智科专业本科生课程《智能机器人技术》



第6章 微分运动学与雅可比矩阵

彭键清 副教授

中山大学 智能工程学院

邮箱: pengjq7@mail.sysu.edu.cn

办公室: 工学园1栋505

2024年04月15日

第6章 微分运动学与雅可比矩阵

- 1 机器人微分运动学概述
- 2 雅可比矩阵计算的构造法
- 3 雅可比矩阵计算的直接求导法
- 4 机器人微分运动分析
- 5 速度级逆运动学及奇异问题
- 6 通用逆运动学求解方法

6.1.1 机器人微分运动关系

■ 机器人速度级运动学

 \rightarrow 机器人末端速度向量 $(v_e$ 为线速度, ω_e 为角速度)

$$\dot{\boldsymbol{x}}_{e} = \begin{bmatrix} \boldsymbol{v}_{e} \\ \boldsymbol{\omega}_{e} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} v_{ex}, v_{ey}, v_{ez}, \omega_{ex}, \omega_{ey}, \omega_{ez} \end{bmatrix}^{\mathrm{T}} \in \Re^{6}$$

▶ 机器人关节速度向量(n为机器人自由度数)

$$\dot{\boldsymbol{q}} = [\dot{q}_1 \quad \dot{q}_2 \quad \cdots \quad \dot{q}_n]^{\mathrm{T}} \in \mathfrak{R}^n$$

式中, $\dot{q}_i(i=1,2,...,n)$ 为关节i的运动速度

建立机器人末端运动速度与关节速度之间的关系,即为微分运动学方程,或称为速度级运动学方程

6.1.1 机器人微分运动关系

■ 一般形式

> 机器人位置级正运动学的一般形式

$$T_n = \text{Fkine}(q) = \begin{bmatrix} R_n(q) & p_n(q) \\ 0 & 1 \end{bmatrix}$$

> 末端线速度为位置矢量对时间的导数,即

$$\mathbf{v}_{e} = \frac{d\mathbf{p}_{n}(\mathbf{q})}{dt} = \frac{\partial \mathbf{p}_{n}(\mathbf{q})}{\partial \mathbf{q}^{\mathrm{T}}} \dot{\mathbf{q}} \longrightarrow \mathbf{v}_{e} = \mathbf{J}_{v}(\mathbf{q}) \dot{\mathbf{q}}$$

末端角速度可通过姿态变换矩阵求导,得到

$$\boldsymbol{\omega}_{e}^{\times} = \dot{\boldsymbol{R}}_{n}(\boldsymbol{q})\boldsymbol{R}_{n}^{T}(\boldsymbol{q})$$

$$\boldsymbol{\dot{\omega}}_{e} = \boldsymbol{J}_{\omega}(\boldsymbol{q})\dot{\boldsymbol{q}} \quad \boldsymbol{\omega}^{\times} = \begin{bmatrix} 0 & -\omega_{z} & \omega_{y} \\ \omega_{z} & 0 & -\omega_{x} \\ -\omega_{y} & \omega_{x} & 0 \end{bmatrix}$$

$$\dot{\boldsymbol{R}} = \boldsymbol{\omega}^{\times}\boldsymbol{R} \quad \Rightarrow \quad \boldsymbol{\omega}^{\times} = \dot{\boldsymbol{R}}\boldsymbol{R}^{T}$$

6.1.1 机器人微分运动关系

■ 一般形式

▶ 因而, 一般机械臂(n自由度)的微分运动方程为

$$egin{bmatrix} egin{bmatrix} oldsymbol{v}_e \ oldsymbol{\omega}_e \end{bmatrix} = egin{bmatrix} oldsymbol{J}_v\left(oldsymbol{q}
ight) \ oldsymbol{J}_\omega\left(oldsymbol{q}
ight) \end{bmatrix} \dot{oldsymbol{q}}$$

> 也可写成如下形式

$$\dot{\boldsymbol{x}}_{e} = \boldsymbol{J}(\boldsymbol{q})\dot{\boldsymbol{q}}$$

速度雅可比矩阵(对空间一般情况)J:

$$J(q) \in \mathfrak{R}^{6 \times n}$$

雅可比矩阵的分块: $J_{v}(q) \in \Re^{3 \times n}$, $J_{\omega}(q) \in \Re^{3 \times n}$

J 即称为机器人的速度雅可比矩阵(Jacobian Matrix)。数学上关于雅可比矩阵的定义见附录1。

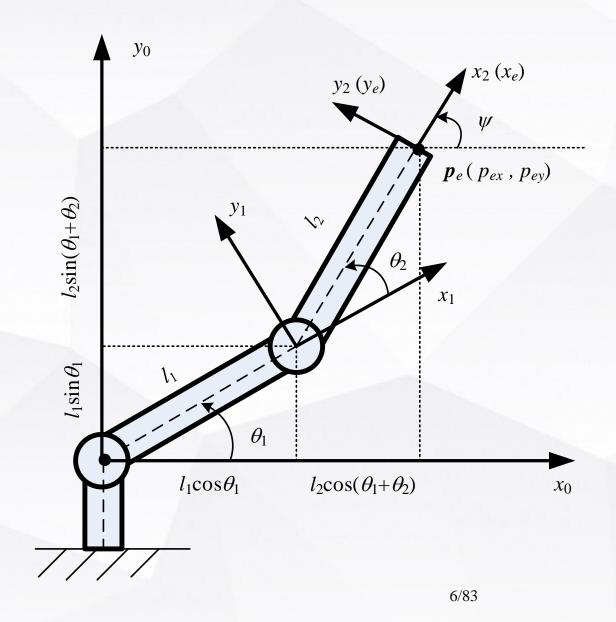
■ 平面2R机械臂运动学方程

> 机器人末端位姿

$$\begin{cases} x_e = l_1 \cos \theta_1 + l_2 \cos \left(\theta_1 + \theta_2\right) \\ y_e = l_1 \sin \theta_1 + l_2 \sin \left(\theta_1 + \theta_2\right) \\ \psi_e = \theta_1 + \theta_2 \end{cases}$$

> 两边求导后,有

$$\begin{cases} \dot{x}_{e} = -l_{1}s_{1}\dot{\theta}_{1} - l_{2}s_{12} & \dot{\theta}_{1} + \dot{\theta}_{2} \\ = -l_{1}s_{1} + l_{2}s_{12} & \dot{\theta}_{1} - l_{2}s_{12} & \dot{\theta}_{1} + \dot{\theta}_{2} \\ \dot{y}_{e} = l_{1}c_{1}\dot{\theta}_{1} + l_{2}c_{12} & \dot{\theta}_{1} + \dot{\theta}_{2} \\ = l_{1}c_{1} + l_{2}c_{12} & \dot{\theta}_{1} + l_{2}c_{12} & \dot{\theta}_{1} + \dot{\theta}_{2} \\ \dot{\psi}_{e} = \dot{\theta}_{1} + \dot{\theta}_{2} \end{cases}$$



> 写成矩阵的形式

$$\begin{bmatrix} \dot{p}_{ex} \\ \dot{p}_{ey} \\ \dot{\psi}_e \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} -l_1 s_1 - l_2 s_{12} & -l_2 s_{12} \\ l_1 c_1 + l_2 c_{12} & l_2 c_{12} \\ 1 & 1 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \dot{\theta}_1 \\ \dot{\theta}_2 \end{bmatrix} \quad \mathbf{\vec{x}} \quad \dot{\mathbf{x}}_e = \mathbf{J} \left(\mathbf{\Theta} \right) \dot{\mathbf{\Theta}}$$

其中

$$\boldsymbol{J}_{\text{2DOF}}\left(\boldsymbol{\boldsymbol{\Theta}}\right) = \frac{\partial \boldsymbol{x}_{e}}{\partial \boldsymbol{\boldsymbol{\Theta}}^{\text{T}}} = \begin{bmatrix} \frac{\partial p_{ex}}{\partial \theta_{1}} & \frac{\partial p_{ex}}{\partial \theta_{2}} \\ \frac{\partial p_{ey}}{\partial \theta_{1}} & \frac{\partial p_{ey}}{\partial \theta_{2}} \\ \frac{\partial \boldsymbol{\psi}_{e}}{\partial \theta_{1}} & \frac{\partial \boldsymbol{\psi}_{e}}{\partial \theta_{2}} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} -l_{1}s_{1} - l_{2}s_{12} & -l_{2}s_{12} \\ l_{1}c_{1} + l_{2}c_{12} & l_{2}c_{12} \\ 1 & 1 \end{bmatrix}$$

> 若只关心末端定位而不考虑定姿问题

$$\begin{bmatrix} \dot{p}_{ex} \\ \dot{p}_{ey} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} -l_1 s_1 - l_2 s_{12} & -l_2 s_{12} \\ l_1 c_1 + l_2 c_{12} & l_2 c_{12} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \dot{\theta}_1 \\ \dot{\theta}_2 \end{bmatrix} \quad \mathbf{\vec{p}}_e = \mathbf{J}_v \left(\mathbf{\Theta} \right) \dot{\mathbf{\Theta}}$$

$$\dot{\boldsymbol{p}}_{e} = \boldsymbol{J}_{v} \left(\boldsymbol{\Theta} \right) \dot{\boldsymbol{\Theta}}$$

> 其中

$$\boldsymbol{J}_{v} = \begin{bmatrix} -l_{1}s_{1} - l_{2}s_{12} & -l_{2}s_{12} \\ l_{1}c_{1} + l_{2}c_{12} & l_{2}c_{12} \end{bmatrix}$$

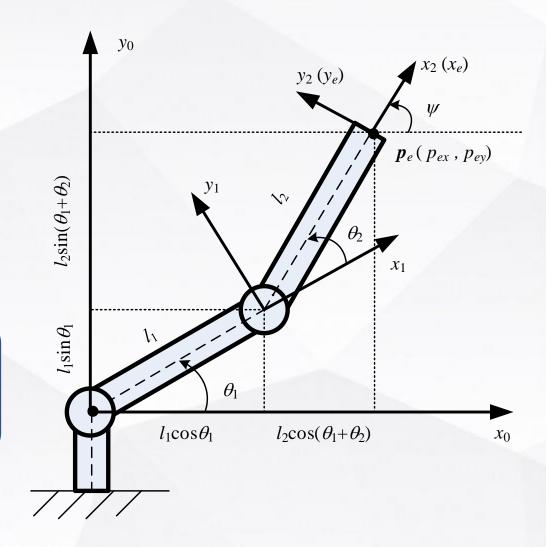
■ 机械臂运动学分析

> 单轴运动贡献分析

$$\begin{bmatrix} \dot{x}_e \\ \dot{y}_e \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} -l_1 s_1 - l_2 s_{12} \\ l_1 c_1 + l_2 c_{12} \end{bmatrix} \dot{\theta}_1 + \begin{bmatrix} -l_2 s_{12} \\ l_2 c_{12} \end{bmatrix} \dot{\theta}_2$$

关节1运动 对末端速 度的贡献

关节2运动 对末端速 度的贡献



■ 机械臂运动学分析

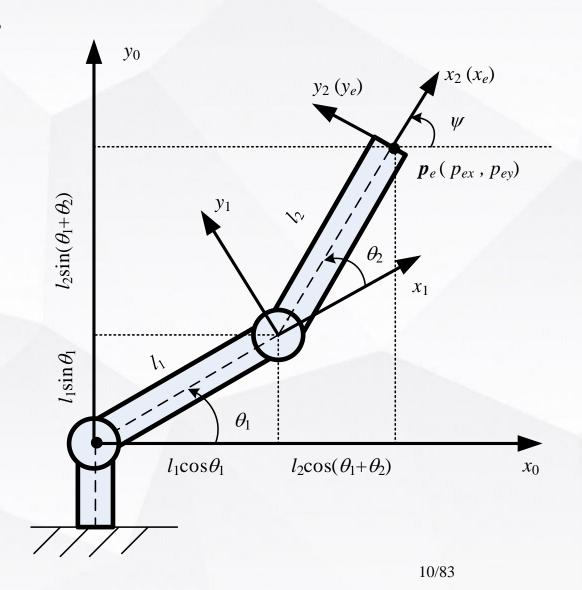
实际上,根据圆周运动规律,可以推导出各角速度对应得末端运动

> 关节1运动对末端速度的影响

$$\dot{\boldsymbol{p}}_{e1} = \boldsymbol{z}\dot{\theta}_{1} \times \boldsymbol{p}_{e1} = \begin{bmatrix} -l_{1}s_{1} - l_{2}s_{12} \\ l_{1}c_{1} + l_{2}c_{12} \\ 0 \end{bmatrix} \dot{\theta}_{1}$$

> 关节2运动对末端速度的影响

$$\dot{\boldsymbol{p}}_{e2} = \boldsymbol{z}\dot{\theta}_2 \times \boldsymbol{p}_{e2} = \begin{bmatrix} -l_2 s_{12} \\ l_2 c_{12} \\ 0 \end{bmatrix} \dot{\theta}_2$$

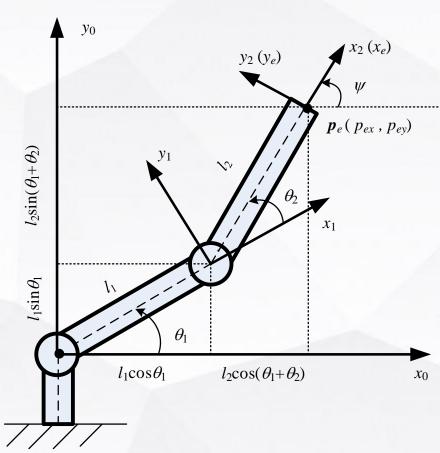


■ 机械臂运动学分析

实际上,根据圆周运动规律,可以推导出各角速度对应得末端运动

> 因此末端的速度为

与前面的推导结果完全一致。

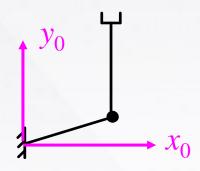


■ 分析实例

例7.1: 给定 $\dot{\Theta}$ =[1°/s, 1°/s]^T, 分析在不同臂型下的末端运动速度

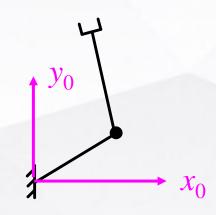
①Θ=[30°, 60°]时, 计算得到

$$v_e = \begin{bmatrix} -0.0436 \\ 0.0151 \end{bmatrix}$$
 (m/s), $\omega_e = 2$ (°/s)



②Θ=[40°, 80°]时, 计算得到

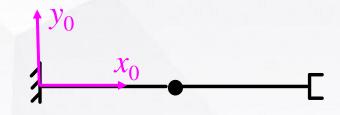
$$v_e = \begin{bmatrix} -0.0414 \\ -0.0041 \end{bmatrix}$$
 (m/s), $\omega_e = 2$ (°/s)



■ 分析实例

例7.1: 给定 $\dot{\boldsymbol{\Theta}}=[1^{\circ}/s, 1^{\circ}/s]^{\mathrm{T}}$, 分析在不同臂型下的末端运动速度

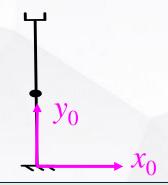
③
$$\Theta$$
=[0°, 0°]时,计算得到
$$v_e = \begin{bmatrix} 0 \\ 0.0524 \end{bmatrix}$$
 (m/s), $\omega_e = 2$ (°/s)



臂沿x₀轴方向完全伸直,此臂型下关节运动不产生x方向的线速度

④ Θ=[90°, 0°]时, 计算得到

$$\mathbf{v}_e = \begin{bmatrix} -0.0524 \\ 0 \end{bmatrix}$$
 (m/s), $\omega_e = 2$ (°/s)

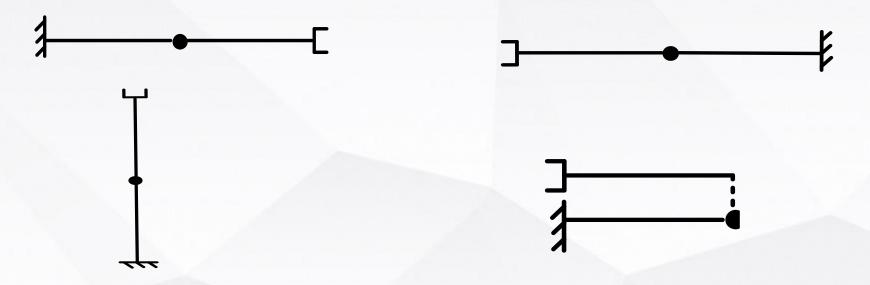


臂沿yo轴方向完全伸直,此臂型下关节运动不产生y方向的线速度

■ 分析实例

例7.1: 给定 $\dot{\boldsymbol{\Theta}}=[1^{\circ}/s, 1^{\circ}/s]^{\mathrm{T}}$, 分析在不同臂型下的末端运动速度

> 关于运动分析的一些结论



机械臂完全伸直或折叠时,无论关节角速度多大,沿伸直或折叠方向的末端线速度分量始终为0。

6.1.3 雅可比矩阵的性质

■ 一般机械臂的微分运动方程

> 对于n自由度机械臂

$$\begin{bmatrix} \boldsymbol{v}_e \\ \boldsymbol{\omega}_e \end{bmatrix} = \boldsymbol{J}_1, \, \boldsymbol{J}_2, \cdots, \boldsymbol{J}_n \, \begin{bmatrix} \dot{q}_1 \\ \dot{q}_2 \\ \vdots \\ \dot{q}_n \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \boldsymbol{J}_{v1} & \boldsymbol{J}_{v2} & \cdots & \boldsymbol{J}_{vn} \\ \boldsymbol{J}_{\omega 1} & \boldsymbol{J}_{\omega 2} & \cdots & \boldsymbol{J}_{\omega n} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \dot{q}_1 \\ \dot{q}_2 \\ \vdots \\ \dot{q}_n \end{bmatrix}$$

> 则有如下运动速度关系

$$\begin{cases} \boldsymbol{v}_{e} = \boldsymbol{J}_{v1}\dot{q}_{1} + \boldsymbol{J}_{v2}\dot{q}_{2} + \cdots + \boldsymbol{J}_{vn}\dot{q}_{n} \\ \boldsymbol{\omega}_{e} = \boldsymbol{J}_{\omega1}\dot{q}_{1} + \boldsymbol{J}_{\omega2}\dot{q}_{2} + \cdots + \boldsymbol{J}_{\omega n}\dot{q}_{n} \end{cases}$$

由此可见, 机器人速度雅可比矩阵的分块:

- J_{vi} ——关节i运动速度到末端线速度的传动比
- J_{wi} ——关节i运动速度到末端角速度的传动比

6.1.3 雅可比矩阵的性质

- 机器人速度雅可比矩阵的特点
 - > 上述Jacoian矩阵有如下分块形式(根据不同的需要)

$$oldsymbol{J} = egin{bmatrix} oldsymbol{J}_{v1} & oldsymbol{J}_{v2} & \cdots & oldsymbol{J}_{vn} \ oldsymbol{J}_{\omega 1} & oldsymbol{J}_{\omega 2} & \cdots & oldsymbol{J}_{\omega n} \end{bmatrix} = egin{bmatrix} oldsymbol{J}_{v} \ oldsymbol{J}_{\omega} \end{bmatrix} = egin{bmatrix} oldsymbol{J}_{1} & oldsymbol{J}_{2} & \cdots & oldsymbol{J}_{n} \ oldsymbol{J}_{1} & oldsymbol{J}_{2} & \cdots & oldsymbol{J}_{n} \end{bmatrix}$$

> 相应地, 微分运动方程可表示为广义速度的形式, 即

$$\dot{\boldsymbol{x}}_e = \boldsymbol{J}_1 \dot{q}_1 + \boldsymbol{J}_2 \dot{q}_2 + \cdots + \boldsymbol{J}_n \dot{q}_n$$

上式表示: J_i 为关节i运动速度到末端广义速度(包括线速度和角速度)的传动比

6.1.3 雅可比矩阵的性质

■ 机器人速度雅可比矩阵的特点

- ① 雅可比矩阵建立了关节速度与末端速度之间的映射关系,对于 3D空间n自由度机器人,J是 $6\times n$ 矩阵。
- ② 雅可比矩阵与机器人的D-H参数及臂型有关,主要反映机器人运动的几何特性,故也称为几何雅可比矩阵。
- ③ J是q的函数,其各元素是q的正弦、余弦值,即J相对于q具有高度非线性,计算量大。但对于给定的q, J是一确定的线性变换。
- ④ 速度级正运动学总有解,即根据关节速度总能计算末端速度。但 对于特殊臂型,不论关节速度多大,末端某些速度分量总为0。

第6章 微分运动学与雅可比矩阵

- 1 机器人微分运动学概述
- 2 雅可比矩阵计算的构造法
- 3 雅可比矩阵计算的直接求导法
- 4 机器人微分运动分析
- 5 速度级逆运动学及奇异问题
- 6 通用逆运动学求解方法

■ 关节i为旋转关节

> 若关节i为旋转关节,其角速度 $\dot{\theta}_i$ 产生的末端角速度和线速度分别为:

$$\boldsymbol{\omega}_{ei} = \boldsymbol{\xi}_i \dot{\theta}_i = \boldsymbol{\xi}_i \dot{q}_i$$

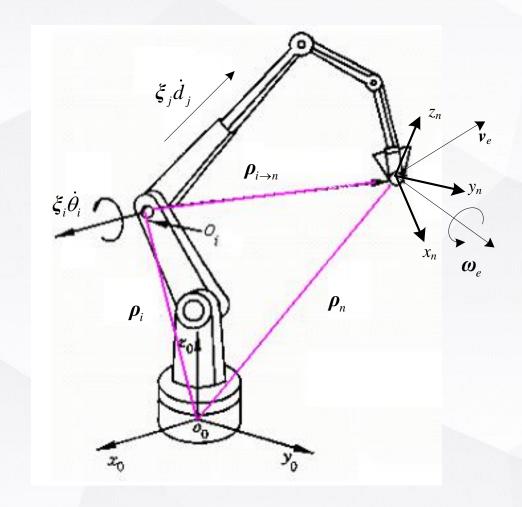
$$\mathbf{v}_{ei} = \boldsymbol{\omega}_{ei} \times \boldsymbol{\rho}_{i \to n} = (\boldsymbol{\xi}_i \times \boldsymbol{\rho}_{i \to n}) \dot{q}_i$$

其中,

 ξ_i : 关节i 旋转轴的单位矢量 (关节轴矢量)

 $\rho_{i \to n}$: 关节i上的点指向末端点

的位置矢量(牵连运动矢量)。



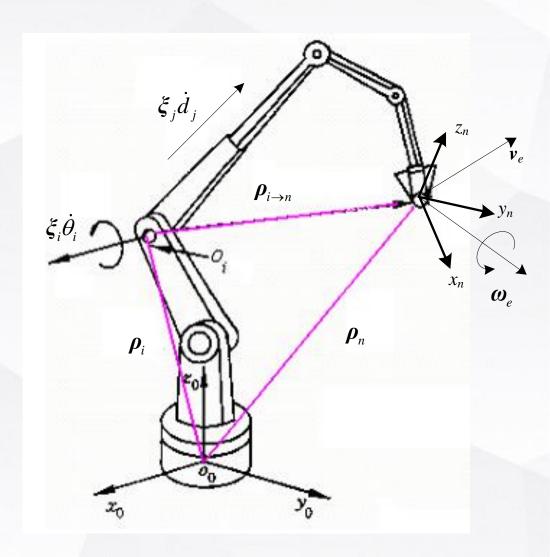
■ 关节i为旋转关节

➢ 写成矩阵的形式,可得关节i对末端 广义速度的贡献:

$$egin{bmatrix} oldsymbol{v}_{ei} \ oldsymbol{\omega}_{ei} \end{bmatrix} = egin{bmatrix} oldsymbol{\xi}_i imes oldsymbol{
ho}_{i
ightarrow n} \ oldsymbol{\xi}_i \end{bmatrix} \dot{q}_i$$

▶ 相应地,雅可比矩阵的<mark>第i列</mark>为:

$$J_i = \begin{bmatrix} \boldsymbol{\xi}_i \times \boldsymbol{\rho}_{i \to n} \\ \boldsymbol{\xi}_i \end{bmatrix}$$
, for Revolute Joint



■ 关节i为平移关节

ightharpoonup 对于移动关节,其平移速度 \dot{d}_i 仅在末端产生线速度而不产生角速度,即:

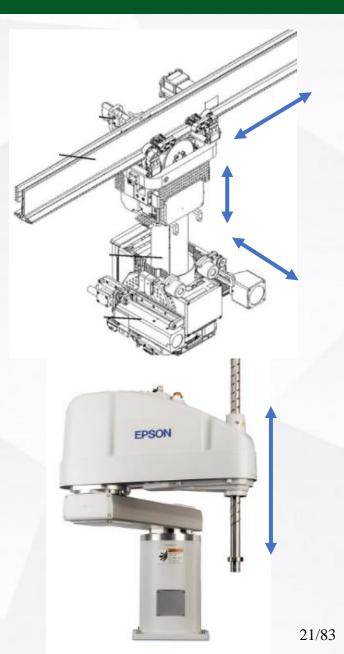
$$\begin{cases} \boldsymbol{\omega}_{ei} = 0 \\ \boldsymbol{v}_{ei} = \boldsymbol{\xi}_i \dot{\boldsymbol{d}}_i = \boldsymbol{\xi}_i \dot{\boldsymbol{q}}_i \end{cases}$$

▶ 则关节i运动速度引起的末端速度:

$$egin{bmatrix} oldsymbol{v}_{ei} \ oldsymbol{\omega}_{ei} \end{bmatrix} = egin{bmatrix} oldsymbol{\xi}_i \ 0 \end{bmatrix} \dot{q}_i$$

▶ 相应地,雅可比矩阵的第i列为:

$$J_i = \begin{bmatrix} \boldsymbol{\xi}_i \\ 0 \end{bmatrix}$$
, for Prismatic Joint



■ 雅可比矩阵的构造

 \rightarrow 因此,雅可比矩阵第i列的表达式为($i=1,2,\ldots,n$)

$$J_{i} = \begin{cases} \begin{bmatrix} \boldsymbol{\xi}_{i} \times \boldsymbol{\rho}_{i \to n} \\ \boldsymbol{\xi}_{i} \end{bmatrix} & (若美节i 是旋转美节) \\ \begin{bmatrix} \boldsymbol{\xi}_{i} \\ \boldsymbol{0} \end{bmatrix} & (若美节i 是移动美节) \end{cases}$$

> 进一步,整个雅可比矩阵按下式构造

$$\boldsymbol{J} = \begin{bmatrix} \boldsymbol{J}_1 & \boldsymbol{J}_2 & \cdots & \boldsymbol{J}_n \end{bmatrix}$$

> 对于全为转动关节的情况,还可表示为

$$oldsymbol{J} = egin{bmatrix} oldsymbol{J}_1 & oldsymbol{J}_2 & oldsymbol{J}_n \end{bmatrix} = egin{bmatrix} oldsymbol{\xi}_1 imes oldsymbol{
ho}_{1 o n} & oldsymbol{\xi}_2 imes oldsymbol{
ho}_{2 o n} & oldsymbol{\cdots} & oldsymbol{\xi}_n imes oldsymbol{
ho}_{n o n} \end{bmatrix}$$

■ 指定参考系{Ref}描述矢量

> 对于旋转关节

$$^{ ext{Ref}}oldsymbol{J}_i = \left[egin{array}{c}^{ ext{Ref}}oldsymbol{\zeta}_i imes ^{ ext{Ref}}oldsymbol{
ho}_{i o n}\ & ext{Ref}oldsymbol{\zeta}_i \end{array}
ight]$$

> 对于平移关节

$$\operatorname{Ref} oldsymbol{J}_i = egin{bmatrix} \operatorname{Ref} oldsymbol{\xi}_i \ 0 \end{bmatrix}$$

▶ 相应地, 在坐标系{Ref}中描述的运动学方程为

$$\begin{bmatrix} \operatorname{Ref} \boldsymbol{v}_e \\ \operatorname{Ref} \boldsymbol{\omega}_e \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \operatorname{Ref} \boldsymbol{J}_1, & \operatorname{Ref} \boldsymbol{J}_2, \cdots, & \operatorname{Ref} \boldsymbol{J}_n \end{bmatrix} \dot{\boldsymbol{q}} = \operatorname{Ref} \boldsymbol{J} \quad \boldsymbol{q} \quad \dot{\boldsymbol{q}}$$

■ 常用参考坐标系

 \triangleright 以 $\{0\}$ 系为参考时, ${}^0J(q)$ 称为"基座雅可比矩阵",微分方程为:

$$\begin{bmatrix} {}^{0}\boldsymbol{v}_{e} \\ {}^{0}\boldsymbol{\omega}_{e} \end{bmatrix} = {}^{0}\boldsymbol{J}(\boldsymbol{q})\dot{\boldsymbol{q}}$$

 \triangleright 以 $\{n\}$ 系为参考时, $^nJ(q)$ 称为"末端雅可比矩阵",微分方程为

$$\begin{bmatrix} {}^{n}\boldsymbol{v}_{e} \\ {}^{n}\boldsymbol{\omega}_{e} \end{bmatrix} = {}^{n}\boldsymbol{J}(\boldsymbol{q})\dot{\boldsymbol{q}}$$

问题: ${}^{0}J(q)$ 与 ${}^{n}J(q)$ 之间有什么关系?

- 不同坐标系中表示的雅可比矩阵
 - \triangleright 已知 $\{0\}$ 到 $\{n\}$ 的姿态变换矩阵 $^{0}R_{n}$,则速度矢量存在如下关系:

$$\begin{cases} {}^{0}\boldsymbol{v}_{e} = {}^{0}\boldsymbol{R}_{n}{}^{n}\boldsymbol{v}_{e} \\ {}^{0}\boldsymbol{\omega}_{e} = {}^{0}\boldsymbol{R}_{n}{}^{n}\boldsymbol{\omega}_{e} \end{cases}$$

> 写成矩阵的形式有:

$$\begin{bmatrix} {}^{0}\boldsymbol{v}_{e} \\ {}^{0}\boldsymbol{\omega}_{e} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} {}^{0}\boldsymbol{R}_{n} & \\ {}^{0}\boldsymbol{R}_{n} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} {}^{n}\boldsymbol{v}_{e} \\ {}^{n}\boldsymbol{\omega}_{e} \end{bmatrix}$$

> 结合如下微分运动关系:

$$\begin{bmatrix} {}^{0}\boldsymbol{v}_{e} \\ {}^{0}\boldsymbol{\omega}_{e} \end{bmatrix} = {}^{0}\boldsymbol{J}(\boldsymbol{q})\dot{\boldsymbol{q}}, \quad \begin{bmatrix} {}^{n}\boldsymbol{v}_{e} \\ {}^{n}\boldsymbol{\omega}_{e} \end{bmatrix} = {}^{n}\boldsymbol{J}(\boldsymbol{q})\dot{\boldsymbol{q}}$$

- 不同坐标系中表示的雅可比矩阵
 - > 可得不同坐标系中的雅可比矩阵的关系为:

$${}^{0}\boldsymbol{J}\left(\boldsymbol{q}\right) = \begin{bmatrix} {}^{0}\boldsymbol{R}_{n} & \boldsymbol{O} \\ \boldsymbol{O} & {}^{0}\boldsymbol{R}_{n} \end{bmatrix} {}^{n}\boldsymbol{J}\left(\boldsymbol{q}\right)$$

$${}^{n}\boldsymbol{J}\left(\boldsymbol{q}\right) = \begin{bmatrix} {}^{0}\boldsymbol{R}_{n}^{\mathrm{T}} & 0 \\ 0 & {}^{0}\boldsymbol{R}_{n}^{\mathrm{T}} \end{bmatrix} {}^{0}\boldsymbol{J}\left(\boldsymbol{q}\right) = \begin{bmatrix} {}^{n}\boldsymbol{R}_{0} & 0 \\ 0 & {}^{n}\boldsymbol{R}_{0} \end{bmatrix} {}^{0}\boldsymbol{J}\left(\boldsymbol{q}\right)$$

由于 $^{0}R_{n}$ 是单位正交矩阵, ^{0}J 与 ^{n}J 的行列式相同,秩相同

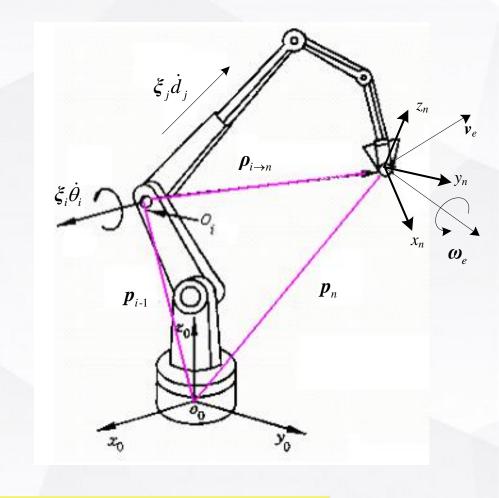
1. 基座雅可比矩阵的构造——基本依据

▶ 基本依据(以{0}系为参考系)

$${}^{0}\boldsymbol{J}_{i}=\left[{}^{0}\boldsymbol{\xi}_{i} imes{}^{0}\boldsymbol{
ho}_{i
ightarrow n}
ight]$$

- 构造的关键
 - ①确定关节i的运动轴矢量 $^{0}\xi_{i}$;
 - ②确定关节i到末端的牵连运动矢量 $^{0}\rho_{i\rightarrow n}$;
- \rightarrow 采用D-H规则时, $\{i-1\}$ 系建在关节i上

$${}^{0}\boldsymbol{T}_{i-1} = {}^{0}\boldsymbol{T}_{1} \cdots {}^{i-2}\boldsymbol{T}_{i-1} = \begin{bmatrix} {}^{0}\boldsymbol{x}_{i-1} & {}^{0}\boldsymbol{y}_{i-1} & {}^{0}\boldsymbol{z}_{i-1} & {}^{0}\boldsymbol{p}_{i-1} \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{bmatrix}$$



 ${}^{0}T_{i-1}$ 的 z_{i-1} 和 p_{i-1} 分别为关节i的轴矢量和位置矢量,在 $\{0\}$ 中表示。

1. 基座雅可比矩阵的构造——基本依据

> 关节i的牵连运动矢量为关节i到末端的位置矢量

$${}^{0}\boldsymbol{p}_{i\rightarrow n}={}^{0}\boldsymbol{p}_{n}-{}^{0}\boldsymbol{p}_{i-1}$$

▶ 根据下式可得末端位置矢量⁰p_n

$${}^{0}\boldsymbol{T}_{n} = {}^{0}\boldsymbol{T}_{1} \cdots {}^{n-1}\boldsymbol{T}_{n} = \begin{bmatrix} {}^{0}\boldsymbol{x}_{n} & {}^{0}\boldsymbol{y}_{n} & {}^{0}\boldsymbol{z}_{n} \\ 0 & 0 & 0 \end{bmatrix}$$

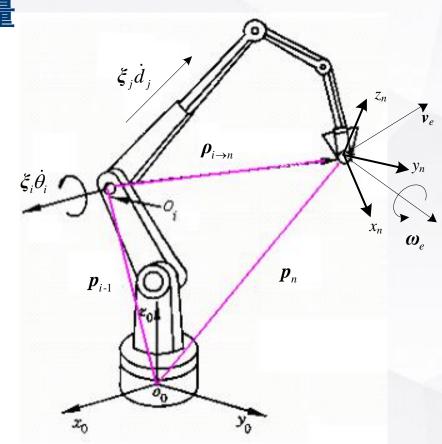
 \triangleright 因此,采用经典D-H规则时,有(i=2,...,n)

$${}^{0}\boldsymbol{\xi}_{i} = {}^{0}\boldsymbol{z}_{i-1} = {}^{0}\boldsymbol{T}_{i-1}(1:3,3)$$

$${}^{0}\boldsymbol{p}_{i\to n} = {}^{0}\boldsymbol{p}_n - {}^{0}\boldsymbol{p}_{i-1} = {}^{0}\boldsymbol{T}_n(1:3,4) - {}^{0}\boldsymbol{T}_{i-1}(1:3,4)$$

对于i=1的情况,则按下式

$${}^{0}\boldsymbol{\xi}_{1} = {}^{0}\boldsymbol{z}_{0} = \begin{bmatrix} 0 & 0 & 1 \end{bmatrix}^{T}, \quad {}^{0}\boldsymbol{p}_{1\rightarrow n} = {}^{0}\boldsymbol{p}_{n} = {}^{0}\boldsymbol{T}_{n}(1:3,4)$$



1. 基座雅可比矩阵的构造——构造流程

(1) 根据DH参数得出相邻连杆间的位姿矩阵

$$egin{aligned} egin{aligned} egin{aligned} \mathbf{c} oldsymbol{ heta}_i & -\mathbf{s} oldsymbol{ heta}_i \, \mathbf{c} \, lpha_i & \mathbf{s} oldsymbol{ heta}_i \, \mathbf{s} \, lpha_i \, \mathbf{s} \, lpha_i & a_i \, \mathbf{c} \, oldsymbol{ heta}_i \\ \mathbf{s} oldsymbol{ heta}_i \, \mathbf{c} \, lpha_i \, \mathbf{c} \, lpha_i & -\mathbf{c} \, oldsymbol{ heta}_i \, \mathbf{s} \, lpha_i \\ \mathbf{0} & \mathbf{s} \, lpha_i & \mathbf{c} \, lpha_i & d_i \\ \mathbf{0} & \mathbf{0} & \mathbf{0} & \mathbf{1} \end{bmatrix} \end{aligned}$$

(2) 计算 $\{0\}$ 到 $\{i\}$ 的位姿矩阵(i=1,...,n),提取z矢量和p矢量

$${}^{0}\boldsymbol{T}_{i} = {}^{0}\boldsymbol{T}_{1} {}^{1}\boldsymbol{T}_{2} \cdots {}^{i-1}\boldsymbol{T}_{i} = \begin{bmatrix} {}^{0}\boldsymbol{n}_{i} & {}^{0}\boldsymbol{o}_{i} & {}^{0}\boldsymbol{a}_{i} & {}^{0}\boldsymbol{p}_{i} \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{bmatrix}, \quad {}^{0}\boldsymbol{z}_{i} = {}^{0}\boldsymbol{a}_{i}$$

1. 基座雅可比矩阵的构造——构造流程

具体而言:
$$\begin{cases}
{}^{0}\boldsymbol{T}_{1} & \Rightarrow {}^{0}\boldsymbol{z}_{1}, {}^{0}\boldsymbol{p}_{1} \\
{}^{0}\boldsymbol{T}_{2} = {}^{0}\boldsymbol{T}_{1}{}^{1}\boldsymbol{T}_{2} & \Rightarrow {}^{0}\boldsymbol{z}_{2}, {}^{0}\boldsymbol{p}_{2} \\
{}^{0}\boldsymbol{T}_{3} = {}^{0}\boldsymbol{T}_{2}{}^{2}\boldsymbol{T}_{3} & \Rightarrow {}^{0}\boldsymbol{z}_{3}, {}^{0}\boldsymbol{p}_{3} \\
\vdots & & & \\
{}^{0}\boldsymbol{T}_{n} = {}^{0}\boldsymbol{T}_{n-1}{}^{n-1}\boldsymbol{T}_{2n} & \Rightarrow {}^{0}\boldsymbol{z}_{n}, {}^{0}\boldsymbol{p}_{n}
\end{cases}$$

(3) 构造雅可比矩阵的第i列

$$\begin{cases} {}^{0}\boldsymbol{\xi}_{1} = {}^{0}\boldsymbol{z}_{0} = \begin{bmatrix} 0 & 0 & 1 \end{bmatrix}^{\mathrm{T}} \\ {}^{0}\boldsymbol{p}_{1 \to n} = {}^{0}\boldsymbol{p}_{n} - {}^{0}\boldsymbol{p}_{0} = {}^{0}\boldsymbol{p}_{n} \end{cases}$$

$$\begin{cases} {}^{0}\boldsymbol{\xi}_{i} = {}^{0}\boldsymbol{z}_{i-1} \\ {}^{0}\boldsymbol{p}_{i \to n} = {}^{0}\boldsymbol{p}_{n} - {}^{0}\boldsymbol{p}_{i-1} \end{cases} (i = 2, 3, \dots, n)$$

$$(i = 1, 2, \dots, n)$$

2. 末端雅可比矩阵的构造——基本依据

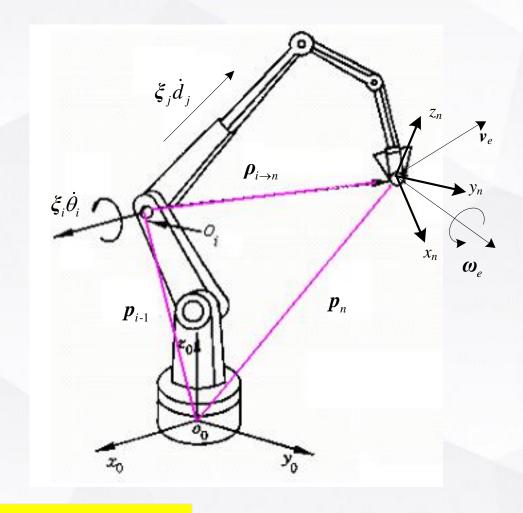
▶ 基本依据(以{n}系为参考系)

$${}^{n}\boldsymbol{J}_{i}=\left[{}^{n}\boldsymbol{\xi}_{i} imes{}^{n}oldsymbol{
ho}_{i
ightarrow n} \ {}^{n}\boldsymbol{\xi}_{i} \
ight]$$

- > 构造的关键
 - ①确定关节i的旋转轴矢量 $n\xi_i$;
 - ②确定关节i到末端的牵连运动矢量 $^{n}\rho_{i\rightarrow n}$;

$$^{i-1}\boldsymbol{T}_n = {}^{i-1}\boldsymbol{T}_i \cdots {}^{n-1}\boldsymbol{T}_n$$

$${}^{n}\boldsymbol{T}_{i-1} = \begin{pmatrix} {}^{i-1}\boldsymbol{T}_{n} \end{pmatrix}^{-1} = \begin{bmatrix} {}^{n}\boldsymbol{x}_{i-1} & {}^{n}\boldsymbol{y}_{i-1} & {}^{n}\boldsymbol{z}_{i-1} \\ 0 & 0 & 0 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} {}^{n}\boldsymbol{p}_{i-1} \\ 1 \end{bmatrix}$$



 $^{n}T_{i-1}$ 中的 z_{i-1} 和 p_{i-1} 分别为关节i的运动轴矢量和位置矢量,在 $\{n\}$ 中的表示

2. 末端雅可比矩阵的构造——基本依据

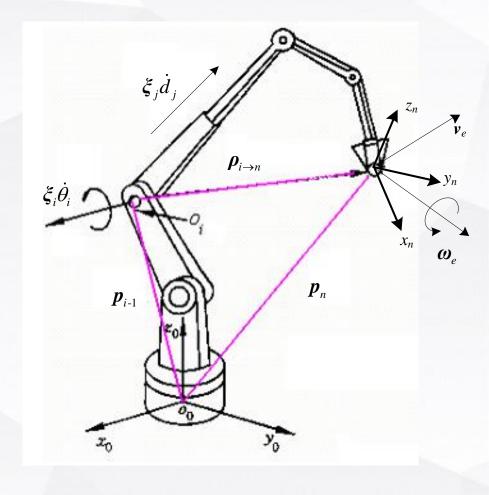
▶ 基本依据(以{n}系为参考系)

$${}^{n}\boldsymbol{J}_{i}=\left[egin{array}{ccc} {}^{n}\boldsymbol{\xi}_{i} imes{}^{n}oldsymbol{
ho}_{i
ightarrow n} \ {}^{n}\boldsymbol{\xi}_{i} \end{array}
ight]$$

- 构造的关键
 - ①确定关节i的运动轴矢量 $n\xi_i$;
 - ②确定关节i到末端的牵连运动矢量 $^{n}\rho_{i\rightarrow n}$;
- 》 采用D-H规则时, {i-1}系建在关节i上

$$^{i-1}\boldsymbol{T}_{n}=^{i-1}\boldsymbol{T}_{i}\cdots^{n-1}\boldsymbol{T}_{n}$$

$${}^{n}\boldsymbol{T}_{i-1} = \begin{pmatrix} {}^{i-1}\boldsymbol{T}_{n} \end{pmatrix}^{-1} = \begin{bmatrix} {}^{n}\boldsymbol{x}_{i-1} & {}^{n}\boldsymbol{y}_{i-1} & {}^{n}\boldsymbol{z}_{i-1} \\ 0 & 0 & 0 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} {}^{n}\boldsymbol{p}_{i-1} \\ 1 \end{bmatrix}$$



 $^{n}T_{i-1}$ 的 z_{i-1} 和 p_{i-1} 分别为关节i的轴矢量和位置矢量,在 $\{n\}$ 中表示。

2. 末端雅可比矩阵的构造——基本依据

> 关节i的牵连运动矢量为关节i到末端的位置矢量

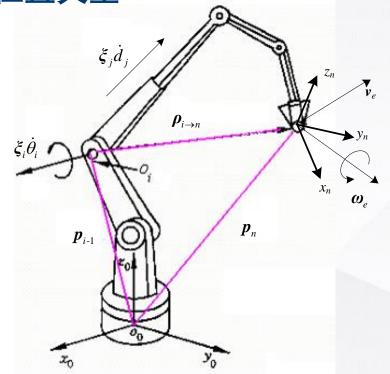
$${}^{n}\boldsymbol{p}_{i\rightarrow n}={}^{n}\boldsymbol{p}_{n}-{}^{n}\boldsymbol{p}_{i-1}=-{}^{n}\boldsymbol{p}_{i-1}$$

注意:
$$^{n}p_{n}=[0,0,0]^{T}$$

> 因此,有(i=1,...,n)

$${}^{n}\boldsymbol{\xi}_{i} = {}^{n}\boldsymbol{z}_{i-1} = {}^{n}\boldsymbol{T}_{i-1}(1:3,3)$$

$${}^{n}\boldsymbol{p}_{i\to n} = -{}^{n}\boldsymbol{p}_{i-1} = -{}^{n}\boldsymbol{T}_{i-1}(1:3,4)$$



2. 末端雅可比矩阵的构造——构造流程

- (1) 根据DH参数得出相邻连杆间的位姿矩阵;
- (2) 计算 $\{n\}$ 到 $\{i\}$ 的位姿矩阵 $(i=0,\cdots,n-1)$,并提取 \mathbb{Z} 和 \mathbb{Z} 年

$${}^{i-1}\boldsymbol{T}_{n} = {}^{i-1}\boldsymbol{T}_{i} \cdots {}^{n-1}\boldsymbol{T}_{n}$$

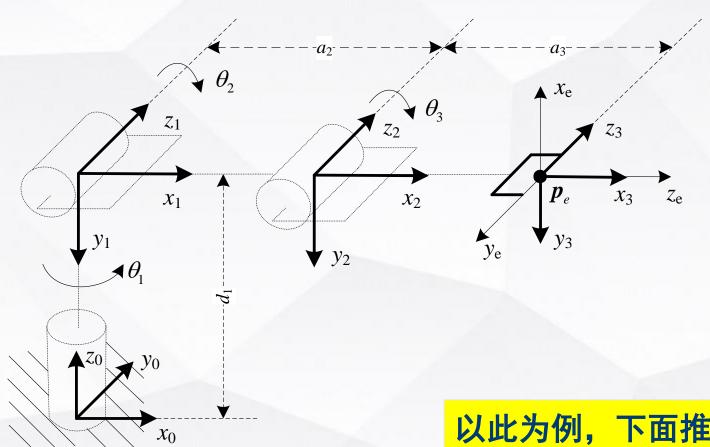
$${}^{n}\boldsymbol{T}_{i-1} = \left({}^{i-1}\boldsymbol{T}_{n}\right)^{-1} = \begin{bmatrix} {}^{n}\boldsymbol{n}_{i-1} & {}^{n}\boldsymbol{o}_{i-1} & {}^{n}\boldsymbol{a}_{i-1} & {}^{n}\boldsymbol{p}_{i-1} \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{bmatrix}, \quad {}^{n}\boldsymbol{z}_{i-1} = {}^{n}\boldsymbol{a}_{i-1}$$

(3) 构造雅可比矩阵的第*i*列

$$\begin{cases} {}^{n}\boldsymbol{\xi}_{i} = {}^{n}\boldsymbol{z}_{i-1} \\ {}^{n}\boldsymbol{p}_{i \to n} = {}^{n}\boldsymbol{p}_{n} - {}^{n}\boldsymbol{p}_{i-1} = -{}^{n}\boldsymbol{p}_{i-1} \end{cases} (i = 1, \dots, n) \Longrightarrow {}^{n}\boldsymbol{J}_{i} = \begin{bmatrix} {}^{n}\boldsymbol{\xi}_{i} \times {}^{n}\boldsymbol{\rho}_{i \to n} \\ {}^{n}\boldsymbol{\xi}_{i} \end{bmatrix}$$

6.2.4 空间3R肘机械臂的雅可比矩阵

◆ D-H坐标系



以此为例,下面推导其基座雅可比矩阵

6.2.4 空间3R肘机械臂的雅可比矩阵

- ◆ 雅可比矩阵构造过程
 - > 首先,得到相邻坐标系之间的关系

$${}^{0}\boldsymbol{T}_{1} = \begin{bmatrix} c_{1} & 0 & -s_{1} & 0 \\ s_{1} & 0 & c_{1} & 0 \\ 0 & -1 & 0 & d_{1} \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{bmatrix}, \quad {}^{1}\boldsymbol{T}_{2} = \begin{bmatrix} c_{2} & -s_{2} & 0 & a_{2}c_{2} \\ s_{2} & c_{2} & 0 & a_{2}s_{2} \\ 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{bmatrix},$$

$${}^{2}\boldsymbol{T}_{3} = \begin{bmatrix} c_{3} & -s_{3} & 0 & a_{3}c_{3} \\ s_{3} & c_{3} & 0 & a_{3}s_{3} \\ 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{bmatrix}$$

◆ 雅可比矩阵构造过程

 \rightarrow 其次,计算 $\{0\}$ 系到 $\{i\}$ 间的位姿,得出相应的z、p矢量

$${}^{0}\boldsymbol{T}_{1} = \begin{bmatrix} c_{1} & 0 & -s_{1} & 0 \\ s_{1} & 0 & c_{1} & 0 \\ 0 & -1 & 0 & d_{1} \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{bmatrix} \longrightarrow \begin{bmatrix} c_{1} & c_{1} & c_{1} \\ c_{2} & c_{2} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} c_{1} & c_{1} \\ c_{1} & c_{2} \\ c_{2} & c_{2} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} c_{1} & c_{2} \\ c_{1} & c_{2} \\ c_{2} & c_{2} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} c_{1} & c_{2} \\ c_{2} & c_{2} \\ c_{2} & c_{2} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} c_{2} & c_{2} \\ c_{1} & c_{2} \\ c_{2} & c_{2} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} c_{2} & c_{2} \\ c_{2} & c_{2} \\ c_{2} & c_{2} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} c_{2} & c_{2} \\ c_{2} & c_{2} \\ c_{2} & c_{2} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} c_{2} & c_{2} \\ c_{2} & c_{2} \\ c_{2} & c_{2} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} c_{2} & c_{2} \\ c_{2} & c_{2} \\ c_{2} & c_{2} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} c_{2} & c_{2} \\ c_{2} & c_{2} \\ c_{2} & c_{2} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} c_{2} & c_{2} \\ c_{2} & c_{2} \\ c_{2} & c_{2} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} c_{2} & c_{2} \\ c_{2} & c_{2} \\ c_{2} & c_{2} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} c_{2} & c_{2} \\ c_{2} & c_{2} \\ c_{2} & c_{2} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} c_{2} & c_{2} \\ c_{2} & c_{2} \\ c_{2} & c_{2} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} c_{2} & c_{2} \\ c_{2} & c_{2} \\ c_{2} & c_{2} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} c_{2} & c_{2} \\ c_{2} & c_{2} \\ c_{2} & c_{2} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} c_{2} & c_{2} \\ c_{2} & c_{2} \\ c_{2} & c_{2} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} c_{2} & c_{2} \\ c_{2} & c_{2} \\ c_{2} & c_{2} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} c_{2} & c_{2} \\ c_{2} & c_{2} \\ c_{2} & c_{2} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} c_{2} & c_{2} \\ c_{2} & c_{2} \\ c_{2} & c_{2} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} c_{2} & c_{2} \\ c_{2} & c_{2} \\ c_{2} & c_{2} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} c_{2} & c_{2} \\ c_{2} & c_{2} \\ c_{2} & c_{2} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} c_{2} & c_{2} \\ c_{2} & c_{2} \\ c_{2} & c_{2} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} c_{2} & c_{2} \\ c_{2} & c_{2} \\ c_{2} & c_{2} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} c_{2} & c_{2} \\ c_{2} & c_{2} \\ c_{2} & c_{2} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} c_{2} & c_{2} \\ c_{2} & c_{2} \\ c_{2} & c_{2} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} c_{2} & c_{2} \\ c_{2} & c_{2} \\ c_{2} & c_{2} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} c_{2} & c_{2} \\ c_{2} & c_{2} \\ c_{2} & c_{2} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} c_{2} & c_{2} \\ c_{2} & c_{2} \\ c_{2} & c_{2} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} c_{2} & c_{2} \\ c_{2} & c_{2} \\ c_{2} & c_{2} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} c_{2} & c_{2} \\ c_{2} & c_{2} \\ c_{2} & c_{2} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} c_{2} & c_{2} \\ c_{2} & c_{2} \\ c_{2} & c_{2} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} c_{2} & c_{2} \\ c_{2} & c_{2} \\ c_{2} & c_{2} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} c_{2} & c_{2} \\ c_{2} & c_{2} \\ c_{2} & c_{2} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} c_{2} & c_{2} \\ c_{2} & c_{2} \\ c_{2} & c_{2} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} c_{2} & c_{2} \\ c_{2} & c_{2} \\ c_{2} & c_{2} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} c_{2} & c_{2} \\ c_{2} & c_{2} \\ c_{2} & c_{2} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} c_{2} & c_{2} \\ c_{$$

$${}^{0}\boldsymbol{T}_{2} = {}^{0}\boldsymbol{T}_{1} {}^{1}\boldsymbol{T}_{2} = \begin{bmatrix} c_{1} c_{2} & -c_{1} s_{2} & -s_{1} & a_{2} c_{1} c_{2} \\ s_{1} c_{2} & -s_{1} s_{2} & c_{1} & a_{2} s_{1} c_{2} \\ -s_{2} & -c_{2} & 0 & d_{1} - a_{2} s_{2} \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{bmatrix} \longrightarrow \begin{bmatrix} c_{1} c_{1} \\ c_{1} \\ 0 \end{bmatrix}, \quad \boldsymbol{p}_{2} = \begin{bmatrix} a_{2} c_{1} c_{2} \\ a_{2} s_{1} c_{2} \\ d_{1} - a_{2} s_{2} \end{bmatrix}$$

$${}^{0}\boldsymbol{T}_{3} = {}^{0}\boldsymbol{T}_{1}{}^{1}\boldsymbol{T}_{2}{}^{2}\boldsymbol{T}_{3} = \begin{bmatrix} c_{1}c_{23} & -c_{1}s_{23} & -s_{1} & c_{1}(a_{2}c_{2} + a_{3}c_{23}) \\ s_{1}c_{23} & -s_{1}s_{23} & c_{1} & s_{1}(a_{2}c_{2} + a_{3}c_{23}) \\ -s_{23} & -c_{23} & 0 & d_{1} - a_{2}s_{2} - a_{3}s_{23} \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{bmatrix} \longrightarrow \begin{bmatrix} c_{1}\left(a_{2}c_{2} + a_{3}c_{23}\right) \\ c_{1}\left(a_{2}c_{2} + a_{3}c_{23}\right) \\ d_{1} - a_{2}s_{2} - a_{3}s_{23} \end{bmatrix}$$

- ◆ 雅可比矩阵构造过程
 - ▶ 第三步,计算雅可比矩阵第1列⁰J₁

得到如下矢量:

$${}^{0}\boldsymbol{\xi}_{1} = {}^{0}\boldsymbol{z}_{0} = \begin{bmatrix} 0 \\ 0 \\ 1 \end{bmatrix}, \quad {}^{0}\boldsymbol{p}_{1\rightarrow3} = {}^{0}\boldsymbol{p}_{3} - {}^{0}\boldsymbol{p}_{0} = {}^{0}\boldsymbol{T}_{3}(1:3,4) = \begin{bmatrix} c_{1}(a_{2}c_{2} + a_{3}c_{23}) \\ s_{1}(a_{2}c_{2} + a_{3}c_{23}) \\ d_{1} - a_{2}s_{2} - a_{3}s_{23} \end{bmatrix}$$

根据定义可得:

- ◆ 雅可比矩阵构造过程
 - ➤ 第四步,计算雅可比矩阵第2列⁰J₂

得到如下矢量:

$${}^{0}\boldsymbol{\xi}_{2} = {}^{0}\boldsymbol{z}_{1} = {}^{0}\boldsymbol{T}_{1}(1:3,3) = \begin{bmatrix} -\mathbf{s}_{1} & c_{1} & 0 \end{bmatrix}^{\mathrm{T}}$$

$${}^{0}\boldsymbol{p}_{2\to 3} = {}^{0}\boldsymbol{p}_{3} - {}^{0}\boldsymbol{p}_{1} = \begin{bmatrix} c_{1}(a_{2}c_{2} + a_{3}c_{23}) \\ s_{1}(a_{2}c_{2} + a_{3}c_{23}) \\ d_{1} - a_{2}s_{2} - a_{3}s_{23} \end{bmatrix} - \begin{bmatrix} 0 \\ 0 \\ d_{1} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} c_{1}(a_{2}c_{2} + a_{3}c_{23}) \\ s_{1}(a_{2}c_{2} + a_{3}c_{23}) \\ -(a_{2}s_{2} + a_{3}s_{23}) \end{bmatrix}$$

因而可得:

$${}^{0}\boldsymbol{J}_{2} = \begin{bmatrix} {}^{0}\boldsymbol{\xi}_{2} \times {}^{0}\boldsymbol{p}_{2 \to 3} \\ {}^{0}\boldsymbol{\xi}_{2} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} -c_{1}(a_{2}s_{2} + a_{3}s_{23}) \\ -s_{1}(a_{2}s_{2} + a_{3}s_{23}) \\ -(a_{2}c_{2} + a_{3}c_{23}) \\ -s_{1} \\ c_{1} \\ 0 \end{bmatrix}$$

- ◆ 雅可比矩阵构造过程
 - ▶ 第五步,计算雅可比矩阵<mark>第3列⁰J</mark>₃

得到如下矢量:

$${}^{0}\boldsymbol{\xi}_{3} = {}^{0}\boldsymbol{z}_{2} = {}^{0}\boldsymbol{T}_{2}(1:3,3) = \begin{bmatrix} -s_{1} & c_{1} & 0 \end{bmatrix}^{\mathrm{T}}$$

$${}^{0}\boldsymbol{p}_{3\to 3} = {}^{0}\boldsymbol{p}_{3} - {}^{0}\boldsymbol{p}_{2} = \begin{bmatrix} c_{1}(a_{2}c_{2} + a_{3}c_{23}) \\ s_{1}(a_{2}c_{2} + a_{3}c_{23}) \\ d_{1} - a_{2}s_{2} - a_{3}s_{23} \end{bmatrix} - \begin{bmatrix} a_{2}c_{1}c_{2} \\ a_{2}s_{1}c_{2} \\ d_{1} - a_{2}s_{2} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} a_{3}c_{1}c_{23} \\ a_{3}s_{1}c_{23} \\ -a_{3}s_{23} \end{bmatrix}$$

因而可得:

$${}^{0}\boldsymbol{J}_{3} = \begin{bmatrix} {}^{0}\boldsymbol{\xi}_{3} \times {}^{0}\boldsymbol{p}_{3 \to 3} \\ {}^{0}\boldsymbol{\xi}_{3} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} -a_{3}c_{1}s_{23} \\ -a_{3}s_{1}s_{23} \\ -a_{3}c_{23} \\ -s_{1} \\ c_{1} \\ 0 \end{bmatrix}$$

- ◆ 雅可比矩阵构造过程
- > 最后, 基座雅可比矩阵为

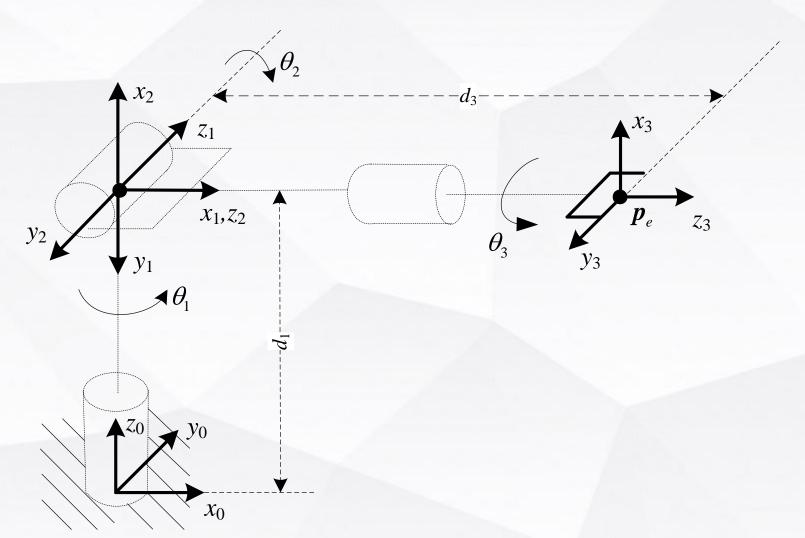
$${}^{0}\boldsymbol{J}(\boldsymbol{q}) = \begin{bmatrix} {}^{0}\boldsymbol{J}_{1} & {}^{0}\boldsymbol{J}_{2} & {}^{0}\boldsymbol{J}_{3} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} -s_{1}(a_{2}c_{2} + a_{3}c_{23}) & -c_{1}(a_{2}s_{2} + a_{3}s_{23}) & -a_{3}c_{1}s_{23} \\ c_{1}(a_{2}c_{2} + a_{3}c_{23}) & -s_{1}(a_{2}s_{2} + a_{3}s_{23}) & -a_{3}s_{1}s_{23} \\ 0 & -(a_{2}c_{2} + a_{3}c_{23}) & -a_{3}c_{23} \\ 0 & -s_{1} & -s_{1} \\ 0 & c_{1} & c_{1} \\ 1 & 0 & 0 \end{bmatrix}$$

- ◆ 雅可比矩阵构造过程
 - > 类似地,可求得末端雅可比矩阵为(推导过程作为作业)

$${}^{n}\boldsymbol{J}(\boldsymbol{q}) = \begin{bmatrix} 0 & a_{2}s_{3} & 0 \\ 0 & a_{3} + a_{2}c_{3} & a_{3} \\ a_{2}c_{2} + a_{3}c_{23} & 0 & 0 \\ -s_{23} & 0 & 0 \\ -c_{23} & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 1 \end{bmatrix}$$

6.2.5 空间3R球腕机械臂的雅可比矩阵

◆ D-H坐标系



6.2.5 空间3R球腕机械臂的雅可比矩阵

◆ 雅可比矩阵构造结果

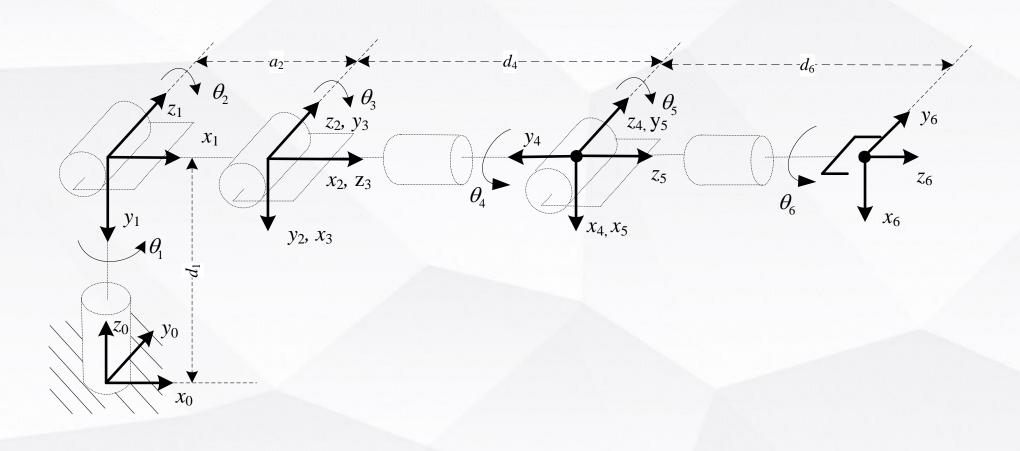
> 基座雅可比矩阵为:

$${}^{0}\boldsymbol{J}(\boldsymbol{q}) = \begin{vmatrix} d_{3}s_{1}s_{2} & -d_{3}c_{1}c_{2} & 0 \\ -d_{3}c_{1}s_{2} & -d_{3}s_{1}c_{2} & 0 \\ 0 & d_{3}s_{2} & 0 \\ 0 & -s_{1} & -c_{1}s_{2} \\ 0 & c_{1} & -s_{1}s_{2} \\ 1 & 0 & -c_{2} \end{vmatrix}$$

> 末端雅可比矩阵为:

$${}^{n}\boldsymbol{J}(\boldsymbol{q}) = \begin{bmatrix} a_{3}s_{2}s_{3} & a_{3}c_{3} & 0 \\ d_{3}s_{2}c_{3} & d_{3}s_{3} & 0 \\ 0 & 0 & 0 \\ -s_{2}c_{3} & -s_{3} & 0 \\ s_{2}s_{3} & -c_{3} & 0 \\ -c_{2} & 0 & 1 \end{bmatrix}$$

◆ D-H坐标系



- ◆ 雅可比矩阵构造结果
 - > 雅可比矩阵的列分块形式

$${}^{0}\boldsymbol{J}(\boldsymbol{q}) = \begin{bmatrix} {}^{0}\boldsymbol{J}_{1}, & {}^{0}\boldsymbol{J}_{2}, & \cdots, & {}^{0}\boldsymbol{J}_{6} \end{bmatrix}$$

> 各列的表达式

$$\begin{bmatrix}
-s_{1}(a_{2}c_{2} + d_{4}s_{23}) - d_{6} \left[s_{1}(s_{23}c_{5} + c_{23}c_{4}s_{5}) + c_{1}s_{4}s_{5} \right] \\
c_{1}(a_{2}c_{2} + d_{4}s_{23}) + d_{6} \left[c_{1}(s_{23}c_{5} + c_{23}c_{4}s_{5}) - s_{1}s_{4}s_{5} \right] \\
0 \\
0 \\
0 \\
1
\end{bmatrix}$$

◆ 雅可比矩阵构造结果

> 各列的表达式

$${}^{0}\boldsymbol{J}_{2} = \begin{bmatrix} c_{1} \left[-a_{2}s_{2} + d_{4}c_{23} + d_{6} \left(c_{23}c_{5} - s_{23}c_{4}s_{5} \right) \right] \\ s_{1} \left[-a_{2}s_{2} + d_{4}c_{23} + d_{6} \left(c_{23}c_{5} - s_{23}c_{4}s_{5} \right) \right] \\ -a_{2}c_{2} - d_{4}s_{23} - d_{6} \left(s_{23}c_{5} + c_{23}c_{4}s_{5} \right) \\ -s_{1} \\ c_{1} \\ 0 \end{bmatrix}, \quad {}^{0}\boldsymbol{J}_{3} = \begin{bmatrix} c_{1} \left[d_{4}c_{23} + d_{6} \left(c_{23}c_{5} - s_{23}c_{4}s_{5} \right) \right] \\ -d_{4}s_{23} + d_{6} \left(c_{23}c_{5} - s_{23}c_{4}s_{5} \right) \right] \\ -d_{4}s_{23} - d_{6} \left(s_{23}c_{5} + c_{23}c_{4}s_{5} \right) \\ -s_{1} \\ c_{1} \\ 0 \end{bmatrix}$$

◆ 雅可比矩阵构造结果

> 各列的表达式

$${}^{0}\boldsymbol{J}_{4} = \begin{bmatrix} -d_{6}\left(s_{1}c_{4} + c_{1}c_{23}s_{4}\right)s_{5} \\ d_{6}\left(c_{1}c_{4} - s_{1}c_{23}s_{4}\right)s_{5} \\ d_{6}s_{23}s_{4}s_{5} \\ c_{1}s_{23} \\ s_{1}s_{23} \\ c_{23} \end{bmatrix},$$

$${}^{0}\boldsymbol{J}_{6} = \begin{vmatrix} 0 \\ 0 \\ c_{1}(s_{23}c_{5} + c_{23}c_{4}s_{5}) - s_{1}s_{4}s_{5} \\ s_{1}(s_{23}c_{5} + c_{23}c_{4}s_{5}) + c_{1}s_{4}s_{5} \\ c_{23}c_{5} - s_{23}c_{4}s_{5} \end{vmatrix}$$

$${}^{0}\boldsymbol{J}_{5} = \begin{bmatrix} -d_{6} \left[c_{1} \left(s_{23}s_{5} - c_{23}c_{4}c_{5} \right) + s_{1}s_{4}c_{5} \right] \\ -d_{6} \left[s_{1} \left(s_{23}s_{5} - c_{23}c_{4}c_{5} \right) - c_{1}s_{4}c_{5} \right] \\ -d_{6} \left(c_{23}s_{5} + s_{23}c_{4}c_{5} \right) \\ -s_{1}c_{4} - c_{1}c_{23}s_{4} \\ c_{1}c_{4} - s_{1}c_{23}s_{4} \end{bmatrix}$$

第6章 微分运动学与雅可比矩阵

- 1 机器人微分运动学概述
- 2 雅可比矩阵计算的构造法
- 3 雅可比矩阵计算的直接求导法
- 4 机器人微分运动分析
- 5 速度级逆运动学及奇异问题
- 6 通用逆运动学求解方法

6.3.1 直接求导法基本思想

◆ 直接求导法的数学依据

对末端位姿矩阵 $^{0}T_{n}$ 求导,利用该导数与末端速度的关系,可直接得到雅可比矩阵的表达式在 $\{0\}$ 下的表示。

已知末端位姿的齐次变换矩阵表达式为:

$${}^{0}\boldsymbol{T}_{n}\left(\boldsymbol{q}\right) = \begin{bmatrix} {}^{0}\boldsymbol{R}_{n}\left(\boldsymbol{q}\right) & {}^{0}\boldsymbol{p}_{n}\left(\boldsymbol{q}\right) \\ 0 & 1 \end{bmatrix}$$

分别对位置部分、姿态部分进行求导,可得末端线速度、角 速度表达式

6.3.2 末端速度表达式

◆ 末端线速度表达式

> 末端线速度通过位置矢量直接求导,即:

$$\mathbf{v}_{e} = {}^{0}\dot{\mathbf{p}}_{n}(\mathbf{q}) = \frac{\partial \left[{}^{0}\mathbf{p}_{n}(\mathbf{q})\right]}{\partial q_{1}}\dot{q}_{1} + \frac{\partial \left[{}^{0}\mathbf{p}_{n}(\mathbf{q})\right]}{\partial q_{2}}\dot{q}_{2} + \dots + \frac{\partial \left[{}^{0}\mathbf{p}_{n}(\mathbf{q})\right]}{\partial q_{n}}\dot{q}_{n}$$

$$= \sum_{i=1}^{n} \left(\frac{\partial \left[{}^{0}\mathbf{p}_{n}(\mathbf{q})\right]}{\partial q_{i}}\dot{q}_{i}\right) = \sum_{i=1}^{n} \left({}^{0}\mathbf{J}_{vi}\dot{q}_{i}\right)$$

> 可得关节i对末端线速度的传动比:

$${}^{0}\boldsymbol{J}_{vi}=rac{\partial\left[{}^{0}\boldsymbol{p}_{n}\left(\boldsymbol{q}
ight)
ight]}{\partial q_{i}}$$

6.3.2 末端速度表达式

◆ 末端角速度表达式

> 对姿态变换矩阵求导,可得:

$${}^{0}\dot{\boldsymbol{R}}_{n}\left(\boldsymbol{q}\right) = \left(\boldsymbol{\omega}_{e}^{\times}\right){}^{0}\boldsymbol{R}_{n}\left(\boldsymbol{q}\right)$$

 \rightarrow 其中 ω 为由矢量 ω 的叉乘操作数,即:

$$\boldsymbol{\omega}^{\times} = \begin{bmatrix} 0 & -\omega_z & \omega_y \\ \omega_z & 0 & -\omega_x \\ -\omega_y & \omega_x & 0 \end{bmatrix}$$

注: 也有文献将叉乘操作数表示为 $S(\boldsymbol{\omega}) = \begin{bmatrix} 0 & -\omega_z & \omega_y \\ \omega_z & 0 & -\omega_x \\ -\omega_y & \omega_x & 0 \end{bmatrix}$

6.3.2 末端速度表达式

- ◆ 末端角速度表达式
 - > 可求得末端角速度为

$$\boldsymbol{\omega}_{e}^{\times} = {}^{0}\dot{\boldsymbol{R}}_{n}\left(\boldsymbol{q}\right)\left[{}^{0}\boldsymbol{R}_{n}\left(\boldsymbol{q}\right)\right]^{\mathrm{T}} = \sum_{i=1}^{n} \left(\frac{\partial\left[{}^{0}\boldsymbol{R}_{n}\left(\boldsymbol{q}\right)\right]}{\partial q_{i}}\left[{}^{0}\boldsymbol{R}_{n}\left(\boldsymbol{q}\right)\right]^{\mathrm{T}}\dot{q}_{i}\right) = \sum_{i=1}^{n} \left({}^{0}\boldsymbol{J}_{\omega i}^{\times}\dot{q}_{i}\right)$$

▶ 相应地,关节i运动到末端角速度的传动比:

$${}^{0}\boldsymbol{J}_{\omega i}^{\times}=rac{\partial\left[{}^{0}\boldsymbol{R}_{n}\left(\boldsymbol{q}
ight)
ight]}{\partial\boldsymbol{q}_{i}}\left[{}^{0}\boldsymbol{R}_{n}\left(\boldsymbol{q}
ight)
ight]^{\mathrm{T}}$$

6.3.3 雅可比矩阵的解析式

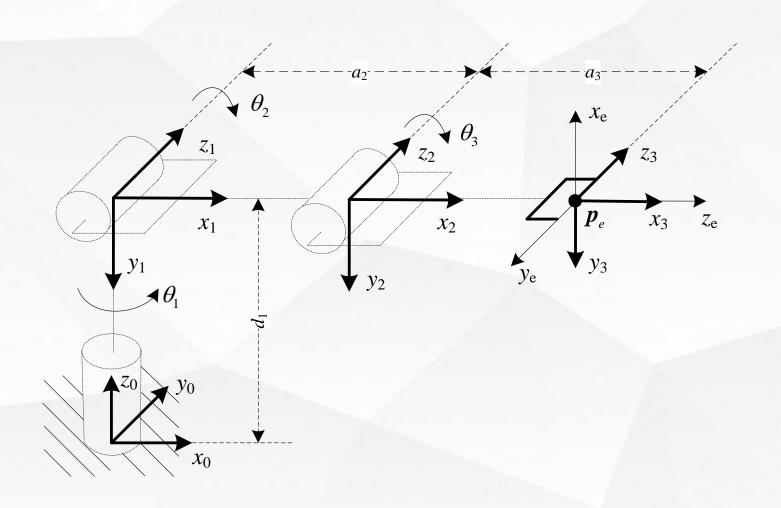
- ◆ 雅可比矩阵确定
 - ▶ 雅可比矩阵的第i列为

$${}^{0}oldsymbol{J}_{i}=\left[egin{array}{c} {}^{0}oldsymbol{J}_{vi}\ {}^{0}oldsymbol{J}_{\omega i} \end{array}
ight]$$

> 进而可得整个雅可比矩阵,如下

$${}^{0}\boldsymbol{J}(\boldsymbol{q}) = \begin{bmatrix} {}^{0}\boldsymbol{J}_{1}, & {}^{0}\boldsymbol{J}_{2}, & \cdots, & {}^{0}\boldsymbol{J}_{6} \end{bmatrix}$$

◆ 空间3R肘机械臂D-H坐标系



◆ 末端位姿表达式

通过正运动学方程确定末端位姿

$${}^{0}\boldsymbol{T}_{3} = {}^{0}\boldsymbol{T}_{1} {}^{1}\boldsymbol{T}_{2} {}^{2}\boldsymbol{T}_{3} = \begin{bmatrix} c_{1} c_{23} & -c_{1} s_{23} & -s_{1} & c_{1} (a_{2}c_{2} + a_{3}c_{23}) \\ s_{1} c_{23} & -s_{1}s_{23} & c_{1} & s_{1} (a_{2}c_{2} + a_{3}c_{23}) \\ -s_{23} & -c_{23} & 0 & d_{1} - a_{2}s_{2} - a_{3}s_{23} \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} {}^{0}\boldsymbol{R}_{n}(\boldsymbol{q}) & {}^{0}\boldsymbol{p}_{n}(\boldsymbol{q}) \\ \boldsymbol{O} & 1 \end{bmatrix}$$

> 姿态矩阵表达式

$${}^{0}\mathbf{R}_{3} = \begin{bmatrix} c_{1} c_{23} & -c_{1} s_{23} & -s_{1} \\ s_{1} c_{23} & -s_{1} s_{23} & c_{1} \\ -s_{23} & -c_{23} & 0 \end{bmatrix} \qquad {}^{0}\mathbf{p}_{3} = \begin{bmatrix} c_{1} (a_{2}c_{2} + a_{3}c_{23}) \\ s_{1} (a_{2}c_{2} + a_{3}c_{23}) \\ d_{1} - a_{2}s_{2} - a_{3}s_{23} \end{bmatrix}$$

位置矢量表达式

$${}^{0}\boldsymbol{p}_{3} = \begin{bmatrix} c_{1}(a_{2}c_{2} + a_{3}c_{23}) \\ s_{1}(a_{2}c_{2} + a_{3}c_{23}) \\ d_{1} - a_{2}s_{2} - a_{3}s_{23} \end{bmatrix}$$

◆ 位置矢量对各关节求偏导数

$${}^{0}\boldsymbol{p}_{3} = \begin{bmatrix} c_{1}(a_{2}c_{2} + a_{3}c_{23}) \\ s_{1}(a_{2}c_{2} + a_{3}c_{23}) \\ d_{1} - a_{2}s_{2} - a_{3}s_{23} \end{bmatrix} \Longrightarrow {}^{0}\boldsymbol{J}_{v1} = \frac{\partial({}^{0}\boldsymbol{p}_{3})}{\partial q_{1}} = \begin{bmatrix} -s_{1}(a_{2}c_{2} + a_{3}c_{23}) \\ c_{1}(a_{2}c_{2} + a_{3}c_{23}) \\ 0 \end{bmatrix}$$

$${}^{0}\boldsymbol{J}_{v2} = \frac{\partial ({}^{0}\boldsymbol{p}_{3})}{\partial q_{2}} = \begin{bmatrix} -c_{1}(a_{2}s_{2} + a_{3}s_{23}) \\ -s_{1}(a_{2}s_{2} + a_{3}s_{23}) \\ -(a_{2}c_{2} + a_{3}c_{23}) \end{bmatrix} \qquad {}^{0}\boldsymbol{J}_{v3} = \frac{\partial ({}^{0}\boldsymbol{p}_{3})}{\partial q_{3}} = \begin{bmatrix} -a_{3}c_{1}s_{23} \\ -a_{3}s_{1}s_{23} \\ -a_{3}c_{23} \end{bmatrix}$$

$${}^{0}\boldsymbol{J}_{v3} = \frac{\partial \left({}^{0}\boldsymbol{p}_{3}\right)}{\partial q_{3}} = \begin{bmatrix} -a_{3}c_{1}s_{23} \\ -a_{3}s_{1}s_{23} \\ -a_{3}c_{23} \end{bmatrix}$$

◆ 姿态矩阵对各关节求偏导数

$${}^{0}\mathbf{R}_{3} = \begin{bmatrix} c_{1} c_{23} & -c_{1} s_{23} & -s_{1} \\ s_{1} c_{23} & -s_{1} s_{23} & c_{1} \\ -s_{23} & -c_{23} & 0 \end{bmatrix}$$

对关节2 求偏导
$$\frac{\partial \binom{0}{R_3}}{\partial q_2} = \begin{bmatrix} -c_1 s_{23} & -c_1 c_{23} & 0\\ -s_1 s_{23} & -s_1 c_{23} & 0\\ -c_{23} & s_{23} & 0 \end{bmatrix}$$

$$\frac{\partial \left({}^{0}\mathbf{R}_{3} \right)}{\partial q_{3}} = \begin{bmatrix} -c_{1} s_{23} & -c_{1} c_{23} & 0 \\ -s_{1} s_{23} & -s_{1} c_{23} & 0 \\ -c_{23} & s_{23} & 0 \end{bmatrix}$$

◆ 姿态矩阵对各关节求偏导数

$${}^{0}\boldsymbol{J}_{\omega 1}^{\times} = \frac{\partial \left({}^{0}\boldsymbol{R}_{3}\right)}{\partial q_{1}} \bullet {}^{0}\boldsymbol{R}_{3}^{\mathrm{T}} = \begin{bmatrix} 0 & -1 & 0 \\ 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{bmatrix} \xrightarrow{\boldsymbol{fichkft}} \boldsymbol{bhcx} \boldsymbol{J}_{\omega 1} = \begin{bmatrix} 0 \\ 0 \\ 1 \end{bmatrix}$$

$${}^{0}\boldsymbol{J}_{\omega2}^{\times} = \frac{\partial \left({}^{0}\boldsymbol{R}_{3}\right)}{\partial q_{2}} \bullet {}^{0}\boldsymbol{R}_{3}^{\mathrm{T}} = \begin{bmatrix} 0 & 0 & c_{1} \\ 0 & 0 & s_{1} \\ -c_{1} & -s_{1} & 0 \end{bmatrix} \qquad \boldsymbol{J}_{\omega2} = \begin{bmatrix} -s_{1} \\ c_{1} \\ 0 \end{bmatrix}$$

$${}^{0}\boldsymbol{J}_{\omega3}^{\times} = \frac{\partial \left({}^{0}\boldsymbol{R}_{3}\right)}{\partial q_{3}} \bullet {}^{0}\boldsymbol{R}_{3}^{\mathrm{T}} = \begin{bmatrix} 0 & 0 & c_{1} \\ 0 & 0 & s_{1} \\ -c_{1} & -s_{1} & 0 \end{bmatrix} \longrightarrow {}^{0}\boldsymbol{J}_{\omega3} = \begin{bmatrix} -s_{1} \\ c_{1} \\ 0 \end{bmatrix}$$

◆ 最终的雅可比矩阵表达式

$${}^{0}\boldsymbol{J}(\boldsymbol{q}) = \begin{bmatrix} {}^{0}\boldsymbol{J}_{v1} & {}^{0}\boldsymbol{J}_{v2} & {}^{0}\boldsymbol{J}_{v3} \\ {}^{0}\boldsymbol{J}_{\omega1} & {}^{0}\boldsymbol{J}_{\omega2} & {}^{0}\boldsymbol{J}_{\omega3} \end{bmatrix}$$

$$= \begin{bmatrix} -s_{1}(a_{2}c_{2} + a_{3}c_{23}) & -c_{1}(a_{2}s_{2} + a_{3}s_{23}) & -a_{3}c_{1}s_{23} \\ c_{1}(a_{2}c_{2} + a_{3}c_{23}) & -s_{1}(a_{2}s_{2} + a_{3}s_{23}) & -a_{3}s_{1}s_{23} \\ 0 & -(a_{2}c_{2} + a_{3}c_{23}) & -a_{3}c_{23} \\ 0 & -s_{1} & -s_{1} \\ 0 & c_{1} & c_{1} \\ 1 & 0 & 0 \end{bmatrix}$$

可见:直接求导法与构造法得到相同的结果;但直接求导法对于多自由度的情况非常复杂,也不宜编程实现。

第6章 微分运动学与雅可比矩阵

- 1 机器人微分运动学概述
- 2 雅可比矩阵计算的构造法
- 3 雅可比矩阵计算的直接求导法
- 4 机器人微分运动分析
- 5 速度级逆运动学及奇异问题
- 6 通用逆运动学求解方法

6.4.1 采用6D变量表示时的微分运动

■ 末端6D微分运动

若末端位姿表示为6D变量的形式,其状态变量及时间导数分别为

$$m{X}_e = egin{bmatrix} m{p}_e \ m{\psi}_e \end{bmatrix}$$
, $m{\dot{X}}_e = egin{bmatrix} \dot{m{p}}_e \ \dot{m{\psi}}_e \end{bmatrix}$

另一方面, 机器人末端广义速度

$$\dot{m{x}}_e = egin{bmatrix} m{v}_e \ m{\omega}_e \end{bmatrix} = egin{bmatrix} \dot{m{p}}_e \ m{J}_{Euler} \dot{m{Y}}_e \end{bmatrix}$$

根据微分运动学方程,有

$$\begin{bmatrix} \boldsymbol{v}_e \\ \boldsymbol{\omega}_e \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \boldsymbol{J}_v(\boldsymbol{q}) \\ \boldsymbol{J}_\omega(\boldsymbol{q}) \end{bmatrix} \dot{\boldsymbol{q}} \quad \Longrightarrow \quad \begin{bmatrix} \dot{\boldsymbol{p}}_e \\ \boldsymbol{J}_{Euler} \dot{\boldsymbol{\Psi}}_e \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \boldsymbol{J}_v(\boldsymbol{q}) \\ \boldsymbol{J}_\omega(\boldsymbol{q}) \end{bmatrix} \dot{\boldsymbol{q}}$$

6.4.1 采用6D变量表示时的微分运动

■ 末端6D微分运动

上式两边乘以时间微分dt后有

$$\begin{bmatrix} \delta \boldsymbol{p}_e \\ \boldsymbol{J}_{Euler} \delta \boldsymbol{\Psi}_e \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \boldsymbol{J}_{v}(\boldsymbol{q}) \\ \boldsymbol{J}_{\omega}(\boldsymbol{q}) \end{bmatrix} \delta \boldsymbol{q}$$

其中
$$\begin{cases} \delta \boldsymbol{p}_{e} = \boldsymbol{v}_{e} dt \\ \delta \boldsymbol{\Psi}_{e} = \dot{\boldsymbol{\Psi}}_{e} dt \\ \delta \boldsymbol{q} = \dot{\boldsymbol{q}} dt \end{cases}$$

当 J_{Euler} 可逆时,有

$$\begin{bmatrix} \delta \boldsymbol{p}_e \\ \delta \boldsymbol{\Psi}_e \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \boldsymbol{J}_v(\boldsymbol{q}) \\ \boldsymbol{J}_{Euler}^{-1} \boldsymbol{J}_\omega(\boldsymbol{q}) \end{bmatrix} \delta \boldsymbol{q}$$

6.4.1 采用6D变量表示时的微分运动

■ 速度级运动学方程与微分运动

上式也可写成

$$\delta \boldsymbol{X}_{e} = \tilde{\boldsymbol{J}}(\boldsymbol{q})\delta\boldsymbol{q}$$

其中

$$ilde{m{J}}\left(m{q}
ight) = \!\! egin{bmatrix} m{J}_{_{m{V}}}\!\left(m{q}
ight) \ m{J}_{Euler}^{-1}m{J}_{_{m{\omega}}}\!\left(m{q}
ight) \end{bmatrix}$$

因而,可按下式预测下一个时刻末端的6D位姿:

$$\boldsymbol{X}_{e}(t+\mathrm{d}t) = \boldsymbol{X}_{e}(t) + \delta \boldsymbol{X}_{e}$$

在应用时必须特别注意旋转运动微分量与欧拉角微分量的转换关系

6.4.2 采用齐次变换矩阵表示时的微分运动

- 采用齐次变换矩阵时的微分运动
 - > 末端微分运动矢量为

$$\boldsymbol{D}_{e} = \begin{bmatrix} \boldsymbol{d}_{pe} \\ \boldsymbol{\delta}_{\phi e} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} d_{ex}, d_{ey}, d_{ez}, \delta_{ex}, \delta_{ey}, \delta_{ez} \end{bmatrix}^{\mathrm{T}}$$

其与刚体线速度和角速度的关系为:

$$\boldsymbol{D}_{e} = \begin{bmatrix} \boldsymbol{v}_{e} \\ \boldsymbol{\omega}_{e} \end{bmatrix} dt = \begin{bmatrix} \boldsymbol{J}_{v}(\boldsymbol{q}) \\ \boldsymbol{J}_{\omega}(\boldsymbol{q}) \end{bmatrix} \delta \boldsymbol{q} = \boldsymbol{J}(\boldsymbol{q}) \delta \boldsymbol{q}$$

6.4.2 采用齐次变换矩阵表示时的微分运动

■ 末端的微分运动

当 D_e 解出后,可计算末端坐标系相对于参考系的微分算子:

$$\Delta_{e} = \begin{bmatrix}
0 & -\delta_{ez} & \delta_{ey} & d_{ex} \\
\delta_{ez} & 0 & -\delta_{ex} & d_{ey} \\
-\delta_{ey} & \delta_{ex} & 0 & d_{ez} \\
0 & 0 & 0 & 0
\end{bmatrix}$$

进一步,末端齐次变换矩阵的微分为

$$d\boldsymbol{T}_n = \boldsymbol{\Delta}_e \boldsymbol{T}_n$$

因此,下一个时刻末端位姿矩阵:

$$T_n(t+dt) = T_n(t) + dT_n$$

第6章 微分运动学与雅可比矩阵

- 1 机器人微分运动学概述
- 2 雅可比矩阵计算的构造法
- 3 雅可比矩阵计算的直接求导法
- 4 机器人微分运动分析
- 5 速度级逆运动学及奇异问题
- 6 通用逆运动学求解方法

6.5.1 速度级逆运动学

- 速度级逆运动学求解问题
 - ▶ 速度级正运动学 根据关节速度计算末端速度,方程如下:

$$\dot{\boldsymbol{x}}_{e} = \boldsymbol{J}(\boldsymbol{q})\dot{\boldsymbol{q}}$$

其中J(q)为 $m \times n$ 的雅可比矩阵,是q的函数

> 速度级逆运动学

根据末端速度计算关节速度,即对正运动学方程进行求解。

问题: 速度级正运动学方程是否可解?

如果可解,如何求解有效解?

如果无有效解,对应什么情况,实际中如何处理?

6.5.1 速度级逆运动学

■ 运动学奇异问题

若J为方阵且满秩(可逆),则有解,且解为:

$$\dot{\boldsymbol{q}} = \boldsymbol{J}^{-1} \dot{\boldsymbol{x}}_e$$

然而,J不满秩时,求解的关节速度将为无穷大,现实上不存在,意味着给定的末端速度不可实现,机器人损失至少一个运动自由度,此种现象称为机械臂的运动学奇异,对应的关节臂型q称为奇异臂型、末端位姿称为奇异位姿(奇异位形或奇异点)。

注: 奇异的概念在线性代数中用于描述方程组的可解性,若系数矩阵为方阵且满秩,则有唯一解;若不满秩,则有无穷解或无解,不满秩的矩阵称为奇异(退化)矩阵。

6.5.2 平面2R机械臂举例

◆平面2连杆机械臂速度级正运动学

$$\begin{bmatrix} \dot{x}_e \\ \dot{y}_e \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} -l_1 s_1 - l_2 s_{12} & -l_2 s_{12} \\ l_1 c_1 + l_2 c_{12} & l_2 c_{12} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \dot{\theta}_1 \\ \dot{\theta}_2 \end{bmatrix}$$

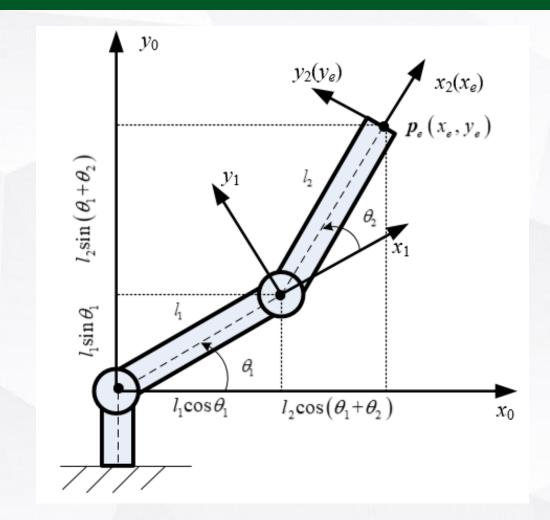
可写成矩阵形式

$$\boldsymbol{V}_{e} = \boldsymbol{J}_{v} (\boldsymbol{\Theta}) \dot{\boldsymbol{\Theta}}$$

$$\boldsymbol{J}_{v} (\boldsymbol{\Theta}) = \begin{bmatrix} -l_{1} s_{1} - l_{2} s_{12} & -l_{2} s_{12} \\ l_{1} c_{1} + l_{2} c_{12} & l_{2} c_{12} \end{bmatrix}$$

> 雅可比矩阵的逆为

$$\boldsymbol{J}_{v}^{-1}(\boldsymbol{\Theta}) = \frac{1}{l_{1}l_{2}s_{2}} \begin{bmatrix} l_{2}c_{12} & l_{2}s_{12} \\ -l_{1}c_{1} - l_{2}c_{12} & -l_{1}s_{1} - l_{2}s_{12} \end{bmatrix}$$



6.5.2 平面2R机械臂举例

- ◆平面2连杆机械臂速度级逆运动学
 - > 根据末端速度计算关节角速度的表达式

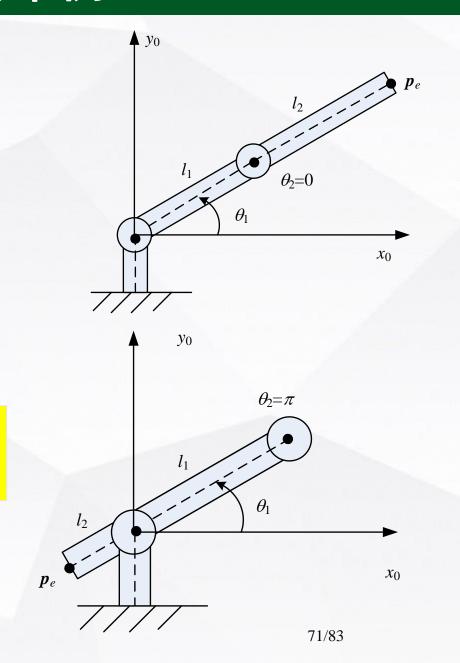
$$\begin{bmatrix} \dot{\theta}_{1} \\ \dot{\theta}_{2} \end{bmatrix} = \frac{1}{l_{1}l_{2}s_{2}} \begin{bmatrix} l_{2}c_{12} & l_{2}s_{12} \\ -l_{1}c_{1} - l_{2}c_{12} & -l_{1}s_{1} - l_{2}s_{12} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \dot{x}_{e} \\ \dot{y}_{e} \end{bmatrix}$$

$$\mathbf{a}\theta_2 = 0 \text{ or } \pi$$

$$\dot{\theta}_1 \to \infty, \quad \dot{\theta}_2 \to \infty$$

说明在此种情况下,要实现给定的末端线速度, 关节1和2的角速度将为无穷大,物理上不可行

因而, $\theta_2=0$ 或 $\theta_2=\pi$ 为奇异条件,此时机械臂 末端损失了沿着臂杆方向的运动能力。



6.5.3 雅可比矩阵的奇异值分解及其性质

◆奇异值分解

 \triangleright 矩阵U的列矢量为 u_i 、矩阵V的列矢量为 v_i ,则J还可表示为

$$\boldsymbol{J} = \sum_{i=1}^{m} \boldsymbol{\sigma}_{i} \boldsymbol{u}_{i} \boldsymbol{v}_{i}^{T}$$
 满足 $\operatorname{rank}(\boldsymbol{\Sigma}) = \operatorname{rank}(\boldsymbol{J})$

6.5.3 雅可比矩阵的奇异值分解及其性质

◆奇异值分解

> 若J的秩为r,且r ≤ m,还可将∑表示为如下形式

$$\Sigma = \begin{bmatrix} \Sigma_1 & \mathbf{0} \\ \mathbf{0} & \mathbf{0} \end{bmatrix}$$

$$oldsymbol{J} = \sum_{i=1}^{m} \sigma_i oldsymbol{u}_i oldsymbol{v}_i^T = \sum_{i=1}^{r} \sigma_i oldsymbol{u}_i oldsymbol{v}_i^T$$

6.5.3 雅可比矩阵的奇异值分解及其性质

◆逆矩阵及广义逆矩阵

> 若J为 $n \times n$ 的方阵时(即m=n的情况),矩阵逆为

$$\boldsymbol{J}^{-1} = \boldsymbol{V} \sum^{-1} \boldsymbol{U}^{\mathrm{T}} = \sum_{i=1}^{n} \frac{1}{\sigma_{i}} \boldsymbol{v}_{i} \boldsymbol{u}_{i}^{\mathrm{T}}$$

可知: 当雅可比矩阵奇异时,至少一个奇异值为0(如最小奇异值 σ_n)。

此时, $1/\sigma_n$ 为无穷大,逆矩阵不存在

▶ 对于一般情况,采用Moore-Penrose广义逆

$$\boldsymbol{J}^{+} = \boldsymbol{J}^{\mathrm{T}} \left(\boldsymbol{J} \boldsymbol{J}^{\mathrm{T}} \right)^{-1} = \boldsymbol{V} \sum_{i=1}^{+} \boldsymbol{U}^{\mathrm{T}} = \sum_{i=1}^{r} \frac{1}{\sigma_{i}} \boldsymbol{v}_{i} \boldsymbol{u}_{i}^{T}$$

6.5.3 雅可比矩阵的奇异值分解及其性质

- ◆关节速度与末端速度的关系
 - > 关节速度范数与末端速度范数的比

$$\frac{1}{\sigma_1} \le \frac{\|\dot{\boldsymbol{q}}\|}{\|\dot{\boldsymbol{x}}_e\|} \le \frac{1}{\sigma_m}$$

> 末端速度范数与关节速度范数的比

$$\sigma_m \leq \frac{\left\|\dot{oldsymbol{x}}_e
ight\|}{\left\|\dot{oldsymbol{q}}
ight\|} \leq \sigma_1$$

6.5.4 运动学奇异的通用处理方法

- ◆基于广义逆的奇异处理
 - > 采用J的伪逆代替矩阵逆进行微分运动学求解

$$\dot{\boldsymbol{q}} = \boldsymbol{J}^{+} \left(\boldsymbol{q} \right) \begin{bmatrix} \boldsymbol{v}_{e} \\ \boldsymbol{\omega}_{e} \end{bmatrix} = \left(\sum_{i=1}^{r} \frac{1}{\sigma_{i}} \boldsymbol{v}_{i} \boldsymbol{u}_{i}^{T} \right) \begin{bmatrix} \boldsymbol{v}_{e} \\ \boldsymbol{\omega}_{e} \end{bmatrix}$$

所得的值为满足下面条件的最优解:

$$\dot{\boldsymbol{q}}: \min_{\dot{\boldsymbol{q}}} \left(\left\| \dot{\boldsymbol{x}}_{e} - \boldsymbol{J} \left(\boldsymbol{q} \right) \dot{\boldsymbol{q}} \right\|^{2} \right)$$

注意:上式只用到了r个非零奇异值对应的项,相当于直接截断了奇异值为0的项,虽然能保证有解,但求解误差大,是通过牺牲精度来获得有效解的。

6.5.4 运动学奇异的通用处理方法

◆阻尼最小方差(DLS) 法

▶ 方法原理:通过对伪逆求解公式进行改造,即采用下式求解

> 该方法可实现下式的最小化

$$\dot{\boldsymbol{q}}: \min_{\dot{\boldsymbol{q}}} \left(\left\| \dot{\boldsymbol{x}}_{e} - \boldsymbol{J} \left(\boldsymbol{q} \right) \dot{\boldsymbol{q}} \right\|^{2} + \lambda^{2} \left\| \dot{\boldsymbol{q}} \right\|^{2} \right)$$

> 结合雅可比矩阵的SVD分解,有

$$\dot{\boldsymbol{q}} = \boldsymbol{J}^{\#} \dot{\boldsymbol{x}}_{e} = \sum_{i=1}^{n} \frac{\sigma_{i}}{\sigma_{i}^{2} + \lambda^{2}} \boldsymbol{v}_{i} \boldsymbol{u}_{i}^{T} \dot{\boldsymbol{x}}_{e}$$

其中λ为阻尼系数, 阻止了关节角速度为无穷大的情况。

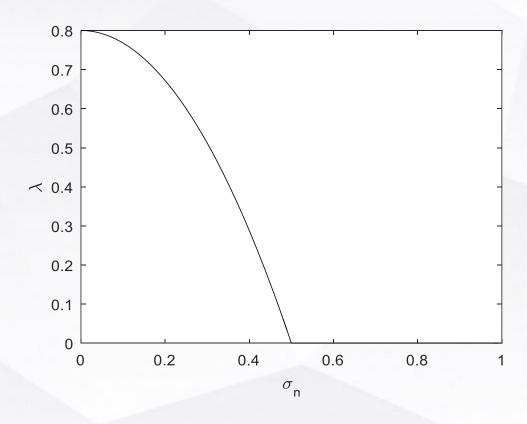
6.5.4 运动学奇异的通用处理方法

◆阻尼最小方差(DLS) 法

> 阻尼系数的自适应调整

$$\lambda^2 = \begin{cases} 0, & imes \sigma_n \geq \varepsilon \\ \left(1 - \left(\frac{\sigma_n}{\varepsilon}\right)^2\right) \lambda_m^2, & imes ext{ 其他} \end{cases}$$

其中: σ_n ——最小奇异值; ϵ ——判断是否奇异的阈值; λ_m ——奇异区域的最大阻尼系数。



可保证在奇异点处阻尼值最大,在阈值之外则为0。没有进行简单截断,精度比伪逆法高。但阻尼系数对所有奇异值都产生了作用。

第6章 微分运动学与雅可比矩阵

- 1 机器人微分运动学概述
- 2 雅可比矩阵计算的构造法
- 3 雅可比矩阵计算的直接求导法
- 4 机器人微分运动分析
- 5 速度级逆运动学及奇异问题
- 6 通用逆运动学求解方法

6.6.1 算法原理

□ 迭代方程建立

> 期望末端位姿为

$$\boldsymbol{T}_d = \begin{bmatrix} \boldsymbol{n}_d & \boldsymbol{o}_d & \boldsymbol{a}_d & \boldsymbol{p}_d \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{bmatrix}$$

 \rightarrow 当前关节角为 q_c ,基于正运动学得到<mark>当前</mark>末端位姿

$$T_c = \text{Fkine}(\boldsymbol{q}_c) = \begin{bmatrix} \boldsymbol{n}_c & \boldsymbol{o}_c & \boldsymbol{a}_c & \boldsymbol{p}_c \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{bmatrix}$$

> 则末端位置误差矢量:

$$\boldsymbol{e}_{p}\left(\boldsymbol{q}_{c}\right)=\boldsymbol{d}_{pe}=\boldsymbol{p}_{d}-\boldsymbol{p}_{c}$$

> 末端姿态误差矢量:

$$\boldsymbol{e}_{o}(\boldsymbol{q}_{c}) = \boldsymbol{\delta}_{\phi} \approx \frac{1}{2} (\boldsymbol{n}_{c} \times \boldsymbol{n}_{d} + \boldsymbol{o}_{c} \times \boldsymbol{o}_{d} + \boldsymbol{a}_{c} \times \boldsymbol{a}_{d})$$

6.6.1 算法原理

口 迭代方程建立

> 误差运动学方程

$$\begin{bmatrix} \boldsymbol{e}_{p} \left(\boldsymbol{q}_{c} \right) \\ \boldsymbol{e}_{o} \left(\boldsymbol{q}_{c} \right) \end{bmatrix} = \boldsymbol{J} \left(\boldsymbol{q}_{c} \right) \Delta \boldsymbol{q}$$

> 因而有(即为迭代方程)

$$\Delta oldsymbol{q} = oldsymbol{J}^+ \left(oldsymbol{q}_c
ight) egin{bmatrix} oldsymbol{e}_p \left(oldsymbol{q}_c
ight) \ oldsymbol{e}_o \left(oldsymbol{q}_c
ight) \end{bmatrix}$$

 Δq 为相应于当前末端位姿误差的关节位置误差,作为补偿量进行迭代。

6.6.2 算法流程

□ 算法流程设计

- $> k=1, q_{ck}=q_c(k)=q_0$
- ightharpoonup 正运动学计算 $T_c(q_{ck})$ 、雅可比公式计算 $J_c(q_{ck})$
- ightharpoonup 根据误差公式计算 $e_{pk} = e_p(q_{ck}), e_{ok} = e_o(q_{ck})$
- ightharpoonup 若 $\|e_{pk}\| \le \varepsilon_p$ 且 $\|e_{ok}\| \le \varepsilon_o$,算法停止, \mathbf{q}_{ck} 即为逆解,否则计算关节迭代量

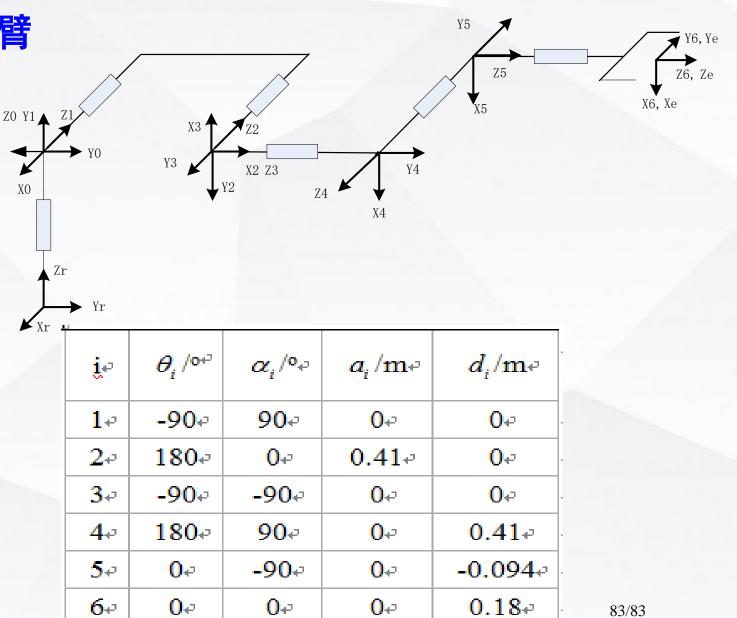
$$\Delta \boldsymbol{q}_{k} = \boldsymbol{J}^{+} \left(\boldsymbol{q}_{ck} \right) \begin{bmatrix} \boldsymbol{e}_{p} \left(\boldsymbol{q}_{c} \right) \\ \boldsymbol{e}_{o} \left(\boldsymbol{q}_{c} \right) \end{bmatrix}, \quad \boldsymbol{q}_{c(k+1)} = \boldsymbol{q}_{ck} + \Delta \boldsymbol{q}_{k}$$

> k=k+1,转第二步,循环

6.6.3 求解举例

◆ 举例:末端偏置机械臂

该结构不满足解析逆解的条件,可采用上述方法 求数值解!



6.6.3 求解举例

- ◆ 举例:末端偏置机械臂
 - > 给定期望位置

$$T_d = \begin{bmatrix} -0.4659 & -0.8464 & 0.2581 & -0.0611 \\ -0.1932 & -0.1873 & -0.9631 & -0.0352 \\ 0.8635 & -0.4985 & -0.0763 & 0.6368 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{bmatrix}$$

> 设定迭代初值

$$\boldsymbol{\Theta}_0 = \begin{bmatrix} 5, -130, 70, 20, -150, 50.0000 \end{bmatrix}^T$$

> 采用上述方法,解得

$$\boldsymbol{\Theta}_{d} = [6.6243, -112.6651, 74.5159, 14.8091, 145.3735, 41.6301]^{T}$$

讨论:该方法有什么优点和缺点?迭代初值对求解结果有何影响?如何理解该方法的一组解与机械臂存在多解的关系?

谢 谢!