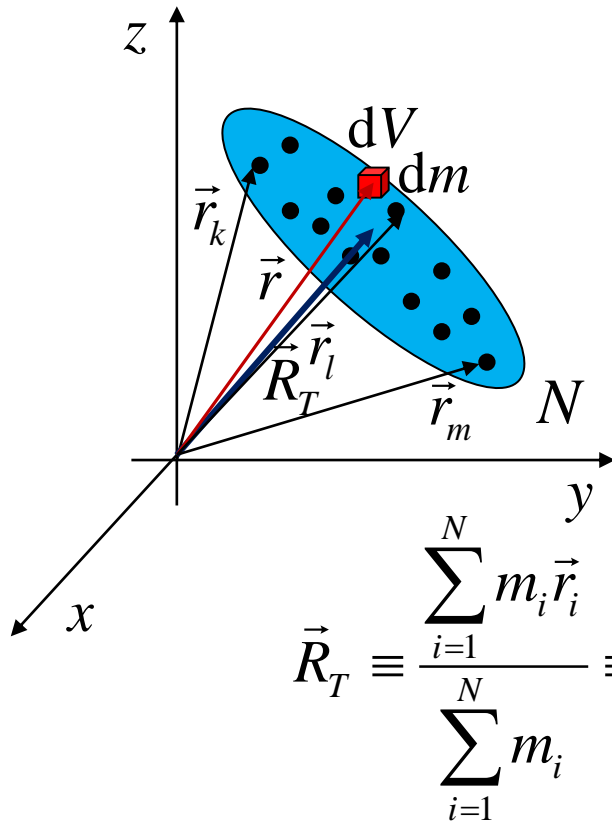


# Opakování - Tuhá soustava hmotných bodů – Tuhé těleso



- **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:

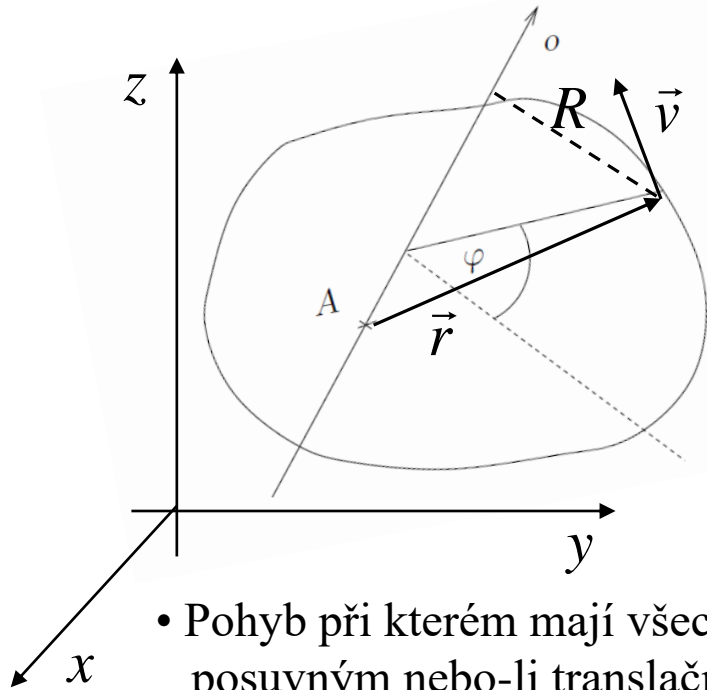
$$|\vec{r}_{ij}| = |\vec{r}_j - \vec{r}_i| = \text{konst.}, \quad \rho = \rho(\vec{r}) = \lim_{V \rightarrow 0} \frac{m}{V} = \frac{dm}{dV}$$

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

- 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:

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

# Opakování- 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:

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

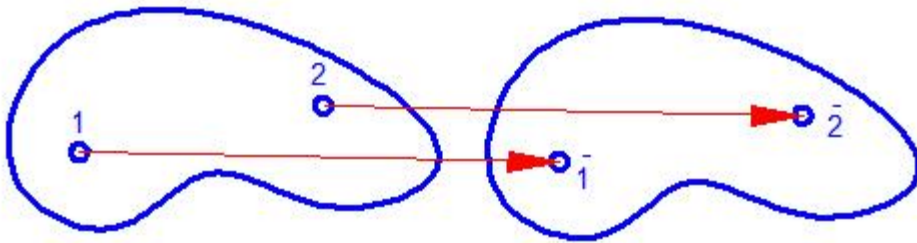
- Podle **Chaslesovy věty** lze libovolný pohyb tuhého tělesa složit z posuvného pohybu a rotace kolem pevného bodu. Rychlost libovolného bodu tuhého tělesa lze určit složením rychlosti jednoho libovolného bodu A tělesa a rychlosti dané otáčením kolem tohoto bodu:

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

# Opakování- Otáčení a posunutí

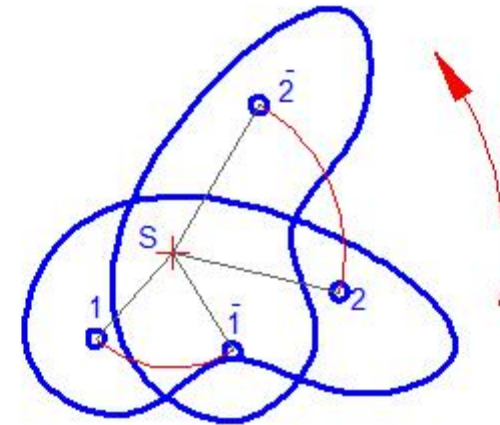
## posunutí (translace)

- všechny body tělesa se pohybují po rovnoběžných trajektoriích



## otočení (rotace)

- všechny body tělesa se pohybují po kružnicích okolo osy otáčení



# Opakování- Pohyb tuhého tělesa

- Chaslesova věta (teorém)

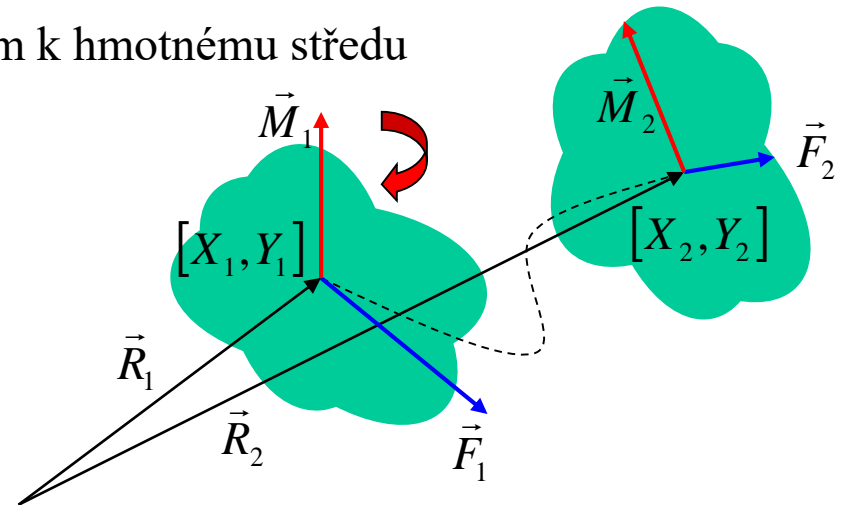
Libovolný pohyb tuhého tělesa lze složit z posuvného pohybu a rotace kolem pevného bodu

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

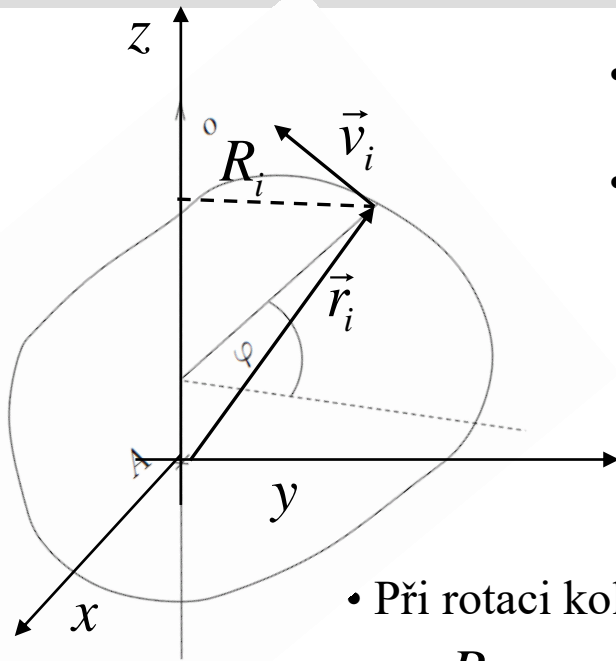
$$\vec{F}^E = \frac{d\vec{P}}{dt} = M\vec{a}_T = M \frac{d\vec{v}_T}{dt} = M \frac{d^2\vec{R}}{dt^2} \quad (1. \text{ impulsová věta})$$

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

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



# Opakování - 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:

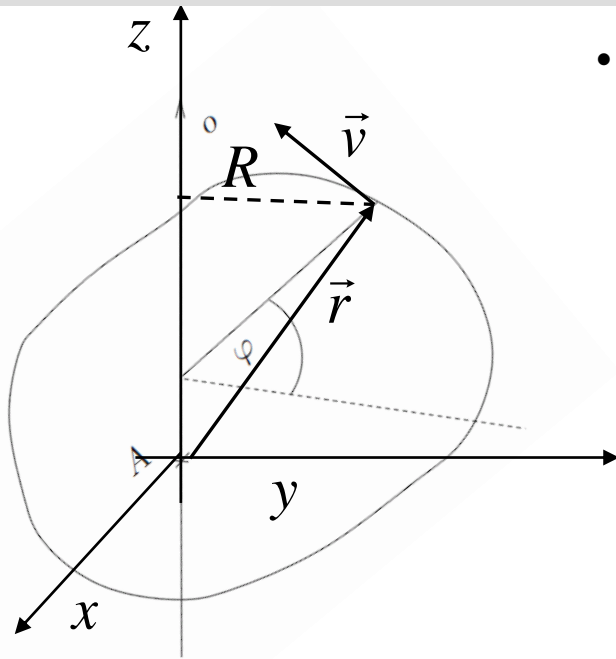
$$x_i = R_i \cos \varphi_i \quad y_i = R_i \sin \varphi_i$$

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

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

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

# Opakování - 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**:

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

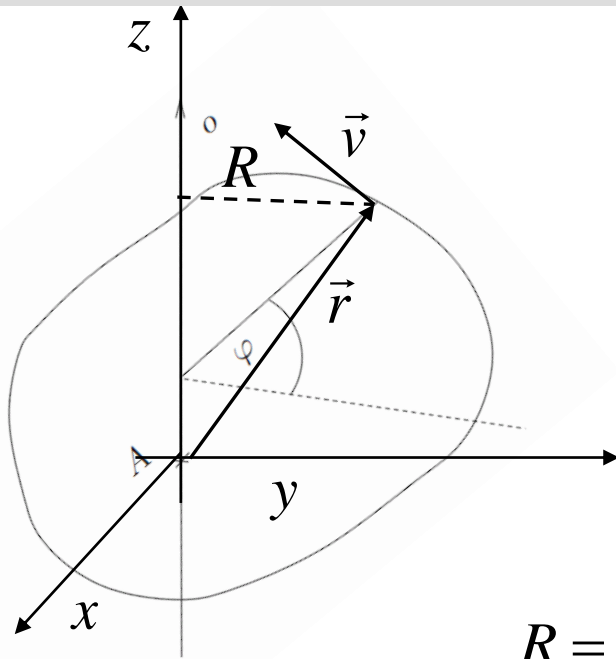
- Třetí složku pohybové rovnice můžeme tedy psát ve tvaru :

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

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

$$M_0 = \vec{v} \cdot \vec{M} = v_x M_x + v_y M_y + v_z M_z$$

# 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  $M$ , aby moment setrvačnosti byl roven momentu setrvačnosti tělesa. Vzdálenost  $R$  se nazývá **poloměr setrvačnosti (gyrační poloměr) tělesa** pro danou osu:

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

# Moment setrvačnosti - tyče

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

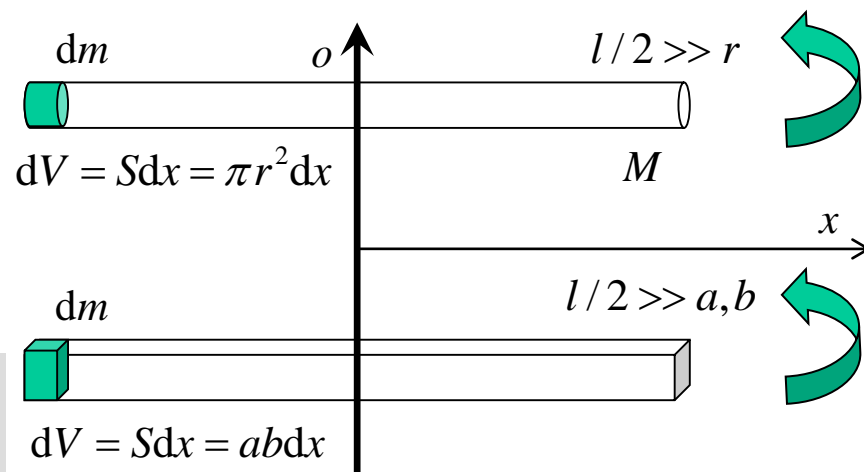
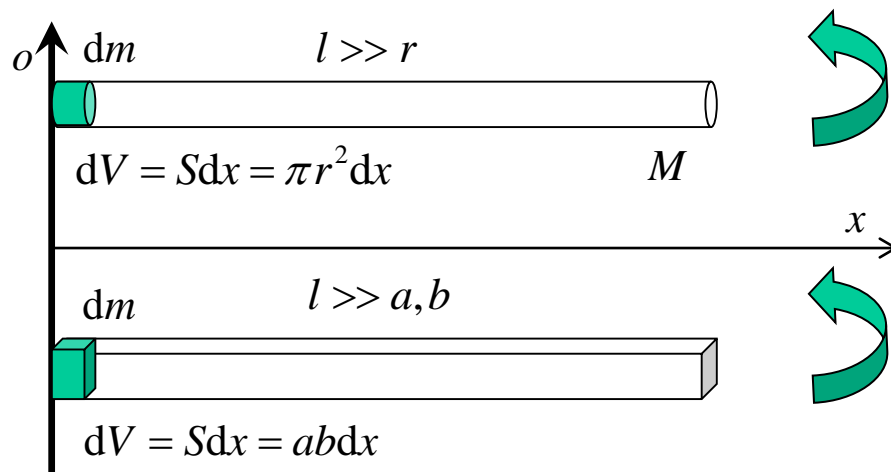
$$J = \int_M x^2 dm = \int_V \rho x^2 dV \Rightarrow J = \rho S \int_0^l x^2 dx$$

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

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

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

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





# Moment setrvačnosti - kvádr

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

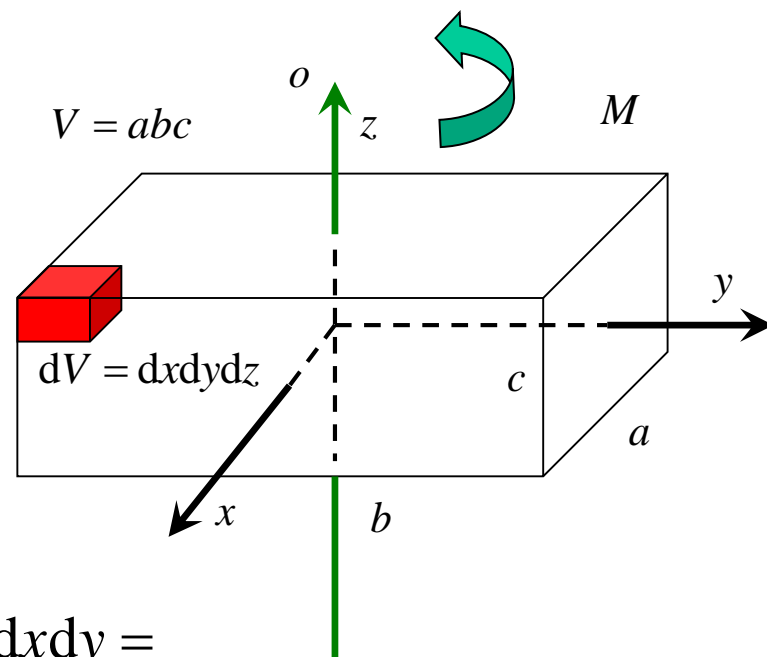
$$J_z = \int_M R^2 dm = \rho \int_V (x^2 + y^2) dV =$$
$$= \rho \int_V x^2 dV + \rho \int_V y^2 dV$$

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

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

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

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

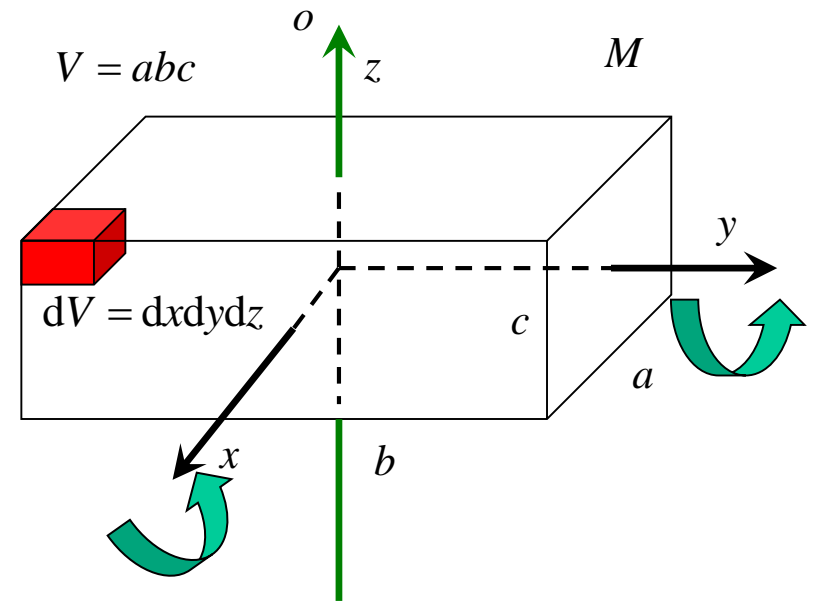


# Moment setrvačnosti - kvádr

- 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	$\rho$	1	$\rho$	$\varphi$	$z$
sférická	1	$r$	$r \sin \mathcal{G}$	$r$	$\mathcal{G}$	$\varphi$

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  $z$ :

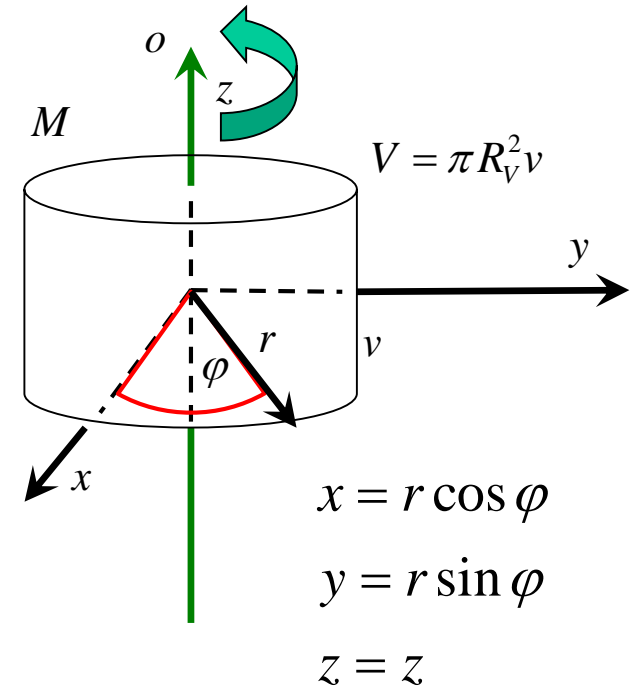
$$J_z = \int_M R^2 dm = \rho \int_V (x^2 + y^2) dV$$

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

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

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

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



# Moment setrvačnosti - válce

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

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

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

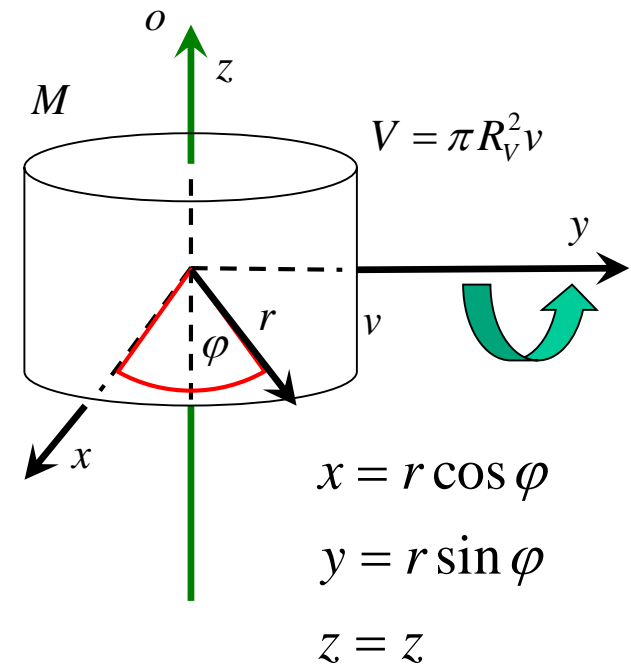
$$x^2 = r^2 \cos^2 \varphi$$

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

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

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

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



# Moment setrvačnosti - koule

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

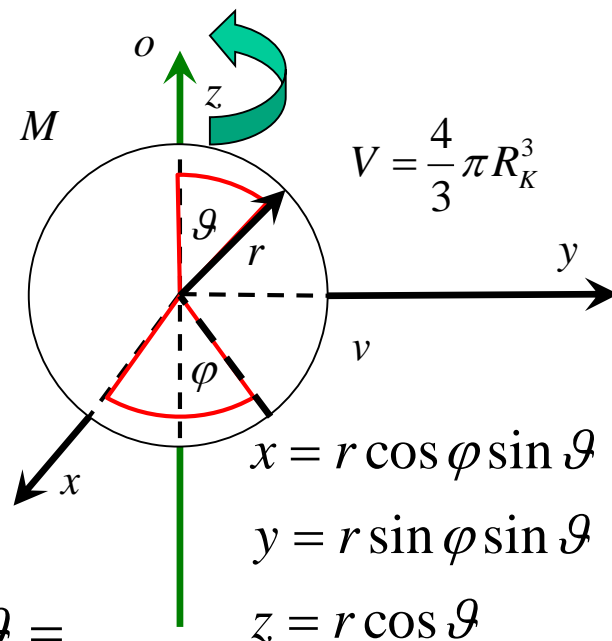
$$J_z = \rho \int_V (x^2 + y^2) dV = \rho \int_0^{2\pi} \int_0^{\pi} \int_0^{R_K} r^4 \sin^3 \vartheta dr d\vartheta d\varphi$$

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

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

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

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



# Valení po nakloněné rovině

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

$$M\vec{a}_T = \vec{F}_g + \vec{F}_t$$

$$Ma_{yT} = Mg \sin \alpha - F_t$$

$$\vec{M} = \vec{r} \times \vec{F} = \frac{d\vec{B}}{dt} \quad (2. \text{ impulsová věta})$$

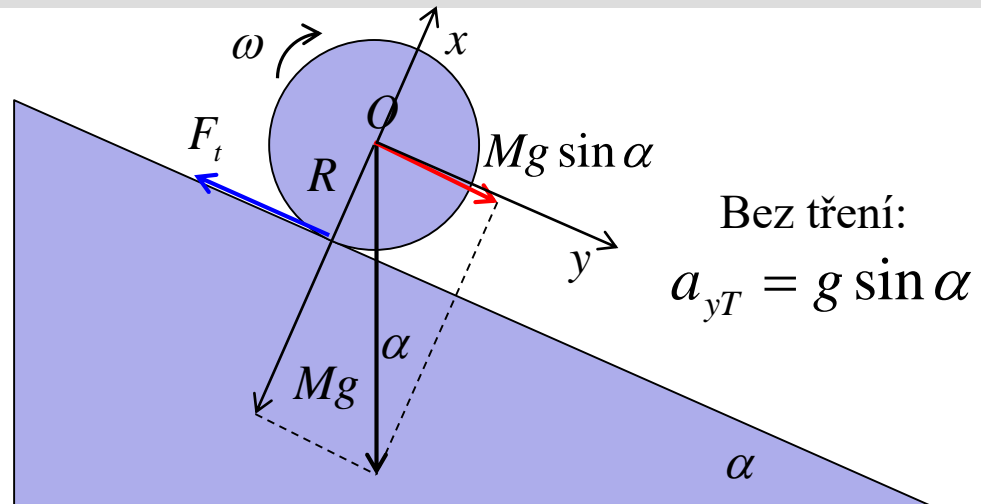
$$M_z = (\vec{r} \times \vec{F})_z = xF_y - yF_x = RF_t$$

$$\frac{dB_z}{dt} = J_z \frac{d\omega}{dt} = \frac{J_z}{R} \frac{dv_{yT}}{dt} = \frac{J_z}{R} a_{yT}$$

$$Ma_{yT} = Mg \sin \alpha - \frac{J_z}{R^2} a_{yT} \quad \text{homogenní válec:}$$

$$a_{yT} = \frac{g \sin \alpha}{1 + \frac{J_z}{MR^2}}$$

homogenní koule:



Bez tření:  
 $a_{yT} = g \sin \alpha$

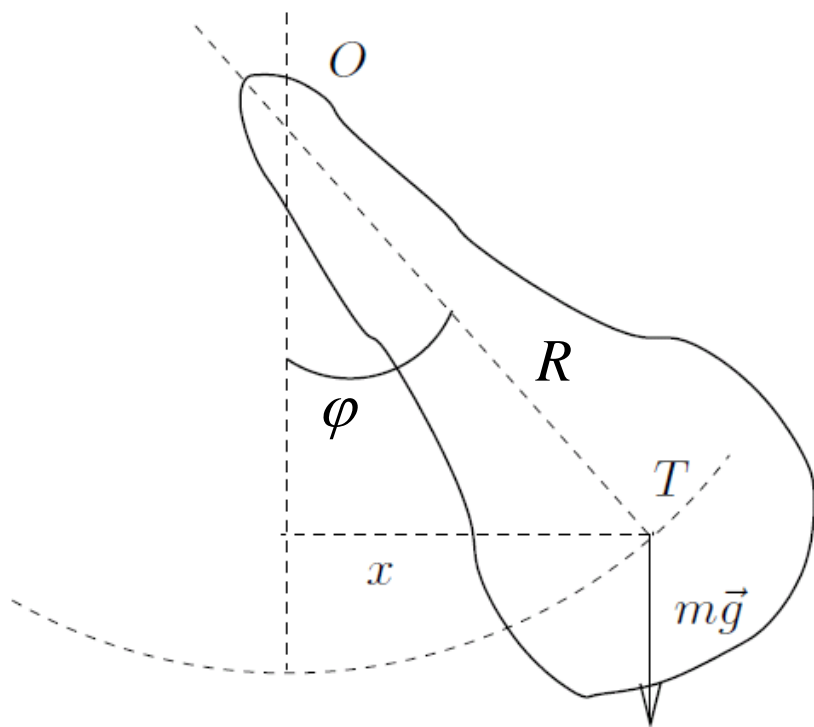
rychlost hmotného středu  $v_{yT} = \frac{s}{T} = \omega R$

$$M_z = \frac{dB_z}{dt} \Rightarrow F_t = \frac{J_z}{R^2} a_{yT}$$

$$J_z = \frac{1}{2} MR^2 \Rightarrow a_{yT} = \frac{g \sin \alpha}{1 + 1/2} = \frac{2}{3} g \sin \alpha$$

$$J_z = \frac{2}{5} MR^2 \Rightarrow a_{yT} = \frac{g \sin \alpha}{1 + 2/5} = \frac{5}{7} g \sin \alpha$$

# Fyzické kyvadlo



Zavedeme redukovanou délku kyvadla:

$$l_R = \frac{J}{mR} \Rightarrow T = \frac{2\pi}{\Omega} = 2\pi \sqrt{\frac{l_R}{g}}$$

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

$$J \frac{d\omega}{dt} = J \frac{d^2\varphi}{dt^2} = M$$

$$M = -mgR \sin \varphi \quad \text{Pro malé } \varphi: \sin \varphi \cong \varphi$$

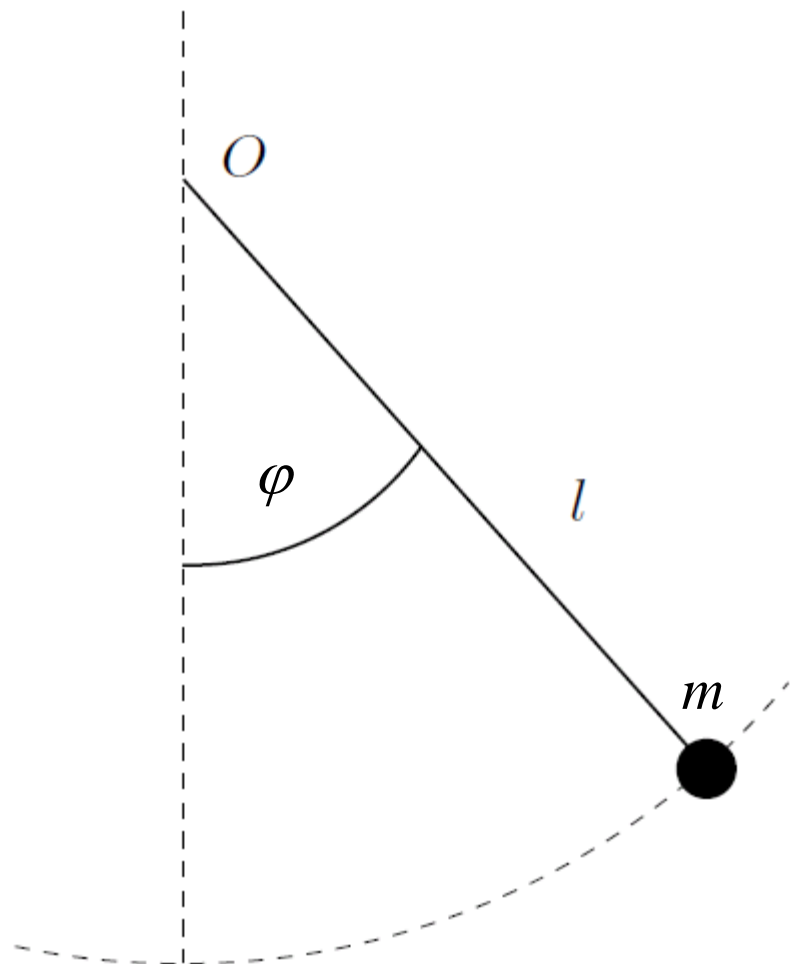
$$J \frac{d^2\varphi}{dt^2} = -mgR\varphi \Rightarrow \frac{d^2\varphi}{dt^2} + \frac{mgR}{J}\varphi = 0$$

$$\varphi = \Phi \sin(\Omega t + \alpha), \quad \text{kde } \Omega = \sqrt{\frac{mgR}{J}}$$

$$T = \frac{2\pi}{\Omega} = 2\pi \sqrt{\frac{J}{mgR}}$$



# Matematické kyvadlo



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

$$J \frac{d\omega}{dt} = J \frac{d^2\varphi}{dt^2} = M$$

$$M = -mgl \sin \varphi \quad \text{Pro malé } \varphi: \sin \varphi \cong \varphi$$

$$J \frac{d^2\varphi}{dt^2} = -mgl\varphi \Rightarrow \frac{d^2\varphi}{dt^2} + \frac{mgl}{J}\varphi = 0$$

$$\varphi = \Phi \sin(\Omega t + \alpha), \quad \text{kde } \Omega = \sqrt{\frac{mgl}{J}}$$

$$J = ml^2 \Rightarrow T = 2\pi \sqrt{\frac{ml^2}{mgl}} = 2\pi \sqrt{\frac{l}{g}}$$

# Steinerova věta (rovnoběžné osy)

- Moment setrvačnosti kolem osy  $O // O_T // z$

$$J = \int_V r'^2 \rho dV = \int_V ((x+d)^2 + y^2) \rho dV = \\ = \int_V (x^2 + 2xd + d^2 + y^2) \rho dV$$

Jelikož jsme zvolili soustavu souřadnou v hmotném středu (těžišti) tělesa, potom:

$$2d \int_V x \rho dV = 0$$

$$J = \int_V (x^2 + d^2 + y^2) \rho dV = d^2 \int_V \rho dV + \int_V r^2 \rho dV$$

$$J = md^2 + J_0$$

moment setrvačnosti hmotného středu  
vzhledem k ose  $O$

moment setrvačnosti  
vůči rovnoběžné ose otáčení  $O_S$   
procházející hmotným středem

