

机器人建模与控制

机器人动力学

7.1 速度和加速度的传递

7.1.1 线速度和角速度的传递

- 点Q以线速度 ${}^B V_Q$ 相对于坐标系 {B} 运动
- {B} 的原点以线速度 ${}^A V_{BoRG}$ 相对于坐标系 {A} 运动
- {B} 以角速度 ${}^A \beta_B$ 绕坐标系 {A} 运动
- 线速度的传递关系为:

$${}^A V_Q = {}^A V_{BoRG} + {}^A \beta_B \times_B {}^A R_{BQ}$$

注意： 需要用到角速度 ${}^A \beta_B$

- 坐标系 C 以角速度 ${}^B \beta_C$ 绕坐标系 B 运动
- B 以角速度 ${}^A \beta_B$ 绕坐标系 A 运动
- 坐标系 C 绕坐标系 {A} 运动的角速度为:

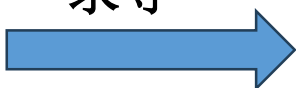
$${}^A \beta_C = {}^A \beta_B + {}^A R_B \beta_C$$

7.1 速度和加速度的传递

7.1.2 线加速度的传递

- 线加速度的传递可通过对线速度传递关系式的**求导**获得

- **特殊情况**：坐标系{A}的原点和坐标系{B}的原点**重合**，有：


求导 

$${}^A V_Q = {}_B^A R_B V_Q + {}^A n_B \times {}_B^A R_B Q$$

$${}^A V \dot{Q} = \frac{d}{dt} {}_B^A R_B V_Q + {}^A n \dot{B} \times {}_B^A R_B Q + {}^A n_B \times \frac{d}{dt} {}_B^A R_B Q$$

- 注意到：
$${}^A V_Q = \frac{d}{dt} {}_B^A R_B Q = {}_B^A R_B V_Q + {}^A n_B \times {}_B^A R_B Q$$

- 同理有：
$$\frac{d}{dt} {}_B^A R_B V_Q = {}_B^A R_B V \dot{Q} + {}^A n_B \times {}_B^A R_B Q$$



$${}^A V \dot{Q} = {}_B^A R_B V \dot{Q} + {}^A n_{BB} \times {}_B^A R_B V_Q + {}^A n \dot{B} \times {}_B^A R_B Q + {}^A n_B \times {}_B^A R_B V_Q + {}^A n_B \times {}_B^A R_B Q$$

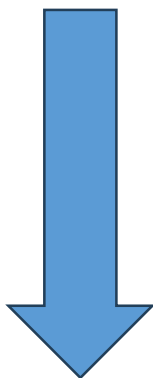
$$= {}_B^A R_B V \dot{Q} + 2 {}^A n_B \times {}_B^A R_B V_Q + {}^A n \dot{B} \times {}_B^A R_B Q + {}^A n_B \times {}_B^A R_B Q$$

7.1 速度和加速度的传递

7.1.2 线加速度的传递

- 一般情况：如果坐标系{A}的原点和坐标系{B}的原点不重合
- 需加上{B}原点的线加速度

$${}^A V \dot{h}_Q = {}^A V \dot{h}_{BORG} + {}^A R_B V \dot{h}_Q + 2 {}^A n_B \times {}^A R_B V_Q + {}^A n_B \dot{h}_B \times {}^A R_B Q + {}^A n_B \times {}^A n_B \times {}^A R_B Q$$



- 如果矢量^BQ保持不动
- 即： ${}^B V_Q = 0, {}^B V \dot{h}_Q = 0$

$${}^A V \dot{h}_Q = {}^A V \dot{h}_{BORG} + {}^A n_B \dot{h}_B \times {}^A R_B Q + {}^A n_B \times {}^A n_B \times {}^A R_B Q$$

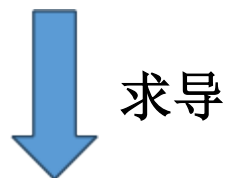
×

7.1 速度和加速度的传递

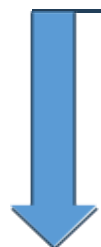
7.1.3 角加速度的传递

- 类似的，角加速度的传递关系可以通过对角速度传递关系式**求导**得到

$${}^A\boldsymbol{\Omega}_C = {}^A\boldsymbol{\Omega}_B + {}^A_R B \boldsymbol{\Omega}_C$$



$${}^A\boldsymbol{\omega}_C = {}^A\boldsymbol{\omega}_B + \frac{d}{dt} {}^A_R B \boldsymbol{\Omega}_C$$



$$\frac{d}{dt} {}^A_R B \boldsymbol{\Omega}_C = {}^A_R B \boldsymbol{\omega}_C + {}^A\boldsymbol{\Omega}_B \times {}^A_R B \boldsymbol{\Omega}_C$$

$${}^A\boldsymbol{\omega}_C = {}^A\boldsymbol{\omega}_B + {}^A_R B \boldsymbol{\omega}_C + {}^A\boldsymbol{\Omega}_B \times {}^A_R B \boldsymbol{\Omega}_C$$

C

7.2 刚体的惯性张量与欧拉方程

- 考虑多个质点连接形成**刚体**
- 设质点*i*的质量为 m_i ，则刚体的总质量 $m = \sum_i m_i$
- 考虑该刚体的联体坐标系 $\{B\}$ 。在惯性坐标系 $\{U\}$ 中，有：

$${}^U V_i = {}^U V_{BORG} + {}^U \omega_B \times_B {}^U R_{BP_i}$$

- ${}^U V_i$ 表示质点*i*在 $\{U\}$ 中的速度
- 对速度求导获得其加速度：

$${}^U \dot{V}_i = {}^U \dot{V}_{BORG} + {}^U \dot{\omega}_B \times_B {}^U R_{BP_i} + {}^U \omega_B \times {}^U \omega_B \times_B {}^U R_{BP_i}$$

- 注意：由于是刚体， ${}^B P \dot{r}_i = 0$

- 作用在质点*i*上的**力**：

$${}^U f_i = m_i {}^U \dot{V}_i = m_i {}^U \dot{V}_{BORG} + {}^U \dot{\omega}_B \times_B {}^U R_{BP_i} + {}^U \omega_B \times {}^U \omega_B \times_B {}^U R_{BP_i}$$

7.2 刚体的惯性张量与欧拉方程

- 作用在质点*i*上的**力矩**:

$$\mathbf{M}_i^B = \mathbf{r}_{BP_i}^B \times \mathbf{f}_i = m_i \mathbf{r}_{BP_i}^B \times \left(\mathbf{v}_B^B + \boldsymbol{\omega}_B \times \mathbf{r}_{BP_i}^B + \mathbf{a}_B + \boldsymbol{\omega}_B \times \mathbf{v}_B^B + \boldsymbol{\omega}_B \times (\boldsymbol{\omega}_B \times \mathbf{r}_{BP_i}^B) \right)$$

- 作用在整个刚体上的**总力矩**:

$$\mathbf{M}^B = \sum_i \mathbf{M}_i^B = \sum_i m_i \mathbf{r}_{BP_i}^B \times \left(\mathbf{v}_B^B + \boldsymbol{\omega}_B \times \mathbf{r}_{BP_i}^B + \mathbf{a}_B + \boldsymbol{\omega}_B \times \mathbf{v}_B^B + \boldsymbol{\omega}_B \times (\boldsymbol{\omega}_B \times \mathbf{r}_{BP_i}^B) \right)$$

$$= \sum_i m_i \mathbf{r}_{BP_i}^B \times \mathbf{v}_B^B + \sum_i m_i \mathbf{r}_{BP_i}^B \times (\boldsymbol{\omega}_B \times \mathbf{r}_{BP_i}^B) + \sum_i m_i \mathbf{r}_{BP_i}^B \times \mathbf{a}_B + \sum_i m_i \mathbf{r}_{BP_i}^B \times (\boldsymbol{\omega}_B \times \mathbf{v}_B^B) + \sum_i m_i \mathbf{r}_{BP_i}^B \times (\boldsymbol{\omega}_B \times (\boldsymbol{\omega}_B \times \mathbf{r}_{BP_i}^B))$$

注意叉乘不满足乘法结合律，不能将后面的括号去掉

7.2 刚体的惯性张量与欧拉方程

- 如果将联体坐标系 {B} 的原点选在刚体质心上，则有：

$$\sum_i m_i \mathbf{B} \mathbf{P}_i = \mathbf{0}$$

- 为强调联体坐标系原点在刚体质心上这一情况，下面用 {C} 替代 {B}

$$\sum_i m_i \mathbf{B} \mathbf{R} \mathbf{B} \mathbf{P}_i \times \mathbf{U} \mathbf{V} \mathbf{h}_{\text{BORG}} = \mathbf{0}$$

- 总力矩可简化为：

$$\mathbf{U} \mathbf{C} \mathbf{N} = \sum_i m_i \mathbf{R} \mathbf{C} \mathbf{P}_i \times \mathbf{U} \mathbf{Q} \mathbf{h}_{\mathbf{C}} \times \mathbf{R} \mathbf{C} \mathbf{P}_i + \sum_i m_i \mathbf{R} \mathbf{C} \mathbf{P}_i \times \mathbf{U} \mathbf{Q} \mathbf{C} \times \mathbf{U} \mathbf{Q} \mathbf{C} \times \mathbf{R} \mathbf{C} \mathbf{P}_i$$

- 计算 $\mathbf{U} \mathbf{C} \mathbf{N}$ 在坐标系 {C} 中的表示：

$$\begin{aligned} \mathbf{C} \mathbf{C} \mathbf{N} &= \mathbf{C} \mathbf{N} = \mathbf{U} \mathbf{C} \mathbf{R} \mathbf{U} \mathbf{C} \mathbf{N} \\ &= \mathbf{U} \mathbf{R} \sum_i m_i \mathbf{R} \mathbf{C} \mathbf{P}_i \times \mathbf{U} \mathbf{Q} \mathbf{h}_{\mathbf{C}} \times \mathbf{R} \mathbf{C} \mathbf{P}_i + \sum_i m_i \mathbf{R} \mathbf{C} \mathbf{P}_i \times \mathbf{U} \mathbf{Q} \mathbf{C} \times \mathbf{U} \mathbf{Q} \mathbf{C} \times \mathbf{R} \mathbf{C} \mathbf{P}_i \end{aligned}$$

7.2 刚体的惯性张量与欧拉方程

- cN 的第一项

$$\sum_i m_i {}^C R_U {}^H R_{C_i} \times {}^U Q \dot{\boldsymbol{h}}_C \times {}^H R_{C_i} = \sum_i m_i {}^C R_U {}^C R_{C_i} \times \left({}^C R_U ({}^U Q \dot{\boldsymbol{h}}_C \times {}^C R_{C_i}) \right)$$

$$\sum_i m_i {}^C P_i \times {}^R U {}^C U Q \dot{\boldsymbol{h}}_C \times {}^H R_{C_i} = \sum_i m_i {}^C P_i \times {}^R U {}^C U \dot{\boldsymbol{h}}_C \times {}^R U {}^C P_i$$

$$\sum_i m_i {}^C P_i \times {}^C U Q \dot{\boldsymbol{h}}_C \times {}^C P_i = \sum_i -m_i {}^C P_i \times {}^C P_i \times {}^C U Q \dot{\boldsymbol{h}}_C$$

$$\sum_i -m_i {}^C P_i \times {}^C P_i \times {}^C U Q \dot{\boldsymbol{h}}_C = \sum_i -m_i {}^C P_i \times {}^C P_i \times {}^C \dot{\boldsymbol{h}}_C$$

- 遵循之前符号规则，这里用 ${}^C \dot{\boldsymbol{h}}_C = {}^C U Q \dot{\boldsymbol{h}}_C$ ，表示该（联体）质心坐标系在惯性坐标系 U 中的角加速度

7.2 刚体的惯性张量与欧拉方程

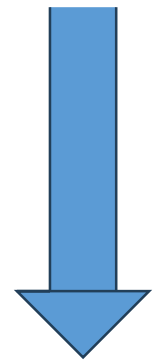
● cN的第二项

$$\begin{aligned} & \sum_i m_i \mathbb{R}_{C_i}^{CP_i} \times \mathbb{U}_{QC} \times \mathbb{U}_{QC} \times \mathbb{R}_{C_i}^{CP_i} \\ &= \sum_i m_i \mathbb{R}_{U_i}^{C_i} \mathbb{R}_{C_i}^{CP_i} \times \mathbb{R}^C \mathbb{U}_{QC} \times \mathbb{U}_{QC} \times \mathbb{R}_{C_i}^{CP_i} \\ &= \sum_i m_i \mathbb{C}_{P_i} \times \mathbb{U}_{RU_{QC}}^C \times \mathbb{R}^C \mathbb{U}_{QC} \times \mathbb{R}_{C_i}^{CP_i} \\ &= \sum_i m_i \mathbb{C}_{P_i} \times \mathbb{C} \mathbb{U}_{QC} \times \mathbb{U}_{RU_{QC}}^C \times \mathbb{R}_{C_i}^{CP_i} \\ &= \sum_i m_i \mathbb{C}_{P_i} \times \mathbb{C} \mathbb{U}_{QC} \times \mathbb{C} \mathbb{U}_{QC} \times \mathbb{C}_{P_i} \\ &= \sum_i -m_i \mathbb{C} \mathbb{U}_{QC} \times \mathbb{C}_{P_i} \times \mathbb{C}_{P_i} \times \mathbb{C} \mathbb{U}_{QC} \\ &= \sum_i -m_i \mathbb{C} \hat{\mathbb{C}}_{C_i} \mathbb{C}_{P_i}^2 \mathbb{C} \hat{\mathbb{C}}_{C_i} \end{aligned}$$

- 遵循之前符号规则，这里用 $\hat{\mathbb{C}}_{C_i} = \mathbb{U}_{QC}$ ，表示该(联体)质心坐标系在惯性坐标系 U 中的角速度

7.2 刚体的惯性张量与欧拉方程

$$\mathbf{cN} = \sum_i m_i \mathbf{cP}_i \times \hat{\mathbf{c}} \times \mathbf{cP}_i - \sum_i m_i \mathbf{cP}_i \times \hat{\mathbf{c}} \times \mathbf{cP}_i$$



记 $\mathbf{cI} = \sum_i m_i \mathbf{cP}_i \times \mathbf{cP}_i$

$$\mathbf{cN} = \mathbf{cI} \hat{\mathbf{c}} + \hat{\mathbf{c}} \times \mathbf{cI} \hat{\mathbf{c}}$$

- 该式为旋转刚体的**欧拉方程**
- 欧拉方程描述了作用在刚体上的力矩 \mathbf{cN} 与刚体旋转角速度 $\hat{\mathbf{c}}$ 和角加速度 $\hat{\mathbf{c}} \times \hat{\mathbf{c}}$ 之间的关系
- \mathbf{cI} 称为刚体的**惯性张量 (inertia tensor)**，或**旋转惯性矩阵 (rotational inertia matrix)**

7.2 刚体的惯性张量与欧拉方程

- 可以看出, cI 是一个 3×3 矩阵
- 如将 cP_i 完整记为 $[x_i, y_i, z_i]$, cI 矩阵各元素为:

$$cI = \begin{bmatrix} m^i (y_i^2 + z_i^2) & -m^i x_i y_i & -m^i x_i z_i \\ -m^i x_i y_i & m^i (x_i^2 + z_i^2) & -m^i y_i z_i \\ -m^i x_i z_i & -m^i y_i z_i & m^i (x_i^2 + y_i^2) \end{bmatrix}$$

- 记为:

$$cI =: \begin{bmatrix} I_{xx} & -I_{xy} & -I_{xz} \\ -I_{xy} & I_{yy} & -I_{yz} \\ -I_{xz} & -I_{yz} & I_{zz} \end{bmatrix}$$

7.2 刚体的惯性张量与欧拉方程

- 考虑质量连续分布的刚体
- 用密度函数 $\rho(x, y, z)$ 和微分单元体 dV 的乘积替代点质量，用积分运算替代求和运算，可得：

$$C I =: \begin{bmatrix} I_{xx} & -I_{xy} & -I_{xz} \\ -I_{xy} & I_{yy} & -I_{yz} \\ -I_{xz} & -I_{yz} & I_{zz} \end{bmatrix}$$

$$I_{xx} \equiv \int_B (y^2 + z^2) \rho(x, y, z) dV$$

$$I_{yy} \equiv \int_B (x^2 + z^2) \rho(x, y, z) dV$$

$$I_{zz} \equiv \int_B (x^2 + y^2) \rho(x, y, z) dV$$

$$I_{xy} \equiv \int_B xy \rho(x, y, z) dV$$

$$I_{xz} \equiv \int_B xz \rho(x, y, z) dV$$

$$I_{yz} \equiv \int_B yz \rho(x, y, z) dV$$

- 惯性张量是一个对称矩阵
- 惯性张量中的对角元素 I_{xx} 、 I_{yy} 和 I_{zz} 称为 **惯性矩 (mass moments of inertia)**
- 非对角元素 I_{xy} 、 I_{xz} 和 I_{yz} 称为 **惯性积 (mass product of inertia)**

7.2 刚体的惯性张量与欧拉方程

- 例7-1: 考虑如图中的质量为 m ，长度为 l ，宽度为 w ，高度为 h 的长方体连杆。连杆的质量是均匀分布的。建立如图所示的(原点)位于长方体连杆质心的联体坐标系 $\{C\}$ 。计算该连杆在 $\{C\}$ 下的惯性张量。

解: 该连杆的密度 $\rho = \frac{m}{hlw}$

(1) 惯性矩:

$$I_{xx} = \int_{-\frac{h}{2}}^{\frac{h}{2}} \int_{-\frac{w}{2}}^{\frac{w}{2}} \left(\int_{-\frac{l}{2}}^{\frac{l}{2}} (y^2 + z^2) \rho dx \right) dy dz$$

$$= \rho \int_{-\frac{h}{2}}^{\frac{h}{2}} \int_{-\frac{w}{2}}^{\frac{w}{2}} (y^2 + z^2) l dy dz = \rho l \int_{-\frac{h}{2}}^{\frac{h}{2}} \left[\frac{y^3}{3} + z^2 y \right]_{-\frac{w}{2}}^{\frac{w}{2}} dz$$

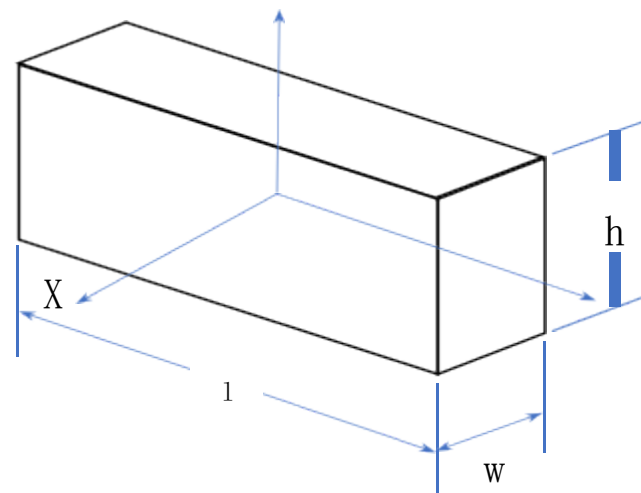
$$= \rho l \int_{-\frac{h}{2}}^{\frac{h}{2}} \left(\frac{2}{3} \frac{w^3}{2} + z^2 w \right) dz = \rho l \left[\frac{2}{3} \frac{w^3}{2} z + \frac{w}{3} z^3 \right]_{-\frac{h}{2}}^{\frac{h}{2}}$$

$$= \rho l \left(\frac{2}{3} \frac{w^3}{2} h + \frac{w}{3} \frac{h^3}{3} \right) = \frac{\rho l w h}{12} (2w^2 + h^2)$$

$$= \frac{m}{12} (l^2 + h^2)$$

类似的, 可计算得:

$$I_{yy} = \frac{m}{12} (h^2 + w^2), \quad I_{zz} = \frac{m}{12} (w^2 + l^2)$$



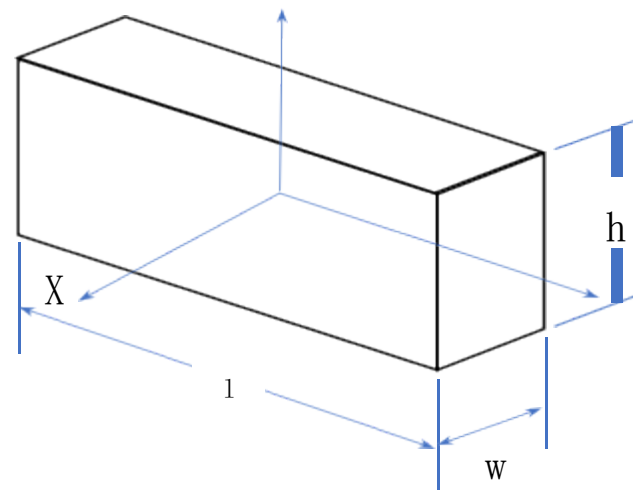
7.2 刚体的惯性张量与欧拉方程

(2) 惯性积:

$$\begin{aligned} I_{xy} &= \int_{-\frac{h}{2}}^{\frac{h}{2}} \int_{-\frac{1}{2}}^{\frac{1}{2}} \int_{-\frac{w}{2}}^{\frac{w}{2}} xyp dx dy dz \\ &= \rho \int_{-\frac{h}{2}}^{\frac{h}{2}} \int_{-\frac{1}{2}}^{\frac{1}{2}} \int_{-\frac{w}{2}}^{\frac{w}{2}} d \frac{x^2 y}{2} dy dz = 0 \end{aligned}$$

类似的, 可计算得:

$$I_{yz} = 0, \quad I_{yz} = 0$$



(3) 该连杆在 {C} 下的惯性张量:

$$cI = \begin{bmatrix} \frac{m}{12} l^2 + h^2 & 0 & 0 \\ 0 & \frac{m}{12} h^2 + w^2 & 0 \\ 0 & 0 & \frac{m}{12} w^2 + l^2 \end{bmatrix}$$

7.2 刚体的惯性张量与欧拉方程

- 注意： 惯性张量也可以定义在非质心坐标系中
- 例7-2: 考虑如图中的质量为 m ，长度为 l ，宽度为 w ，高度为 h 的长方体连杆。连杆的质量是均匀分布的。建立如图所示的(原点)位于长方体连杆一顶点的联体坐标系 $\{B\}$ 。计算该连杆在 $\{B\}$ 下的惯性张量。

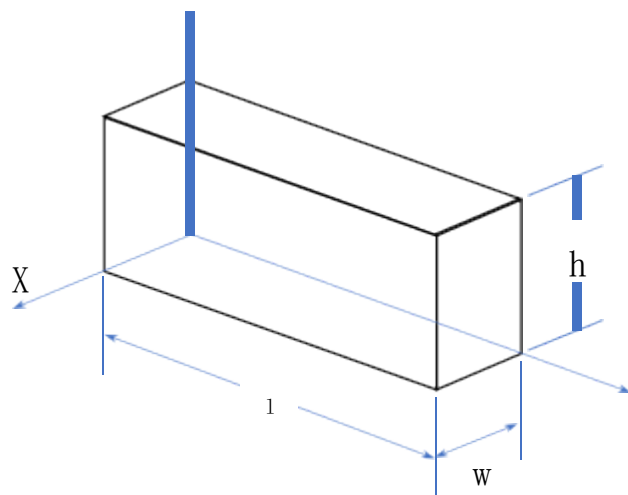
解： 该连杆的密度 $\rho = \frac{m}{hlw}$

(1) 惯性矩:

$$\begin{aligned}
 I_{xx} &= \int_0^h \int_0^l \int_0^w (y^2 + z^2) \rho \, dx \, dy \, dz \\
 &= \int_0^h \int_0^l \rho \left(\int_0^w y^2 + z^2 \, dx \right) dy \, dz = \int_0^h \int_0^l \rho \left(\frac{y^3}{3} + z^2 y \right) dy \, dz \\
 &= \rho \int_0^h \left(\frac{l^3}{3} + z^2 l \right) dz = \rho \int_0^h \left(\frac{l^3}{3} + \frac{z^3}{3} \right) dz \\
 &= \rho \left(\frac{l^3 h}{3} + \frac{h^3 l}{3} \right) = \frac{m}{3} (l^2 + h^2)
 \end{aligned}$$

类似的，可计算得:

$$I_{yy} = \frac{m}{3} (h^2 + w^2), \quad I_{zz} = \frac{m}{3} (w^2 + l^2)$$



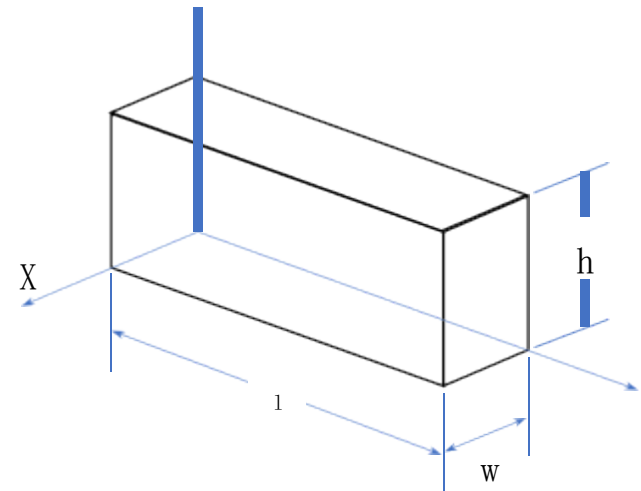
7.2 刚体的惯性张量与欧拉方程

(2) 惯性积:

$$\begin{aligned}
 I_{xy} &= \int_0^h \int_0^l \int_0^w xyp \, dx \, dy \, dz \\
 &= \int_0^h \int_0^l \int_0^w \frac{x^2 y}{2} \, dx \, dy \, dz \\
 &= \int_0^h \int_0^l \frac{w^2 y^2}{2} \, dy \, dz = \int_0^h \frac{w^2 l^2 y^2}{6} \, dy \\
 &= \frac{w^2 l^2 h}{4} = \frac{m}{4} wl
 \end{aligned}$$

类似的, 可计算得:

$$I_{yz} = \frac{m}{4} lh, \quad I_{xz} = \frac{m}{4} hw$$



(3) 该连杆在 {B} 下的惯性张量:

$${}_B I = \begin{bmatrix} \frac{m}{3} (l^2 + h^2) & -\frac{m}{4} wl & -\frac{m}{4} hw \\ -\frac{m}{4} wl & \frac{m}{3} (h^2 + w^2) & -\frac{m}{4} lh \\ -\frac{m}{4} hw & -\frac{m}{4} lh & w^2 + \frac{m}{3} l^2 \end{bmatrix}$$

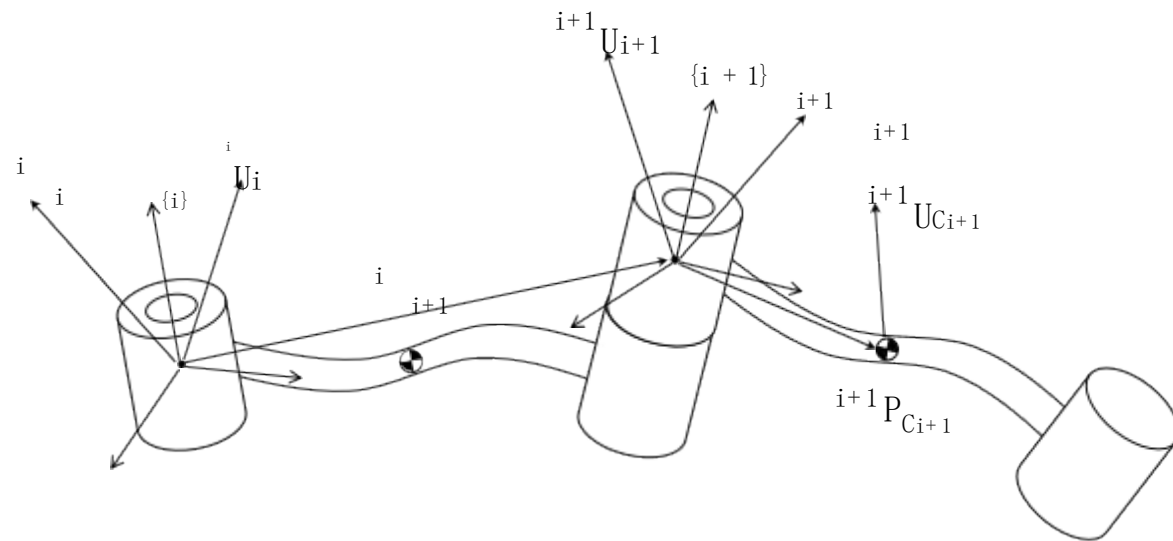
7.3 牛顿-欧拉迭代动力学方程

- 利用牛顿-欧拉法求解动力学方程分两个阶段：
 - 向外迭代：从(虚拟)的连杆0开始，依次计算连杆1到N联体坐标系得速度(线速度和角速度)以及加速度(线加速度和角加速度)，同时利用连杆i联体坐标系得速度和加速度计算连杆i质心的加速度，并利用牛顿方程和欧拉方程求取作用在连杆上的力和力矩
 - 向内迭代：从连杆N开始，根据力平衡方程和力矩平衡方程，依次计算出连杆N-1到连杆1上的力，同时计算出产生这些力和力矩所需的(转动型关节)关节力矩或(平动型关节)关节力
- 注意：下面牛顿-欧拉迭代动力学方程的讨论中忽略了摩擦的影响，即假设各关节均无摩擦

7.3 牛顿-欧拉迭代动力学方程

7.3.1 向外迭代：速度和加速度的计算

(1) 连杆的速度传递：



- 考虑一般的连杆坐标系 $\{i\}$ 及其相邻连杆坐标系 $\{i + 1\}$ ，已知：

$${}^i_0\mathbf{a}_{i+1} = {}^i_0\mathbf{a}_i + {}^i_0\mathbf{R}_{i+1} e^{\hat{\mathbf{h}}_{i+1}} {}^{i+1}\hat{\mathbf{z}}_{i+1}$$

$${}^i\mathbf{U}_{i+1} = {}^i\mathbf{U}_i + {}^i_0\mathbf{a}_i \times {}^i_0\mathbf{p}_{i+1}$$

- 左乘 ${}^{i+1}_i\mathbf{R}$ ：

$${}^{i+1}_0\mathbf{a}_{i+1} = {}^{i+1}_i\mathbf{R} {}^i_0\mathbf{a}_i + e^{\hat{\mathbf{h}}_{i+1}} {}^{i+1}\hat{\mathbf{z}}_{i+1}$$

$${}^{i+1}\mathbf{U}_{i+1} = {}^{i+1}_i\mathbf{R} {}^i\mathbf{U}_i + {}^i_0\mathbf{a}_i \times {}^i_0\mathbf{p}_{i+1}$$

7.3 牛顿-欧拉迭代动力学方程

7.3.1 向外迭代：速度和加速度的计算

(2) 连杆的角加速度传递:

- 角加速度传递公式:

$${}^A n \dot{\boldsymbol{\rho}}_C = {}^A n \dot{\boldsymbol{\rho}}_B + {}^A R_{Bn} \dot{\boldsymbol{\rho}}_C + {}^A n_B \times_B A$$

R_{Bn_C} ● 令 $A = \{0\}$, $B = \{i\}$, $C = \{i + 1\}$:

$${}^i n \dot{\boldsymbol{\rho}}_{i+1} = {}^i n \dot{\boldsymbol{\rho}}_{i_i} + {}^i R_{in} \dot{\boldsymbol{\rho}}_{i+1} + {}^i n_i \times_i R_{ini+1}$$

- ${}^i n_{i+1} = e^{\dot{\boldsymbol{\rho}}_{i+1} \hat{\mathbf{z}}_{i+1}} {}^i R_{i+1}$

- 注意: ${}^i n_{i+1}$ 和 ${}^i \dot{\boldsymbol{\rho}}_{i+1}$ 具有不同的物理意义

7.3 牛顿-欧拉迭代动力学方程

7.3.1 向外迭代：速度和加速度的计算

$$\bullet \text{ 求导得: } \quad {}^i\dot{\mathbf{p}}_{i+1} = e^{\hat{\mathbf{h}}_{i+1} t} {}^{R_{i+1}}\hat{\mathbf{z}}_{i+1}^i$$

● 求导得:

$${}^i\dot{\mathbf{p}}_{i+1} = \ddot{\theta}_{i+1} {}^{R_{i+1}}\hat{\mathbf{z}}_{i+1}^i$$

● 代入仙 \mathbf{p}_{i+1} 式:

$$\begin{aligned} {}^i\mathbf{p}_{i+1} &= {}^i\mathbf{p}_i + \ddot{\theta}_{i+1} {}^{R_{i+1}}\hat{\mathbf{z}}_{i+1}^i + {}^i\mathbf{p}_i \times e^{\hat{\mathbf{h}}_{i+1} t} {}^{R_{i+1}}\hat{\mathbf{z}}_{i+1}^i \\ {}^i\mathbf{p}_{i+1} &= {}^i\mathbf{p}_i + \ddot{\theta}_{i+1} {}^{R_{i+1}}\hat{\mathbf{z}}_{i+1}^i + {}^i\mathbf{p}_i \times e^{\hat{\mathbf{h}}_{i+1} t} {}^{R_{i+1}}\hat{\mathbf{z}}_{i+1}^i \end{aligned}$$

● 两边乘上 ${}^i_0\mathbf{R}$:

$${}^i_0\mathbf{p}_{i+1} = {}^i_0\mathbf{p}_i + \ddot{\theta}_{i+1} {}^i_0\mathbf{R} {}^{R_{i+1}}\hat{\mathbf{z}}_{i+1}^i + {}^i_0\mathbf{p}_i \times e^{\hat{\mathbf{h}}_{i+1} t} {}^i_0\mathbf{R} {}^{R_{i+1}}\hat{\mathbf{z}}_{i+1}^i$$

● 为得到{ i }到{ $i + 1$ }的递归式

● 两边再乘上 ${}^{i+1}_i\mathbf{R}$:

$${}^{i+1}_i\mathbf{p}_{i+1} = {}^{i+1}_i\mathbf{R} {}^i_0\mathbf{p}_i + \ddot{\theta}_{i+1} {}^{i+1}_i\mathbf{R} {}^{R_{i+1}}\hat{\mathbf{z}}_{i+1}^i + {}^{i+1}_i\mathbf{R} {}^i_0\mathbf{p}_i \times e^{\hat{\mathbf{h}}_{i+1} t} {}^{i+1}_i\mathbf{R} {}^{R_{i+1}}\hat{\mathbf{z}}_{i+1}^i$$

● 对于**平动型关节**，因为 $e^{\hat{\mathbf{h}}_{i+1} t} = 0$ ， $\ddot{\theta}_{i+1} = 0$ ，上式可简化为:

$${}^{i+1}_i\mathbf{p}_{i+1} = {}^{i+1}_i\mathbf{R} {}^i_0\mathbf{p}_i$$

7.3 牛顿-欧拉迭代动力学方程

7.3.1 向外迭代：速度和加速度的计算

(3) 连杆的线加速度传递：

- 线加速度传递公式

$${}^A V \dot{\boldsymbol{r}}_Q = {}^A V \dot{\boldsymbol{r}}_{BORG} + {}_B^A R B V \dot{\boldsymbol{r}}_Q + 2 \boldsymbol{a}_{nB} \times_B {}^A R B V \dot{\boldsymbol{r}}_Q + \boldsymbol{a}_{nB} \times_B {}^A R B \dot{\boldsymbol{r}}_Q + \boldsymbol{a}_{nB} \times \boldsymbol{a}_{nB} \times_B {}^A R B \dot{\boldsymbol{r}}_Q$$

- 令 $A = \{0\}$, $B = \{i\}$, Q 为 $\{i+1\}$ 原点：

$$U \dot{\boldsymbol{r}}_{i+1} = U \dot{\boldsymbol{r}}_i + {}_i^0 R_i V \dot{\boldsymbol{r}}_{i+1} + 2 \boldsymbol{a}_{ni} \times_i {}^0 R_i V_{i+1} + \boldsymbol{a}_{ni} \times_i {}^0 R_i \dot{\boldsymbol{r}}_{i+1} + \boldsymbol{a}_{ni} \times \boldsymbol{a}_{ni} \times_i {}^0 R_i \dot{\boldsymbol{r}}_{i+1}$$

- 两边同乘上 ${}^i_0 R$ ：

$${}^i U \dot{\boldsymbol{r}}_{i+1} = {}^i U \dot{\boldsymbol{r}}_i + {}^i V \dot{\boldsymbol{r}}_{i+1} + 2 {}^i \boldsymbol{a}_{ni} \times_i V_{i+1} + {}^i \boldsymbol{a}_{ni} \times_i \dot{\boldsymbol{r}}_{i+1} + {}^i \boldsymbol{a}_{ni} \times_i \boldsymbol{a}_{ni} \times_i \dot{\boldsymbol{r}}_{i+1}$$

- 两边再乘上 ${}^{i+1}_i R$ ，可得到 $\{i\}$ 到 $\{i+1\}$ 的递归式：

$${}^{i+1} U \dot{\boldsymbol{r}}_{i+1} = {}^{i+1}_i R {}^i U \dot{\boldsymbol{r}}_i + {}^{i+1}_i \boldsymbol{a}_{ni} \times_i \dot{\boldsymbol{r}}_{i+1} + {}^{i+1}_i \boldsymbol{a}_{ni} \times_i \boldsymbol{a}_{ni} \times_i \dot{\boldsymbol{r}}_{i+1} + {}^{i+1}_i R {}^i V \dot{\boldsymbol{r}}_{i+1} + 2 {}^{i+1}_i \boldsymbol{a}_{ni} \times_i V_{i+1}$$

7.3 牛顿-欧拉迭代动力学方程

7.3.1 向外迭代：速度和加速度的计算

- 对于平动型关节：

$${}^{i+1}R_i V_{i+1} = {}^{i+1}V_{i+1} = d \dot{\theta}_{i+1} {}^{i+1}\hat{z}_{i+1}, \quad {}^{i+1}R_i V \dot{\theta}_{i+1} = {}^{i+1}V \dot{\theta}_{i+1} \ddot{\theta}_{i+1} {}^{i+1}\hat{z}_{i+1}, \quad {}^{i+1}\text{仙}_{i+1} = {}^{i+1}R_i \text{仙}_i$$

- ${}^{i+1}U \dot{\theta}_{i+1}$ 式可表示为

$${}^{i+1}U \dot{\theta}_{i+1} = {}^{i+1}R_i U \dot{\theta}_i + {}^i\text{仙}_i \times {}^i\text{仙}_i \times {}^i0_{i+1} + {}^i\text{仙}_i \times {}^i\text{仙}_i \times {}^i0_{i+1} \ddot{\theta}_{i+1} + {}^{i+1}\hat{z}_{i+1} + 2{}^{i+1}\text{仙}_{i+1} \times d \dot{\theta}_{i+1} \hat{z}_{i+1}$$

- 对于转动型关节：

$${}^i V_{i+1} = 0, \quad {}^i V \dot{\theta}_{i+1} = 0$$

- ${}^{i+1}U \dot{\theta}_{i+1}$ 式可简化为：

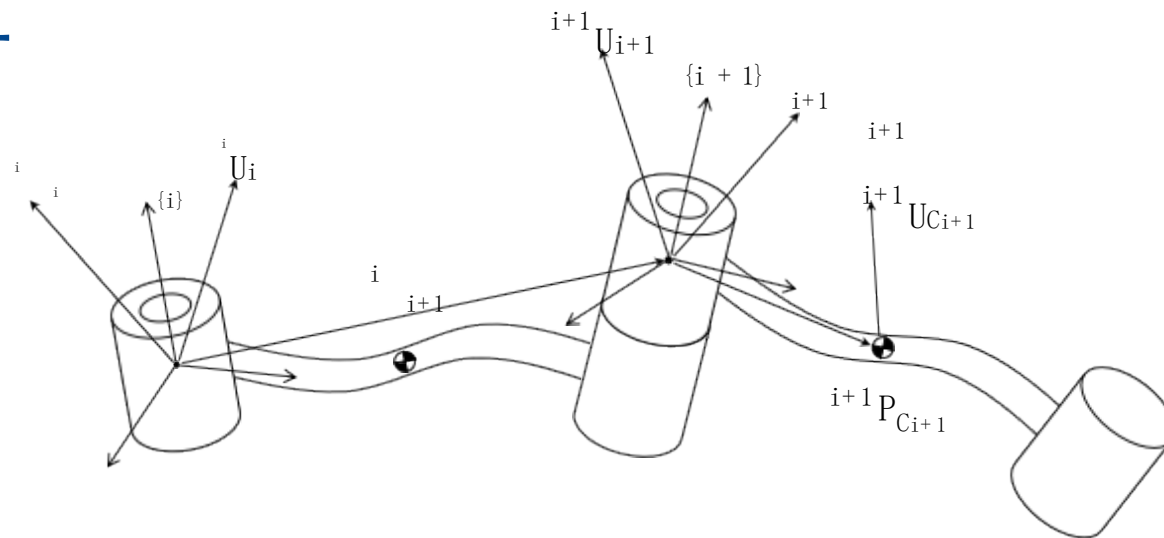
$${}^{i+1}U \dot{\theta}_{i+1} = {}^{i+1}R_i U \dot{\theta}_i + {}^i\text{仙}_i \times {}^i\text{仙}_i \times {}^i0_{i+1}$$

7.3 牛顿-欧拉迭代动力学方程

7.3.1 向外迭代：速度和加速度的计算

(4) 连杆质心的线加速度传递：

- 为了计算作用在连杆质心上的力，还需要计算连杆质心的加速度
- 线加速度传递公式：



$${}^A V_Q = {}^A V_{BORG} + {}_B^A R V_Q + 2 {}_B^A n_B \times_B {}^A R V_Q + {}_B^A n_B \times_B {}^A R B Q + {}_B^A n_B \times_B {}^A R B Q$$

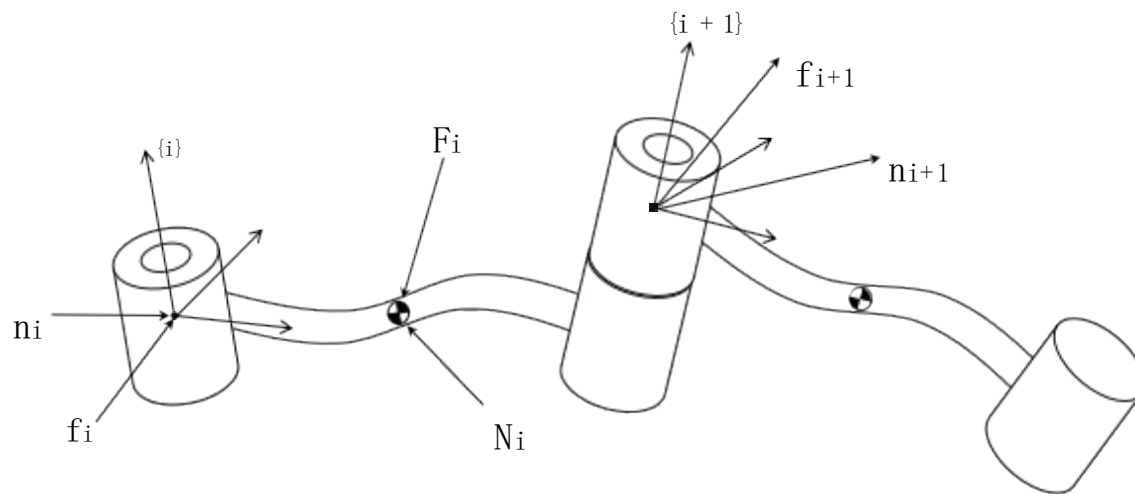
- 选取 $A = 0$, $B = \{i\}$, Q 为连杆*i*质心，表示为 C_i
- 因为 ${}^B V_Q = {}^i V_{C_i} = 0$, ${}^B V_Q = {}^i V_{C_i} = 0$, 有：

$${}^U \dot{r}_{C_i} = {}^U \dot{r}_i + {}^i \dot{r}_i \times {}^i P_{C_i} + {}^i \dot{r}_i \times {}^i \dot{r}_i \times {}^i P_{C_i}$$

- 两边同乘上 ${}^i_0 R$:

$${}^i U \dot{r}_{C_i} = {}^i U \dot{r}_i + {}^i \dot{r}_i \times {}^i P_{C_i} + {}^i \dot{r}_i \times {}^i \dot{r}_i \times {}^i P_{C_i}$$

7.3 牛顿-欧拉迭代动力学方程



- 由前面的计算，我们可以从连杆0开始，向外迭代计算连杆1至连杆n的质心坐标系的线加速度、角速度和角加速度
- 接着利用牛顿-欧拉公式，可计算作用在**连杆质心上的惯性力和力矩**：

$$F_i = mU \dot{\rho}_{C_i}$$

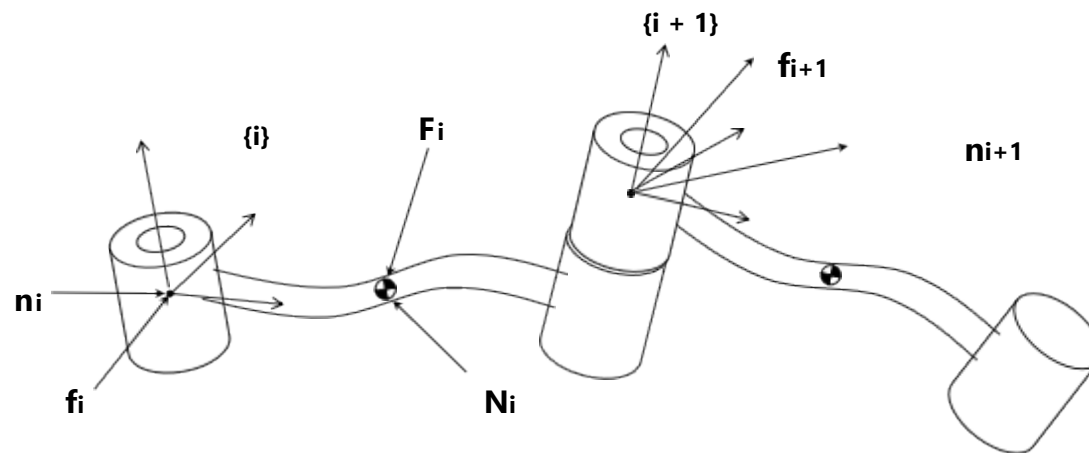
$${}^{C_i}N_i = {}^{C_i}I_{C_i} {}^{i} \ddot{\rho}_i + {}^{C_i} \rho_{i} \times {}^{C_i}I_{C_i} {}^{i} \ddot{\rho}_i$$

- 坐标系 $\{C_i\}$ 的原点位于连杆质心，可以选取坐标系 $\{C_i\}$ 的各坐标轴方向与原连杆坐标系 $\{i\}$ 方向相同，则上式中 ${}^{C_i} \rho_{i} = {}^i \rho_i$ ， ${}^{C_i} I_{C_i} = {}^i I_i$

7.3 牛顿-欧拉迭代动力学方程

7.3.2 向内迭代：力和力矩的计算

- 右图为典型连杆在无重力状态下的受力情况
- 考虑连杆*i*，先考虑其力平衡方程



- 作用于*{i}*原点的力向量 f_i 表示连杆*i - 1*施加在连杆*i*上的力，力矩向量 n_i 表示连杆*i - 1*施加在连杆*i*上的力矩
 - 除了惯性力 iF_i ，连杆*i*还受到连杆*i - 1*施加在连杆*i*上的 f_i ，这里左上标表示这两个力表示在坐标系*{i}*下
 - 由于连杆*i*对连杆*i + 1*有一作用力 f_{i+1} ，所以连杆*i + 1*对连杆*i*有一反作用力 $-f_{i+1}$ ，同样的，用 $i+1f_{i+1}$ 在坐标系*{i + 1}*下表示 f_{i+1}
- 将所有作用于连杆*i*上的力向量相加，得到力平衡方程：

$$iF_i = if_i - i+1R_{i+1}f_{i+1}$$

以上内容仅为本文档的试下载部分，为可阅读页数的一半内容。如要下载或阅读全文，请访问：
<https://d.book118.com/048023116063007015>