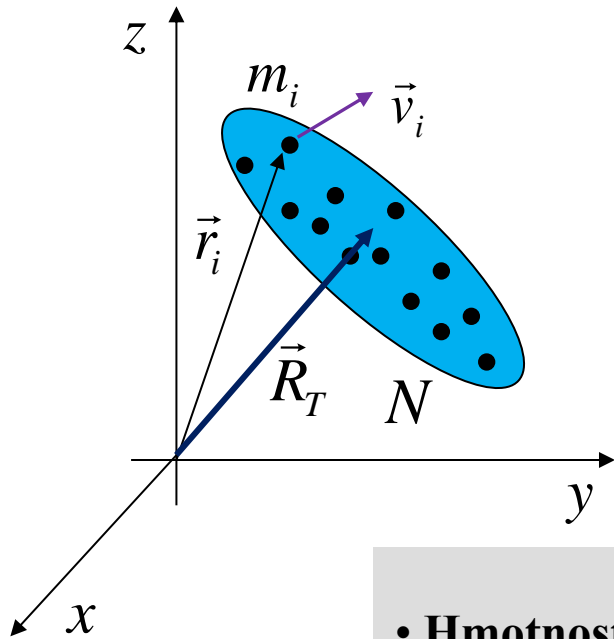


Opakování - Soustava hmotných bodů

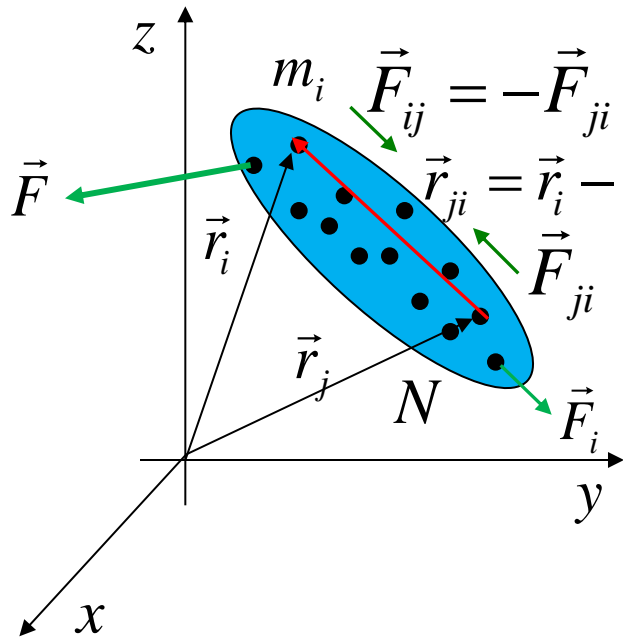


- Soustava N částic,
např. molekuly plynu v uzavřené nádobě
- Poloha i -tého bodu: $\vec{r}_i = x_i \vec{e}_x + y_i \vec{e}_y + z_i \vec{e}_z$
- Rychlost, hybnost i -tého bodu: $\vec{v}_i = \frac{d\vec{r}_i}{dt}$, $\vec{p}_i = m_i \vec{v}_i$
- Zrychlení i -tého bodu: $\vec{a}_i = \frac{d^2 \vec{r}_i}{dt^2}$

- **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 – 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 3. Newtonova zákona platí:

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

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

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

Opakování - Soustava hmotných bodů – pohybové rovnice

- Uvážíme-li:

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

- **1. věta impulzová pro výslednou sílu:**

„Časová změna celkové hybnosti soustavy hmotných bodů je rovná výslednici vnějších sil působících na soustavu a má s ní stejný směr.“

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

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

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

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:

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

- **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:

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

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

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

Opakování - Soustava hmotných bodů – pohybové rovnice

- Pro i -tý hmotný bod tedy platí:

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

- Pro celou soustavu počítáme přes všechny hmotné body:

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

- **2. věta impulzová:**

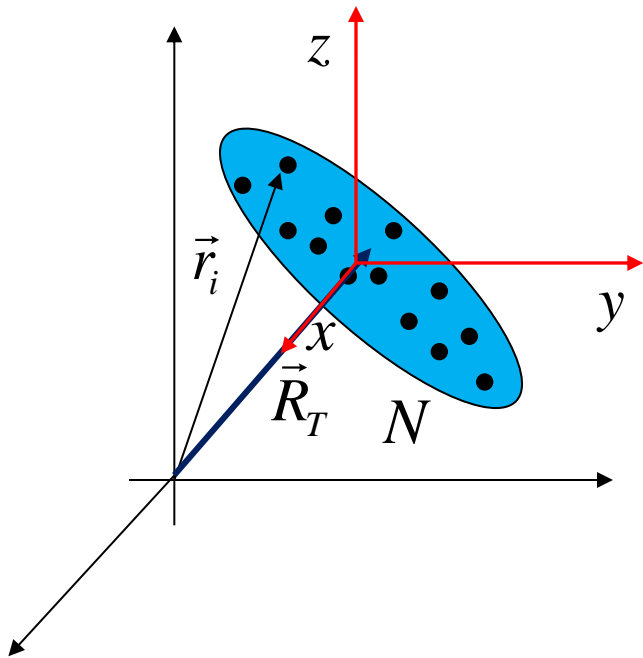
„Součet momentů vnějších sil působících na jednotlivé hmotné body soustavy je roven časové změně celkového momentu hybnosti soustavy.“

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

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

$$\vec{B} = \vec{B}_2 - \vec{B}_1 = \int_{t_1}^{t_2} \vec{M} dt$$

Opakování - Soustava hmotných bodů – pohybové rovnice



- 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**:

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

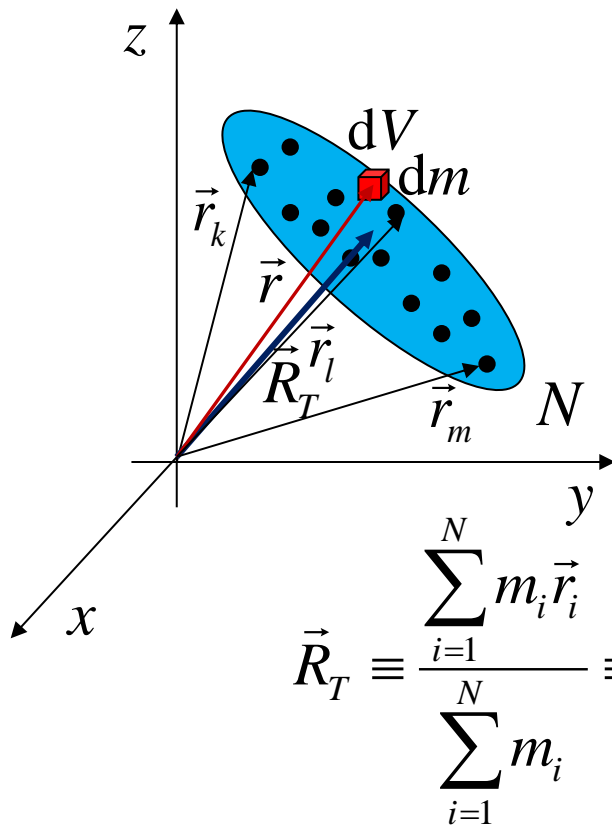
- Když za počátek soustavy souřadné zvolíme hmotný střed (těžiště) soustavy:

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

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

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

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:

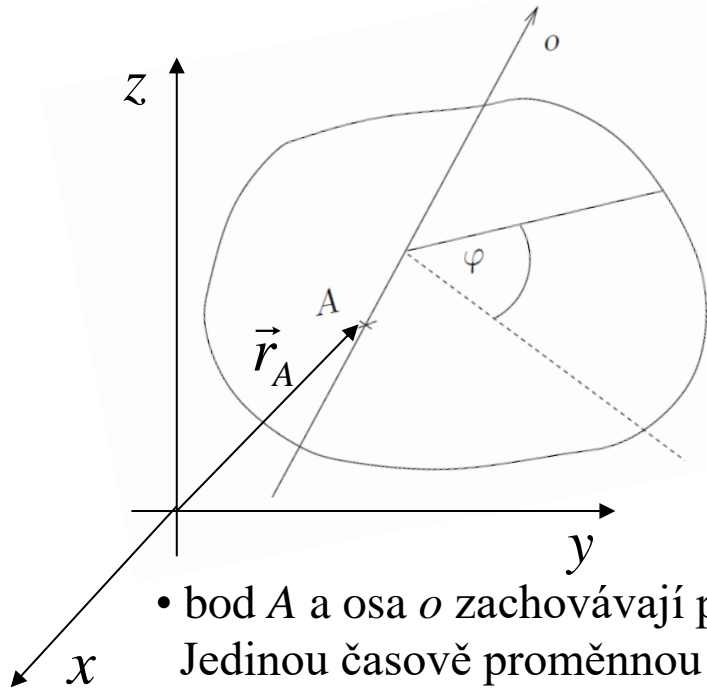
$$|\vec{r}_{ij}| = |\vec{r}_j - \vec{r}_i| = \text{konst.}, \quad \rho = \rho(\vec{r}) = \lim_{V \rightarrow 0} \frac{m}{V} = \frac{dm}{dV}$$

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

- 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:

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

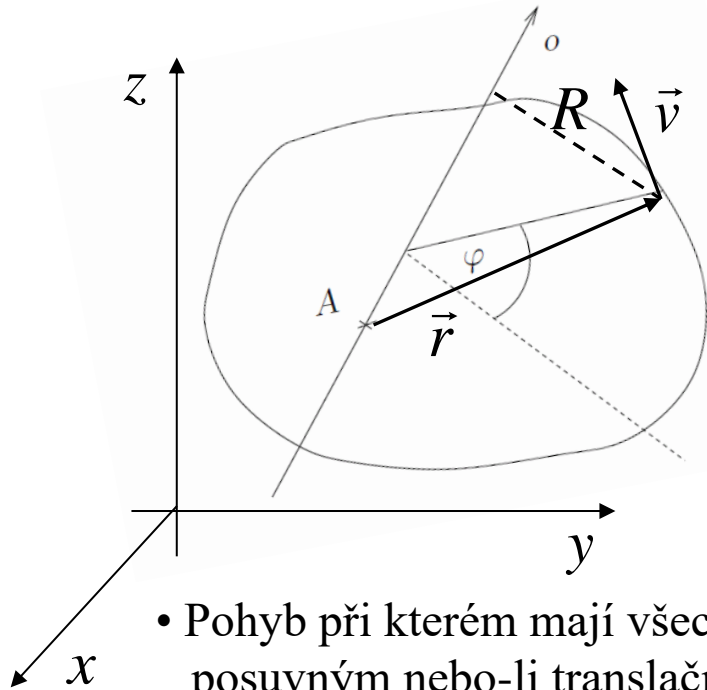
- bod A a osa o zachovávají po celou dobu pohybu v tělese i prostoru stálou polohu. Jedinou časově proměnnou veličinou je úhel otočení a udáním jeho časové závislosti je pohyb určen :

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

- 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:

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

Tuhá soustava hmotných bodů – Tuhé těleso



- 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:

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

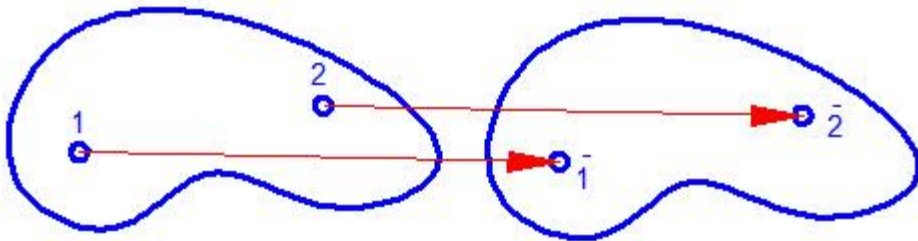
Chaslesova věta (teorém): Libovolný pohyb tuhého tělesa lze složit z posuvného pohybu a rotace kolem pevného bodu. Rychlost libovolného bodu tuhého tělesa lze určit složením rychlosti jednoho libovolného bodu A tělesa a rychlosti dané otáčením kolem tohoto bodu:

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

Otáčení a posunutí

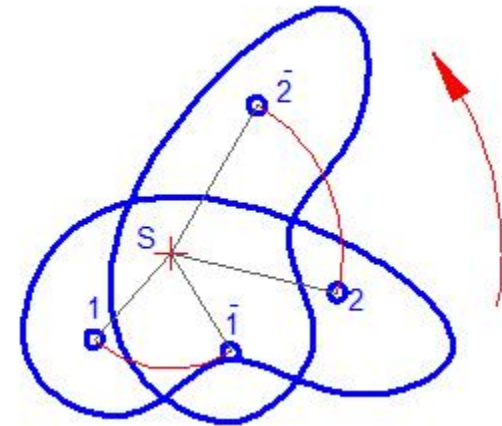
posunutí (translace)

- všechny body tělesa se pohybují po rovnoběžných trajektoriích



otočení (rotace)

- všechny body tělesa se pohybují po kružnicích okolo osy otáčení



Pohyb tuhého tělesa

- Chaslesova věta (teorém)

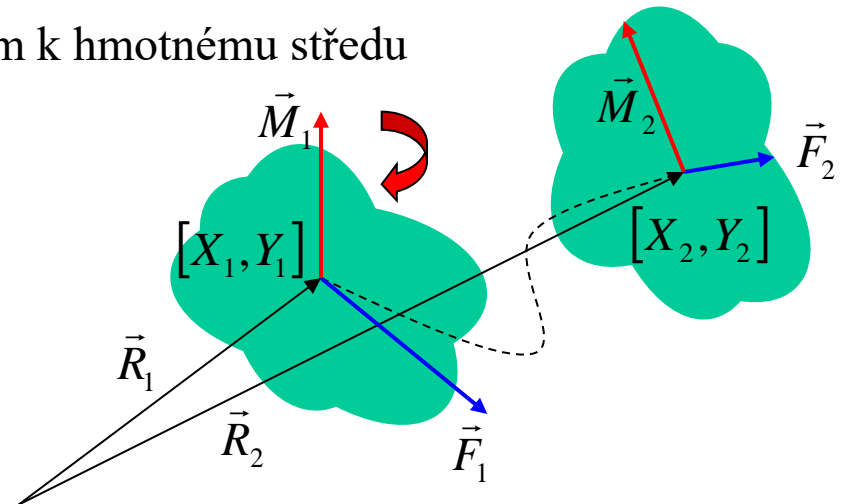
Libovolný pohyb tuhého tělesa lze složit z posuvného pohybu a rotace kolem pevného bodu

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

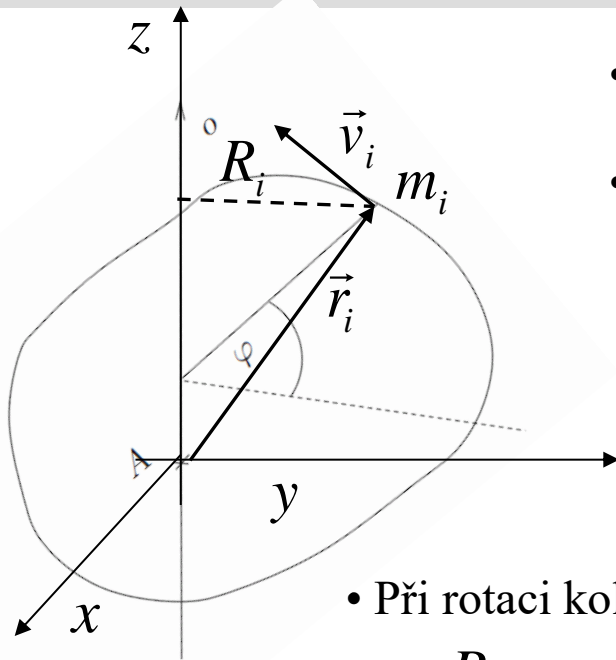
$$\vec{F}^E = \frac{d\vec{P}}{dt} = M\vec{a}_T = M \frac{d\vec{v}_T}{dt} = M \frac{d^2\vec{R}}{dt^2} \quad (1. \text{ impulsová věta})$$

- 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:

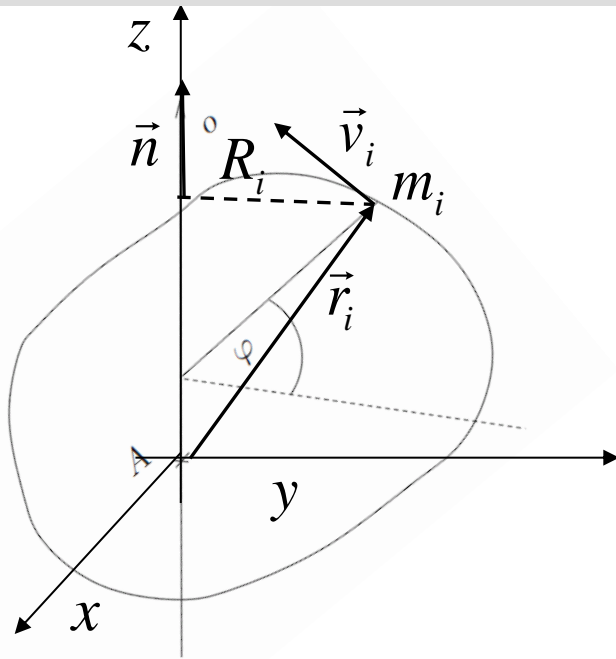
$$x_i = R_i \cos \varphi_i \quad y_i = R_i \sin \varphi_i$$

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

- 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**:

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

- z-ovou složku pohybové rovnice můžeme tedy psát ve tvaru:

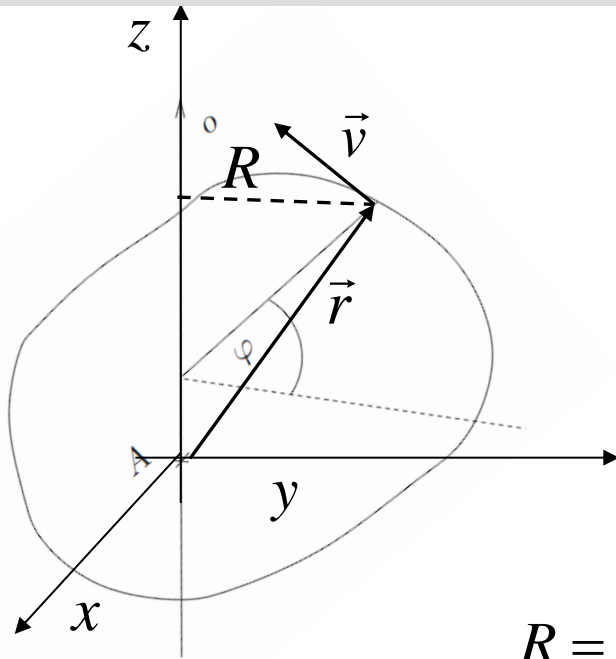
$$\frac{dJ\omega}{dt} = J \frac{d\omega}{dt} = J \frac{d^2\varphi}{dt^2} = M_z = M_0$$

- Kde složku výsledného momentu vnějších sil do směru osy otáčení nazýváme **výsledným momentem vnějších sil vůči ose otáčení**, 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 – moment setrvačnosti



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

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

- Zvolíme li osu z shodnou s osou otáčení tuhého tělesa:

$$R = \sqrt{x^2 + y^2} \Rightarrow J = \int_V (x^2 + y^2) \rho dV = \iiint_V (x^2 + y^2) \rho dV$$

- Moment setrvačnosti lze také vyjádřit jako součin hmotnosti tělesa a čtverce jisté střední vzdálenosti R , v níž by musela být soustředěna hmotnost tělesa M , byl roven momentu setrvačnosti tělesa. Vzdálenost R se nazývá **poloměr setrvačnosti (gyrační poloměr) tělesa** pro danou osu:

$$J = MR_g^2 \Rightarrow R_g = \sqrt{\frac{J}{M}}$$

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

Moment setrvačnosti - tyče

- moment setrvačnosti homogenní tyče délky l
- pro osu otáčení na kraji:

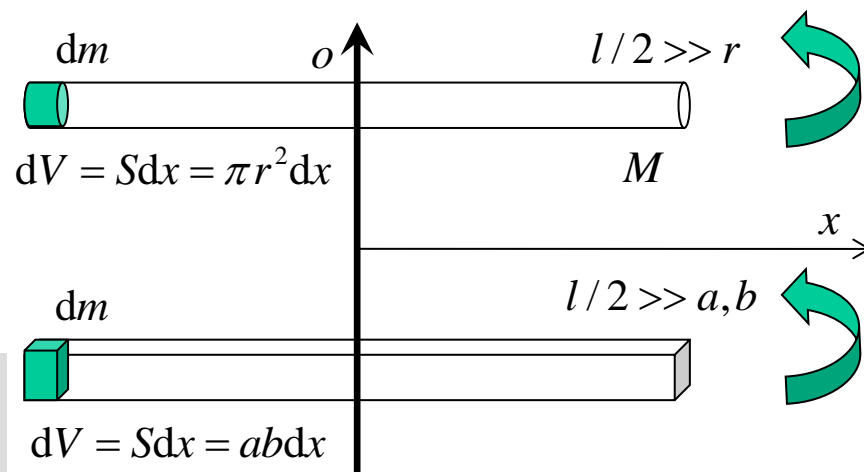
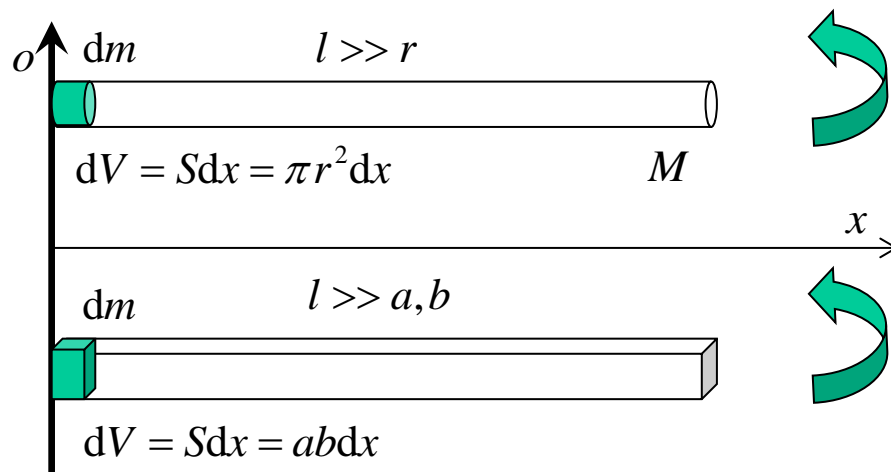
$$J = \int_M x^2 dm = \int_V \rho x^2 dV \Rightarrow J = \rho S \int_0^l x^2 dx$$

$$J = \rho S \left[\frac{x^3}{3} \right]_0^l = \rho S \left[\frac{l^3}{3} - \frac{0^3}{3} \right] = \frac{1}{3} M l^2$$

- moment setrvačnosti homogenní tyče délky l
- pro osu otáčení uprostřed tyče:

$$J = \int_V \rho x^2 dV \Rightarrow J = \rho S \int_{-l/2}^{l/2} x^2 dx$$

$$J = \rho S \left[\frac{x^3}{3} \right]_{-l/2}^{l/2} = \rho S \left[\frac{(l/2)^3}{3} + \frac{(l/2)^3}{3} \right] = \frac{1}{12} M l^2$$



Moment setrvačnosti - kvádr

- moment setrvačnosti homogenního kvádru
- pro osu otáčení procházející hmotným středem ve směru osy z :

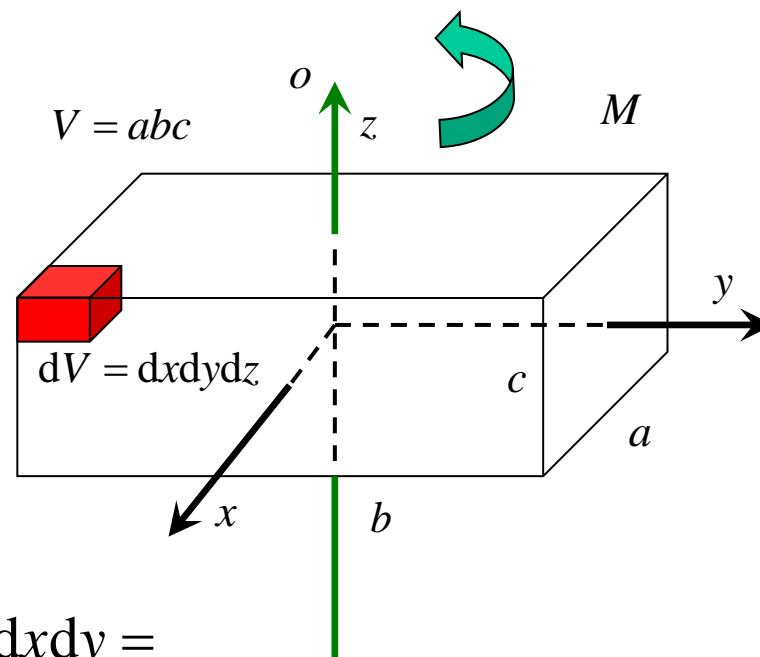
$$J_z = \int_M R^2 dm = \rho \int_V (x^2 + y^2) dV =$$
$$= \rho \int_V x^2 dV + \rho \int_V y^2 dV$$

$$\rho \int_V x^2 dV = \rho \int_{-c/2}^{c/2} \int_{-b/2}^{b/2} \int_{-a/2}^{a/2} x^2 dx dy dz = c\rho \int_{-b/2}^{b/2} \int_{-a/2}^{a/2} x^2 dx dy =$$

$$= cb\rho \int_{-a/2}^{a/2} x^2 dx = cb\rho \left[\frac{x^3}{3} \right]_{-a/2}^{a/2} = cb\rho \frac{2}{3} \left(\frac{a}{2} \right)^3 = \rho V \frac{a^2}{12}$$

$$\rho \int_V y^2 dV = \rho V \frac{b^2}{12}$$

$$J_z = \rho V \frac{a^2 + b^2}{12} = \frac{M}{12} (a^2 + b^2)$$



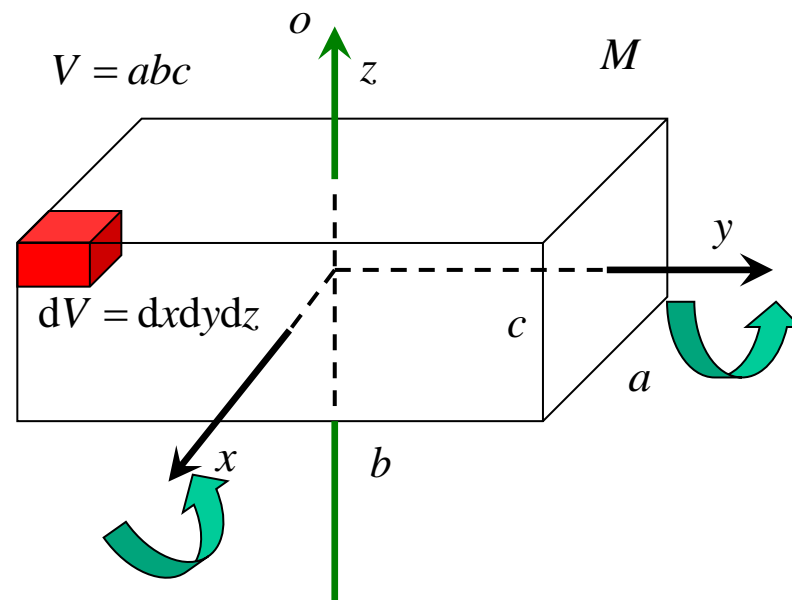
Moment setrvačnosti - kvádr

- moment setrvačnosti homogenního kvádru
- pro osu otáčení procházející hmotným středem ve směru osy y :

$$J_y = \int_M R^2 dm = \rho \int_V (x^2 + z^2) dV =$$

$$= \rho \int_V x^2 dV + \rho \int_V z^2 dV$$

$$\rho \int_V x^2 dV = \rho V \frac{a^2}{12} \quad \rho \int_V z^2 dV = \rho V \frac{c^2}{12}$$



$$J_y = \rho V \frac{a^2 + c^2}{12} = \frac{M}{12} (a^2 + c^2)$$

$$J_x = \rho V \frac{b^2 + c^2}{12} = \frac{M}{12} (b^2 + c^2)$$

Opakování - obloukový element křivky 3D

kartézská soustava: $ds = \left((dx)^2 + (dy)^2 + (dz)^2 \right)^{1/2}$

cyldrická soustava: $ds = \left((d\rho)^2 + (\rho d\varphi)^2 + (dz)^2 \right)^{1/2}$

sférická soustava: $ds = \left((dr)^2 + (rd\mathcal{G})^2 + (r \sin \mathcal{G} d\varphi)^2 \right)^{1/2}$

$ds_i = h_i dq_i$ $ds = \left((ds_1)^2 + (ds_2)^2 + (ds_3)^2 \right)^{1/2} = \left((h_1 dq_1)^2 + (h_2 dq_2)^2 + (h_3 dq_3)^2 \right)^{1/2}$
 h_i – Laméovy koeficienty

soustava souřadnic	h_1	h_2	h_3	q_1	q_2	q_3
kartézská	1	1	1	x	y	z
cyldrická	1	ρ	1	ρ	φ	z
sférická	1	r	$r \sin \mathcal{G}$	r	\mathcal{G}	φ

Objemový element: $dV = ds_1 ds_2 ds_3 = h_1 dq_1 h_2 dq_2 h_3 dq_3$

Sférická soustava souřadnic - objemový element: $dV = r^2 \sin \mathcal{G} dr d\mathcal{G} d\varphi$

Cylidrická soustava souřadnic - objemový element: $dV = \rho d\rho d\varphi dz$

Kartézká soustava souřadnic - objemový element: $dV = dx dy dz$

Moment setrvačnosti - válce

- moment setrvačnosti homogenního válce
- pro osu otáčení procházející hmotným středem ve směru osy z :

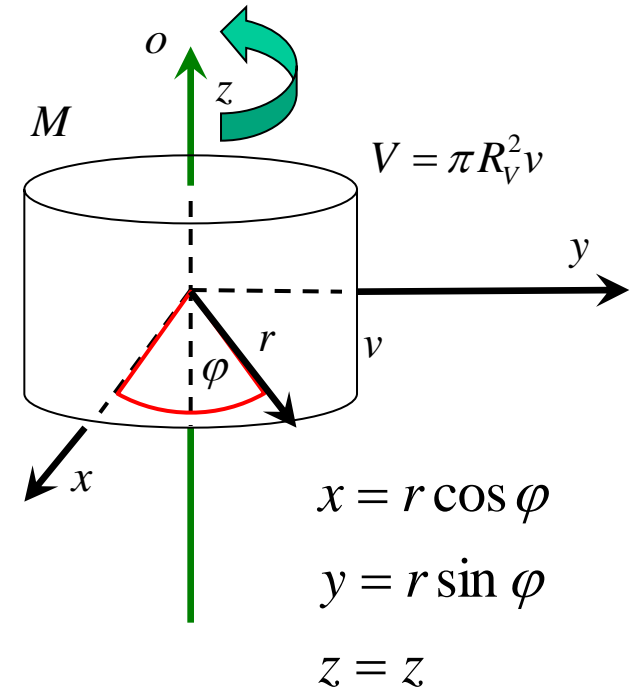
$$J_z = \int_M R^2 dm = \rho \int_V (x^2 + y^2) dV$$

$$dV = r dr d\varphi dz \quad x^2 + y^2 = r^2$$

$$J_z = \rho \int_{-v/2}^{v/2} \int_0^{2\pi R_V} \int_0^0 r^2 r dr d\varphi dz = v\rho \int_0^{2\pi R_V} \int_0^0 r^3 dr d\varphi =$$

$$= 2\pi v\rho \int_0^{R_V} r^3 dr = 2\pi v\rho \left[\frac{r^4}{4} \right]_0^{R_V} = \frac{V\rho R_V^2}{2} = \frac{MR_V^2}{2}$$

$$J_z = \frac{MR_V^2}{2}$$



Moment setrvačnosti - válce

- moment setrvačnosti homogenního válce
- pro osu otáčení procházející hmotným středem
ve směru osy y nebo x :

$$J_y = \rho \int_V (z^2 + x^2) dV$$

$$dV = r dr d\varphi dz$$

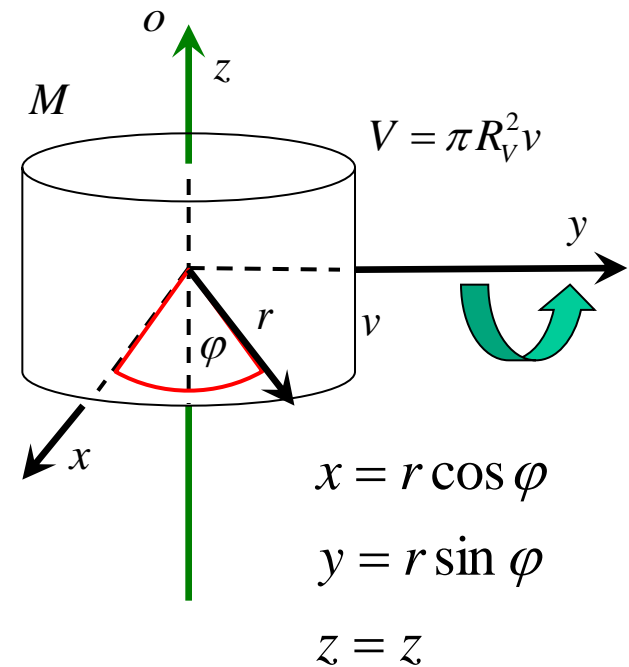
$$x^2 = r^2 \cos^2 \varphi$$

$$J_y = \rho \int_{-v/2}^{v/2} \int_0^{2\pi R_V} \int_0^R (z^2 + r^2 \cos^2 \varphi) r dr d\varphi dz =$$

$$= \rho \int_{-v/2}^{v/2} \int_0^{2\pi R_V} \int_0^R z^2 r dr d\varphi dz + \rho \int_{-v/2}^{v/2} \int_0^{2\pi R_V} \int_0^R r^3 \cos^2 \varphi dr d\varphi dz$$

$$J_y = \rho 2\pi \frac{R_V^2}{2} \int_{-v/2}^{v/2} z^2 dz + \rho v \frac{R_V^4}{4} \int_0^{2\pi} \cos^2 \varphi d\varphi = \rho \pi R_V^2 \left[\frac{z^3}{3} \right]_{-v/2}^{v/2} + \rho v \frac{R_V^4}{4} \pi$$

$$J_y = J_x = \rho \pi R_V^2 \frac{v^3}{12} + \rho \pi v \frac{R_V^4}{4} = M \left(\frac{v^2}{12} + \frac{R_V^2}{4} \right)$$



Moment setrvačnosti - koule

- moment setrvačnosti koule
- pro osu otáčení procházející hmotným středem ve směru osy z :

$$J_z = \rho \int_V (x^2 + y^2) dV = \rho \int_0^{2\pi} \int_0^{\pi} \int_0^{R_K} r^4 \sin^3 \vartheta dr d\vartheta d\varphi$$

$$dV = r^2 \sin \vartheta dr d\vartheta d\varphi \quad x^2 + y^2 = r^2 \sin^2 \vartheta$$

$$J_z = \rho \int_0^{2\pi} \int_0^{\pi} \int_0^{R_K} r^4 \sin^3 \vartheta dr d\vartheta d\varphi = 2\pi\rho \int_0^{\pi} \int_0^{R_K} r^4 \sin^3 \vartheta dr d\vartheta =$$

$$= 2\pi\rho \frac{R_K^5}{5} \int_0^{\pi} \sin^3 \vartheta d\vartheta = \frac{2}{5} \pi\rho R_K^5 \left[-\cos \vartheta + \frac{1}{3} \cos^3 \vartheta \right]_0^{\pi} = \frac{2}{5} \pi\rho R_K^5 \left[\frac{4}{3} \right] = \frac{4}{3} \pi\rho R_K^3 \frac{2}{5} R_K^2$$

$$J_z = J_x = J_y = \frac{2}{5} MR_K^2$$

