哑铃型航天器刚-柔耦合动力学建模与仿真分析*

王博洋1 刘铸永1* 郑鹏飞2

(1.上海交通大学船舶海洋与建筑工程学院,上海 200240)(2.上海宇航系统工程研究所,上海 201109)

摘要 为满足深空探测的需求,需要构建一种全新的哑铃型航天器.由于构型和质量分布的差异,传统"中心 刚体+柔性附件"动力学模型将不再适用,因此必须针对该构型建立一种高效准确的动力学模型.本文基于小 变形假设,利用浮动坐标法,采用多体系统动力学单向递推组集方法,建立了哑铃型航天器的刚-柔耦合动力 学模型.该模型考虑了哑铃型航天器的轨道-姿态-变形之间的耦合效应,保留了全部变形高次耦合项.通过采 用本文方法建立的"刚体-桁架-刚体"模型和已有的两种哑铃型航天器模型,对典型算例进行动力学仿真和比 较.仿真结果表明,本文模型很好地反映了哑铃型航天器的刚-柔耦合动力学特性,末端物体的转动惯量将会 影响系统的动力学响应,不能简单忽略.本研究将为哑铃型航天器的总体设计,特别是控制规律的设计,提供 重要的技术支持.

关键词 哑铃型航天器, 刚-柔耦合动力学, 多体系统, 单向递推组集方法, 数值仿真 DOI: 10.6052/1672-6553-2020-107

引言

随着科技发展,我们的目光投向了更深更广阔的太空.由于深空探测要求航天器长时间在轨工作,这给能源技术带来了很大的挑战^[1].核能源具有高能量密度、使用寿命长等特点,是解决深空探测能源问题的一个有效途径.然而核动力航天器的一个重要问题就是核辐射.在设计核动力航天器时,必须将核反应堆和航天器主体分离开,中间由桁架连接,这就会导致航天器整体构型出现质量集中在两端,中间由桁架连接的"哑铃型".目前已有的哑铃型航天器概念设计航天器有 Project Gerkule的 Space Tug飞船, Project Promethe 的 JIMO 和 TPM 飞船等^[2].这种类型的航天器主要由主星体、连接桁架和末端反应堆组成.

传统航天器一般由主星体和太阳电池阵构 成^[3],有时根据任务需要还会附带网状天线等^[4].这 些航天器主星体质量占主导地位,在建模时常采用 "中心刚体+柔性附件"模型^[5].由于哑铃型航天器 的构型与质量分布同传统航天器有很大差异,故传 统的建模方法将不再适用于这种类型的航天器,目 前,国内外对于这种新构型的哑铃型航天器轨道— 姿态动力学和控制研究相对较少.文献[6,7]将系 统两端简化为质点,中间由为无质量刚性杆连接. 文献[8,9]将两端物体简化为质点,连接桁架简化 为无质量的弹簧.文献[10]将两端物体简化为刚 体,中间由无质量的弹簧连接.文献[11-13]将末 端反应堆简化为质点,连接桁架简化为一根柔性 梁,通过有限元方法将航天器整体离散,利用牛 顿-欧拉方程和结构动力学方程建立了航天器的 动力学模型.文献[14]两端物体简化为刚体,将连 接桁架简化为一根梁,利用拉格朗日方程建立了平 面问题的转动和振动的耦合姿态动力学方程.

但是现有的动力学模型也存在一定问题,例 如:文献[6-9]中采用的刚体模型对于一些定性分 析是可行的,但是显然无法反映柔性变形;文献



²⁰²⁰⁻¹⁰⁻¹⁹收到第1稿,2020-12-07收到修改稿.

^{*}国家自然科学基金项目(11772188)和上海宇航系统工程研究所项目(20GFH-HT01-246)

[†]通讯作者 E-mail: zhuyongliu@sjtu.edu.cn

[10]中采用的刚体+弹簧模型相比刚体模型,更贴 近现实情况,但在模型准确性方面来说仍有不足; 文献[11-13]中使用的整体离散模型,当航天器构 型上发生改变时,便需要重新建立有限元模型计算 整体模态,这给设计、优化分析等方面带来很大不 便.此外,文献[11-13]中将末端反应堆简化为质 点,没有考虑其转动惯量,这种简化的合理性尚值 得商榷.



图 2 哑铃型航天器示意图 Fig.2 Schematic diagram of dumbbell spacecraft

本文针对哑铃型航天器构型,基于多体系统动 力学单向递推组集方法,建立了该系统准确高效的 刚-柔耦合动力学模型,并与现有的动力学模型进 行对比,探索哑铃型航天器动力学模型的有效性.

1 哑铃型航天器刚柔耦合动力学建模

由于哑铃型航天器中,通常两端物体的结构刚 度较大,在建模时可以简化为刚体;中间的大跨度 连接桁架具有较大的柔性,在建模时必须按照柔性 体处理.虽然在运行过程中,桁架由于柔性较大会 产生一定的变形,但是与桁架的整体长度相比,变 形仍然可以算是小量,故此时仍然满足小变形假 设.此时,系统为两端刚体外加柔性连接桁架的刚 柔耦合系统.设主星体为刚体*B*₁(Main body),连接 桁架为柔性体*B*₂(Truss structure),末端反应堆为刚 体*B*₃(Power unit).

1.1 运动学递推关系

哑铃型航天器结构如图2所示.e¹和e³为物体 B₁和B₃的连体基,e²为物体B₂的浮动基.P₂和P₃为 桁架两端面中心点.对于柔性桁架而言,采用集中 质量有限元离散,其上任意一节点k的绝对位置可 以表示为^[15]

$$\mathbf{r}_{2}^{k} = \mathbf{r}_{2} + \mathbf{\rho}_{2}^{k} = \mathbf{r}_{2} + \mathbf{A}_{02} \left(\mathbf{\rho}'_{20}^{k} + \mathbf{\Phi}'_{2}^{k} \mathbf{a}_{2} \right)$$
(1)

式中, r_2 为 B_2 的浮动基基点的位置坐标阵, ρ_2^k 表示 节点k变形后在惯性基的位置坐标阵, ρ'_{20}^k 表示节 点k未变形时在浮动基下的位置坐标阵, Φ'_2^k 表示 节点k的平移模态矩阵在浮动基下的位置坐标阵, 计算时保留到s阶模态, a_2 表示柔性桁架的s阶模 态坐标, A_{02} 表示连体基 e^2 关于惯性基 e^0 的方向余 弦阵,右上标"""为该坐标阵是在浮动基上的表示. 分别对式(1)求时间*t*一次和二次导数,并加以 整理可得到物体*B*₂上任意一节点*k*与其绝对速度 和加速度的矩阵表达式:

$$\dot{\boldsymbol{r}}_2^k = \boldsymbol{B}_2^k \boldsymbol{v}_2 \tag{2}$$

$$\ddot{\boldsymbol{r}}_2^k = \boldsymbol{B}_2^k \dot{\boldsymbol{v}}_2 + \boldsymbol{w}_2^k \tag{3}$$

其中,

$$\boldsymbol{v}_2 = \begin{bmatrix} \dot{\boldsymbol{r}}_2^{\mathrm{T}} & \boldsymbol{\omega}_2^{\mathrm{T}} & \dot{\boldsymbol{a}}_2^{\mathrm{T}} \end{bmatrix}^{\mathrm{T}}$$
(4)

$$\boldsymbol{B}_{2}^{k} = \begin{bmatrix} \boldsymbol{I}_{3} & \tilde{\boldsymbol{\rho}}_{2}^{k} & \boldsymbol{\Phi}_{2}^{k} \end{bmatrix}$$
(5)

$$\boldsymbol{v}_2^k = 2\tilde{\boldsymbol{\omega}}_2 \boldsymbol{\Phi}_2^k \dot{\boldsymbol{a}}_2 + \tilde{\boldsymbol{\omega}}_2 \tilde{\boldsymbol{\omega}}_2 \tilde{\boldsymbol{\rho}}_2^k \tag{6}$$

式中, ω₂为浮动基 e²的角速度在惯性基下的坐标 阵, 上标"~"表示该坐标阵的反对称坐标方阵. 类 似地, 定义刚体 B₁和 B₃的绝对速度矩阵:

$$\boldsymbol{v}_{1} = \begin{bmatrix} \dot{\boldsymbol{r}}_{1}^{\mathrm{T}} & \boldsymbol{\omega}_{1}^{\mathrm{T}} \end{bmatrix}^{\mathrm{T}}$$
(7)

$$\boldsymbol{v}_3 = \begin{bmatrix} \dot{\boldsymbol{r}}_3^{\mathrm{T}} & \boldsymbol{\omega}_3^{\mathrm{T}} \end{bmatrix}^{\mathrm{T}}$$
(8)

式中 $\boldsymbol{\omega}_1$ 和 $\boldsymbol{\omega}_3$ 分别为连体基 e^1 和 e^3 的角速度在惯性基下的坐标阵.

此外,在小变形假设下,由于变形引起的物体 B₁-B₂,B₂-B₃之间的方向余弦阵可以近似表达为

$$\begin{cases} \boldsymbol{\varepsilon}^{P_{i}} = \boldsymbol{\Psi}_{2}^{P_{i}}\boldsymbol{a}_{2} \\ \boldsymbol{A}_{12} = \boldsymbol{A}_{21}^{\mathrm{T}} = (\boldsymbol{I}_{3} + \boldsymbol{\tilde{\varepsilon}}^{P_{2}}\boldsymbol{a}_{2})^{\mathrm{T}} = \boldsymbol{I}_{3} - \boldsymbol{\tilde{\varepsilon}}^{P_{2}}\boldsymbol{a}_{2} \\ \boldsymbol{A}_{23} = \boldsymbol{I}_{3} + \boldsymbol{\tilde{\varepsilon}}^{P_{3}}\boldsymbol{a}_{2} \end{cases}$$
(9)

其中, I_3 为3阶单位阵, $\Psi_2^{P_2}$ 和 $\Psi_2^{P_3}$ 分别表示点 P_2 点和 P_3 点的转动模态矩阵在惯性基下的位置坐标阵. 基于多体系统动力学单向递推组集方法^[16],可以得到系统中各物体绝对速度矩阵以及绝对加速度矩阵之间的递推关系式

$$\begin{cases} \boldsymbol{v}_{2} = \boldsymbol{T}_{21} \boldsymbol{v}_{1} + \boldsymbol{U}_{2} \dot{\boldsymbol{a}}_{2} \\ \boldsymbol{v}_{3} = \boldsymbol{T}_{32} \boldsymbol{v}_{2} \end{cases}$$
(10)

以及

$$\begin{cases} \dot{\boldsymbol{v}}_{2} = \boldsymbol{T}_{21} \dot{\boldsymbol{v}}_{1} + \boldsymbol{U}_{2} \ddot{\boldsymbol{a}}_{2} + \boldsymbol{\beta}_{2} \\ \dot{\boldsymbol{v}}_{3} = \boldsymbol{T}_{32} \dot{\boldsymbol{v}}_{2} + \boldsymbol{\beta}_{3} \end{cases}$$
(11)

其中,

$$\boldsymbol{T}_{21} = \begin{bmatrix} \boldsymbol{I}_{3} & -\tilde{\boldsymbol{\rho}}_{10}^{P_{2}} + \tilde{\boldsymbol{\rho}}_{2}^{P_{2}} \\ \boldsymbol{0}_{3} & \boldsymbol{I}_{3} \\ \boldsymbol{0}_{s\times3} & \boldsymbol{0}_{s\times3} \end{bmatrix}$$
(12)

$$\boldsymbol{U}_{2} = \begin{bmatrix} -\boldsymbol{\Phi}_{2}^{P_{2}} - \tilde{\boldsymbol{\rho}}_{2}^{P_{2}}\boldsymbol{\Psi}_{2}^{P_{2}} \\ -\boldsymbol{\Psi}_{2}^{P_{2}} \\ \boldsymbol{I}_{s} \end{bmatrix}$$
(13)

$$\boldsymbol{\beta}_{2} = \begin{bmatrix} \tilde{\boldsymbol{\omega}}_{1} \tilde{\boldsymbol{\omega}}_{1} \boldsymbol{\rho}_{10}^{P_{2}} - \tilde{\boldsymbol{\omega}}_{2} \tilde{\boldsymbol{\omega}}_{2} \boldsymbol{\rho}_{2}^{P_{2}} \\ -2 \tilde{\boldsymbol{\omega}}_{2} \boldsymbol{\Phi}_{2}^{P_{2}} \dot{\boldsymbol{a}}_{2} - \tilde{\boldsymbol{\rho}}_{2}^{P_{2}} \tilde{\boldsymbol{\omega}}_{2} \boldsymbol{\Psi}_{2}^{P_{2}} \dot{\boldsymbol{a}}_{2} \\ -\tilde{\boldsymbol{\omega}}_{2} \boldsymbol{\Psi}_{2}^{P_{2}} \dot{\boldsymbol{a}}_{2} \end{bmatrix}$$
(14)

$$\boldsymbol{T}_{32} = \begin{bmatrix} \boldsymbol{I}_{3} & -\tilde{\boldsymbol{\rho}}_{2}^{P_{3}} + \tilde{\boldsymbol{\rho}}_{30}^{P_{3}} & \boldsymbol{\Phi}_{2}^{P_{3}} + \tilde{\boldsymbol{\rho}}_{30}^{P_{3}} \boldsymbol{\Psi}_{2}^{P_{3}} \\ \boldsymbol{0}_{3} & \boldsymbol{I}_{3} & \boldsymbol{\Psi}_{2}^{P_{3}} \end{bmatrix}$$
(15)

$$\boldsymbol{\beta}_{3} = \begin{bmatrix} \tilde{\boldsymbol{\omega}}_{2} \tilde{\boldsymbol{\omega}}_{2} \boldsymbol{\rho}_{2}^{P_{3}} - \tilde{\boldsymbol{\omega}}_{3} \tilde{\boldsymbol{\omega}}_{3} \boldsymbol{\rho}_{2}^{P_{3}} \\ + 2 \tilde{\boldsymbol{\omega}}_{2} \boldsymbol{\Phi}_{2}^{P_{3}} \dot{\boldsymbol{a}}_{2} + \tilde{\boldsymbol{\rho}}_{30}^{P_{3}} \tilde{\boldsymbol{\omega}}_{2} \boldsymbol{\Psi}_{2}^{P_{3}} \dot{\boldsymbol{a}}_{2} \\ \tilde{\boldsymbol{\omega}}_{3} \boldsymbol{\Psi}_{2}^{P_{3}} \dot{\boldsymbol{a}}_{2} \end{bmatrix}$$
(16)

式中, 0_3 为3阶零矩阵, $0_{s\times 3}$ 以及 $0_{s\times 1}$ 为其下标所示 阶数的零矩阵.

航天器在运行过程中,系统质心时刻都在变化.如图2所示,定义连体基e与物体B₁固结,其原 点C为桁架未变形时系统的质心.当桁架变形时, 系统质心在C点附近运动.定义r为原点C在惯性 基的坐标阵.为了表示C点在空间中的运动轨迹, 利用以下转换关系:

$$\begin{cases} \boldsymbol{v}_1 = \boldsymbol{R}_1 \boldsymbol{v} \\ \dot{\boldsymbol{v}}_1 = \boldsymbol{R}_1 \dot{\boldsymbol{v}} + \boldsymbol{\gamma}_1 \end{cases}$$
(17)

其中,

$$\boldsymbol{v} = \begin{bmatrix} \boldsymbol{\dot{r}}^{\mathrm{T}} & \boldsymbol{\omega}_{1}^{\mathrm{T}} & \boldsymbol{\dot{a}}_{2}^{\mathrm{T}} \end{bmatrix}^{\mathrm{T}}$$
(18)

$$\boldsymbol{R}_{1} = \begin{bmatrix} \boldsymbol{I}_{3} & \tilde{\boldsymbol{\rho}}_{10}^{c} & \boldsymbol{0}_{3\times s} \\ \boldsymbol{0}_{3} & \boldsymbol{I}_{3} & \boldsymbol{0}_{3\times s} \end{bmatrix}$$
(19)

$$\boldsymbol{\gamma}_{1} = \begin{bmatrix} -\tilde{\boldsymbol{\omega}}_{1} \tilde{\boldsymbol{\omega}}_{1} \boldsymbol{\rho}_{10}^{c} \\ \boldsymbol{0}_{3 \times 1} \end{bmatrix}$$
(20)

1.2 动力学方程

基于速度变分原理^[17],可得到整个系统的动力 学方程:

$$\sum_{k=1}^{i} \left[\delta \dot{\boldsymbol{r}}_{2}^{k\mathrm{T}} (-m_{2}^{k} \ddot{\boldsymbol{r}}_{2}^{k} + \boldsymbol{F}_{2}^{k}) - \delta \dot{\boldsymbol{\varepsilon}}_{2}^{k\mathrm{T}} \boldsymbol{\sigma}_{2}^{k} \right] + \sum_{i=1,i\neq2}^{3} \left[\delta \dot{\boldsymbol{r}}_{i}^{\mathrm{T}} (-m_{i} \ddot{\boldsymbol{r}}_{i} + \boldsymbol{F}_{i}^{o}) + \delta \boldsymbol{\omega}_{i}^{\mathrm{T}} (-\boldsymbol{J}_{i} \dot{\boldsymbol{\omega}}_{i} - \boldsymbol{J}_{i} \boldsymbol{\omega}_{i} - \boldsymbol{J}_{i} \boldsymbol{\mu}_{i} - \tilde{\boldsymbol{\omega}}_{i} \boldsymbol{J}_{i} \boldsymbol{\omega}_{i} + \boldsymbol{M}_{i}^{o} \right] = \mathbf{0}$$

$$(21)$$

其中 m_i 和 J_i 为物体 B_i 的质量和转动惯量张量阵.将

运动学递推关系式(10)、式(11)和式(17)代入式 (21)得

$$\delta \boldsymbol{v}^{\mathrm{T}}(-\boldsymbol{M}\dot{\boldsymbol{v}}-\boldsymbol{w}+\boldsymbol{f}^{\circ}-\boldsymbol{f}^{\mathrm{u}})=\boldsymbol{0}$$
(22)

由于采用了单向递推组集的方法,非独立的变分项 在递推过程中由运动学关系消去,此时变分独立, 系统的动力学方程为

$$-\begin{bmatrix} \boldsymbol{M}_{u} & \boldsymbol{M}_{tr} & \boldsymbol{M}_{ta} \\ & \boldsymbol{M}_{rr} & \boldsymbol{M}_{ra} \\ \text{sym} & & \boldsymbol{M}_{aa} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \ddot{\boldsymbol{r}} \\ \dot{\boldsymbol{\omega}}_{1} \\ \ddot{\boldsymbol{a}}_{2} \end{bmatrix} - \begin{bmatrix} \boldsymbol{w}_{t} \\ \boldsymbol{w}_{r} \\ \boldsymbol{w}_{a} \end{bmatrix} + \begin{bmatrix} \boldsymbol{f}_{t}^{\circ} \\ \boldsymbol{f}_{r}^{\circ} \\ \boldsymbol{f}_{a}^{\circ} \end{bmatrix} - \begin{bmatrix} \boldsymbol{0} \\ \boldsymbol{0} \\ \boldsymbol{f}^{u} \end{bmatrix} = \boldsymbol{0}$$

$$(23)$$

其中广义质量阵的各项为

$$\boldsymbol{M}_{u} = (m_1 + m_2 + m_3)\boldsymbol{I}_3 \tag{24}$$

$$\boldsymbol{M}_{tr} = m_1 \tilde{\boldsymbol{\rho}}_{10}^c + \sum m_2^k \tilde{\boldsymbol{\rho}}_k^c + m_3 \tilde{\boldsymbol{\rho}}_3^c$$
(25)

$$\boldsymbol{M}_{ta} = \sum m_2^k \boldsymbol{\eta}_2^k + m_3 \boldsymbol{\eta}_3 \tag{26}$$

$$\boldsymbol{M}_{rr} = m_1 \tilde{\boldsymbol{\rho}}_{10}^{c^{\mathrm{T}}} \tilde{\boldsymbol{\rho}}_{10}^{c} + \sum m_2^k \tilde{\boldsymbol{\rho}}_k^{c^{\mathrm{T}}} \tilde{\boldsymbol{\rho}}_k^{c} + m_3 \tilde{\boldsymbol{\rho}}_3^{c^{\mathrm{T}}} \tilde{\boldsymbol{\rho}}_3^{c} + \boldsymbol{J}_1 + \boldsymbol{J}_3$$
(27)

$$\boldsymbol{M}_{ra} = \sum m_2^k \tilde{\boldsymbol{\rho}}_k^{c\mathrm{T}} \boldsymbol{\eta}_2^k + m_3 \tilde{\boldsymbol{\rho}}_3^{c\mathrm{T}} \boldsymbol{\eta}_3 + \boldsymbol{J}_3 \left(-\boldsymbol{\Psi}_2^{P_2} + \boldsymbol{\Psi}_2^{P_3} \right)$$
(28)

$$M_{aa} = \sum m_{2}^{k} \boldsymbol{\eta}_{2}^{k^{\mathrm{T}}} \boldsymbol{\eta}_{2}^{k} + m_{3} \boldsymbol{\eta}_{3}^{\mathrm{T}} \boldsymbol{\eta}_{3} + \left(- \boldsymbol{\Psi}_{2}^{P_{2}} + \boldsymbol{\Psi}_{2}^{P_{3}} \right)^{\mathrm{T}} \boldsymbol{J}_{3} \left(- \boldsymbol{\Psi}_{2}^{P_{2}} + \boldsymbol{\Psi}_{2}^{P_{3}} \right)^{(29)}$$

式中, *M*_u为系统质量阵; *M*_n为系统平移-转动耦合 矩阵, 在系统未变型时为零矩阵; *M*_u为系统平移-振动耦合矩阵; *M*_n为系统相对于 0 点的转动惯量 阵; *M*_w为转动-振动耦合矩阵; *M*_w为振动质量阵.

广义惯性力阵为:

$$\boldsymbol{w}_{t} = m_{1}\boldsymbol{\xi}_{1} + \sum m_{2}^{k}\boldsymbol{\xi}_{2}^{k} + m_{3}\boldsymbol{\xi}_{3}$$
 (30)
 $\boldsymbol{w}_{r} = m_{1}\tilde{\boldsymbol{\rho}}_{10}^{cT}\boldsymbol{\xi}_{1} + \sum m_{2}^{k}\tilde{\boldsymbol{\rho}}_{k}^{cT}\boldsymbol{\xi}_{2}^{k} + m_{3}\tilde{\boldsymbol{\rho}}_{3}^{cT}\boldsymbol{\xi}_{3}$
 $+\tilde{\boldsymbol{\omega}}_{1}\boldsymbol{J}_{1}\boldsymbol{\omega}_{1} + \tilde{\boldsymbol{\omega}}_{3}\boldsymbol{J}_{3}\boldsymbol{\omega}_{3} + \boldsymbol{J}_{3}\tilde{\boldsymbol{\omega}}_{2}\left(-\boldsymbol{\Psi}_{2}^{P_{2}} + \boldsymbol{\Psi}_{2}^{P_{3}}\right)\dot{\boldsymbol{a}}_{2}$
(31)
 $\boldsymbol{w}_{a} = \sum m_{2}^{k}\boldsymbol{\eta}_{2}^{kT}\boldsymbol{\xi}_{2}^{k} + m_{3}\boldsymbol{\eta}_{3}^{T}\boldsymbol{\xi}_{3} + \left(-\boldsymbol{\Psi}_{2}^{P_{2}} + \boldsymbol{\Psi}_{2}^{P_{3}}\right)^{\mathrm{T}}$

$$\boldsymbol{w}_{a} = \sum m_{2}^{k} \boldsymbol{\eta}_{2}^{kT} \boldsymbol{\xi}_{2}^{k} + m_{3} \boldsymbol{\eta}_{3}^{T} \boldsymbol{\xi}_{3} + \left(-\boldsymbol{\Psi}_{2}^{P_{2}} + \boldsymbol{\Psi}_{2}^{P_{3}}\right)^{T} \\ \left[\tilde{\boldsymbol{\omega}}_{3} \boldsymbol{J}_{3} \boldsymbol{\omega}_{3} + \boldsymbol{J}_{3} \tilde{\boldsymbol{\omega}}_{2} \left(-\boldsymbol{\Psi}_{2}^{P_{2}} + \boldsymbol{\Psi}_{2}^{P_{3}}\right) \dot{\boldsymbol{a}}_{2}\right]$$

$$(32)$$

$$f_{i}^{o} = F_{1}^{o} + \sum_{k=1}^{l} F_{2}^{k} + F_{3}^{o}$$
(33)

$$f_{r}^{o} = -\tilde{\rho}_{10}^{c} F_{1}^{o} - \sum_{k=1}^{l} \tilde{\rho}_{k}^{c} F_{2}^{k} - \tilde{\rho}_{c3}^{c} F_{3}^{o} + M_{1}^{o} + M_{3}^{o}$$
(34)

$$f_{r}^{o} = \sum_{k=1}^{l} \eta_{2}^{kT} F_{2}^{k} + \eta_{3}^{T} F_{3}^{o} + \left(- \Psi_{2}^{P_{2}} + \Psi_{2}^{P_{3}} \right)^{T} M_{3}^{o}$$
(35)

广义弹性力与阻尼力阵为:

广义外力阵中各项为:

(36)

 $f^{u} =$

$$C_a\dot{a} + K_a a$$

式中, m_i 为物体 B_i 的质量, J_i 为物体 B_i 的转动惯量 张量在惯性基上的坐标阵, C_a 和 K_a 分别为柔性桁 架的模态阻尼阵和模态刚度阵.此外还有一些为表 示方便而定义的矩阵:

$$\tilde{\boldsymbol{\rho}}_{k}^{c} = \tilde{\boldsymbol{\rho}}_{10}^{c} - \tilde{\boldsymbol{\rho}}_{10}^{P_{2}} + \tilde{\boldsymbol{\rho}}_{2}^{P_{2}} - \tilde{\boldsymbol{\rho}}_{2}^{k}$$
(37)

$$\tilde{\boldsymbol{\rho}}_{3}^{c} = \tilde{\boldsymbol{\rho}}_{10}^{c} - \tilde{\boldsymbol{\rho}}_{10}^{P_{2}} + \tilde{\boldsymbol{\rho}}_{2}^{P_{2}} - \tilde{\boldsymbol{\rho}}_{2}^{P_{3}} + \tilde{\boldsymbol{\rho}}_{30}^{P_{3}}$$
(38)

$$\boldsymbol{\eta}_{2}^{k} = \left(-\tilde{\boldsymbol{\rho}}_{2}^{P_{2}} + \tilde{\boldsymbol{\rho}}_{2}^{k}\right)\boldsymbol{\Psi}_{2}^{P_{2}} + \left(-\boldsymbol{\Phi}_{2}^{P_{2}} + \boldsymbol{\Phi}_{2}^{k}\right) \quad (39)$$

$$\boldsymbol{\eta}_{3} = \left(-\tilde{\boldsymbol{\rho}}_{2}^{P_{2}} + \tilde{\boldsymbol{\rho}}_{2}^{P_{3}} - \tilde{\boldsymbol{\rho}}_{30}^{P_{3}}\right)\boldsymbol{\Psi}_{2}^{P_{2}} + \tilde{\boldsymbol{\rho}}_{30}^{P_{3}}\boldsymbol{\Psi}_{2}^{P_{3}} + \left(-\boldsymbol{\Phi}_{2}^{P_{2}} + \boldsymbol{\Phi}_{2}^{k}\right)$$
(40)

$$\boldsymbol{\xi}_1 = -\tilde{\boldsymbol{\omega}}_1 \tilde{\boldsymbol{\omega}}_1 \boldsymbol{\rho}_{10}^c \tag{41}$$

$$\begin{aligned} \boldsymbol{\xi}_{2}^{k} &= \tilde{\boldsymbol{\omega}}_{1}\tilde{\boldsymbol{\omega}}_{1} \left(-\boldsymbol{\rho}_{10}^{e}+\boldsymbol{\rho}_{10}^{P_{2}}\right) + \tilde{\boldsymbol{\omega}}_{2}\tilde{\boldsymbol{\omega}}_{2} \left(-\boldsymbol{\rho}_{2}^{P_{2}}+\boldsymbol{\rho}_{2}^{k}\right) \\ &+ 2\tilde{\boldsymbol{\omega}}_{2} \left(-\boldsymbol{\Phi}_{2}^{P_{2}}+\boldsymbol{\Phi}_{2}^{k}\right) \dot{\boldsymbol{a}}_{2} + \left(-\tilde{\boldsymbol{\rho}}_{2}^{P_{2}}+\tilde{\boldsymbol{\rho}}_{2}^{k}\right) \tilde{\boldsymbol{\omega}}_{2} \boldsymbol{\Psi}_{2}^{P_{2}} \dot{\boldsymbol{a}}_{2} \end{aligned}$$
(42)
$$\boldsymbol{\xi}_{3} &= \tilde{\boldsymbol{\omega}}_{1}\tilde{\boldsymbol{\omega}}_{1} \left(-\boldsymbol{\rho}_{10}^{e}+\boldsymbol{\rho}_{10}^{P_{2}}\right) + \tilde{\boldsymbol{\omega}}_{2}\tilde{\boldsymbol{\omega}}_{2} \left(-\boldsymbol{\rho}_{2}^{P_{2}}+\boldsymbol{\rho}_{2}^{P_{3}}\right) - \\ \tilde{\boldsymbol{\omega}}_{3}\tilde{\boldsymbol{\omega}}_{3}\tilde{\boldsymbol{\rho}}_{30}^{P_{3}} + 2\tilde{\boldsymbol{\omega}}_{2} \left(-\boldsymbol{\Phi}_{2}^{P_{2}}+\boldsymbol{\Phi}_{2}^{P_{3}}\right) \dot{\boldsymbol{a}}_{2} + \\ \left(-\tilde{\boldsymbol{\rho}}_{2}^{P_{2}}+\tilde{\boldsymbol{\rho}}_{2}^{P_{3}}-\tilde{\boldsymbol{\rho}}_{30}^{P_{3}}\right) \tilde{\boldsymbol{\omega}}_{2} \boldsymbol{\Psi}_{2}^{P_{2}} \dot{\boldsymbol{a}}_{2} + \tilde{\boldsymbol{\rho}}_{30}^{P_{3}} \tilde{\boldsymbol{\omega}}_{2} \boldsymbol{\Psi}_{2}^{P_{3}} \dot{\boldsymbol{a}}_{2} \end{aligned}$$
(43)

该动力学模型保留了所有变形产生的高次耦合项, 为全耦合的"刚体-桁架-刚体"模型.此外,按照文 献[11-13],将末端物体简化为质点,即J₃ = 0时, 该模型称为"刚体-桁架-质点"模型.

2 数值仿真与分析

利用推导的动力学方程,编写动力学计算程 序,设计工况对其进行动力学仿真.由于本文着重 讨论的是具有哑铃状构型特点的航天器的动力学 建模过程,并不针对某一特定型号进行建模,故在 仿真计算时可用相对理想的参数模型,系统具体参 数如表1所示.其中转动惯量矩阵分别为物体相对 各自质心连体坐标系(*B*₂为相对质心浮动坐标系). 利用有限元软件 Abaqus 对 30m 长的柔性桁架进行 有限元离散,单元类型采用 B33 欧拉梁单元,节点 数为 1292,单元数为 1612.

取自由一自由边界条件,动力学仿真时保留除 刚体模态外的前11阶模态.各阶模态频率如表2所 示,模态振型如图3所示.当中包含8阶弯曲模态, 如第1-6阶和第8-9阶;两阶扭转模态,如第7阶和 第10阶;一阶纵向振动模态,如第11阶.

由于本文考虑的是空间问题,故桁架的弯曲模态中会出现频率相同、但振型正交的两组模态.

表1 物体质量与惯量

Table 1 Mass and inertia of bodies

Body	Size/m	Mass/kg	Moment of inertia/kg·m ²
B_1	6×6×6	7000	dig(42000,42000,42000)
B_2	30×0.75×0.75	1505	dig(325,114762, 114762)
B_3	3×3×3	3500	dig(5250, 5250, 5250)

表2 桁架物理参数

Table 2 Parameters of truss

Parameters of truss				
Cross-sectional area	$6.24 \times 10^{-4} \text{ m}^2$			
Young's modulus	5.0×10 ⁻⁸ Pa			
Each span length of truss	0.75m			

表3 桁架模态频率

Table 3 Modal frequencies of truss

Modal	Frequency /Hz	Modal	Frequency /Hz
1	0.3304	7	1.814
2	0.3304	8	2.719
3	0.8935	9	2.719
4	0.8935	10	3.622
5	1.704	11	3.801
6	1.704		



图 3 桁架构型与各阶模态振型图 Fig.3 Modal shape of truss structure

2.1 动力学仿真

分别采用本文推导的"刚体-桁架-刚体"模型、 文献[11-13]提出的"刚体-桁架-质点"模型以及文 献[10]提出的"刚体-弹簧-刚体"模型三种模型进 行数值仿真对比.仿真时,"刚体-桁架-刚体"模型 和"刚体-桁架-质点"模型动力学仿真时保留前11 阶模态.仿真时采用滚转、偏航、俯仰角描述姿态.

在实际运行过程中,执行机构集中在主星体B1

处,故仿真时主动力只施加在主星体B,上.本文采 用的仿真工况为航天器三个方向均受外力矩作用, 模拟航天器作姿态机动时的情况,具体数值大小见 表3.由于航天器构型的原因,其滚转轴方向的转动 惯量要远远小于偏航和俯仰方向的转动惯量,故该 方向施加的外力也相应较小.

表4 受力情况 Table 4 Acting for

Acting torque	Amplitude	Direction
M_y	50Nm	<i>x</i> ₁
M_y	600Nm	y_1
$M_{ m z}$	600Nm	z_1

动力学仿真时长为100s,仿真结果如图4-6所示,对比了三种模型的姿态坐标、桁架最大变形和 末端物体相对姿态的时间历程.

2.2 动力学模型对比分析

从图4中可以看出,由于连接桁架柔性较大, 故航天器在受到外力矩时,会产生较大幅度的低频 振动,从图5(c)中可以看出,桁架末端的最大变形 幅度可达1.2m.这种振动对于航天器的正常运行来 说是十分不利的.故在进行姿态机动时,应采取一 定措施,控制桁架变形,减小振动幅度.

从"刚体-桁架-刚体"模型和"刚体-弹簧-刚 体"模型的对比中可以看出,"刚体-桁架-刚体"动 力学模型能够很好地反映出航天器由于连接桁架 的弹性振动与航天器姿态之间的耦合.从图5可以 看出,由于桁架纵向刚度远远大于横向刚度,桁架 的变形主要为弯曲变形,而不是纵向的伸缩变形, 导致"刚体-弹簧-刚体"模型的响应与刚体类似, 无法体现出弹性振动与航天器姿态之间的耦合.由 此说明对于哑铃型的航天器,文献[9]中的"刚体-弹簧-刚体"模型无法准确描述系统的动力学行为.

从图4中的"刚体-桁架-刚体"模型和"刚体-桁架-质点"模型的对比中可以看出,忽略末端物 体的转动惯量后,系统的动力学响应会产生一定的 差异.从图4(a)可以看出,两模型在主星体滚转角 上的差异明显,且趋于发散.这是由于哑铃型航天 器的构型特点造成的,其滚转轴上的转动惯量会远 小于其他两个轴,这导致末端物体滚转轴方向上的 转动惯量占整体的比例会远大于其他两个方向.此 时如果忽略了末端物体的转动惯量,会造成较大的 误差.两模型差异不仅体现在大范围刚体运动上,



还体现在其扭转振动上.从图6(a)中相对姿态的 对比还可以看出,忽略了末端物体的转动惯量后, "刚体-桁架-质点"模型的扭转变形会远小于"刚 体-桁架-刚体"模型.从图4(b)、图4(c)、图6(b)、 图6(c)可以看出,虽然两模型在偏航角和俯仰角

Time(s)

(c)主星体俯仰角对比(z₁方向)

(c)Comparison of pitch angle $(z_1 \text{ direction})$

图 4 主星体姿态角俯仰角对比 Fig.4 Comparison of attitude angles of main body

10 20 30 40 50 60 70 80 90 100



(a)Comparison of truss maximum deformation $(x_1 \text{ direction})$



(b)Comparison of truss maximum deformation (γ_1 direction)



图 5 桁架最大变形量对比 Fig.5 Comparison of truss maximum deformation

上的差异小于滚转角,但是存在扩大的趋势.这是 因为空间物体的三方向转动是耦合的,随着时间的 增加,两模型在偏航角和俯仰角上的差异会因为滚 转角差异的增加而增加.

"刚体-桁架-刚体"模型和"刚体-桁架-质点"



(a)Relative attitude angle (roll angle)



(b)Relative attitude angle (yaw angle)



模型差异不仅体现在响应幅值上,还体现在响应频 率上.在图4(b)—图4(c)和图5(b)—图5(c)中,两 模型响应幅度差异不大,但两模型响应频率有较明 显的差异.从定性分析的角度,将整体简化为一个 二阶线性系统^[18],由于忽略了末端物体的转动惯 量,系统的广义质量减小,导致了整体频率的升高, 其频率相对误差在本构型参数下为2%左右.

Table 5 Frequency comparison of two models				
Modal	Rigid-truss-rigid	Rigid-truss-point mass		
1	0.1022	0.1041		
2	0.1022	0.1041		
3	0.1699(Twisting)	0.3637		
4	0.3414	0.3640		
5	0.3417	0.9428		
6	0.8656	0.9438		
7	0.8667	1.053(Twisting)		

表5 两模型频率对比

此外,如表5所示,表中成对出现的频率为同一阶弯曲模态在相互垂直的两个方向的频率.由于忽略了末端的转动惯量,"刚体-桁架-质点"模型的扭转频率远高于"刚体-桁架-刚体"模型,系统的振动性质发生了改变.系统在扭转方向的频率误差达519%,这个现象从图6(a)中可以清晰地看出,如果在建模时忽略了末端的转动惯量,则系统的扭转方向刚度会大大增加,与现实情况不符.

综上所述,由于将末端物体简化为质点,无论 从时域还是从频域的角度,都会带来较大的误差, 因此在动力学建模时不能将末端物体简化为质点, 必须考虑其转动惯量.

3 结论

为了满足深空探测的需求,需要构建一种全新 的哑铃型航天器.由于构型和质量分布的差异,传 统"中心刚体+柔性附件"动力学模型将不再适用. 为了满足哑铃型航天器总体设计的需要,必须针对 该构型建立一种高效准确的动力学模型.

本文针对哑铃型构型,在小变形假设下,采用 多体系统动力学单向递推组集的方法,基于速度变 分原理建立该"刚体-桁架-刚体"系统的刚-柔耦 合动力学模型.该动力学模型是保留了所有弹性变 形和大范围刚体运动的耦合项.对比了本文所建立 "刚体-桁架-刚体"模型和已有的"刚体-桁架-质 点"模型及"刚体-弹簧-刚体"模型的动力学响应. 研究结果表明:现有的"刚体-弹簧-刚体"不能很 好地反映航天器姿态与桁架变形之间的耦合效应. "刚体-桁架-刚体"模型与"刚体-桁架-质点"模型 在滚转角响应上有较大差异,且随着时间的推移, 会导致偏航角和俯仰角也产生较大差异;将末端物 体简化为质点还会造成系统整体频率的升高,说明 哑铃型航天器建模时必须考虑末端物体的转动惯 量."刚体-桁架-刚体"很好地反映了哑铃型航天器 的刚-柔耦合动力学特性.此外,由于哑铃型航天器 质量分布的特点,以及整体尺寸和桁架柔性都较 大,系统在运动过程中可能会产生较大的弹性变 形,今后应采取适当措施抑制桁架振动.本文研究 将为哑铃型航天器的总体设计,特别是控制规律的 设计,提供重要的技术支持.

参考文献

- 吴伟仁,于登云.深空探测发展与未来关键技术.深空 探测学报,2014,1(1):5~17(Wu W R, Yu D Y. Development of deep space exploration and its future key technologies. *Journal of Deep Space Exploration*, 2014,1(1): 5~17(in Chinese))
- 2 Koroteev A S, Oshev Yu A, Popov S A, et al. Nuclear power propulsion system for spacecraft. *Thermal Engineering*, 2015, 62(13):971~980
- 3 杨文森,时军委.太阳帆板联动机构同步机理分析与动力优化.宇航学报,2017,38(4):338~343(Yang W M, Shi J W. Principle of CCL synchronous deployment and dynamic optimization of solar panel. *Journal of Astronautics*,2017,38(4):338~343(in Chinese))
- 4 董富祥,周志成,曲广吉.星载大型天线反射器桁架展 开动力学建模仿真.航天器工程,2012,21(4):26~31 (Dong F X, Zhou Z C, Qu G J. Deployment dynamics modeling and simulation of satellite large antenna reflector truss. *Spacecraft Engineering*,2012,21(4):26~31(in Chinese))
- 5 史纪鑫,曲广吉.可变构型复合柔性结构航天器动力学 建模研究.宇航学报,2007,28(1):130~135(Shi J X, Qu G J. Mathematical modeling of a class of variable structure spacecraft with flexible multibody appendages. *Journal of Astronautics*,2007,28(1):130~135(in Chinese))
- 6 Sanyal A K, Shen J L, McClamroch N H, et al. Stability and stabilization of relative equilibria of dumbbell bodies in central gravity. *Journal of Guidance*, *Control*, *and Dynamics*, 2005, 28(5):833~842
- 7 Celletti A, Sidorenko V. Some Properties of the dumbbell satellite attitude dynamics. *Celestial Mechanics and Dynamical Astronomy*, 2008, 101:105~126
- 8 Sanyal A K, Shen J L, McClamroch N H. Dynamics and control of an elastic dumbbell spacecraft in a central gravitational field. Proceedings of the IEEE Conference on Decision and Control, 2003, 3:2798~2803

9 Sanyal A K, Shen J L, McClamroch N H. Control of a

dumbbell spacecraft using attitude and shape control inputs only. Proceedings of the 2004 American Control Conference, 2004,2:1014~1018

- 10 Schutte A D, Udwadia F E, Lam T. Nonlinear dynamics and control of a dumbbell spacecraft system. 11th Biennial ASCE Aerospace Division International Conference on Engineering, Science, Construction, and Operations in Challenging Environments, 2008
- 11 Shi J J, Kelkar A G. A dissipative control design for jupiter icy moons orbiter. Journal of Dynamic Systems, Measurement, and Control, 2007, 129(4): 559~565
- 12 Shi J J. Control of nonlinear flexible space structures [Ph. D Thesis]. Ames: Iowa State University, 2005
- 13 Shi J J, Kelkar A G. Feedback linearization based generalized predictive control of jupiter icy moons orbiter. Journal of Dynamic Systems, Measurement, and Control, 2009, 131(1):1~10
- 14 Quadrellia M B, Mettlera E, Solowayb D, et al. Controls structure interaction on the jupiter icy moons orbiter. Acta Astronautica, 2009, 65(5): 766~786
- 15 许光浩,洪嘉振,刘铸永.航天器柔性附件对其驱动机

构的干扰研究.动力学与控制学报, 2010,8(2):123~ 126(Xu G H, Hong J Z, Liu Z Y. Research on the disturbance on the driving mechanism affected by the flexible appendages of spacecraft. *Journal of Dynamics and Control*,2010,8(2):123~126(in Chinese))

- 16 洪嘉振.计算多体系统动力学.北京:高等教育出版社, 1999 (Hong J Z. Computational dynamics of multibody systems. Beijing: Higher Education Press, 1999 (in Chinese))
- 17 蒋丽忠,洪嘉振.带柔性部件卫星耦合动力学建模理论及仿真.宇航学报,2000,21(3):39~44(Jiang L Z, Hong J Z. Coupled dynamics of modeling theory and simulations of satellites with flexible appendages. *Journal of Astronautics*,2000,21(3):39~44(in Chinese))
- 18 缪炳祺,曲广吉,夏邃勤,等.柔性航天器动力学建模的 伪坐标形式 Lagrange 方程.中国空间科学技术,2003, 4:1~5(Miao B Q, Qu G J, Xia S Q, et al. Lagrange's equations in quasicoordinates for dynamics modeling of flexible spacecraft. *Chinese Space Science and Technolo*gy,2003,4:1~5(in Chinese))

RIGID-FLEXIBLE DYNAMIC MODELING AND SIMULATION OF DUMBBELL SPACECRAFT *

Wang Boyang¹ Liu Zhuyong^{1†} Zheng Pengfei²

(1.School of Naval Architecture, Ocean & Civil Engineering, Shanghai Jiao Tong University, Shanghai, 200240, China) (2.Aerospace System Engineering, Shanghai 201109, China)

Abstract A new configuration of spacecraft was designed for deep space exploration. Due to difference of configuration and mass distribution, the traditional dynamic modeling method is no longer suitable for this configuration. In order to satisfy the requirement of overall design of dumbbell spacecraft, an efficient and accurate dynamic model must be established for this configuration. In this paper, based on a small deformation assumption, a rigid-flexible coupling dynamic model of dumbbell spacecraft was established using a forward recursive method in the floating frame of reference formulation. The orbit-attitude-deformation coupling effects were taken into account, and all the high-order coupling terms of deformation were kept. The numerical simulations of the "rigid body-truss-rigid body" model proposed in this paper and two existing models were carried out, indicating that the inertia moment of the end object cannot be ignored, but the proposed model can capture the rigid-flexible coupling dynamics characteristics of dumbbell spacecraft well. This paper will provide an important technical support for the overall design, especially for the controller design of dumbbell spacecraft.

Key words dumbbell shaped spacecraft, rigid-flexible coupling dynamics, multi-body system, forward recursive formulation, numerical simulation

Received 19 October 2020, Revised 7 December 2020.

^{*} The project supported by the National Natural Science Foundation of China (11772188) and the Shanghai Aerospace System Engineering (20GFH-HT01-246)

[†] Corresponding author E-mail: zhuyongliu@sjtu.edu.cn