

## 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  $\phi, \theta, \psi$ , 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  $\phi$  tak aby  $e_1$  ležal v rovine  $f_1, f_2$
2. Rotácia okolo nového  $e_1$  o  $\theta$  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  $\psi$  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 spojenjej s gyroskopom.

Celková uhlová rýchlosť otáčajúceho sa telesa pri zmene Eulerových uhlov  $zyz$  je daná súčtom troch vektorov uhlových rýchlostí patriacich k jednotlivým otáčaniam:

$$\vec{\omega} = \dot{\vec{\phi}} + \dot{\vec{\theta}} + \dot{\vec{\psi}}. \quad (33)$$

Každý z nich je zavedený v inak zrotovanej sústave. Pre počítanie s vektorom uhlovej rýchlosti v 2. pohybovej rovnici si ich musíme všetky vyjadriť v sústave pevne spojenjej s gyroskopom.

Všeobecne,  $i$ -ty bázový vektor  $\vec{f}_i$  vznikne rotáciami bázového vektora  $\vec{e}_i$ :

$$\vec{f}_i = \mathcal{T}^{\phi, \theta, \psi}[\vec{e}_i]. \quad (34)$$

Po častiach:

$$\vec{e}'_i = \mathcal{O}^{\phi, 3}[\vec{e}_i] = \sum_j R_{ji}^{\phi, 3} \vec{e}_j = R_{ji}^{\phi, 3} \vec{e}_j \quad (35)$$

$$\vec{e}''_i = \mathcal{O}^{\theta, 2}[\vec{e}'_i] = \dots \quad (36)$$

$$\vec{f}_i = \mathcal{O}^{\psi, 3}[\vec{e}''_i] \quad (37)$$

Je dôležité si uvedomiť že v rôznych riadkoch ide o rotácie okolo rôznych osí "3" a "3". Analogicky máme aj inverzné vzťahy:

$$\vec{e}_i = \mathcal{O}^{-\phi, 3}[\vec{e}'_i] \quad (38)$$

$$\vec{e}'_i = \mathcal{O}^{-\theta, 2}[\vec{e}''_i] \quad (39)$$

$$\vec{e}''_i = \mathcal{O}^{-\psi, 3}[\vec{f}_i] \quad (40)$$

Hľadáme teda všeobecnejšie súradnice vektora  $\vec{r}'$  ktorý vznikne 3 rotáciami z vektora  $\vec{r} = x_i \vec{e}_i$ , t.j. vieme ho zapísať vo finálnej a počiatkovej sústave ako

$$\vec{r}' = \begin{cases} x_i \vec{f}_i \\ x'_i \vec{e}_i \end{cases} \quad (41)$$

Skalárnym násobením s  $\vec{e}_j$  nájdeme

$$x'_j = \vec{e}_j \cdot \vec{f}_i x_i, \quad (42)$$

alebo naopak skalárnym násobením s  $\vec{f}_j$  nájdeme

$$x_j = \vec{f}_j \cdot \vec{e}_i x'_i. \quad (43)$$

Matica

$$T_{ji} = \vec{e}_j \cdot \vec{f}_i \quad (44)$$

teda predstavuje transformáciu súradníc vektora z finálnej do počiatočnej a jej inverzná matica je

$$T_{ji}^{-1} = T_{ij} = \vec{f}_j \cdot \vec{e}_i. \quad (45)$$

Túto maticu vieme nájsť nasledovne:

$$\vec{e}_i \cdot \vec{f}_j = \mathcal{O}^{-\phi,3}[\vec{e}'_i] \cdot \vec{f}_j \quad (46)$$

$$= R_{ki}^{-\phi,3} \vec{e}'_k \cdot \vec{f}_j \quad (47)$$

$$= R_{ki}^{-\phi,3} R_{lk}^{-\theta,2} \vec{e}'_l \cdot \vec{f}_j \quad (48)$$

$$= R_{ki}^{-\phi,3} R_{lk}^{-\theta,2} R_{ml}^{-\psi,3} \vec{f}_m \cdot \vec{f}_j \quad (49)$$

$$= R_{ki}^{-\phi,3} R_{lk}^{-\theta,2} R_{jl}^{-\psi,3} \quad (50)$$

$$= \sum_{lk} R_{jl}^{-\psi,3} R_{lk}^{-\theta,2} R_{ki}^{-\phi,3} \quad (51)$$

Posledný výraz daný ako maticové násobenie je

$$\begin{bmatrix} c\psi & s\psi & 0 \\ -s\psi & c\psi & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} c\theta & 0 & -s\theta \\ 0 & 1 & 0 \\ s\theta & 0 & c\theta \end{bmatrix} \begin{bmatrix} c\phi & s\phi & 0 \\ -s\phi & c\phi & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{bmatrix} \quad (52)$$

Naprav vyjadríme vektor  $\dot{\vec{\phi}} = \dot{\phi} \vec{e}_3$  v sústave  $\vec{f}_1, \vec{f}_2, \vec{f}_3$ . Pomocou posledne získanej transformácie cez všetku otočenia, rovnica 52, môžeme vyjadriť vektor  $\dot{\vec{\phi}}$  v báze  $\vec{f}_i$ :

$$\dot{\vec{\phi}} = -c\psi s\theta \dot{\phi} \vec{f}_1 + s\psi s\theta \dot{\phi} \vec{f}_2 + c\theta \dot{\phi} \vec{f}_3 \quad (53)$$

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

$$\vec{e}'_2 \cdot \vec{f}_j = \sum_l R_{jl}^{-\psi,3} R_{l2}^{-\theta,2} \quad (54)$$

$$\dot{\vec{\theta}} = s\psi \dot{\theta} \vec{f}_1 + c\psi \dot{\theta} \vec{f}_2. \quad (55)$$

Nakoniec napíšme vektor zodpovedajúci otáčaniu okolo uhla  $\psi$  čo je jednoducho

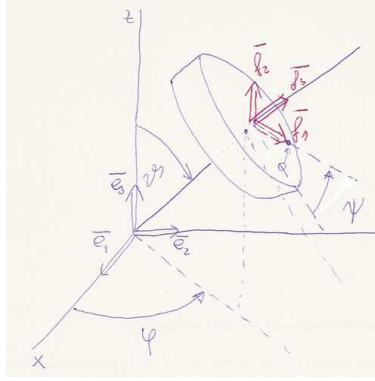
$$\dot{\vec{\psi}} = \dot{\psi} \vec{f}_3. \quad (56)$$

Celková uhlová rýchlosť otáčajúceho sa telesa pri zmene Eulerových uhlov bude potom (pomocou výsledkov 56,55,56)

$$\omega_1 = -c\psi s\theta \dot{\phi} + s\psi \dot{\theta} \quad (57)$$

$$\omega_2 = s\psi s\theta \dot{\phi} + c\psi \dot{\theta} \quad (58)$$

$$\omega_3 = c\theta \dot{\phi} + \dot{\psi}. \quad (59)$$



Obrázok 4: Gyroskop predstavuje zotrvačník s jedným pevným bodom. Uhly  $\phi$ ,  $\theta$ ,  $\psi$  sú tri Eulerove uhly typu zyz.

## 2.8 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. (12) môžeme potom napísať v sústave pevne spojenej s i.t.t. a orientovanej tak, že tenzor zotrvačnosti je v nej diagonálny, v tvare

$$\frac{d}{dt} \left( \sum_i \vec{f}_i I_{ii} \omega_i \right) = \sum_j D_j \vec{f}_j \quad (60)$$

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

$$\sum_i \left( \vec{f}_i I_{ii} \dot{\omega}_i + \vec{\omega} \times \vec{f}_i I_{ii} \omega_i \right) = \sum_j D_j \vec{f}_j \quad (61)$$

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

$$I_{11} \dot{\omega}_1 + \omega_2 \omega_3 (I_3 - I_2) = D_1 \quad (62)$$

$$I_{22} \dot{\omega}_2 + \omega_3 \omega_1 (I_1 - I_3) = D_2 \quad (63)$$

$$I_{33} \dot{\omega}_3 + \omega_1 \omega_2 (I_1 - I_2) = D_3 \quad (64)$$

t.j. systém troch *nelineárnych* diferenciálnych rovníc ktoré musíme riešiť spolu s tromi *nelineárnymi* diferenciálnymi rovnicami pre Eulerove uhly popisujúce orientáciu i.t.t., (57), (58) a (59). 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:  $\vec{D} = mg \vec{f}_3 \times \vec{e}_3$