含拐点的柔顺机构动力学建模及分析

余跃庆,张 娜

(北京工业大学机械工程与应用电子技术学院,北京 100124)

摘 要:为分析含拐点的大变形柔性梁的动态响应,建立含拐点的柔顺杆的动力学模型,基于拉格朗日方程推导其动力学方程组,在 MATLAB 软件中求解出其转角随时间变化的特性曲线,并与 ADAMS 软件仿真所得角位移曲线进行比较.研究表明:含拐点柔顺机构的拐点关节依靠各杆间的动力学耦合运动,拐点关节的转角变化很大,这体现了含拐点的柔顺机构动力学模型与不含拐点的柔顺机构动力学模型的区别,柔顺机构动力学模型能精确地反映柔顺机构的运动和变形.

关键词:柔顺机构; 伪刚体模型; 拐点; 动力学
 中图分类号: TH 112
 文献标志码: A
 doi: 10.11936/bjutxb2017060043

文章编号: 0254-0037(2018)04-0489-08

Dynamic Modeling and Characteristic Analysis of Compliant Mechanisms With Inflection Point

YU Yueqing, ZHANG Na

(College of Mechanical Engineering and Applied Electronics Technology, Beijing University of Technology, Beijing 100124, China)

Abstract: To analyze large deflection beams with inflection point in compliant mechanisms, a dynamic model of the compliant mechanisms with inflection point was established, and the kinetic equations were deduced based on the Lagrange equation. The curves of the angle of rotation were obtained in MATLAB software and compared with the simulation results of ADAMS software. Results show that the rotation angle of the joint at the inflection point varies significantly with the dynamic coupling between the rods. This reflects the difference between the dynamic model of the compliant mechanism with inflection point and the dynamic model of the compliant mechanism without inflection point. The dynamic model can reflect the complicated deformation and motion of the compliant mechanisms exactly.

Key words: compliant mechanisms; pseudo-rigid-body model; inflection point; dynamics

由于柔性构件产生的弹性变形能传递和转换运动与力,柔顺机构可以实现传统机构的功能,并且因 其具有免安装、无间隙和免润滑的特点,柔顺机构在 精度、可靠性和成本方面具有更高的优势^[12],近年 来,柔顺机构被广泛应用到 MEMS 产品、机器人微 操作系统等许多前沿领域中,已经成为机构学研究 和发展的新方向^[3]. 目前,在柔顺机构运动学和设计方面国内外学 者所做的研究比较多.为了将刚性机构的理论应用 到柔顺机构的研究中,Howell 等^[4]提出用扭簧链接 的刚体杆件来模拟柔性杆件的变形,这就是伪刚体 模型法,伪刚体模型法的提出加快了柔顺机构发展 的进程. Edwards 等^[5]提出的 1R 伪刚体模型计算 简单,能在一定的柔性角范围内保证模型的正确性

收稿日期: 2017-06-26

基金项目:国家自然科学基金资助项目(51575006)

和有效性.为提高伪刚体模型的精度,Su^[6]和冯忠 磊等^[7]分别提出了 3R 伪刚体模型和 2R 伪刚体模 型,3R 伪刚体模型和 2R 伪刚体模型均比 1R 伪刚 体模型的参数计算复杂得多,因此 2R 伪刚体模型 相比于另外 2 种伪刚体模型具有明显的优越性.在 含拐点的大变形梁运动学研究方面,余跃庆等^[8]提 出了 3 种能模拟柔顺杆拐点和末端位置变化的伪刚 体运动学模型,并对伪刚体模型和柔顺杆的拐点与 末端位置进行误差分析.

柔顺机构动力学特性分析对机械系统的运动精 度和是否能满足系统要求至关重要. Boyle 等^[9]应 用伪刚体模型法对柔顺常力机构进行了动力学建模 和分析,并对模型的可靠性进行了实验验证.同样 基于伪刚体模型法.Scott 等^[10]分析了简单的平行导 向柔顺四杆机构的动力学特性. 除了伪刚体模型 法,还可以用有限元法分析柔顺机构的动力学,Li 等[11] 基于此法分析了特征参数对柔顺机构位形精 确度的影响. 根据 1R 伪刚体运动学模型和等效原 理,Yu 等^[12]建立了1R 伪刚体动力学模型,另外还 开展了平面柔顺机构动力学研究. 李茜等^[13]推导 了 2R 和 3R 伪刚体动力学新模型的动力学方程,研 究表明2R 伪刚体动力学模型具有计算简单、精度 高的特性.余跃庆等^[14]对考虑了柔顺杆的轴向运 动的 PR 和 PRR 伪刚体模型进行了动力学建模及相 关研究,并将 PR、PRR 分别和 1R、2R 伪刚体动力学 模型进行比较,得出各个模型的优缺点[14].

目前,对于含拐点的柔顺机构的研究并没有涉及动力学方面.为丰富相关理论研究,本文建立含拐点的柔顺机构伪刚体动力学模型,推导其动力学方程.然后应用 MATLAB 软件画出 4 条转角曲线,最后在 ADAMS 软件里进行仿真计算并与 MATLAB 求解的曲线对比.

1 RRHR 动力学模型

图 1(a) 为一般载荷情况下含拐点的柔顺杆,*I* 为柔顺杆的拐点,图 1(b) 为对应的四自由度 RRHR 伪刚体动力学模型,该伪刚体模型具有 3 个带扭簧 的转动副和 1 个不带扭簧的铰链,"R"表示具有扭 簧的转动副,"H"代表铰链(Hinge),表示模型中没 有扭簧的转动副.其中柔顺杆的杆长为*l*,扭簧常数 分别为*K*,各刚性杆件 0 杆、1 杆、2 杆、3 杆、4 杆的 杆长分别为 $l_i = \gamma_i l(i = 0, 1, 2, 3, 4)$,质量分别为 $m_i = \gamma_i m(i = 0, 1, 2, 3, 4)$, γ_i 为 5 个刚性杆件的特征 半径系数,且 $\gamma_0 + \gamma_1 + \gamma_2 + \gamma_3 + \gamma_4 = 1$.特征半径系数和扭簧刚度系数的计算是伪刚体运动学建模的内容,而这部分内容已经在文献[8]中完成,本文在文献[8]建立的模型基础上进行动力学方程组的推导及动力学特性的分析,因此在本文中只给出了文献[8]所建立模型的特征参数的结果,特征参数的具体数值如表1 所示^[8].



表1 RRHR 伪刚体模型的特征参数

Table 1 Characteristic parameters of RRHR PRBM

$\boldsymbol{\gamma}_0$	$\boldsymbol{\gamma}_1$	$\boldsymbol{\gamma}_2$	γ_3	${oldsymbol{\gamma}}_4$	K_{θ_1}	K_{θ_2}	K_{θ_4}
0.047	0. 294	0. 235	0.317	0. 107	6.106	3. 229	3. 835

1.1 动能分析

设图1(b)中各刚性杆件质心点坐标分别为 (x_i,y_i)(*i*=0,1,2,3,4),则刚性杆件1杆、2杆、3 杆、4杆的质心点位置可以表示为

$$\begin{cases} x_1 = \gamma_0 l + \frac{1}{2} \gamma_1 l \cos \theta_1 \\ y_1 = \frac{1}{2} \gamma_1 l \sin \theta_1 \end{cases}$$
(1)

$$\begin{cases} x_{2} = \gamma_{0}l + \gamma_{1}l\cos\theta_{1} + \frac{1}{2}\gamma_{2}l\cos(\theta_{1} + \theta_{2}) \\ y_{2} = \gamma_{1}l\sin\theta_{1} + \frac{1}{2}\gamma_{2}l\sin(\theta_{1} + \theta_{2}) \\ x_{3} = \gamma_{0}l + \gamma_{1}l\cos\theta_{1} + \gamma_{2}l\cos(\theta_{1} + \theta_{2}) + \\ \frac{1}{2}\gamma_{3}l\cos(\theta_{1} + \theta_{2} + \theta_{3}) \\ y_{3} = \gamma_{1}l\sin\theta_{1} + \gamma_{2}l\sin(\theta_{1} + \theta_{2}) + \\ \frac{1}{2}\gamma_{3}l\sin(\theta_{1} + \theta_{2} + \theta_{3}) \\ x_{4} = \gamma_{0}l + \gamma_{1}l\cos\theta_{1} + \gamma_{2}l\cos(\theta_{1} + \theta_{2}) + \\ \gamma_{3}l\cos(\theta_{1} + \theta_{2} + \theta_{3}) + \\ \frac{1}{2}\gamma_{4}l\cos(\theta_{1} + \theta_{2} + \theta_{3} - \theta_{4}) \\ y_{4} = \gamma_{1}l\sin\theta_{1} + \gamma_{2}l\sin(\theta_{1} + \theta_{2}) + \\ \gamma_{3}l\sin(\theta_{1} + \theta_{2} + \theta_{3} - \theta_{4}) \\ \end{cases}$$
(4)

对方程式(1)~(4)分别求导得到各质心点的 速度,进而可以求出各个杆的动能,系统的总动能 等于1杆、2杆、3杆、4杆的动能之和,可以表示为

$$T = T_{1} + T_{2} + T_{3} + T_{4} = \frac{1}{2}m_{1}v_{1}^{2} + \frac{1}{2}J_{1}\dot{\theta}_{1}^{2} + \frac{1}{2}m_{2}v_{2}^{2} + \frac{1}{2}J_{2}(\dot{\theta}_{1} + \dot{\theta}_{2})^{2} + \frac{1}{2}m_{3}v_{3}^{2} + \frac{1}{2}J_{3}(\dot{\theta}_{1} + \dot{\theta}_{2} + \dot{\theta}_{3})^{2} + \frac{1}{2}m_{4}v_{4}^{2} + \frac{1}{2}J_{4}(\dot{\theta}_{1} + \dot{\theta}_{2} + \dot{\theta}_{3} - \dot{\theta}_{4})^{2}$$
(5)

1.2 变形能分析

当柔顺杆末端受载荷作用时,伪刚体模型各个 杆之间的扭簧产生变形,扭簧常数可表示为

$$K_i = K_{\theta_i} \frac{EI}{l} \tag{6}$$

所以柔顺杆的总变形能为

$$U = \frac{1}{2} \sum_{i} K_{i} \theta_{i}^{2} = \frac{EI}{2l} (K_{\theta_{1}} \theta_{1}^{2} + K_{\theta_{2}} \theta_{2}^{2} + K_{\theta_{4}} \theta_{4}^{2})$$
(7)

1.3 动力学方程

由分析力学可知,拉格朗日方程式为

$$\frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}t} \left(\frac{\partial T}{\partial \dot{\theta}_i} \right) - \frac{\partial T}{\partial \theta_i} + \frac{\partial U}{\partial \theta_i} = 0, \ i = 1, 2, 3, 4 \qquad (8)$$

由于本文研究的是末端载荷释放后伪刚体模型的自由振动过程,此时系统没有外力作用,因此方程 右端广义力为零.将式(5)(7)分别代入式(8),可 以得到 RRHR 伪刚体模型的动力学方程,系数写成 矩阵的形式

$$\begin{aligned}
\mathbf{Q}_{1}\ddot{\boldsymbol{\Theta}} + \mathbf{Q}_{2}\dot{\boldsymbol{\Theta}}^{2} + \mathbf{Q}_{3}\dot{\boldsymbol{\Theta}}_{i}\dot{\boldsymbol{\theta}}_{j} + \mathbf{Q}_{4}\boldsymbol{\theta}_{i} = 0 \quad (9) \\
\mathbf{Q}_{1} = \begin{bmatrix} D_{11} & D_{12} & D_{13} & D_{14} \\ D_{21} & D_{22} & D_{23} & D_{24} \\ D_{31} & D_{32} & D_{33} & D_{34} \\ D_{41} & D_{42} & D_{43} & D_{44} \end{bmatrix} \\
\mathbf{Q}_{2} = \begin{bmatrix} D_{111} & D_{122} & D_{133} & D_{144} \\ D_{211} & D_{222} & D_{233} & D_{244} \\ D_{311} & D_{322} & D_{333} & D_{344} \\ D_{412} & D_{413} & D_{114} & D_{123} & D_{124} & D_{134} \\ D_{412} & D_{413} & D_{414} & D_{423} & D_{424} & D_{434} \end{bmatrix} \\
\mathbf{Q}_{4} = \begin{bmatrix} D_{1} & D_{2} & & & \\ & D_{3} & & \\ & D_{412} & D_{413} & D_{414} & D_{423} & D_{424} & D_{434} \end{bmatrix} \\
\dot{\boldsymbol{Q}}_{4} = \begin{bmatrix} \partial_{1} & D_{2} & & & \\ & D_{3} & & \\ & \dot{\boldsymbol{\theta}}_{i} \dot{\boldsymbol{\theta}}_{i} & \\ & \dot{\boldsymbol{\theta}}_{i} \dot{\boldsymbol{\theta}}_{i} & \\ & \dot{\boldsymbol{\theta}}_{i} \dot{\boldsymbol{\theta}}_{i} & \\ & \dot{\boldsymbol{\theta}}_{i} \dot{\boldsymbol{\theta}}_{j} & \\ & \dot{\boldsymbol{\theta}}_{i} \dot{\boldsymbol{\theta}}_{j} & \\ & \dot{\boldsymbol{\theta}}_{i} \dot{\boldsymbol{\theta}}_{j} & \\ & \boldsymbol{\theta}_{i} & \\ & \boldsymbol{\theta}_{i} & \\ & \boldsymbol{\theta}_{i} & \\ & \boldsymbol{\theta}_{i} & \\ \end{array}$$

式中各符号的具体表达式和物理意义分述如下:

1) 等效惯量
$$D_{ii}$$

 $D_{11} = \left[\frac{1}{3}\gamma_1^3 + \frac{1}{3}\gamma_2^3 + \frac{1}{3}\gamma_3^3 + \frac{1}{3}\gamma_4^3 + \gamma_1^2\gamma_2 + \gamma_1^2\gamma_3 + \gamma_1^2\gamma_4 + \gamma_2^2\gamma_3 + \gamma_2^2\gamma_4 + \gamma_3^2\gamma_4 + \gamma_1\gamma_2^2\cos\theta_2 + 2\gamma_1\gamma_2\gamma_3\cos\theta_2 + 2\gamma_1\gamma_2\gamma_4\cos\theta_2 + \gamma_2\gamma_3^2\cos\theta_3 + 2\gamma_2\gamma_3\gamma_4\cos\theta_3 + \gamma_3\gamma_4^2\cos\theta_4 + \gamma_1\gamma_3^2\cos(\theta_2 + \theta_3) + 2\gamma_1\gamma_3\gamma_4\cos(\theta_2 + \theta_3) + \gamma_1\gamma_4^2\cos(\theta_2 + \theta_3 - \theta_4) + \gamma_2\gamma_4^2\cos(\theta_3 - \theta_4)\right]ml^2$
 $D_{22} = \left[\frac{1}{3}\gamma_2^3 + \frac{1}{3}\gamma_3^3 + \frac{1}{3}\gamma_4^3 + \gamma_2^2\gamma_3 + \gamma_2^2\gamma_4 + \gamma_3^2\gamma_4 + \gamma_2\gamma_3^2\cos\theta_3 + 2\gamma_2\gamma_3\gamma_4\cos\theta_3 + \gamma_3\gamma_4^2\cos\theta_4 + \gamma_2\gamma_4^2\cos(\theta_3 - \theta_4)\right]ml^2$
 $D_{33} = \left(\frac{1}{3}\gamma_3^3 + \frac{1}{3}\gamma_4^3 + \gamma_3^2\gamma_4 + \gamma_3\gamma_4^2\cos\theta_4\right)ml^2$
 $D_{44} = \frac{1}{3}\gamma_4^3ml^2$

式中: D_{ii} 表示刚性杆件 *i* 的等效惯量,刚性杆件 *i* 的 加速度 $\ddot{\theta}_i$ 在刚性杆件 *i* 上作用一个惯性力矩 $D_{ii} \ddot{\theta}_i$. 2)耦合惯量 $D_{ii}(i \neq j)$

$$\begin{split} D_{12} &= D_{21} = \left[\frac{1}{3}\gamma_2^3 + \frac{1}{3}\gamma_3^3 + \frac{1}{3}\gamma_4^3 + \gamma_2^2\gamma_3 + \gamma_2^2\gamma_4 + \gamma_3^2\gamma_4 + \frac{1}{2}\gamma_1\gamma_2^2\cos\theta_2 + \gamma_1\gamma_2\gamma_3\cos\theta_2 + \gamma_1\gamma_2\gamma_4\cos\theta_2 + \gamma_2\gamma_3^2\cos\theta_3 + 2\gamma_2\gamma_3\gamma_4\cos\theta_3 + \gamma_3\gamma_4^2\cos\theta_4 + \frac{1}{2}\gamma_1\gamma_3^2\cos(\theta_2 + \theta_3) + \gamma_1\gamma_3\gamma_4\cos(\theta_2 + \theta_3) + \frac{1}{2}\gamma_1\gamma_4^2\cos(\theta_2 + \theta_3 - \theta_4) + \gamma_2\gamma_4^2\cos(\theta_3 - \theta_4)\right]ml^2 \\ D_{13} &= D_{31} = \left[\frac{1}{3}\gamma_3^3 + \frac{1}{3}\gamma_4^3 + \gamma_3^2\gamma_4 + \frac{1}{2}\gamma_2\gamma_3^2\cos\theta_3 + \gamma_2\gamma_3\gamma_4\cos\theta_3 + \gamma_3\gamma_4^2\cos\theta_4 + \frac{1}{2}\gamma_1\gamma_3^2\cos(\theta_2 + \theta_3) + \frac{1}{2}\gamma_2\gamma_4^2\cos(\theta_3 - \theta_4)\right]ml^2 \\ \gamma_1\gamma_3\gamma_4\cos(\theta_2 + \theta_3) + \frac{1}{2}\gamma_1\gamma_4^2\cos(\theta_2 + \theta_3 - \theta_4) + \frac{1}{2}\gamma_2\gamma_4^2\cos(\theta_3 - \theta_4)\right]ml^2 \\ D_{14} &= D_{41} = \left[-\frac{1}{3}\gamma_4^3 - \frac{1}{2}\gamma_3\gamma_4^2\cos\theta_4 - \frac{1}{2}\gamma_2\gamma_4^2\cos(\theta_3 - \theta_4) - \frac{1}{2}\gamma_2\gamma_4^2\cos(\theta_3 - \theta_4)\right]ml^2 \\ D_{23} &= D_{32} = \left[\frac{1}{3}\gamma_3^3 + \frac{1}{3}\gamma_4^3 + \gamma_3^2\gamma_4 + \frac{1}{2}\gamma_2\gamma_3^2\cos\theta_3 + \gamma_2\gamma_3\gamma_4\cos\theta_3 + \gamma_2\gamma_3\gamma_4\cos\theta_3 + \gamma_3\gamma_4^2\cos\theta_4 + \frac{1}{2}\gamma_2\gamma_3\gamma_4\cos\theta_3 + \gamma_2\gamma_3\gamma_4\cos\theta_3 + \gamma_3\gamma_4^2\cos\theta_4 + \frac{1}{2}\gamma_2\gamma_3\gamma_4\cos\theta_3 + \gamma_3\gamma_4^2\cos\theta_4 + \frac{1}{2}\gamma_2\gamma_3\gamma_3\cos\theta_3 + \gamma_2\gamma_3\gamma_4\cos\theta_3 + \gamma_3\gamma_4^2\cos\theta_4 + \frac{1}{2}\gamma_2\gamma_3\gamma_3\cos\theta_4 + \frac{1}{2}\gamma_2\gamma_3\gamma_4\cos\theta_3 + \gamma_3\gamma_4^2\cos\theta_4 + \frac{1}{2}\gamma_2\gamma_3\gamma_4\cos\theta_3 + \gamma_3\gamma_4^2\cos\theta_4 + \frac{1}{2}\gamma_2\gamma_3\gamma_4\cos\theta_3 + \gamma_3\gamma_4^2\cos\theta_4 + \frac{1}{2}\gamma_2\gamma_3\gamma_3\cos\theta_4 + \frac{1}{2}\gamma_2\gamma_3\gamma_4\cos\theta_3 + \gamma_3\gamma_4^2\cos\theta_4 + \frac{1}{2}\gamma_2\gamma_3\gamma_4\cos\theta_4 + \frac{1}{2}\gamma_2\gamma_3\cos\theta_4 + \frac{1}{2}\gamma_2\gamma_3\gamma_4\cos\theta_4 + \frac{1}{2}\gamma_2\gamma_3\gamma_4\cos\theta_4 + \frac{1}{2}\gamma_2\gamma_3\cos\theta_4 + \frac$$

式中 $D_{ij}\dot{\theta}_{j}^{2}$ 项表示刚性杆件j的速度 $\dot{\theta}_{j}$ 在刚性杆件i处的向心力.

4)科氏加速度系数
$$D_{ijk}$$

 $D_{112} = [(-\gamma_1\gamma_2^2 - 2\gamma_1\gamma_2\gamma_3 - 2\gamma_1\gamma_2\gamma_4)\sin \theta_2 + (-\gamma_1\gamma_3^2 - 2\gamma_1\gamma_3\gamma_4)\sin (\theta_2 + \theta_3) -$

$$\begin{split} \gamma_{1}\gamma_{4}^{2}\sin(\theta_{2}+\theta_{3}-\theta_{4})]ml^{2} \\ D_{113} &= D_{123} = \left[\left(-\gamma_{2}\gamma_{3}^{2}-2\gamma_{2}\gamma_{3}\gamma_{4} \right)\sin\theta_{3} + \left(-\gamma_{1}\gamma_{3}^{2}-2\gamma_{1}\gamma_{3}\gamma_{4} \right)\sin(\theta_{2}+\theta_{3}) - \right. \\ \gamma_{1}\gamma_{4}^{2}\sin(\theta_{2}+\theta_{3}-\theta_{4}) -\gamma_{2}\gamma_{4}^{2}\sin(\theta_{3}-\theta_{4})]ml^{2} \\ D_{114} &= D_{124} = D_{134} = \left[-\gamma_{3}\gamma_{4}^{2}\sin\theta_{4} + \right. \\ \gamma_{1}\gamma_{4}^{2}\sin(\theta_{2}+\theta_{3}-\theta_{4}) + \left. \right. \\ \gamma_{2}\gamma_{4}^{2}\sin(\theta_{3}-\theta_{4})]ml^{2} \\ D_{212} &= D_{313} = D_{323} = D_{414} = D_{424} = D_{434} = 0 \\ D_{213} &= D_{223} = \left[\left(-\gamma_{2}\gamma_{3}^{2}-2\gamma_{2}\gamma_{3}\gamma_{4} \right)\sin\theta_{3} - \right. \\ \gamma_{2}\gamma_{4}^{2}\sin(\theta_{3}-\theta_{4})]ml^{2} \\ D_{214} &= D_{224} = D_{234} = \left[-\gamma_{3}\gamma_{4}^{2}\sin\theta_{4} + \right. \\ \gamma_{2}\gamma_{4}^{2}\sin(\theta_{3}-\theta_{4})]ml^{2} \\ D_{312} &= -D_{213} = \left[\left(\gamma_{2}\gamma_{3}^{2}+2\gamma_{2}\gamma_{3}\gamma_{4} \right)\sin\theta_{3} + \right. \\ \gamma_{2}\gamma_{4}^{2}\sin(\theta_{3}-\theta_{4})]ml^{2} \\ D_{314} &= D_{324} = D_{334} = -\gamma_{3}\gamma_{4}^{2}\sin\theta_{4}ml^{2} \\ D_{412} &= -D_{214} = \left[\gamma_{3}\gamma_{4}^{2}\sin\theta_{4} - \gamma_{2}\gamma_{4}^{2}\sin(\theta_{3}-\theta_{4}) \right]ml \\ D_{413} &= D_{423} = -D_{314} = \gamma_{3}\gamma_{4}^{2}\sin\theta_{4}ml^{2} \\ \hline \right]$$

式中 $(D_{ijk}\dot{\theta}_{j}\dot{\theta}_{k} + D_{ikj}\dot{\theta}_{k}\dot{\theta}_{j})$ 项表示刚性杆件j和k处的 速度 $\dot{\theta}_{i}$ 和 $\dot{\theta}_{k}$ 作用于刚性杆件i的科氏力.

5) 变性能项 D_i

$$D_i = \frac{EI}{l} K_{\theta_i}, \ i = 1, 2, 4, \ D_3 = 0$$

式中D;表示扭簧i处的变性能影响项.

由方程组的组成可以看出,RRHR 伪刚体动力 学模型是以 θ₁、θ₂、θ₃、θ₄为变量的变系数二阶微分 方程组. RRHR 伪刚体动力学模型的刚性杆件之间 存在向心力、科氏力和惯性力矩,并且除 2、3 杆之外 其他杆件之间均存在扭簧的变形回复力,这体现了 刚性杆件之间存在耦合作用,即反映了动力学模型 模拟柔顺杆变形的有效性.由于拐点 H 副处没有扭 簧,因此该模型属于欠驱动系统,其本质是二阶非完 整动力学系统,依靠各杆间的动力学耦合实现运动, 本文采用 MATLAB 软件对此非线性微分方程组进 行数值求解. 下面对含拐点的 RRHR 动力学模型动 态响应进行分析.

2 动态响应分析

设柔顺杆材料为聚丙烯,杆长 l = 300 mm,宽度 b = 5.841 mm,厚度 h = 1.12 mm,在 MATLAB 数学 软件中求解 RRHR 伪刚体模型动力学方程组,得到 模型的 4 条转角位移曲线,分别如图 2(a)、图 3 (a)、图 4(a)、图 5(a)所示. ADAMS 在多体系统动 力学模型建模及求解方面功能十分强大,采用的建 模方法是欧拉-拉格朗日方法,求解方法是刚性积 分算法.本文在 ADAMS 刚体模型建模,仿真求解关 节转角曲线,文中给出了 ADAMS 模型图,如图 6 所 示,由于篇幅所限,没有对 ADAMS 原理和计算方法 展开表述.应用 ADAMS 软件进行仿真分析得出 RRHR 模型的转角位移曲线如图 2(b)、图 3(b)、图 4(b)、图 5(b)所示.











对比图 2(a) 和(b)、图 3(a) 和(b)、图 4(a) 和 (b)、图 5(a) 和(b)可知,4条位移曲线的变化趋势、 周期和最大最小幅值基本一致,下面列出表格对理 论计算结果和 ADAMS 仿真计算结果进行具体的误 差分析,包括最大幅值、最小幅值、最大最小幅值差、 平均值、均方差,结果如表 2~5 所示.



图 6 ADAMS 中 RRHR 伪刚体模型 Fig. 6 RRHR PRBDM in ADAMS

表 2 θ_1 位移曲线的误差

Table 2 Error of angular displacement curve θ_1

计算方法	最大幅值	最小幅值	最大最小 幅值差	均方差
理论/rad	0. 601 0	-0.6151	1.2161	0. 141 1
仿真/rad	0.6051	-0.6162	1. 221 3	0. 139 2
误差/%	-0.67	-0.19	-0.42	1.42

表 3 θ_2 位移曲线的误差

Table 3 Error of angular displacement curve θ_2

计算方法	最大幅值	最小幅值	最大最小 幅值差	均方差
理论/rad	0. 577 5	-0.6102	1. 187 7	0.1004
仿真/rad	0. 577 5	-0.5913	1. 168 8	0.0906
误差/%	0	3. 19	1.61	10.83

表4 θ_3 位移曲线的误差

Table 4 Error of angular displacement curve θ_3

计算方法	最大幅值	最小幅值	最大最小 幅值差	均方差
理论/rad	2. 981 5	3.0046	6. 379 9	3.4446
仿真/rad	-3.3984	-3.5271	6. 531 7	3.6063
误差/%	-0.77	- 3. 65	-2.32	-4.49

表 5 θ_4 位移曲线的误差 Table 5 Error of angular displacement curve θ_4

计算方法	最大幅值	最小幅值	最大最小 幅值差	均方差
理论/rad	0. 533 9	-0.5464	1.0804	0. 125 1
仿真/rad	0. 547 2	-0.5473	1.0944	0. 116 7
误差/%	-2.42	-0.15	- 1. 29	7.24

由图 2~5 可看出,θ₁、θ₂的振动频率较低,且θ₂ 对θ₁有明显的依附性,θ₄则在做高频振动,另外可以 看出θ₁、θ₂、θ₃、θ₄在大角度转动的同时还存在自身 的局部振荡,这体现了柔顺杆的整体大幅度低频振 荡以及柔顺杆的局部高频振动和变形.θ₃角度的变 化范围很大并且没有严格的规律性,这是由于2杆、 3杆之间没有扭簧,3杆承受0杆、1杆,1杆、2杆,3 杆、4杆之间扭簧的回复力耦合作用的结果.θ₃角度 变化的特殊性体现了具有单拐点大变形柔顺杆的变 形特性和 RRHR 伪刚体模型的优越性,这是以前 1R、2R、3R、PR、PRR 伪刚体模型所不具备的.

根据 RRHR 伪刚体模型动力学方程得到该模型各时刻点的 θ_1 、 θ_2 、 θ_3 、 θ_4 取值,从而得到模型振动过程中的位形图,更加清楚地反映出柔顺杆的实际振荡的位置和形状变化.在 ADAMS 软件中对RRHR 伪刚体模型进行仿真分析,可以得到不同时刻的 RRHR 模型所运动的位置.理论计算与ADAMS 仿真计算对应 t = 0.22 s 时刻的位形图如图7(a)(b)所示,位形转角误差结果如表 6 所示,由误差分析结果可以看出,基于动力学微分方程求出的RRHR 模型的位形图与 ADAMS 软件仿真的结果吻合.



图 7 t = 0.22 s 时 RRHR 伪刚体模型的位形图 Fig. 7 Siteplans of the RRHR PRBM at t = 0.22 s

天左

 Table 6
 Angular error of dynamic calculation and

simulation calculation at t = 0.22 s

计算方法	$ heta_1$	θ_2	θ_3	$ heta_4$
理论/rad	0. 325 4	0. 509 8	1. 622 7	-0.1049
仿真/rad	0. 331 6	0. 524 1	1. 676 8	- 0. 099 1
误差/%	- 1. 89	2.73	-0.323	5.87

3 结论

本文根据柔顺杆四自由度 RRHR 运动学模型 提出了含拐点的柔顺机构的 RRHR 动力学模型,推 导并求解其动力学方程组,在 MATLAB 软件中求解 出其转角随时间变化的特性曲线,并与 ADAMS 软 件仿真所得到的角位移曲线进行了比较. 该模型具 有以下特性:

1) RRHR 伪刚体动力学模型的方程是含有 4 个变量的变系数二阶微分方程组,由于 2、3 杆之间 没有扭簧即刚度系数为零,第 3 个方程的系数矩阵 欠秩.

2) RRHR 伪刚体动力学模型杆 3 在振动过程 中承受 0 杆、1 杆,1 杆、2 杆,3 杆、4 杆之间扭簧回 复力的耦合作用,因此杆 3 可以实现大角度摆动,并 且 2 杆、3 杆之间转角变化没有严格的周期性.

参考文献:

- [1] HOWELL L L. Compliant mechanisms [M]. New York: John Wiley & Sons, 2001: 1-15.
- [2] HETRICK J A. An energy efficiency approach for unified topological and dimensional synthesis of compliant mechanisms [D]. Ann Arbor: University of Michigan, 1999.
- [3] 于靖军,宗光华,毕树生. 全柔性机构与 MEMS[J]. 光学精密工程, 2001,9(1):1-5.
 YU J J, ZONG G H, BI S S. Fully compliant mechanisms and MEMS[J]. Optics and Precision Engineering, 2001, 9 (1):1-5. (in Chinese)
- [4] HOWELL L L, MIDHA A. Parametric deflection approximations for end loaded large deflection beams in compliant mechanisms [J]. Transaction of the ASME, Journal of Mechanisms in Design. 1995, 117(3): 156-165.
- [5] EDWARDS B T, JENSEN B D, HOWELL L L. A pseudorigid-body model for initially-curved pinned-pinned segments used in compliant mechanisms [J]. Transaction

of the ASME, Journal of Mechanisms in Design, 2001, 123(3): 466-472.

- [6] SU H J. A pseudorigid-body 3R model for determining large deflection of cantilever beams subject to tip loads
 [J]. Journal of Mechanisms and Robotics, 2009, 1(2): 795-810.
- [7] 冯忠磊,余跃庆,王雯静. 模拟柔顺机构中柔顺杆件末端特征的 2R 伪刚体模型[J]. 机械工程学报, 2011, 47(1): 36-42.

FENG Z L, YU Y Q, WANG W J. 2R pseudo-rigid-body model of compliant mechanisms with compliant links to simulate tip characteristic [J]. Journal of Mechanical Engineering, 2011, 47(1): 36-42. (in Chinese)

[8] 余跃庆,朱舜昆.具有单拐点大变形梁的柔顺机构伪 刚体模型[J].北京工业大学学报.2015,41(11): 1644-1651.

YU Y Q, ZHU S K. Pseudo-rigid-body model of large deflection beams with single inflection in compliant mechanisms [J]. Journal of Beijing University of Technology. 2015, 41(11): 1644-1651. (in Chinese)

- [9] BOYLE C, HOWELL L L, MAGLEBY S P, et al. Dynamic modeling of compliant constant-force compression mechanisms[J]. Mechanism and Machine Theory, 2003, 38: 1469-1487.
- [10] SCOTT M L, HOWELL L L. Dynamic response of compliant mechanisms using the pseudo-rigid-body model
 [C] // Proceedings of ASME Design Engineering Technical Conference, 1997. Sacramento: ASME Journal

of Engineering and Science in Medical Diagnostics and Therapy, 1997: 78-91.

- [11] LI Z, KOTA S. Dynamic analysis of compliant mechanisms [C] // Proceedings of ASME 2002 Design Engineering Technical Conferences. Montrea: ASME Journal of Engineering and Science in Medical Diagnostics and Therapy, 2002: 43-50.
- [12] YU Y Q, HOWELL L L, YING Y, et al. Dynamic modeling of compliant mechanisms based on the pseudorigid-body model [J]. Transaction of ASEM, Journal of Mechanisms in Design, 2005(127): 760-765.
- [13] 李茜, 余跃庆. 基于 2R 伪刚体模型的柔顺机构动力 学建模及特性分析 [J]. 机械工程学报, 2012, 48 (13): 40-48.
 LI Q, YU Y Q. Dynamic modeling and analysis of compliant mechanisms based on 2R pseudo-rigid-body
- (13): 40-48. (in Chinese)
 [14] 余跃庆,徐齐平. 柔顺机构 PR 伪刚体动力学建模与 特性分析[J]. 农业机械学报, 2013, 44(3): 225-

model [J]. Journal of Mechanical Engineering, 2012, 48

229. YU Y Q, XU Q P. Dynamic modeling and analysis of compliant mechanisms based on 2R pseudo-rigid-body model [J]. Transactions of the Chinese Society of Agricultural Machinery, 2013, 44(3): 225-229. (in Chinese)

(责任编辑 张 蕾)