

李群与李代数基础

群

- 直观的理解：群就是一种特殊的代数结构，这种代数结构是由一种集合加上一种运算组成，我们把集合记作 A ，运算记为 \cdot ，那么群记为 $G = (A, \cdot)$ 。

例如：我规定“土豆list(TODO list)”是一种代数结构，其由待办事项和添加待办、删除待办这样的运算组成，那么“土豆list”也可以和“群”作类比来理解。

- 要求的满足条件：
 - 封闭性： $\forall a_1, a_2 \in A, a_1 \cdot a_2 \in A$.
 - 结合律： $\forall a_1, a_2, a_3 \in A, (a_1 \cdot a_2) \cdot a_3 = a_1 \cdot (a_2 \cdot a_3)$.
 - 么元： $\exists a_0 \in A, s.t. \forall a \in A, a_0 \cdot a = a \cdot a_0 = a$.
 - 逆： $\forall a \in A, \exists a^{-1} \in A, s.t. a \cdot a^{-1} = a_0$.

矩阵中常见的群有特殊正交群(旋转矩阵群) $SO(n)$ 和特殊欧式群 (n维欧式变换) $SE(n)$ 。

以三维旋转矩阵 $SO(3)$ 为例，旋转矩阵和乘法构成了旋转矩阵群，旋转矩阵之间的乘法满足封闭性和结合性，而么元就是单位矩阵， R 乘以 R^{-1} 也确实等于么元。

- 李群：指具有连续光滑性质的群，可以直观地以相机位姿在空间中的连续旋转来想象。

李代数

以下的推导将书中的内容细分，虽然说看上去有些多，但是也将推导过程变得更容易理解，鼓励手推一遍，这样会很有成就感～

旋转矩阵求导

- 定义一个三维向量 $\alpha = [a_1, a_2, a_3]^T$.

引出 $\hat{\cdot}$ 符号，来表示将向量 α 变成了反对称矩阵 A ： $\hat{\alpha} = A = \begin{bmatrix} 0 & -a_3 & a_2 \\ a_3 & 0 & -a_1 \\ -a_2 & a_1 & 0 \end{bmatrix}$.

- 对于任意旋转矩阵 R ，它会随时间连续的变化，是时间的函数，满足 $R(t)R(t)^T = I$ ，求导得 $\dot{R}(t)R(t)^T = -(\dot{R}(t)R(t)^T)^T$.

3. $\dot{R}(t)R(t)^T$ 是一个反对称矩阵，记作 $\phi(t)$ ，则 $\dot{R}(t) = \phi(t)R(t)$ ，也就是说，对旋转矩阵求导数，只要左乘一个 $\phi(t)$ 矩阵即可。

旋转矩阵和反对称矩阵的关系—— $R(t) = \exp(\phi_0^t t)$

1. $R(t)$ 在 $t = 0$ 时，规定此时旋转矩阵 $R(t)$ 为 I 。
2. $\dot{R}(t) = \phi(t)R(t)$ ，此时引入一个小概念——矩阵指数。

有一个简单的标量一阶线性微分方程 $\dot{x}(t) = ax(t)$ ，其中 $x(t) \in R, a \in R$ ，且初始条件为 $x(0) = x_0$ ，那么解为 $x(t) = e^{at} x_0$ 。

3. 有了矩阵指数的概念，我们可以轻松地得出 $R(t) = e^{\phi(t_0)t} R(t_0)$ 。
4. 因为 $R(0) = I$ ，在 t_0 附近，设 ϕ 保持为常数 ϕ_0 ，所以上式可化为 $R(t) = e^{\phi_0 t}$ 即 $R(t) = \exp(\phi_0 t)$ 。

李代数的引出

1. 按照导数定义，使旋转矩阵在 $t=0$ 附近一阶泰勒展开，得：

$$R(t) \approx R(t_0) + \dot{R}(t_0)(t - t_0) = I + \phi(t_0)t.$$
2. 可以看到 ϕ 反映了 R 的导数性质，故称它在 $SO(3)$ 上的原点 ϕ_0 附近的正切空间上。这个 ϕ 正是李群 $SO(3)$ 对应的李代数 $so(3)$ 。
3. 简单地理解就是，李代数 $so(3)$ 是三维向量 ϕ 的集合，李群 $SO(3)$ 是旋转矩阵的集合，冥冥之中两个集合建立了联系：**李群空间的任意一个旋转矩阵 R ，都可以用李代数空间的一个向量的反对称矩阵指数来近似。**

李代数的定义

1. 每个李群都有对应的李代数，李代数描述了李群的局部性质，准确地说，是单位元附近的正切空间。
2. 李代数由一个集合 V 、一个数域 F 和一个二元运算 $[,]$ 组成。如果满足以下几条性质，则称 $(V, F, [,])$ 为一个李代数。
 - 封闭性： $\forall X, Y \in V, [X, Y] \in V$ 。
 - 双线性： $\forall X, Y, Z \in V, a, b \in F$ ，有

$$[aX + bY, Z] = a[X, Z] + b[Y, Z], [Z, aX + bY] = a[Z, X] + b[Z, Y].$$
 - 自反性： $\forall X \in V, [X, X] = 0$ 。
 - 雅可比等价： $\forall X, Y, Z \in V, [X, [Y, Z]] + [Z, [X, Y]] + [Y, [Z, X]] = 0$ 。
3. 其中的二元运算被称为李括号，例如，三维向量 R^3 上定义的叉积 \times 就是一种李括号。

两种李代数 $so(3)$ 和 $se(3)$

1. 李代数 **so(3)** 是定义在 R^3 上的向量，记作 ϕ 。每个 ϕ 都可以生成一个反对称矩阵：

$$\Phi = \hat{\phi} = \begin{bmatrix} 0 & -\phi_3 & \phi_2 \\ \phi_3 & 0 & -\phi_1 \\ -\phi_2 & \phi_1 & 0 \end{bmatrix} \in R^{3 \times 3}$$

两个向量的李括号为 $[\phi_1, \phi_2] = (\Phi_1 \Phi_2 - \Phi_2 \Phi_1)^\vee$ 。

2. 李代数 **se(3)** 与 **so(3)** 相似，**se(3)** 位于 R^6 空间中： $se(3) = \{\xi = \begin{bmatrix} \rho \\ \phi \end{bmatrix} \in R^6, \rho \in R^3, \phi \in$

$$so(3), \xi = \begin{bmatrix} \hat{\phi} & \rho \\ 0^T & 0 \end{bmatrix} \in R^{4 \times 4}\}$$

这里把每个 **se(3)** 元素记作 ξ ，它是一个六维向量，前三维为平移，记作 ρ ，后三维为旋转，记作 ϕ ，实质上是 **so(3)** 元素。在 **se(3)** 中，同样使用 \wedge 符号，但是 \wedge 不再表示反对称，而是表示将一个六维向量转换成四维矩阵。

se(3) 的李括号为： $[\xi_1, \xi_2] = (\xi_1 \hat{\xi}_2 - \xi_2 \hat{\xi}_1)^\vee$ 。

指数与对数映射

公式写麻了。。。就以 **so(3)** 为例吧

SO(3) 上的指数映射

- 刚才已经推导出来： $R(t) = \exp(\phi_0^t t)$ ， $\exp(\phi_0^t t)$ 显然是一个矩阵的指数，这也是为什么叫它指数映射。那么具体该怎样算呢？

首先，任意矩阵的指数映射可以写成一个泰勒展开，其结果仍是一个矩阵，即 $\exp(\phi) =$

$$\sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{n!} \phi^n.$$

其次，我们规定三维向量 ϕ 的模长为 θ ，方向为 a ，于是有 $\phi = \theta a$ ，为了接下来运算方便，我们提前算一下简便形式， $\hat{a}\hat{a} = aa^T - I$ ， $\hat{a}\hat{a}\hat{a} = -\hat{a}$ 。

接下来，把指数映射展开： $\exp(\phi) = \exp(\theta \hat{a}) = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{n!} (\theta \hat{a})^n$ 。

(公式太多了。。直接截图了🤖)

$$\begin{aligned}
&= I + \theta \hat{a} + \frac{1}{2!} \theta^2 \hat{a} \hat{a} + \frac{1}{3!} \theta^3 \hat{a} \hat{a} \hat{a} + \frac{1}{4!} \theta^4 (\hat{a})^4 + \dots \\
&= \mathbf{a} \mathbf{a}^T - \hat{a} \hat{a} + \theta \hat{a} + \frac{1}{2!} \theta^2 \hat{a} \hat{a} - \frac{1}{3!} \theta^3 \hat{a} - \frac{1}{4!} \theta^4 (\hat{a})^2 + \dots \\
&= \mathbf{a} \mathbf{a}^T + \underbrace{\left(\theta - \frac{1}{3!} \theta^3 + \frac{1}{5!} \theta^5 - \dots \right)}_{\sin \theta} \hat{a} - \underbrace{\left(1 - \frac{1}{2!} \theta^2 + \frac{1}{4!} \theta^4 - \dots \right)}_{\cos \theta} \hat{a} \hat{a} \\
&= \hat{a} \hat{a} + I + \sin \theta \hat{a} - \cos \theta \hat{a} \hat{a} \\
&= (1 - \cos \theta) \hat{a} \hat{a} + I + \sin \theta \hat{a} \\
&= \cos \theta I + (1 - \cos \theta) \mathbf{a} \mathbf{a}^T + \sin \theta \hat{a}.
\end{aligned}$$

最后这个式子： $\exp(\theta \hat{a}) = \cos(\theta I) + (1 - \cos(\theta)) \mathbf{a} \mathbf{a}^T + \sin(\theta) \hat{a}$ ，就是罗德里格斯公式，世界线收回了！

- 反过来，用对数映射也能把SO(3)李群空间中元素映射到so(3)李代数空间中去，书中给出了对数映射的公式。即 $\phi = \ln(R)^\vee = \left(\sum_{n=0}^{\infty} \frac{-1^n}{n+1} (R - I)^{n+1} \right)^\vee$ 。

但是书中也同时提到了，可以用第三章提到的方法，利用迹的性质分别求解角和转轴，更方便快捷。

小推导如下～

首先放出罗德里格斯公式： $R = \cos(\theta I) + (1 - \cos(\theta)) \mathbf{n} \mathbf{n}^T + \sin(\theta) \hat{n}$ 。

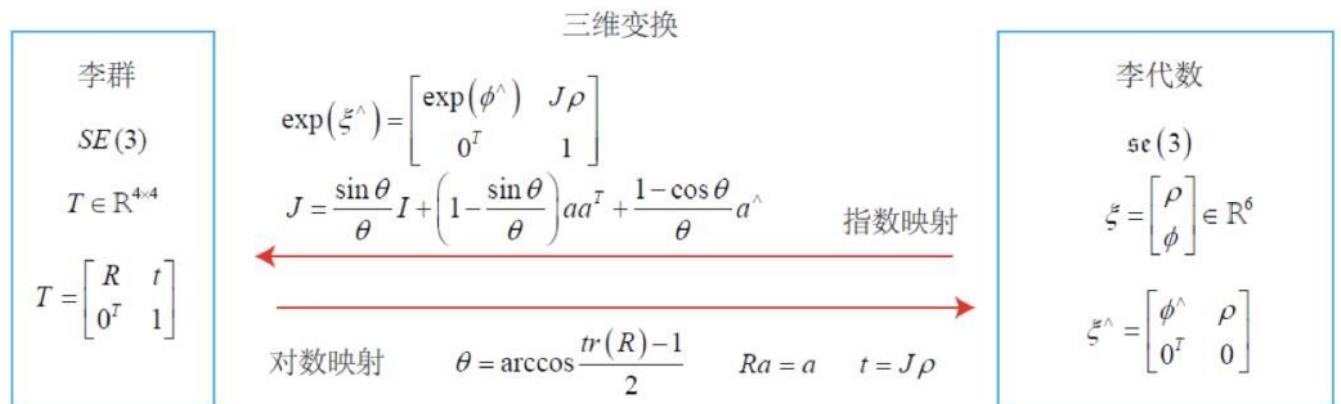
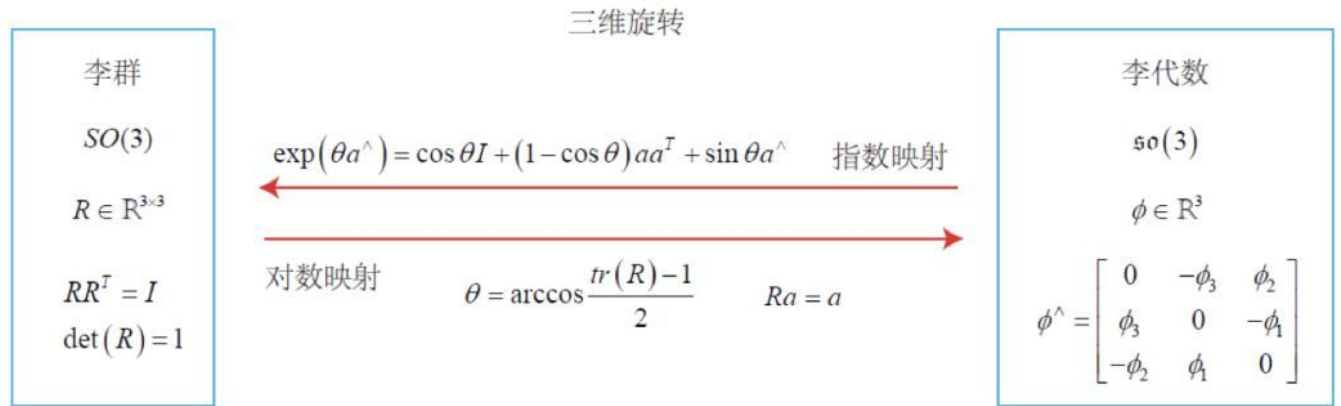
然后我们对转角 θ 取两边的迹（矩阵的主对角线元素之和），有

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

因此： $\theta = \arccos \frac{\text{tr}(R) - 1}{2}$ 。

关于转轴 \mathbf{n} ，由于旋转轴经过旋转之后方向不变，所以向量不发生改变，即 $R \mathbf{n} = \mathbf{n}$ 。

- 最后，书中给出了李群，李代数的定义与相互的转换关系，如图



se(3)的关系也在图里啦。偷个懒～

扰动模型

问题引出

李代数求导分两种：根据李代数加法来对李代数求导，但是不是很方便。第二种是对李群进行左乘或者右乘微小的扰动，然后对该扰动求导，比第一种更简单。

- 一些小技巧： $\exp((\phi + \Delta\phi)^\wedge) = \exp((J_l \Delta\phi)^\wedge) \exp(\phi^\wedge)$
- $e^x \approx 1 + x + \frac{x^2}{2!} + \frac{x^3}{3!} + \dots + \frac{x^n}{n!}$
- $a^\wedge b = a \times b = -b \times a = -b^\wedge a$

so(3)李代数求导

$$\begin{aligned}
\frac{\partial (\exp(\phi^\wedge) p)}{\partial \phi} &= \lim_{\delta \phi \rightarrow 0} \frac{\exp((\phi + \delta \phi)^\wedge) p - \exp(\phi^\wedge) p}{\delta \phi} \\
&= \lim_{\delta \phi \rightarrow 0} \frac{\exp((J_l \delta \phi)^\wedge) \exp(\phi^\wedge) p - \exp(\phi^\wedge) p}{\delta \phi} \\
&= \lim_{\delta \phi \rightarrow 0} \frac{(I + (J_l \delta \phi)^\wedge) \exp(\phi^\wedge) p - \exp(\phi^\wedge) p}{\delta \phi} \\
&= \lim_{\delta \phi \rightarrow 0} \frac{(J_l \delta \phi)^\wedge \exp(\phi^\wedge) p}{\delta \phi} \\
&= \lim_{\delta \phi \rightarrow 0} \frac{-(\exp(\phi^\wedge) p)^\wedge J_l \delta \phi}{\delta \phi} = -(Rp)^\wedge J_l.
\end{aligned}$$

so(3)左扰动模型

$$\begin{aligned}
\frac{\partial (Rp)}{\partial \varphi} &= \lim_{\varphi \rightarrow 0} \frac{\exp(\varphi^\wedge) \exp(\phi^\wedge) p - \exp(\phi^\wedge) p}{\varphi} \\
&\approx \lim_{\varphi \rightarrow 0} \frac{(1 + \varphi^\wedge) \exp(\phi^\wedge) p - \exp(\phi^\wedge) p}{\varphi} \\
&= \lim_{\varphi \rightarrow 0} \frac{\varphi^\wedge Rp}{\varphi} = \lim_{\varphi \rightarrow 0} \frac{-(Rp)^\wedge \varphi}{\varphi} = -(Rp)^\wedge.
\end{aligned}$$