

## 第3讲 三维空间刚体运动

### 3.1 旋转矩阵

#### 3.1.1 点、向量和坐标系

$a, b$  属于  $R^3$

$$\mathbf{a} \cdot \mathbf{b} = \mathbf{a}^T \mathbf{b} = \sum_{i=1}^3 a_i b_i = |\mathbf{a}| |\mathbf{b}| \cos \langle \mathbf{a}, \mathbf{b} \rangle.$$

- 内积:
- 外积:

$$\mathbf{a} \times \mathbf{b} = \begin{vmatrix} \mathbf{e}_1 & \mathbf{e}_2 & \mathbf{e}_3 \\ a_1 & a_2 & a_3 \\ b_1 & b_2 & b_3 \end{vmatrix} = \begin{bmatrix} a_2 b_3 - a_3 b_2 \\ a_3 b_1 - a_1 b_3 \\ a_1 b_2 - a_2 b_1 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 0 & -a_3 & a_2 \\ a_3 & 0 & -a_1 \\ -a_2 & a_1 & 0 \end{bmatrix} \mathbf{b} \stackrel{\text{def}}{=} \mathbf{a}^\wedge \mathbf{b}.$$

外积的结果是一个向量，它的方向垂直于这两个向量，大小为  $|\mathbf{a}||\mathbf{b}|\sin\langle\mathbf{a},\mathbf{b}\rangle$ ，是两个向量张成的四边形的有向面积。  $\mathbf{a} \times \mathbf{b}$  写成了  $\mathbf{a}^\wedge \mathbf{b}$ ，变成了线性计算 如何向量都对应着唯一的一个反对称矩阵:

$$\mathbf{a}^\wedge = \begin{bmatrix} 0 & -a_3 & a_2 \\ a_3 & 0 & -a_1 \\ -a_2 & a_1 & 0 \end{bmatrix}.$$

(反对称矩阵  $\mathbf{A}$  满足  $\mathbf{A}^T = -\mathbf{A}$ )

#### 3.1.2 坐标系间的欧式变换

如果考虑运动的机器人，那么常见的做法是设定一个惯性坐标系(或者叫世界坐标系)，可以认为它是固定不动的。同时，相机或机器人是一个移动坐标系。相机视野中某个向量  $\mathbf{p}$ ，它在相机坐标系下的坐标为  $\{p\}_c$ ，而从世界坐标系下看，它的坐标为  $\{p\}_w$ ，那么，这两个坐标之间是如何转换的呢?这时，就需要先得到该点针对机器人坐标系的坐标值，再根据机器人位姿变换到世界坐标系中。我们需要一种数学手段来描述这个变换关系，稍后我们会看到，可以用一个矩阵  $\mathbf{T}$  来描述它

两个坐标系之间的运动由一个旋转加上一个平移组成，这种运动称为刚体运动。相机运动就是一个刚体运动。刚体运动过程中，同一个向量在各个坐标系下的长度和夹角都不会发生变化,只可能有空间位置和姿态的不同，而它自己的长度、各个面的角度等性质不会有任何变化。

欧氏变换由旋转和平移组成。我们首先考虑旋转。设某个单位正交基  $(\mathbf{e}_1, \mathbf{e}_2, \mathbf{e}_3)$  经过一次旋转变成了  $(\mathbf{e}'_1, \mathbf{e}'_2, \mathbf{e}'_3)$ 。那么，对于同一个向量  $\mathbf{a}$ （该向量并没有随着坐标系的旋转而发生运动），它在两个坐标系下的坐标为  $[a_1, a_2, a_3]^T$  和  $[a'_1, a'_2, a'_3]^T$ 。因为向量本身没变，所以根据坐标的定义，有

$$[\mathbf{e}_1, \mathbf{e}_2, \mathbf{e}_3] \begin{bmatrix} a_1 \\ a_2 \\ a_3 \end{bmatrix} = [\mathbf{e}'_1, \mathbf{e}'_2, \mathbf{e}'_3] \begin{bmatrix} a'_1 \\ a'_2 \\ a'_3 \end{bmatrix}. \quad (3.5)$$

为了描述两个坐标之间的关系，我们对上述等式的左右两边同时左乘  $\begin{bmatrix} \mathbf{e}_1^T \\ \mathbf{e}_2^T \\ \mathbf{e}_3^T \end{bmatrix}$ ，那么左边的系数就变成了单位矩阵，所以：

$$\begin{bmatrix} a_1 \\ a_2 \\ a_3 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \mathbf{e}_1^T \mathbf{e}'_1 & \mathbf{e}_1^T \mathbf{e}'_2 & \mathbf{e}_1^T \mathbf{e}'_3 \\ \mathbf{e}_2^T \mathbf{e}'_1 & \mathbf{e}_2^T \mathbf{e}'_2 & \mathbf{e}_2^T \mathbf{e}'_3 \\ \mathbf{e}_3^T \mathbf{e}'_1 & \mathbf{e}_3^T \mathbf{e}'_2 & \mathbf{e}_3^T \mathbf{e}'_3 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} a'_1 \\ a'_2 \\ a'_3 \end{bmatrix} \stackrel{\text{def}}{=} \mathbf{R} \mathbf{a}'. \quad (3.6)$$

矩阵  $\mathbf{R}$  描述了旋转本身。因此，称为旋转矩阵(Rotation Matrix)。同时，该矩阵各分量是两个坐标系基的内积，由于基向量的长度为 1，所以实际上是各基向量夹角的余弦值。所以这个矩阵也叫方向余弦矩阵(Direction Cosine Matrix)。我们后文统一称它为旋转矩阵。

旋转矩阵有一些特别的性质。事实上，它是一个行列式为 1 的正交矩阵。反之，行列式为 1 的正交矩阵也是一个旋转矩阵。所以，可以将  $n$  维旋转矩阵的集合定义如下：

$$\text{SO}(n) = \{R \in \mathbb{R}^{n \times n} | RR^T = I, \det(R) = 1\}.$$

在欧氏变换中，除了旋转还有平移。考虑世界坐标系中的向量  $\mathbf{a}$ ，经过一次旋转（用  $R$  描述）和一次平移  $\mathbf{t}$  后，得到了  $\mathbf{a}'$ ，那么把旋转和平移合到一起，有

$$\mathbf{a}' = R\mathbf{a} + \mathbf{t}. \quad (3.9)$$

其中， $\mathbf{t}$  称为平移向量。相比于旋转，平移部分只需把平移向量加到旋转之后的坐标上，非常简单。通过上式，我们用一个旋转矩阵  $R$  和一个平移向量  $\mathbf{t}$  完整地描述了一个欧氏空间的坐标变换关系。实际当中，我们会定义坐标系 1、坐标系 2，那么向量  $\mathbf{a}$  在两个坐标系下的坐标为  $\mathbf{a}_1, \mathbf{a}_2$ ，它们之间的关系应该是：

$$\mathbf{a}_1 = R_{12}\mathbf{a}_2 + \mathbf{t}_{12}. \quad (3.10)$$

这里的  $R_{12}$  是指“把坐标系 2 的向量变换到坐标系 1”中。由于向量乘在这个矩阵的右边，它的下标是从右读到左的。这也是本书的习惯写法。坐标变换很容易搞混，特别是存在多个坐标系的情况下。同理，如果我们要表达“从 1 到 2 的旋转矩阵”时，就写成  $R_{21}$ 。请读者务必清楚本书的记法，因为不同书籍里写法不同，有的会记成左上/下标，而本书写在右侧下标。

关于平移  $\mathbf{t}_{12}$ ，它实际对应的是坐标系 1 原点指向坐标系 2 原点的向量，在坐标系 1 下取的

①正交矩阵即逆为自身转置的矩阵。旋转矩阵的正交性可以直接由定义得出。

②行列式为 1 是人为定义的，实际上只要求它的行列式为  $\pm 1$ ，但行列式为  $-1$  的称为瑕旋转，即一次旋转加一次反射。

坐标，所以笔者建议读者把它记作“从 1 到 2 的向量”。但是反过来的  $\mathbf{t}_{21}$ ，即从 2 指向 1 的向量在坐标系 2 下的坐标，却并不等于  $-\mathbf{t}_{12}$ ，而是和两个系的旋转还有关系<sup>①</sup>。所以，当初学者问“我的坐标在哪里”这样的问题时，我们需要清楚地说明这句话的含义。这里“我的坐标”实际上指从世界坐标系指向自己坐标系原点的向量，在世界坐标系下取到的坐标。对应到数学符号上，应该是  $\mathbf{t}_{WC}$  的取值。同理，它也不是  $-\mathbf{t}_{CW}$ 。

### 3.1.3 变换矩阵与齐次坐标

式 (3.9) 完整地表达了欧氏空间的旋转与平移，不过还存在一个小问题：这里的变换关系不是一个线性关系。假设我们进行了两次变换： $R_1, t_1$  和  $R_2, t_2$ ：

$$b = R_1 a + t_1, \quad c = R_2 b + t_2.$$

那么，从  $a$  到  $c$  的变换为

$$c = R_2 (R_1 a + t_1) + t_2.$$

这样的形式在变换多次之后会显得很啰嗦。因此，我们引入齐次坐标和变换矩阵，重写式 (3.9)：

$$\begin{bmatrix} a' \\ 1 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} R & t \\ 0^T & 1 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} a \\ 1 \end{bmatrix} \stackrel{\text{def}}{=} T \begin{bmatrix} a \\ 1 \end{bmatrix}. \quad (3.11)$$

这是一个数学技巧：我们在一个三维向量的末尾添加 1，将其变成了四维向量，称为齐次坐标。对于这个四维向量，我们可以把旋转和平移写在一个矩阵里，使得整个关系变成线性关系。该式中，矩阵  $T$  称为变换矩阵 (Transform Matrix)。

我们暂时用  $\tilde{a}$  表示  $a$  的齐次坐标。那么依靠齐次坐标和变换矩阵，两次变换的叠加就可以有很好的形式：

$$\tilde{b} = T_1 \tilde{a}, \quad \tilde{c} = T_2 \tilde{b} \quad \Rightarrow \quad \tilde{c} = T_2 T_1 \tilde{a}. \quad (3.12)$$

向量，右下角为 1。这种矩阵又称为特殊欧氏群 (Special Euclidean Group)：

$$SE(3) = \left\{ T = \begin{bmatrix} R & t \\ 0^T & 1 \end{bmatrix} \in \mathbb{R}^{4 \times 4} \mid R \in SO(3), t \in \mathbb{R}^3 \right\}. \quad (3.13)$$

与  $SO(3)$  一样，求解该矩阵的逆表示一个反向的变换：

$$T^{-1} = \begin{bmatrix} R^T & -R^T t \\ 0^T & 1 \end{bmatrix}. \quad (3.14)$$

## 3.2 EIGEN

## 3.3 旋转向量与欧拉角

### 3.3.1 旋转向量

旋转矩阵表示方式至少有以下两个缺点：

- 1.  $SO(3)$  的旋转矩阵有 9 个量，但一次旋转只有 3 个自由度。因此这种表达方式是冗余的。同理，变换矩阵用 16 个量表达了 6 自由度的变换。
- 2. 旋转矩阵自身带有约束：它必须是个正交矩阵，且行列式为 1。变换矩阵也是如此。当想估计或优化一个旋转矩阵或变换矩阵时，这些约束会使得求解变得更困难。

因此，我们希望有一种方式能够紧凑地描述旋转和平移。例如，用一个三维向量表达旋转，用一个六维向量表达变换。事实上，任意旋转都可以用一个旋转轴和一个旋转角来刻画。于是，我们可以使用一个向量，其方向与

旋转轴一致，而长度等于旋转角。这种向量称为旋转向量(或轴角/角轴，Axis-Angle)只需一个三维向量即可描述旋转。同样对于变换矩阵，我们使用一个旋转向量和一个平移向量即可表达一次变换。这时的变量维数正好是六维。

考虑某个用  $\mathbf{R}$  表示的旋转。如果用旋转向量来描述，假设旋转轴为一个单位长度的向量  $\mathbf{n}$ ，角度为  $\theta$ ，那么向量  $\theta\mathbf{n}$  也可以描述这个旋转。于是，我们要问，两种表达方式之间有什么联系吗？事实上推导它们的转换关系并不难。从旋转向量到旋转矩阵的转换过程由罗德里格斯公式 (Rodrigues's Formula) 表明，由于推导过程比较复杂，这里不做描述，只给出转换的结果<sup>①</sup>：

$$\mathbf{R} = \cos \theta \mathbf{I} + (1 - \cos \theta) \mathbf{n} \mathbf{n}^T + \sin \theta \mathbf{n}^{\wedge}. \quad (3.15)$$

符号  $\wedge$  是向量到反对称矩阵的转换符，见式 (3.3)。反之，我们也可以计算从一个旋转矩阵到旋转向量的转换。对于转角  $\theta$ ，取两边的迹<sup>②</sup>，有

$$\begin{aligned} \text{tr}(\mathbf{R}) &= \cos \theta \text{tr}(\mathbf{I}) + (1 - \cos \theta) \text{tr}(\mathbf{n} \mathbf{n}^T) + \sin \theta \text{tr}(\mathbf{n}^{\wedge}) \\ &= 3 \cos \theta + (1 - \cos \theta) \\ &= 1 + 2 \cos \theta \end{aligned} \quad (3.16)$$

因此：

$$\theta = \arccos \frac{\text{tr}(\mathbf{R}) - 1}{2}. \quad (3.17)$$

### 3.3.2 欧拉角

当我们看到一个旋转矩阵或旋转向量时，很难想象出这个旋转究竟是什么样的。

而欧拉角则提供了一种非常直观的方式来描述旋转——它使用了3个分离的转角，把一个旋转分解成3次绕不同轴的旋转。

但是，由于分解方式有许多种，所以欧拉角也存在着众多不同的、易于混淆的定义方法例如，先绕X轴，再绕Y轴，最后绕Z轴旋转，就得到了一个XYZ轴的旋转。同理，可以定义ZYX、YZX等旋转方式。