

# Gibanja togih teles

Matic Oskar Hajšen in Eva Zmazek

14. januar 2019

# Homogene in kartezične koordinate

$P$  vektor v 3-dimenzionalnem prostoru  $\mathbb{R}^3$

- Homogene koordinate vektorja  $P$ :

$$p = (p_0, p_1, p_2, p_3)^T \in \mathbb{R}^4 / \{(0, 0, 0, 0)^T\}$$

- Če  $p_0 \neq 0$ , potem so kartezične koordinate vektorja  $P$  enake

$$\underline{p} = (\underline{p}_1, \underline{p}_2, \underline{p}_3)^T \in \mathbb{R}^3; \quad \underline{p}_i = \frac{p_i}{p_0} \text{ za } i = 1, 2, 3$$

- Vektorjem z ničelno prvo homogeno komponento priredimo točke v neskončnosti.

## Opomba

Vektorja  $p$  in  $\lambda p$  v homogenih koordinatah opisujeta isti vektor  $\underline{p}$  v kartezičnih koordinatah za poljubno neničelno realno število  $\lambda$ .

# Fiksen in gibajoč se koordinatni sistem

Definirajmo dva koordinatna sistema v  $\mathbb{R}^3$ :

- fiksen koordinatni sistem  $E^3$  (običajen koordinatni sistem)
- gibajoč se koordinatni sistem  $\hat{E}^3$

Točke lahko predstavimo v enem ali drugem.

Potrebujemo koordinatno transformacijo

$$\hat{E}^3 \rightarrow E^3$$

$$\hat{p} \mapsto p$$

$$M = \left[ \begin{array}{c|ccc} m_{0,0} & 0 & 0 & 0 \\ \hline m_{1,0} & m_{1,1} & m_{1,2} & m_{1,3} \\ m_{2,0} & m_{2,1} & m_{2,2} & m_{2,3} \\ m_{3,0} & m_{3,1} & m_{3,2} & m_{3,3} \end{array} \right],$$

$$\hat{p} \mapsto p = M\hat{p}$$

# Transformacija koordinatnega izhodišča

Koordinatno izhodišče:

- v kartezičnih koordinatah:  $(0, 0, 0)^T$
- v homogenih koordinatah:  $(1, 0, 0, 0)^T$

Transformirano koordinatno izhodišče:

- v homogenih koordinatah:

$$\underline{c} = M(1, 0, 0, 0)^T = (m_{0,0}, m_{1,0}, m_{2,0}, m_{3,0})^T$$

- v kartezičnih koordinatah:

$$\underline{c} = \left( \frac{m_{1,0}}{m_{0,0}}, \frac{m_{2,0}}{m_{0,0}}, \frac{m_{3,0}}{m_{0,0}} \right)^T$$

# Rotacijska matrika

$$\underline{R} = \frac{1}{m_{0,0}} \begin{bmatrix} m_{1,1} & m_{1,2} & m_{1,3} \\ m_{2,1} & m_{2,2} & m_{2,3} \\ m_{3,1} & m_{3,2} & m_{3,3} \end{bmatrix}$$

opisuje orientacijo gibajočega se koordinatnega sistema  $\hat{E}^3$

# Transformacija vektorja $[1, b_M, c_M, d_M]$

$$d = M \cdot \begin{bmatrix} 1 \\ b_M \\ c_M \\ d_M \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} m_{0,0} \\ m_{1,0} \\ m_{2,0} \\ m_{3,0} \end{bmatrix} + \begin{bmatrix} 0 & 0 & 0 \\ m_{1,1}b_M & m_{1,2}c_M & m_{1,3}d_M \\ m_{2,1}b_M & m_{2,2}c_M & m_{2,3}d_M \\ m_{3,1}b_M & m_{3,2}c_M & m_{3,3}d_M \end{bmatrix}$$

$$d_0 = m_{0,0}$$

$$\begin{bmatrix} d_1 \\ d_2 \\ d_3 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} m_{1,0} \\ m_{2,0} \\ m_{3,0} \end{bmatrix} + \begin{bmatrix} m_{1,1} & m_{1,2} & m_{1,3} \\ m_{2,1} & m_{2,2} & m_{2,3} \\ m_{3,1} & m_{3,2} & m_{3,3} \end{bmatrix} \cdot \begin{bmatrix} b_M \\ c_M \\ d_M \end{bmatrix}$$

$$d_0 = m_{0,0}$$

$$\begin{bmatrix} d_1 \\ d_2 \\ d_3 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} m_{1,0} \\ m_{2,0} \\ m_{3,0} \end{bmatrix} + \begin{bmatrix} m_{1,1} & m_{1,2} & m_{1,3} \\ m_{2,1} & m_{2,2} & m_{2,3} \\ m_{3,1} & m_{3,2} & m_{3,3} \end{bmatrix} \cdot \begin{bmatrix} b_M \\ c_M \\ d_M \end{bmatrix}$$

$$\underline{d} = \frac{1}{m_{0,0}} \begin{bmatrix} m_{1,0} \\ m_{2,0} \\ m_{3,0} \end{bmatrix} + \frac{1}{m_{0,0}} \begin{bmatrix} m_{1,1} & m_{1,2} & m_{1,3} \\ m_{2,1} & m_{2,2} & m_{2,3} \\ m_{3,1} & m_{3,2} & m_{3,3} \end{bmatrix} \cdot \begin{bmatrix} b_M \\ c_M \\ d_M \end{bmatrix} =$$

$$= \underline{c} + R \cdot \hat{p}$$

Transformacijo  $\hat{p} \mapsto \underline{p}$  v kartezičnih koordinatah zapišemo kot:

$$\underline{p} = \underline{c} + R\hat{p}$$



# Gibanje točk v času

Kadar je  $\underline{c} = \underline{c}(t)$  in  $R = R(t)$ , govorimo o gibanju togega telesa:

$$\hat{E}^3 \times I \rightarrow E^3$$

$$(\underline{\hat{p}}, t) \mapsto \underline{c}(t) + R(t)\underline{\hat{p}} =: \underline{p}(t)$$

Krivulji  $\underline{p}(t)$  pravimo **trajektorija** točke  $\underline{\hat{p}}$

Če je  $\underline{c}(t) = (0, 0, 0)$ , potem trajektorija poljubne točke  $\underline{\hat{p}}$  leži na sferi z radijem  $||\underline{\hat{p}}||$  in središčem v koordinatnem izhodišču fiksnega koordinatnega sistema  $E^3$ . Rotacijski del gibanja  $R(t)$  opisuje gibanje po enotski sferi, zato se imenuje tudi **sferični del gibanja togega telesa**. Problem je konstrukcija matrike  $R$ , ki mora biti ortogonalna. ( $RR^T = R^T R = I$ ,  $\det R = 1$ ).

# Opis rotacij s kvaternioni

Pri opisovanju rotacij si lahko pomagamo s **kvaternioni**. Prostor kvaternionov  $\mathbb{H}$  je 4-dimenzionalni vektorski prostor s standardno bazo

$$\underline{1} = (1, (0, 0, 0))^T$$

$$\underline{i} = (0, (1, 0, 0))^T$$

$$\underline{j} = (0, (0, 1, 0))^T$$

$$\underline{k} = (0, (0, 0, 1))^T$$

Vsak kvaternion  $\mathcal{A}$  lahko zapišemo kot:

$$\mathcal{A} = (a_0, \underline{a}), \quad a_0 \in \mathbb{R} \text{ skalarni del}, \quad \underline{a} = (a_1, a_2, a_3)^T \text{ vektorski del}$$

Na kvaternionih sta definirana seštevanje in množenje kot:

$$\mathcal{A} + \mathcal{B} = (a_0, \underline{a}) + (b_0, \underline{b}) = (a_0 + b_0, \underline{a} + \underline{b})$$

$$\mathcal{A} \cdot \mathcal{B} = (a_0 \cdot b_0 - \underline{a} \cdot \underline{b}, a_0 \underline{b} + b_0 \underline{a} + \underline{a} \times \underline{b})$$

Konjugirana vrednost kvaterniona  $\mathcal{A} = (a_0, \underline{a})$  je definirana kot  $\overline{\mathcal{A}} = (a_0, -\underline{a})$ . S pomočjo konjugirane vrednosti nato definiramo tudi normo kvaterniona kot

$$||\mathcal{A}|| = \sqrt{\mathcal{A} \cdot \overline{\mathcal{A}}} = a_0^2 + a_1^2 + a_2^2 + a_3^2$$

## Definicija

Preslikava  $\chi : \mathbb{H} \setminus \{0\} \rightarrow SO_3$  oblike

$$Q \mapsto \frac{1}{q_0^2 + q_1^2 + q_2^2 + q_3^2} \begin{bmatrix} q_0^2 + q_1^2 - q_2^2 - q_3^2 & 2(q_1 q_2 - q_0 q_3) & 2(q_1 q_3 + q_0 q_2) \\ 2(q_1 q_2 + q_0 q_3) & q_0^2 - q_1^2 + q_2^2 - q_3^2 & 2(q_2 q_3 - q_0 q_1) \\ 2(q_1 q_3 - q_0 q_2) & 2(q_2 q_3 + q_0 q_1) & q_0^2 - q_1^2 - q_2^2 + q_3^2 \end{bmatrix}$$

Matika  $\chi(Q)$  je rotacijska matrika. Velja pa tudi obratno. Vsako rotacijsko matriko  $R$  lahko zapišemo v zgornji obliki, to je, lahko jo preslikamo v dva **antipodna kvaterniona** oblike

$$\pm Q = \pm(q_0, (q_1, q_2, q_3)^T),$$

$$q_0^2 + q_1^2 + q_2^2 + q_3^2 = 1$$

**Kinematična preslikava** poda korespondenco med 3D rotacijami in parom antipodnih točk na 4D enotski sferi  $S^3 \subseteq R^4$ .

Ker velja  $q_0^2 + q_1^2 + q_2^2 + q_3^2 = 1$ , so vrednosti  $|q_i|$ ;  $i = 0, 1, 2, 3$  na zaprtem intervalu med 0 in 1. Vrednost  $q_0$  in vektor  $(q_1, q_2, q_3)^T$  lahko zato zapišemo v obliki:

$$q_0 = \cos\left(\frac{\phi}{2}\right)$$

in

$$\begin{bmatrix} q_1 \\ q_2 \\ q_3 \end{bmatrix} = \sin\left(\frac{\phi}{2}\right) \cdot \vec{r}; \quad \vec{r} \text{ enotski vektor}$$

Če kvaternion  $Q$  zapišemo v tej obliki, ima rotacija, prirejena temu kvaternionu lepo geometrijsko interpretacijo. Predstavlja namreč rotacijo za kot  $\phi$  okrog osi  $\vec{r}$ .

Ker lahko vsako rotacijo zapišemo v tej obliki, lahko tako zapišemo tudi rotacijo iz poglavja ?? . Če imamo podano preslikavo  $M$ , poiščimo, kako za to preslikavo definiramo kvaternion  $Q$ . Priemerjajmo matriki  $\mathbb{R}$  in poglavja ?? in  $\mathbb{R}$ , zapisanega s kvaternioni.

$$m_{0,0} + m_{1,1} + m_{1,2} + m_{3,3} = 4q_0^2$$

$$m_{3,2} - m_{2,3} = 2 \cdot (q_2q_3 - q_0q_1) - 2 \cdot (q_2q_3 + q_0q_1) = 4q_0q_1$$

$$m_{1,3} - m_{3,1} = 2 \cdot (q_1q_3 + q_0q_2) - 2 \cdot (q_1q_3 + q_0q_2) = 4q_0q_2$$

$$m_{2,1} - m_{1,2} = 2 \cdot (q_1q_2 + q_0q_4) - 2 \cdot (q_1q_2 + q_0q_4) = 4q_0q_3$$

$$m_{3,2} - m_{2,3} = 4q_0q_1$$

$$m_{0,0} + m_{1,1} - m_{1,2} - m_{3,3} = 4q_1^2$$

$$m_{2,1} + m_{1,2} = 4q_1q_2$$

$$m_{1,3} + m_{3,1} = 4q_1q_3$$

$$\begin{aligned}
m_{1,3} - m_{3,1} &= 4q_0q_2 \\
m_{2,1} + m_{1,2} &= 4q_1q_2 \\
m_{0,0} - m_{1,1} + m_{1,2} - m_{3,3} &= 4q_2^2 \\
m_{3,2} + m_{2,3} &= 4q_2q_3 \\
\\ 
m_{2,1} - m_{1,2} &= 4q_0q_3 \\
m_{1,3} + m_{3,1} &= 4q_1q_3 \\
m_{3,2} + m_{2,3} &= 4q_2q_3 \\
m_{0,0} - m_{1,1} - m_{1,2} + m_{3,3} &= 4q_0^2
\end{aligned}$$

Opazimo, da v vsakem sklopu razmerja med vrednostmi enaka

$$q_0 : q_1 : q_2 : q_3$$

Ker  $q_0, q_1, q_2, q_3$  niso hkrati enaki 0, bo vsaj eno izmed zgornjih razmerij različno od  $0 : 0 : 0 : 0$ . Tisto razmerje nato uporabimo kot razmerje  $q_0 : q_1 : q_2 : q_3$ . Skupaj z enakostjo  $q_0^2 + q_1^2 + q_2^2 + q_3^2 = 1$  nato izračunamo kvaternion  $Q = (q_0, q_1, q_2, q_3)^T$  (bolj natančno sta v množici rešitev dva antipodna kvaterniona). Z uporabo kinematične preslikave lahko za konstrukcijo sferičnih gibanj uporabimo Bezierjeve krivulje. Izberemo kontrolne kvaternione  $Q_0, Q_1, \dots, Q_n$ .

$$Q(t) = \sum_{i=0}^n Q_i B_i^n(t)$$

Bezierjeva krivulja  $Q(t)$  v času  $t$  opiše kvaternion, ki mu priredimo rotacijo  $R(t)$ :

$$\chi(Q(t)) = R(t)$$

Rotacija, ki je določena z Bezierjevo krivuljo  $Q(t) = \sum_{i=0}^n Q_i B_i^n(t)$  stopnje  $n$ , je sferično razionalno gibanje stopnje  $2n$ .



Gibanje koordinatnega izhodišča zapišemo v obliki

$$\underline{c}(t) = \frac{w(t)}{\|Q(t)\|^2}; \quad w(t) := (w_1(t), w_2(t), w_3(t)).$$

# Rigid body dynamics

- Coriolis acceleration

$$\vec{a}_p = \vec{a}_o + \frac{{}^b d^2}{dt^2} \vec{r} + \underbrace{2\vec{\omega}_{ib} \times \frac{{}^b d}{dt} \vec{r}}_{\text{Coriolis acceleration}} + \underbrace{\vec{\alpha}_{ib} \times \vec{r}}_{\text{Euler acceleration}} + \underbrace{\vec{\omega}_{ib} \times (\vec{\omega}_{ib} \times \vec{r})}_{\text{Centrifugal acceleration}}$$

# Rigid body dynamics

- Coriolis acceleration

$$\vec{a}_p = \vec{a}_o + \frac{{}^b d^2}{dt^2} \vec{r} + \boxed{2\vec{\omega}_{ib} \times \frac{{}^b d}{dt} \vec{r}} + \boxed{\vec{\alpha}_{ib} \times \vec{r}} + \boxed{\vec{\omega}_{ib} \times (\vec{\omega}_{ib} \times \vec{r})}$$

- Transversal acceleration

# Rigid body dynamics

- Coriolis acceleration

$$\vec{a}_p = \vec{a}_o + \frac{{}^b d^2}{dt^2} \vec{r} + 2\vec{\omega}_{ib} \times \frac{{}^b d}{dt} \vec{r} + \vec{\alpha}_{ib} \times \vec{r} + \vec{\omega}_{ib} \times (\vec{\omega}_{ib} \times \vec{r})$$

- Transversal acceleration

- Centripetal acceleration