



TECHNICKÁ UNIVERZITA V LIBERCI
Fakulta přírodovědně-humanitní
a pedagogická



Mechanika tuhého tělesa

FYZ1 – Přednáška 9
HRW – kapitoly 11, 12, 13



Tuhé těleso

Těleso, které se ani největší silou nijak nedeformuje, má své nenulové rozměry

Síly mohou působit v různých bodech tělesa!



Hmotný střed tuhého tělesa

Bod kde si lze představit soustředěnou veškerou hmotu tělesa

Hustota tělesa $\rho = \frac{m}{V}$

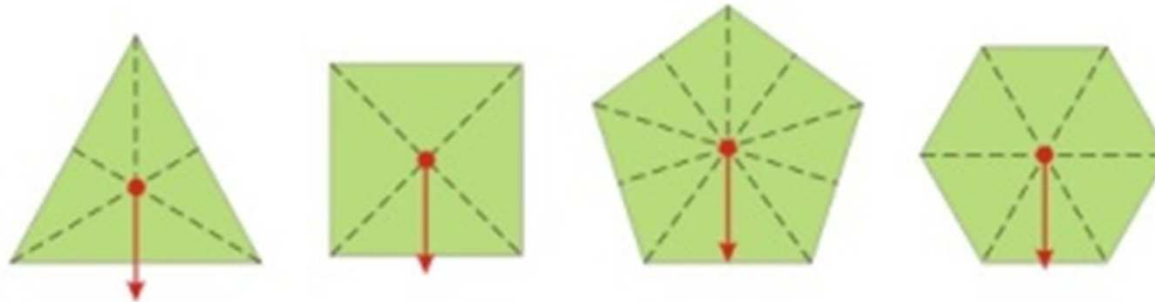
Souřadnice hmotného středu

$$\vec{r}_S = \frac{\sum_i m_i \vec{r}_i}{\sum_i m_i} \rightarrow \frac{\int_{(m)} \vec{r} dm}{\int_{(m)} dm}$$



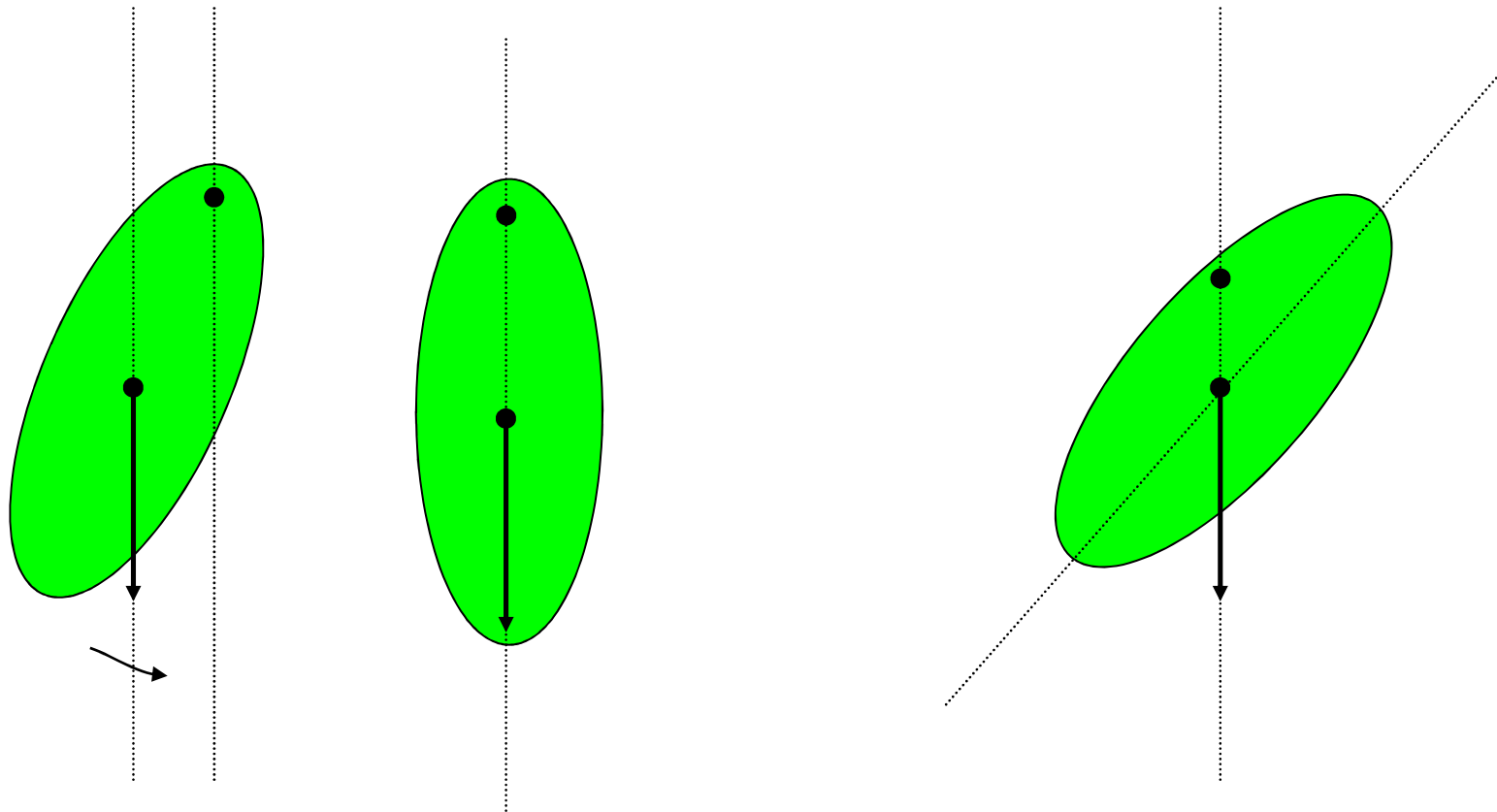
Hmotný střed pravidelných těles

Osy a roviny symetrie obsahují hmotný střed



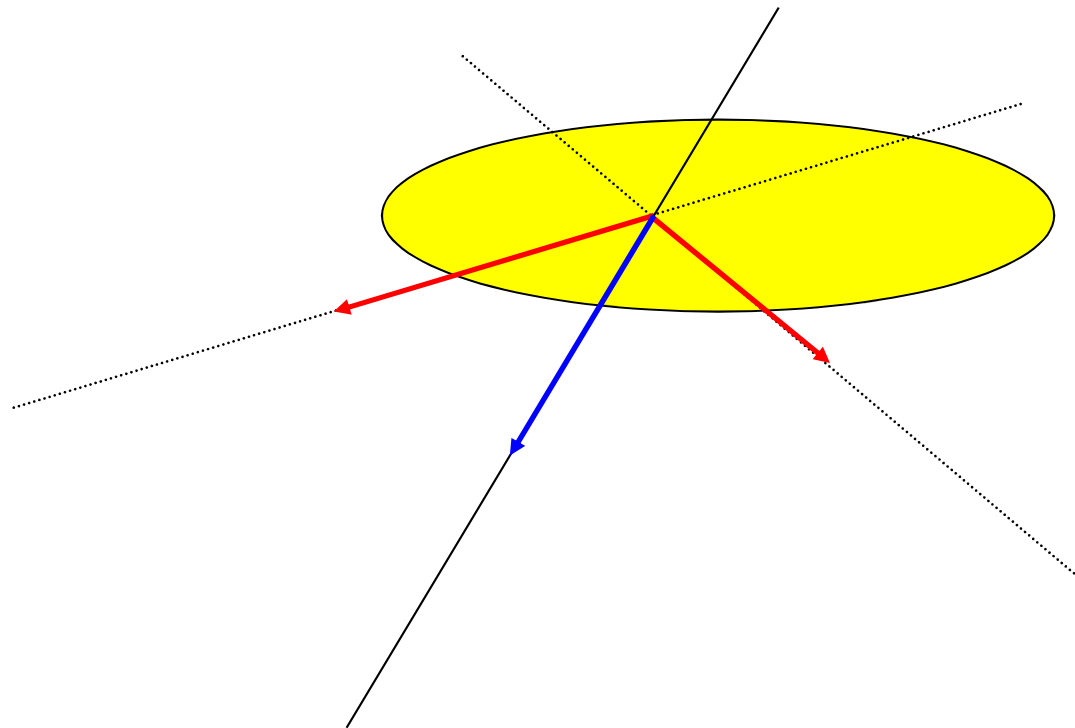
Těžiště

- Tíže v gravitačním poli Země



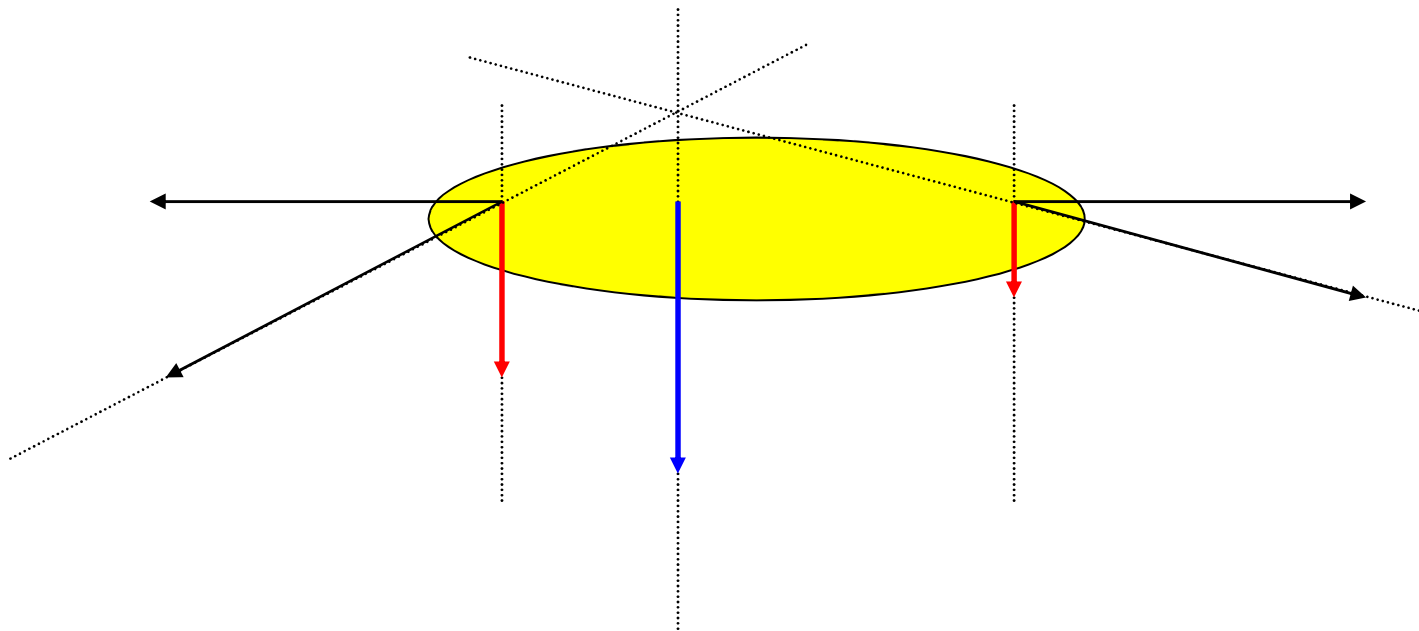
Působení síly na tuhé těleso

- Síly mohou působit v různých bodech tělesa



Rovnoběžné síly na tuhé těleso

- Vektorové přímky se neprotínou



Posuvný pohyb tuhého tělesa

Zákon síly (1. věta impulsová) pro jednotlivé HB tělesa

$$m_i \frac{d^2 \vec{r}_i}{dt^2} = \vec{F}_i$$

Úpravou a zavedením HS pro posuvný pohyb

$$\sum_i m_i \frac{d^2 \vec{r}_i}{dt^2} = \frac{d^2}{dt^2} \sum_i m_i \vec{r}_i = \left(\sum_i m_i \right) \frac{d^2 \vec{r}_S}{dt^2} = \sum_i \vec{F}_i = \vec{F}$$



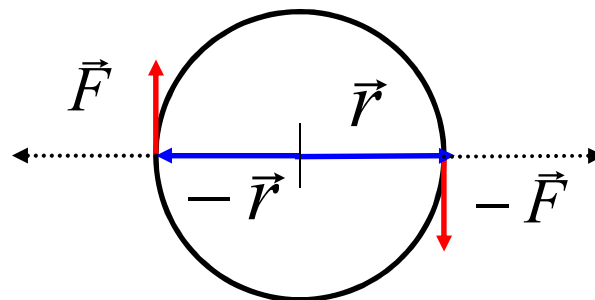
Otáčivý pohyb tuhého tělesa

2. věta impulsová pro jednotlivé HB tělesa

$$\frac{d\vec{b}_i}{dt} = \vec{M}_i$$

Úpravou

$$\frac{d\vec{B}}{dt} = \frac{d}{dt} \sum_i \vec{b}_i = \sum_i \vec{M}_i = \vec{M}$$



$$\sum \vec{F} = \vec{0}$$

$$\sum \vec{M} \neq \vec{0}$$



Rovnováha tuhého tělesa

- Rovnováha vzhledem k posuvnému pohybu

$$\sum_i \vec{F}_i = \vec{0}$$

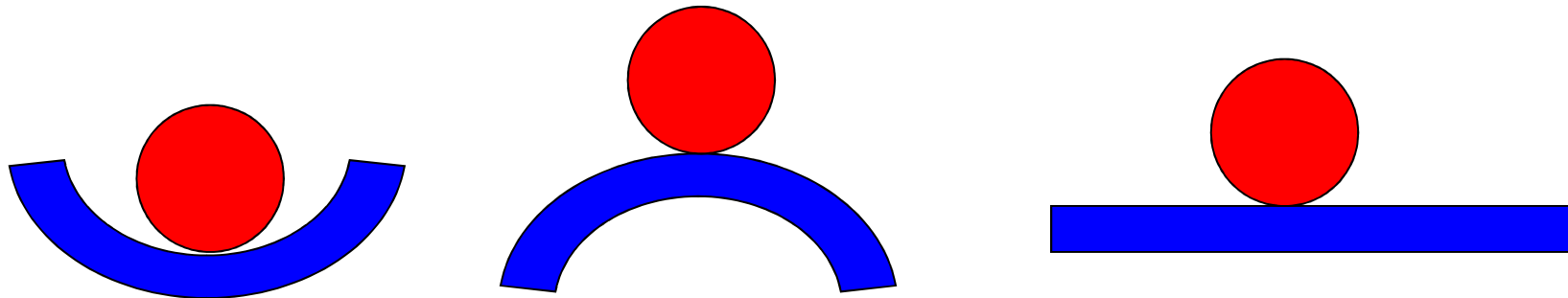
- Rovnováha vzhledem k otáčivému pohybu

$$\sum_i \vec{M}_i = \vec{0}$$



Rovnováha - stabilita

- Stabilní Labilní Indiferentní



Osa pro otáčivý pohyb

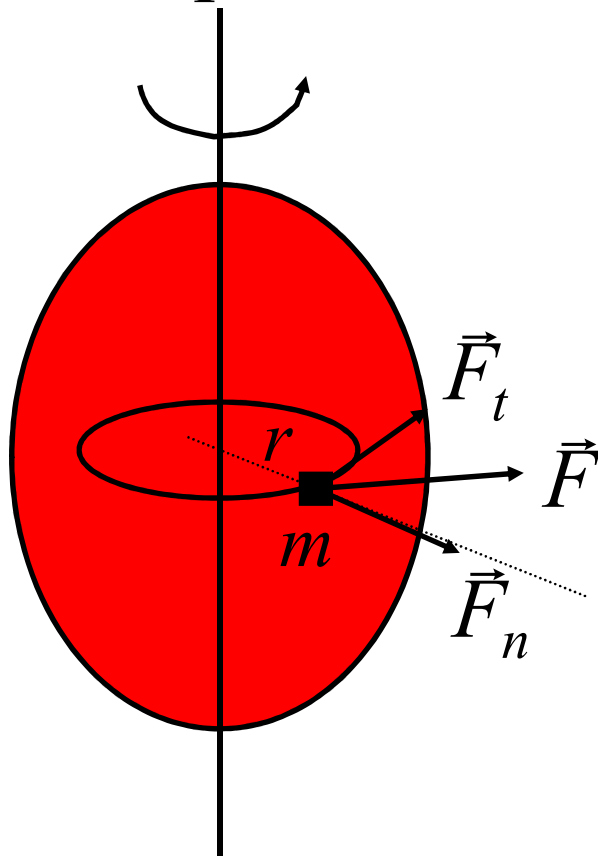
- Pevná (v tělese, prostoru)
- Okamžitá

Obecně není pohyb tuhého tělesa vyřešen v jednoduchých vzorcích – numerické řešení



Otáčení kolem pevné osy

- Osa pevná vzhledem k tělesu



$$a_t = r\varepsilon = r \frac{d\omega}{dt}$$

$$ma_t = F_t$$

$$J\varepsilon = mr^2\varepsilon = F_t r = M$$

Moment setrvačnosti HB

$$J = mr^2$$



Pohybová rovnice pro rotaci

- Pohybová rovnice

$$J\varepsilon = M$$

- Moment hybnosti rotujícího tělesa

$$b = r \cdot mv = mr^2\omega = J\omega$$



Moment setrvačnosti

- Pro HB

$$J = mr^2$$

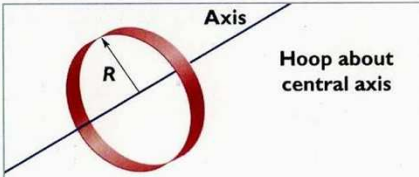
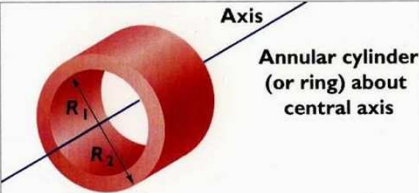
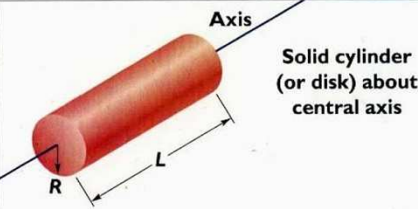
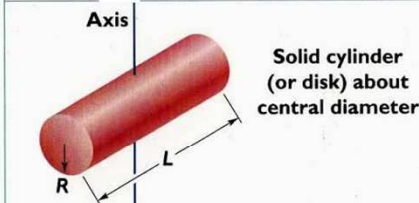
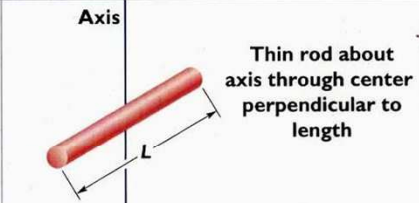
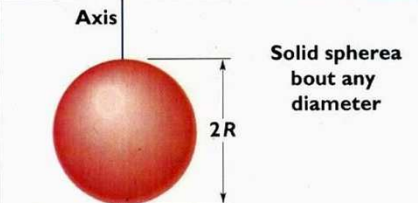
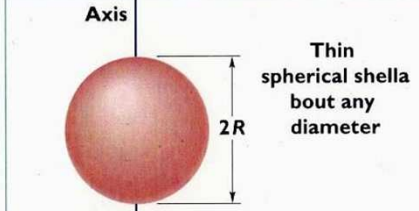
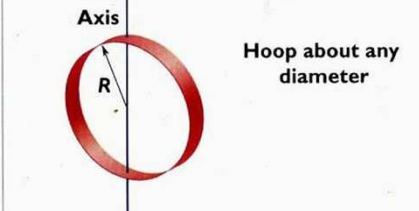
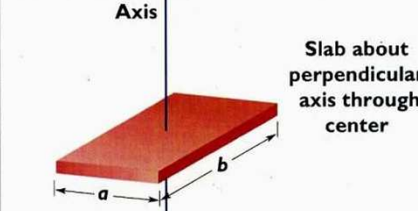
- Pro TT

$$J = \sum_i m_i r_i^2 \rightarrow \int_{(m)} r^2 dm$$

Vždy charakteristický pro určitou osu rotace

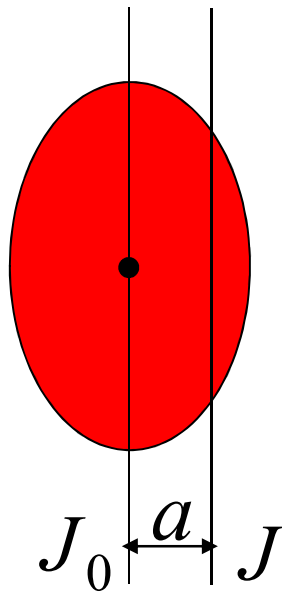


Momenty setrvačnosti symetrických těles

 <p>Axis</p> <p>Hoop about central axis</p> <p>$I = MR^2$</p> <p>(a)</p>	 <p>Axis</p> <p>Annular cylinder (or ring) about central axis</p> <p>$I = \frac{1}{2}M(R_1^2 + R_2^2)$</p> <p>(b)</p>	 <p>Axis</p> <p>Solid cylinder (or disk) about central axis</p> <p>$I = \frac{1}{2}MR^2$</p> <p>(c)</p>
 <p>Axis</p> <p>Solid cylinder (or disk) about central diameter</p> <p>$I = \frac{1}{4}MR^2 + \frac{1}{12}ML^2$</p> <p>(d)</p>	 <p>Axis</p> <p>Thin rod about axis through center perpendicular to length</p> <p>$I = \frac{1}{12}ML^2$</p> <p>(e)</p>	 <p>Axis</p> <p>Solid sphere about any diameter</p> <p>$I = \frac{2}{5}MR^2$</p> <p>(f)</p>
 <p>Axis</p> <p>Thin spherical shell about any diameter</p> <p>$I = \frac{2}{3}MR^2$</p> <p>(g)</p>	 <p>Axis</p> <p>Hoop about any diameter</p> <p>$I = \frac{1}{2}MR^2$</p> <p>(h)</p>	 <p>Axis</p> <p>Slab about perpendicular axis through center</p> <p>$I = \frac{1}{12}M(a^2 + b^2)$</p> <p>(i)</p>

Steinerova věta

Moment setrvačnosti vzhledem k ose neprocházející těžištěm, rovnoběžné s původní osou



$$J = J_0 + Ma^2$$

Moment setrvačnosti tělesa vzhledem k libovolně zvolené ose o je *součtem* jeho momentu setrvačnosti I_T vzhledem k rovnoběžné ose o' ($o' \parallel o$), vedené jeho těžištěm, a momentu setrvačnosti mh^2 veškeré hmoty soustředěné v těžišti vzhledem k ose o , kde h je vzdálenost os o, o' .



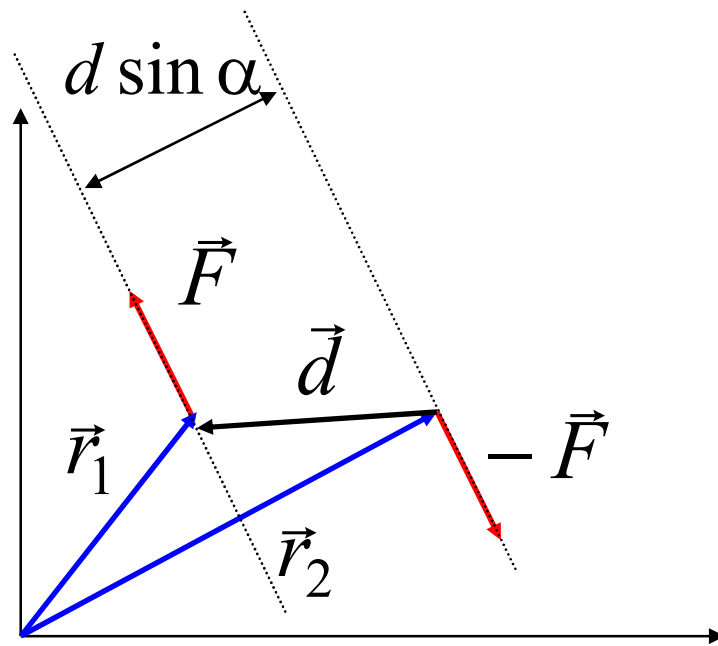
Jakob Steiner
(*1796 - †1863)



Dvojice sil

Dvě síly stejně velké a opačně orientované

$$\vec{M} = \vec{r}_1 \times \vec{F} + \vec{r}_2 \times (-\vec{F}) = \vec{d} \times \vec{F}$$

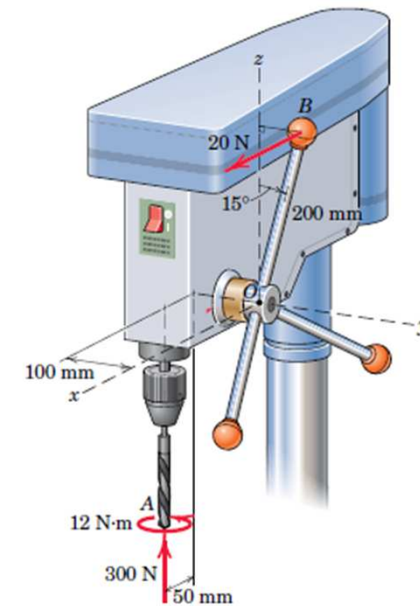
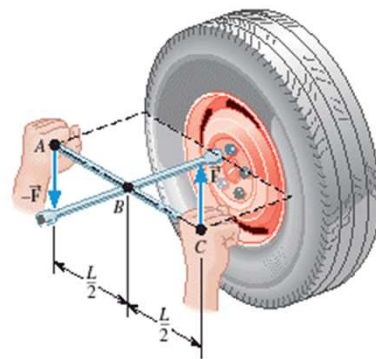
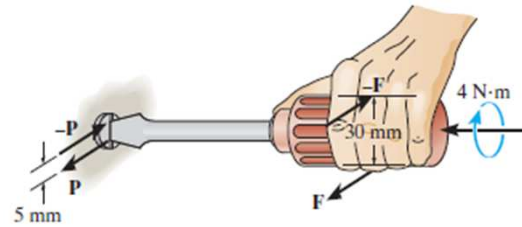
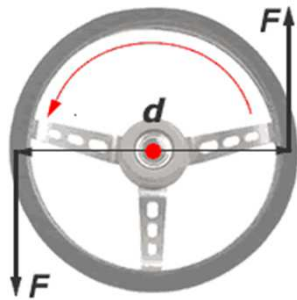


moment dvojice sil

$$M = Fd \sin \alpha$$



Příklady dvojice sil



Práce a výkon při rotačním pohybu

Práce

$$dW = \vec{F} \cdot d\vec{s} = F_t ds = F_t r d\theta = M d\theta$$

$$W = \int_{\theta_i}^{\theta_f} M d\theta$$

Výkon

$$P = \frac{dW}{dt} = M\omega$$



Rotační a posuvný pohyb

analogie
mezi veličinami

Tabulka 11.3 Posuvný a otáčivý pohyb

POSUVNÝ POHYB V DANÉM SMĚRU		OTÁČIVÝ POHYB KOLEM PEVNÉ OSY	
poloha	x	úhlová poloha	θ
rychlost	$v = dx/dt$	úhlová rychlost	$\omega = d\theta/dt$
zrychlení	$a = dv/dt$	úhlové zrychlení	$\varepsilon = d\omega/dt$
hmotnost	m	moment setrvačnosti	I
věta o hybnosti	$ma = F$	věta o momentu hybnosti	$I\varepsilon = M$
práce	$W = \int F dx$	práce	$W = \int M d\theta$
kinetická energie	$E_k = \frac{1}{2}mv^2$	kinetická energie	$E_k = \frac{1}{2}I\omega^2$
výkon	$P = Fv$	výkon	$P = M\omega$
vztah mezi prací a změnou kinetické energie	$W = \Delta E_k$	vztah mezi prací a změnou kinetické energie	$W = \Delta E_k$

Tabulka 12.2 Posuvný a otáčivý pohyb, pokračování tab. 11.3

POSUVNÝ POHYB V DANÉM SMĚRU		OTÁČIVÝ POHYB KOLEM PEVNÉ OSY	
síla	F	moment síly	$M = r \times F$
hybnost	p	moment hybnosti	$L = r \times p$
hybnost ^a	$P = \sum p_i$	moment hybnosti ^a	$L = \sum L_i$
hybnost ^a	$P = m\mathbf{v}_T$	moment hybnosti ^b	$L = I\omega$
věta o hybnosti ^a	$\frac{dP}{dt} = \sum F_{\text{ext}}$	věta o momentu hybnosti ^a	$\frac{dL}{dt} = \sum M_{\text{ext}}$
zákon zachování ^c	$P = \text{konst.}$	zákon zachování ^c	$L = \text{konst.}$



Obecný otáčivý pohyb

Není nutně osa pevná v prostoru a tělese

Precese

