



## 第3章 刚体速度描述与微分运动学

彭键清 助理教授、硕导

中山大学 智能工程学院

邮箱: pengjq7@mail.sysu.edu.cn

办公室: 工学园1栋505

2024年03月18日

# 第3章 刚体速度描述与微分运动学

- 1 刚体的一般运动
- 2 刚体的姿态运动学
- 3 小角度下的简化姿态运动学
- 4 齐次矩阵表示下的微分运动
- 5 位姿误差表示与控制律设计

# 3.1 刚体的一般运动

## ◆ 刚体一般运动的分解

- 质心的平动，线速度

$$\mathbf{v} = \dot{\mathbf{p}} = [v_x, v_y, v_z]^T$$

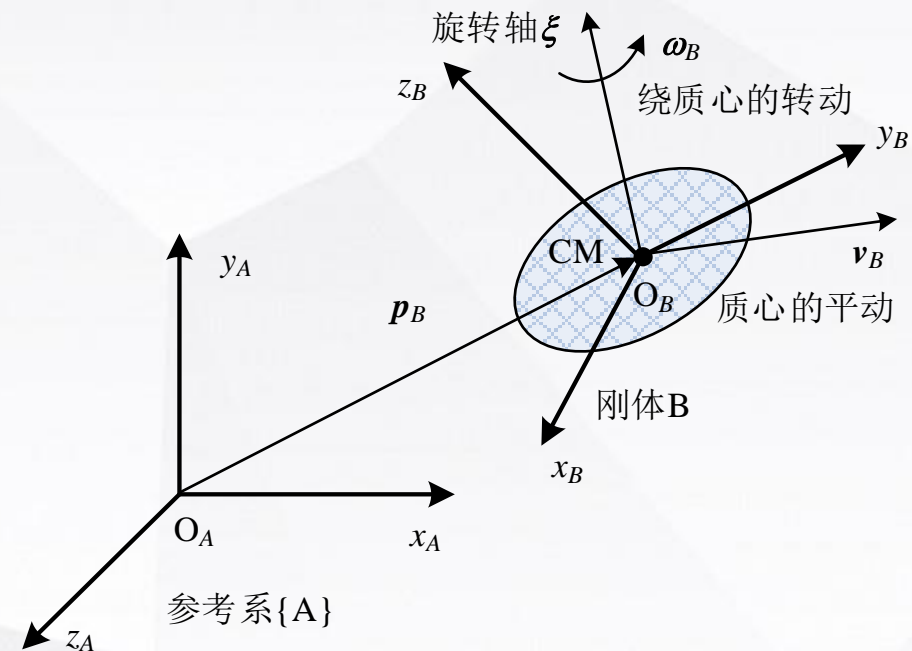
线速度即为位置矢量的导数。

- 绕质心的转动，角速度

$$\boldsymbol{\omega} = [\omega_x, \omega_y, \omega_z]^T$$

**问题：**刚体的角速度与姿态参数的关系如何？直接求导吗？

欧拉角(12种) 的微分、姿态四元数的微分……，**都不是！！**



# 3.1 刚体的一般运动

## ◆ 平移和旋转运动的比较

运动类型	位移描述	速度描述	特点
平移运动	位置矢量 $p$	线速度 $v = \dot{p}$	<b>三轴解耦</b> 位置的改变与平动顺序无关，速度为位移导数
旋转运动	姿态矩阵 $R$ 或 $C$	角速度 $\omega = ?$	<b>三轴耦合</b> 姿态的改变与旋转顺序相关，速度与姿态参数之间不是简单的导数关系
	姿态角 $\psi$		
	轴-角 $(k, \phi)$		
	单位四元数 $Q$		

# 第3章 刚体速度描述与微分运动学

- 1 刚体的一般运动
- 2 刚体的姿态运动学
- 3 小角度下的简化姿态运动学
- 4 齐次矩阵表示下的微分运动
- 5 位姿误差表示与控制律设计

## 3.2.1 旋转变换矩阵表示下的姿态运动

### ◆ 对旋转变换矩阵求导

$$\dot{R} = [\dot{n}, \quad \dot{o}, \quad \dot{a}]$$

相应的单位矢量的微分:

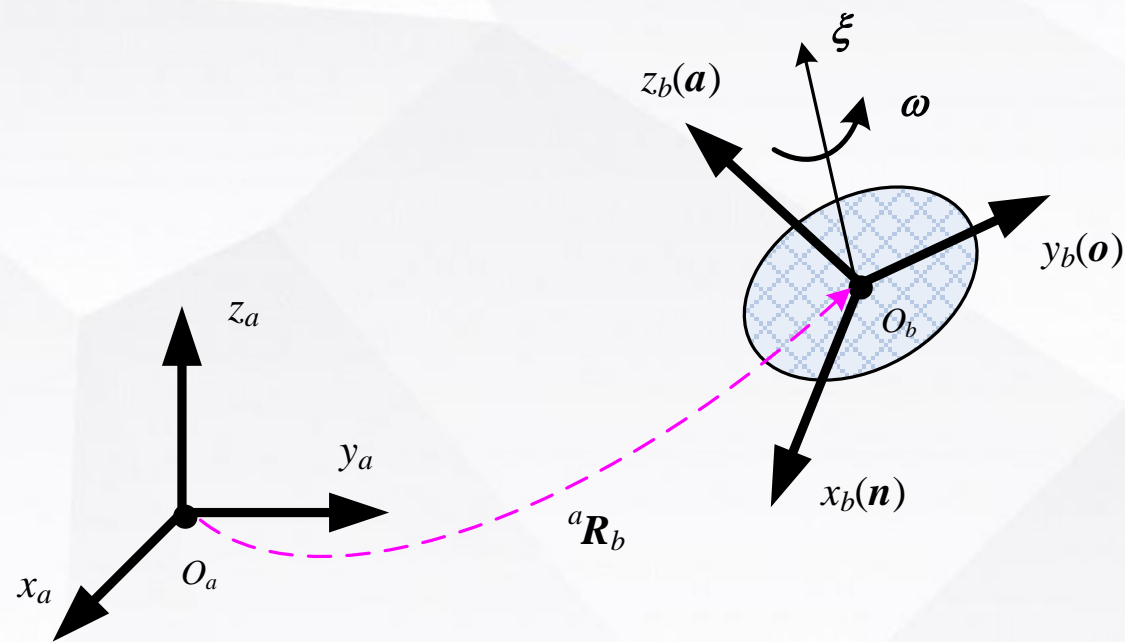
$$\begin{cases} \dot{n} = \omega \times n = \omega^\times n \\ \dot{o} = \omega \times o = \omega^\times o \\ \dot{a} = \omega \times a = \omega^\times a \end{cases}$$

其中  $\omega^\times$  为叉乘操作数, 即

$$\omega^\times = \begin{bmatrix} 0 & -\omega_z & \omega_y \\ \omega_z & 0 & -\omega_x \\ -\omega_y & \omega_x & 0 \end{bmatrix}$$

因此:

$$\begin{aligned} \dot{R} &= [\dot{n}, \quad \dot{o}, \quad \dot{a}] \\ &= [\omega^\times n, \quad \omega^\times o, \quad \omega^\times a] \\ &= \omega^\times [n, \quad o, \quad a] \\ &= \omega^\times R \end{aligned}$$



## 3.2.1 旋转变换矩阵表示下的姿态运动

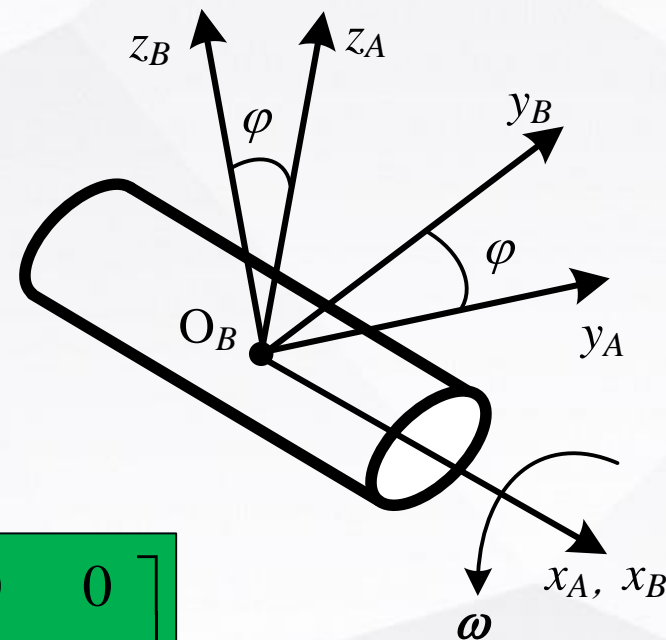
### ◆ 另一方面，计算角速度

$$\dot{R} = \omega^\times R \Rightarrow \omega^\times = \dot{R}R^T$$

### ◆ 举例，对X轴的基本旋转

$$R_{X,\varphi} = \begin{bmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & c_\varphi & -s_\varphi \\ 0 & s_\varphi & c_\varphi \end{bmatrix}, \quad \dot{R}_{X,\varphi} = \begin{bmatrix} 0 & 0 & 0 \\ 0 & -s_\varphi \dot{\varphi} & -c_\varphi \dot{\varphi} \\ 0 & c_\varphi \dot{\varphi} & -s_\varphi \dot{\varphi} \end{bmatrix}$$

$$\omega^\times = \dot{R}R^T = \begin{bmatrix} 0 & 0 & 0 \\ 0 & -s_\varphi \dot{\varphi} & -c_\varphi \dot{\varphi} \\ 0 & c_\varphi \dot{\varphi} & -s_\varphi \dot{\varphi} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & c_\varphi & s_\varphi \\ 0 & -s_\varphi & c_\varphi \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & -\dot{\varphi} \\ 0 & \dot{\varphi} & 0 \end{bmatrix}$$



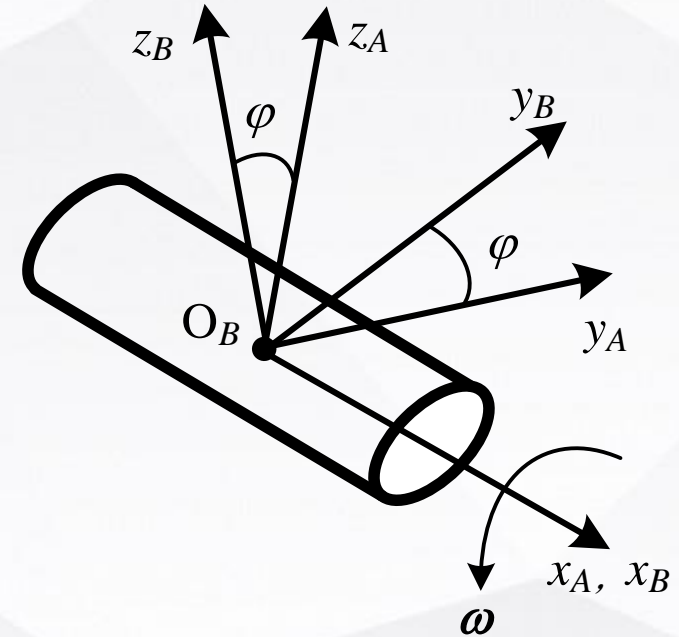
## 3.2.1 旋转变换矩阵表示下的姿态运动

### ◆ 比较

$$\omega^{\times} = \begin{bmatrix} 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & -\dot{\phi} \\ 0 & \dot{\phi} & 0 \end{bmatrix} \Leftrightarrow \omega^{\times} = \begin{bmatrix} 0 & -\omega_z & \omega_y \\ \omega_z & 0 & -\omega_x \\ -\omega_y & \omega_x & 0 \end{bmatrix}$$

### ◆ 可得

$$\omega = \begin{bmatrix} \omega_x \\ \omega_y \\ \omega_z \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \dot{\phi} \\ 0 \\ 0 \end{bmatrix}$$





## 3.2.1 旋转变换矩阵表示下的姿态运动

### ◆ 类似地，对Y轴旋转

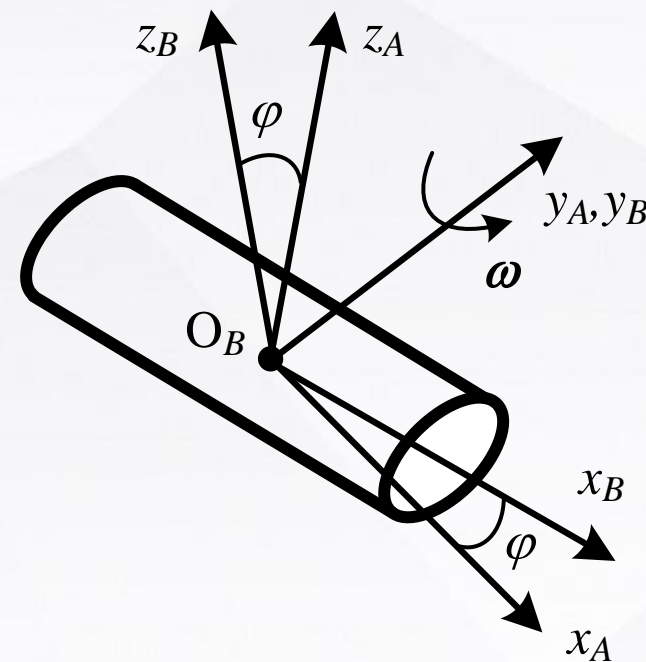
$$\mathbf{R}_{Y,\varphi} = \begin{bmatrix} c_\varphi & 0 & s_\varphi \\ 0 & 1 & 0 \\ -s_\varphi & 0 & c_\varphi \end{bmatrix}, \quad \dot{\mathbf{R}}_{Y,\varphi} = \begin{bmatrix} -s_\varphi \dot{\varphi} & 0 & c_\varphi \dot{\varphi} \\ 0 & 0 & 0 \\ -c_\varphi \dot{\varphi} & 0 & -s_\varphi \dot{\varphi} \end{bmatrix}$$

### ◆ 可得

$$\begin{aligned} \omega^\times = \dot{\mathbf{R}}\mathbf{R}^T &= \begin{bmatrix} -s_\varphi \dot{\varphi} & 0 & c_\varphi \dot{\varphi} \\ 0 & 0 & 0 \\ -c_\varphi \dot{\varphi} & 0 & -s_\varphi \dot{\varphi} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} c_\varphi & 0 & -s_\varphi \\ 0 & 1 & 0 \\ s_\varphi & 0 & c_\varphi \end{bmatrix} \\ &= \begin{bmatrix} 0 & 0 & \dot{\varphi} \\ 0 & 0 & 0 \\ -\dot{\varphi} & 0 & 0 \end{bmatrix} \end{aligned}$$

### ◆ 因此

$$\boldsymbol{\omega} = \begin{bmatrix} \omega_x \\ \omega_y \\ \omega_z \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 0 \\ \dot{\varphi} \\ 0 \end{bmatrix}$$



## 3.2.1 旋转变换矩阵表示下的姿态运动

### ◆ 类似地，对Z轴旋转

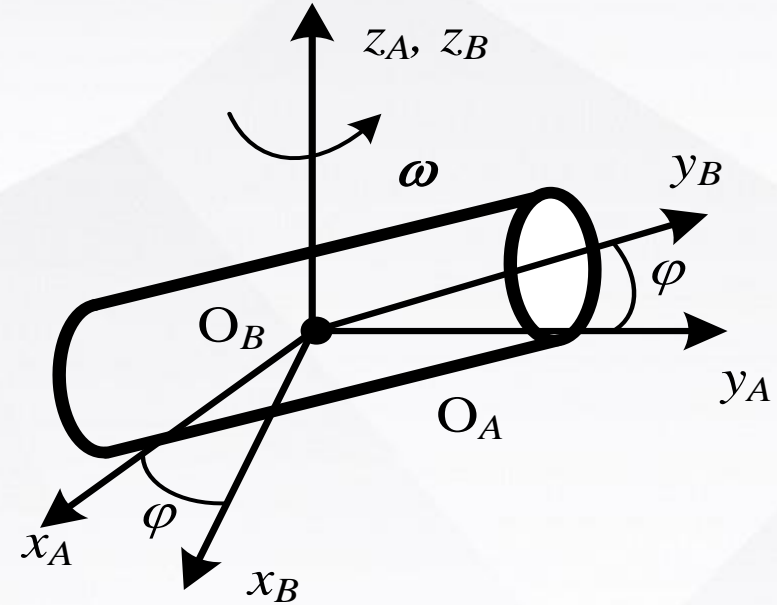
$$\mathbf{R}_{Z,\varphi} = \begin{bmatrix} c_\varphi & -s_\varphi & 0 \\ s_\varphi & c_\varphi & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{bmatrix}, \quad \dot{\mathbf{R}}_{Z,\varphi} = \begin{bmatrix} -s_\varphi \dot{\varphi} & -c_\varphi \dot{\varphi} & 0 \\ c_\varphi \dot{\varphi} & -s_\varphi \dot{\varphi} & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{bmatrix}$$

### ◆ 可得

$$\begin{aligned} \omega^\times &= \dot{\mathbf{R}}\mathbf{R}^\mathrm{T} = \begin{bmatrix} -s_\varphi \dot{\varphi} & -c_\varphi \dot{\varphi} & 0 \\ c_\varphi \dot{\varphi} & -s_\varphi \dot{\varphi} & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} c_\varphi & s_\varphi & 0 \\ -s_\varphi & c_\varphi & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{bmatrix} \\ &= \begin{bmatrix} 0 & -\dot{\varphi} & 0 \\ \dot{\varphi} & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{bmatrix} \end{aligned}$$

### ◆ 因此

$$\boldsymbol{\omega} = \begin{bmatrix} \omega_x \\ \omega_y \\ \omega_z \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 0 \\ 0 \\ \dot{\varphi} \end{bmatrix}$$



## 3.2.2 欧拉角表示下的姿态运动

### ◆ 三次旋转 $\Sigma_a \rightarrow \Sigma_b$ :

- 第1次, 旋转矩阵  $R_1(\alpha)$ , 旋转角速率  $\dot{\alpha}$ , 得坐标系  $\Sigma_2$ ,  ${}^a\omega_1 = f_1(\dot{\alpha})$
- 第2次, 旋转矩阵  $R_2(\beta)$ , 旋转角速率  $\dot{\beta}$ , 得坐标系  $\Sigma_3$ ,  ${}^2\omega_2 = f_2(\dot{\beta})$
- 第3次, 旋转矩阵  $R_3(\gamma)$ , 旋转角速率  $\dot{\gamma}$ , 得坐标系  $\Sigma_b$ ,  ${}^3\omega_3 = f_3(\dot{\gamma})$

### ◆ 上述过程表示为 :

$$\Sigma_a \xrightarrow[\omega_1=f_1(\dot{\alpha})]{R_1(\alpha)} \Sigma_2 \xrightarrow[\omega_2=f_2(\dot{\beta})]{R_2(\beta)} \Sigma_3 \xrightarrow[\omega_3=f_3(\dot{\gamma})]{R_3(\gamma)} \Sigma_b$$

### ◆ 三次等效的角速度, 在 $\{a\}$ 系中的表示

$$\begin{aligned} {}^a\omega &= {}^a\omega_1 + {}^aR_2 \bullet {}^2\omega_2 + {}^aR_3 \bullet {}^3\omega_3 \\ &= {}^a\omega_1 + R_1(\alpha) \bullet {}^2\omega_2 + R_1(\alpha)R_2(\beta) \bullet {}^3\omega_3 \end{aligned}$$

其中: 
$$\begin{cases} {}^aR_2 = R_1(\alpha) \\ {}^aR_3 = R_1(\alpha)R_2(\beta) \end{cases}$$

## 3.2.2 欧拉角表示下的姿态运动

### ◆ 举例1: X-Y-Z欧拉角

- 第1次旋转, 绕{a}系的x轴旋转, 因此:

$${}^a\omega_1 = \begin{bmatrix} \dot{\alpha} \\ 0 \\ 0 \end{bmatrix}, \quad {}^aR_2 = R_1(\alpha) = R_{x,\alpha} = \begin{bmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & c_\alpha & -s_\alpha \\ 0 & s_\alpha & c_\alpha \end{bmatrix}$$

- 第2次旋转, 绕{2}系的y轴旋转, 因此:

$${}^2\omega_2 = \begin{bmatrix} 0 \\ \dot{\beta} \\ 0 \end{bmatrix}, \quad {}^a\omega_2 = {}^aR_2 \bullet {}^2\omega_2 = R_1(\alpha) \bullet {}^2\omega_2 = \begin{bmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & c_\alpha & -s_\alpha \\ 0 & s_\alpha & c_\alpha \end{bmatrix} \begin{bmatrix} 0 \\ \dot{\beta} \\ 0 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 0 \\ c_\alpha \\ s_\alpha \end{bmatrix} \dot{\beta}$$

- 第3次旋转, 绕{3}系的z轴旋转, 因此:

$${}^3\omega_3 = \begin{bmatrix} 0 \\ 0 \\ \dot{\gamma} \end{bmatrix}, \quad {}^a\omega_3 = {}^aR_3 \bullet {}^3\omega_3 = R_1(\alpha) R_2(\beta) \begin{bmatrix} 0 \\ 0 \\ \dot{\gamma} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} s_\beta \\ -s_\alpha c_\beta \\ c_\alpha c_\beta \end{bmatrix} \dot{\gamma}$$

## 3.2.2 欧拉角表示下的姿态运动

### ◆ 举例1: X-Y-Z欧拉角

因此, 三次旋转后的等效角速度:

$${}^a\boldsymbol{\omega} = \begin{bmatrix} 1 \\ 0 \\ 0 \end{bmatrix} \dot{\alpha} + \begin{bmatrix} 0 \\ c_{\alpha} \\ s_{\alpha} \end{bmatrix} \dot{\beta} + \begin{bmatrix} s_{\beta} \\ -s_{\alpha}c_{\beta} \\ c_{\alpha}c_{\beta} \end{bmatrix} \dot{\gamma} = \begin{bmatrix} 1 & 0 & s_{\beta} \\ 0 & c_{\alpha} & -s_{\alpha}c_{\beta} \\ 0 & s_{\alpha} & c_{\alpha}c_{\beta} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \dot{\alpha} \\ \dot{\beta} \\ \dot{\gamma} \end{bmatrix}$$

令:

$$\mathbf{J}_{Euler\_XYZ} = \begin{bmatrix} 1 & 0 & s_{\beta} \\ 0 & c_{\alpha} & -s_{\alpha}c_{\beta} \\ 0 & s_{\alpha} & c_{\alpha}c_{\beta} \end{bmatrix} = f(\alpha, \beta)$$

得从欧拉角速度计算刚体角速度的表达式为:  $\boldsymbol{\omega} = \mathbf{J}_{Euler\_XYZ} \dot{\boldsymbol{\Psi}}_{XYZ}$

可知: 根据欧拉角速度, 总能计算相应的刚体角速度

## 3.2.2 欧拉角表示下的姿态运动

### ◆ 举例1: X-Y-Z欧拉角

另一方面, 根据刚体角速度计算欧拉角速度的表达式为:

$$\dot{\Psi}_{XYZ} = J_{Euler\_XYZ}^{-1} \omega$$

由于  $J_{Euler\_XYZ}^{-1} = \begin{bmatrix} 1 & 0 & s_\beta \\ 0 & c_\alpha & -s_\alpha c_\beta \\ 0 & s_\alpha & c_\alpha c_\beta \end{bmatrix}^{-1} = \frac{1}{c_\beta} \begin{bmatrix} c_\beta & s_\alpha s_\beta & -c_\alpha s_\beta \\ 0 & c_\alpha c_\beta & s_\alpha c_\beta \\ 0 & -s_\alpha & c_\alpha \end{bmatrix}$

代入上式后有:

$$\begin{cases} \dot{\alpha} = \omega_x + \frac{s_\alpha s_\beta}{c_\beta} \omega_y - \frac{c_\alpha s_\beta}{c_\beta} \omega_z \\ \dot{\beta} = c_\alpha \omega_y + s_\alpha \omega_z \\ \dot{\gamma} = -\frac{s_\alpha}{c_\beta} \omega_y + \frac{c_\alpha}{c_\beta} \omega_z \end{cases}$$

当  $\beta = \pm \frac{\pi}{2}, c_\beta = 0$

则  $J_{Euler\_XYZ}^{-1}$  不存在.

此时,  $\dot{\alpha}, \dot{\gamma}$  将为无穷大。姿态表示奇异!!

## 3.2.2 欧拉角表示下的姿态运动

### ◆ 举例2: Z-X-Z欧拉角

➤ 第1、2、3次旋转的角速度分别表示为:

$${}^a\omega_1 = \begin{bmatrix} 0 \\ 0 \\ \dot{\alpha} \end{bmatrix}, \quad {}^2\omega_2 = \begin{bmatrix} \dot{\beta} \\ 0 \\ 0 \end{bmatrix}, \quad {}^3\omega_3 = \begin{bmatrix} 0 \\ 0 \\ \dot{\gamma} \end{bmatrix}$$

➤ 三次旋转的等效角速度为:

$$\begin{aligned} {}^a\omega &= \begin{bmatrix} 0 \\ 0 \\ \dot{\alpha} \end{bmatrix} + \mathbf{R}_{Z,\alpha} \begin{bmatrix} \dot{\beta} \\ 0 \\ 0 \end{bmatrix} + \mathbf{R}_{Z,\alpha} \mathbf{R}_{X,\beta} \begin{bmatrix} 0 \\ 0 \\ \dot{\gamma} \end{bmatrix} \\ &= \begin{bmatrix} 0 \\ 0 \\ 1 \end{bmatrix} \dot{\alpha} + \begin{bmatrix} c_\alpha \\ s_\alpha \\ 0 \end{bmatrix} \dot{\beta} + \begin{bmatrix} s_\alpha s_\beta \\ -c_\alpha s_\beta \\ c_\beta \end{bmatrix} \dot{\gamma} = \begin{bmatrix} 0 & c_\alpha & s_\alpha s_\beta \\ 0 & s_\alpha & -c_\alpha s_\beta \\ 1 & 0 & c_\beta \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \dot{\alpha} \\ \dot{\beta} \\ \dot{\gamma} \end{bmatrix} \end{aligned}$$

## 3.2.2 欧拉角表示下的姿态运动

### ◆ 举例2: Z-X-Z欧拉角

➤ 其中:

$$\mathbf{J}_{Euler\_ZXZ} = \begin{bmatrix} 0 & c_\alpha & s_\alpha s_\beta \\ 0 & s_\alpha & -c_\alpha s_\beta \\ 1 & 0 & c_\beta \end{bmatrix}, \quad \mathbf{J}_{Euler\_ZXZ}^{-1} = \frac{1}{s_\beta} \begin{bmatrix} -s_\alpha c_\beta & c_\alpha c_\beta & s_\beta \\ c_\alpha s_\beta & s_\alpha s_\beta & 0 \\ s_\alpha & -c_\alpha & 0 \end{bmatrix}$$

➤ 因此:

$$\dot{\Psi}_{XYZ} = \mathbf{J}_{Euler\_ZXZ}^{-1} \boldsymbol{\omega} \Rightarrow \begin{cases} \dot{\alpha} = -\frac{s_\alpha c_\beta}{s_\beta} \omega_x + \frac{c_\alpha c_\beta}{s_\beta} \omega_y + \omega_z \\ \dot{\beta} = c_\alpha \omega_x + s_\alpha \omega_y \\ \dot{\gamma} = \frac{s_\alpha}{s_\beta} \omega_x - \frac{c_\alpha}{s_\beta} \omega_y \end{cases}$$

➤ 可见, 当  $\beta = 0$  or  $\pi$  时,  $s_\beta = 0$

此时,  $\dot{\alpha}, \dot{\gamma}$  将为无穷大。姿态表示奇异!!



# 欧拉角表示的姿态奇异

- 对于第I类 (a-b-a 旋转), 如 PUMA机械臂末端

xyx, xzx, yxy, yzy, zxz, zyz

奇异条件?

a-b-a型欧拉角的奇异条件:

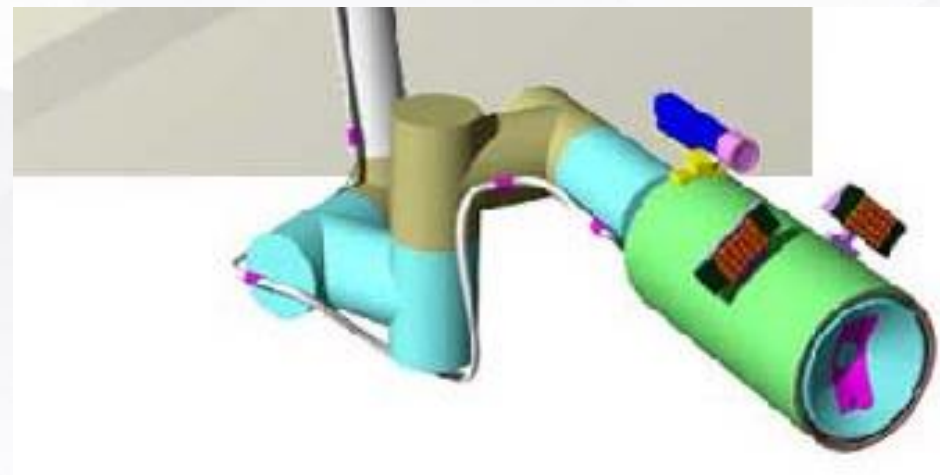
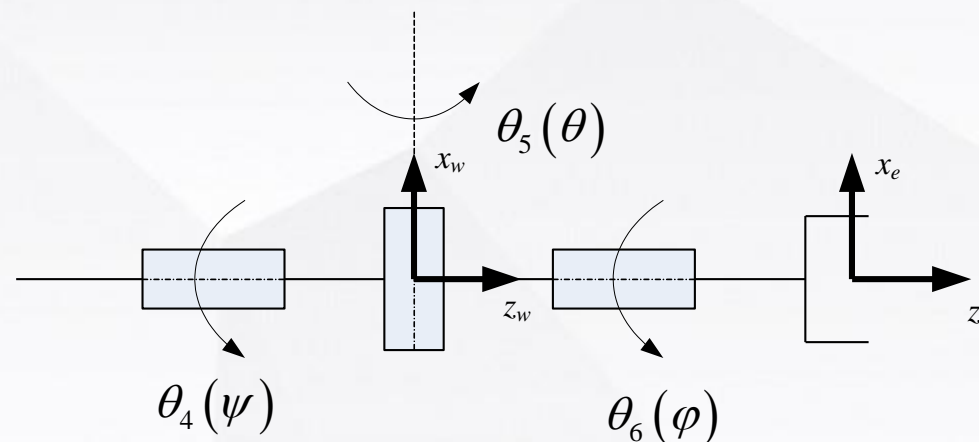
$$\beta = 0, \pi$$

- 对于第II类欧拉角 (a-b-c旋转), 如 轨道快车机械臂、加拿大臂末端

xyz, xzy, yxz, yzx, zxy, zyx

a-b-c型欧拉角的奇异条件:

$$\beta = \pm \frac{\pi}{2}$$



## 3.2.3 轴-角表示下的姿态运动

### ◆ 姿态角速度可按式进行计算 (利用轴-角和R的关系)

$$\begin{aligned}\omega^\times &= \frac{d \left[ c_\phi E_3 + (1 - c_\phi) k k^T + s_\phi k^\times \right]}{dt} \cdot \left[ c_\phi E_3 + (1 - c_\phi) k k^T + s_\phi k^\times \right]^T \\ &= \dot{\phi} k^\times - (1 - c_\phi) (k^\times \dot{k})^\times - s_\phi \dot{k}^\times\end{aligned}$$

➤ 因此，从轴-角微分到刚体角速度

$$\omega = \dot{\phi} k - (1 - c_\phi) k^\times \dot{k} - s_\phi \dot{k}$$

➤ 逆变换(从刚体角速度到轴角微分) 为

$$\begin{cases} \dot{k} = \frac{1}{2} \left( k^\times - \cot \frac{\phi}{2} k^\times k^\times \right) \omega \\ \dot{\phi} = k^T \omega \end{cases} \quad \text{注：绕固定轴旋转时：} \dot{k} = 0, \quad \begin{cases} \omega = \dot{\phi} k \\ \dot{\phi} = k^T \omega \end{cases}$$

## 3.2.4 单位四元数表示下的姿态运动

### ◆正变换：刚体角速度→四元数微分

对四元数姿态表示求导可得：

$$\begin{cases} \dot{\eta} = -\frac{\dot{\phi}}{2} \sin \frac{\phi}{2} = -\frac{\mathbf{k}^T \boldsymbol{\omega}}{2} \sin \frac{\phi}{2} = -\frac{1}{2} \boldsymbol{\varepsilon}^T \boldsymbol{\omega} \\ \dot{\boldsymbol{\varepsilon}} = \dot{\mathbf{k}} \sin \frac{\phi}{2} + \mathbf{k} \frac{\dot{\phi}}{2} \cos \frac{\phi}{2} = \frac{1}{2} (\eta \mathbf{I} - \boldsymbol{\varepsilon}^\times) \boldsymbol{\omega} \end{cases}$$

写成矩阵的形式有

$$\begin{bmatrix} \dot{\eta} \\ \dot{\boldsymbol{\varepsilon}} \end{bmatrix} = \frac{1}{2} \begin{bmatrix} -\boldsymbol{\varepsilon}^T \\ \eta \mathbf{I} - \boldsymbol{\varepsilon}^\times \end{bmatrix} \boldsymbol{\omega}$$

### ◆逆变换：四元数微分→刚体角速度

$$\begin{bmatrix} 0 \\ \omega_x \\ \omega_y \\ \omega_z \end{bmatrix} = 2 \begin{bmatrix} \eta & \varepsilon_x & \varepsilon_y & \varepsilon_z \\ -\varepsilon_x & \eta & -\varepsilon_z & \varepsilon_y \\ -\varepsilon_y & \varepsilon_z & \eta & -\varepsilon_x \\ -\varepsilon_z & -\varepsilon_y & \varepsilon_x & \eta \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \dot{\eta} \\ \dot{\varepsilon}_x \\ \dot{\varepsilon}_y \\ \dot{\varepsilon}_z \end{bmatrix}$$

**不存在姿态表示的奇异！**

# 第3章 刚体速度描述与微分运动学

- 1 刚体的一般运动
- 2 刚体的姿态运动学
- 3 小角度下的简化姿态运动学
- 4 齐次矩阵表示下的微分运动
- 5 位姿误差表示与控制律设计

## 3.3.1 小角度条件的表述

### ◆ 小角度条件

- 当欧拉角足够小, 满足:

$$\varphi_i \rightarrow 0, \quad \varphi_i \approx 0$$

- 则可得近似条件:

$$\begin{cases} \cos(\varphi) \approx 1 \\ \sin(\varphi) \approx \varphi \\ \sin(\varphi)\sin(\varphi) \approx 0 \end{cases}$$

## 3.3.2 小角度下的姿态近似

### ◆ 小角度条件下的姿态变换矩阵

$$\mathbf{R}_{xyz} = \begin{bmatrix} c_\beta c_\gamma & -c_\beta s_\gamma & s_\beta \\ s_\alpha s_\beta c_\gamma + c_\alpha s_\gamma & -s_\alpha s_\beta s_\gamma + c_\alpha c_\gamma & -s_\alpha c_\beta \\ -c_\alpha s_\beta c_\gamma + s_\alpha s_\gamma & c_\alpha s_\beta s_\gamma + s_\alpha c_\gamma & c_\alpha c_\beta \end{bmatrix} \approx \begin{bmatrix} 1 & -\gamma & \beta \\ \gamma & 1 & -\alpha \\ -\beta & \alpha & 1 \end{bmatrix}$$

$$\mathbf{R}_{zxz} = \begin{bmatrix} c_\alpha c_\gamma - s_\alpha c_\beta s_\gamma & -c_\alpha s_\gamma - s_\alpha c_\beta c_\gamma & s_\alpha s_\beta \\ s_\alpha c_\gamma + c_\alpha c_\beta s_\gamma & -s_\alpha s_\gamma + c_\alpha c_\beta c_\gamma & -c_\alpha s_\beta \\ s_\beta s_\gamma & s_\beta c_\gamma & c_\beta \end{bmatrix} \approx \begin{bmatrix} 1 & -\gamma - \alpha & 0 \\ \gamma + \alpha & 1 & -\beta \\ 0 & \beta & 1 \end{bmatrix}$$

## 3.3.3 小角度下的姿态运动分析

### ◆ x-y-z欧拉角表示下的姿态运动学

➤ “姿态角速度” 与 “欧拉角速度” 的近似关系:

$$\begin{bmatrix} \omega_x \\ \omega_y \\ \omega_z \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 1 & 0 & s_\beta \\ 0 & c_\alpha & -s_\alpha c_\beta \\ 0 & s_\alpha & c_\alpha c_\beta \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \dot{\alpha} \\ \dot{\beta} \\ \dot{\gamma} \end{bmatrix} \approx \begin{bmatrix} 1 & 0 & \beta \\ 0 & 1 & -\alpha \\ 0 & \alpha & 1 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \dot{\alpha} \\ \dot{\beta} \\ \dot{\gamma} \end{bmatrix} \approx \begin{bmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \dot{\alpha} \\ \dot{\beta} \\ \dot{\gamma} \end{bmatrix}$$

即（三轴的欧拉角速度近似为姿态角速度）：

$$\begin{cases} \omega_x \approx \dot{\alpha} & (\text{第1次旋转, 对应}x\text{轴}) \\ \omega_y \approx \dot{\beta} & (\text{第2次旋转, 对应}y\text{轴}) \\ \omega_z \approx \dot{\gamma} & (\text{第3次旋转, 对应}z\text{轴}) \end{cases}$$

## 3.3.3 小角度下的姿态运动分析

### ◆ z-x-z欧拉角表示下的姿态运动学

➤ “姿态角速度” 与 “欧拉角速度” 的近似关系:

$$\begin{bmatrix} \omega_x \\ \omega_y \\ \omega_z \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 0 & c_\alpha & s_\alpha s_\beta \\ 0 & s_\alpha & -c_\alpha s_\beta \\ 1 & 0 & c_\beta \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \dot{\alpha} \\ \dot{\beta} \\ \dot{\gamma} \end{bmatrix} \approx \begin{bmatrix} 0 & 1 & 0 \\ 0 & \alpha & -\beta \\ 1 & 0 & 1 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \dot{\alpha} \\ \dot{\beta} \\ \dot{\gamma} \end{bmatrix} \approx \begin{bmatrix} 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \\ 1 & 0 & 1 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \dot{\alpha} \\ \dot{\beta} \\ \dot{\gamma} \end{bmatrix}$$

即（三轴的欧拉角速度近似为姿态角速度）：

$$\begin{cases} \omega_x \approx \dot{\beta} & (\text{第2次旋转, 对应 } x \text{ 轴}) \\ \omega_y \approx 0 & (\text{无法产生 } y \text{ 轴的角速度, 奇异条件}) \\ \omega_z \approx \dot{\alpha} + \dot{\gamma} & (\text{第 1、3 次旋转, 共同对应 } z \text{ 轴}) \end{cases}$$



### 3.3.4 小角度下的姿态运动小结

- 对于a-b-c型欧拉角，小角度下的欧拉角速度可以映射到对应轴的姿态角速度，如对另一种欧拉角yzx：

$$\text{yzx: } \begin{cases} \omega_x \approx \dot{\gamma} & (\text{第3次对应 } x \text{ 轴}) \\ \omega_y \approx \dot{\alpha} & (\text{第1次对应 } y \text{ 轴}) \\ \omega_z \approx \dot{\beta} & (\text{第2次对应 } z \text{ 轴}) \end{cases}$$

- 对于a-b-a型欧拉角，小角度下即为奇异条件，无法产生其中一轴的角速度；而另一轴角速度为第1、3次角速度之和。如对yzy欧拉角

$$\text{yzy: } \begin{cases} \omega_x \approx 0 & (\text{无法产生 } x \text{ 轴的角速度, 奇异条件}) \\ \omega_y \approx \dot{\alpha} + \dot{\gamma} & (\text{第1、3次旋转, 共同对应 } y \text{ 轴}) \\ \omega_z \approx \dot{\beta} & (\text{第2次旋转, 对应 } z \text{ 轴}) \end{cases}$$

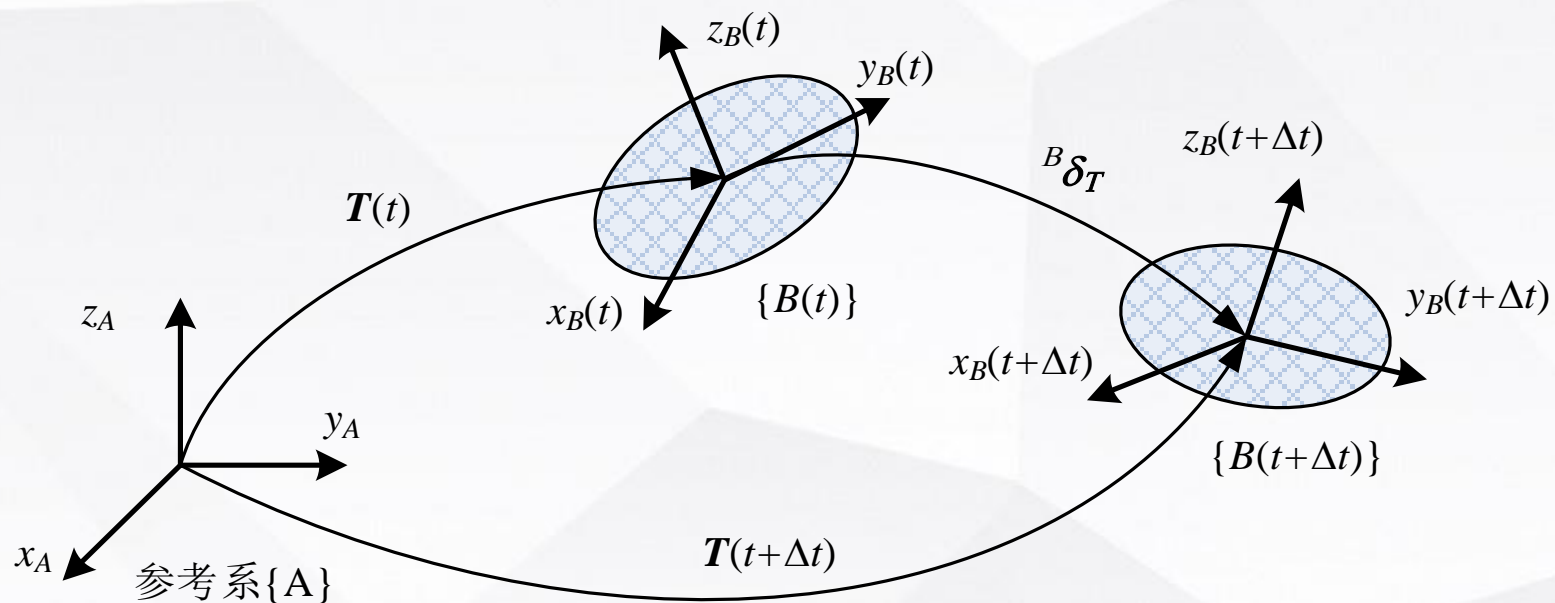
# 第3章 刚体速度描述与微分运动学

- 1 刚体的一般运动
- 2 刚体的姿态运动学
- 3 小角度下的简化姿态运动学
- 4 齐次矩阵表示下的微分运动
- 5 位姿误差表示与控制律设计

## 3.4.1 微分运动的定义

### ◆ 经过 $\Delta t$ 后的位姿变化

- $t$ 时刻的位姿表示为齐次变换矩阵 $T(t)$ ，经过 $\Delta t$ 后的位姿变为 $T(t+\Delta t)$



- 微分运动为6自由度运动，包括了位置和姿态的变化
- 可以在 $\{A\}$ 系（定轴），也可在 $\{B\}$ 系（动轴）中描述

## 3.4.2 相对于固定坐标系的微分运动

### ◆ 相对于固定坐标系，先旋转、后平移

- 微分转动，绕轴  $k$  转微量角  $d_\phi$ ，则三轴转动微位移为  $\delta_\phi = k d_\phi$

$$\overline{\text{Rot}}(k, d_\phi) = \begin{bmatrix} 1 & -k_z d_\phi & k_y d_\phi & 0 \\ k_z d_\phi & 1 & -k_x d_\phi & 0 \\ -k_y d_\phi & k_x d_\phi & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 1 & -\delta_z & \delta_y & 0 \\ \delta_z & 1 & -\delta_x & 0 \\ -\delta_y & \delta_x & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{bmatrix}$$

- 微分平动，三轴微平动微位移为  $d_p = [d_x, d_y, d_z]^T$

$$\overline{\text{Trans}}(d_x, d_y, d_z) = \begin{bmatrix} 1 & 0 & 0 & d_x \\ 0 & 1 & 0 & d_y \\ 0 & 0 & 1 & d_z \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{bmatrix}$$

### ➤ 合成运动后的齐次变换矩阵

$$T(t + \Delta t) = \overline{\text{Trans}}(d_x, d_y, d_z) \overline{\text{Rot}}(k, d_\phi) T(t) = \delta_T T(t)$$

## 3.4.2 相对于固定坐标系的微分运动

### ◆ 相对于固定坐标系，先旋转、后平移

- 合成的齐次变换

$$\delta_T = \overline{\text{Trans}}(d_x, d_y, d_z) \overline{\text{Rot}}(k, d_\phi) = \begin{bmatrix} 1 & -\delta_z & \delta_y & d_x \\ \delta_z & 1 & -\delta_x & d_y \\ -\delta_y & \delta_x & 1 & d_z \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{bmatrix}$$

- 齐次变换矩阵的微分为

$$dT = T(t + \Delta t) - T(t) = \delta_T T(t) - T(t) = (\delta_T - I)T(t) = \Delta T(t)$$

- 微分算子

$$\Delta = \delta_T - I = \begin{bmatrix} 0 & -\delta_z & \delta_y & d_x \\ \delta_z & 0 & -\delta_x & d_y \\ -\delta_y & \delta_x & 0 & d_z \\ 0 & 0 & 0 & 0 \end{bmatrix}$$

### 3.4.3 相对于运动坐标系的微分运动

#### ◆ 相对于运动坐标系，先平移、后旋转

- 微分平动，移动微位移  $d^B p = [{}^B d_x, {}^B d_y, {}^B d_z]^T$

$$\overline{\text{Trans}}({}^B d_x, {}^B d_y, {}^B d_z) = \begin{bmatrix} 1 & 0 & 0 & {}^B d_x \\ 0 & 1 & 0 & {}^B d_y \\ 0 & 0 & 1 & {}^B d_z \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{bmatrix}$$

- 微分转动，绕轴  ${}^B k$  转微量角  $d\phi$

$$\overline{\text{Rot}}({}^B k, d\phi) = \begin{bmatrix} 1 & -{}^B k_z d\phi & {}^B k_y d\phi & 0 \\ {}^B k_z d\phi & 1 & -{}^B k_x d\phi & 0 \\ -{}^B k_y d\phi & {}^B k_x d\phi & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 1 & -{}^B \delta_z & {}^B \delta_y & 0 \\ {}^B \delta_z & 1 & -{}^B \delta_x & 0 \\ -{}^B \delta_y & {}^B \delta_x & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{bmatrix}$$

- 合成运动后的齐次变换矩阵

$$T(t+\Delta t) = T(t) \overline{\text{Trans}}({}^B d_x, {}^B d_y, {}^B d_z) \overline{\text{Rot}}({}^B k, d\phi) = {}^B \delta_T T(t)$$

## 3.4.3 相对于运动坐标系的微分运动

### ◆ 相对于运动坐标系，先平移、后旋转

- 合成的齐次变换

$${}^B\delta_T = \overline{\text{Trans}}({}^Bd_x, {}^Bd_y, {}^Bd_z) \overline{\text{Rot}}({}^Bk, {}^Bd_\phi) = \begin{bmatrix} 1 & -{}^B\delta_z & {}^B\delta_y & {}^Bd_x \\ {}^B\delta_z & 1 & -{}^B\delta_x & {}^Bd_y \\ -{}^B\delta_y & {}^B\delta_x & 1 & {}^Bd_z \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{bmatrix}$$

- 齐次变换矩阵的微分为

$$dT = T(t+\Delta t) - T(t) = T(t) {}^B\delta_T - T(t) = T(t) ({}^B\delta_T - I) = T(t) {}^B\Delta$$

#### ➤ 微分算子

$${}^B\Delta = {}^B\delta_T - I = \begin{bmatrix} 0 & -{}^B\delta_z & {}^B\delta_y & {}^Bd_x \\ {}^B\delta_z & 0 & -{}^B\delta_x & {}^Bd_y \\ -{}^B\delta_y & {}^B\delta_x & 0 & {}^Bd_z \\ 0 & 0 & 0 & 0 \end{bmatrix}$$

## 3.4.4 微分运动的等效

### ◆ 六维微分运动位移

- 相对于固定坐标系、运动坐标系的六维微分运动分别为

$$D = \begin{bmatrix} d_p \\ \delta_\phi \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} d_x \\ d_y \\ d_z \\ \delta_x \\ \delta_y \\ \delta_z \end{bmatrix}, \quad {}^B D = \begin{bmatrix} {}^B d_p \\ {}^B \delta_\phi \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} {}^B d_x \\ {}^B d_y \\ {}^B d_z \\ {}^B \delta_x \\ {}^B \delta_y \\ {}^B \delta_z \end{bmatrix}$$

平动微位移  $\rightarrow d_p = \begin{bmatrix} d_x \\ d_y \\ d_z \end{bmatrix}$

转动微位移  $\rightarrow \delta_\phi = \begin{bmatrix} k_x \\ k_y \\ k_z \end{bmatrix} d_\phi$

三轴矢量

- 微分运动与速度的关系

$$D = \begin{bmatrix} \mathbf{v} \\ \boldsymbol{\omega} \end{bmatrix} dt, \quad {}^B D = \begin{bmatrix} {}^B \mathbf{v} \\ {}^B \boldsymbol{\omega} \end{bmatrix} dt$$

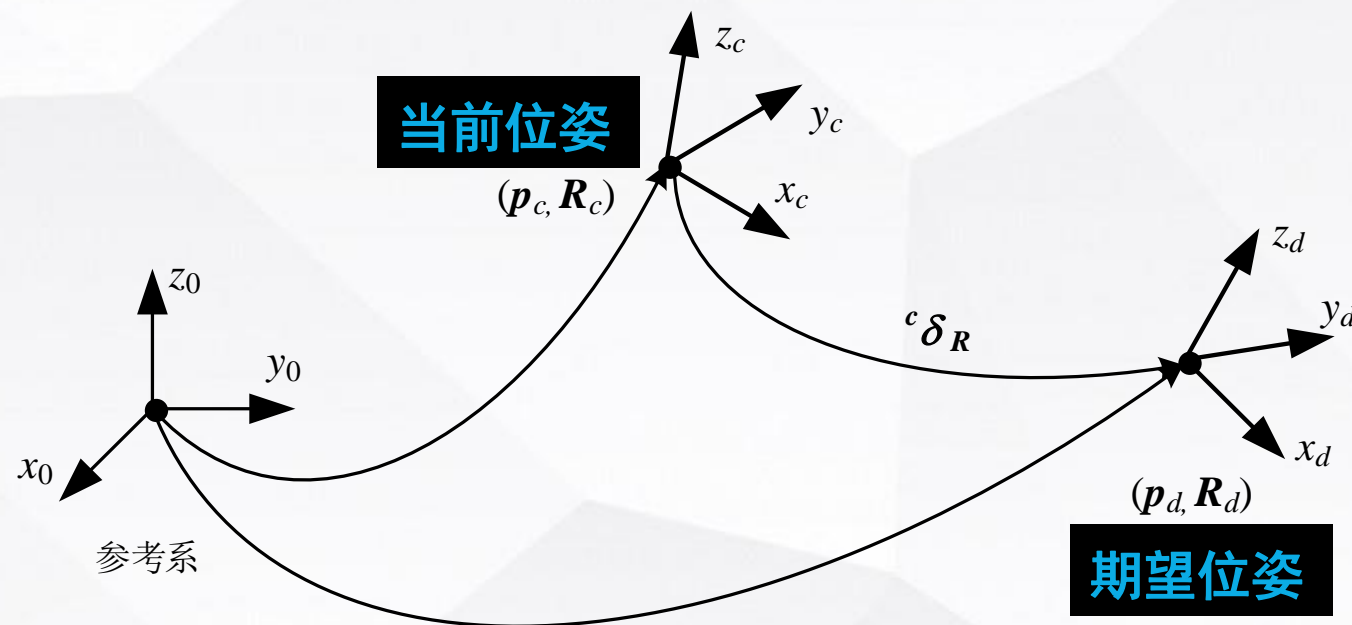


# 第3章 刚体速度描述与微分运动学

- 1 刚体的一般运动
- 2 刚体的姿态运动学
- 3 小角度下的简化姿态运动学
- 4 齐次矩阵表示下的微分运动
- 5 位姿误差表示与控制律设计

## 3.5.1 刚体位姿误差需求

◆ 问题：何改变刚体在空间的位姿（已知当前位姿和期望位姿）？



- 描述期望位姿与当前位姿之间的差异（位姿误差）
- 根据位置误差矢量，施加三轴力矢量，改变位置
- 根据姿态误差矢量，施加三轴力矩矢量，改变姿态

注意：位置误差、姿态误差都需要矢量形式；相应地确定力矢量、力矩矢量

## 3.5.2 位置误差矢量

### ◆ 位置误差矢量的计算

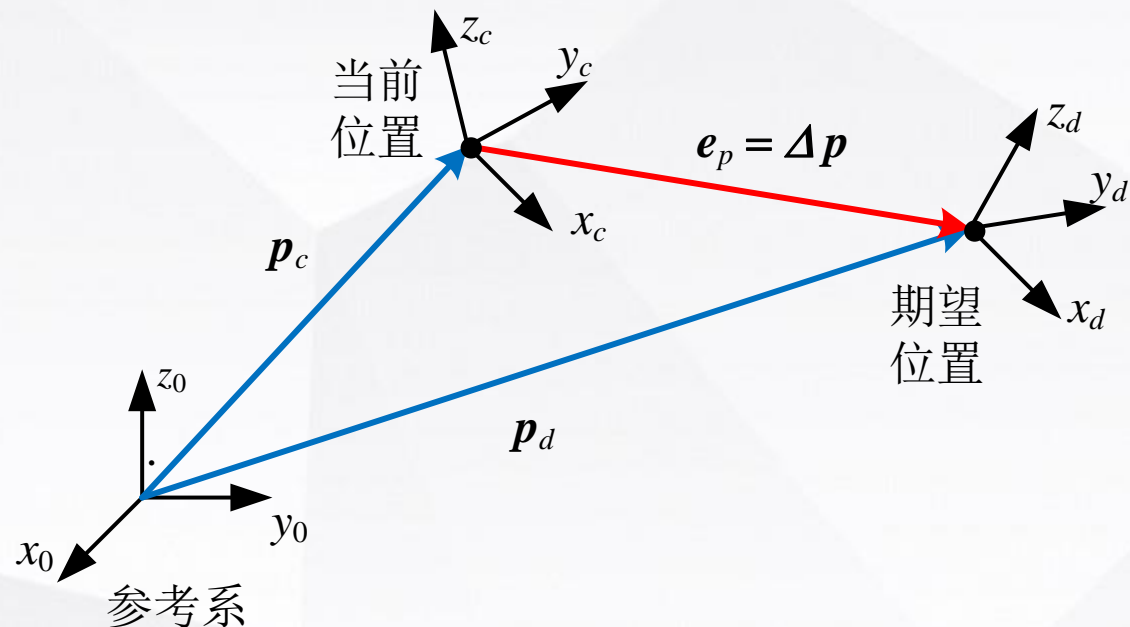
- 当前位置矢量  $p_c$
- 期望位置矢量  $p_d$
- 位置误差矢量

$$e_p = \Delta p = p_d - p_c$$

- 相应地，三轴控制力可设计为（以PID为例）

$$f_c = K_{pp} e_p + K_{pi} \int e_p dt + K_{pd} \dot{e}_p$$

说明：位置矢量可在 $\{0\}$ 中描述，也可在 $\{c\}$ 系中描述，相应地，控制力为 $\{0\}$ 系或 $\{c\}$ 系的矢量



## 3.5.3 姿态误差矢量

### ①采用旋转变换矩阵表示时

当前、期望姿态矩阵分别为  $R_c$  和  $R_d$ ，姿态误差矩阵表示为  $\delta_R$

- 若相对于  $\{0\}$  系转动到达  $R_d$ ，满足

$$R_d = \delta_R R_c$$

则误差矩阵为

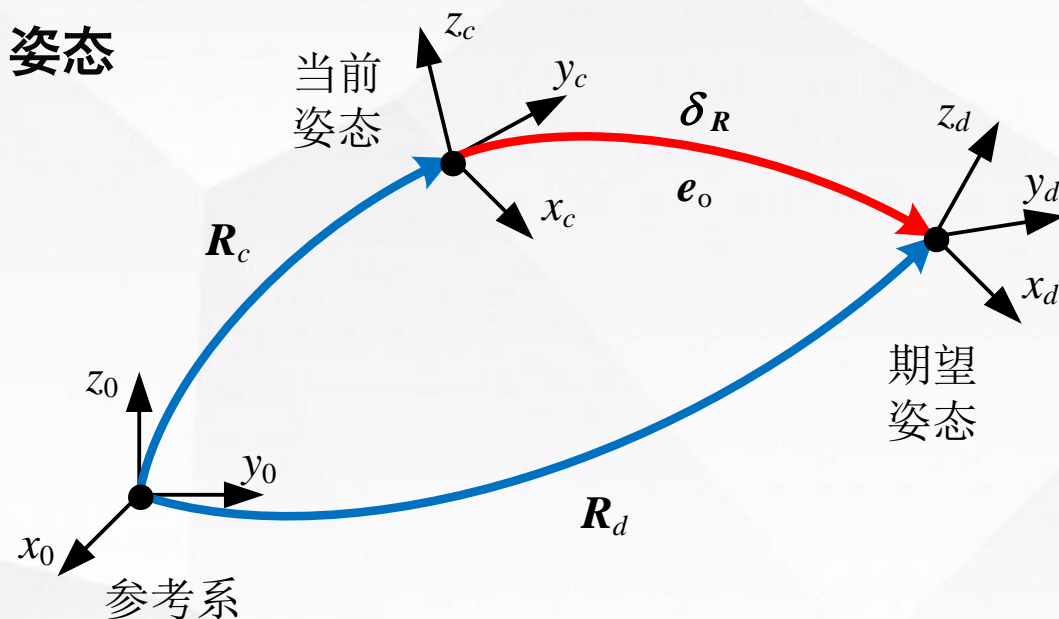
$$\delta_R = R_d R_c^{-1} = R_d R_c^T$$

- 若相对于  $\{c\}$  系转动到达  $R_d$ ，满足

$$R_d = R_c {}^c\delta_R$$

则误差矩阵为

$${}^c\delta_R = R_c^{-1} R_d = R_c^T R_d$$



问题：如何将姿态误差矩阵映射到三轴力矩矢量？关键在于通过误差矩阵得到具有矢量含义的误差项，即姿态误差矢量

## 3.5.3 姿态误差矢量

### ①采用旋转变换矩阵表示时

思路：为了获得姿态**误差矢量**，可以姿态**误差矩阵**转换为轴-角形式

➤ 将误差矩阵表示为如下表达式

$$\delta_R = \begin{bmatrix} a_{E11} & a_{E12} & a_{E13} \\ a_{E21} & a_{E22} & a_{E23} \\ a_{E31} & a_{E32} & a_{E33} \end{bmatrix} \xrightarrow{\text{轴-角关系}} k = \frac{1}{2\sin d_\phi} \begin{bmatrix} a_{E32} - a_{E23} \\ a_{E13} - a_{E31} \\ a_{E21} - a_{E12} \end{bmatrix}$$

考虑小角度条件，得误差矢量为：

$$\delta_\phi = k d_\phi \approx k \sin d_\phi = \frac{1}{2} \begin{bmatrix} a_{E32} - a_{E23} \\ a_{E13} - a_{E31} \\ a_{E21} - a_{E12} \end{bmatrix}$$

## 3.5.3 姿态误差矢量

### ①采用旋转变换矩阵表示时

进一步地，将 $R_c$ 、 $R_d$ 中的各项代入，可得

$$\mathbf{e}_o = \boldsymbol{\delta}_\phi \approx \frac{1}{2} \begin{bmatrix} a_{E32} - a_{E23} \\ a_{E13} - a_{E31} \\ a_{E21} - a_{E12} \end{bmatrix} = \frac{1}{2} (\mathbf{n}_c \times \mathbf{n}_d + \mathbf{o}_c \times \mathbf{o}_d + \mathbf{a}_c \times \mathbf{a}_d)$$

➤ 相应地，三轴控制力矩可设计为（以PID为例）

$$\boldsymbol{\tau}_c = \mathbf{K}_{op} \mathbf{e}_o + \mathbf{K}_{oi} \int \mathbf{e}_o dt + \mathbf{K}_{od} \dot{\mathbf{e}}_o$$

## 3.5.3 姿态误差矢量

### ②采用欧拉角表示姿态时

当前、期望欧拉角分别为  $\Psi_c$  和  $\Psi_d$ ，欧拉角误差为

$$\Delta\Psi = \begin{bmatrix} \alpha_d - \alpha_c \\ \beta_d - \beta_c \\ \gamma_d - \gamma_c \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \Delta\alpha \\ \Delta\beta \\ \Delta\gamma \end{bmatrix}$$

问题：

1. 欧拉角误差是否可直接作为姿态误差矢量？
2. 能否直接根据欧拉角误差向量直接设计三轴控制力矩？

## 3.5.3 姿态误差矢量

### ②采用欧拉角表示姿态时

根据欧拉角表示下的姿态运动学

$$\boldsymbol{\omega} = \mathbf{J}_{Euler}(\boldsymbol{\Psi}) \dot{\boldsymbol{\Psi}}$$

可得微分运动方程为

$$\boldsymbol{\delta}_\phi = \boldsymbol{\omega} \Delta t = \mathbf{J}_{Euler}(\boldsymbol{\Psi}) \dot{\boldsymbol{\Psi}} \Delta t = \mathbf{J}_{Euler}(\boldsymbol{\Psi}) \Delta \boldsymbol{\Psi}$$

式中， $\boldsymbol{\delta}_\phi$ 具有三轴矢量的含义，可作为姿态误差矢量。以xyz欧拉角为例，有：

$$\mathbf{e}_o = \boldsymbol{\delta}_\phi = \mathbf{J}_{Euler} \Delta \boldsymbol{\Psi} = \begin{bmatrix} 1 & 0 & s_{\beta_c} \\ 0 & c_{\alpha_c} & -s_{\alpha_c} c_{\beta_c} \\ 0 & s_{\alpha_c} & c_{\alpha_c} c_{\beta_c} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \Delta \alpha \\ \Delta \beta \\ \Delta \gamma \end{bmatrix}$$



# 刚体状态及运动描述-知识小结

	状态变量 (位移)	速度变量		误差矢量		控制变量	三轴特点
平移	位置矢量 $p$	线速度 $v$	$v = \dot{p}$	$e_p$	$e_p = p_d - p_c$	三轴力 $f_c$ $f_c = K_{pp}e_p + K_{pi} \int e_p dt + K_{pd} \dot{e}_p$	三轴解耦 单轴可以单独考虑
旋转	姿态矩阵 $R$	角速度 $\omega$	$\omega^\times = \dot{R}R^T$	$e_o$	$\delta_R = R_d R_c^T$ $e_o = (\delta_R)_E$	三轴力矩 $\tau_c$ $\tau_c = K_{op}e_o + K_{oi} \int e_o dt + K_{od} \dot{e}_o$	三轴耦合 三轴需要同时考虑
	姿态角		$\omega = J_{Euler} \dot{\Psi}$		$e_o = J_{Euler} \Delta \Psi$		
	轴-角 $(k, \phi)$		$\omega = k \dot{\phi}$		$e_o = k d_\phi$		
	单位四元数 $Q$		$\omega = 2M(Q^*)^+ \dot{Q}$		$e_o = 2\delta_\varepsilon$		



谢谢!