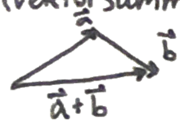
Mekanik

Def (skalär): En **skalär** c är en storhet som är <u>oberoende</u> av koordinatsystemet

Def (vektor, belopp, längd, riktning): En **vektor** $\vec{a}$ är en storhet som bestäms av:
a) **beloppet / längden** $|\vec{a}|=a$
b) **riktningen**

Def (vektorsumma): **Vektorsumman** av $\vec{a}+\vec{b}$ definieras geometriskt som



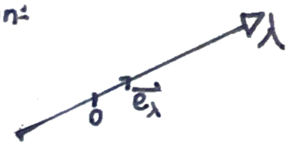
. Notera att $\vec{a}+\vec{b}=\vec{b}+\vec{a}$, d.v.s. vektorsumman är kommutativ.

Def (multiplikation): **Multiplikation** av en vektor $\vec{a}$ med en skalär c är en ny vektor med
a) beloppet $|c\cdot\vec{a}| = |c|\cdot\vec{a}$
b) riktningen $\begin{cases}\text{samma som } a \text{ om } c>0 \\ \text{motsatt av } a \text{ om } c<0\end{cases}$

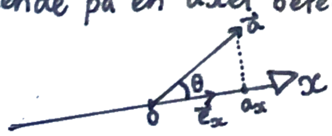
Def (enhetsvektor): En **enhetsvektor** $\vec{e}_a$ är definierad som $\vec{e}_a=\frac{1}{a}\cdot\vec{a}$ och definierar en "ren" riktning.

Def (skalärprodukt): **Skalärprodukten** $\vec{a}\cdot\vec{b}$ definieras som $\vec{a}\cdot\vec{b}=a\cdot b\cdot\cos\theta$: $0\leq\theta\leq\pi$ där θ är vinkeln mellan $\vec{a}$ och $\vec{b}$. Skalärprodukten har egenskaperna:
a) $\vec{a}\cdot\vec{b}=\vec{b}\cdot\vec{a}$ (kommutativ)
b) $\vec{a}\cdot\vec{b}=0 \Leftrightarrow \vec{a}\perp\vec{b}$

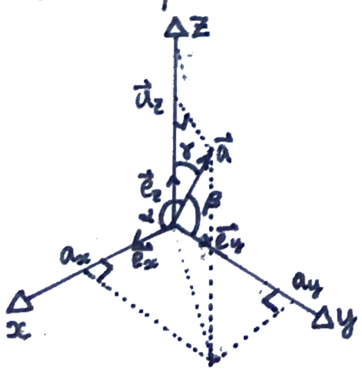
Def (axel): En **axel** λ är en rät linje genom origo med riktning $\vec{e}_\lambda$.
Notation:



Def (projektion, vektorkomponent): **Projektionen** eller **vektorkomponenten** med avseende på en axel betecknas $a_x=\vec{a}\cdot\vec{e}_x=a\cdot\cos\theta$



Def (vektorkomponenter): **Vektorkomponenter** i $\mathbb{R}^3$



$a_x=\vec{a}\cdot\vec{e}_x=a\cos\alpha$
$a_y=\vec{a}\cdot\vec{e}_y=a\cos\beta$
$a_z=\vec{a}\cdot\vec{e}_z=a\cos\gamma$

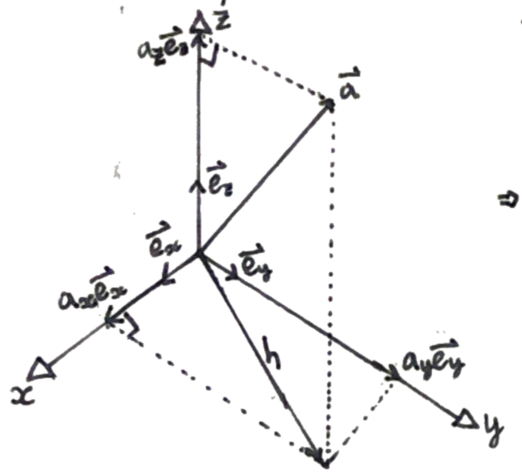
$a^2=a^2(\cos^2\alpha+\cos^2\beta+\cos^2\gamma)$
$\Rightarrow \cos^2\alpha+\cos^2\beta+\cos^2\gamma=1$
$\Rightarrow \alpha,\beta,\gamma$ är beroende.

α,β,γ är **riktningsvinklar**

Vektorn $\vec{a}$ har:
a) Beloppet $a=\sqrt{a_x^2+a_y^2+a_z^2}$
b) Riktning bestämd av α,β,γ

Notera: Vektorkomponenter är beroende av koordinatsystemet, alltså ej skalärer.

Def (vektorkomposanter): **Vektorkomposanter** definieras som $a_\lambda \vec{e}_\lambda$ så att:



$$\vec{h} = a_x\vec{e}_x + a_y\vec{e}_y$$

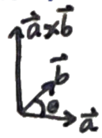
$$\vec{a} = \vec{h} + a_z\vec{e}_z$$

$$\Rightarrow \vec{a} = a_x\vec{e}_x + a_y\vec{e}_y + a_z\vec{e}_z$$

Beräkning av skalärprodukt med hjälp av vektor komposanter:

$$\vec{a}\cdot\vec{b} = (a_x\vec{e}_x + a_y\vec{e}_y + a_z\vec{e}_z)\cdot(b_x\vec{e}_x + b_y\vec{e}_y + b_z\vec{e}_z) = \ldots = a_xb_x + a_yb_y + a_zb_z$$

Def (vektorprodukt, kryssprodukt): **Vektorprodukten** eller **kryssprodukten** av $\vec{a}$ och $\vec{b}$, skrivet $\vec{a}\times\vec{b}$, är en ny vektor med:



a) beloppet $|\vec{a}\times\vec{b}| = a\cdot b\cdot\sin\theta$
b) riktningen $\vec{a}\times\vec{b}\perp\vec{a}$, $\vec{a}\times\vec{b}\perp\vec{b}$ och högerhandsregeln

Vektorprodukten har egenskaperna:

- $\vec{a}\times\vec{b} = 0 \Leftrightarrow \vec{a}\parallel\vec{b}$
- $\vec{a}\times\vec{b} = -\vec{b}\times\vec{a}$ (antisymmetrisk)
- Arean av parallellogrammet uppspänt av $\vec{a}$ och $\vec{b}$ är lika med $|\vec{a}\times\vec{b}|$
  $|\vec{a}\times\vec{b}| = a\cdot b\cdot\sin\theta = a\cdot\{\text{höjden av parallellogrammet}\}$

Beräkning av vektorprodukt med hjälp av vektorkomposanter:

$$\vec{e}_x\times\vec{e}_y = \vec{e}_z = -\vec{e}_y\times\vec{e}_x$$
$$\vec{e}_x\times\vec{e}_z = -\vec{e}_y = -\vec{e}_z\times\vec{e}_x$$
$$\vec{e}_y\times\vec{e}_z = \vec{e}_x = -\vec{e}_z\times\vec{e}_y$$

$$\vec{a}\times\vec{b} = (a_x\vec{e}_x + a_y\vec{e}_y + a_z\vec{e}_z)\times(b_x\vec{e}_x + b_y\vec{e}_y + b_z\vec{e}_z)$$
$$\vdots$$
$$= (a_yb_z - a_zb_y)\vec{e}_x + (a_zb_x - a_xb_z)\vec{e}_y + (a_xb_y - a_yb_x)\vec{e}_z$$

Minnesregel: $$\vec{a}\times\vec{b} = \begin{vmatrix} \vec{e}_x & \vec{e}_y & \vec{e}_z \\ a_x & a_y & a_z \\ b_x & b_y & b_z \end{vmatrix}$$

Def (enhet): En fysikalisk storhet (längd, massa, accelleration, etc.) bestäms med hjälp av **enheter**.

$$\text{storhet} \rightarrow L = \overset{\substack{\text{mätetal}\\ \downarrow}}{2}\ m \leftarrow \text{enhet}$$

Def (måttsystem): Ett **måttsystem** är en sammansättning av enheter. T.ex. SI-systemet.

	storhet	dimension	enhet
Grundstorheter	massa	M	kg
	tid	T	s
	längd	L	m
Härledda storheter	hastighet	LT^{-1}	ms^{-1}
	acceleration	LT^{-2}	ms^{-2}
	kraft	MLT^{-2}	N ($kgms^{-2}$)
	arbete	ML^2T^{-2}	J (N·m)
	effekt	ML^2T^{-3}	W (Js^{-1})

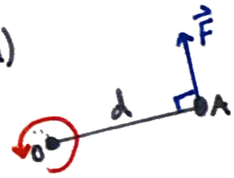
Def (kraft): **Kraften** $\vec{F}$ definieras som:

a) en vektor $\vec{F}$.

b) en tillordnad angreppspunkt A.

Kraftmoment (diagram)

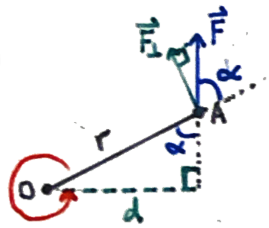
a)



Def (hävarm): d kallas för **hävarmen**.

$$M_o = d \cdot F$$

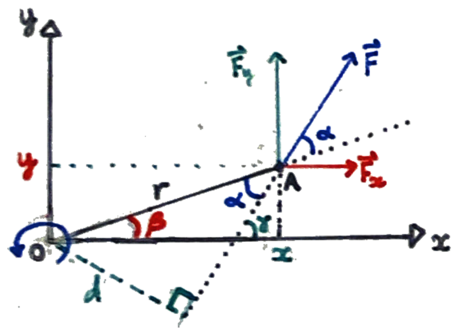
b)



$$\begin{cases} M_o = d \cdot F = r \cdot \sin(\alpha) \cdot F \\ M_o = r \cdot F_\perp = r \cdot \sin(\alpha) \cdot F \end{cases}$$

$$\therefore M_o = F \cdot r \cdot \sin(\alpha)$$

c)



$$M_o = d \cdot F = F \cdot r \cdot \sin(\alpha)$$

$$\alpha + \beta + (\pi - \gamma) = \pi$$

$$\Rightarrow \alpha = \gamma - \beta$$

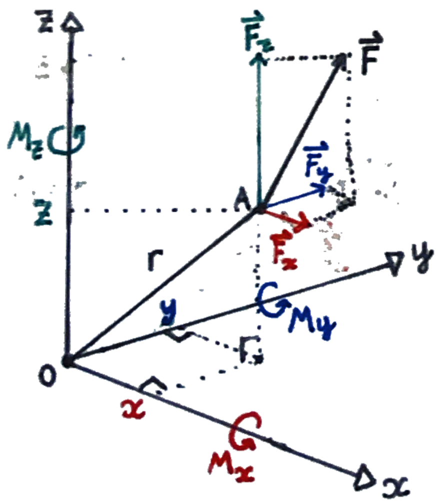
$$\Rightarrow M_o = F \cdot r \cdot \sin(\gamma - \beta)$$

$$= F \cdot r\left(\sin(\gamma)\cos(\beta) - \sin(\beta)\cos(\gamma)\right)$$

$$= \underbrace{F \cdot \sin(\gamma)}_{F_y} \cdot \underbrace{r \cdot \cos(\beta)}_{x} - \underbrace{F \cdot \cos(\gamma)}_{F_x} \cdot \underbrace{r \cdot \sin(\beta)}_{y}$$

$$\Rightarrow M_o = x \cdot F_y - y \cdot F_x$$

d)

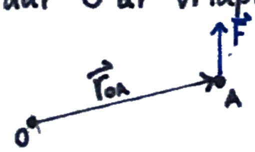


$$\begin{cases} M_x = y \cdot F_z - z \cdot F_y \\ M_y = z \cdot F_x - x \cdot F_z \\ M_z = x \cdot F_y - y \cdot F_x \end{cases}$$

Def (kraftmoment): **Kraftmomentet**, eller kraftens vridande förmåga, definieras som:

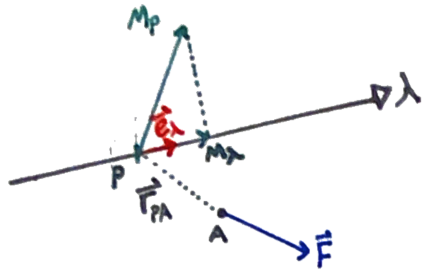
$$\vec{M}_o = \vec{r}_{OA} \times \vec{F}$$

där O är vridpunkten & A är angreppspunkten av $\vec{F}$



$\vec{M}_o$ har enheten Nm

Moment med avseende på en axel:



1) Välj en godtycklig punkt P på axeln och bestäm $\vec{M}_P = \vec{r}_{PA} \times \vec{F}$

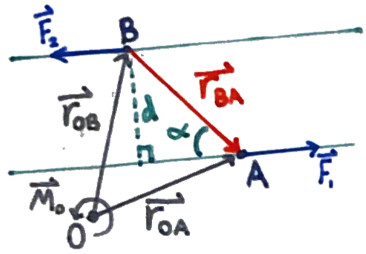
2) Projicera $\vec{M}_P$ på axeln, $\vec{M}_\lambda = \vec{M}_P \cdot \vec{e}_\lambda$

SATS: M_λ är oberoende av vilken punkt på axeln man väljer när man bestämmer momentet med avseende på axeln λ.

Def (kraftsystem): Ett **kraftsystem** består av krafter med sina angreppspunkter $\{\vec{F}_k, P_k\}$ $k=1,\dots,n$. **Kraftsumman** av ett kraftsystem definieras som $\vec{F} = \Sigma \vec{F}_k$

Def (kraftpar): Ett **kraftpar** är två krafter $\vec{F}_1$ och $\vec{F}_2$ med egenskapen $\vec{F}_2 = -\vec{F}_1$, kraftsumman av ett kraftpar är noll. Kraftmomentet av kraftparet på en punkt O där angreppspunkten av $\vec{F}_1$ och $\vec{F}_2$ är A respektive B beräknas som:

$$\vec{M}_O = \vec{r}_{OA} \times \vec{F}_1 + \vec{r}_{OB} \times \vec{F}_2 = \vec{r}_{OA} \times \vec{F}_1 + \vec{r}_{OB} \times (-\vec{F}_1) = (\vec{r}_{OA} - \vec{r}_{OB}) \times \vec{F}_1 = \vec{r}_{BA} \times \vec{F}_1$$



Notera: $\vec{M}_O$ för ett kraftpar är oberoende av O

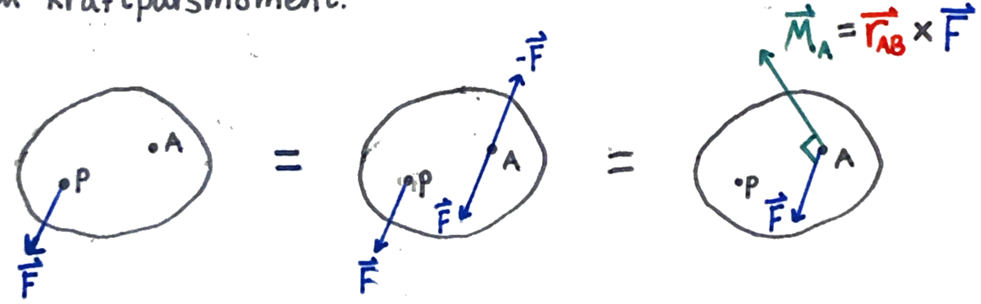
$\vec{M} = \vec{r}_{BA} \times \vec{F}_1$

och

$M = |\vec{r}_{BA} \times \vec{F}_1| = F_1 \cdot r_{AB} \cdot \sin\alpha = d \cdot F_1$

Att flytta en kraft:

Man får flytta en kraft till en ny punkt men man måste kompensera med ett kraftparsmoment.



Att flytta n krafter:

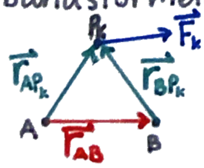
Följ ovan steg för alla krafter till en och samma punkt A och:

$$\begin{cases} \vec{F} = \Sigma \vec{F}_k \\ \vec{M}_A = \Sigma \vec{r}_{AP_k} \times \vec{F}_k \end{cases}$$

$\{\vec{F}, \vec{M}_A\}$ kallas för **reduktionsresultatet**.

Ett godtyckligt kraftsystem kan alltid reduceras till ett reduktionsresultat

Sambandsformeln för kraftmomentet:

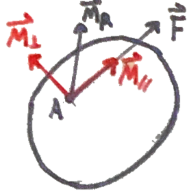


$\vec{M}_A = \Sigma \vec{r}_{AP_k} \times \vec{F}_k$, $\vec{M}_B = \Sigma \vec{r}_{BP_k} \times \vec{F}_k$, $\vec{r}_{AP_k} = \vec{r}_{AB} + \vec{r}_{BP_k}$

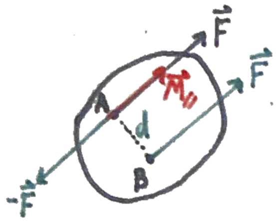
$$\therefore \vec{M}_A = \vec{M}_B + \vec{r}_{AB} \times \vec{F}$$

Def(kraftskruv): **Kraftskruven** är enklaste möjliga reduktionsresultatet av ett kraftsystem med minsta möjliga kraftmomentet

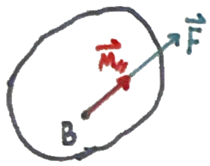
Att reducera ett reducerat kraftsystem till en kraftskruv



1) Dela upp $\vec{M}_A = \vec{M}_{\parallel} + \vec{M}_\perp$



2) Ersätt $\vec{M}_\perp$ med ett kraftpar $\{-\vec{F}, \vec{F}\}$ där $-\vec{F}$ angriper i punkten A och $\vec{F}$ angriper en punkt B så att $\vec{r}_{AB} \times \vec{F} = \vec{M}_\perp$. $d = \frac{M_\perp}{F}$



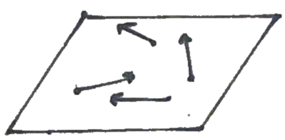
3) Addera kra terna $\vec{F} + (-\vec{F}) = \vec{0}$ i A och flytta $\vec{M}_{\parallel}$ till B.
Resultatet $\{\vec{F}, \vec{M}_{\parallel}\}$ är kraftskruven.

Def(enkraftsresultant): Om $\vec{M}_{\parallel} = \vec{0}$, d.v.s. $\vec{M}_A \perp \vec{F}$, har vi endast kraftsumman $\vec{F}$ kvar, vilken kallas för **enkraftsresultant**.

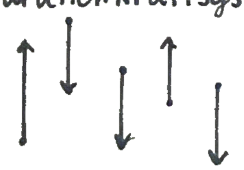
SATS: $\vec{F} \cdot \vec{M}_A = 0 \Leftrightarrow$ kraftsystemet har en resultant.

Exempel på system som alltid kan reduceras till en kraft (då $\vec{F} \neq \vec{0}$):

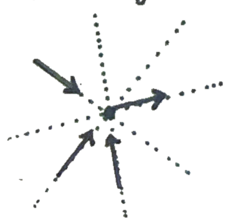
- Plana kraftsystem (alla krafter ligger på samma plan)



- Parallellkraftsystem (alla krafter är parallella)



- Strålkraftsystem (alla krafters verkningslinjer går genom samma punkt):



Sammanfattning av reduktionsresultat

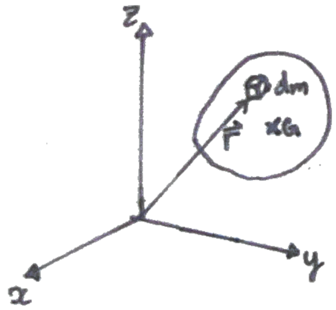
1) Ett godtyckligt kraftsystem kan alltid reduceras till ett reduktionsresultat $\{\vec{F}, \vec{M}_A\}$
2) Reduktionsresultatet kan reduceras till en kraftskruv med minsta möjliga kraftmoment.
3) Om $\vec{F} \neq \vec{0}$ och $\vec{F} \cdot \vec{M}_O = 0 \Rightarrow$ kraftsystemet kan reduceras till en enkraftsresultant.
4) Om $\vec{F} = \vec{0}$ men $\vec{M}_O \neq \vec{0} \Rightarrow$ systemet kan reduceras till ett kraftpar.

Masscentrum för en samling partiklar med massa m_k och koordinatposition $\vec{r}_k$

Masscentrumet

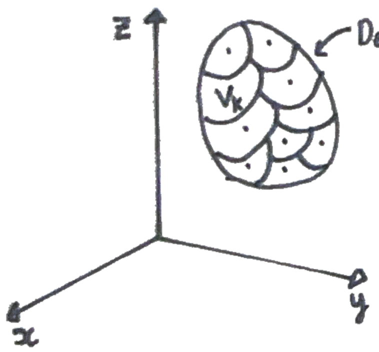
$$\vec{r}_G = \frac{\sum m_k \cdot \vec{r}_k}{m} \quad \text{där } m = \sum m_k$$

Masscentrum för en stel kropp:



$$\vec{r}_G = \frac{\int \vec{r}\, dm}{m}$$

Satsen för sammansatta kroppar:



Delkroppar med masscentrum $\vec{r}_{g_k}$

$$\vec{r}_G = \frac{1}{m}\int \vec{r}\, dm = \frac{1}{m}\left[\frac{m_1}{m_1}\int_{V_1}\vec{r}\, dm + \ldots + \frac{m_n}{m_n}\int_{V_n}\vec{r}\, dm\right]$$
$$= \frac{1}{m}\left[m_1 \cdot \vec{r}_{g_1} + \ldots + m_n \vec{r}_{g_n}\right]$$

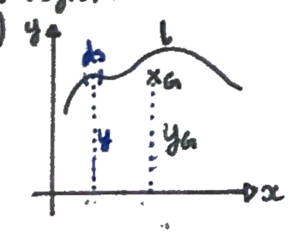
$$\therefore \vec{r}_G = \frac{\sum m_k r_{g_k}}{m}$$

Algoritm för att beräkna masscentrum:

1) Inför ett lämpligt koordinatsystem.
2) Dela upp i små masselement med massa dm
   $dm = \rho\, dV$ ρ är densitet
3) Använd satsen för en sammansatt kropp
   $\vec{r}_G = \frac{1}{m}\int \vec{r}_g\, dm$

Pappus regler:

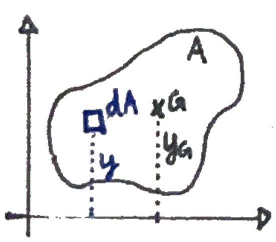
1)



A är arean av ytan av formen som skapas vid rotation av "tråden" runt x-axeln $A = 2\pi \int y\, ds$

$A = 2\pi\, y_G \cdot l$

2)



V är volymen av kroppen som skapas vid rotation av ytan runt x-axeln $V = 2\pi \int y\, dA$

$V = 2\pi\, y_G A$

Masscentrum för vanliga kroppar

- Triangel med hörn (x_1,y_1), (x_2,y_2) & (x_3,y_3)
$$\begin{cases} x_G = (x_1+x_2+x_3)/3 \\ y_G = (y_1+y_2+y_3)/3 \end{cases}$$

- Halvcirkelbåge med ändar $(-R,0)$ och $(R,0)$ och höjdpunkt $(0,R)$
$$\begin{cases} x_G = 0 \\ y_G = \frac{2R}{\pi} \end{cases}$$

- Halvcirkel med ändar $(-R,0)$ och $(R,0)$ och höjdpunkt $(0,R)$
$$\begin{cases} x_G = 0 \\ y_G = \frac{4R}{3\pi} \end{cases}$$

- Kon med radie R och höjd H vilandes på x och y axeln
$$\begin{cases} x_G = 0 \\ y_G = 0 \\ z_G = \frac{H}{4} \end{cases}$$

- Halvklot med radie R vilandes på x och y axeln
$$\begin{cases} x_G = 0 \\ y_G = 0 \\ z_G = \frac{3R}{8} \end{cases}$$

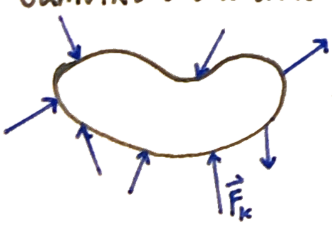
Def (stel kropp): En **stel kropp** är en massbelagd domän där avståndet mellan två godtyckliga punkter A och B är konstant.

Def (jämviktsläge): Ett **jämviktsläge** är ett läge som är konstant i tiden relativt en referensram.

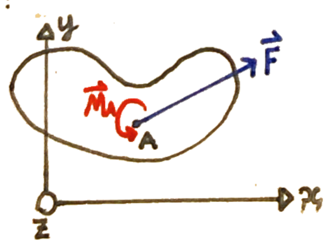
SATS (jämviktsvilkor): Ett kraftsystem på stela kroppar är i jämviktsläge om det för varje delsystem gäller att summan av alla yttre krafter $\vec{F}=\vec{0}$ och $\vec{M}_A=\vec{0}$ för någon godtycklig punkt A.

Def (friläggning): Att **frilägga** ett system är processen att ersätta kontakten mellan kroppar i systemet med motsvarande krafter och kraftmoment.

Jämvikt i två dimensioner:



$\Rightarrow$



Jämviktsvilkor:
$$\begin{cases} \vec{e}_x : F_x = 0 \\ \vec{e}_y : F_y = 0 \\ \vec{e}_z : M_{Az} = 0 \end{cases}$$

Alternativa jämviktsvilkor:

(1)	(2)	(3)
Två krafter + Ett moment	En kraft + Två moment	Tre moment
$\begin{cases} F_x = 0 \\ F_y = 0 \\ M_{Az} = 0 \end{cases}$	$\begin{cases} F_x = 0 \\ M_{Az} = 0 \\ M_{Bz} = 0 \end{cases}$	$\begin{cases} M_{Az} = 0 \\ M_{Bz} = 0 \\ M_{Cz} = 0 \end{cases}$
	$\vec{r}_{AB}$ får ej vara // med $\vec{F}$	A, B och C får ej ligga på en rät linje.

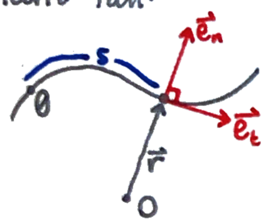
Def (ortsvektor): Partikelbanan, d.v.s. den kurva längs vilken en partikel rör sig i rummet kan beskrivas med hjälp av **ortsvektorn** $\vec{r} = \vec{r}(t) = (x(t), y(t), z(t))$. $\vec{r}(t)$ är partikelns kartesiska koordinater vid tidpunkten t.

Def (hastighet): **Hastigheten** av en partikel definieras som $\vec{v} = \vec{v}(t) = \frac{d\vec{r}}{dt} = \dot{\vec{r}} = (\dot{x}, \dot{y}, \dot{z}) = (\dot{x}(t), \dot{y}(t), \dot{z}(t))$.

Def (acceleration): **Accelerationen** av en partikel definieras som $\vec{a} = \vec{a}(t) = \frac{d\vec{v}}{dt} = \ddot{\vec{r}} = (\ddot{x}(t), \ddot{y}(t), \ddot{z}(t))$. Accelerationen kan delas upp i två vektor komponenter $\vec{a}_t$ som är parallell med $\vec{v}$ och $\vec{a}_n$ som är orthogonal mot $\vec{v}$

Naturliga komponenter

Plant fall:



θ är en bestämd punkt på partikelbanan och s är båglängden från θ till partikeln. s är beroende av tid d.v.s. $s = s(t)$

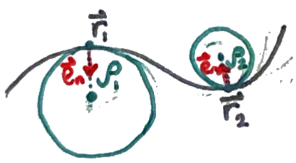
Ortsvektorn är då beroende av s, $\vec{r} = \vec{r}(s(t))$

Vi har då hastigheten $\vec{v} = \frac{d\vec{r}}{dt} = \frac{d\vec{r}}{ds} \cdot \frac{ds}{dt} = \dot{s} \cdot \vec{e}_t$ där $\frac{d\vec{r}}{ds} = \vec{e}_t$

$e_t = 1 \Rightarrow v = \dot{s}$ och $\boxed{\vec{v} = \dot{s}\vec{e}_t = v\vec{e}_t}$

Från produktregeln får vi accelerationen $\vec{a} = \ddot{s}\vec{e}_t + \dot{s}^2 \frac{d\vec{e}_t}{ds}$

$\frac{d\vec{e}_t}{ds}$ är en ny vektor med riktning $\vec{e}_n$ och belopp $\frac{1}{\rho}$ där ρ är **krökningen**, d.v.s radien av cirkeln som bäst passar partikelbanan vid $\vec{r}$.



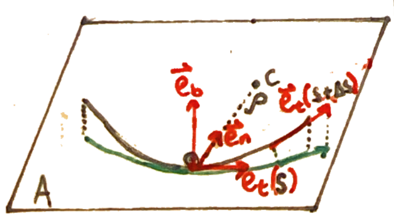
$\vec{e}_n$ pekar på den cirkelns mittpunkt.

Alltså
$$\boxed{\begin{aligned} \vec{a} &= \ddot{s}\vec{e}_t + \frac{\dot{s}^2}{\rho}\vec{e}_n \\ &= \dot{v}\vec{e}_t + \frac{v^2}{\rho}\vec{e}_n \end{aligned}}$$

$$\begin{cases} \vec{a}_t = \dot{v}\vec{e}_t \\ \vec{a}_n = \frac{v^2}{\rho}\vec{e}_n \end{cases}$$

- Tangentialaccelerationen $\vec{a}_t$ beror på fartändringen $\dot{v}$
- Normalaccelerationen $\vec{a}_n$ beror på farten v och kurvans krökning ρ.

Allmänt 3D fall:



Det **oskulerande** planet A spänns upp av $\vec{e}_t(s)$ och $\vec{e}_t(s+\Delta s)$

$\vec{e}_n$ är parallell med A

$$\begin{cases} \vec{a} = \dot{v}\vec{e}_t + \frac{v^2}{\rho}\vec{e}_n \\ a_t = \dot{v} \\ a_n = v^2/\rho \\ a_b = 0 \\ \vec{e}_b = \vec{e}_t \times \vec{e}_n \end{cases}$$

Beräkning av krökningsradien ρ:

$$\vec{v} = \dot{s}\,\vec{e}_t \;;\quad \vec{a} = \ddot{s}\,\vec{e}_t + \frac{\dot{s}^2}{\rho}\,\vec{e}_n$$

$$\vec{v} \times \vec{a} = \frac{\dot{s}^3}{\rho}\,\vec{e}_b \;\Rightarrow\; \rho = \frac{|\dot{s}^3|}{|\dot{\vec{r}} \times \ddot{\vec{r}}|}$$

Om man istället för t betracktar partikelbanan med hjälp av en annan parameter u, $\vec{r} = \vec{r}(s(u))$ kan det ovanstående uttrycket skrivas som:

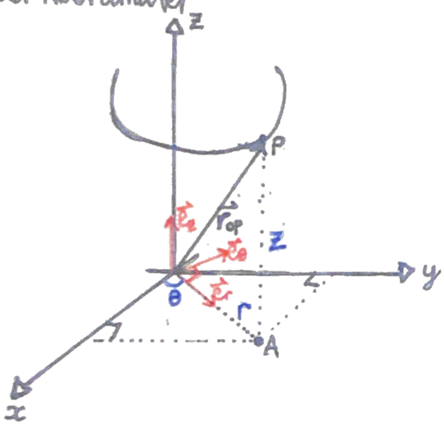
$$\boxed{\rho = \frac{|s'^3|}{|\vec{r}' \times \vec{r}''|}}$$

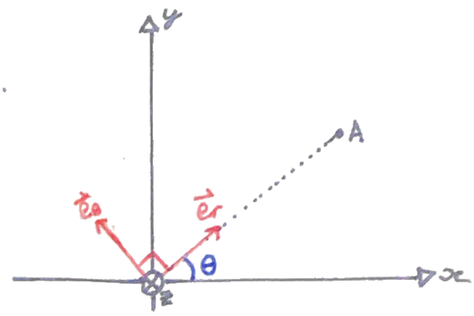
Om partikelbanan beskrivs som $y = y(x)$; $\vec{r} = (x, y(x), 0)$, $\vec{r}' = (1, y'(x), 0)$, $\vec{r}'' = (0, y''(x), 0)$ och $\vec{r}' \times \vec{r}'' = (0, 0, y''(x))$

$$ds = \sqrt{dx^2 + dy^2} \Rightarrow \frac{ds}{dx} = \sqrt{1 + \left(\frac{dy}{dx}\right)^2} \Rightarrow s' = \sqrt{1 + y'^2}$$

$$\therefore\; \boxed{\rho = \frac{(1 + y'^2)^{3/2}}{|y''|}}$$

Cylinderkoordinater





$$\begin{cases} \vec{e}_r = (\cos\theta, \sin\theta, 0) \\ \vec{e}_\theta = (-\sin\theta, \cos\theta, 0) \\ \vec{e}_z = (0, 0, 1) \end{cases}$$

Ortsvektorn: $\boxed{\vec{r}_{op} = r \cdot \vec{e}_r + z \cdot \vec{e}_z}$

Hastigheten: $\boxed{\vec{v} = \dot{r}\,\vec{e}_r + r\dot{\theta}\,\vec{e}_\theta + \dot{z}\,\vec{e}_z}$ $\boxed{v_r = \dot{r} \;;\; v_\theta = r\dot{\theta} \;;\; v_z = \dot{z}}$

Accelerationen: $\boxed{\vec{a} = (\ddot{r} - r\dot{\theta}^2)\vec{e}_r + (r\ddot{\theta} + 2\dot{r}\dot{\theta})\vec{e}_\theta + \ddot{z}\,\vec{e}_z}$ $\boxed{a_r = \ddot{r} - r\dot{\theta}^2 \;;\; a_\theta = r\ddot{\theta} + 2\dot{r}\dot{\theta} \;;\; a_z = \ddot{z}}$

Den fysikalisa innebörden av accelerationstermerna:

- Radiella komponenten: $\vec{a}_r = (\ddot{r} - r\dot{\theta}^2)\vec{e}_r$
  - a) $\ddot{r} = \dot{v}_r$ – Beror på ändringen av den radiella hastigheten.
  - b) $-r\dot{\theta}^2\vec{e}_r = r\dot{\theta}\dot{\vec{e}}_\theta = v_\theta\dot{\vec{e}}_\theta$ – Beror på ändringen av den transversella hastighetens riktning.
- Transversella komponenten: $(r\ddot{\theta} + \dot{r}\dot{\theta} + \dot{r}\dot{\theta})\vec{e}_\theta$
  - a) $r\ddot{\theta}$ – Beror på ändringen av vinkelhastigheten $\dot{\theta}$ (vinkelacceleration)
  - b) $\dot{r}\dot{\theta}$ – Beror på ändringen av v_θ med avståndet r
  - c) $\dot{r}\dot{\theta}\vec{e}_\theta = \dot{r}\dot{\vec{e}}_r = v_r\dot{\vec{e}}_r$ – Beror på ändringen av den radiella hastighetens riktning.
- Vertikala komponenten: $\vec{a}_z = \ddot{z}\,\vec{e}_z$
  - a) $\ddot{z} = \dot{v}_z$ – Beror endast på ändringen av den vertikala komponenten av hastigheten

Newtons Lagar:

Newtons första lag (tröghetslagen): Då ~~massan~~ m är konstant för en partikel med hastighet $\vec{v}$ har vi $\boxed{\vec{F}=\vec{0} \Leftrightarrow \vec{v}=\text{konstant}}$

Def (rörelsemängd): Rörelsemängden $\vec{p}$ för en partikel är $\boxed{\vec{p}=m\vec{v}}$

Newtons andra lag (rörelsemängslagen): Ändringen per tid av partikelns rörelsemängd är lika med summan av de krafter som verkar på partikeln och sker i den riktning längs vilken denna kraftsumma verkar. Alltså

$$\boxed{\dot{\vec{p}}=\vec{F}}$$

Dessutom $\dot{\vec{p}} = \dot{m}\vec{v}+m\dot{\vec{v}} = \dot{m}\vec{v}+m\vec{a}$. Om m är konstant har vi:

$$\boxed{\dot{\vec{p}}=m\vec{a}=\vec{F}}$$

Newtons tredje lag (lagen om verkan och motverkan): För varje kraftverkan från en kropp A på kroppen B finns en lika stor och motriktad reaktionskraft från kroppen B på kroppen A.

Def (kinetisk energi): Den kinetiska energin av en partikel beräknas som $T=\frac{1}{2}mv^2$

Def (arbete): Arbetet en kraft utför på en partikel som reser i en bana från $\vec{r}_1$ till $\vec{r}_2$ beräknas som

$$U_{1\text{-}2}=\int_{\vec{r}_1}^{\vec{r}_2}\vec{F}\,d\vec{r}=\int_{v_1}^{v_2}mv\,dv=\frac{1}{2}mv_2^2-\frac{1}{2}mv_1^2$$

SATS (Lagen om den kinetiska energin): $\boxed{U_{1\text{-}2}=T_2-T_1}$

Def (effekt): Effekten P definieras som arbete per tidsenhet; $P=\frac{dU}{dt}$ och $U_{1\text{-}2}=\int_{t_1}^{t_2}P\,dt$.

Def (konservativ): Kraften $\vec{F}$ är konservativ om arbetsintegralen $\int_{\vec{r}_1}^{\vec{r}_2}\vec{F}\,d\vec{r}$ är oberoende av integrationsvägen.

SATS: Om $\vec{F}$ är konservativ har vi $\oint_C \vec{F}\,d\vec{r}=0$

Def (potentiell energi): För ett konservativt kraftfält $\vec{F}$ är den potentiella energin V av en partikel i punkten $\vec{r}$ definierad som $\boxed{V(\vec{r})=-\int_{\vec{r}_0}^{\vec{r}}\vec{F}\,d\vec{r}}$

där $\vec{r}_0$ är en fast punkt.

SATS (Potentiell energi för tyngdkraften): Låt $\vec{F}=-mg\vec{e}_z$, $\vec{r}=(x,y,z)\in\mathbb{R}^3$ och $\vec{r}_0(x_0,y_0,z_0)$ där $x_0,y_0,z_0\in\mathbb{R}$. Vi har då

$$V(\vec{r})=-\int_{\vec{r}_0}^{\vec{r}}-mg\vec{e}_z\cdot(dx\vec{e}_x+dy\vec{e}_y+dz\vec{e}_z)=\int_{z_0}^{z}mg\,dz=mgz-mgz_0=mgz+C. \quad \boxed{V=mgz+C}$$

SATS (Potentiell energi för allmänna gravitationskraften): Låt $\vec{F}=-G\frac{mM}{r^2}\vec{e}_r$ och $\vec{r}=r\vec{e}_r$ alltså $d\vec{r}=dr\vec{e}_r+rd\vec{e}_r$ där $d\vec{e}_r\perp\vec{e}_r$. Vi har då

$$V(\vec{r})=-\int_{\vec{r}_0}^{\vec{r}}\vec{F}\,d\vec{r}=\int_{r_0}^{r}G\frac{mM}{r^2}dr=-\frac{GmM}{r}+\frac{GmM}{r_0}=-\frac{GmM}{r}+C$$

{Normera: $V\to0$ då $r\to\infty \Rightarrow C=0$} $\boxed{V=-\frac{GmM}{r}}$.

SATS (Potentiell energi nära jordytan): Låt z vara en partikel med massa m's avstånd från jordytan och R vara jordens radie. Vi har $GM = gR^2$ nära jordens yta. Från allmänna gravitationskraftens potentiella energi har vi då att för relativt små z, alltså $\frac{z}{R} << 0$, är potentiella energin $\boxed{V = mgz - mgR}$

SATS (Potentiell energi för fjäderkraften): Låt $\vec{F} = -k(r - l_0)\vec{e}_r$, där l_0 är fjäderns ospända längd, och $\vec{r} = r\vec{e}_r$, alltså $d\vec{r} = dr\vec{e}_r + r d\vec{e}_r$ där $d\vec{e}_r \perp \vec{e}_r$. Vi har då att den potentiella energin för fjäder kraften beräknas som

$$V(\vec{r}) = -\int_{\vec{r}_0}^{\vec{r}} \vec{F} d\vec{r} = \int_{l_0}^{r} k(r - l_0)\, dr = \frac{1}{2}k(r - l_0)^2 = \frac{1}{2}k(\Delta l)^2$$

Alltså $\boxed{V = \frac{1}{2}k(\Delta l)^2}$

SATS (Mekaniska energilagen): Låt $\vec{F}$ vara konservativt. Vi har då de två nedanstående likheterna:

- $\boxed{U_{1-2} = V_1 - V_2}$
- $\boxed{T_1 + V_1 = T_2 + V_2 = E}$ där E är den mekaniska energin.

SATS (Kosmiska hastigheter I och II): De kosmiska hastigheterna v_I och v_{II} är hastigheten för omloppsbana nära jorden respektive flykthastigheten från jorden och

- $v_I = \sqrt{gR} \approx 8 km/s$
- $v_{II} = \sqrt{2gR} \approx 11{,}3 km/s$

Och de har förhållandet

- $v_{II} = \sqrt{2}\, v_I$

Def (rörelsemängdsmoment): Rörelsemängdsmomentet i origo $\vec{H}_0$ för ett system med n partiklar med massa m_j, ortsvektor $\vec{r}_j$ och hastighet $\vec{v}_j$ för $j \in \{1, 2, \ldots, n\}$ definieras som $\boxed{\vec{H}_0 = \sum_{j=1}^{n} \vec{r}_j \times m_j \vec{v}_j}$

SATS (Momentekvationen): Låt ett system ha rörelsemängdsmomentet $\vec{H}_0$ och kraftmomentet $\vec{M}_0$. Vi har då $\boxed{\dot{\vec{H}}_0 = \vec{M}_0}$