

Rörelsemängd.

I vid mening bevaras den totala energin för ett isolerat system. Om de enda krafter som verkar är konservativa, bevaras den mekaniska energin. Summan av potentiell energi och kinetisk energi är konstant.

Nu kommer vi till ytterligare en storhet som är bevarad för ett isolerat system; rörelsemängden.

Rörelsemängden för en partikel $\vec{p}$ definieras enligt

$$\textcircled{m} \longrightarrow \vec{v}$$

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

$$\Rightarrow p_x = mv_x, p_y = mv_y, p_z = mv_z$$

$$\begin{aligned} \text{Newtons 2:a lag kan nu skrivas: } \vec{F} &= \frac{d\vec{p}}{dt} = \frac{d}{dt}(m\vec{v}) = \\ &= \frac{dm}{dt} \cdot \vec{v} + m \frac{d\vec{v}}{dt} = \frac{dm}{dt} \cdot \vec{v} + m\vec{a} \end{aligned}$$

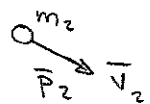
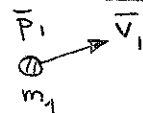
$$\text{Om massan är konstant } \left(\frac{dm}{dt} = 0\right) : \vec{F} = m\vec{a}$$

$$\vec{F} = \frac{d\vec{p}}{dt} \Rightarrow d\vec{p} = \vec{F} dt$$

$$\Rightarrow \Delta\vec{p} = \int d\vec{p} = \vec{p}_f - \vec{p}_i = \int_{t_i}^{t_f} \vec{F} dt \equiv \text{impulsen} = \begin{matrix} \text{ändringen} \\ \text{av} \\ \text{rörelsemängd} \end{matrix}$$

Tröghetslagen: En fri partikel rör sig med konstant rörelsemängd

Två partiklar isolerade från omgivningen:



$$\vec{P} = \vec{p}_1 + \vec{p}_2 = m_1\vec{v}_1 + m_2\vec{v}_2 = m_1\vec{v}_1' + m_2\vec{v}_2' = \text{konstant}$$

$$\Rightarrow \frac{d\vec{P}}{dt} = \frac{d\vec{p}_1}{dt} + \frac{d\vec{p}_2}{dt} = 0 \Rightarrow \frac{d\vec{p}_1}{dt} = -\frac{d\vec{p}_2}{dt} \quad \text{men} \quad \frac{d\vec{p}_1}{dt} = \vec{F}_1 = \vec{F}_{12}$$

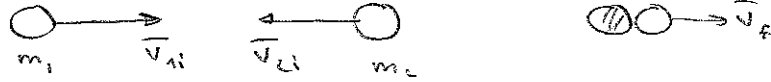
$$\text{och} \quad \frac{d\vec{p}_2}{dt} = \vec{F}_2 = \vec{F}_{21}$$

$$\boxed{\vec{F}_{12} = -\vec{F}_{21}}$$

För ett helt system med i st partiklar som är isolerat från omgivningen gäller $\vec{P} = \sum_i \vec{p}_i = \text{konstant}$

Kollisioner

Helt inelastisk kollision: kropparnas hastigheter är varandra - gemensamt sluthastigheter
rörelsemängden bevaras, men inte rörelseenergin.



$$m_1 \bar{v}_{1i} + m_2 \bar{v}_{2i} = (m_1 + m_2) \bar{v}_f$$

$$\Rightarrow \bar{v}_f = \frac{m_1 \bar{v}_{1i} + m_2 \bar{v}_{2i}}{m_1 + m_2}$$

1 dim

Helt elastisk kollision: såväl $\bar{P}$ som ΣE_{kin} bevaras.

$$\Rightarrow \begin{cases} m_1 \bar{v}_{1i} + m_2 \bar{v}_{2i} = m_1 \bar{v}_{1f} + m_2 \bar{v}_{2f} & (1) \\ \frac{1}{2} m_1 v_{1i}^2 + \frac{1}{2} m_2 v_{2i}^2 = \frac{1}{2} m_1 v_{1f}^2 + \frac{1}{2} m_2 v_{2f}^2 & (2) \end{cases}$$

$$(2) \text{ ger } m_1 (v_{1i}^2 - v_{1f}^2) = m_2 (v_{2f}^2 - v_{2i}^2)$$

$$\Rightarrow m_1 (v_{1i} - v_{1f})(v_{1i} + v_{1f}) = m_2 (v_{2f} - v_{2i})(v_{2f} + v_{2i}) \quad (2')$$

$v > 0 \rightarrow$
 $v < 0 \leftarrow$

$$(1) \text{ ger } m_1 (v_{1i} - v_{1f}) = m_2 (v_{2f} - v_{2i}) \quad (1')$$

$$\frac{(2)'}{(1)'}, \text{ ger nu } \boxed{v_{1i} + v_{1f} = v_{2f} + v_{2i}} \quad (3)$$

$$\text{eller } v_{1i} - v_{2i} = -(v_{1f} - v_{2f})$$

relativa hastigheter efter kollisionen är
lika stor som relativa hastigheter efter
kollisionen, men med ombytta tecken

med (1') och (3)

om vi så vill

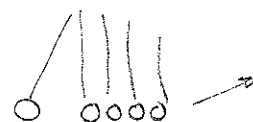
$$v_{1f} = \left(\frac{m_1 - m_2}{m_1 + m_2} \right) v_{1i} + \left(\frac{2m_2}{m_1 + m_2} \right) v_{2i}$$

$$v_{2f} = \left(\frac{2m_1}{m_1 + m_2} \right) v_{1i} + \left(\frac{m_2 - m_1}{m_1 + m_2} \right) v_{2i}$$

tecken mårte
inkluderas $v > 0 \rightarrow$ $v < 0 \leftarrow$ med m_2 i vila

$$v_{1f} = \left(\frac{m_1 - m_2}{m_1 + m_2} \right) v_{1i}$$

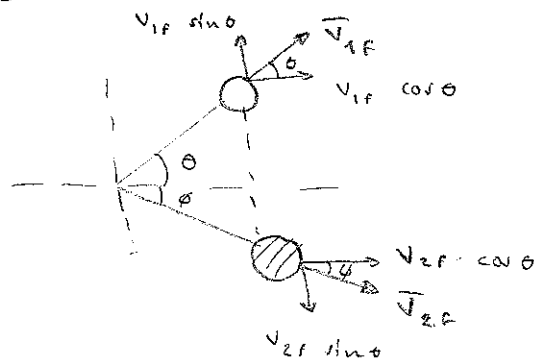
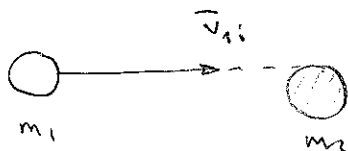
$$v_{2f} = \left(\frac{2m_1}{m_1 + m_2} \right) v_{1i}$$



$$m_1 \gg m_2 \Rightarrow v_{1f} \approx v_{1i}$$

2 dimensionell kollision: $\vec{P}$ konstant innebär P_x , P_y och P_z alla konstanta

ex



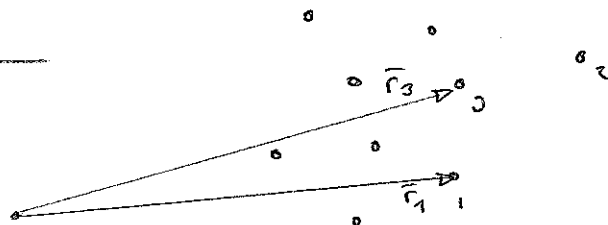
$$\begin{cases} m_1 v_{1i} = m_1 v_{1f} \cos \theta + m_2 v_{2f} \cos \phi \\ 0 = m_1 v_{1f} \sin \theta - m_2 v_{2f} \sin \phi \end{cases}$$

Om kollisionen dessutom är elastisk har vi

$$\frac{1}{2} m_1 v_{1i}^2 = \frac{1}{2} m_1 v_{1f}^2 + \frac{1}{2} m_2 v_{2f}^2$$

Om vi känner v_{1i} och massorna m_1 och m_2 har vi fyra obekanta v_{1f} , v_{2f} , θ och ϕ men bara tre ekvationerFör lösning måste vi känna någon av de obekanta variablerna θ el. ϕ

Tyngdpunkt



$$\vec{P} = \sum_{i=1}^n m_i \vec{v}_i = \frac{d}{dt} \left(\sum_{i=1}^n m_i \vec{r}_i \right)$$

$$M \equiv \sum_{i=1}^n m_i = \text{totala massan}$$

Definiera tyngdpunktens läge $\vec{R}$ enligt

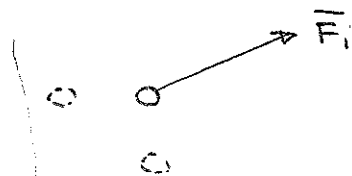
$$\vec{R} \equiv \frac{1}{M} \sum_{i=1}^n m_i \vec{r}_i$$

$$\Rightarrow \boxed{\vec{P} = \frac{d}{dt} (M \vec{R})}$$

Systemets totala rörelsemängd $\vec{P}$ är lika med totala massan gånger tyngdpunktens hastighet.

Vad bestämmer tyngdpunktens acceleration?

$$\frac{d\vec{P}}{dt} = \sum_{i=1}^n \frac{d\vec{p}_i}{dt} = \sum_{i=1}^n \vec{F}_i$$



$$\text{men } \sum_{i=1}^n \vec{F}_i = \sum_{i=1}^n \vec{F}_i^{\text{ext}} + \underbrace{\sum_i \left(\sum_{i \neq j} \vec{F}_{ij} \right)}_{=0} \quad \vec{F}_i = \vec{F}_i^{\text{ext}} + \vec{F}_i^{\text{int}}$$

$$\therefore \frac{d\vec{P}}{dt} = \sum_{i=1}^n \vec{F}_i^{\text{ext}}$$

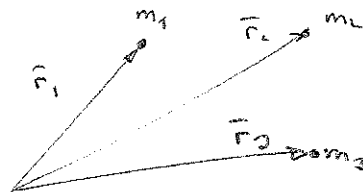
$$\Rightarrow \frac{d^2}{dt^2} (M \vec{R}) = \sum_{i=1}^n \vec{F}_i^{\text{ext}}$$

Tyngdpunktens acceleration ges av summan av de externa krafterna som verkar på de individuella partiklarna

I frånvaro av yttre krafter är sig tyngdpunkten rätlinjigt $\vec{P} = \text{konstant}$

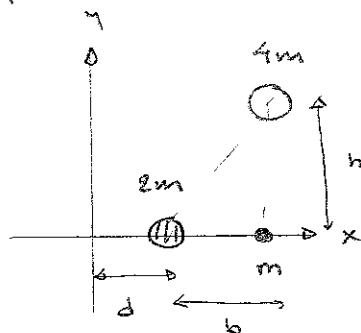
Tyngdpunktens läge ges av alltså av

$$\vec{R} = \frac{\sum_{i=1}^n m_i \vec{r}_i}{\sum_{i=1}^n m_i}$$



8: ~~8~~
5

ex 1 3 partiklar

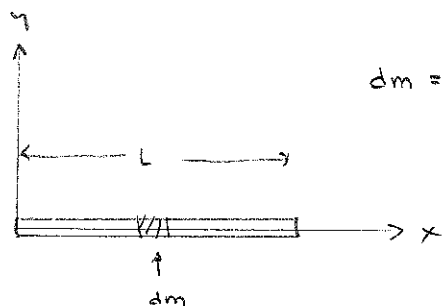


$$x_c = \frac{\sum m_i x_i}{M} = \frac{2md + m(d+b) + 4m(d+b)}{7m} = d + \frac{5}{7}b$$

$$y_c = \frac{\sum m_i y_i}{M} = \frac{0 + 0 + 4mh}{7} = \frac{4}{7}h$$

$$\Rightarrow \vec{r}_c = x_c \hat{i} + y_c \hat{j} = \left(d + \frac{5}{7}b\right) \hat{i} + \frac{4}{7}h \hat{j}$$

ex 2



$$dm = \lambda dx$$

$$\lambda = \frac{dm}{dx} = \text{massa / längdenheten}$$

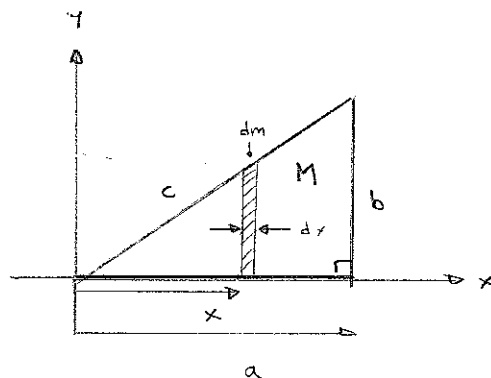
$$x_c = \frac{1}{M} \int_0^L x \cdot dm = \frac{1}{M} \int_0^L x \lambda dx = \frac{\lambda}{M} \frac{L^2}{2}$$

$$\text{men } \lambda = \frac{M}{L}$$

$$\Rightarrow x_c = \frac{L}{2}$$

ex 3. Triangel

$$dm = \frac{\text{Tot. massa}}{\text{Tot. area}} y dx$$



$$\Rightarrow dm = \frac{M}{\frac{1}{2}ab} y dx = \frac{2M}{ab} y dx$$

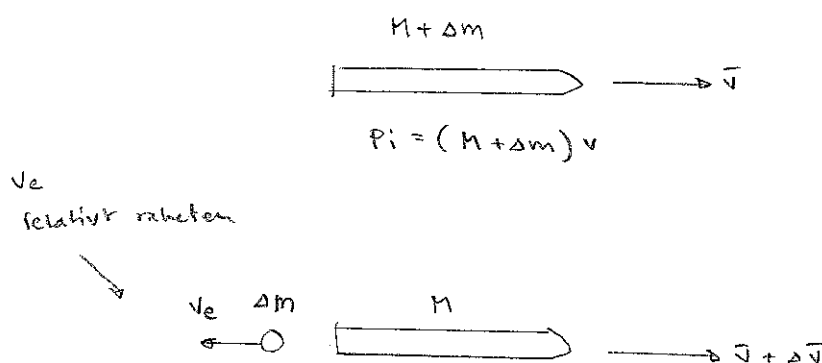
$$y = \frac{b}{a} x$$

$$\Rightarrow x_c = \frac{1}{M} \int_0^a x dm = \frac{2}{ab} \int_0^a xy dx = \frac{2}{a^2} \int_0^a x^2 dx = \frac{2}{a^2} \left[\frac{x^3}{3} \right]_0^a = \frac{2}{3} a$$

pss

$$y_c = \frac{1}{M} \int_0^b y dm = \frac{1}{3} b \quad (\text{öva p: detta själv!})$$

raketevaluationer



$$(M + \Delta m) v = M(v + \Delta v) + \Delta m(v - v_e)$$

$$\Rightarrow M \Delta v = v_e \Delta m$$

låt $\Delta t \rightarrow 0$ och notera att $\Delta m = -\Delta M$ dvs $dm = -dM$

$$\Rightarrow M \cdot dv = -v_e \cdot dM$$

$$\Rightarrow \int_{v_i}^{v_f} dv = -v_e \int_{M_i}^{M_f} \frac{dM}{M}$$

Förhållandet mellan
ursprunglig och
slutlig massa

$$\Rightarrow v_f - v_i = v_e \ln\left(\frac{M_i}{M_f}\right)$$

"avgasernas" hastighet