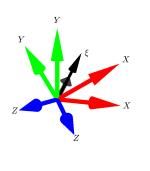
# 第三讲 速度螺旋与运动学

潘阳 博士 上海交通大学

## 螺旋的坐标系转换

纯转动坐标系之间的速度旋量的转换



坐标系A到0的位姿矩阵为:

$${}^{O}P_{A} = \begin{bmatrix} R & \\ & 1 \end{bmatrix}$$

此时,对于某个速度螺旋 $\xi$ ,它在坐标系A下的表达为:

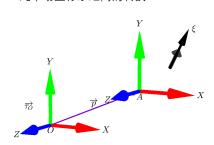
$$\hat{v}_A = [\vec{v}, \vec{\omega}]$$

因为A和0的原点重合, 所以在0坐标系下, 有:

$$\hat{v}_{o} = [R\vec{v}, R\vec{\omega}] = \begin{bmatrix} R & \\ & R \end{bmatrix} \hat{v}_{A}$$

## 螺旋的坐标系转换

纯平动坐标系之间的转换



坐标系A到0的位姿矩阵为:

$${}^{O}P_{A} = \begin{bmatrix} E & \vec{p} \end{bmatrix}$$

此时,对于某个速度螺旋 $\xi$ ,它在坐标系A下的表达为:

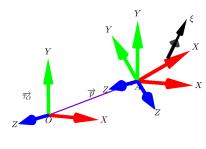
$$\hat{v}_A = [\vec{v}, \vec{\omega}]$$

此时根据螺旋转换的定理:

$$\hat{v}_O = [\vec{v} + \vec{p} \times \vec{\omega}, \vec{\omega}] = \begin{bmatrix} E & \vec{p} \times \\ & E \end{bmatrix} \hat{v}_A$$

## 螺旋的坐标系转换

任意运动的坐标系之间的转换



坐标系A到O的位姿矩阵为:

$${}^{O}P_{A} = \begin{bmatrix} R & \vec{p} \\ & 1 \end{bmatrix}$$

速度螺旋ξ 在坐标系A下的表达为

 $\hat{v}_A = [ec{v}, ec{\omega}]$ 可以构造一个跟A原点重合,跟0方向一致的坐标系B于是:

$$\hat{v}_B = \begin{bmatrix} R & \\ & R \end{bmatrix} \hat{v}_A$$

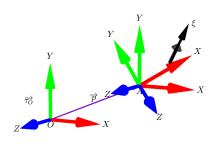
进一步的:
$$\hat{v}_O = \begin{bmatrix} E & \vec{p} \times \\ & E \end{bmatrix} \hat{v}_B = \begin{bmatrix} E & \vec{p} \times \\ & E \end{bmatrix} \begin{bmatrix} R & \\ & R \end{bmatrix} \hat{v}_A = \begin{bmatrix} R & \vec{p} \times R \\ & R \end{bmatrix} \hat{v}_A$$
计:

 ${}^{o}T_{A}$ 称为**速度螺旋转换矩阵**,为6×6的矩阵

速度螺旋转换矩阵用来对螺旋速度进行坐标系转换,它与位 姿矩阵同构!

## 螺旋的坐标系转换

任意力的坐标系之间的转换



坐标系A到O的位姿矩阵为:

$${}^{O}P_{A} = \begin{bmatrix} R & \vec{p} \\ & 1 \end{bmatrix}$$

力螺旋ζ在坐标系A下的表达为:

 $\hat{f}_A = [\vec{f}, \vec{\tau}]$  可以构造一个跟A原点重合,跟O方向一致的坐标系B 干是:

$$\hat{f}_B = \begin{bmatrix} R & \\ & R \end{bmatrix} \hat{f}_A$$

进一步的:

$$\hat{f}_{O} = \begin{bmatrix} E \\ \vec{p} \times E \end{bmatrix} \hat{f}_{B} = \begin{bmatrix} E \\ \vec{p} \times R & E \end{bmatrix} \begin{bmatrix} R \\ R \end{bmatrix} \hat{f}_{A} = \begin{bmatrix} R \\ \vec{p} \times R & R \end{bmatrix} \hat{f}_{A}$$
it:

$${}^{O}T_{A}^{*} = \begin{bmatrix} R \\ \vec{p} \times R & R \end{bmatrix}$$

 ${}^{o}T_{A}^{*}$ 称为<mark>力螺旋转换矩阵</mark>,为 $6\times6$ 的矩阵

力螺旋转换矩阵用来对螺旋力进行坐标系转换,它与位姿矩 阵同构!

## 螺旋的坐标系转换

 ${}^{o}T_{A}^{*}$ 和  ${}^{o}T_{A}$ 也称为位姿矩阵  ${}^{o}P_{A}$ 的伴随表达 (adjoint

representation) ,有时也记作:

 $adj(P) adj^*(P)$ 

易证以下关系:

$${}^{O}T_{A}^{*}=\left( {}^{O}T_{A}\right) ^{-T}$$

## 刚体速度的坐标系转换

### 刚体速度的坐标系转换:

 $\mathbf{P}_A$  **EXECUTE:** A相对于0的位姿 $^{O}P_A$ 和速度 $^{O}\hat{v}_A$ ,B相对于A的速度 $^{A}\hat{v}_B$ 

求:B相对于O坐标系的速度 $^{o}\hat{v}_{B}$ 

$${}^{O}\hat{v}_{R} = {}^{O}\hat{v}_{A} + {}^{O}T_{A} \cdot {}^{A}\hat{v}_{R}$$

### 速度螺旋的坐标系转换:

已知:A相对于O的位姿 $^{O}P_{A}$ ,A中的速度螺旋 $^{A}\hat{v}_{B}$ 

求:该速度螺旋相对于O坐标系的速度 $^{o}\hat{v}_{B}$ 

$${}^{O}\hat{v}_{B} = {}^{O}T_{A} \cdot {}^{A}\hat{v}_{B}$$

速度螺旋不考虑相对速度,但刚体的速度转换,必须考虑相对速度!

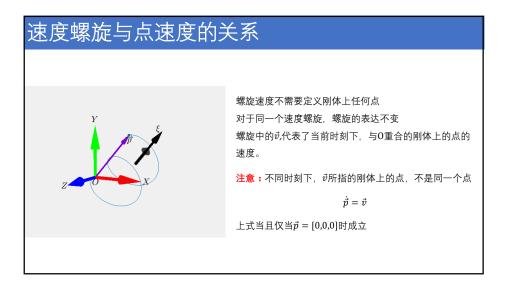
## 刚体速度的坐标系转换

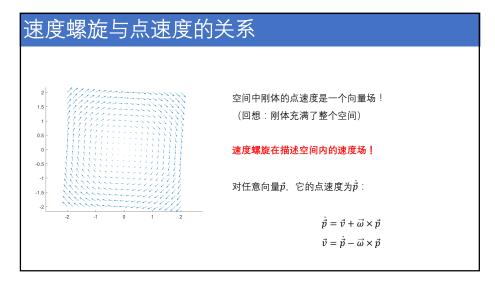
练习

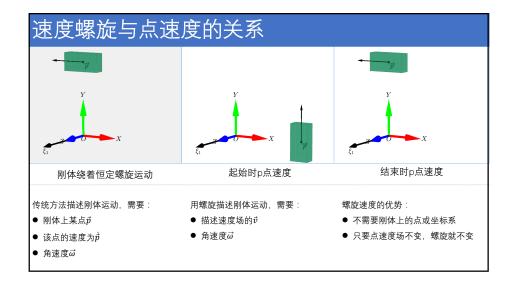
已知坐标系A相对坐标系O延 X 轴旋转了30度,同时A的原点相对O坐标系的坐标为 (1,1,0),某个R副使用A坐标系来定义,请求出:

- 1. R副产生的速度螺旋
- 2. R副的约束力空间

若该刚体A相对地面以 $^0$  $heta_A=(-1,1,0\mid -2,0,2)$ 的速度运动,该R副以 $1.5\mathrm{rad/s}$ 转动,请求出R副所连接的刚体B的速度螺旋。







## 速度螺旋与旋转矩阵的关系 对于任意旋转矩阵R,应该有: R:R<sup>T</sup> = E

 $\dot{R} \cdot R^T + R \cdot \dot{R}^T = 0$ 

ВП

两边求导:

 $\dot{R} \cdot R^T + \left(\dot{R} \cdot R^T\right)^T = 0$ 

 $\dot{R} \cdot R^T$ 为反对称矩阵,令其为 $\omega \times :$   $\dot{R} \cdot R^T = \omega \times \cdot \cdot$ 

→ 这也可以看作角速度的定义

于是:

 $\dot{R} = \omega \times R$ 

## 速度螺旋与旋转矩阵的关系

Rodrigues' formula:

$$R = E + \sin\theta \, \vec{\omega} \times + (1 - \cos\theta) \vec{\omega} \times \vec{\omega} \times \vec{\omega}$$

其中 $\|\vec{\omega}\| = 1$ 

证明:

$$\dot{R} = \vec{\omega} \times R$$

$$e^{\omega \times \theta} = I + \theta \vec{\omega} \times + \frac{(\theta \vec{\omega} \times)^2}{2!} + \frac{(\theta \vec{\omega} \times)^3}{3!} + \cdots$$

其中:

$$\vec{\omega} \times \vec{\omega} \times = \vec{\omega} \cdot \vec{\omega}^T - E$$
$$(\vec{\omega} \times)^3 = -\vec{\omega} \times$$

于是

$$e^{\omega \times \theta} = E + \left(\theta - \frac{\theta^3}{3!} + \frac{\theta^5}{5!} - \cdots\right) \vec{\omega} \times + \left(\frac{\theta^3}{2!} - \frac{\theta^5}{4!} - \cdots\right) \vec{\omega} \times \vec{\omega} \times = E + \sin\theta \vec{\omega} \times + (1 - \cos\theta) \vec{\omega} \times \vec{\omega} \times$$

## 速度螺旋与点速度的关系

练习:

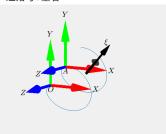
1. 请给出在指定速度螺旋 $\hat{v} = (\vec{v}, \vec{\omega})$ 下,刚体上某位姿矩

$$\mathbf{E}P = \begin{bmatrix} R & \vec{p} \\ & 1 \end{bmatrix}$$
的导数。

2. 若 $\hat{v} = (\vec{v}, \vec{\omega}) = (-1,1,0 \mid -2,0,2)$ ,请求出上述刚体在 (2,1,1)点处的线速度。

## 速度螺旋产生的运动

坐标系A起始与0重合

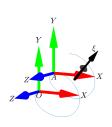


A沿着单位速度螺旋 $\xi$ 运动 $\theta$ 后的位姿矩阵

$$P(\hat{v}\theta) = \begin{bmatrix} R & \vec{p} \\ 1 \end{bmatrix}$$

其中:

 $R = E + \sin\theta \, \vec{\omega} \times + (1 - \cos\theta) \vec{\omega} \times \vec{\omega} \times \vec{p} = (E - R) \vec{\omega} \times \vec{v} + \theta (\vec{\omega} \cdot \vec{v}) \vec{\omega}$ 



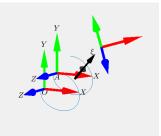
 $\xi$ 是se(3)中的元素,而P是SE(3)中的元素

 $P(\hat{v}\theta)$ 是se(3)到SE(3)的<mark>指数映射</mark>,有时也记作:

ξθ

## 速度螺旋产生的运动

坐标系A起始与O不重合

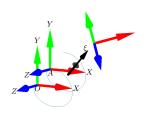


A起始位姿矩阵为:

P

那么它沿着单位速度螺旋ξ运动θ后的位姿矩阵:

 $P_t = P(\hat{v}\theta)P_0$ 



速度螺旋产生的位姿矩阵与A坐标系的选择无关!

速度螺旋不需要在刚体上定义有坐标系!

1

## 速度螺旋产生的运动

### 练习:

1. 若某位姿矩阵 $P = \begin{bmatrix} R & \vec{p} \\ 1 \end{bmatrix}$ , 以速度 $\theta = (\vec{v}, \vec{\omega})$ 恒速运动,请求出该坐标系在2s后的位姿矩阵。

## 

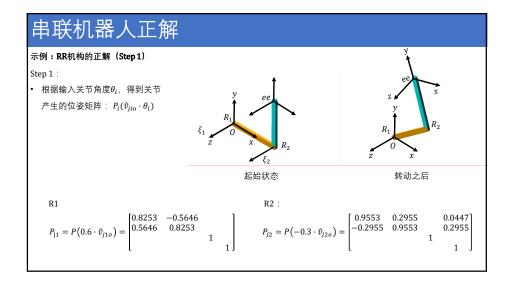
• 根据输入关节角度 $\theta_i$ ,得到关节产生的位姿矩阵: $P(\hat{v}_{iio} \cdot \theta_i)$ 

• 求得更新后的末端位姿:  $P_{ee} = P(\theta_1 \hat{v}_{i10}) \dots P(\theta_n \hat{v}_{in0}) P_{eeo}$ 

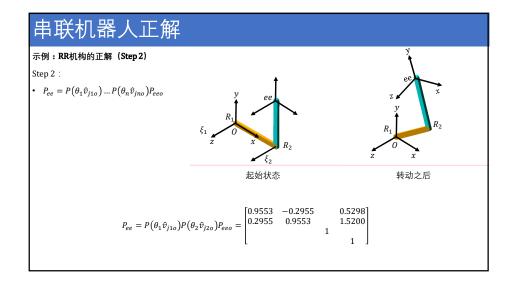
• 求得更新后的各个杆件的变化:  $P_i = P(\theta_1 \hat{v}_{j10}) \dots P(\theta_i \hat{v}_{jio})$ 

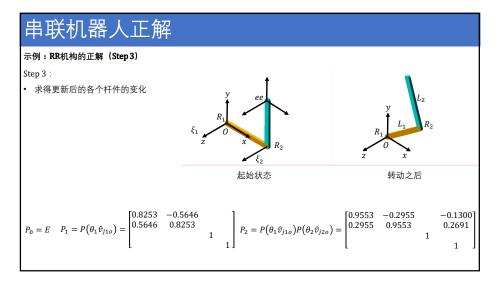
Step 3 (extra for dynamic) :

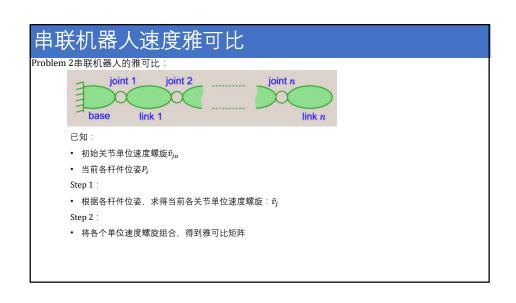
# 

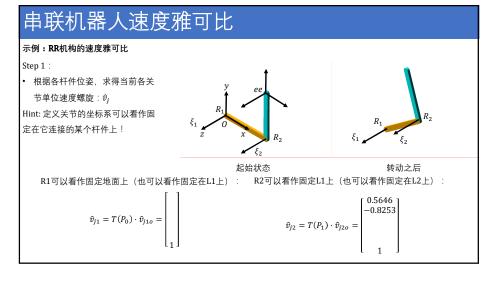


\_

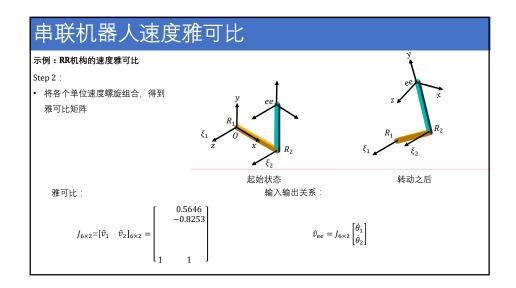


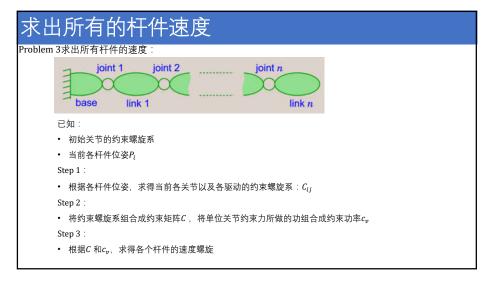


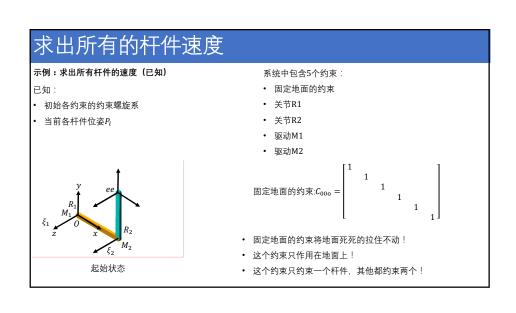


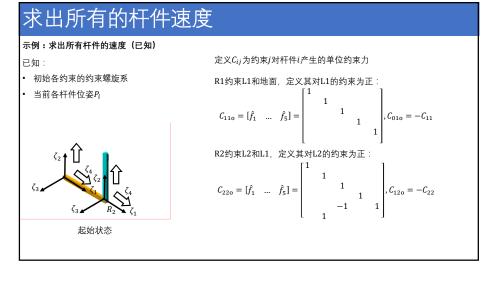


\_







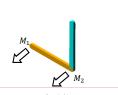


## 求出所有的杆件速度

### 示例:求出所有杆件的速度(已知)

已知:

- 初始各约束的约束螺旋系
- 当前各杆件位姿P<sub>i</sub>



起始状态

定义 $C_{ij}$ 为约束j对杆件i产生的单位约束力

M1约束L1和地面, 定义其对L1的约束为正:

$$C_{130} = \left| \begin{array}{c} \\ \\ \\ \\ \end{array} \right|, C_{030} = -C_{130}$$

M2约束L2和L1, 定义其对L2的约束为正:

$$C_{240} = \begin{bmatrix} \\ \\ 1 \end{bmatrix}, C_{140} = -C_{140}$$

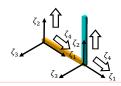
## 求出所有的杆件速度

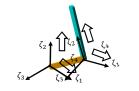
### 示例:求出所有杆件的速度

Step 1:

• 根据各杆件位姿,求得当前各关 节以及各驱动的约束螺旋系:*Cij* 

Hint: 定义关节的坐标系可以看作固定在它连接的某个杆件上!





起始状态

转动之后

R1可以看作固定地面上(也可以看作固定在L1上): R2可以看作固定L1上(也可以看作固定在L2上):

$$C_{22} = T^*(P_1)C_{220} =$$

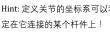
546 0.8253 1 0.5646 0.8253 -0.5646 -0.8253 0.5646 0.8253

## 求出所有的杆件速度

### 示例:求出所有杆件的速度

Step 1:

 根据各杆件位姿,求得当前各关 节以及各驱动的约束螺旋系: C<sub>ij</sub>
 Hint: 定义关节的坐标系可以看作固







起始状态

转动之后

M1可以看作固定地面上(也可以看作固定在L1上): M2可以看作固定L1上(也可以看作固定在L2上):

$$C_{13} = T^*(P_0)C_{13o} =$$



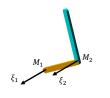
## 求出所有的杆件速度

### 示例:求出所有杆件的速度

Step 2:

将约束螺旋系组合成约束矩阵 C ,将单位关节约束力所做的功组合成约束功率 $c_v$ 





起始状态

转动之后

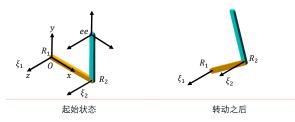
 $c_v = \begin{bmatrix} 0 \\ 0 \\ 0 \end{bmatrix}$  固定地面, $c_v = \begin{bmatrix} 0 \\ 0 \\ 0 \\ 0 \end{bmatrix}$  R1不做功 $\begin{bmatrix} 0 \\ 0 \\ 0 \end{bmatrix}$  M1做功功<sup>2</sup>

## 求出所有的杆件速度

### 示例:求出所有杆件的速度

Step 3:

根据C 和 $c_v$ ,求得各个杆件的速 度螺旋



$$\begin{bmatrix} C_{00}^T & C_{11}^T \\ -C_{01}^T & C_{11}^T \\ & -C_{12}^T & C_{22}^T \\ -C_{03}^T & C_{13}^T \\ & -C_{14}^T & C_{24}^T \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \hat{v}_0 \\ \hat{v}_1 \\ \hat{v}_2 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 0 \\ 0 \\ 0 \\ \hat{\theta}_1 \\ \hat{\theta}_2 \end{bmatrix}$$

即:
$$C^T \cdot v = c_v$$

可以求出任意机构所有杆件的速度!

## 约束矩阵C

约定:约束k连接杆件i和j, 其中i<j, 那么认为k的坐标系固定在i上, 且对j施加的为正力, 即:

$$C_{ik} = -T_i^* C_{iko}$$
$$C_{jk} = -C_{ik}$$

于是:

$$C = \begin{bmatrix} C_{1,1} & \cdots & C_{1,k} & \cdots & C_{1,n} \\ \vdots & & & \vdots \\ C_{i,1} & \cdots & C_{i,k} & \cdots & C_{i,n} \\ \vdots & & & \vdots \\ C_{j,1} & \cdots & C_{j,k} & \cdots & C_{j,n} \\ \vdots & & & \vdots \\ C_{m,1} & \cdots & C_{m,k} & \cdots & C_{m,n} \end{bmatrix}$$

其中运动副 k 约束杆件 i,j ,那么

:
$$C_{ik} = -T_i^* C_{iko} = -C_{jk} \neq 0$$

$$C_{lk} = 0, l \neq i, j$$

## 约束矩阵C

对任何机构(串联、并联、混连),在已知各个杆件位姿的情况下,矩阵C一定可以被构 造出来。

约束矩阵为稀疏矩阵,任何一列,只有两块非零,且它们相反。

约束矩阵的块数m×n个,其中m为杆件个数,n为约束个数

对于子块 $C_{ik}$ ,它是 $6 \times x$ 的矩阵,其中x为约束k的约束维数。

## 约束矩阵C

Problem 4 求速度雅可比的通用方法:

基于约束矩阵C, 可以求出任意机构的雅可比:

$$C^T \cdot v = c_v$$

 $C^T \cdot v = c_v$ 将v分成末端和其他杆件,末端所在的杆件在最后i块,驱动对应集中在j块:

$$v = \begin{bmatrix} \hat{v}_0 \\ \vdots \\ \hat{v}_{ee} \\ \vdots \\ \hat{v}_m \end{bmatrix}, c_v = \begin{bmatrix} 0 \\ \vdots \\ \dot{\theta} \\ \vdots \\ 0 \end{bmatrix}$$

若 $C^T$ 可逆、那么:

$$v = C^{-T} \cdot c_v$$

取出其中的子块:

$$\hat{v}_{\rm ee} = (C^{-T})_{ij}\dot{\vec{\theta}}$$

于是:

$$J=(C^{-T})_{ij}$$

## 小结

- 速度旋量与力旋量的坐标系转换矩阵T和T\*
- 速度螺旋和点速度的关系:

$$\dot{\vec{p}} = \vec{v} + \vec{\omega} \times \vec{p}$$

$$\vec{v} = \dot{\vec{p}} - \vec{\omega} \times \vec{p}$$

• 速度螺旋和旋转矩阵的关系:

$$\dot{R} = \vec{\omega} \times R$$

$$R = E + \sin\theta \, \vec{\omega} \times + (1 - \cos\theta) \vec{\omega} \times \vec{\omega} \times$$

$$\vec{p} = (E - R)\vec{\omega} \times \vec{v} + \theta(\vec{\omega} \cdot \vec{v})\vec{\omega}$$

• 可以指数映射计算运动学,这样无需对刚体定义坐标系

## 小结

- 可以用指数映射计算运动学,这样无需对刚体定义坐标系
- 可以用速度螺旋构建雅可比
- 稀疏的约束矩阵C

$$C = \begin{bmatrix} C_{1,1} & \cdots & C_{1,k} & \cdots & C_{1,n} \\ \vdots & & & \vdots \\ C_{m,1} & \cdots & C_{m,k} & \cdots & C_{m,n} \end{bmatrix}$$

- 基于C可以计算任意机构的雅可比
- 基于C可以计算系统中所有刚体的速度螺旋