

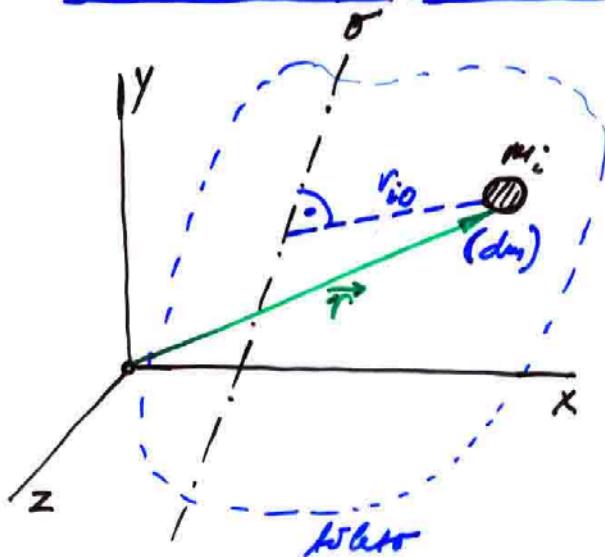
Dynamika tuhého tělesa

Geometrie hmotnosti

- může hmotnost a statický moment, také hmotnost (S)
- lze dle definice označit i momenty rotace

Označení momenty rotace

i-tý bod soustavy hmotných bodů



$i = 1, 2, \dots, m$

Moment rotace k ose σ

$$I_{i\sigma} = m_i r_{i0}^2 \text{ [kg m}^2\text{]}$$

r_{i0} - polohu' oddílenost od osy o

Součetna hmotnost bodů

$$I_\sigma = \sum I_{i\sigma} = \sum m_i r_{i0}^2$$

$$\underline{\text{Tuhé' tělo}} \quad \dots \quad I_\sigma = \int r_0^2 dm$$

Momenty rotace těla k rovinám xy, xz, yz

- položení vektoru \vec{r} → souřadnice x, y, z

$$\underline{\text{Označí:}} \quad I_x = \int (y^2 + z^2) dm; \quad I_y = \int (x^2 + z^2) dm$$

$$I_z = \int (x^2 + y^2) dm \quad - \text{vzády kladné} !!$$

Definice momentů rotace směrností:

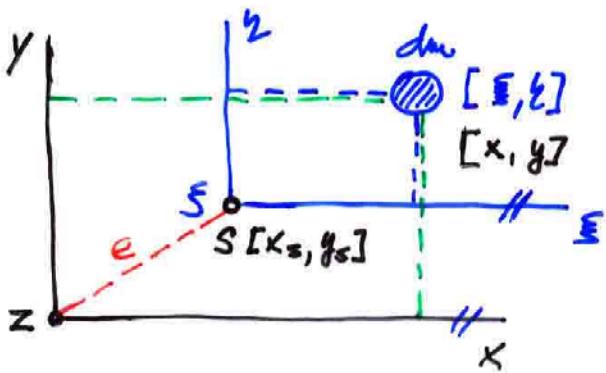
- je dán jen ro
- analogicky postup jdeko u rovných momentů rotací směrností

$$I_{xy} = \int_{(m)} x \cdot y \, dm ; \quad I_{xz} = \int_{(m)} x \cdot z \, dm ; \quad I_{yz} = \int_{(m)} y \cdot z \, dm \quad [kg \cdot m^2]$$

- možno, nebyť hodnot ≥ 0 !

Steinerova věta

- transformace' násob momentů rotací směrností mezi novou soustavou osi rovných rotací směrností
- jeden rotační moment musí mít počátek ve středu směrnosti. S tímto



- základní momenty rotací směrností
v $\sum \xi \cdot \epsilon$

- kladé momenty rotací směrností
v $\sum I_{xyz}$

Transformace' násob rovných směrností

$$x = x_s + \xi$$

$$y = y_s + \eta$$

$$(z = z_s + \epsilon)$$

$$I_z = \int_{(m)} (x^2 + y^2) \, dm = \int_{(m)} [(x_s + \xi)^2 + (y_s + \eta)^2] \, dm =$$

$$= \int_{(m)} (x_s^2 + \underbrace{2\xi \cdot x_s + \xi^2}_{2x_s \int \xi \cdot dm = 0} + y_s^2 + \underbrace{2y_s \cdot \eta + \eta^2}_{\text{z definice středu směrnosti}}) \cdot dm =$$

$$2x_s \int \xi \cdot dm = 0 - z \text{ definice středu směrnosti}$$

$$= \int_{(m)} (\xi^2 + \eta^2) \, dm + (x_s^2 + y_s^2) \int_{(m)} dm = I_{S_z} + m_s \underbrace{(x_s^2 + y_s^2)}_{e^2}$$

Matice schraťnosti

$$I_{xyz} = \begin{bmatrix} I_x & -D_{xy} & -D_{xz} \\ -D_{xy} & I_y & D_{yz} \\ -D_{xz} & D_{yz} & I_z \end{bmatrix}$$

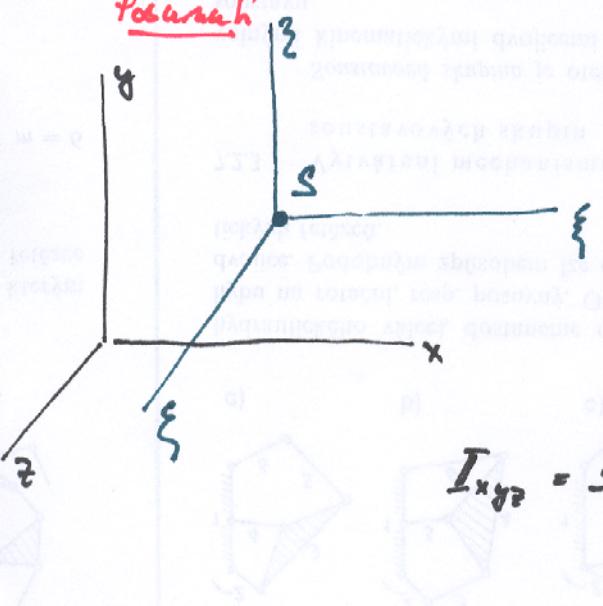
133

Hlav' osa schraťnosti - dvojicu momentů k hlavní osi schraťnosti jsou nulové

Hlav' centrální osa schraťnosti - hlavní osa schraťnosti, která má v počátku středem hmotnosti

Transformace matice schraťnosti

Poznámky

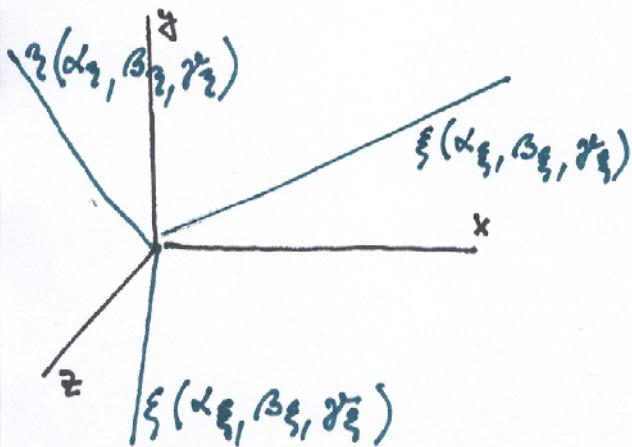


Matice schraťnosti v souřadnicovém systému ξ, η, ζ, ζ s pevnou se středem hmotnosti posuváme do souřadnicového syst. $0, x, y, z$

Změna souřadnic

$$I_{xyz} = I_{\xi\eta\zeta} + m \cdot \begin{bmatrix} y_\xi^2 + z_\xi^2 & -x_\xi z_\xi & -x_\xi y_\xi \\ -x_\xi z_\xi & x_\xi^2 + z_\xi^2 & -y_\xi z_\xi \\ -x_\xi y_\xi & -y_\xi z_\xi & x_\xi^2 + y_\xi^2 \end{bmatrix}$$

Rotace



$$I_{\xi\eta\zeta} = T \cdot I_{xyz} \cdot T^T$$

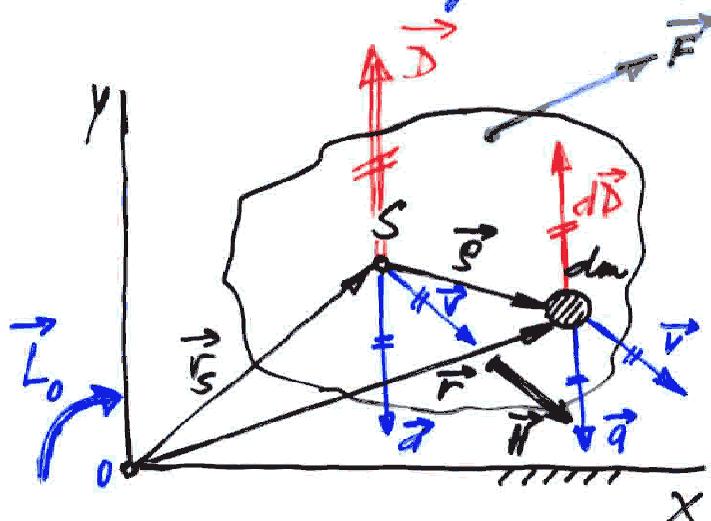
$$T = \begin{bmatrix} \cos \alpha_\xi & \cos \beta_\xi & \cos \gamma_\xi \\ \cos \alpha_\eta & \cos \beta_\eta & \cos \gamma_\eta \\ \cos \alpha_\zeta & \cos \beta_\zeta & \cos \gamma_\zeta \end{bmatrix}$$

Dynamika tělesa

- D'Alembertův přístup k rotačním polynomickým různicím
- obecný nálež (statické a dynamické) trou obecnou obecnou rotační nálež
- může jít obit \vec{D} (retroaktivní síly), \vec{M}_D - retroaktivní moment

Potenciální polynomy tělesa

- body tělesa - stojaní, spolehlivost, stojaní nebezpečí, trojúhelník
stojaní a vznikající potenciální hmoty



$$E_k = \int_{(m)} \frac{1}{2} v^2 dm = \frac{1}{2} m v_S^2$$

$$\vec{H} = \int_{(m)} \vec{v} dm = m \vec{v}_S$$

$$\vec{L}_S = \int_{(m)} \vec{\omega} \times \vec{v} dm = (\int_{(m)} \vec{\omega} \cdot dm) \times \vec{v} = \vec{0}$$

$$\vec{L}_0 = \vec{r}_S \times \vec{H} = \vec{\omega} \times m \vec{v}_S$$

Retroaktivní síly v S

$$d\vec{D} = (-\vec{a}) \cdot dm$$

retroaktivní síla: $\boxed{\vec{D} = \int_{(m)} (-\vec{a}) dm = -m \vec{a}_S \text{ r } S \rightarrow}$

retroaktivní moment: $\boxed{\vec{M}_D = \int_{(m)} \vec{\omega} \times (-\vec{a}) dm = (\int_{(m)} \vec{\omega} dm) \times (\vec{a}) = \vec{0}}$

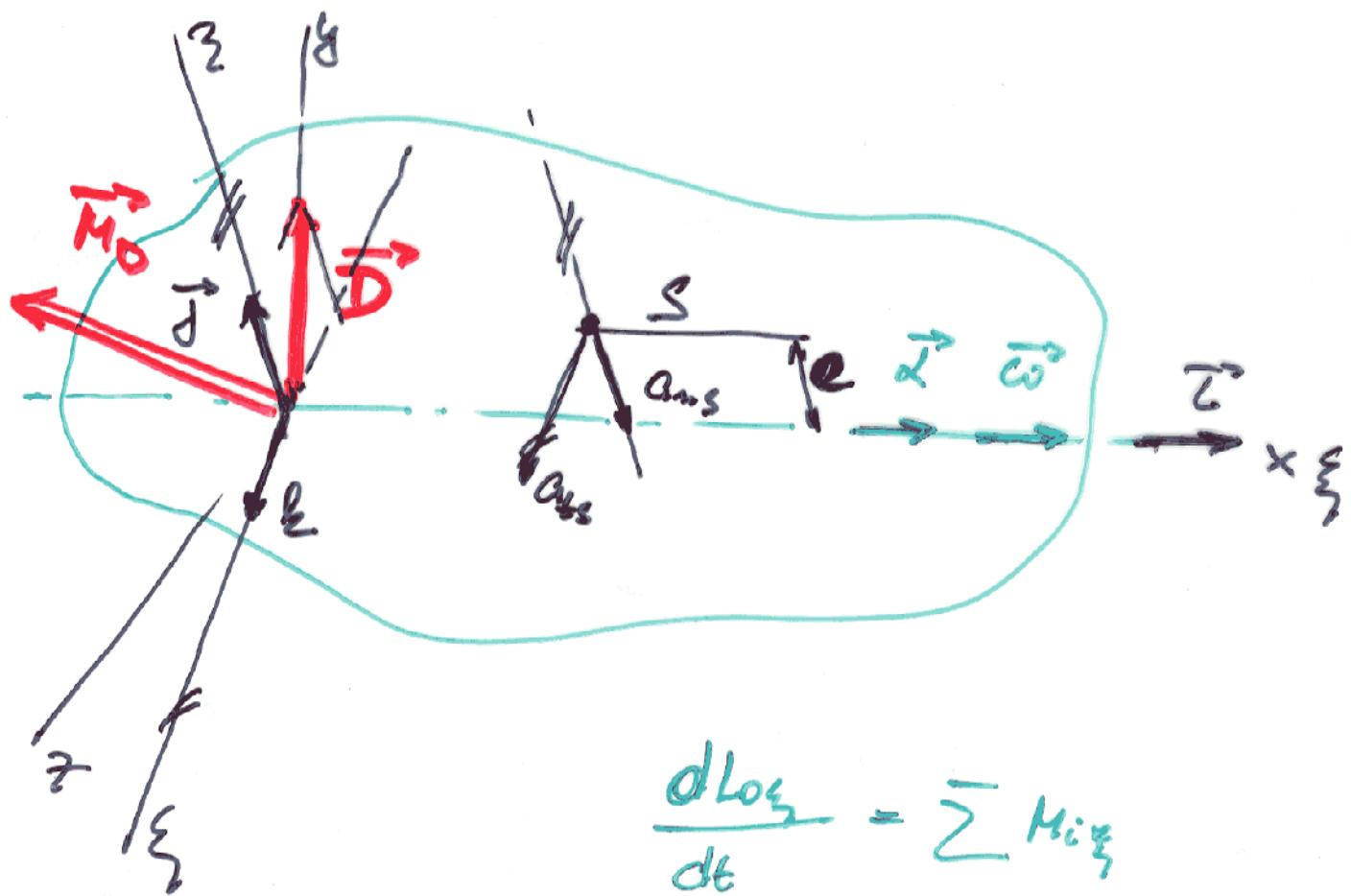
Polyomické různice:

$$\sum F_{ix} + D_x = 0$$

$$\sum F_{iy} + D_y = 0$$

$$\sum M_i^F + M^D = 0 \quad (\text{k. bodu})$$

Rotations' physik



$$\frac{dL_{\xi}}{dt} = \sum M_{i\xi}$$

$$\Rightarrow I_{\xi} \cdot \ddot{\omega} = \sum M_{i\xi}$$

$$a_{\text{ax}} = e \cdot \omega^2$$

$$a_{\text{te}} = e \cdot \omega$$

$$\vec{F} = -\underbrace{\vec{k} \cdot m \cdot e \cdot \omega}_{D_m} + \underbrace{\vec{j} \cdot m \cdot e \cdot \omega^2}_{D_e}$$

$$E_E = \frac{1}{2} \int m^2 dm = \frac{1}{2} \int r^2 \omega^2 dm = \frac{1}{2} I_E \omega^2$$

$$L_o = I \cdot \omega = \begin{bmatrix} I_x - D_{xy} & -D_{xz} \\ -D_{xy} & I_y - D_{yz} \\ \text{Sym.} & I_z \end{bmatrix} \cdot \begin{bmatrix} \omega \\ 0 \\ 0 \end{bmatrix} =$$

$$= \begin{bmatrix} I_x \omega \\ -D_{xy} \omega \\ -D_{xz} \omega \end{bmatrix} = \overset{(1)}{\vec{I}_x \omega} - \overset{(2)}{\vec{j} D_{xy} \omega} - \overset{(3)}{\vec{k} D_{xz} \omega}$$

Prostоровý pohyb kružn.

Hýbost $\vec{H} = m \cdot \vec{r}_S$

Moment hýbosti $\vec{L}_o = \vec{r}_S \times m \vec{r}_S + \vec{L}_S$ moment hýbosti relativního
pohybu k středu hmotnosti

$$\vec{L}_S = \int_m \vec{r} \times dm \vec{r}_r$$

$$E_E = \frac{1}{2} m r_s^2 + E_{ER}$$

kernigora síta

$$E_{ER} = \int \frac{1}{2} r_r^2 dm$$

kin. energie relativního
pohybu