

视觉SLAM: 从理论到实践 第三次课 李群与李代数



主讲人 高翔

清华大学 自动控制与工程 博士 慕尼黑工业大学计算机视觉组 博士后 Email: gao.xiang.thu@gmail.com

2018年春



第三讲 李群与李代数



- 1. 群
- 2. 李群与李代数
- 3. 指数映射与对数映射
- 4. 求导与扰动模型
- 5. 实践: Sophus

往期内容回顾



- 1. SLAM的运动与观测模型
- 2. x的具体表达

3. 当x的估计值不够准确时?



三维旋转矩阵构成了特殊正交群(Special Orthogonal Group)

$$SO(3) = \{ \boldsymbol{R} \in \mathbb{R}^{3 \times 3} | \boldsymbol{R} \boldsymbol{R}^T = \boldsymbol{I}, det(\boldsymbol{R}) = 1 \}.$$

• 三维变换矩阵构成了特殊欧氏群 (Special Euclidean Group)

$$SE(3) = \left\{ oldsymbol{T} = \left[egin{array}{cc} oldsymbol{R} & oldsymbol{t} \\ oldsymbol{0}^T & 1 \end{array}
ight] \in \mathbb{R}^{4 \times 4} | oldsymbol{R} \in SO(3), oldsymbol{t} \in \mathbb{R}^3
ight\}.$$



- 什么是群?
- 群 (Group) 是一种集合加上一种运算的代数结构。
- 记集合为A,运算为·,那么当运算满足以下性质时,称(A,·)成群:
 - 1. 封闭性: $\forall a_1, a_2 \in A, a_1 \cdot a_2 \in A.$
 - 2. 结合律: $\forall a_1, a_2, a_3 \in A$, $(a_1 \cdot a_2) \cdot a_3 = a_1 \cdot (a_2 \cdot a_3)$.

封结幺逆 "凤姐咬你"

- 3. 幺元: $\exists a_0 \in A$, s.t. $\forall a \in A$, $a_0 \cdot a = a \cdot a_0 = a$.
- 4. $\not\exists$: $\forall a \in A$, $\exists a^{-1} \in A$, s.t. $a \cdot a^{-1} = a_0$.



容易验证

- 旋转矩阵集合与矩阵乘法构成群
- 变换矩阵集合与矩阵乘法构成群
- 因此称它们为旋转矩阵群和变换矩阵群
- 其他群的例子:



一般线性群 GL(n) 指 $n \times n$ 的可逆矩阵,它们对矩阵乘法成群。

特殊正交群 SO(n) 也就是所谓的旋转矩阵群,其中 SO(2) 和 SO(3) 最为常见。

特殊欧氏群 SE(n) 也就是前面提到的 n 维欧氏变换,如 SE(2) 和 SE(3)。



- · 群结构保证了在群上的运算具有良好的性质。
- 群论是研究群的各种结构和性质的理论,具体介绍见各抽象代数或 近世代数教材。



- 李群(Lie Group):
 - 具有连续(光滑)性质的群。
 - 既是群也是流形。
 - 直观上看,一个刚体能够连续地在空间中运动,故SO(3)和SE(3)都是李群。
 - 但是,SO(3)和SE(3)只有定义良好的乘法,没有加法,所以难以进行取极限、 求导等操作。



- 李代数:与李群对应的一种结构,位于向量空间。
 - 通常记作小写的so(3)和se(3)。书中以哥特体突出显示。
 - 事实上是李群单位元处的正切空间。

- 下面从旋转矩阵引出李代数
- 考虑任意旋转矩阵R,满足 $RR^T = I$.



- 令R随时间变化(连续运动),有: $R(t)R(t)^T = I$.
- 两侧对时间求导:

$$\dot{\mathbf{R}}(t)\mathbf{R}(t)^T + \mathbf{R}(t)\dot{\mathbf{R}}(t)^T = 0.$$

• 整理:
$$\dot{\boldsymbol{R}}(t)\boldsymbol{R}(t)^T = -\left(\dot{\boldsymbol{R}}(t)\boldsymbol{R}(t)^T\right)^T$$
.



$$\dot{\mathbf{R}}(t)\mathbf{R}(t)^T = -\left(\dot{\mathbf{R}}(t)\mathbf{R}(t)^T\right)^T.$$

• 可以看出这是一个反对称矩阵,记:

$$\dot{\mathbf{R}}(t)\mathbf{R}(t)^T = \phi(t)^{\wedge}.$$

• 两侧右乘R(t): $\dot{R}(t) = \phi(t)^{\hat{R}(t)}$

• 可看成对R求导后,左侧多出一个 $\phi(t)$

反对称符号

$$a^{\wedge} = A = \begin{bmatrix} 0 & -a_3 & a_2 \\ a_3 & 0 & -a_1 \\ -a_2 & a_1 & 0 \end{bmatrix}, \quad A^{\vee} = a.$$



$$\dot{\boldsymbol{R}}(t) = \boldsymbol{\phi}(t)^{\wedge} \boldsymbol{R}(t)$$

• 单位元附近: $t_0 = 0, R(0) = I$

$$\mathbf{R}(t) \approx \mathbf{R}(t_0) + \dot{\mathbf{R}}(t_0)(t - t_0)$$
$$= \mathbf{I} + \boldsymbol{\phi}(t_0)^{\wedge}(t).$$

- 可见φ反映了一阶导数性质,它位于正切空间 (tangent space)上
- 在 t_0 附近,假设 ϕ 不变,有微分方程: $\dot{\mathbf{R}}(t) = \phi(t_0)^{\wedge} \mathbf{R}(t) = \phi_0^{\wedge} \mathbf{R}(t)$.
- · 已知初始情况: R(0) = I ,解之,得:

$$\mathbf{R}(t) = \exp\left(\phi_0^{\wedge} t\right).$$



- 该式说明,对任意t,都可以找到一个R和一个 ϕ 的对应关系
- 该关系称为指数映射 (Exponential Map)
- 这里的 φ 称为SO(3)对应的李代数: so(3)
- 问题:
 - so(3)的定义和性质?
 - 指数映射如何求?



- 李代数 (Lie Algebra):
 - 每个李群都有与之对应的李代数。李代数描述了李群单位元附近的正切空间性质。

李代数由一个集合 \mathbb{V} ,一个数域 \mathbb{F} 和一个二元运算 [,] 组成。如果它们满足以下几条性质,称 (\mathbb{V} , \mathbb{F} , [,]) 为一个李代数,记作 \mathfrak{g} 。

- 1. 封闭性 $\forall X, Y \in \mathbb{V}, [X, Y] \in \mathbb{V}.$
- 2. 双线性 $\forall X, Y, Z \in \mathbb{V}, a, b \in \mathbb{F}, 有$:

$$[aX + bY, Z] = a[X, Z] + b[Y, Z], [Z, aX + bY] = a[Z, X] + b[Z, Y].$$

- 3. 自反性^① $\forall X \in \mathbb{V}, [X, X] = 0.$
- 4. 雅可比等价 $\forall X, Y, Z \in \mathbb{V}, [X, [Y, Z]] + [Z, [Y, X]] + [Y, [Z, X]] = 0.$



- 二元运算[,]被称为李括号(Lie Bracket)。
 - 直观上说,李括号表达了两个元素的差异。
- 例子:三维空间向量+叉积运算 构成李代数
- 李代数 so(3): $\mathfrak{so}(3) = \{ \phi \in \mathbb{R}^3, \Phi = \phi^{\wedge} \in \mathbb{R}^{3 \times 3} \}.$
- 其中:

$$\Phi = \phi^{\wedge} = \begin{vmatrix}
0 & -\phi_3 & \phi_2 \\
\phi_3 & 0 & -\phi_1 \\
-\phi_2 & \phi_1 & 0
\end{vmatrix} \in \mathbb{R}^{3 \times 3}.$$

$$\Rightarrow 括号:
[\phi_1, \phi_2] = (\Phi_1 \Phi_2 - \Phi_2 \Phi_1)^{\vee}.$$



• 同理, SE(3)亦有李代数se(3):

$$\mathfrak{se}(3) = \left\{ \boldsymbol{\xi} = \left[\begin{array}{c} \boldsymbol{\rho} \\ \boldsymbol{\phi} \end{array} \right] \in \mathbb{R}^6, \boldsymbol{\rho} \in \mathbb{R}^3, \boldsymbol{\phi} \in \mathfrak{so}\left(3\right), \boldsymbol{\xi}^{\wedge} = \left[\begin{array}{cc} \boldsymbol{\phi}^{\wedge} & \boldsymbol{\rho} \\ \boldsymbol{0}^T & 0 \end{array} \right] \in \mathbb{R}^{4 \times 4} \right\}.$$

• 上尖尖^不再是反对称矩阵,但仍保留记法:

$$\boldsymbol{\xi}^{\wedge} = \left| \begin{array}{cc} \boldsymbol{\phi}^{\wedge} & \boldsymbol{\rho} \\ \mathbf{0}^{T} & 0 \end{array} \right| \in \mathbb{R}^{4 \times 4}.$$

李括号:

$$[\xi_1, \xi_2] = (\xi_1^{\wedge} \xi_2^{\wedge} - \xi_2^{\wedge} \xi_1^{\wedge})^{\vee}.$$



- 习题部分请你验证se(3)和so(3)的李代数性质
- 注:
 - 不同书籍对se(3)的平移/旋转分量的先后顺序定义不同。这里使用平移在前的方式,也有地方是旋转在前的。
 - 把李代数理解成向量形式或矩阵形式都是可以的。向量形式更加自然一些。



- 指数映射反映了从李代数到李群的对应关系: R
 - $R = \exp(\phi^{\wedge})$
- 但是 ϕ^{\wedge} 是一个矩阵,对于矩阵,如何定义求指数运算?
- 由于 Φ 是向量,定义其角度和模长:
 - 角度乘单位向量: $\phi = \theta a$
 - 关于 a,可以验证以下性质:

$$\exp(\phi^{\wedge}) = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{n!} (\phi^{\wedge})^n.$$

$$a^{\wedge}a^{\wedge} = aa^T - I,$$

这为化解Taylor展式中的高阶 项提供了有效方法

$$a^{\wedge}a^{\wedge}a^{\wedge} = -a^{\wedge}.$$



• Taylor展开:

$$\begin{split} \exp\left(\phi^{\wedge}\right) &= \exp\left(\theta a^{\wedge}\right) = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{n!} (\theta a^{\wedge})^{n} \\ &= \boldsymbol{I} + \theta a^{\wedge} + \frac{1}{2!} \theta^{2} a^{\wedge} a^{\wedge} + \frac{1}{3!} \theta^{3} a^{\wedge} a^{\wedge} a^{\wedge} + \frac{1}{4!} \theta^{4} (a^{\wedge})^{4} + \dots \\ &= a a^{T} - a^{\wedge} a^{\wedge} + \theta a^{\wedge} + \frac{1}{2!} \theta^{2} a^{\wedge} a^{\wedge} - \frac{1}{3!} \theta^{3} a^{\wedge} - \frac{1}{4!} \theta^{4} (a^{\wedge})^{2} + \dots \\ &= a a^{T} + \left(\theta - \frac{1}{3!} \theta^{3} + \frac{1}{5!} \theta^{5} - \dots\right) a^{\wedge} - \left(1 - \frac{1}{2!} \theta^{2} + \frac{1}{4!} \theta^{4} - \dots\right) a^{\wedge} a^{\wedge} \\ &= a^{\wedge} a^{\wedge} + \boldsymbol{I} + \sin \theta a^{\wedge} - \cos \theta a^{\wedge} a^{\wedge} \\ &= (1 - \cos \theta) a^{\wedge} a^{\wedge} + \boldsymbol{I} + \sin \theta a^{\wedge} \\ &= \cos \theta \boldsymbol{I} + (1 - \cos \theta) a a^{T} + \sin \theta a^{\wedge}. \end{split}$$

• 结果:

$$\exp(\theta \mathbf{a}^{\wedge}) = \cos \theta \mathbf{I} + (1 - \cos \theta) \mathbf{a} \mathbf{a}^{T} + \sin \theta \mathbf{a}^{\wedge}.$$



• 上一讲的罗德里格斯公式:

$$\exp(\theta \mathbf{a}^{\wedge}) = \cos \theta \mathbf{I} + (1 - \cos \theta) \mathbf{a} \mathbf{a}^{T} + \sin \theta \mathbf{a}^{\wedge}.$$

- 这说明 so(3) 的物理意义就是旋转向量
- 反之,给定旋转矩阵时,亦能求李代数:

$$\phi = \ln(\mathbf{R})^{\vee} = \left(\sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-1)^n}{n+1} (\mathbf{R} - \mathbf{I})^{n+1}\right)^{\vee}.$$
 对数映射

- 但实际当中没必要这样求,在旋转向量小节已经介绍了矩阵到向量的转换关系: $\theta = \arccos(\frac{\operatorname{tr}(R) 1}{2}). \qquad Rn = n.$
- 至此, 说明了 SO(3) 与 so(3) 的对应关系。



• se(3)到SE(3)的指数映射:

$$\exp\left(\boldsymbol{\xi}^{\wedge}\right) = \begin{bmatrix} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{n!} (\boldsymbol{\phi}^{\wedge})^{n} & \sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{(n+1)!} (\boldsymbol{\phi}^{\wedge})^{n} \boldsymbol{\rho} \\ \mathbf{0}^{T} & 1 \end{bmatrix}$$

$$\stackrel{\triangle}{=} \begin{bmatrix} \boldsymbol{R} & \boldsymbol{J} \boldsymbol{\rho} \\ \mathbf{0}^{T} & 1 \end{bmatrix} = \boldsymbol{T}.$$

其中J为雅可比矩阵(留作习题)

$$J = rac{\sin heta}{ heta} I + \left(1 - rac{\sin heta}{ heta}
ight) oldsymbol{a} oldsymbol{a}^T + rac{1 - \cos heta}{ heta} oldsymbol{a}^{\wedge}.$$



李群

SO(3)

 $R \in \mathbb{R}^{3 \times 3}$

 $RR^T = I$ $\det(R) = 1$ $\exp(\theta a^{\wedge}) = \cos \theta I + (1 - \cos \theta) a a^{T} + \sin \theta a^{\wedge}$ 指数映射

三维旋转

对数映射 $\theta = \operatorname{arcc}$

 $\theta = \arccos \frac{tr(R) - 1}{2}$ Ra = a

李代数

so(3)

 $\phi \in \mathbb{R}^3$

$$\phi^{\wedge} = \begin{bmatrix} 0 & -\phi_3 & \phi_2 \\ \phi_3 & 0 & -\phi_1 \\ -\phi_2 & \phi_1 & 0 \end{bmatrix}$$

三维变换

李群

SE(3)

 $T \in \mathbb{R}^{4 \times 4}$

 $T = \begin{bmatrix} R & t \\ 0^T & 1 \end{bmatrix}$

 $\exp\left(\xi^{\wedge}\right) = \begin{bmatrix} \exp\left(\phi^{\wedge}\right) & J\rho \\ 0^{T} & 1 \end{bmatrix}$

 $J = \frac{\sin \theta}{\theta} I + \left(1 - \frac{\sin \theta}{\theta}\right) a a^{T} + \frac{1 - \cos \theta}{\theta} a^{\wedge}$

対数映射 $\theta = \arccos \frac{tr(R)-1}{2}$

Ra = a $t = J\rho$

指数映射

李代数

se (3)

$$\xi = \begin{bmatrix} \rho \\ \phi \end{bmatrix} \in \mathbb{R}^6$$

$$\xi^{\wedge} = \begin{bmatrix} \phi^{\wedge} & \rho \\ 0^{T} & 0 \end{bmatrix}$$

4. 李代数求导与扰动模型



- SLAM的定位即位姿估计
- 但李群无加法: $R_1 + R_2 \notin SO(3)$. 导数无从定义
- 解决办法:
 - 利用李代数上加法定义李群元素的导数?
 - 使用指数映射和对数映射完成变换关系。
- 基本问题: 当在李代数中做加法时,是否等价于在李群上做乘法?

$$\exp\left(\phi_{1}^{\wedge}\right)\exp\left(\phi_{2}^{\wedge}\right)=\exp\left(\left(\phi_{1}+\phi_{2}\right)^{\wedge}\right).$$



$$\exp\left(\phi_{1}^{\wedge}\right)\exp\left(\phi_{2}^{\wedge}\right) = \exp\left(\left(\phi_{1} + \phi_{2}\right)^{\wedge}\right).$$

- 在使用标量的情况下,该式明显成立
- 但这里的 ϕ^{\wedge} 为矩阵!
- 完整形式由 BCH (Baker-Campbell-Hausdorff) 公式给出:
 - 完整形式非常复杂,见: https://en.wikipedia.org/wiki/Baker-Campbell-Hausdorff_formula
 - 部分展开式: (方括号为李括号)

$$\ln(\exp(A)\exp(B)) = A + B + \frac{1}{2}[A, B] + \frac{1}{12}[A, [A, B]] - \frac{1}{12}[B, [A, B]] + \cdots$$



当其中一个量为小量时,忽略其高阶项,BCH具有线性近似形式:

$$\ln\left(\exp\left(\phi_{1}^{\wedge}\right)\exp\left(\phi_{2}^{\wedge}\right)\right)^{\vee}pprox\left\{egin{array}{l} J_{l}(\phi_{2})^{-1}\phi_{1}+\phi_{2} & ext{if ϕ_{1} is small,} \ J_{r}(\phi_{1})^{-1}\phi_{2}+\phi_{1} & ext{if ϕ_{2} is small.} \end{array}
ight.$$

• 这里的

$$J_l = J = \frac{\sin \theta}{\theta} I + \left(1 - \frac{\sin \theta}{\theta}\right) a a^T + \frac{1 - \cos \theta}{\theta} a^{\wedge}.$$
 左雅可比

$$J_l^{-1} = \frac{\theta}{2} \cot \frac{\theta}{2} I + \left(1 - \frac{\theta}{2} \cot \frac{\theta}{2}\right) a a^T - \frac{\theta}{2} a^{\wedge}.$$

$$J_r(\phi) = J_l(-\phi).$$

右雅可比



直观写法(以左乘为例)

$$\exp\left(\Delta\phi^{\wedge}\right)\exp\left(\phi^{\wedge}\right) = \exp\left(\left(\phi + \boldsymbol{J}_{l}^{-1}\left(\phi\right)\Delta\phi\right)^{\wedge}\right).$$

- 在李群上左乘小量时,李代数上的加法相差左雅可比的逆
- 反之

$$\exp\left(\left(\phi + \Delta\phi\right)^{\wedge}\right) = \exp\left(\left(J_{l}\Delta\phi\right)^{\wedge}\right)\exp\left(\phi^{\wedge}\right) = \exp\left(\phi^{\wedge}\right)\exp\left(\left(J_{r}\Delta\phi\right)^{\wedge}\right).$$

- 李代数上进行小量加法时,相当于李群上左(右)乘一个带左(右)雅可比的量
- SE(3)比SO(3)更复杂:

$$\exp(\Delta \xi^{\wedge}) \exp(\xi^{\wedge}) \approx \exp\left(\left(\mathcal{J}_{l}^{-1}\Delta \xi + \xi\right)^{\wedge}\right),$$
 这里不展开花体雅可比
$$\exp(\xi^{\wedge}) \exp(\Delta \xi^{\wedge}) \approx \exp\left(\left(\mathcal{J}_{r}^{-1}\Delta \xi + \xi\right)^{\wedge}\right).$$



- 通过BCH线性近似,可以定义李代数上的导数
- 考虑一个基本问题:旋转后的点关于旋转的导数

不严谨地记为:
$$\dfrac{\partial \left(Rp
ight)}{\partial R}$$
 .

- 由于R没有加法,导数无从定义
- 存在两种解决办法:
 - 对 R 对应的李代数加上小量,求相对于小量的变化率(导数模型);
 - 对 R 左乘或右乘一个小量,求相对于小量的李代数的变化率(扰动模型)。



导数模型:

$$\frac{\partial \left(\exp\left(\phi^{\wedge}\right)p\right)}{\partial \phi} = \lim_{\delta \phi \to 0} \frac{\exp\left(\left(\phi + \delta \phi\right)^{\wedge}\right)p - \exp\left(\phi^{\wedge}\right)p}{\delta \phi}$$

$$= \lim_{\delta \phi \to 0} \frac{\exp\left(\left(J_{l}\delta \phi\right)^{\wedge}\right)\exp\left(\phi^{\wedge}\right)p - \exp\left(\phi^{\wedge}\right)p}{\delta \phi}$$

$$\approx \lim_{\delta \phi \to 0} \frac{\left(I + \left(J_{l}\delta \phi\right)^{\wedge}\right)\exp\left(\phi^{\wedge}\right)p - \exp\left(\phi^{\wedge}\right)p}{\delta \phi}$$

$$= \lim_{\delta \phi \to 0} \frac{\left(J_{l}\delta \phi\right)^{\wedge}\exp\left(\phi^{\wedge}\right)p}{\delta \phi}$$

$$= \lim_{\delta \phi \to 0} \frac{\left(J_{l}\delta \phi\right)^{\wedge}\exp\left(\phi^{\wedge}\right)p}{\delta \phi}$$

$$= \lim_{\delta \phi \to 0} \frac{-\left(\exp\left(\phi^{\wedge}\right)p\right)^{\wedge}J_{l}\delta \phi}{\delta \phi} - \left(B_{l}\phi\right)^{\wedge}I_{l}\delta \phi$$

希望避免雅可比计算

$$= \lim_{\delta \boldsymbol{\phi} \to 0} \frac{-(\exp\left(\boldsymbol{\phi}^{\wedge}\right)\boldsymbol{p}\right)^{\wedge} \boldsymbol{J}_{l} \delta \boldsymbol{\phi}}{\delta \boldsymbol{\phi}} = -(\boldsymbol{R}\boldsymbol{p})^{\wedge} \boldsymbol{J}_{l}.$$



- 扰动模型 (左乘)
 - 左乘小量,令其李代数为零

$$\begin{split} \frac{\partial \left(\boldsymbol{R} \boldsymbol{p} \right)}{\partial \boldsymbol{\varphi}} &= \lim_{\boldsymbol{\varphi} \to 0} \frac{\exp \left(\boldsymbol{\varphi}^{\wedge} \right) \exp \left(\boldsymbol{\phi}^{\wedge} \right) \boldsymbol{p} - \exp \left(\boldsymbol{\phi}^{\wedge} \right) \boldsymbol{p}}{\boldsymbol{\varphi}} \\ &\approx \lim_{\boldsymbol{\varphi} \to 0} \frac{\left(1 + \boldsymbol{\varphi}^{\wedge} \right) \exp \left(\boldsymbol{\phi}^{\wedge} \right) \boldsymbol{p} - \exp \left(\boldsymbol{\phi}^{\wedge} \right) \boldsymbol{p}}{\boldsymbol{\varphi}} \\ &= \lim_{\boldsymbol{\varphi} \to 0} \frac{\boldsymbol{\varphi}^{\wedge} \boldsymbol{R} \boldsymbol{p}}{\boldsymbol{\varphi}} = \lim_{\boldsymbol{\varphi} \to 0} \frac{-(\boldsymbol{R} \boldsymbol{p})^{\wedge} \boldsymbol{\varphi}}{\boldsymbol{\varphi}} = -(\boldsymbol{R} \boldsymbol{p})^{\wedge}. \end{split}$$

• 更加简洁实用



• SE(3)上的扰动模型:

$$\begin{split} \frac{\partial \left(Tp\right)}{\partial \delta \boldsymbol{\xi}} &= \lim_{\delta \boldsymbol{\xi} \to 0} \frac{\exp\left(\delta \boldsymbol{\xi}^{\wedge}\right) \exp\left(\boldsymbol{\xi}^{\wedge}\right) p - \exp\left(\boldsymbol{\xi}^{\wedge}\right) p}{\delta \boldsymbol{\xi}} \\ &\approx \lim_{\delta \boldsymbol{\xi} \to 0} \frac{\left(\boldsymbol{I} + \delta \boldsymbol{\xi}^{\wedge}\right) \exp\left(\boldsymbol{\xi}^{\wedge}\right) p - \exp\left(\boldsymbol{\xi}^{\wedge}\right) p}{\delta \boldsymbol{\xi}} \\ &= \lim_{\delta \boldsymbol{\xi} \to 0} \frac{\delta \boldsymbol{\xi}^{\wedge} \exp\left(\boldsymbol{\xi}^{\wedge}\right) p}{\delta \boldsymbol{\xi}} \\ &= \lim_{\delta \boldsymbol{\xi} \to 0} \frac{\begin{bmatrix} \delta \phi^{\wedge} & \delta \rho \\ 0^{T} & 0 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \boldsymbol{R} \boldsymbol{p} + \boldsymbol{t} \\ 1 \end{bmatrix}}{\delta \boldsymbol{\xi}} \\ &= \lim_{\delta \boldsymbol{\xi} \to 0} \frac{\begin{bmatrix} \delta \phi^{\wedge} \left(\boldsymbol{R} \boldsymbol{p} + \boldsymbol{t}\right) + \delta \rho \\ 0 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \boldsymbol{R} \boldsymbol{p} + \boldsymbol{t} \\ 1 \end{bmatrix}}{\delta \boldsymbol{\xi}} \\ &= \lim_{\delta \boldsymbol{\xi} \to 0} \frac{\begin{bmatrix} \delta \phi^{\wedge} \left(\boldsymbol{R} \boldsymbol{p} + \boldsymbol{t}\right) + \delta \rho \\ 0 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \boldsymbol{\xi} \boldsymbol{\eta} \\ 0 \end{bmatrix}}{\delta \boldsymbol{\xi}} \\ &= \lim_{\delta \boldsymbol{\xi} \to 0} \frac{\begin{bmatrix} \delta \phi^{\wedge} \left(\boldsymbol{R} \boldsymbol{p} + \boldsymbol{t}\right) + \delta \rho \\ 0 \end{bmatrix}}{\delta \boldsymbol{\xi}} \\ &= \lim_{\delta \boldsymbol{\xi} \to 0} \frac{\begin{bmatrix} \delta \phi^{\wedge} \left(\boldsymbol{R} \boldsymbol{p} + \boldsymbol{t}\right) + \delta \rho \\ 0 \end{bmatrix}}{\delta \boldsymbol{\xi}} \\ &= \lim_{\delta \boldsymbol{\xi} \to 0} \frac{\begin{bmatrix} \delta \phi^{\wedge} \left(\boldsymbol{R} \boldsymbol{p} + \boldsymbol{t}\right) + \delta \rho \\ 0 \end{bmatrix}}{\delta \boldsymbol{\xi}} \\ &= \lim_{\delta \boldsymbol{\xi} \to 0} \frac{\begin{bmatrix} \delta \phi^{\wedge} \left(\boldsymbol{R} \boldsymbol{p} + \boldsymbol{t}\right) + \delta \rho \\ 0 \end{bmatrix}}{\delta \boldsymbol{\xi}} \\ &= \lim_{\delta \boldsymbol{\xi} \to 0} \frac{\begin{bmatrix} \delta \phi^{\wedge} \left(\boldsymbol{R} \boldsymbol{p} + \boldsymbol{t}\right) + \delta \rho \\ 0 \end{bmatrix}}{\delta \boldsymbol{\xi}} \\ &= \lim_{\delta \boldsymbol{\xi} \to 0} \frac{\begin{bmatrix} \delta \phi^{\wedge} \left(\boldsymbol{R} \boldsymbol{p} + \boldsymbol{t}\right) + \delta \rho \\ 0 \end{bmatrix}}{\delta \boldsymbol{\xi}} \\ &= \lim_{\delta \boldsymbol{\xi} \to 0} \frac{\delta \boldsymbol{\xi}}{\delta \boldsymbol{\xi}} \\ &= \lim_{\delta \boldsymbol{\xi} \to 0} \frac{\delta \boldsymbol{\xi}}{\delta \boldsymbol{\xi}} \\ &= \lim_{\delta \boldsymbol{\xi} \to 0} \frac{\delta \boldsymbol{\xi}}{\delta \boldsymbol{\xi}} \\ &= \lim_{\delta \boldsymbol{\xi} \to 0} \frac{\delta \boldsymbol{\xi}}{\delta \boldsymbol{\xi}} \\ &= \lim_{\delta \boldsymbol{\xi} \to 0} \frac{\delta \boldsymbol{\xi}}{\delta \boldsymbol{\xi}} \\ &= \lim_{\delta \boldsymbol{\xi} \to 0} \frac{\delta \boldsymbol{\xi}}{\delta \boldsymbol{\xi}} \\ &= \lim_{\delta \boldsymbol{\xi} \to 0} \frac{\delta \boldsymbol{\xi}}{\delta \boldsymbol{\xi}} \\ &= \lim_{\delta \boldsymbol{\xi} \to 0} \frac{\delta \boldsymbol{\xi}}{\delta \boldsymbol{\xi}} \\ &= \lim_{\delta \boldsymbol{\xi} \to 0} \frac{\delta \boldsymbol{\xi}}{\delta \boldsymbol{\xi}} \\ &= \lim_{\delta \boldsymbol{\xi} \to 0} \frac{\delta \boldsymbol{\xi}}{\delta \boldsymbol{\xi}} \\ &= \lim_{\delta \boldsymbol{\xi} \to 0} \frac{\delta \boldsymbol{\xi}}{\delta \boldsymbol{\xi}} \\ &= \lim_{\delta \boldsymbol{\xi} \to 0} \frac{\delta \boldsymbol{\xi}}{\delta \boldsymbol{\xi}} \\ &= \lim_{\delta \boldsymbol{\xi} \to 0} \frac{\delta \boldsymbol{\xi}}{\delta \boldsymbol{\xi}} \\ &= \lim_{\delta \boldsymbol{\xi} \to 0} \frac{\delta \boldsymbol{\xi}}{\delta \boldsymbol{\xi}} \\ &= \lim_{\delta \boldsymbol{\xi} \to 0} \frac{\delta \boldsymbol{\xi}}{\delta \boldsymbol{\xi}} \\ &= \lim_{\delta \boldsymbol{\xi} \to 0} \frac{\delta \boldsymbol{\xi}}{\delta \boldsymbol{\xi}} \\ &= \lim_{\delta \boldsymbol{\xi} \to 0} \frac{\delta \boldsymbol{\xi}}{\delta \boldsymbol{\xi}} \\ &= \lim_{\delta \boldsymbol{\xi} \to 0} \frac{\delta \boldsymbol{\xi}}{\delta \boldsymbol{\xi}} \\ &= \lim_{\delta \boldsymbol{\xi} \to 0} \frac{\delta \boldsymbol{\xi}}{\delta \boldsymbol{\xi}} \\ &= \lim_{\delta \boldsymbol{\xi} \to 0} \frac{\delta \boldsymbol{\xi}}{\delta \boldsymbol{\xi}} \\ &= \lim_{\delta \boldsymbol{\xi} \to 0} \frac{\delta \boldsymbol{\xi}}{\delta \boldsymbol{\xi}} \\ &= \lim_{\delta \boldsymbol{\xi} \to 0} \frac{\delta \boldsymbol{\xi}}{\delta \boldsymbol{\xi}}$$



- 小结
 - 利用BCH线性近似,可以推导so(3)与se(3)上的导数和扰动模型
 - 通常情况下, 扰动模型更为简洁实用

5. 实践: Sophus库的使用