

群论

一团纷乱无序的碎碎念

作者: Fisher The First

组织: 夜航港

时间: April 8, 2024

版本: 笔记初稿

邮箱: samjiajun@outlook.com



≫ 1.1 三维转动

定义 1.1 (三维转动)

三维欧几里得空间中,保持矢量长度不变的线性变换,为三维转动。

三维转动矩阵具有良好的性质。

性质 1.

- 1. 基矢的变换的行矢量的形式 $\hat{e}_i \stackrel{R}{\longrightarrow} \hat{e}_i' = \hat{e}_i R_i^j$
- 2. 矢量变换 (用分量的形式写出) $x'^i = R^i_j x^j$
- 3. 转动矩阵为实正交矩阵 $|\overrightarrow{x}| = |\overrightarrow{x}| \Rightarrow RR^T = R^T R = E \Rightarrow R_k^i R_l^j \delta^{kl} = \delta^{ij}$
- 4. 行列式关系 $\det R = 1 \Rightarrow R_l^i R_m^j R_n^k \varepsilon^{lmn} = \varepsilon^{ijk}$ 由行列式逆序数定义易证明

注意到 3、4 两点性质表明 $\delta^{ij}, \epsilon^{ijk}$ 为不变张量。

定义 1.2 (SO(3) 群)

所有三维空间中保持矢量长度不变的线性变换构成群,即是 SO(3) 群。

证明 以下仅验证满足群乘法。

$$R_2(R_1\hat{e_i}) = R_2\hat{e_j}R_{1i}^j = \hat{e_k}R_{2i}^kR_{1i}^j = \hat{e_k}(R_2R_1)_i^k$$
(1.1)

$$R_3 = R_2 R_1 \tag{1.2}$$

≫ 1.2 三维转动群轴角表达

刚体转动中有如下两条几何性质

性质 1.

- 1.(位移定理)刚体定点运动的任意位移,可由绕过定点的某个轴,作定轴转动得到
- 2.(恰斯尔定理)刚体的一般运动可分解随基点的平动与绕基点的定点转动。

位移定理是几何定理,由三维转动性质得到,恰斯尔定理由运动学关系不难导出。

因此,可利用两个方位角 ϕ , θ 刻画转动转轴方向,转动角度由 ψ 刻画,由此可做出 SO(3) 群的球形流形。易得,其具有如下性质

性质 1. 流形性质

流形为一个球,以 ψ 大小作为半径,且对三个参数作如下规定

$$0 \le \theta \le \pi \quad 0 \le \phi < 2\pi \quad 0 \le \psi \le \pi \tag{1.3}$$

$$R_{-\hat{n}}(\pi) = R_{\hat{n}}(\pi) \tag{1.4}$$

以删去冗余,注意到球面上的点与其反演点是同一点,SO(3)流形具有如下性质。

- 1. 紧性
- 2. 双连通 (有两种形式的闭合曲线)

轴角表达式有个漂亮的恒等式,

定理 1.1 (共轭类与轴角恒等式)

对于两个满足 $\hat{n'} = R\hat{n}$ 的转轴, 由如下关系

$$R_{\hat{n'}}(\psi) = RR_{\hat{n'}}(\psi)R^{-1} \tag{1.5}$$

则所有旋转相同 ψ 角的变换,属于同一共轭类。

即是证明两者的对易性,本质上即是位移定理的证明。

≫ 1.3 欧拉角表述

以欧拉角来表述三维转动是简洁的。1,2,3 与 1',2',3' 分别表示前后的坐标系,节线矢量 \hat{N} 由第一次转动后 1 轴得到,也即为 (1,2) 与 (1',2') 平面的交线。则三维转动的欧拉角形式为

定理 1.2 (三维转动的欧拉角形式)

$$R(\alpha, \beta, \gamma) = R_{3'}(\gamma) R_{\hat{N}}(\beta) R_3(\alpha) \tag{1.6}$$

其中角标表示转轴

C

将所有的转动表示为固定的转轴是颇为方便的,且有一个简洁的公式

定理 1.3 (固定转轴欧拉角表示)

$$R(\alpha, \beta, \gamma) = R_3(\alpha)R_2(\beta)R_3(\gamma) \tag{1.7}$$

证明 反复利用轴角表达式将 3' 轴与 \hat{N} 轴化为固定轴即可。 由此可见,关键是沿固定轴转动的矩阵表示。我们容易写出

沿坐标轴的转动矩阵

$$R_{3}(\psi) = \begin{pmatrix} \cos \psi & -\sin \psi & 0 \\ \sin \psi & \cos \psi & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}$$

$$R_{2}(\psi) = \begin{pmatrix} \cos \psi & 0 & \sin \psi \\ 0 & 1 & 0 \\ -\sin \psi & 0 & \cos \psi \end{pmatrix}$$

$$(1.8)$$

$$R_{2}(\psi) = \begin{pmatrix} \cos \psi & 0 & \sin \psi \\ 0 & 1 & 0 \\ -\sin \psi & 0 & \cos \psi \end{pmatrix}$$
(1.9)

$$R_{1}(\psi) = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & \cos \psi & -\sin \psi \\ 0 & \sin \psi & \cos \psi \end{pmatrix}$$
(1.10)

显然,轴角表达与欧拉角形式之间能进行相互转化

定理 1.4 (两种参数化方式的联系)

$$\phi = \frac{\pi + \alpha - \gamma}{2} \tag{1.11}$$

$$\tan(\theta) = \frac{\tan(\frac{\beta}{2})}{\sin\frac{\gamma + \alpha}{2}} \tag{1.12}$$

$$\phi = \frac{\pi + \alpha - \gamma}{2}$$

$$\tan(\theta) = \frac{\tan(\frac{\beta}{2})}{\sin\frac{\gamma + \alpha}{2}}$$

$$\cos \psi = 2\cos^2\frac{\beta}{2}\cos^2\frac{\alpha + \gamma}{2} - 1$$
(1.11)
$$(1.12)$$

◇ 1.4 单参数子群与生成元

定义 1.3 (单参数子群)

绕定轴 \hat{n} 的转动构成SO(3)的一个子群, 称为单参数子群。

单参数子群总能同构到一个SO(2)群,记其生成元为 J_n ,则子群元素为

$$R_n(\psi) = e^{-i\psi J_n} \tag{1.14}$$

 J_n 也具有轴角形式,也有类似的轴角恒等式。

定理 1.5

$$\hat{R} \hat{n}' = R \hat{n}, \ \text{则有} \ R J_n R^{-1} = J_{n'}$$

我们给出沿基矢方向的单参数生成元

基矢生成元

$$(J_k)_m^l = -i\varepsilon_{klm} \tag{1.15}$$

实际上,生成元 J_n 具有矢量的特性,是**矢量生成元**。

定理 1.6 (矢量生成元)

1. 基矢变换

$$RJ_kR^{-1} = J_lR_k^l$$

2. 所有的 J_n 都能由 J_1, J_2, J_3 表出,即有

$$J_n = J_k n^k$$

其中 n^k 是表征转轴方向的系数,即 $\hat{n} = \hat{e_k}n^k$

证明 1 的证明将生成元的表达式带入即可,其本质为反对称张量的性质,2 可用轴角恒等式,将 J_n 化到基矢生成元,再由基本生成元满足矢量变化可证明。

故 J_1, J_2, J_3 张成了单参数生成元的的向量空间