

## 4. Soustava hmotných bodů a tuhé těleso

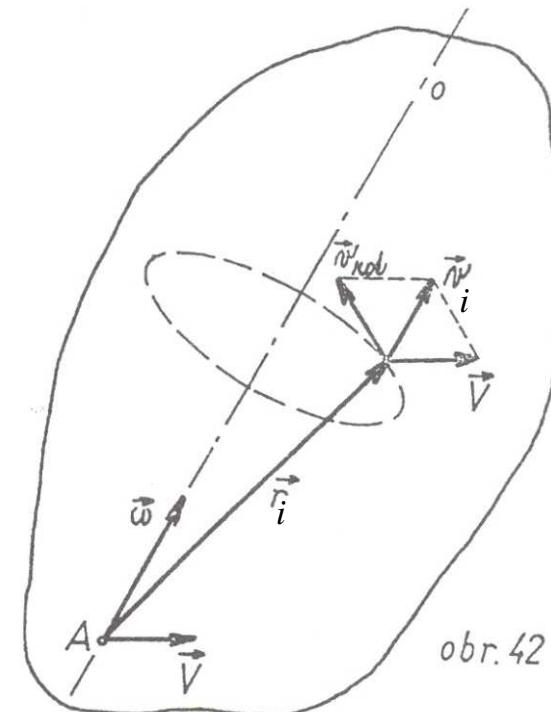
### Anotace:

Popis soustavy, stupeň volnosti. Kinematika tuhého tělesa. Věty o hybnosti a momentu hybnosti soustavy - 1. a 2. věta impulsová. Věty o zachování hybnosti a momentu hybnosti. Energie soustavy hmotných bodů, Königova věta. Zjednodušení soustav sil působících na tuhé těleso.

$N$  hmotných bodů – soustava h.b. (s.h.b) /  
tuhé těleso (t.t.)

Popis:

- hmotnosti  $m_i$ ,  $i = 1 \dots N$
- polohové vektory  $\mathbf{r}_i(t)$ ,  $i = 1 \dots N$
- celková hmotnost soustavy:  $M = \sum m_i$
- popř. rozložení hmotnosti  $\rho(\mathbf{r})$



obr. 42

# S.h.b. – základní pojmy

$N$  hmotných bodů

Popis – hmotnosti  $m_i$ , polohové vektory  $\mathbf{r}_i(t)$ ,  $i = 1 \dots N$

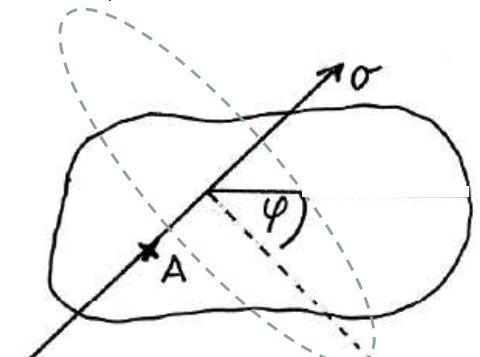
- **Stupeň volnosti** – počet nezávislých parametrů
- **Volná soustava** -  $3N$  stupňů volnosti
- **Tuhá soustava, tuhé těleso - t.t.** (neproměnné vzdálenosti) – 6 stupňů volnosti určena 3 h.b.  $\mathbf{r}_i$ ,  $\mathbf{r}_j$ ,  $\mathbf{r}_k$  neležící v přímce, jejichž vzdálenosti jsou pevně dány:

$$d_{kl} = |\bar{r}_k - \bar{r}_l|, d_{km} = |\bar{r}_k - \bar{r}_m|, d_{lm} = |\bar{r}_l - \bar{r}_m|$$

- Popis tuhé s.h.b. – lépe: udání polohy jednoho bodu (3 souřadnice), osy  $O$  procházející tímto bodem (2 parametry - úhly) a natočení tělesa kolem této osy (1 úhel)

- Tuhé těleso – spojité rozložení hmoty, nedefinovatelné

$$\rho = \rho(\vec{r}) \neq 0 \quad \text{v limitě: } \rho = \lim_{V \rightarrow 0} \frac{m}{V} = \frac{dm}{dV} \quad \text{hmotnost: } m = \int \rho(\vec{r}) dV$$



# S.h.b. – základní pojmy

Problémy, kt. budeme řešit:

- Posuvy soustavy
- Rotace soustavy

**Hmotný střed:**  
(vážený průměr, váhy  $m_i$ )

$$\vec{r}_s = \frac{\sum_1^N m_i \vec{r}_i}{\sum_1^N m_i} = \frac{1}{M} \sum_1^N m_i \vec{r}_i \quad \xrightarrow{\text{spojité}}$$

$$\vec{r}_s = \frac{1}{M} \int_m \vec{r} dm = \frac{1}{M} \int_v \rho(\vec{r}) \vec{r} dV$$

Rychlosť a zrychlení h.s.:

$$\vec{v}_s = \frac{d\vec{r}_s}{dt}, \quad \vec{a}_s = \frac{d\vec{v}_s}{dt}$$

$$\vec{v}_s = \frac{1}{M} \sum_1^N m_i \vec{v}_i \quad \vec{a}_s = \frac{1}{M} \sum_1^N m_i \vec{a}_i$$

Celková hybnost s.h.b.:

$$\vec{P} = \sum_1^N m_i \vec{v}_i = M \vec{v}_s$$

tj. rovná se hybnosti h.b. o hmotnosti  $M$  a rychlosti  $\vec{v}_s$

# Kinematika tuhé soustavy

Parametrický popis pohybu:  $\mathbf{r}_i = \mathbf{r}_i(t)$      $x^k_i = x^k_i(t)$ ,     $k = 1..3$  (souřadnice),  $i = 1..N$  (počet bodů)

3N pohybových rovnic:     $\vec{F}_i = m_i \frac{d^2 \vec{r}_i}{dt^2}$ ,    kde     $\vec{F}_i = \sum_{j=1..N} \vec{F}_{ij}^{\text{int}} + \vec{F}_i^{\text{ext}}$      $i = 1..N$

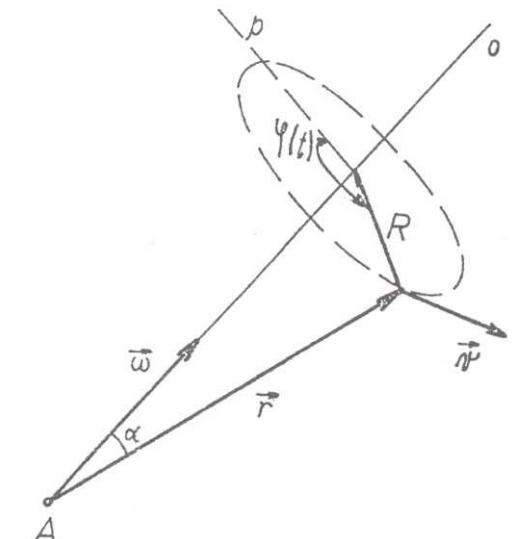
kde *int* - interní a *ext* - externí síly

- nevhodné pro praktické použití,
- budeme hledat obecná pravidla pro pohyb s.h.b./t.t.

Poloha 1 bodu, osy procházející tímto bodem a orientace této osy

➤ Rotace kolem pevné osy:

bod A a osa – stálá poloha  $\rightarrow$  1 parametr:  $d\varphi/dt = \omega(t)$ ,  $\omega$  stejná  $\forall$  body soustavy, rychlosť lib.bodu       $\mathbf{v} = \boldsymbol{\omega} \times \mathbf{r}$



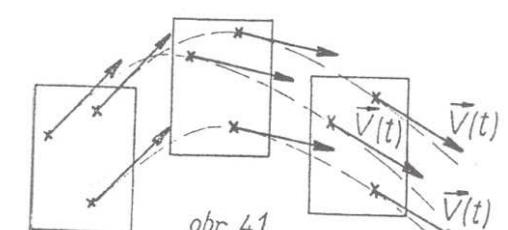
obr. 40

➤ Rotace kolem pevného bodu:

bod A pevný, osa mění směr - v každém okamžiku lze otáčení t.t. rozložit na rotaci kol pevné osy procházející pevným bodem, avšak v průběhu času se mění jak směr osy tak i  $\boldsymbol{\omega} = \boldsymbol{\omega}(t)$ .

➤ Translace (postupný, posuvný pohyb)

➤ Translace + rotace kolem 1 a více os, obr...



obr. 41

# Kinematika tuhé soustavy

Obecný pohyb t.t.

**Chaslesova věta:** libovolný pohyb t.t. lze složit z posuvného pohybu a rotace kolem pevného bodu (bod A na obr.)

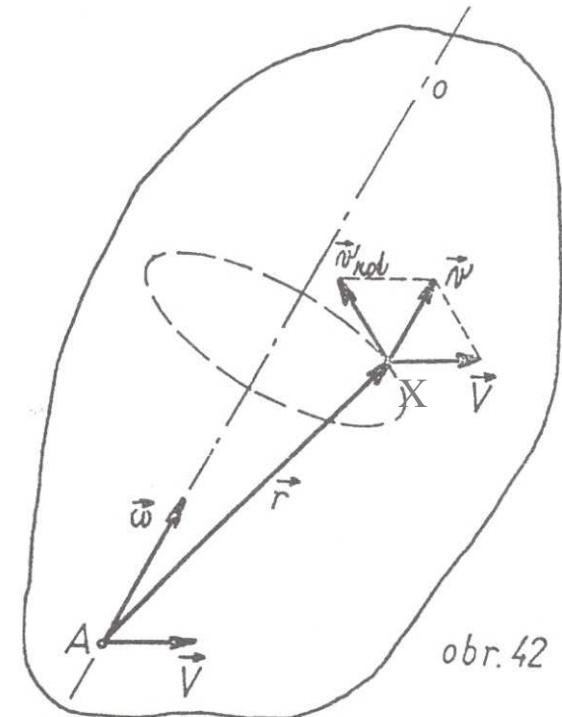
$$\vec{v}(t) = \vec{V}(t) + \vec{\omega}(t) \times \vec{r} \quad (\text{základní rovnice kinematiky t.t.})$$

Ot.: jak závisí rychlosť  $v$  bodě X na volbě bodu referenčního bodu A?

Zvolíme další bod A':

$$\vec{v}(t) = \vec{V}(t) + \vec{\omega}(t) \times \vec{r} \quad (\omega - \text{rotace vůči A}) \quad (*)$$

$$\vec{v}(t) = \vec{V}'(t) + \vec{\omega}'(t) \times \vec{r}' \quad (\omega' - \text{rotace vůči A'}) \quad (**)$$



potom též

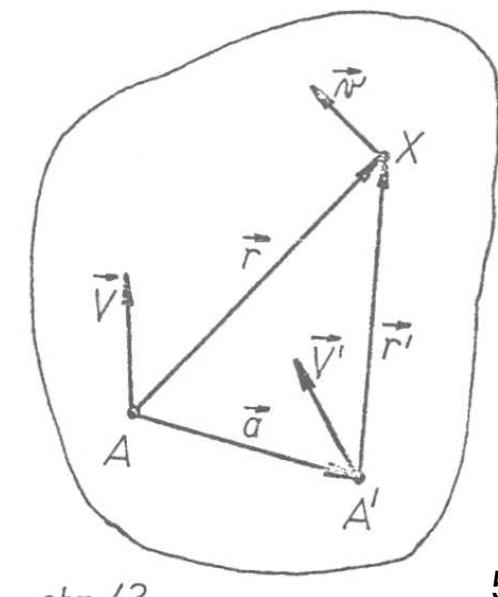
$$\vec{V}'(t) = \vec{V}(t) + \vec{\omega}(t) \times \vec{a} \quad (\text{rychllosť A' vůči A})$$

$$(*) \rightarrow \vec{v}(t) = \vec{V}'(t) - \vec{\omega}(t) \times \vec{a} + \vec{\omega}(t) \times \vec{r} = \vec{V}'(t) + \vec{\omega}(t) \times (\vec{r} - \vec{a}) =$$

$$\vec{v}(t) = \vec{V}'(t) + \vec{\omega}(t) \times \vec{r}' \quad (\text{což je rotace vůči A'}) \quad (***)$$

$$(**) \text{ a } (***) \Rightarrow \omega = \omega'$$

tj. úhlová rychlosť nezávisí na referenčním bodu A



# Kinematika tuhé soustavy

Úkol dynamiky t.t. – určit časový průběh průběhu  $V(t)$  a  $\omega(t)$  a určit trajektorii  $r(t)$

Základní rovnice kinematiky t.t.  $\vec{v}(t) = \vec{V}(t) + \vec{\omega}(t) \times \vec{r}$

- určuje rychlosť  $v$  lib.bodu t.t. z časového průběhu  $V(t)$  a  $\omega(t)$ , neurčuje však trajektorii  $r(t)$

Základní problém:

- $r$  stálý v prostoru → různé body tělesa
- $r$  pevný bod tělesa → neurčitost – neznáme ho dříve, než určíme trajektorie bodů

## S.h.b. – síly

Dva druhy sil (z hlediska soustavy):

1) **Vnější síly**  $F_i^E$ , které mají svoje centrum mimo soustavu

2) **Vnitřní (interakční) síly**  $F_{ij}^I$ , které reprezentují vzájemné působení mezi jednotlivými hmotnými body soustavy. Řídí zákonem akce a reakce

$$\vec{F}_{ij} = -\vec{F}_{ji} \quad \Rightarrow \quad \vec{F}_{ii} = 0$$

centrální síly

# S.h.b. – hybnost, moment hybnosti

Vnitřní síly:  $\vec{F}_{12} = -\vec{F}_{21}$  tedy  $\vec{F}_{12} + \vec{F}_{21} = 0$

Platí pro všechny dvojice:  $(\vec{F}_{12} + \vec{F}_{21}) + (\vec{F}_{13} + \vec{F}_{31}) + (\vec{F}_{14} + \vec{F}_{41}) + \dots = 0$

$$(\vec{F}_{23} + \vec{F}_{32}) + (\vec{F}_{24} + \vec{F}_{42}) + \dots = 0$$

$$(\vec{F}_{34} + \vec{F}_{43}) + \dots = 0$$

$$\dots = 0$$

$\Rightarrow$  výslednice všech vnitřních sil  $\vec{F}^I = 0$

$$\begin{aligned}\vec{F} &= \sum_i \vec{F}_i^I + \sum_i \vec{F}_i^E = \vec{F}^E \\ &= \sum_i \frac{d\vec{p}_i}{dt} = \frac{d}{dt} \sum_i \vec{p}_i = \frac{d\vec{P}}{dt}\end{aligned}\quad \Rightarrow \quad \boxed{\vec{F}^E = \frac{d\vec{P}}{dt}}$$

kde  $\vec{P} = \sum m_i \vec{v}_i = M \vec{v}_s$  celková hybnost soustavy

1. věta impulsová (věta o hybnosti s.h.b., t.t.):

časová změna celkové hybnosti soustavy = výslednici vnějších sil působící na soustavu

# S.h.b. – hybnost, moment hybnosti

Důsledek:

$$\vec{F}^E = \frac{d\vec{P}}{dt} = \frac{d}{dt} M\vec{v}_S = M\vec{a}_S$$

**Věta o pohybu hmotného středu s.h.b.:** hmotný střed soustavy se pohybuje jako h.b., který má celkovou hmotnost  $M$  soustavy a na nějž působí výslednice vnějších sil.

**Zákon zachování celkové hybnosti:** V izolované soustavě (tj. na kterou nepůsobí žádné vnější síly,  $\vec{F}^E = 0$ ) se zachovává celková hybnost soustavy:

$$\frac{d\vec{P}}{dt} = 0 \Rightarrow \vec{P} = const$$

(3 rce pro každou složku,  $P_k = const$ ,  $k = 1,2,3$ )

Pozn.: těžiště – moment těžových sil působících na soustavu:

$$\vec{M} = \sum \vec{r}_i \times \vec{F}_i \xrightarrow{\text{homog.pole, } g=\text{const}} \sum m_i \vec{r}_i \times \vec{g} = M \vec{r}_s \times \vec{g} = \vec{r}_s \times \vec{G} = 0$$

neboť  $\vec{G}$  působí ve hmotném středu, soustava nerotuje

v homog.polí tedy těžiště  $\equiv$  hm.střed

# S.h.b. – hybnost, moment hybnosti

Pozn.:

- 3 skalární rovnice pro 3 složky (rce platí pro jednotlivé složky)
- vnitřní síly nemohou ovlivnit pohyb hm.středu,  $v_S = \text{const.}$

Př.: výstřel, dělostřelecký granát, ohňostroj, pohon raket (raketa + palivo)

# S.h.b. – hybnost, moment hybnosti

Moment sil

(může být nenulový i když celková  $\mathbf{F}^E = 0$ , viz. silová dvojice)

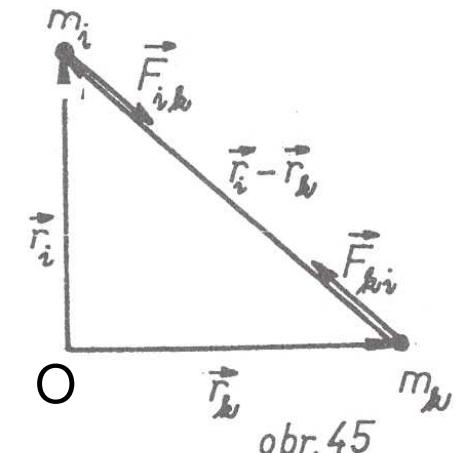
Vnitřní síly:  $F_{ij}$  a  $F_{ji}$  leží v přímce – mají k lib.bodu stejné rameno  $\rightarrow$  jejich momenty se vzájemně ruší, tedy:

**Výsledný moment vnitřních sil soustavy je vzhledem k lib.bodu prostoru nulový**

$$\frac{d\vec{L}_i}{dt} = \vec{r}_i \times \vec{F}_i = \vec{r}_i \times (\vec{F}_i^{(I)} + \vec{F}_i^{(E)}) = \vec{r}_i \times \vec{F}_i^{(I)} + \vec{r}_i \times \vec{F}_i^{(E)} = \vec{M}_i^{(I)} + \vec{M}_i^{(E)}$$

$$\frac{d\vec{L}}{dt} = \sum_{i=1}^N \frac{d\vec{L}_i}{dt} = \sum \vec{M}_i^{(I)} + \sum \vec{M}_i^{(E)} = \vec{M}^E$$

$$\boxed{\vec{M}^E = \frac{d\vec{L}}{dt}} \quad \text{kde } \vec{L} = \sum_{i=1}^N \vec{L}_i \dots \text{celk. moment hybnosti soustavy}$$



**2. Věta impulsová: Časová změna momentu hybnosti s.h.b. vzhledem k libovolnému pevnému bodu je rovna výslednému momentu vnějších sil vzhledem k témuž bodu.**

# S.h.b. – hybnost, moment hybnosti

matem. dk.: neboť  $F_{ij} = -F_{ji}$

$$\sum_i \vec{r}_i \times \vec{F}_i^I = \sum_i \left( \vec{r}_i \times \sum_j \vec{F}_{ij}^I \right) = \frac{1}{2} \sum_{i,j} \left( \vec{r}_i \times \vec{F}_{ij}^I + \vec{r}_j \times \vec{F}_{ji}^I \right) = \frac{1}{2} \sum_{i,j} \left( (\vec{r}_i - \vec{r}_j) \times \vec{F}_{ij}^I \right) = 0 \quad \parallel \text{ vektory}$$

Pozn.:

- II. impulsová věta je splněna také tehdy, zvolíme-li za **vztažný bod hmotný střed soustavy**, který obecně není pevný.
- Síly, které způsobují zrychlení hmotného středu, však v něm mají své působiště a jejich moment vůči němu je nulový.
- Vlastní pohyb hmotného středu nemá vliv na otáčení jednotlivých hmotných bodů kolem osy, která jím prochází.

Pozn. Moment síly  $M_3$  ( $\equiv M_z$ ) způsobuje pohyb v rovině 12 (tj. xy) !

# S.h.b. – hybnost, moment hybnosti

Zákon zachování celkového momentu hybnosti:

V izolované soustavě (tj. na kterou nepůsobí žádné vnější momenty sil,  $\underline{M}^E = 0$ ) se zachovává celkový moment hybnosti soustavy

$$\frac{d\vec{L}}{dt} = 0 \quad \Rightarrow \quad \vec{L} = const$$

(3 rce pro každou složku,  $L_k = const, k = 1,2,3$ )  
(platí pro izolovanou soustavu a všechny druhy sil)

Př.:

- pohyb v centrálním poli (2.Kepplerův z.)
- elektrony v atomu (elektron. slupky)
- sluneční soustava - stabilita, tvary galaxií

# S.h.b. – hybnost, moment hybnosti

Shrnutí – vlastnosti:

- obě impulsové věty platí zcela obecně pro libovolnou s.h.b. (tuhou i volnou), pro libovolný druh sil, i mimo Newtonovskou mechaniku (relativistické rychlosti, kvantová mechanika)
- vnitřní síly nemohou ovlivnit pohyb hm.středu,  $v_s = const.$ , nemohou změnit hybnost ani moment hybnosti soustavy
- 6 skalárních rovnic – úplný systém určující pohyb tuhé s.h.b. nebo t.t. - určují 6 funkcí, např.  $\mathbf{V}(t)$  a  $\boldsymbol{\omega}(t)$
- Izolovaná soustava (tj. nepůsobí vnější síly nebo je jejich výslednice nulová,  $\mathbf{F}^E = 0$ ): platí ZZH, ZZMH

# Energie s.h.b.

Celková K.E. soustavy:

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

Ot.: zachovává se K.E. pokud vnější síly jsou nulové? Mohou vnitřní síly měnit K.E?

Práce: 
$$W = \sum_1^N \int \vec{F}_i d\vec{s}_i = \sum \frac{1}{2} m_i \left( (v_i^B)^2 - (v_i^A)^2 \right) = E_k^B - E_k^A$$

(viz věta o přírůstku K.E. h.b.)

**Práce vykonaná všemi vnějšími i vnitřními silami na s.h.b. = přírůstku K.E. soustavy**

Pozn.

Vnitřní síly konají práci jen u volné soustavy

Př.: pružina, expanze plynu, raketa, výstřel... (autíčko na setrvačník, elektromobil) ... volné soustavy

**Jsou-li vnější i vnitřní síly působící na t.t. konzervativní, je součet P.E. tělesa ve vnějším poli a jeho K.E. konstantní - zákon zachování mechanické energie**

# Energie s.h.b.

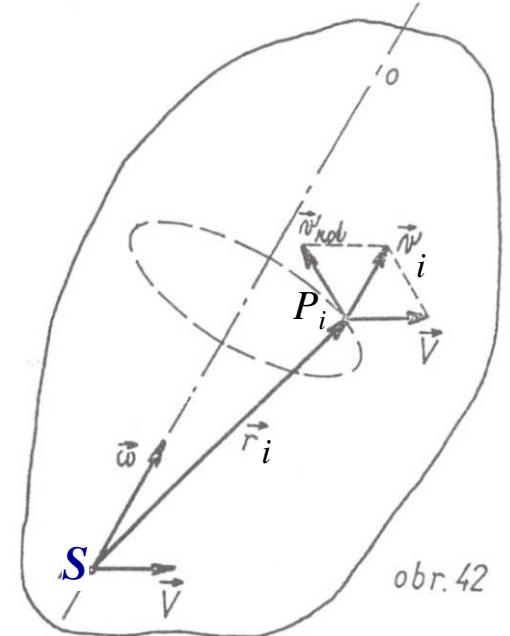
Rozklad K.E. soustavy: (referenční bod = hmotný střed)

$$\vec{v}_i = \vec{V}_s + \vec{v}_i^s \quad \vec{V}_s - \text{rychllosť hm.středu} \quad \vec{v}_i^s - \text{rychllosť h.b. vůči hm.středu}$$

$$E_k = \sum \frac{1}{2} m_i (\vec{V}_s + \vec{v}_i^s)^2 = \frac{1}{2} M \vec{V}_s^2 + \vec{V}_s \sum m_i \vec{v}_i^s + \frac{1}{2} \sum m_i (\vec{v}_i^s)^2$$

0

$$E_k = \frac{1}{2} M V_s^2 + \sum \frac{1}{2} m_i (v_i^s)^2$$



**Věta o rozkladu K.E. (Königova věta):** K.E. s.h.b. (t.t.) se skládá z K.E. bodu o hmotnosti rovné celkové hmotnosti soustavy s rychlosťí  $V_s$  hmotného středu soustavy (těžiště) + kinetické energie pohybu všech h.b. vůči jejímu hm.středu.

2. člen se nazývá vnitřní K.E. soustavy

# Energie s.h.b.

Zvláštní případy:

a) t.t. se otáčí kolem pevné osy (referenční bod = libovolný bod na ose otáčení)

K.E. rotačního pohybu:

$$\vec{v}_i = \vec{\omega} \times \vec{r}_i$$

$$E_k^{rot} = \frac{1}{2} \sum m_i (\vec{v}_i)^2 = \sum \frac{1}{2} m_i (\vec{\omega} \times \vec{r}_i)^2 = \frac{1}{2} \sum m_i \omega^2 r_i^2 \sin^2 \alpha_i = \frac{1}{2} \sum m_i \omega^2 R_i^2 = \frac{\omega^2}{2} \sum m_i R_i^2$$

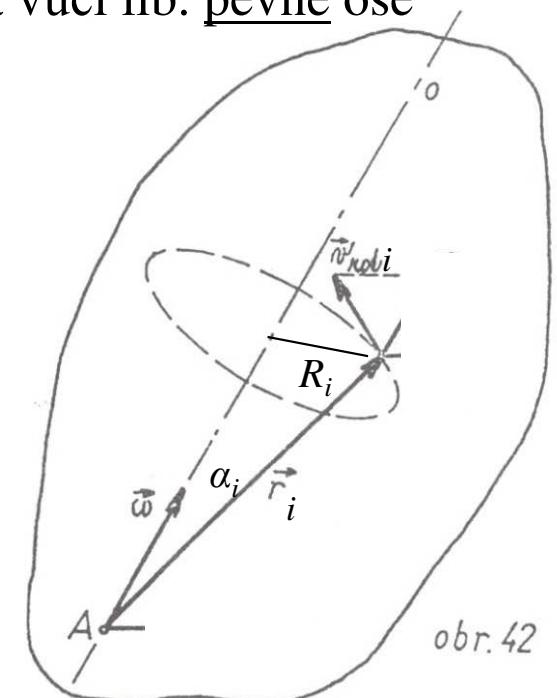
$$J^o := \sum m_i R_i^2$$

$$J^o := \int R^2 dm = \int R^2 \rho dV$$

**def. momentu setrvačnosti**  $J^o$  tělesa vůči lib. pevné ose  
 $R_i$  – vzdálenost od osy,  
 $J$  závisí na rozložení hmoty

Kinetická energie – otáčení kol pevné osy:

$$E_k = \frac{1}{2} J^o \omega^2$$



obr. 42

Demonstrace: těleso pohybující se po rotující desce, **cvičení s činkami** a s bicyklovým kolem na točně - viz kap. 5

# Energie s.h.b.

b) Obecný posuvný a rotační pohyb (osa rotace prochází hm.středem)

$$\vec{v}_i = \vec{V}_S + \vec{v}_i^S \quad \text{kde } \vec{v}_i^S = \vec{\omega} \times \vec{r}_i^S \quad \text{je rychlosť vůči hm.středu (= ref.bod)}$$

$$E_k^{rot} = \frac{1}{2} \sum m_i (\vec{v}_i^S)^2 = \sum \frac{1}{2} m_i (\vec{\omega} \times \vec{r}_i^S)^2 = \frac{1}{2} \sum m_i \omega^2 r_i^{(s)2} \sin^2 \alpha_i = \frac{1}{2} \sum m_i \omega^2 R_i^2 = \frac{1}{2} J_S \omega^2$$

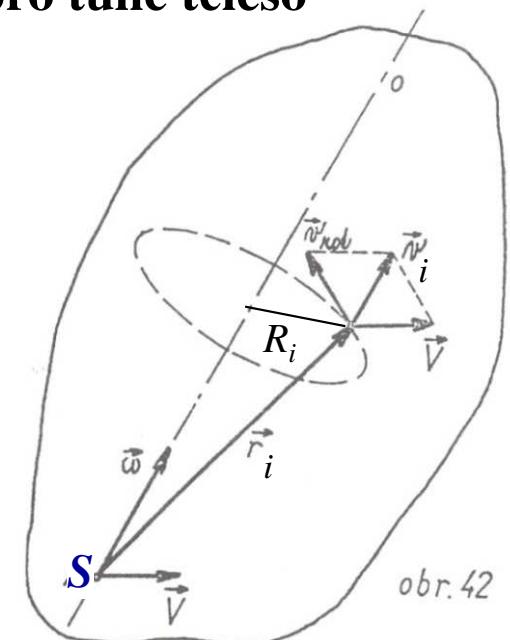
$$E_k = \frac{1}{2} M V_S^2 + \frac{1}{2} J_S \omega^2$$

... rozklad K.E. (Königova věta) pro tuhé těleso

$M$  - celková hmotnosť,

$J_S$  - moment setrvačnosti vůči ose procházející hm.středem

Věta: libovolný pohyb t.t. lze rozložit na  $\infty$  malé přímočaré translace + rotace kolem okamžité osy otáčení procházející lib.bodem v tělese



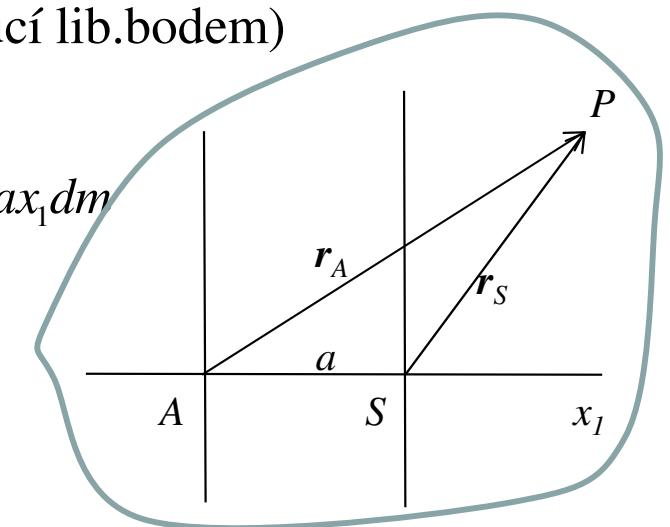
# Energie s.h.b.

Vztah mezi  $J_S$  (vůči ose jdoucí hm.středem) a  $J$  (vůči  $\parallel$  ose jdoucí lib.bodem)

$$\begin{aligned} J_A &= \int r_A^2 dm = \int \left( (a + x_1)^2 + x_2^2 + x_3^2 \right) dm = \int a^2 dm + \int \sum_1^3 x_i^2 dm + \int 2ax_1 dm \\ &= Ma^2 + \int r_s^2 dm + 2aMx_1^{(s)} \end{aligned}$$

$$J_A = J_S + Ma^2$$

**Steinerova věta**



Pozn.  $J_S$  je minimální (tj. mom.setrvačnosti vůči ose jdoucí hm.středem)

# Shrnutí

Zákony zachování - pokud nepůsobí vnější síly (izolované soustavy):

- Z.Z. celkové hybnosti soustavy
  - Z.Z. celkového momentu hybnosti soustavy
  - Z.Z. celkové energie (jen pro t.t.)
- 
- 2 vektorové + 1 skalární rce – celkem 7 mechanických veličin v 3D prostoru  
(energie, 3 složky hybnosti a 3 složky momentu hybnosti )
  - V rovině 4 mech.veličiny ( $E, p_1, p_2, L_3$ )
  - Obsahují jen 1. derivace souřadnic - rychlosti ( $\times$  Newtonovým pohyb.rcím)  
tzv. první integrály pohybu

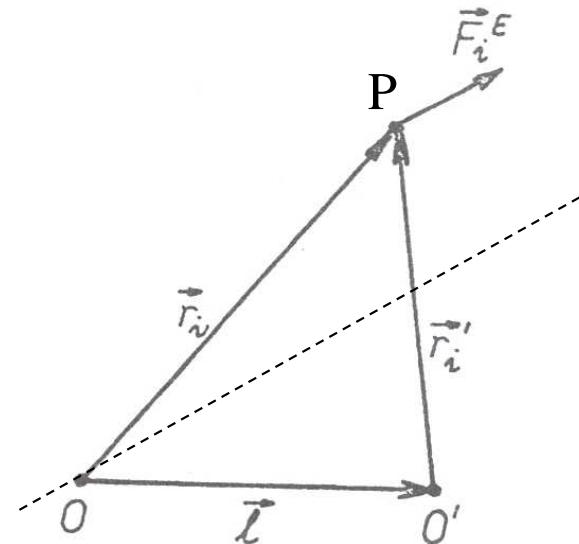
# Statika - zjednodušení soustav sil

Dynamicky ekvivalentní soustavy sil – různé síly se stejnou výslednicí sil  $\vec{F}^E$  i momentů sil  $\vec{M}^E$

a) Volba referenčního bodu

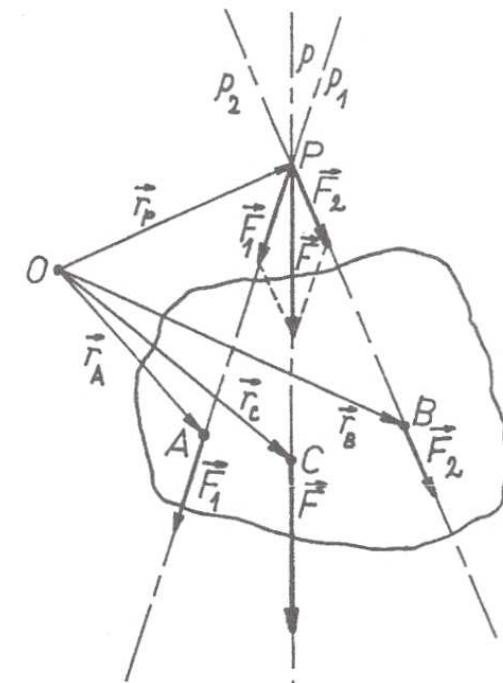
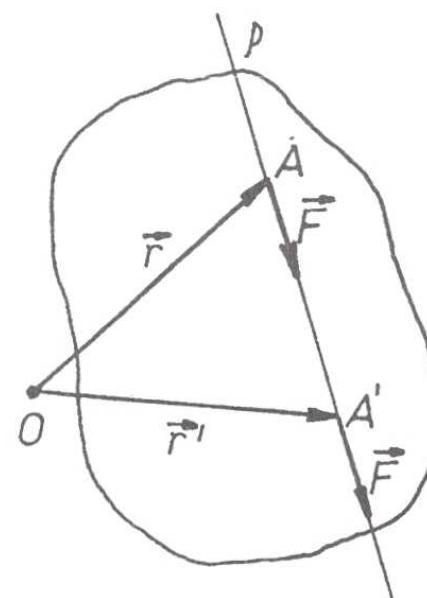
$$\vec{r}_i = \vec{r}'_i + \vec{l} \quad \vec{M}^E = \sum \vec{r}_i \times \vec{F}_i^E$$

$$\vec{M}'^E = \sum \vec{r}'_i \times \vec{F}_i^E = \vec{M}^E - \vec{l} \times \vec{F}^E$$



- Pokud  $\vec{F}^E = 0$  potom  $\vec{M}^E = \vec{M}'^E$  (tj. nezávisí na volbě ref. bodu)
- Pokud  $\vec{l} \parallel \vec{F}^E$  potom  $\vec{M}^E = \vec{M}'^E$

b) Přenesení působiště síly – podél přímky  $p$   
rovněž  $\vec{M}^E = \vec{M}'^E$



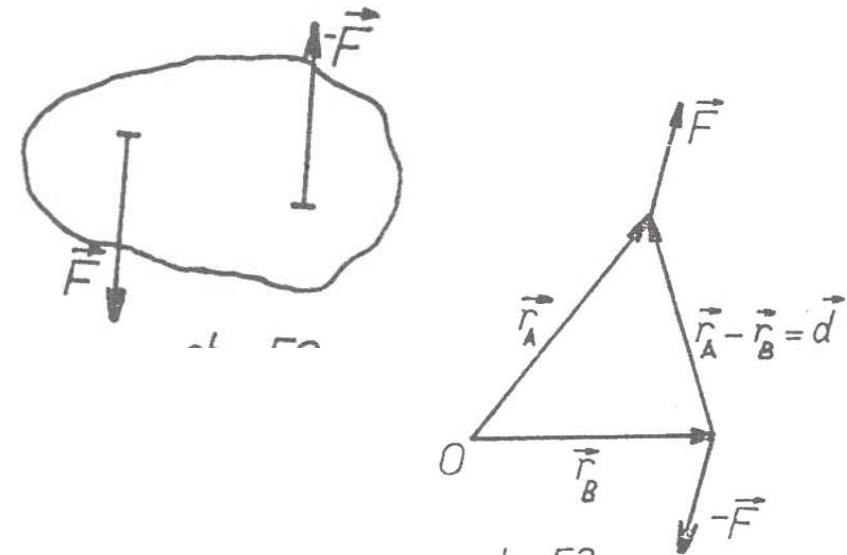
# Zjednodušení soustav sil

c) Dvojice sil – stejné, antiparalelní,  $\vec{F} + (-\vec{F}) = \mathbf{0}$

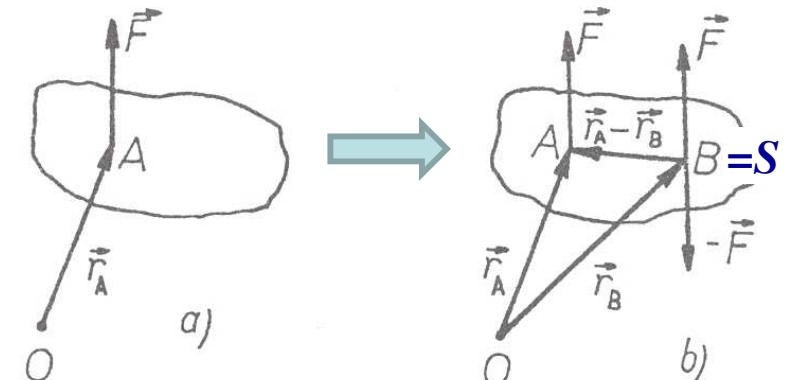
$$\vec{F} + (-\vec{F}) = \mathbf{0} \quad \text{avšak}$$

$$\vec{M}^A + \vec{M}^B = \vec{r}^A \times \vec{F} + \vec{r}^B \times (-\vec{F}) = \vec{d} \times \vec{F} \neq \mathbf{0}$$

Moment dvojice sil –  
volný vektor nezávisí na volbě ref.bodu, lze ho  
přenést do lib.bodu t.t.



d) Přenesení působiště do hm.středu – všechny síly  
působící na těleso lze přenést do hm.středu  
(těžiště), je třeba připojit moment výsledné dvojice



$$\vec{M}^A = \vec{r}^A \times \vec{F} = \vec{r}^B \times \vec{F} + (\vec{r}^A - \vec{r}^B) \times \vec{F} = \vec{r}^B \times \vec{F} + \vec{d} \times \vec{F} = \vec{M}^B + \vec{d} \times \vec{F}$$

$$\vec{M}_S^E = \vec{M}^E - \vec{r}_S \times \vec{F}^E$$

# Moment hybnosti, moment síly

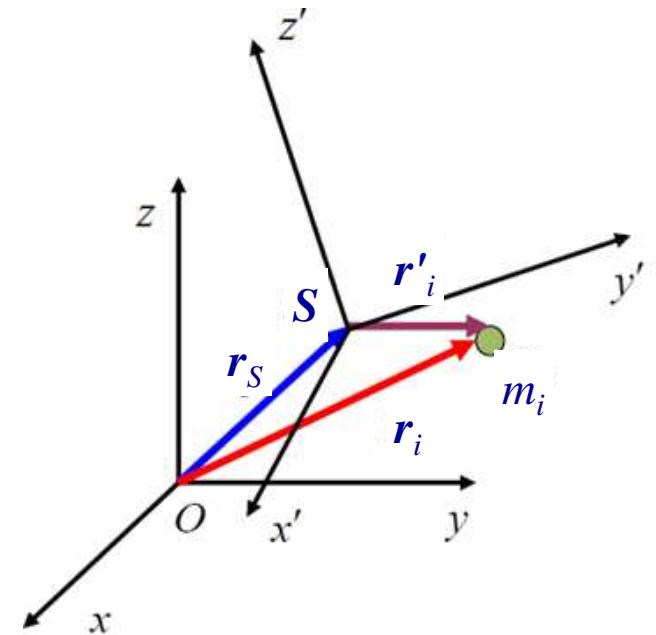
Pozn. Pohyb hm.středu určen celkovou vnější silou

Přenesu-li působiště do hm.středu, vztahy pro  $L, M$  ?

$$\vec{r}_i = \vec{r}'_i + \vec{r}_S \quad \vec{v}_i = \vec{v}'_i + \vec{v}_S$$

$$\begin{aligned} \vec{L} &= \sum m_i \vec{r}_i \times \vec{v}_i = \sum [m_i (\vec{r}'_i + \vec{r}_S) \times (\vec{v}'_i + \vec{v}_S)] = \\ &= \sum m_i \vec{r}_S \times \vec{v}_S + \sum m_i \vec{r}'_i \times \vec{v}'_i + \underbrace{\vec{r}_S \times \sum m_i \vec{v}'_i}_{0} + \underbrace{\sum m_i \vec{r}'_i \times \vec{v}_S}_{0} \end{aligned}$$

$$\vec{L} = \vec{L}_S + \vec{L}'$$



$\vec{L}$  můžeme rozdělit na část pocházející od hm.středu (těžiště)  
+ část pocházející od všech částic vzhledem k hm. středu

# Rovnováha těles

Výsledná síla  $\mathbf{F}^E = 0$

Výsledný moment sil  $\mathbf{M}^E = 0$

Pozn.1 Těleso je v rovnováze, ale nemusí být v klidu, může se dokonce otáčet

Pozn.2 Aby těleso bylo v klidu vůči s.s. musí být podrobeno vazbám

Př. rovnováha na žebříku – řešení viz přednáška