DOI:10.16450/j.cnki.issn.1004-6801.2022.06.010

多自由度固面天线反射面展开动力学分析

杨全欧¹, 秦远田¹, 陈金宝¹, 李 波² (1.南京航空航天大学航天学院 南京,210016) (2.上海宇航系统工程研究所 上海,201109)

摘要 某大型6自由度固面天线反射面在展开过程中存在自由摆动的问题,为减小主动控制的难度,需合理设计各关节处的动力,即扭簧的扭矩大小。针对该动力学问题,采用Lagrange第2类方程进行动力学模型推导,从1自由度递推至n自由度,利用Matlab对模型进行数值求解,研究6自由度情形下扭簧扭矩与展开过程的关系,并使用Adams进行辅助验证。通过动力学模型的计算,获得了一组合理的扭簧扭矩初值,在没有外力约束下,可以使得各个反射面能以相互协调的速度与规定的趋势进行展开。结果表明,该研究方法可获得特定条件下扭簧扭矩的控制方案,降低天线反射面展开过程中主动控制的难度。

关键词 天线反射面;Lagrange方程;动力学;扭簧 中图分类号 TH113.2;V416.2

引 言

随着空间技术的发展,航天器所需信息传输能 力不断增强,大型可展开天线已成为一种新的发展 趋势,可展开空间天线按照反射面材料的不同可分 为3类:固体反射面、网状反射面和充气式反射面^[1]。 其中,大型固面天线具有反射面积大、结构简单及可 靠性高等特点。

多自由度天线属于多体动力学模型,多体系统 动力学方程的建模基础多种多样,如Newton-Euler 方法、Lagrange方程、D'Alembert原理、Jourdain原 理、Gauss最小拘束原理、Kane方程、Apel1方程和 Hamilton方程等,都有成功的应用^[2]。王英波等^[3]采 用Kane方程对并联机器人建立了动力学模型,并通 过计算机建模对其模型进行了验证。孙宏丽等^[4]采 用Kane方程对航天器可展开附件进行动力学模型 推导。Guo等^[5]利用Jourdain速度变化原理建立了 地面太阳能电池阵列系统的动力学方程,并通过 Adams进行了验证。赵小英等^[6]采用Newton-Euler 法对双臂教学机器人进行分析,并实现了Matlab的 求解。张清华等^[7]采用有限元法和Lagrange方程建 立了平面 3-RRR柔性并联机器人的刚-弹耦合非线 性动力学模型。陈志勇等^[8]利用Lagrange方程,建 立了柔性空间机械臂系统的动力学模型。Silver^[9] 比较了所用的Newton-Euler方法和Lagrange方法, 并表明在适当的选择下,Lagrange公式等价于 Newton-Euler公式。

应用Lagrange第2类方程可以得到与系统自由 度数相同的运动微分方程数,Lagrange第2类方程 仅用2~3个标量(动能、势能或广义力)便可描述复 杂质点系的运动^[10]。周洪波等^[11]采用Lagrange原 理对天线系统进行了动力学建模,按照分量方式对 动能与势能进行求解,简化了能量的求解过程。Nie 等^[12]利用Lagrange方程对网状天线反射面建立动 力学模型,推导出预先设计运动下的驱动力。谷勇 霞等^[13]采用同步带联动机构对太阳能帆板的展开进 行动力学分析,其动力源于扭簧。在大型多自由度 固面天线反射面展开中,需要使得展开过程稳定可 靠,扭簧参数即显得十分重要,因此笔者使用Lagrange方程建立动力学模型并进行分析。

1 固面天线反射面模型

在此分析的天线共有7块反射面、6个铰链,等 效为平面6自由度模型,以下将反射面简称为板。 图1所示为天线反射面折叠至展开示意图,最左侧 的第1块板固定不动,其余板均绕铰链处进行展开,

^{*} 国家自然科学基金面上资助项目(12172168) 收稿日期:2020-05-25;修回日期:2020-08-16

相邻板间铰链处装有的扭簧提供展开驱动力, 当飞行器入轨以后,压紧机构释放,各块板在扭簧的 作用下进行展开。为了简化模型建立的过程,将所 有的板简化为相同直杆进行分析,惯性参数一致,展 开角度依然保持180°。



2 动力学模型建立

2.1 Lagrange动力学方程

在该模型中,所有能量来源于扭簧的释放,约束 力完整,主动力有势,可采用Lagrange第2类方程进 行分析。

Lagrange第2类方程的有势力形式为

$$\frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}t} \left(\frac{\partial L}{\partial \dot{q}_k} \right) - \frac{\partial L}{\partial q_k} = 0 \quad (k = 1, 2, \dots, n) \quad (1)$$

其中:拉氏函数L = T - V, T为系统的动能,V为系统的势能; q_k 为广义坐标。

根据柯尼希定理:质点系的绝对运动的动能 T 等于系统跟随质心平移的动能与相对质心平移系的 转动动能之和,即

$$T = \frac{1}{2}mv^2 + T_r \tag{2}$$

2.2 天线反射面动力学模型建立

根据天线反射面简化成的杆模型建立的6自由 度简化模型如图2所示。质心在每块板的几何中心, 每块板相对前1块板的转角依次为 θ_1 , θ_2 , …, θ_n , 则角速度为 $\dot{\theta}_1$, $\dot{\theta}_2$, …, $\dot{\theta}_n$ 。质心依次为 m_1, m_2, \dots, m_n ,并在此建立局部坐标系。每块板长 均为l。扭簧刚度依次为 k_1, k_2, \dots, k_n ,初始状态预 紧力为 $T_{10}, T_{20}, \dots, T_{n0}$,此天线中各板质量 均为 m_0





第1块板的质心速度为

$$v_1 = \frac{1}{2} l \dot{\theta}_1 \tag{3}$$

板相对于质心的转速为θ₁,则动能为

$$T_1 = \frac{1}{2} m \left(\frac{1}{2} l \dot{\theta}_1 \right)^2 + \frac{1}{2} J \dot{\theta}_1^2$$
 (4)

其中:J为板相对于其质心的转动惯量。

从第2块板开始,直接得到质心速度较为复杂, 从*x*,γ两个方向进行分析,分解的位移为

$$\begin{cases} x_2 = l\sin\theta_1 + \frac{l}{2}\sin(\theta_2 - \theta_1) \\ y_2 = l\cos\theta_1 - \frac{l}{2}\cos(\theta_2 - \theta_1) \end{cases}$$
(5)

速度为

$$\begin{cases} \dot{x}_{2} = l\cos\theta_{1}\dot{\theta}_{1} + \frac{l}{2}\cos(\theta_{2} - \theta_{1})(\dot{\theta}_{2} - \dot{\theta}_{1}) \\ \dot{y}_{2} = -l\sin\theta_{1}\dot{\theta}_{1} + \frac{l}{2}\sin(\theta_{2} - \theta_{1})(\dot{\theta}_{2} - \dot{\theta}_{1}) \end{cases}$$
(6)

第2板的动能为

$$T_{2} = \frac{1}{2} m \left(\dot{x}_{2}^{2} + \dot{y}_{2}^{2} \right) + \frac{1}{2} J \left(\dot{\theta}_{2} - \dot{\theta}_{1} \right)^{2}$$
(7)

以此类推,第*n*块板2个方向位置和速度分别 如式(8)和式(9)所示

$$\begin{cases} x_{n} = l \sin \theta_{1} + l \sin (\theta_{2} - \theta_{1}) + \dots + l \sin (\theta_{n-1} - (\theta_{n-2} - \dots (\theta_{2} - \theta_{1}) \dots)) + \\ \frac{l}{2} \sin (\theta_{n} - (\theta_{n-1} - \dots (\theta_{2} - \theta_{1}) \dots)) \\ y_{n} = (-1)^{0} l \cos \theta_{1} + (-1)^{1} l \cos (\theta_{2} - \theta_{1}) + \dots + (-1)^{n-2} l \cos (\theta_{n-1} - (\theta_{n-2} - \dots (\theta_{2} - \theta_{1}) \dots)) + \\ (-1)^{n-1} \frac{l}{2} \cos (\theta_{n} - (\theta_{n-1} - \dots (\theta_{2} - \theta_{1}) \dots)) \end{cases}$$

$$(8)$$

. \

1.

$$\begin{cases} \dot{x}_{n} = l\cos\theta_{1}\dot{\theta}_{1} + l\cos(\theta_{2} - \theta_{1})(\dot{\theta}_{2} - \dot{\theta}_{1}) + \dots + \\ l\cos(\theta_{n-1} - (\theta_{n-2} - \dots(\theta_{2} - \theta_{1})\dots))(\dot{\theta}_{n-1} - (\dot{\theta}_{n-2} - \dots(\dot{\theta}_{2} - \dot{\theta}_{1})\dots)) + \\ \frac{l}{2}\cos(\theta_{n} - (\theta_{n-1} - \dots(\theta_{2} - \theta_{1})\dots))(\dot{\theta}_{n} - (\dot{\theta}_{n-1} - \dots(\dot{\theta}_{2} - \dot{\theta}_{1})\dots)) \\ \dot{y}_{n} = (-1)^{1}l\sin\theta_{1}\dot{\theta}_{1} + (-1)^{2}l\sin(\theta_{2} - \theta_{1})(\dot{\theta}_{2} - \dot{\theta}_{1}) + \dots + \\ (-1)^{n-1}l\sin(\theta_{n-1} - (\theta_{n-2} - \dots(\theta_{2} - \theta_{1})\dots))(\dot{\theta}_{n-1} - (\dot{\theta}_{n-2} - \dots(\dot{\theta}_{2} - \dot{\theta}_{1})\dots)) + \\ (-1)^{n}\frac{l}{2}\sin(\theta_{n} - (\theta_{n-1} - \dots(\theta_{2} - \theta_{1})\dots))(\dot{\theta}_{n} - (\dot{\theta}_{n-1} - \dots(\dot{\theta}_{2} - \dot{\theta}_{1})\dots)) \end{cases}$$
(9)

第n块板的动能为

$$T_{n} = \frac{1}{2} m \left(\dot{x}_{n}^{2} + \dot{y}_{n}^{2} \right) + \frac{1}{2} J \left(\left(-1 \right)^{n-1} \dot{\theta}_{n} + \dots + \left(-1 \right)^{1} \dot{\theta}_{2} + \left(-1 \right)^{0} \dot{\theta}_{1} \right)^{2}$$
(10)

合计得到n块板的总动能为

$$T = \sum_{i=1}^{n} T_i \tag{11}$$

该多自由度系统处于无重力运动环境,其势能 即为扭簧的弹性势能,预紧力为 T_{i0} ,初始角度为 θ_{i0} , 则第i个扭簧对应的势能为

$$V_{i} = \frac{1}{2} k_{i} (\theta_{i0} - \theta_{i})^{2}$$
(12)

其中: $\theta_{i0} = T_{i0}/k_i$; k_i为第i个扭簧的刚度。

该系统的总势能为

$$V = \sum_{i=1}^{n} V_i \tag{13}$$

根据式(1)、式(11)和式(13),6自由度天线的 动力学方程为

$$\frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}t} \left(\frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}_i} \right) - \frac{\partial L}{\partial \theta_i} = 0 \qquad (i = 1, 2, \dots, 6) \quad (14)$$

$$L = \sum_{i=1}^{6} T_i - \sum_{i=1}^{6} V_i$$
(15)

每块板根据式(14)求解偏微分和导数后,含有 $\theta_{i}, \dot{\theta}_{i}, \ddot{\theta}_{i}$ 待求项。将所有板对应的等式进行联立求 解, $\dot{\theta}$,用 θ ,和 $\dot{\theta}$,表示出来,根据数值积分方法,下一 时刻的角度与角速度,可以使用前些时刻的角度、角 速度及角加速度求解得到,经过不断迭代,可得到一 段时间内角度、角速度随时间变化的规律。

数值求解 3

3.1 Matlab 程序实现

根据式(14),采用 Matlab 编程对该6自由度系 统进行数值求解。首先,用拉氏函数L对 d 求偏导, 得到1阶偏导函数,并结合 subs 函数对部分变量进 行替换后,再对时间t求导;其次,在获得不含有偏 微分的Lagrange第2类方程简化形式后,联立各个 方程采用 vpasolve 函数进行求解,得到加速度的数 值解;最后,将这些值返回到 ode45 函数当中对角度 与角速度进行求解。

3.2 初值条件及计算结果

3.2.1 扭簧相同初始扭矩

表1为仿真条件。对于该系统的6自由度模型, 取每个扭簧的初始扭矩大小相等,刚度一致,不记扭 簧及铰链质量,并根据表中的参数进行动力学计算。

表1 仿真条件 Tab.1 Simulation conditions

参数	数值
单块板质量/kg	15
单块板长度/mm	1 500
扭簧刚度/(N・mm・(°) ⁻¹)	10
扭簧初始扭矩/(N•mm)	3 000

计算时间取2s,相同扭矩下Matlab计算的展开 角度和角速度分别如图3,4所示。由图可见,各转 角存在较大的差别,且出现了负角度,与扭矩方向相 反,实际过程表现为碰撞形式,所以初始扭矩相同时 的效果不好。



图 3 相同扭矩下 Matlab 计算的展开角度

Fig.3 Angle results calculated by Matlab under the same torque

为了验证动力学模型推导的准确性,采用Adams动力学仿真软件进行对比分析。根据图2建立 6根细长杆模型,设置旋转副,添加扭簧,参数同 表1,各板质量相同,无重力环境,仿真时长为2s,相

30

25

20

15

10

5

0

-5

角速度/((°)・s⁻¹)



1.5

2.0

t/s 图4 相同扭矩下Matlab计算的展开角速度

1.0

0.5

Fig.4 Angular velocity results calculated by Matlab under the same torque

同扭矩下Adams计算的展开角度和角速度分别如 图 5,6 所示。Matlab 数值计算和Adams 仿真计算的 角度、角速度在 2 s 时的取值对比如表 2 所示。



Fig.5 Angle results calculated by Adams under the same torque



图6 相同扭矩下Adams计算的展开角速度

Fig.6 Angular velocity results calculated by Adams under the same torque

	表 2	在 2 s	时	的取值对	付比	5	
Tab.2	Compa	rison	of	values	at	2	seconds

角度 位置	数值计算 的角度/(°)	仿真计算的 角度/(°)	数值计算 的角速度/ ((°)•s ⁻¹)	仿真计算的 角速度/ ((°)•s ⁻¹)
$ heta_1$	0.06	0.06	0.07	0.07
θ_{2}	-0.20	-0.20	-0.22	-0.22
$\theta_{\scriptscriptstyle 3}$	0.64	0.64	0.66	0.66
$ heta_4$	-2.08	-2.08	-1.82	-1.82
$\theta_{\scriptscriptstyle 5}$	8.80	8.80	8.88	8.89
$\theta_{\scriptscriptstyle 6}$	27.95	27.94	27.87	27.86

通过图 3 与图 5、图 4 与图 6 的对比以及表 2 的数据对比,可以发现 Matlab 数值计算结果与 Adams 仿真计算结果基本一致。

3.2.2 扭簧初始扭矩优化

天线反射面的展开过程中,除了要考虑各板的展 开速度,还要控制展开整体趋势。如图7箭头指示的 运动包络,该展开趋势会使板与部件A发生碰撞,即 为不合理的展开趋势;而图8箭头指示的运动包络,则 不会对部件A造成碰撞,即为合理的展开趋势。



图 7 不合理的展开趋势 Fig.7 Unreasonable deployment trend



为了使展开速度与展开趋势更优,采取了图9 所示的扭簧初始扭矩优化流程,其余参数不变,进行 动力学方程数值运算。

在图9中,各扭簧的初始扭矩均为3000N•mm。 在对第*i*个扭簧的扭矩调整时,均要检查前面*i*-1



Fig.9 The optimization process of the initial torque of torsion springs

个关节处的角速度与角度变化情况,若角速度过大,则需要降低此处的初始扭矩,反之则需增大,直至合适的状态,再对下一个扭簧进行调整。

经过多次的调整,得到了如表3所示的1组初始 扭矩,既保证各板之间的展开速度均衡,又使得整体 趋势如图8所示一样合理进行。

表3 各扭簧处的初始扭矩

Tab.3 The initial	torque of each torsion spring				
位置	扭矩初值/(N⋅mm)				
扭簧1	7 800				
扭簧2	6 000				
扭簧3	6 500				
扭簧4	4 800				
扭簧5	4 000				
扭簧6	2 100				

表3的数据在Matlab中计算的展开角度和角速 度分别如图10,11所示。通过Adams仿真得到的角 度和角速度分别如图12,13所示。



图 10 优化后 Matlab 计算的展开角度







Fig.11 Angular velocity results calculated by Matlab after optimization

图 10~13 结果显示,在优化初始扭矩的情况 下,各板间的展开速度更加接近,展开过程更有规 律,更符合要求。每块板展开180°后,对接锁就会对 相连板进行锁定,该位置不再继续展开,在 Matlab 的计算过程中,第1个展开到180°的是 θ₃,此时的时 间为9.3 s,若继续计算,则 θ₃会超过180°,后面的计



图 12 优化后 Adams 计算的展开角度

Fig.12 Angle results calculated by Adams after optimization



图13 优化后Adams的展开角速度

Fig.13 Angular velocity results calculated by Adams after optimization

算结果将不是天线展开所需要的,因此取值到9.3 s 即可。图14为优化后Adams中的可视化展开过程, 按照此趋势下去,每个铰链转动到180°均进行锁定, 最终可得到正确且完整的展开状态。



图 14 优化后 Adams 中的可视化展开过程



表4为Matlab数值计算和Adams仿真计算的角度、角速度在9.3 s时的取值对比。由表可见,采用数值计算得到的角度、角速度结果与Adams仿真计算得到的结果出现了一定差异,比2 s时的误差要大,主要表现在小数点后的数字上。造成此情况的主要原因如下:

1) 动力学模型采用的数值计算,存在迭代误差,时间越长,则误差越大;

2) Adams中使用的模型并不是理想的细长杆, 杆存在一定的厚度,而且端部为圆弧形,其转动惯量 与 Matlab 中计算的值存在微小误差。 A.

 θ_3

 $\theta_{\scriptscriptstyle A}$

	Tab.4	Com	parison	of	values at	9.3	seconds
 由	粉店	计位	仕 百斗	↓′′	数值计	算	仿真计算
用度	<u></u> 奴 但	り 弁 : /(º)	////////////////////////////////////	异· /(º)	角速周	度/	角速度/
卫且	用皮	./()	用皮	()	((°) • s	$^{-1})$	$((^{\circ}) \cdot s^{-1})$
θ_1	90	.67	90.	50	71.7	76	71.67

201.20

234.90

186.60

119.60

41.36

200.90

234.60

186.37

119.53

41.39

179.20

179.85

139.53

表4 在9.3s时取值对比

θ_{5} 133.20133.22 θ_{6} 103.60 103.54 4 结 论

179.20

180.60

139.50

1) 将多自由度固面天线反射面简化为杆结构, 采用Lagrange第2类动力学方程进行推导,得到了n自由度天线的动力学模型。采用 Matlab 进行数值 求解,获得6自由度固面天线反射面模型每个关节 处的展开角度与角速度。

2) 在扭簧作为动力源的天线反射面展开过程 中,不含其他的展开约束,相同的初始扭矩会导致反 射面的运动规律混乱,除了产生板间碰撞,还容易与 周围其他部件发生干涉,存在安全隐患。

3) 根据 Lagrange 动力学模型,采用循环调整 法,优化得到合理的扭簧扭矩初值,使得天线各反射 面能够以合理的速度展开,且在合适的运动包络内 进行,不会自身碰撞或与周围部件碰撞。该方法不 仅可以降低天线展开过程中主动控制的难度,而且 对于空间太阳电池板的展开也具有一定参考价值。

老 文 献

- [1] 张辰,韦娟芳,戚学良,等.径向肋可展开天线动力学特 性试验研究[J]. 振动、测试与诊断, 2018, 38(4): 780-784. ZHANG Chen, WEI Juanfang, QI Xueliang, et al. Experimental study on dynamic characteristics of radial rib deployable antenna[J]. Journal of Vibration, Measurement & Diagnosis, 2018, 38(4):780-784. (in Chinese)
- [2] 刘艳梨,朱永梅.基于Lagrange方法的平面双摆机构多 体动力学研究[J]. 机械设计与制造, 2009(5): 75-77. LIU Yanli, ZHU Yongmei. Research on multi-body dynamics for plane double pendulum based on Lagrange's method [J]. Machinery Design & Manufacture, 2009(5):75-77. (in Chinese)
- [3] 王英波,黄其涛,郑书涛,等.Simulink和SimMechanics环境下并联机器人动力学建模与分析[J]. 哈尔滨 工程大学学报,2012,33(1):100-105.

WANG Yingbo, HUANG Qitao, ZHENG Shutao, et al. Dynamic modeling and analysis of a parallel manipulator using Simulink and SimMechanics[J]. Journal of Harbin Engineering University, 2012, 33(1):100-105. (in Chinese)

[4] 孙宏丽,张少伟,谭天乐.航天器可展附件展开动力

学建模研究[J]. 上海航天, 2015, 32(1): 1-4, 35. SUN Hongli, ZHANG Shaowei, TAN Tianle. Deployment dynamics modeling of spacecraft deployable accessories [J]. Aerospace Shanghai, 2015, 32(1):1-4, 35. (in Chinese)

- [5] GUO S J, LI H Q, CAI G P. Deployment dynamics of a large-scale flexible solar array system on the ground [J]. The Journal of the Astronautical Sciences, 2019, 66(3): 225-246.
- [6] 赵小英,梅志千.双臂教学机器人的运动分析及仿真 [J]. 河海大学常州分校学报, 2006(1): 24-27. ZHAO Xiaoying, MEI Zhiqian. Kinematics analysis and simulation on two-arm teaching manipulator[J]. Journal of Hohai University Changzhou, 2006 (1): 24-27. (in Chinese)
- [7] 张清华,张宪民.平面3-RRR柔性并联机器人动力学建 模与分析[J]. 振动工程学报, 2013, 26(2): 239-245. ZHANG Qinghua, ZHANG Xianmin. Dynamic modeling and analysis of planar 3-RRR flexible parallel robots [J]. Journal of Vibration Engineering, 2013, 26(2): 239-245. (in Chinese)
- [8] 陈志勇, 陈力. 柔性空间机械臂振动抑制的模糊终端滑 模控制[J]. 振动、测试与诊断, 2010, 30(5): 481-486. CHEN Zhiyong, CHEN Li. Fuzzy terminal sliding mode control of vibration suppression of flexible space manipulator [J]. Journal of Vibration, Measurement & Diagnosis, 2010, 30(5):481-486. (in Chinese)
- [9] SILVER W M. On the equivalence of Lagrangian and Newton-Euler dynamics for manipulators [J]. International Journal of Robotics Research, 1982, 1(2):60-70.
- [10] 范钦珊, 陈建平. 理论力学[M]. 北京:高等教育出版 社,2010:367-380.
- [11] 周洪波, 贾艳霞. 基于拉格朗日原理天线系统动力学 模型建立[J]. 河北省科学院学报, 2015, 32(2):6-8. ZHOU Hongbo, JIA Yanxia. Dynamics mode of the antenna based on Lagrange theory [J]. Journal of the Hebei Academy of Sciences, 2015, 32(2):6-8. (in Chinese)
- [12] NIE R, HE B Y, ZHANG L H. Deployment dynamics modeling and analysis for mesh reflector antennas considering the motion feasibility [J]. Nonlinear Dynamics, 2018, 91(1):549-564.
- [13] 谷勇霞,杨天夫,郭峰.考虑多间隙的帆板式展开机 构动力学分析[J]. 振动、测试与诊断, 2015(1): 36-41. GU Yongxia, YANG Tianfu, GUO Feng. Dynamic performance of a solar array deployable mechanism with multiple clearances [J]. Journal of Vibration, Measurement & Diagnosis, 2015(1):36-41. (in Chinese)



第一作者简介:杨全欧,男,1996年3月生, 硕士生。主要研究方向为空间天线展开 动力学及工业机器人惯性参数辨识等。 E-mail:yangquanou@foxmail.com