

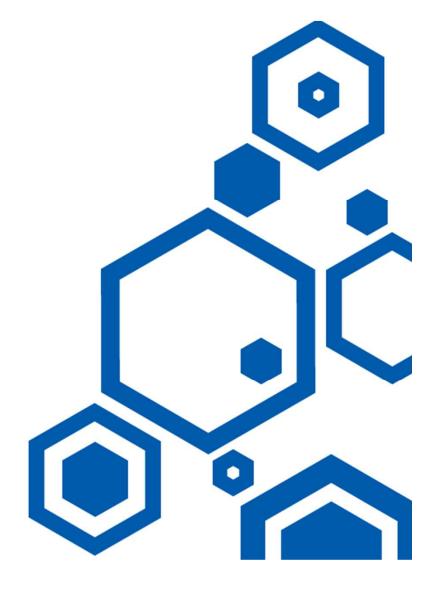
视觉SLAM: 从理论到实践 第三次课 李群与李代数



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

2017年冬



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?

$$Z = R, t \rightarrow R' t' \qquad ||C|| = 1$$

$$R, t \rightarrow R' t' \qquad ||C|| = 1$$

$$t' = t + \Delta t$$

$$R' = R + \Delta R \qquad (RR = I)$$

$$U(R) \qquad dR = \lim_{C \to \infty} U(R + \Delta R) - U(R)$$

$$Z = R + \Delta R \qquad (RR = I)$$

$$Z = R + \Delta R \qquad (RR = I)$$



50(3)

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

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

SE13)

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

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



- 什么是群? SO(3) (R, RR=I, detR=1) R, R, E SU(3)
- 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: $\forall a_1, a_2, a_3 \in A$, $(a_1 \cdot a_2) \cdot a_3 = a_1 \cdot (a_2 \cdot a_3)$.

 3. 幺元: $\exists a_0 \in A$, s.t. $\forall a \in A$, $a_0 \cdot a = a \cdot a_0 = a$.

 4. 逆: $\forall a \in A$, $\exists a^{-1} \in A$, 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:(/k /+) / (2/+)



抽象代数

一般线性群 GL(n)特殊正交群 SO(n)特殊欧氏群 SE(n) 指 $n \times n$ 的可逆矩阵,它们对矩阵乘法成群。

也就是所谓的旋转矩阵群,其中 SO(2) 和 SO(3) 最为常见。 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。

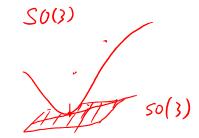


R ERIXI 3万向由在

- 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:

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

• 整理:
$$| \underline{\dot{R}(t)R(t)^T} | = - \left(|\dot{R}(t)R(t)^T| \right)^T.$$
 及对 称、 $A^T = -A$



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

• 可以看出这是一个反对称矩阵,记:

$$\dot{\boldsymbol{R}}(t)\underline{\boldsymbol{R}(t)}_{\boldsymbol{k}}^{T}=\boldsymbol{\phi}(t)^{\wedge}.\boldsymbol{\boldsymbol{\mathcal{R}}}$$

- 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 $\phi(t)$

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



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

• 单位元附近: $t_0 = 0, R(0) = I$

$$\underline{\boldsymbol{R}(t)} \approx \boldsymbol{R}(t_0) + \dot{\boldsymbol{R}}(t_0)(t - t_0)$$

$$= \boldsymbol{I} + \overline{\boldsymbol{\phi}(t_0)}^{\wedge}(t).$$

• 可见 ϕ 反映了一阶导数性质,它位于正切空间(tangent space)

L

• 在 t_0 附近,假设 ϕ 不变,有微分方程:

$$\mathbf{R}(t) = \boldsymbol{\phi}(t_0)^{\wedge} \mathbf{R}(t) = \boldsymbol{\phi}_0^{\wedge} \mathbf{R}(t).$$

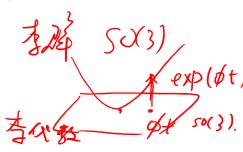
• 已知初始情况: R(0) = I, 解之, 得:

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



 $R(4) = exp(\sqrt{t})$

- 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?



exp(p^)

cys T



- 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 ♥, 一个数域 ℙ和一个二元运算 [,] 组成。如果它们满足以下几条

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

- 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。

50(3)

- 例子:三维空间向量+叉积运算 构成李代数
- 李代数 so(3): $\mathfrak{so}(3) = \{ \underline{\phi \in \mathbb{R}^3}, \Phi = \underline{\phi^{\wedge}} \in \mathbb{R}^{3 \times 3} \}.$
- 其中:

$$\Phi = \phi^{\wedge} = \begin{bmatrix}
0 & -\phi_3 & \phi_2 \\
\phi_3 & 0 & -\phi_1 \\
-\phi_2 & \phi_1 & 0
\end{bmatrix} \in \mathbb{R}^{3 \times 3}.$$
李括号:
$$[\phi_1, \phi_2] = (\Phi_1 \Phi_2 - \Phi_2 \Phi_1)^{\vee}.$$



• 同理, SE(3)亦有李代数se(3):

• 上尖尖^ 不再是反对称矩阵,但仍保留记法:

$$\boldsymbol{\xi}^{\wedge} = \left[egin{array}{cc} \phi^{\wedge} & \rho \\ \mathbf{0}^T & 0 \end{array}
ight] \in \mathbb{R}^{4 \times 4}.$$

李括号:

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



- 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: $R = \exp(\phi^{\Lambda})$
- 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: $\phi = \theta a$ ||a|| = 1
 - 关于 a , 可以验证以下性质:

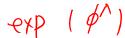
$$\exp(\phi^{\wedge}) = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{n!} (\underline{\phi^{\wedge}})^n.$$

$$egin{aligned} egin{aligned} egin{aligned\\ egin{aligned} egin{aligned} egin{aligned} egin{aligned} eg$$

这为化解Taylor展式中的高阶 项提供了有效方法







Taylor展开:

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

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:
- $\frac{\varphi}{\exp(\theta a^{\wedge})} = \cos \theta I + (1 \cos \theta) a a^{T} + \sin \theta a^{\wedge}.$
- 这说明 so(3) 的物理意义就是旋转向量______(3)
- 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 $\theta = \arccos(\frac{\operatorname{tr}(\boldsymbol{R}) - 1}{2}).$ 的转换关系: Rn=n. λ = 1
- 至此,说明了 SO(3) 与 so(3) 的对应关系。



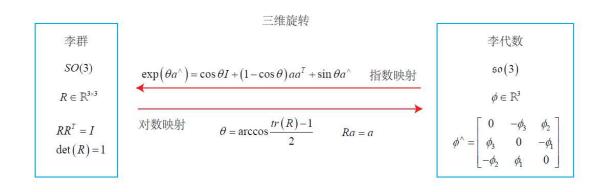
• se(3)到SE(3)的指数映射:

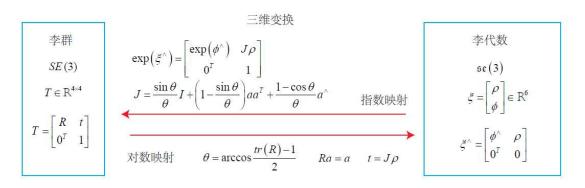
$$\begin{cases}
\mathbf{z} \begin{pmatrix} \mathbf{f} \\ \mathbf{\phi} \end{pmatrix} \\
\exp(\boldsymbol{\xi}^{\wedge}) = \begin{bmatrix}
\sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{n!} (\boldsymbol{\phi}^{\wedge})^n & \sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{(n+1)!} (\boldsymbol{\phi}^{\wedge})^n \boldsymbol{\rho} \\
\mathbf{0}^T & 1
\end{bmatrix} \\
\triangleq \begin{bmatrix} \mathbf{R} & \mathbf{J}\boldsymbol{\rho} \\ \mathbf{0}^T & 1 \end{bmatrix} = \mathbf{T}.$$

其中J为雅可比矩阵(留作习题)

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







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?

$$\phi_2 + \phi_2 = \phi$$

- 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?

$$\frac{P_{1}}{\exp(\phi_{1}^{\wedge})\exp(\phi_{2}^{\wedge})} = \exp((\phi_{1} + \phi_{2})^{\wedge}).$$

$$Q^{\alpha} \cdot Q^{\beta} = Q^{\alpha+b}.$$

$$Q^{\alpha} \cdot Q^{\beta} = Q^{\alpha+b}.$$

$$Q^{\alpha} \cdot Q^{\beta} = Q^{\alpha+b}.$$



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

- 在使用标量的情况下,该式明显成立
- 但这里的 φ[^] 为矩阵!

PCHI

- 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)

$$\underline{\ln\left(\exp\left(\boldsymbol{A}\right)\exp\left(\boldsymbol{B}\right)\right)} = \underbrace{\boldsymbol{A} + \boldsymbol{B}} + \underbrace{\frac{1}{2}\left[\boldsymbol{A}, \boldsymbol{B}\right] + \frac{1}{12}\left[\boldsymbol{A}, \left[\boldsymbol{A}, \boldsymbol{B}\right]\right] - \frac{1}{12}\left[\boldsymbol{B}, \left[\boldsymbol{A}, \boldsymbol{B}\right]\right] + \cdots}_{12}$$



· 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:

$$\frac{\text{ln}\left(\exp\left(\phi_{1}^{\wedge}\right)\exp\left(\phi_{2}^{\wedge}\right)\right)^{\vee}}{\text{ln}\left(\exp\left(\phi_{1}^{\wedge}\right)\exp\left(\phi_{2}^{\wedge}\right)\right)^{\vee}} \approx \left\{\begin{array}{ll} \frac{J_{l}(\phi_{2})^{-1}\phi_{1}+\phi_{2} & \text{if } \phi_{1} \text{ is small,} \\ \overline{J_{r}(\phi_{1})^{-1}\phi_{2}+\phi_{1} & \text{if } \phi_{2} \text{ is small.} \end{array}\right.$$

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

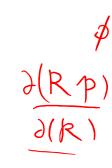
$$\exp\left((\underline{\boldsymbol{\phi}+\Delta\boldsymbol{\phi}})^{\wedge}\right)=\exp\left((\underline{\boldsymbol{J}_{l}\!\Delta\boldsymbol{\phi}})^{\wedge}\right)\exp\left(\boldsymbol{\phi}^{\wedge}\right)=\exp\left(\boldsymbol{\phi}^{\wedge}\right)\exp\left((\underline{\boldsymbol{J}_{r}\Delta\boldsymbol{\phi}})^{\wedge}\right).$$

- 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:

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



- 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: $\frac{\partial (}{\partial x}$

• 由于R没有加法,导数无从定义

1. 4+ ap

- 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:

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

希望避免雅可比计算

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



- 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:

$$\frac{\partial (Tp)}{\partial \delta \xi} = \lim_{\delta \xi \to 0} \frac{\exp(\delta \xi^{\wedge}) \exp(\xi^{\wedge}) p - \exp(\xi^{\wedge}) p}{\delta \xi}$$

$$\approx \lim_{\delta \xi \to 0} \frac{(I + \delta \xi^{\wedge}) \exp(\xi^{\wedge}) p - \exp(\xi^{\wedge}) p}{\delta \xi}$$

$$= \lim_{\delta \xi \to 0} \frac{\delta \xi^{\wedge} \exp(\xi^{\wedge}) p}{\delta \xi}$$

$$= \lim_{\delta \xi \to 0} \frac{\begin{bmatrix} \delta \phi^{\wedge} & \delta \rho \\ \mathbf{0}^{T} & 0 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} Rp + t \\ 1 \end{bmatrix}}{\delta \xi}$$

$$= \lim_{\delta \xi \to 0} \frac{\begin{bmatrix} \delta \phi^{\wedge} (Rp + t) + \delta \rho \\ 0 \end{bmatrix}}{\delta \xi}$$

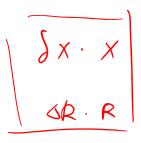
$$= \lim_{\delta \xi \to 0} \frac{\begin{bmatrix} \delta \phi^{\wedge} (Rp + t) + \delta \rho \\ 0 \end{bmatrix}}{\delta \xi}$$

$$= \lim_{\delta \xi \to 0} \frac{\begin{bmatrix} \delta \phi^{\wedge} (Rp + t) + \delta \rho \\ 0 \end{bmatrix}}{\delta \xi}$$

$$= \lim_{\delta \xi \to 0} \frac{\begin{bmatrix} \delta \phi^{\wedge} (Rp + t) + \delta \rho \\ 0 \end{bmatrix}}{\delta \xi}$$



- 小结 智 在海 方代教
 - 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