

pokračovanie z predchádzajúceho týždňa

Ešte som zabudol:

- Pre rotácie okolo vybranej osi vieme nájsť veľmi ľahko ich inverzné zobrazenia:

$$\vec{p}' = \mathcal{O}^{\phi,3}[\vec{p}] \quad (18)$$

$$\vec{p} = \mathcal{O}^{-\phi,3}[\vec{p}'] \quad (19)$$

- z už známeho vzťahu

$$R_{ij} = \mathcal{O}[\vec{e}_j] \cdot \vec{e}_i \quad (20)$$

a

$$\vec{e}_i \cdot \vec{e}_j = \delta_{ij}$$

platí tiež

$$\mathcal{O}[\vec{e}_j] = \sum_n R_{nj} \vec{e}_n = R_{nj} \vec{e}_n$$

(sumačná konvencia!!!), čo budeme veľmi veľakrát využívať!

Najčastejšie konvencie pre uhly natočenia

Nech sústava O' s bázou vektorov $\vec{f}_1, \vec{f}_2, \vec{f}_3$ je natočená pomocou sérií rotácií vzhľadom na nehybnú sústavu O s bázou $\vec{e}_1, \vec{e}_2, \vec{e}_3$. Sústava O' môže byť natočená ľubovoľne. Jej orientácia bude jednoznačne daná 3 uhlami ϕ, θ, ψ , tzv. *Eulerovými*, ktoré nám povedia, akými rotáciami dokážeme zorientovať sústavu O do O' . Sú viaceré konvencie, začneme s *zxz*.

1. Rotácia okolo e_3 o uhol ϕ tak aby e_1 ležal v rovine f_1, f_2
2. Rotácia okolo nového e_1 o θ tak aby nový e_2 tiež ležal v rovine f_1, f_2 , alebo, čo je tomu ekvivalentné, aby e_3 bol paralelný s f_3 .
3. Rotácia okolo nového $e_3 = f_3$ o ψ tak aby $e_1 = f_1$ a $e_2 = f_2$.

Z tohto je asi zrejmé, aká konvencia je *zyz*. V technických aplikáciach (roboty, lietadlá, satelity) sa ešte zvykne používať aj konvencia "Roll-Pitch-Yaw" (*xyz*) ktorá predstavuje zorientovanie špicu pôvodne v smere x (Yaw) otočením okolo z , nastavením stúpania (Pitch) otočením okolo novej osi y a nakoniec pootočením okolo osi lietadla (roll) okolo novej osi x .

Vektor uhlovej rýchlosti pre gyroskop v sústave pevne spojenej s gyroskopom.

Výsledná transformácia je súčin za sebou nasledujúcich rotácií, čo si teraz podrobne vysvetlíme na príklade zotrvačníka a Eulerových uhlov *zyz* (obr.)

Celkovo:

$$\vec{f}_i = \mathcal{T}^{\phi, \theta, \psi}[\vec{e}_i] \quad (21)$$

Po častiach:

$$\vec{e}'_i = \mathcal{O}^{\phi,3}[\vec{e}_i] = \sum_j R_{ji}^{\phi,3} \vec{e}_j = R_{ji}^{\phi,3} \vec{e}_j \quad (22)$$

$$\vec{e}''_i = \mathcal{O}^{\theta,2}[\vec{e}'_i] = \dots \quad (23)$$

$$\vec{f}_i = \mathcal{O}^{\psi,3}[\vec{e}''_i] \quad (24)$$

Je dôležité si uvedomiť že v rôznych riadkoch ide o rotácie okolo rôznych osí “3” a “3”. Analogicky máme aj inverzné vzt’ahy:

$$\vec{e}_i = \mathcal{O}^{-\phi,3}[\vec{e}'_i] \quad (25)$$

$$\vec{e}'_i = \mathcal{O}^{-\theta,2}[\vec{e}''_i] \quad (26)$$

$$\vec{e}''_i = \mathcal{O}^{-\psi,3}[\vec{f}_i] \quad (27)$$

Pre štúdium dynamiky nás bude zaujímať aké súradnice má vektor $\vec{\dot{\phi}}$, paralelný s \vec{e}_3 v \mathcal{O}' . Hľadáme teda všeobecnejšie súradnice hociktorého \vec{e}_i , môžeme nájsť pomocou skalárneho súčinu:

$$\vec{e}_i \cdot \vec{f}_j = \mathcal{O}^{-\phi,3}[\vec{e}'_i] \cdot \vec{f}_j \quad (28)$$

$$= R_{ki}^{-\phi,3} \vec{e}'_k \cdot \vec{f}_j \quad (29)$$

$$= R_{ki}^{-\phi,3} R_{lk}^{-\theta,2} \vec{e}''_l \cdot \vec{f}_j \quad (30)$$

$$= R_{ki}^{-\phi,3} R_{lk}^{-\theta,2} R_{ml}^{-\psi,3} \vec{f}_m \cdot \vec{f}_j \quad (31)$$

$$= R_{ki}^{-\phi,3} R_{lk}^{-\theta,2} R_{jl}^{-\psi,3} \quad (32)$$

$$= \sum_{lk} R_{jl}^{-\psi,3} R_{lk}^{-\theta,2} R_{ki}^{-\phi,3} \quad (33)$$

Posledný výraz daný ako maticové násobenie je

$$\begin{bmatrix} c\psi & s\psi & 0 \\ -s\psi & c\psi & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} c\theta & 0 & -s\theta \\ 0 & 1 & 0 \\ s\theta & 0 & c\theta \end{bmatrix} \begin{bmatrix} c\phi & s\phi & 0 \\ -s\phi & c\phi & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{bmatrix} \quad (34)$$

Teda, môžeme vyjadriť vektor $\vec{\dot{\phi}}$ v báze \vec{f}_i :

$$\vec{\dot{\phi}} = -c\psi s\theta \dot{\phi} \vec{f}_1 + s\psi s\theta \dot{\phi} \vec{f}_2 + c\theta \dot{\phi} \vec{f}_3 \quad (35)$$

alebo pre vektor $\vec{\dot{\theta}} = \dot{\theta} \vec{e}'_2$

$$\vec{e}'_2 \cdot \vec{f}_j = \sum_l R_{jl}^{-\psi,3} R_{l2}^{-\theta,2} \quad (36)$$

$$\vec{\dot{\theta}} = s\psi \dot{\theta} \vec{f}_1 + c\psi \dot{\theta} \vec{f}_2. \quad (37)$$

Nakoniec napíšme vektor zodpovedajúci otáčaniu okolo uhla ψ čo je jednoducho

$$\vec{\dot{\psi}} = \dot{\psi} \vec{f}_3. \quad (38)$$

Celková uhlová rýchlosť otáčajúceho sa telesa pri zmene Eulerových uhlov bude potom

$$\vec{\omega} = \vec{\dot{\phi}} + \vec{\dot{\theta}} + \vec{\dot{\psi}} \quad (39)$$

alebo pomocou výsledkov (38,37,38)

$$\omega_1 = -c\psi s\theta \dot{\phi} + s\psi \dot{\theta} \quad (40)$$

$$\omega_2 = s\psi s\theta \dot{\phi} + c\psi \dot{\theta} \quad (41)$$

$$\omega_3 = c\theta \dot{\phi} + \dot{\psi}. \quad (42)$$

Eulerove pohybové rovnice gyroskopu: otáčanie okolo fixovaného bodu

Uvažujme prípad otáčania telesa okolo jedného fixovaného bodu, rôzneho od ťažiska (aby gravitačné sily spôsobili nenulový moment síl). Potom inerciálny člen v 2. pohybovej rovnici i.t.t. (7) môžeme potom napísať v sústave pevne spojenej s i.t.t. a orientovanej tak, že tenzor zotrvačnosti je v nej diagonálny, v tvare

$$\frac{d}{dt} \left(\sum_i \vec{f}_i I_{ii} \omega_i \right) = \sum_j D_j \vec{f}_j \quad (43)$$

Pretože jednotkové vektory \vec{f}_i sa otáčajú, platí pre ne

$$\frac{d}{dt} \vec{f}_i = \vec{\omega} \times \vec{f}_i$$

čo vedie na

$$\sum_i \left(\vec{f}_i I_{ii} \dot{\omega}_i + \vec{\omega} \times \vec{f}_i I_{ii} \omega_i \right) = \sum_j D_j \vec{f}_j \quad (44)$$

prenásobením postupne skalárne s $\vec{f}_1, \vec{f}_2, \vec{f}_3$ dostaneme 3 Eulerove pohybové rovnice otáčajúceho sa i.t.t.

$$I_{11} \dot{\omega}_1 + \omega_2 \omega_3 (I_3 - I_2) = D_1 \quad (45)$$

$$I_{22} \dot{\omega}_2 + \omega_3 \omega_1 (I_1 - I_3) = D_2 \quad (46)$$

$$I_{33} \dot{\omega}_3 + \omega_1 \omega_2 (I_1 - I_3) = D_3 \quad (47)$$

t.j. systém troch *nelineárnych* diferenciálnych rovníc ktoré musíme riešiť spolu s tromi *nelineárnymi* diferenciálnymi rovnicami pre Eulerove uhly popisujúce orientáciu i.t.t., (40), (41) a (42). Toto predstavuje druhý systém 6 nelineárnych diferenciálnych rovníc. Táto cesta je v jednoduchých prípadoch užitočná, ale vidíme že musíme najprv nájsť $\omega_i(t)$, t.j. spočítať funkcie, ktoré vlastne nepotrebujeme. Navyiac, čím z viacerých i.t.t. sa bude robot či manipulátor skladať, tým viac nepotrebných funkcií musíme spočítať. Tento problém obchádza prístup pomocou Lagrangeových rovníc ku ktorému sa čoskoro dostaneme, a v rámci ktorého sformulujeme aj pohybové rovnice gyroskopu a pár manipulátorov.

Kontrolná otázka: Aké zložky má moment gravitačnej sily D_i ? Pomôcka: $\vec{D} = mg \vec{f}_3 \times \vec{e}_3$

2.4 Energia a práca v dynamike systému i.t.t

- Ak pôsobíme viacerými silami, potom práca ktorú vykonáme bude daná pôsobením súčtu týchto síl v ťažisku, \vec{F}_e , a jednou výslednou dvojicou síl \vec{D} (Redukcia síl). Práca potom bude²

$$W = \int_{t_1}^{t_2} dt \left(\vec{F}_e \cdot \vec{V}^* + \vec{D} \cdot \vec{\omega} \right) \quad (48)$$

čo sa dá upraviť na

$$W = \left[\frac{1}{2} M |\vec{V}^*|^2 + \frac{1}{2} \vec{\omega} \cdot \vec{I} \cdot \vec{\omega} \right]_{t_1}^{t_2} + \int_{t_1}^{t_2} \vec{F} \cdot d\vec{s} + \int_{t_1}^{t_2} \vec{D} \cdot d\vec{\omega} \quad (49)$$

²Prácu v dôsledku otáčania získame takto: ak sila \vec{F}_D pôsobí v bode \vec{r} vzhľadom na bod na osi otáčania, potom

$$\int \vec{F}_D \cdot d\vec{s} = \int \vec{F}_D \cdot (d\vec{\phi} \times \vec{r}) = \int d\vec{\phi} \cdot (\vec{r} \times \vec{F}_D) = \int \vec{D} \cdot d\vec{\phi}$$