# 第四讲 螺旋的微分

潘阳 博士 上海交通大学

# 向量与矩阵的微分

如果一个向量是可微的,那么它的微分形式如下:

$$\frac{d}{ds} \boldsymbol{u} \triangleq \lim_{\Delta s \to 0} \frac{\boldsymbol{u}(s + \Delta s) - \boldsymbol{u}(s)}{\Delta s} = \lim_{\Delta s \to 0} \frac{1}{\Delta s} \begin{bmatrix} u_1(s + \Delta s) - u_1(s) \\ u_2(s + \Delta s) - u_2(s) \\ \vdots \\ u_n(s + \Delta s) - u_n(s) \end{bmatrix}$$

矩阵也可以看作是一个向量,因此以上公式对矩阵依然成立。向量的微分依然是向量,也处于向量空间中。 性质:

$$\frac{d}{ds}(\mathbf{u} + \mathbf{v}) = \frac{d}{ds}\mathbf{u} + \frac{d}{ds}\mathbf{v}$$

$$\frac{d}{ds}(a\mathbf{u}) = a\frac{d}{ds}\mathbf{u}$$

$$\frac{d}{ds}(\mathbf{u} \cdot \mathbf{v}) = \frac{d}{ds}\mathbf{u} \cdot \mathbf{v} + \mathbf{u} \cdot \frac{d}{ds}\mathbf{v}$$

$$\frac{d}{ds}(\mathbf{u} \times \mathbf{v}) = \frac{d}{ds}\mathbf{u} \times \mathbf{v} + \mathbf{u} \times \frac{d}{ds}\mathbf{v}$$

再一次的, $\mathbf{u} \times \mathbb{E}$ 一个矩阵!

### 向量与矩阵的微分

位姿矩阵的微分

对于旋转矩阵 $R: R \in SO(3)$ ,其中 $SO(3) = \{R \in \mathbb{R}^{3 \times 3} | RR^T = I, det(R) > 0\}$  对 $RR^T = I$ 两侧求导:

$$\dot{R}R^T + R\dot{R}^T = 0 \Rightarrow \dot{R}R^T + (\dot{R}R^T)^T = 0$$

 $\dot{R}R^T$ 为反对称矩阵,定义这个矩阵的叉乘向量为角速度:

$$\omega \times \triangleq \dot{R}R^T$$

于是有:

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

前文已叙述过点速度,因此位姿矩阵的微分如下:

$$\dot{P} = \begin{bmatrix} \dot{R} & \dot{\vec{p}} \\ & 1 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \omega \times R & \vec{v} + \vec{\omega} \times \vec{p} \\ & 0 \end{bmatrix}$$

### 向量与矩阵的微分

螺旋转换矩阵的微分

速度螺旋转换矩阵同构于位姿矩阵:

$$T = \begin{bmatrix} R & \vec{p} \times R \\ & R \end{bmatrix}$$

对该矩阵求导:

Hint:  $(\vec{\omega} \times \vec{p}) \times + \vec{p} \times \vec{\omega} \times = \vec{\omega} \times \vec{p} \times \text{可以用叉乘的jacobi恒等式} \boldsymbol{a} \times \boldsymbol{b} \times \boldsymbol{c} + \boldsymbol{b} \times \boldsymbol{c} \times \boldsymbol{a} + \boldsymbol{c} \times \boldsymbol{a} \times \boldsymbol{b} = 0$ 来证明同理易证:

$$\dot{T}^* = \begin{bmatrix} \vec{\omega} \times \\ \vec{v} \times & \vec{\omega} \times \end{bmatrix} T^*$$

# 向量与矩阵的微分

螺旋叉乘算子

$$\hat{v} \times = \begin{bmatrix} \vec{\omega} \times & \vec{v} \times \\ & \vec{\omega} \times \end{bmatrix}$$

$$\hat{v} \times^* = \begin{bmatrix} \vec{\omega} \times \\ \vec{v} \times \vec{\omega} \times \end{bmatrix}$$

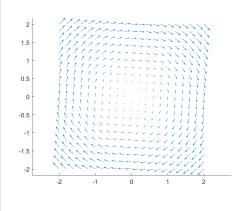
于是:

$$\dot{T} = \hat{v} \times T$$

$$\dot{T^*} = \hat{v} \times^* T$$

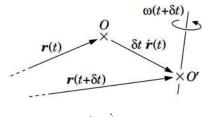
# 空间加速度——速度螺旋的微分

空间加速度(Spatial accleration)



刚体的速度场 空间加速度描述该速度场的变化

$$\hat{a} = \hat{v} = \begin{bmatrix} \dot{\vec{v}} \\ \dot{\vec{\omega}} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \vec{a} \\ \vec{\alpha} \end{bmatrix}$$



空间速度中 $\vec{a}$ 仅仅代表导数, $\frac{\dot{r}}{\dot{r}}$ 不代表任何一点的点加速度!空间速度中 $\vec{a}$ 代表刚体的角加速度

空间加速度的坐标系转换

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

两边同时求导:

$${}^{o}\hat{a} = {}^{o}\dot{T}_{A} \cdot {}^{A}\hat{v} + {}^{o}T_{A} \cdot {}^{A}\hat{a}$$

$$= {}^{o}\hat{v}_{A} \times {}^{o}T_{A} \cdot {}^{A}\hat{v} + {}^{o}T_{A} \cdot {}^{A}\hat{a}$$

$$= {}^{o}\hat{v}_{A} \times {}^{o}\hat{v} + {}^{o}T_{A} \cdot {}^{A}\hat{a}$$

空间加速度与点加速度的关系:

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

两边求导:

$$\begin{split} \ddot{\vec{r}} &= \dot{\vec{v}} + \dot{\vec{\omega}} \times \vec{r} + \vec{\omega} \times \dot{\vec{r}} \\ &= \vec{a} + \vec{\alpha} \times \vec{r} + \vec{\omega} \times \vec{v} + \vec{\omega} \times \vec{\omega} \times \vec{r} \end{split}$$

# 空间加速度——速度螺旋的微分

练习:

已知在地面坐标系0中,A坐标系的位姿矩阵  ${}^oP_A$ ,螺旋速度  ${}^o\hat{v}_A$ ,螺旋加速度  ${}^o\hat{a}_A$ ,现在已知B在A坐标系下的螺旋速度为  ${}^A\hat{v}_B$ ,请求出:

- 1. B在0坐标系下的速度
- 2. 若B在A中的螺旋速度不变,请求出B在O中的螺旋加速度
- 3. 若B在A中的螺旋加速度为 $^{A}\hat{a}_{B}$ ,请求出B在O中的螺旋加速度

空间加速度与雅可比矩阵:

$$\hat{v}_{ee} = J \cdot \dot{\vec{\theta}}$$

两边同时求导:

$$\hat{a}_{ee} = J \cdot \ddot{\vec{\theta}} + \dot{J} \cdot \dot{\vec{\theta}}$$

对于串联机构:

$$J = [\hat{v}_{j1} \quad \dots \quad \hat{v}_{jn}]$$

于是:

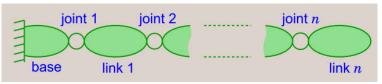
$$j = [\hat{a}_{j1} \quad \dots \quad \hat{a}_{jn}]$$

 $\hat{a}_{ii}$ 为关节速度螺旋的微分。若该螺旋固定在杆件k上,那么有:

$$\hat{a}_{ji} = (T_k \cdot \hat{v}_{jio}) = \hat{v}_k \times T_i \cdot \hat{v}_{j2o}$$

# 空间加速度——速度螺旋的微分

Problem 5 串联机器人的加速度输入输出关系:



#### 已知:

- 当前各关节当前的单位速度螺旋 $\hat{v}_{j}$
- 当前各杆件位姿 $P_i$ 和速度 $\hat{v}_i$

#### Step 1:

• 根据各关节的速度螺旋 $\hat{v}_i$ 和各杆件的速度 $\hat{v}_i$ ,求出 $\hat{a}_i$ 

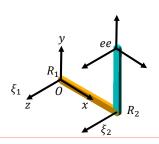
#### Step 2:

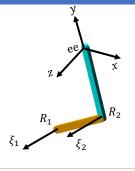
• 将各个单位加速度螺旋组合,得到雅可比矩阵的微分/

示例:RR机构的加速度输入输出关系

#### Step 1:

• 根据各关节的速度螺旋 $\hat{v}_j$ 和各杆件的速度 $\hat{v}_i$ ,求出 $\hat{a}_i$ 





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):

$$\hat{v}_{j1} = \begin{bmatrix} \\ \\ 1 \end{bmatrix}, \hat{a}_{j1} = \hat{v}_0 \times \hat{v}_{j1} = \begin{bmatrix} 0 \\ 0 \\ 0 \\ 0 \\ 0 \end{bmatrix}$$

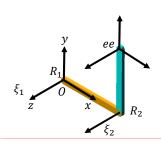
$$\hat{v}_{j2} = \begin{bmatrix} 0.5646 \\ -0.8253 \\ \\ \\ 1 \end{bmatrix}, \hat{a}_{j2} = \hat{v}_1 \times \hat{v}_{j2} = \begin{bmatrix} 0.4127 \\ 0.2823 \\ 0 \\ 0 \\ 0 \end{bmatrix}$$

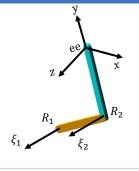
# 空间加速度——速度螺旋的微分

示例:RR机构的加速度输入输出关系

#### Step 2:

 将各个单位加速度螺旋组合,得 到雅可比矩阵的微分i





起始状态

转动之后

$$j = \begin{bmatrix} \hat{a}_{j1} & \hat{a}_{j2} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 0 & 0.4127 \\ 0 & 0.2823 \\ 0 & 0 \\ 0 & 0 \\ 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{bmatrix}$$

$$\hat{a}_{ee} = J \cdot \ddot{\vec{\theta}} + \dot{J} \cdot \dot{\vec{\theta}} = J \begin{bmatrix} \ddot{\theta}_1 \\ \ddot{\theta}_2 \end{bmatrix} + \dot{J} \begin{bmatrix} \dot{\theta}_1 \\ \dot{\theta}_2 \end{bmatrix}$$

### 空间力的微分

力本身是可以突变的!

如果某个力螺旋在某个坐标系下是可微的,那么它在所有坐标系下都可微

单位约束力矩阵相对其所在的杆件是不变的,因此单位约束力矩阵可微

设某约束固定在杆件A上,在相对A坐标系它的单位约束矩阵为 $^{A}C$ ,那么它在O坐标系下的单位约束矩阵为:

$${}^{O}C = {}^{O}T_{A}^{*} {}^{A}C$$

A相对O的速度为ŵ,那么:

$${}^{O}\dot{C} = {}^{O}\dot{T}^{*}{}_{A}{}^{A}C + {}^{O}T_{A}^{*}{}^{A}\dot{C} = \hat{v} \times^{*}{}^{O}T_{A}{}^{A}C = \hat{v} \times^{*}{}^{O}C$$

## 空间力的微分

练习:

已知在地面坐标系0中,A坐标系的位姿矩阵位于原点,且以速度(-1,1,0 | -2,0,2)运动,请求出:

- 1. A所定义的转动副的约束力的导数
- 2. A所定义的移动副的约束力的导数

# 空间力的微分

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

运动副 k 约束杆件 i,j , 那么:

$$\begin{split} C_{ik} &= -T_i^* C_{iko} = -C_{jk} \neq 0 \\ C_{lk} &= 0, l \neq i, j \end{split}$$

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

其中运动副 k 约束杆件 i,j , 那么:

## 空间加速度——速度螺旋的微分

Problem 6 求出所有杆件的空间加速度:

根据约束力不做功,可得:

$$C_{\mathbf{k}}^{T}(\hat{v}_{j}-\hat{v}_{i})=0$$

两边求导:

$$\dot{C}_k^T(\hat{v}_j - \hat{v}_i) + C_k^T(\hat{a}_j - \hat{a}_i) = 0$$

$$C_k^T(\hat{a}_j - \hat{a}_i) = -\hat{C}_k^T(\hat{v}_j - \hat{v}_i)$$

其中k固定在i上:

$$\dot{C}_k = \hat{v}_i \times^* C_k$$

对所有杆件求导:

$$C^T \cdot a = \dot{c}_v - \dot{C}^T \cdot v = c_a$$

$$\dot{c}_v = \begin{bmatrix} 0 \\ \vdots \\ \vec{\theta} \end{bmatrix}$$

Problem 6 求出所有杆件的空间加速度:



#### 已知:

- 当前各杆件的速度 $\hat{v}_i$
- 当前的约束矩阵C
- 当前的输入加速度 $\ddot{\theta}$

#### Step 1:

求出Ċ和ċ<sub>v</sub>

#### Step 2:

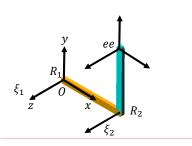
• 求出所有杆件的加速度 $\hat{a}_i$ 

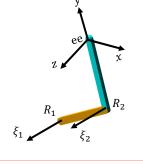
# 空间加速度——速度螺旋的微分

示例:求出所有杆件的空间加速度

#### Step 1:

• 求出Ċ和ċ<sub>v</sub>





起始状态

转动之后

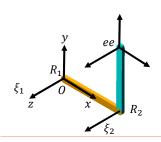
$$C^T = \begin{bmatrix} C_{00}^T & & & \\ -C_{01}^T & C_{11}^T & & \\ & -C_{12}^T & C_{22}^T \\ -C_{03}^T & C_{13}^T & & \\ & -C_{14}^T & C_{24}^T \end{bmatrix}$$

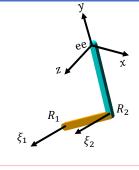
$$\dot{C}^T = \begin{bmatrix} (\hat{v}_0 \times^* C_{00})^T \\ -(\hat{v}_0 \times^* C_{01})^T & (\hat{v}_0 \times^* C_{01})^T \\ & -(\hat{v}_1 \times^* C_{12})^T & (\hat{v}_1 \times^* C_{12})^T \\ -(\hat{v}_0 \times^* C_{03})^T & (\hat{v}_0 \times^* C_{03})^T \\ & & -(\hat{v}_1 \times^* C_{14})^T & (\hat{v}_1 \times^* C_{14})^T \end{bmatrix}$$

#### 示例:求出所有杆件的空间加速度

#### Step 2:

• 求出所有杆件的加速度





起始状态

转动之后

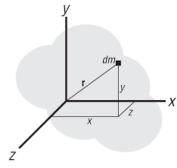
$$\begin{bmatrix} C_{00}^T & & & \\ -C_{01}^T & C_{11}^T & & \\ & -C_{12}^T & C_{22}^T \\ -C_{03}^T & C_{13}^T & & \\ & & -C_{14}^T & C_{24}^T \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \hat{a}_0 \\ \hat{a}_1 \\ \hat{a}_2 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 0 \\ 0 \\ 0 \\ \vdots \\ \hat{\theta}_2 \end{bmatrix} - \dot{C}^T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

$$\mathbb{P}: C^T \cdot a = \dot{c}_v - \dot{C}^T \cdot v$$

即: $C^T \cdot a = \dot{c}_v - \dot{C}^T \cdot v$ 可以求出任意机构所有杆件的加速度!

## 空间惯量的定义

空间惯量(Spatial inertia)



$$I = \begin{bmatrix} m \cdot E & -m \cdot \vec{c} \times \\ m \cdot \vec{c} \times & I_{33} \end{bmatrix} = \int \begin{bmatrix} E & -\vec{r} \times \\ \vec{r} \times & -\vec{r} \times \vec{r} \times \end{bmatrix} dm = \int \begin{bmatrix} 1 & & z & -y \\ & 1 & -z & & x \\ & & 1 & y & -x \\ & -z & y & y^2 + z^2 & -xy & -xz \\ z & & -x & -xy & x^2 + z^2 & -yz \\ -y & x & & -xz & -yz & x^2 + y^2 \end{bmatrix} dm$$

### 空间惯量的定义

空间惯量的坐标系转换

$$\begin{aligned} & \circ_{I} = \int \left[ \frac{\bar{E}}{r_{O}^{\prime} \times -r_{O}^{\prime} \times r_{O}^{\prime} \times} \right] dm \\ & = \int \left[ \frac{\bar{E}}{\vec{p}^{\prime} \times +(\bar{R} \cdot \vec{r_{A}}) \times -(\vec{p}^{\prime} \times +(\bar{R} \cdot \vec{r_{A}}) \times) \cdot (\vec{p}^{\prime} \times +(\bar{R} \cdot \vec{r_{A}}) \times) \right] dm \\ & = \int \left[ \frac{\bar{E}}{\vec{p}^{\prime} \times +(\bar{R} \cdot \vec{r_{A}}) \times -(\vec{p}^{\prime} \times +(\bar{R} \cdot \vec{r_{A}}) \times) \cdot (\vec{p}^{\prime} \times +(\bar{R} \cdot \vec{r_{A}}) \times) \right] dm \\ & = \int \left[ \frac{\bar{E}}{\vec{p}^{\prime} \times +\bar{R} \cdot \vec{r_{A}} \times \bar{R}^{T} -(\vec{p}^{\prime} \times +\bar{R} \cdot \vec{r_{A}} \times \bar{R}^{T}) \cdot (\vec{p}^{\prime} \times +\bar{R} \cdot \vec{r_{A}} \times \bar{R}^{T}) \right] dm \\ & = \int \left[ \frac{\bar{E}}{\vec{p}^{\prime} \times +\bar{R} \cdot \vec{r_{A}} \times \bar{R}^{T} -\vec{p}^{\prime} \times \vec{p}^{\prime} \times -\bar{R} \cdot \vec{r_{A}} \times \bar{R}^{T} \vec{p}^{\prime} \times -\vec{p}^{\prime} \times \bar{R} \cdot \vec{r_{A}} \times \bar{R}^{T} -\bar{R} \cdot \vec{r_{A}} \times \bar{R}^{T} \right] dm \\ & = \int \left[ \frac{\bar{R}}{\vec{p}^{\prime} \times \bar{R}} \frac{0}{\bar{R}^{\prime}} \right] \left[ \frac{\bar{E}}{\vec{r_{A}} \times -\vec{r_{A}} \times \vec{r_{A}} \times} \right] \left[ \frac{\bar{R}^{T}}{\bar{R}^{T}} -\bar{R}^{T} \cdot \vec{p}^{\prime} \times \right] dm \\ & = \int \left[ \frac{\bar{R}}{\vec{r_{A}} \times -\vec{r_{A}} \times \vec{r_{A}} \times} \right] \left[ \frac{\bar{R}^{T}}{\bar{R}^{T}} -\bar{R}^{T} \cdot \vec{p}^{\prime} \times \right] dm \\ & = \int \left[ \frac{\bar{R}}{\bar{R}^{\prime}} \right] \left[ \frac{\bar{E}}{\bar{R}^{\prime}} -\bar{r_{A}^{\prime}} \times \vec{r_{A}^{\prime}} \times \right] \left[ \frac{\bar{R}^{T}}{\bar{R}^{T}} -\bar{R}^{T} \cdot \vec{r_{A}^{\prime}} \times \left[ \frac{\bar{R}^{T}}{\bar{R}^{T}} -\bar{R}^{T} \cdot \vec{r_{A}^{\prime}} \times \right] \left[ \frac{\bar{R}^{T}}{\bar{R}^{T}} -\bar{R}^{T}$$

特别的,在质心坐标系下,有:  $I = \begin{bmatrix} \mathbf{m} \cdot \mathbf{E} & I_{33} \end{bmatrix}$ 

### 空间惯量的微分

空间惯量的微分

$$\begin{split} {}^{O}I &= {}^{O}T_{A}^{*} {}^{A}I {\left( {}^{O}T_{A}^{*} \right)}^{T} \\ {}^{O}\dot{I} &= {}^{O}\dot{T}_{A}^{*} {}^{A}I {\left( {}^{O}T_{A}^{*} \right)}^{T} + {}^{O}T_{A}^{*} {}^{A}I {\left( {}^{O}\dot{T}_{A}^{*} \right)}^{T} + {}^{O}T_{A}^{*} {}^{A}i {\left( {}^{O}T_{A}^{*} \right)}^{T} \\ &= {}^{O}\hat{v}_{A} \times^{*} {}^{O}T_{A}^{*} {}^{A}I {\left( {}^{O}T_{A}^{*} \right)}^{T} + {}^{O}T_{A}^{*} {}^{A}I {\left( {}^{O}\hat{v}_{A} \times^{*} {}^{O}T_{A}^{*} \right)}^{T} + {}^{O}T_{A}^{*} {}^{A}i {\left( {}^{O}T_{A}^{*} \right)}^{T} \\ &= {}^{O}\hat{v}_{A} \times^{*} {}^{O}I - {}^{O}I {}^{O}\hat{v}_{A} \times + {}^{O}T_{A}^{*} {}^{A}i {\left( {}^{O}T_{A}^{*} \right)}^{T} \end{split}$$

若A坐标系位于刚体之上:

$${}^{O}\dot{I} = {}^{O}\hat{v}_{A} \times^{*} {}^{O}I - {}^{O}I {}^{O}\hat{v}_{A} \times$$

此时,有:

$${}^o\dot{I}\,{}^o\hat{v} = \,{}^o\hat{v} \times^*\,{}^oI\,{}^o\hat{v} - \,{}^oI\,{}^o\hat{v} \times \,{}^o\hat{v} = \,{}^o\hat{v} \times^*\,{}^oI\,{}^o\hat{v}$$

### 空间惯量的定义

练习:

已知某刚体的质心位于(1,0,0)处,质量为4kg,在质心坐标系下惯量矩阵为单位阵,且质心坐标系方向与0坐标系重合,请求出:

- 1. 该刚体在0点的惯量矩阵
- 2. 若刚体以速度(-1,1,0 | -2,0,2)运动,请求出该惯量矩阵的微分形式。

# 螺旋的力平衡方程

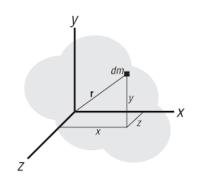
牛顿定律: f=ma

对图中小质量块列平衡方程:

$$d\vec{f} = \ddot{\vec{r}} \cdot dm$$

写成对0点的力螺旋形式:

$$\begin{bmatrix} d\vec{f} \\ \vec{r} \times d\vec{f} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \ddot{r} \\ \vec{r} \times \ddot{r} \end{bmatrix} \cdot dm$$
$$\begin{bmatrix} d\vec{f} \\ \vec{r} \times d\vec{f} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \vec{a} + \vec{a} \times \vec{r} + \vec{\omega} \times \vec{v} + \vec{\omega} \times \vec{\omega} \times \vec{r} \\ \vec{r} \times d\vec{f} \end{bmatrix} = \vec{r} \times \vec{a} + \vec{r} \times \vec{\alpha} \times \vec{r} + \vec{r} \times \vec{\omega} \times \vec{v} + \vec{r} \times \vec{\omega} \times \vec{\omega} \times \vec{r} \end{bmatrix} \cdot dn$$



两侧积分:

$$\hat{f}_{net} = \begin{bmatrix} \vec{a} + \vec{\alpha} \times \vec{c} + \vec{\omega} \times \vec{v} + \vec{\omega} \times \vec{\omega} \times \vec{c} \\ \vec{c} \times \dot{\vec{v}} + \vec{c} \times \vec{\omega} \times \vec{v} \end{bmatrix} m + \int \left( \begin{bmatrix} \\ \vec{r} \times \vec{\alpha} \times \vec{r} + \vec{r} \times \vec{\omega} \times \vec{\omega} \times \vec{r} \end{bmatrix} \right) dm$$

### 螺旋的力平衡方程

$$\hat{f}_{net} = \begin{bmatrix} \vec{a} + \vec{\alpha} \times \vec{c} + \vec{\omega} \times \vec{v} + \vec{\omega} \times \vec{\omega} \times \vec{c} \\ \vec{c} \times \vec{a} + \vec{c} \times \vec{\omega} \times \vec{v} \end{bmatrix} m + \int \left( \begin{bmatrix} \mathbf{r} \\ \vec{r} \times \vec{\alpha} \times \vec{r} + \vec{r} \times \vec{\omega} \times \vec{\omega} \times \vec{r} \end{bmatrix} \right) dm$$

其中:

$$\begin{bmatrix} \vec{a} + \vec{\alpha} \times \vec{c} + \vec{\omega} \times \vec{v} + \vec{\omega} \times \vec{\omega} \times \vec{c} \\ \vec{c} \times \vec{a} + \vec{c} \times \vec{\omega} \times \vec{v} \end{bmatrix} m = \begin{bmatrix} m & -m\vec{c} \times \\ m\vec{c} \times \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \vec{a} \\ \vec{\alpha} \end{bmatrix} + \begin{bmatrix} \vec{\omega} \times \\ \vec{v} \times \vec{\omega} \times \end{bmatrix} \begin{bmatrix} m & -m\vec{c} \times \\ m\vec{c} \times \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \vec{v} \\ \vec{\omega} \end{bmatrix}$$

$$\int (\vec{r} \times \vec{\alpha} \times \vec{r}) \, dm = \int (-\vec{r} \times \vec{r} \times \vec{\alpha}) \, dm = I_{33} \vec{\alpha}$$

$$\int (\vec{r} \times \vec{\omega} \times \vec{\omega} \times \vec{r}) dm = \int -\vec{\omega} \times \vec{r} \times \vec{r} \times \vec{\omega} dm = \vec{\omega} \times I_{33} \vec{\omega}$$

于是:

$$\hat{f}_{net} = \begin{bmatrix} m & -m\vec{c} \times \\ m\vec{c} \times & I_{33} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \vec{a} \\ \vec{\alpha} \end{bmatrix} + \begin{bmatrix} \vec{\omega} \times \\ \vec{v} \times & \vec{\omega} \times \end{bmatrix} \begin{bmatrix} m & -m\vec{c} \times \\ m\vec{c} \times & I_{33} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \vec{v} \\ \vec{\omega} \end{bmatrix} = I\hat{a} + \hat{v} \times^* I\hat{v}$$

# 外力的计算

重力: fg

重力加速度的螺旋形式:

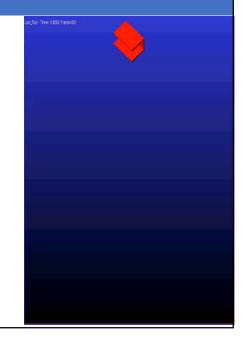
$$\hat{g} = [0,0,-9.8,0,0,0]^T$$

这里Z轴的负方向为重力方向

刚体所受重力:

$$\hat{f}_{g} = I\hat{g}$$

注意: 上式必须处于静定的坐标系中。



# 外力的计算

约束力: fc

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

运动副 k 约束杆件 i,j , 那么:

$$\begin{aligned} C_{ik} &= -T_i^* C_{iko} = -C_{jk} \neq 0 \\ C_{lk} &= 0, l \neq i, j \end{aligned}$$

 $C_{ik}$ 是关节k约束力一组基,假设在这组基下,约束力的坐标为 $\eta_k$ ,那么k对i和j的约束力为:

$$\hat{f}_{ci} = C_{ik} \cdot \eta_k$$

$$\hat{f}_{cj} = C_{jk} \cdot \eta_k = -\hat{f}_{ci}$$

力的作用是相互的!

# 外力的计算

某个杆件所受的约束力为所有的约束矩阵 $C_{ij}$ 乘以约束坐标 $\eta_i$ 之和:

$$\hat{f}_{cj} = \sum_{j=1}^{n} C_{ij} \, \eta_j$$

于是所有杆件的约束力:

$$f_c = \begin{bmatrix} \hat{f}_{c1} \\ \vdots \\ \hat{f}_{cm} \end{bmatrix} = C \cdot \eta$$

除了约束力以外,机器人系统还可能收到接触力、碰撞力等其他外力。

### 力平衡方程

单个杆件的力平衡方程:

$$\hat{f}_{net} = I\hat{a} + \hat{v} \times^* I\hat{v}$$

其中合力包括重力、约束力、其他外力:

$$\hat{f}_{net} = \hat{f}_g + \hat{f}_c + \hat{f}_e$$

于是:

$$-I\hat{a} + \hat{f}_c = -\hat{f}_e - I\hat{g} + \hat{v} \times^* I\hat{v}$$

对系统中所有杆件列方程,有:

$$-\begin{bmatrix} I_1 & & & \\ & I_2 & & \\ & & \ddots & \\ & & I_m \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \hat{a}_1 \\ \hat{a}_2 \\ \vdots \\ \hat{a}_m \end{bmatrix} + \begin{bmatrix} C_{1,1} & C_{1,2} & \cdots & C_{1,n} \\ C_{2,1} & C_{2,2} & \cdots & C_{2,n} \\ \vdots & \vdots & & \vdots \\ C_{m,1} & C_{m,2} & \cdots & C_{m,n} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \eta_1 \\ \eta_2 \\ \vdots \\ \eta_n \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} -\hat{f}_{e1} - I_1 \hat{g} + \hat{v}_1 \times^* I_1 \hat{v}_1 \\ -\hat{f}_{e2} - I_2 \hat{g} + \hat{v}_2 \times^* I_2 \hat{v}_1 \\ \vdots \\ -\hat{f}_{em} - I_m \hat{g} + \hat{v}_m \times^* I_m \hat{v}_1 \end{bmatrix} = f_p$$

即:

$$-I\cdot \alpha + C\cdot \eta = f_p$$

### 小结

• 螺旋转换矩阵,可以借助6维速度螺旋的叉乘来实现:

$$\dot{T} = \hat{v} \times T = \begin{bmatrix} \vec{\omega} \times & \vec{v} \times \\ & \vec{\omega} \times \end{bmatrix} T$$

$$\dot{T}^* = \hat{v} \times^* T^* = \begin{bmatrix} \vec{\omega} \times \\ \vec{v} \times \vec{\omega} \times \end{bmatrix} T^*$$

- 空间加速度是速度旋量的导数, 它并不表示刚体上任意一点的加速度
- 空间加速度与点加速度的关系:

$$\ddot{\vec{r}} = \vec{a} + \vec{\alpha} \times \vec{r} + \vec{\omega} \times \vec{v} + \vec{\omega} \times \vec{\omega} \times \vec{r}$$

• 空间力未必可微. 但是约束力矩阵可微:

$${}^{O}\dot{C} = {}^{O}\dot{T}^{*}{}_{A}{}^{A}C + {}^{O}T^{*}_{A}{}^{A}\dot{C} = \hat{v} \times^{*} {}^{O}T_{A}{}^{A}C = \hat{v} \times^{*} {}^{O}C$$

• 空间惯量为6x6的矩阵, 其定义可以用牛顿定律推导

# 小结

• 空间惯量的转换和微分形式如下:

$${}^{O}I = {}^{O}T_{A}^{*} {}^{A}I \left( {}^{O}T_{A}^{*} \right)^{T}$$
$${}^{O}\dot{I} = {}^{O}\hat{v}_{A} \times^{*} {}^{O}I - {}^{O}I {}^{O}\hat{v}_{A} \times$$

- 通过对虚功方程求导, 可以求出所有杆件的加速度
- 通过力平衡分析,可以列出所有杆件的力平衡方程