(1.50 \text{ m/s})}{5.00 \times 10^{-3} \text{ kg}} \\ &v = \boxed{100 \text{ m/s}} \end{split}$$

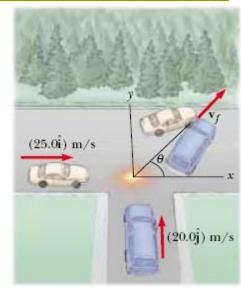


$$\Delta E = \Delta K + \Delta U = \frac{1}{2} (5.00 \times 10^{-3} \text{ kg}) (100 \text{ m/s})^2 - \frac{1}{2} (5.00 \times 10^{-3} \text{ kg}) (400 \text{ m/s})^2 + \frac{1}{2} (900 \text{ N/m}) (5.00 \times 10^{-2} \text{ m})^2$$

 $\Delta E = -374 \text{ J}$, or there is an energy loss of $\boxed{374 \text{ J}}$

Aplicação – acidente num entroncamento

Um automóvel (m_1 =1500kg) que viaja em direção a Este a 25m/s colide, num entroncamento, com uma carrinha (m_2 =2500kg) que viaja em direção a Norte a 20m/s. Considerando que a colisão foi perfeitamente inelástica, determine a direção e o módulo da velocidade dos dois veículos após a colisão.



$$\sum p_{xi} = (1\ 500\ \text{kg})(25.0\ \text{m/s})$$

$$\sum p_{xf} = (4\ 000\ \text{kg})v_f \cos \theta$$

$$3.75 \times 10^4 \ \text{kg} \cdot \text{m/s} = (4\ 000\ \text{kg})v_f \cos \theta$$

$$\sum p_{yi} = \sum p_{yf} \qquad \qquad \rightarrow \frac{\sin \theta}{\cos \theta} = \tan \theta = \frac{5.00 \times 10^4}{3.75 \times 10^4} = 1.33 \qquad \rightarrow \theta = 53.1^\circ$$

$$5.00 \times 10^4 \ \text{kg} \cdot \text{m/s} = (4\ 000\ \text{kg})v_f \sin \theta$$

$$\rightarrow v_f = \frac{5.00 \times 10^4 \ \text{kg} \cdot \text{m/s}}{(4\ 000\ \text{kg})\sin 53.1^\circ} = 15.6\ \text{m/s}$$

Aplicação – jogo de snooker

Numa jogada bem sucedida, um jogador de snooker consegue livrar-se da sua bola 4 (ver figura). Assumindo que as duas bolas têm a mesma massa e que a colisão é elástica, qual o ângulo de deflexão θ da bola branca depois de colidir com a bola 4?

$$m_{1} = m_{2} = m$$

$$m_{1}\mathbf{v}_{1i} = m_{1}\mathbf{v}_{1f} + m_{2}\mathbf{v}_{2f}$$

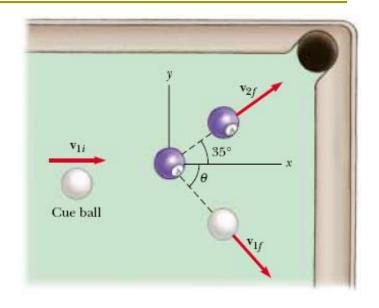
$$v_{1i}^{2} = (\mathbf{v}_{1f} + \mathbf{v}_{2f}) \cdot (\mathbf{v}_{1f} + \mathbf{v}_{2f}) = v_{1f}^{2} + v_{2f}^{2} + 2\mathbf{v}_{1f} \cdot \mathbf{v}_{2f}$$

$$v_{1i}^{2} = v_{1f}^{2} + v_{2f}^{2} + 2v_{1f}v_{2f}\cos(\theta + 35^{\circ})$$

$$0 = 2v_{1f}v_{2f}\cos(\theta + 35^{\circ})$$

$$0 = \cos(\theta + 35^{\circ})$$

$$\theta = 55^{\circ}$$



$$\begin{aligned} \mathbf{v}_{1f} \cdot \mathbf{v}_{2f} &= v_{1f} v_{2f} \cos(\theta + 35^{\circ}) \\ &\frac{1}{2} m_1 v_{1i}^{\ 2} = \frac{1}{2} m_1 v_{1f}^{\ 2} + \frac{1}{2} m_2 v_{2f}^{\ 2} \\ &v_{1i}^{\ 2} = v_{1f}^{\ 2} + v_{2f}^{\ 2} \end{aligned}$$