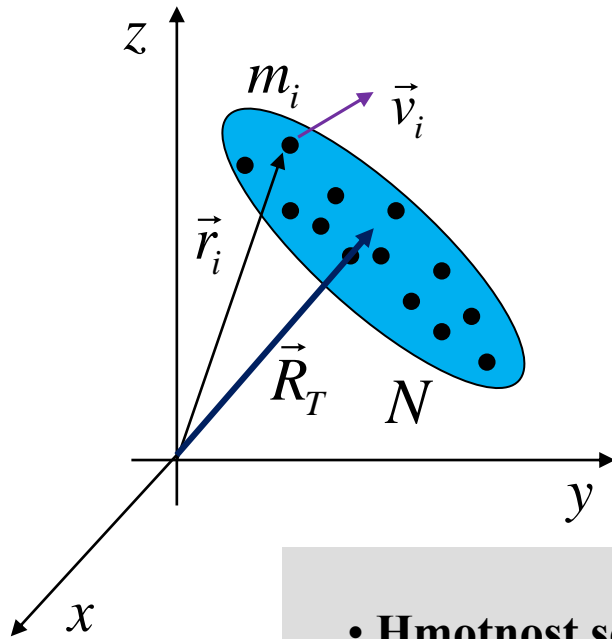


Opakování - Soustava hmotných bodů

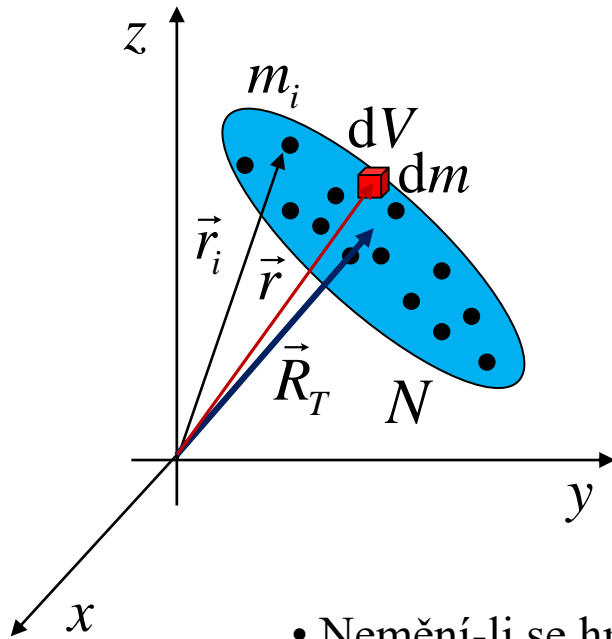


- Soustava N částic, např. molekuly plynu v uzavřené nádobě
- Poloha i -tého bodu: $\vec{r}_i = x_i \vec{e}_x + y_i \vec{e}_y + z_i \vec{e}_z$
- Rychlost, hybnost i -tého bodu: $\vec{v}_i = \frac{d\vec{r}_i}{dt}$, $\vec{p}_i = m_i \vec{v}_i$
- Zrychlení i -tého bodu: $\vec{a}_i = \frac{d^2 \vec{r}_i}{dt^2}$

- **Hmotnost soustavy hmotných bodů:** $M = \sum_{i=1}^N m_i$
- **Hmotný střed (těžiště):** $\vec{R}_T \equiv \frac{\sum_{i=1}^N m_i \vec{r}_i}{\sum_{i=1}^N m_i} = \frac{1}{M} \sum_{i=1}^N m_i \vec{r}_i$

$$X_T \equiv \frac{1}{M} \sum_{i=1}^N m_i x_i, \quad Y_T \equiv \frac{1}{M} \sum_{i=1}^N m_i y_i, \quad Z_T \equiv \frac{1}{M} \sum_{i=1}^N m_i z_i$$

Opakování - Soustava hmotných bodů



- Volná soustava hmotných bodů. Polohové vektory jsou nezávislé a k určení polohy je nutné $3N$ souřadnic.
- Volná soustava hmotných bodů má **$3N$ stupňů volnosti**.
- Tuhá soustava hmotných bodů. Vzdálenosti mezi jednotlivými hmotnými body se nemění:

$$|\vec{r}_{ij}| = |\vec{r}_j - \vec{r}_i| = \text{konst.}, \quad \rho = \rho(\vec{r}) = \lim_{V \rightarrow 0} \frac{m}{V} = \frac{dm}{dV}$$

$$X_T \equiv \frac{1}{M} \int_V x \rho dV, \quad Y_T \equiv \frac{1}{M} \int_V y \rho dV, \quad \frac{1}{M} \int_V z \rho dV$$

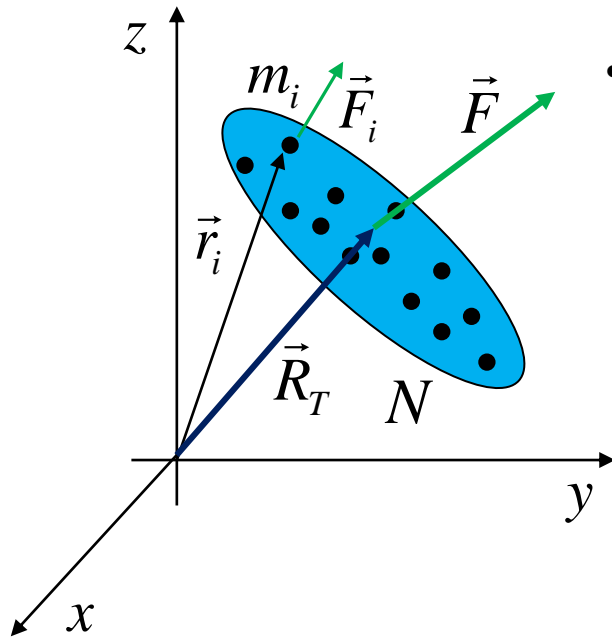
- Nemění-li se hmotnosti jednotlivých hmotných bodů s časem, potom **rychlost hmotného středu soustavy**:

$$\vec{v}_T = \frac{d\vec{R}_T}{dt} = \frac{1}{M} \sum_{i=1}^N \left(m_i \frac{d\vec{r}_i}{dt} \right) = \frac{1}{M} \sum_{i=1}^N (m_i \vec{v}_i) = \frac{1}{M} \sum_{i=1}^N \vec{p}_i$$

- Pro celkovou hybnost soustavy hmotných bodů:

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

Opakování - Soustava hmotných bodů – pohybové rovnice



- Síla působící na i -tý hmotný bod : \vec{F}_i
- Sílu která nám působí na i -tý hmotný bod si můžeme představit složenou ze dvou výslednic:

$$\vec{F}_i = \vec{F}_i^E + \vec{F}_i^I$$

výslednice **vnějších sil** působících na i -tý bod

vnitřní síly, kterými působí všechny hmotné body soustavy na i -tý bod

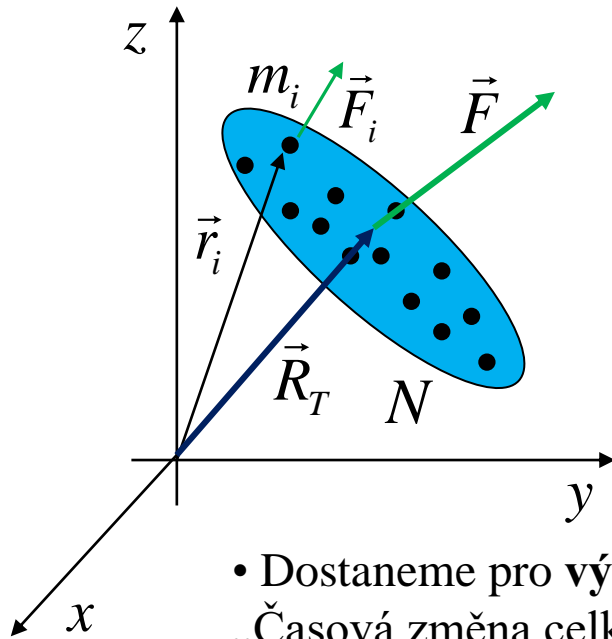
- Pro výslednici vnitřních sil platí:

$$\vec{F}_i^I = \sum_{j=1}^N \vec{F}_{ij}^I, \quad \vec{F}_{ii}^I = 0$$

- Podle 2. Newtonova zákona je **výsledná síla** působící na soustavu:

$$\vec{F} = \sum_i^N \vec{F}_i = \sum_i^N \vec{F}_i^E + \sum_i^N \sum_j^N \vec{F}_{ij}^I = \sum_{i=1}^N m_i \frac{d^2 \vec{r}_i}{dt^2} = \sum_{i=1}^N m_i \frac{d\vec{v}_i}{dt} = \sum_{i=1}^N \frac{d\vec{p}_i}{dt}$$

Opakování - Soustava hmotných bodů – pohybové rovnice



- Podle 3. Newtonova zákona platí:

$$\vec{F}_{ij}^I = -\vec{F}_{ji}^I \Rightarrow \sum_i \sum_j \vec{F}_{ij}^i = 0$$

- Uvážíme-li:

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

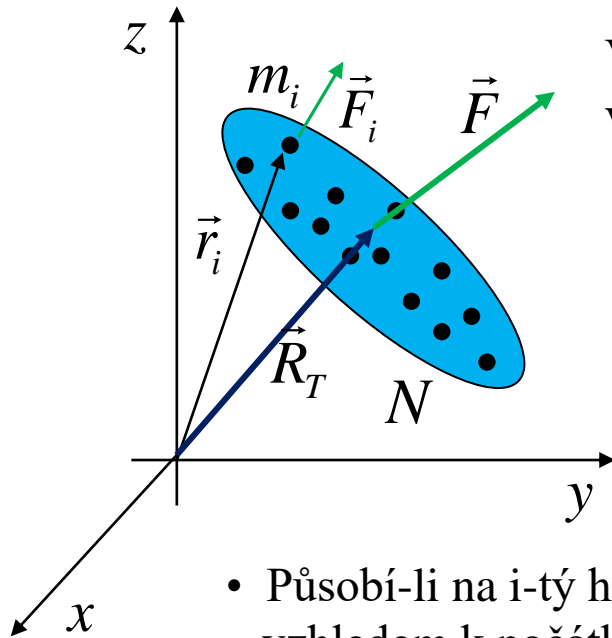
- Dostaneme pro **výslednou sílu** působící na soustavu tzv. **1. větu impulzovou**: „Časová změna celkové hybnosti soustavy hmotných bodů je rovná výslednici vnějších sil působících na soustavu a má s ní stejný směr.“

$$\vec{F} = \sum_i \vec{F}_i^E = \frac{d}{dt} \sum_{i=1}^N \vec{p}_i = \frac{d\vec{P}}{dt} = M \frac{d^2 \vec{R}_T}{dt^2}$$

- Pro konečný časový interval (t_1, t_2) dostaneme integrací:

$$\vec{P} = \vec{P}_2 - \vec{P}_1 = \int_{t_1}^{t_2} \vec{F} dt$$

Opakování - Soustava hmotných bodů – pohybové rovnice



V případě izolované soustavy hmotných bodů je výslednice vnějších sil působících na soustavu nulová a z 1. věty impulzové:

$$\vec{F} = \sum_i^N \vec{F}_i^E = 0 = \frac{d\vec{P}}{dt} \Rightarrow \vec{P} = M\vec{v}_T = \text{konst.}$$

• Zákon zachování hybnosti:

„Celková hybnost izolované soustavy hmotných bodů se nemění.“

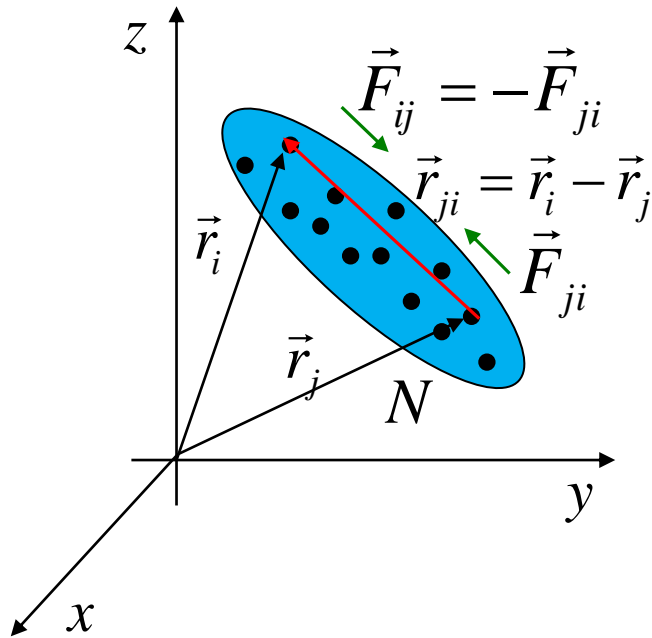
- Působí-li na i-tý hmotný bod síla \vec{F}_i pak moment síly vzhledem k počátku soustavy souřadné je:

$$\vec{M}_i = [\vec{r}_i \times \vec{F}_i]$$

- Pro celkový moment sil vzhledem k počátku soustavy souřadné dostaneme:

$$\vec{M} = \sum_{i=1}^N \vec{M}_i = \sum_{i=1}^N [\vec{r}_i \times \vec{F}_i] = \sum_{i=1}^N [\vec{r}_i \times (\vec{F}_i^I + \vec{F}_i^E)] = \vec{M}^I + \vec{M}^E$$

Opakování - Soustava hmotných bodů – pohybové rovnice



- Pro moment vnitřních sil vzhledem k počátku soustavy souřadné dostaneme:

$$\vec{M}^I = \sum_{i=1}^N \vec{r}_i \times \vec{F}_i^I = \sum_{i=1}^N \left[\vec{r}_i \times \sum_{j=1}^N \vec{F}_{ij} \right] = \sum_{i=1}^N \sum_{j=1}^N \left[\vec{r}_i \times \vec{F}_{ij} \right]$$

- Uděláme trik:

$$\sum_{i=1}^N \sum_{j=1}^N \left[\vec{r}_i \times \vec{F}_{ij} \right] = \sum_{i=1}^N \sum_{j=1}^N \frac{1}{2} \left(\left[\vec{r}_i \times \vec{F}_{ij} \right] + \left[\vec{r}_j \times \vec{F}_{ji} \right] \right)$$

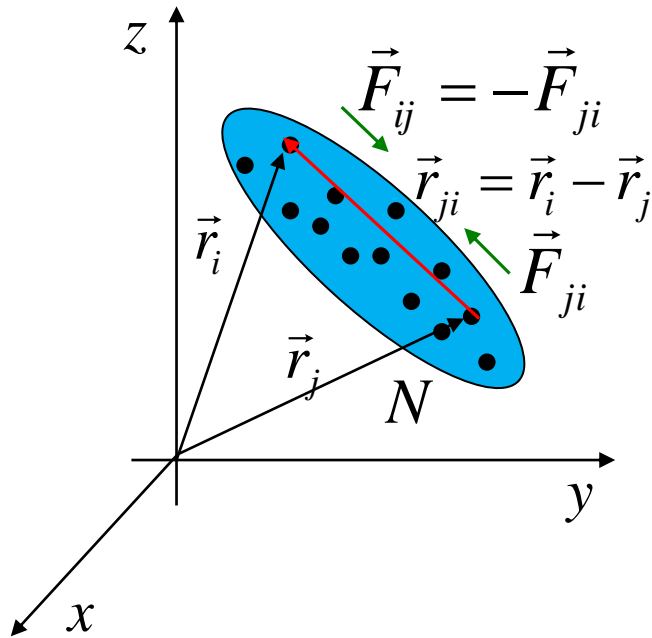
- A pro moment vnitřních sil dostaneme:

$$\vec{M}^I = \frac{1}{2} \sum_{i=1}^N \sum_{j=1}^N \left[(\vec{r}_i - \vec{r}_j) \times \vec{F}_{ij} \right] = 0, \quad \text{protože } \vec{r}_{ji} \parallel \vec{F}_{ij}$$

- Celkový moment sil vzhledem k počátku soustavy souřadné je tedy roven výslednici momentů vnějších sil:

$$\vec{M} = \vec{M}^E = \sum_{i=1}^N \left[\vec{r}_i \times \vec{F}_i^E \right]$$

Opakování - Soustava hmotných bodů – pohybové rovnice



- Pro i -tý hmotný bod tedy platí:

$$\frac{d\vec{b}_i}{dt} = \frac{d}{dt} [\vec{r}_i \times \vec{p}_i] = \vec{M}_i = [\vec{r}_i \times \vec{F}_i]$$

- Pro celou soustavu počítáme přes všechny hmotné body:

$$\sum_{i=1}^N \frac{d\vec{b}_i}{dt} = \frac{d}{dt} \sum_{i=1}^N \vec{b}_i = \frac{d\vec{B}}{dt} = \sum_{i=1}^N \vec{M}_i = \vec{M}$$

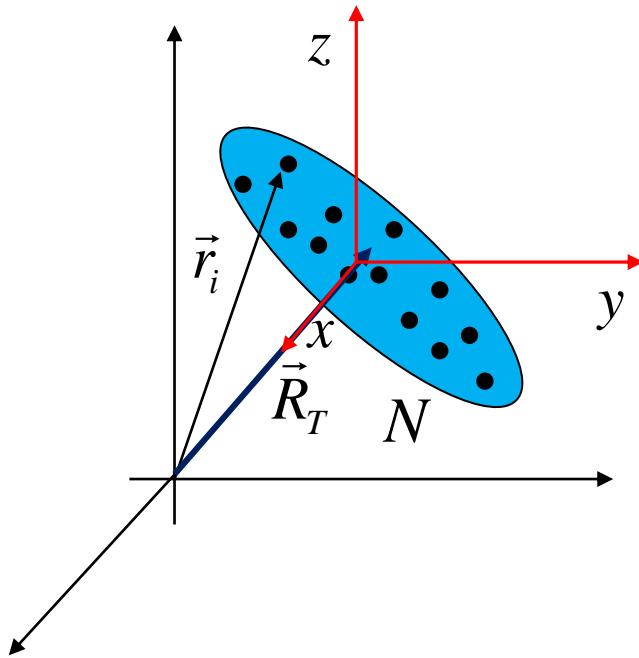
$$\frac{d\vec{B}}{dt} = \vec{M}$$

- Dostaneme **2. větu impulzovou**:

„Součet momentů vnějších sil působících na jednotlivé hmotné body soustavy je roven časové změně celkového momentu hybnosti soustavy.“

- Integrací můžeme upravit na tvar:
$$\vec{B} = \vec{B}_2 - \vec{B}_1 = \int_{t_1}^{t_2} \vec{M} dt$$

Opakování - Soustava hmotných bodů – pohybové rovnice



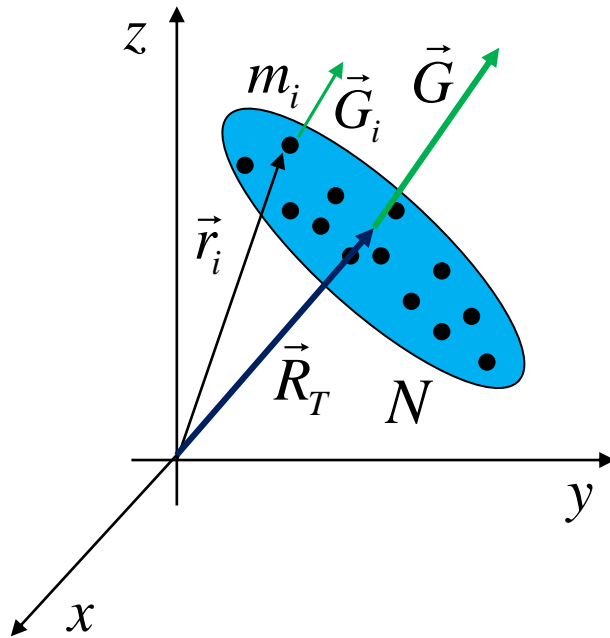
- Když za počátek soustavy souřadné zvolíme hmotný střed (těžiště) soustavy:

$$\vec{v}_T = 0 \quad \Rightarrow \quad \vec{P}_T = 0$$

- dá se ukázat, že 2. věta impulzová platí i pokud vztahujeme moment hybnosti a moment síly vůči hmotnému středu soustavy:

$$\frac{d\vec{B}_s}{dt} = \vec{M}_s$$

Soustava hmotných bodů – Těžiště



- Uvážíme-li definici hmotného středu:

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

- Hmotný střed bývá ekvivalentně nazýván **těžištěm**. Tento název je odvozen z působení homogenního tíhového pole na soustavu:

$$\vec{F} = \vec{F}^E = \sum_i^N \vec{G}_i = \sum_i^N m_i \vec{g}$$

- Celkový moment sil vzhledem k počátku soustavy souřadné je tedy roven výslednici momentů vnějších sil:

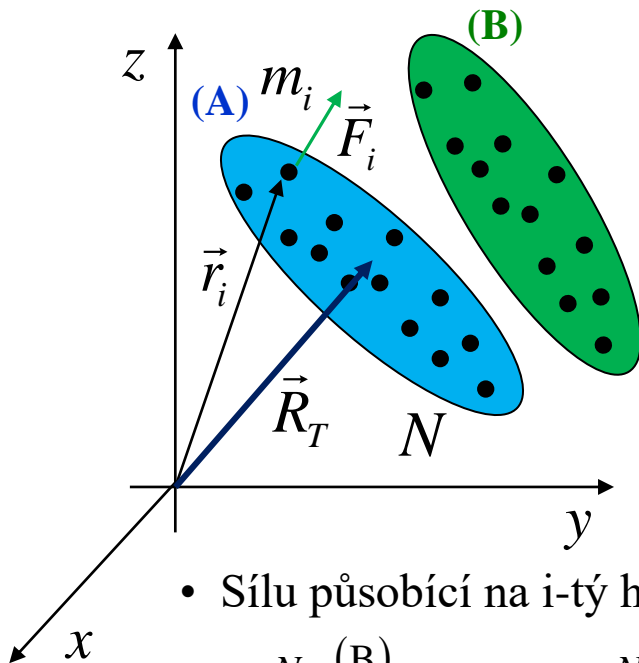
$$\vec{M} = \vec{M}^E = \sum_{i=1}^N [\vec{r}_i \times \vec{F}_i^E] = \sum_{i=1}^N [\vec{r}_i \times m_i \vec{g}] = \left[\sum_{i=1}^N m_i \vec{r}_i \times \vec{g} \right]$$

- Výsledný moment homogenní tíhové síly působící na soustavu hmotných bodů je roven:

$$\vec{M} = [M \vec{R}_T \times \vec{g}] = [\vec{R}_T \times M \vec{g}] = [\vec{R}_T \times \vec{G}]$$

- Hmotný střed - **těžiště** je působištem homogenní tíhové síly.

Soustava hmotných bodů – kinetická a potenciální energie



- Předpokládejme, že soustava hmotných bodů přejde v důsledku působení sil z počátečního stavu (A) do konečného stavu (B). Potom práce silového pole při takovém posuvu hmotných bodů je:

$$A = A_{BA} = \sum_{i=1}^N \int_{(A)}^{(B)} \vec{F}_i \cdot d\vec{r}_i = E_K^{(B)} - E_K^{(A)} = \Delta E_K$$

- kde kinetickou energií se rozumí součet kinetických energií hmotných bodů soustavy :

$$E_K = \sum_{i=1}^N \frac{1}{2} m_i v_i^2$$

- Sílu působící na i-tý hmotný bod můžeme rozdělit na výslednici vnitřních a vnějších sil:

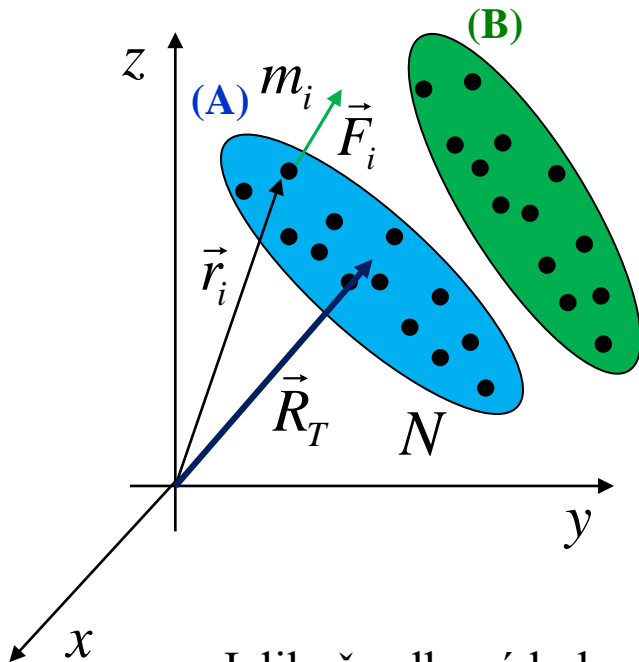
$$A = \sum_{i=1}^N \int_{(A)}^{(B)} \vec{F}_i^I \cdot d\vec{r}_i + \sum_{i=1}^N \int_{(A)}^{(B)} \vec{F}_i^E \cdot d\vec{r}_i = \sum_{i=1}^N \sum_{j=1}^N \int_{(A)}^{(B)} \vec{F}_{ij} \cdot d\vec{r}_i + \sum_{i=1}^N \int_{(A)}^{(B)} \vec{F}_i^E \cdot d\vec{r}_i = A^I + A^E$$

- Změna kinetické energie soustavy hmotných bodů je tedy rovna práci vykonané vnitřními a vnějšími silami:

$$\Delta E_K = E_K^{(B)} - E_K^{(A)} = A^I + A^E$$

- Kinetickou energii soustavy hmotných bodů ovlivňují jak vnější, tak vnitřní síly. Vnitřní síly ovlivňují ale jen volnou soustavu, protože v tuhé soustavě se vzdálenosti mezi hmotnými body nemění a vnitřní síly tedy nekonají práci.

Soustava hmotných bodů – kinetická a potenciální energie



- Pro rychlost i -tého hmotného bodu vůči hmotnému středu (těžišti) soustavy platí (Galileova transformace):

$$\vec{v}_{iT} = \vec{v}_i - \vec{v}_T$$

- kinetickou energii hmotných bodů soustavy můžeme upravit:

$$\begin{aligned} E_K &= \sum_{i=1}^N \frac{1}{2} m_i v_i^2 = \sum_{i=1}^N \frac{1}{2} m_i (\vec{v}_T + \vec{v}_{iT})^2 = \\ &= \frac{1}{2} v_T^2 \sum_{i=1}^N m_i + \vec{v}_T \sum_{i=1}^N m_i \vec{v}_{iT} + \sum_{i=1}^N \frac{1}{2} m_i v_{iT}^2 \end{aligned}$$

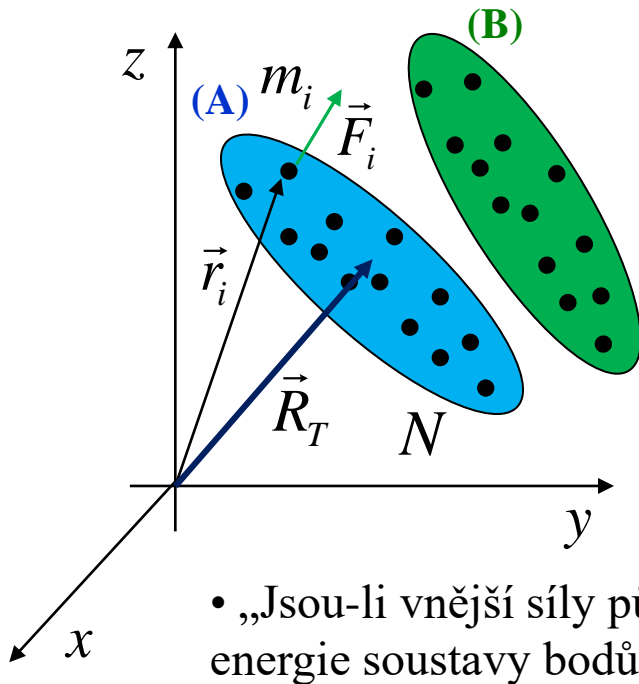
- Jelikož celková hybnost hmotných bodů je vůči hmotnému středu (těžišti) nulová, tak:

$$E_K = \frac{1}{2} M v_T^2 + \frac{1}{2} \sum_{i=1}^N m_i v_{iT}^2 = \frac{1}{2} M v_T^2 + E_K^I$$

- Kinetickou energii pohybu hmotných bodů soustavy vůči jejímu hmotnému středu nazýváme **vnitřní kinetickou energií** soustavy hmotných bodů.

„Celková kinetická energie soustavy hmotných bodů je rovna součtu kinetické energie hmotného středu a vnitřní kinetické energie soustavy“ – **Königova věta**

Soustava hmotných bodů – kinetická a potenciální energie



- Jsou-li vnější i vnitřní síly působící na soustavu konzervativní, je práce A vykonanou na systém možno vyjádřit jako úbytek potenciální energie mezi místy (A) a (B):

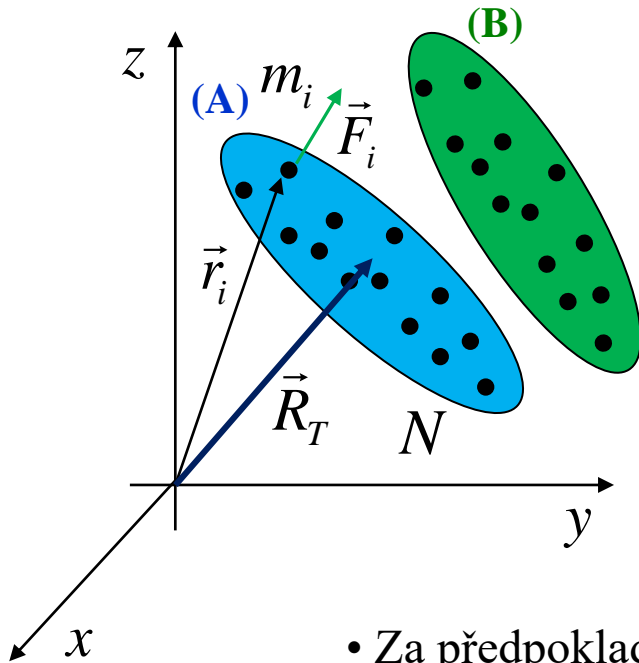
$$A = A_{BA} = E_P^{(A)} - E_P^{(B)}$$

- a pro celkovou mechanickou energii soustavy hmotných bodů dostaneme **zákon zachování mechanické energie**:

$$E = E_K^{(A)} + E_P^{(A)} = E_K^{(B)} + E_P^{(B)} = konst.$$

- „Jsou-li vnější síly působící na těleso konzervativní, je součet potenciální a kinetické energie soustavy bodů konstantní.“

Izolovaná soustava hmotných bodů



- **Izolovanou soustavou hmotných bodů** rozumíme takovou soustavu, která není vystavena působení externích sil:

$$F_i^E = 0$$

- V případě izolované soustavy hmotných bodů je výslednice vnějších sil působících na soustavu nulová a z 1. věty impulzové dostáváme **zákon zachování hybnosti**:

$$\vec{F} = \sum_i^N \vec{F}_i^E = 0 = \frac{d\vec{P}}{dt} \Rightarrow \vec{P} = M\vec{v}_T = \sum_{i=1}^N \vec{p}_i = konst.$$

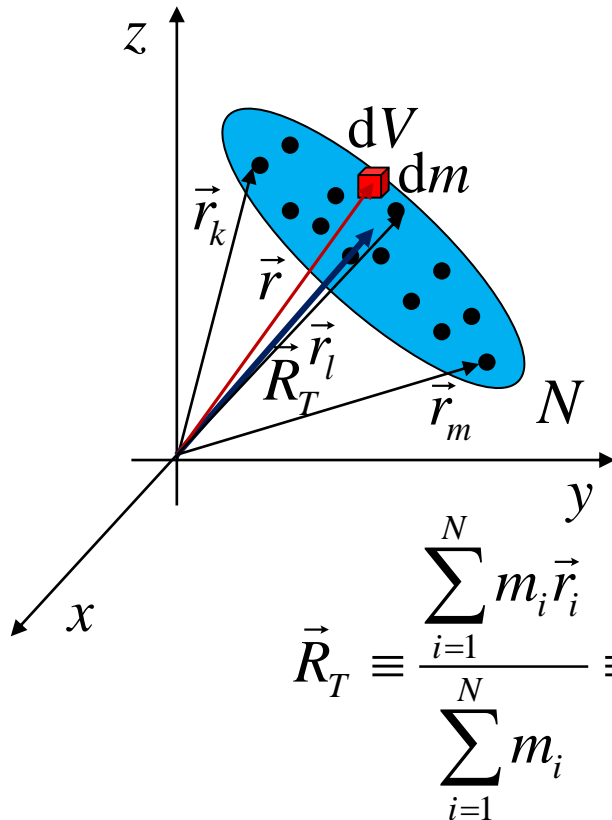
- Za předpokladu, že se hmotnost soustavy hmotných bodů nemění dostaneme:

$$\vec{v}_T = konst.$$

- Za předpokladu, že je celkový moment sil působících na soustavu nulový, dostáváme z 2. věty impulzové **zákon zachování momentu hybnosti**:

$$\vec{M} = \sum_i^N \vec{M}_i^E = 0 = \frac{d\vec{B}}{dt} \Rightarrow \vec{B} = \sum_{i=1}^N \vec{b}_i = konst.$$

Tuhá soustava hmotných bodů – Tuhé těleso



- **Volná soustava hmotných bodů.** Polohové vektory jsou nezávislé a k určení polohy je nutné $3N$ souřadnic.
- Volná soustava hmotných bodů má **$3N$ stupňů volnosti.**
- **Tuhá soustava hmotných bodů.** Vzdálenosti mezi jednotlivými hmotnými body se nemění:

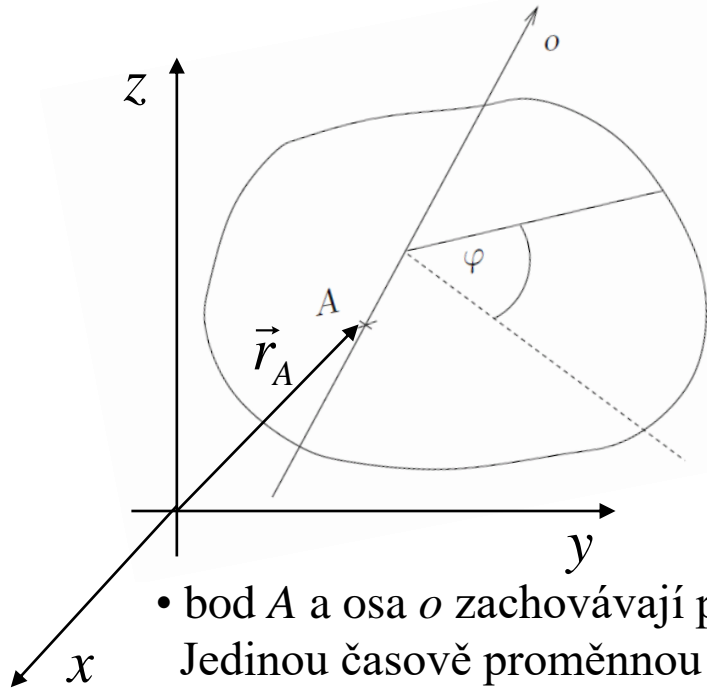
$$|\vec{r}_{ij}| = |\vec{r}_j - \vec{r}_i| = \text{konst.}, \quad \rho = \rho(\vec{r}) = \lim_{V \rightarrow 0} \frac{m}{V} = \frac{dm}{dV}$$

$$\vec{R}_T \equiv \frac{\sum_{i=1}^N m_i \vec{r}_i}{\sum_{i=1}^N m_i} \equiv \frac{\int_V \vec{r} \rho dV}{\int_V \rho dV} = \frac{1}{M} \int_V \vec{r} \rho dV, \quad \text{kde} \quad \int_V \rho dV = \int_V dm = M$$

- Udáním poloh tří hmotných bodů v tuhé soustavě, které neleží na jedné přímce je jednoznačně určena poloha všech bodů soustavy. Tři polohové vektory mají devět souřadnic, ale musí splňovat tyto tři rovnice:

$$d_{kl} = |\vec{r}_k - \vec{r}_l|, \quad d_{km} = |\vec{r}_k - \vec{r}_m|, \quad d_{lm} = |\vec{r}_l - \vec{r}_m| \quad \Rightarrow \quad 6 \text{ stup. volnosti}$$

Tuhá soustava hmotných bodů – Tuhé těleso



- Místo stanovení tří pevných bodů v tělese, můžeme určit polohu tělesa stanovením polohy jednoho bodu např. A , osy procházející tímto bodem a otočením tělesa kolem této osy.
- Poloha bodu A je určena třemi souřadnicemi, směr osy je určen jednotkovým vektorem, tedy dvěma údaji a otočení kolem osy jedním:

$$\vec{r}_A = (x, y, z), \quad \vec{n} = (n_x, n_y, n_z), \text{ kde } |\vec{n}| = 1, \quad \varphi$$

- bod A a osa o zachovávají po celou dobu pohybu v tělese i prostoru stálou polohu. Jedinou časově proměnnou veličinou je úhel otočení a udáním jeho časové závislosti je pohyb určen :

$$\varphi = \varphi(t)$$

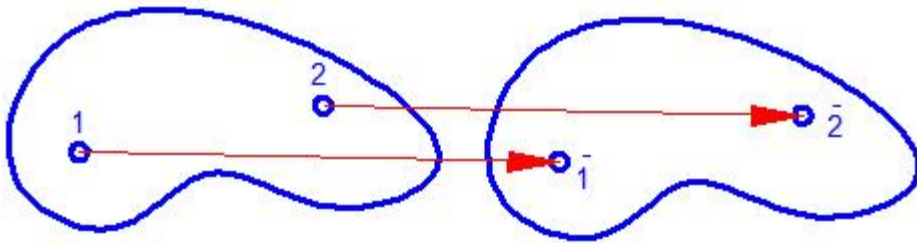
- Uvedený pohyb se nazývá **rotací tuhého tělesa kolem pevné osy**. Otáčeli-li se těleso kolem pevné osy mají všechny body tělesa v každém okamžiku stejnou úhlovou rychlost a stejné úhlové zrychlení:

$$\omega = \frac{d\varphi}{dt}, \quad \varepsilon = \frac{d\omega}{dt} = \frac{d^2\varphi}{dt^2}$$

Otáčení a posunutí

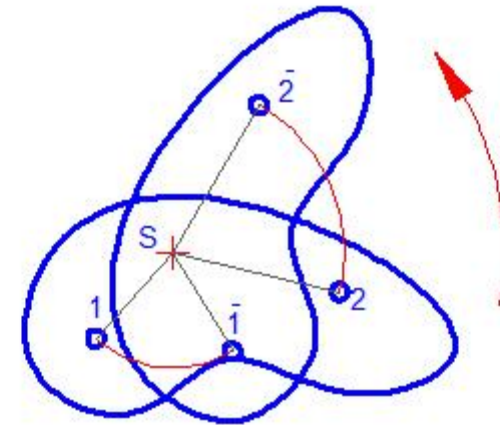
posunutí (translace)

- všechny body tělesa se pohybují po rovnoběžných trajektoriích

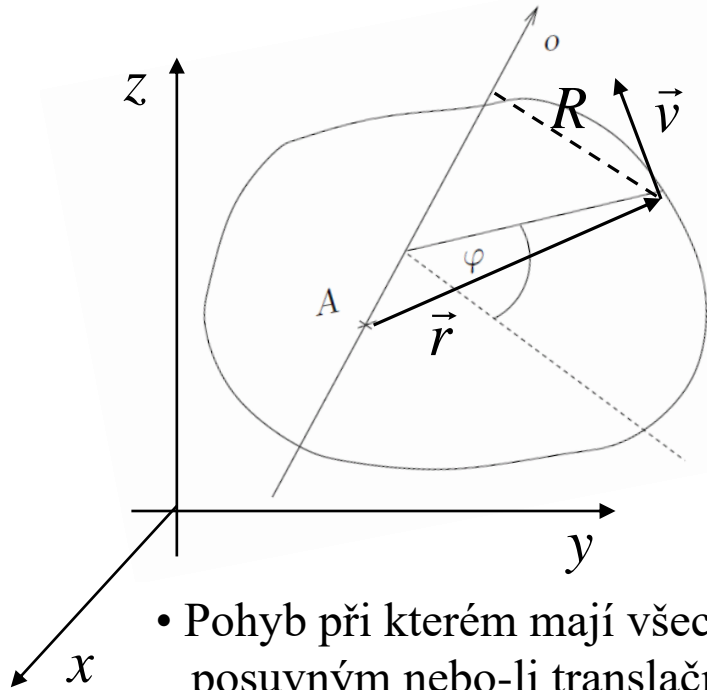


otočení (rotace)

- všechny body tělesa se pohybují po kružnicích okolo osy otáčení



Tuhá soustava hmotných bodů – Tuhé těleso



- 2) Obecnějším pohybem tuhého tělesa je pohyb, při kterém pouze jeden jeho bod A zachovává v tělese i prostoru stálou polohu. Tento pohyb nazýváme **rotací tuhého tělesa kolem pevného bodu**.
- Zavedeme vektor úhlové rychlosti, jehož směr je shodný s osou otáčení, která se může měnit s časem, pak podle **Eulerovy věty** je rychlost libovolného bodu otáčejícího se tělesa dána vzorcem :

$$\vec{v} = \vec{\omega}(t) \times \vec{r}, \quad v = \omega r \sin \alpha = \omega R$$

- Pohyb při kterém mají všechny body tuhého tělesa stejný vektor rychlosti nazýváme posuvným nebo-li translačním pohybem:

$$\vec{v}_T = \vec{v}_T(t)$$

- Podle **Chaslesovy věty** lze libovolný pohyb tuhého tělesa složit z posuvného pohybu a rotace kolem pevného bodu. Rychlost libovolného bodu tuhého tělesa lze určit složením rychlosti jednoho libovolného bodu A tělesa a rychlosti dané otáčením kolem tohoto bodu:

$$v(t) = \vec{v}_T(t) + \vec{\omega}(t) \times \vec{r}$$

Pohyb tuhého tělesa

- Chaslesova věta (teorém)

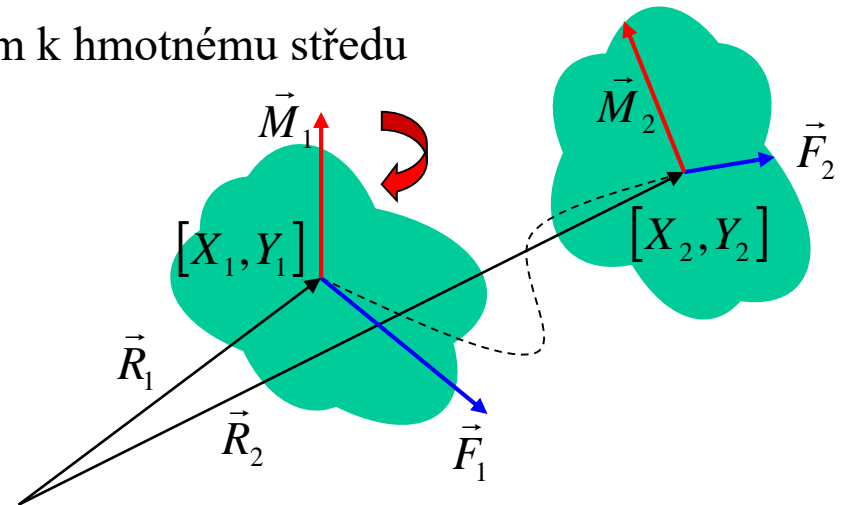
Libovolný pohyb tuhého tělesa lze složit z posuvného pohybu a rotace kolem pevného bodu

- hmotný střed se pohybuje jako hmotný bod v němž se soustředěna celá hmotnost tělesa a na který působí výslednice všech vnějších sil

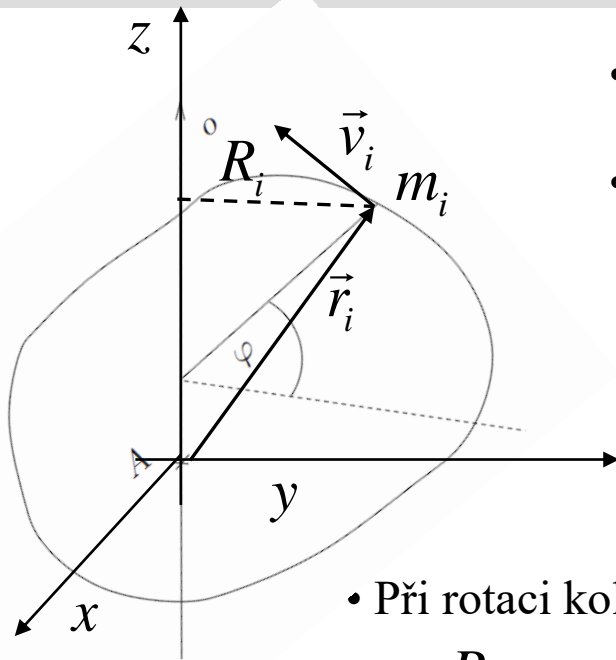
$$\vec{F}^E = \frac{d\vec{P}}{dt} = M\vec{a}_T = M \frac{d\vec{v}_T}{dt} = M \frac{d^2\vec{R}}{dt^2} \quad (1. \text{ impulsová věta})$$

- časová změna momentu hybnosti soustavy vzhledem k hmotnému středu je rovna výslednému momentu vnějších sil

$$\vec{M}^E = \frac{d\vec{B}}{dt} \quad (2. \text{ impulsová věta})$$



Tuhé těleso – otáčení kolem pevné osy – moment setrvačnosti



- Zvolíme soustavu souřadnou tak, že osa z bude totožná s osou otáčení o .
- Pohybovou rovnici získáme úpravou třetí složky 2. věty impulzové:

$$\frac{dB_z}{dt} = M_z$$

$$B_z = \sum_{i=1}^N [\vec{r}_i \times m_i \vec{v}_i]_z = \sum_{i=1}^N (x_i m_i v_{iy} - y_i m_i v_{ix})$$

- Při rotaci kolem pevné osy se i -tý hmotný bod pohybuje po kružnici a tedy:

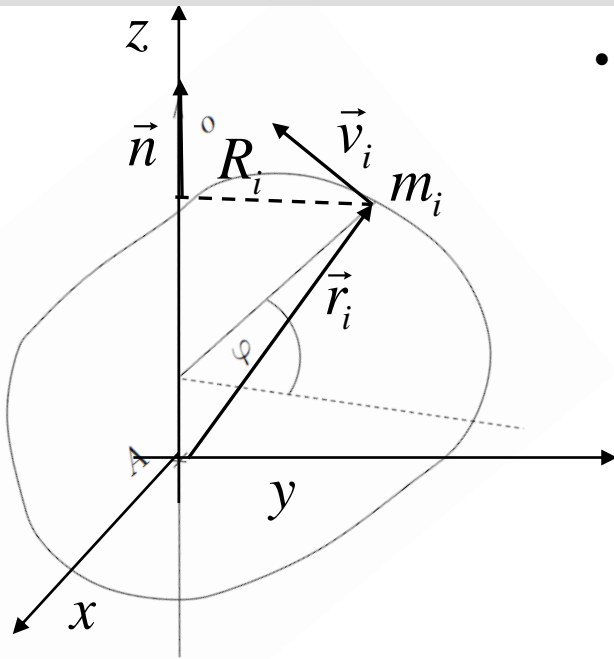
$$x_i = R_i \cos \varphi_i \quad y_i = R_i \sin \varphi_i$$

$$v_{ix} = -R_i \frac{d\varphi_i}{dt} \sin \varphi_i \quad v_{iy} = R_i \frac{d\varphi_i}{dt} \cos \varphi_i$$

- U tuhé soustavy hmotných bodů jsou úhlové rychlosti všech bodů stejné:

$$\frac{d\varphi_i}{dt} = \omega = \frac{d\varphi}{dt} \Rightarrow B_z = \sum_{i=1}^N m_i R_i^2 \omega = \omega \sum_{i=1}^N m_i R_i^2 \equiv \omega J$$

Tuhé těleso – otáčení kolem pevné osy – moment setrvačnosti



- Jelikož jsou pro tuhou soustavu hmotných bodů vzdálenosti hmotných bodů od osy otáčení konstantní, můžeme definovat **moment setrvačnosti**:

$$J \equiv \sum_{i=1}^N m_i R_i^2 \equiv \int_V R^2 \rho dV$$

- Třetí složku pohybové rovnice můžeme tedy psát ve tvaru :

$$\frac{dJ\omega}{dt} = J \frac{d\omega}{dt} = J \frac{d^2\varphi}{dt^2} = M_z = M_0$$

- Kde složku výsledného momentu vnějších sil do směru osy otáčení nazýváme **výsledným momentem vnějších sil vůči ose** a kde obecně:

$$M_0 = \vec{n} \cdot \vec{M} = n_x M_x + n_y M_y + n_z M_z$$

$$\vec{M} = \sum_i (\vec{r}_i \times \vec{F}_i^E)$$

Tuhé těleso – otáčení kolem pevné osy – kinetická energie

- Vrátime se ke **Königově větě** - celková kinetická energie soustavy hmotných bodů je rovna součtu kinetické energie hmotného středu a vnitřní kinetické energie soustavy.

$$E_K = \frac{1}{2} \sum_{i=1}^N m_i v_i^2 = \frac{1}{2} M v_T^2 + \frac{1}{2} \sum_{i=1}^N m_i v_{iT}^2 = \frac{1}{2} M v_T^2 + E_K^I$$

- Jestliže soustava (těleso) koná pouze posuvný pohyb. V tomto případě je rychlost všech bodů a tedy i těžiště stejná a kinetická energie:

$$E_K = \sum_{i=1}^N \frac{1}{2} m_i v_i^2 = \frac{1}{2} M v_T^2$$

- Jestliže se soustava (těleso) otáčí kolem pevné osy okamžitou úhlovou rychlostí ω potom pro kinetickou energii soustavy dostaneme:

$$v_i = R_i \omega \quad \Rightarrow \quad E_K = \sum_{i=1}^N \frac{1}{2} m_i v_i^2 = \sum_{i=1}^N \frac{1}{2} m_i R_i^2 \omega^2 = \frac{1}{2} \omega^2 \sum_{i=1}^N m_i R_i^2 = \frac{1}{2} J \omega^2$$

- Soustava (těleso) koná obecný pohyb, který lze v každém okamžiku nahradit posuvným pohybem a rotací kolem osy procházející těžištěm:

$$E_K = \frac{1}{2} M v_T^2 + \frac{1}{2} J_0 \omega^2$$

Analogie otáčení a posuvu

posunutí

- vzdálenost x o kolik se těleso posunulo

- rychlost $v = dx / dt$ $\vec{v} = \frac{d\vec{r}}{dt}$

- zrychlení $a = d^2x / dt^2$ $\vec{a} = \frac{d\vec{v}}{dt}$

- síla F \vec{F}

- hybnost p \vec{p}

- 2. Newtonův zákon $\vec{F} = \frac{d\vec{p}}{dt}$

- hmotnost m

- kinetická energie $E_K = \frac{1}{2}mv^2$

- 1. Impulsová věta $\vec{F}^E = \frac{d\vec{P}}{dt}$

otočení

- úhel φ o kolik se těleso otočilo

- úhlová rychlost $\omega = d\varphi / dt$ $\vec{\omega} = \frac{\vec{r} \times \vec{v}}{r^2}$

- úhlové zrychlení $\varepsilon = d^2\varphi / dt^2$ $\vec{\varepsilon} = \frac{d\vec{\omega}}{dt}$

- moment síly $M_z = x F_y - y F_x$ $\vec{M} = \vec{r} \times \vec{F}$

- moment hybnosti $B_z = x p_y - y p_x$ $\vec{B} = \vec{r} \times \vec{p}$

- 2. Newtonův zákon $\vec{M} = \frac{d\vec{B}}{dt}$

- moment setrvačnosti $J = \sum_i m_i R_i^2 = \int_V R^2 \rho dV$

- kinetická energie $E_K = \frac{1}{2}J\omega^2$

- 2. Impulsová věta $\vec{M}^E = \frac{d\vec{B}}{dt}$