doi:10.11887/j.cn.201802009

http://journal. nudt. edu. cn

# 基于双线性连接模型的超静定捆绑火箭助推器动力学响应分析。

冯韶伟1,王 月2,陈晓飞1,郭凤明1,冷 月1

(1. 北京宇航系统工程研究所,北京 100076;2. 中国运载火箭技术研究院研究发展中心,北京 100076)

摘 要:对于长径比较高的助推器来说,为了提高与芯级的连接可靠性,可采用超静定捆绑连接方式。 这种捆绑连接方式增加了助推器动力学响应分析的难度。以超静定捆绑火箭助推器为研究对象,通过引入 拉压双线性弹簧模拟捆绑连接装置,建立合理的动力学分析模型,对系统进行数值求解,获得径向冲击作用 下助推器的动力学响应特性。通过与静定捆绑模型的对比,获得超静定捆绑助推器的广义位移、频谱和内力 的响应,从而为工程应用提供一定的参考和理论支撑。

关键词:超静定捆绑;动力学响应;拉压不同刚度;机理模型

中图分类号: V421.1 文献标志码: A 文章编号: 1001 - 2486 (2018) 02 - 055 - 05

# Dynamic response analysis of the hyper-static strap-on boosters based on the bi-linear connection model

FENG Shaowei<sup>1</sup>, WANG Yue<sup>2</sup>, CHEN Xiaofei<sup>1</sup>, GUO Fengming<sup>1</sup>, LENG Yue<sup>1</sup>

(1. Beijing Institute of Aerospace Systems Engineering, Beijing 100076, China;

2. Research and Development Center of China Academy of Launch Vehicle Technology, Beijing 100076, China)

**Abstract:** In order to increase the connect reliability between the core stage and the boosters of the launch vehicle, the boosters with large fineness ratio can use hyper-static strap-on style. However, it may increase the analysis difficulty of the dynamic characters. Therefore, the dynamic model of booster with hyper-static strap-on style was established, and the bi-linear stiffness spring was employed to simulate the strap-on equipment. The dynamic response of the booster by the radial impulsion will be researched. The responses, including generalized displacements, frequency and the internal force will be compared with the static strap-on style. Research results can provide reference and theoretical support for the engineering application.

 $Key \ words: \ hyper-static \ strap-on \ style; \ dynamic \ response; \ different \ tensile \ and \ compressive \ stiffness; \ mechanism \ model$ 

在运载火箭芯级周围捆绑助推器可以有效提 高运载能力<sup>[1]</sup>,增加助推器推进剂的有效加注空 间是提高捆绑火箭运载能力的有效途径之一,在 助推器直径不变的情况下可以通过增大助推器长 度实现。但该措施由于增大助推器长细比,降低 了结构的整体刚度,容易引起助推器局部模态密 集的现象,尤其对于助推器发动机摆动参与姿态 控制的情况,火箭姿态控制系统的风险将大大增 加<sup>[2]</sup>。若在现有捆绑方案的基础上增加一套捆 绑连接装置,形成超静定捆绑连接方式,将会提高 助推器的局部模态频率,从而改善整箭的动力学 特性,降低姿控系统的设计难度<sup>[3]</sup>。助推器的轴 向力通过主承力装置来承担,当径向支撑结构提 供的约束大于助推器在该方向的自由度时,称之 为超静定捆绑<sup>[4]</sup>。 对于超静定捆绑火箭来说,其动力学特性易 受到连接装置刚度、长度、预紧力等因素的影响, 其动力学响应、捆绑装置的内力和助推器分离的 设计、分析难度较传统的静定捆绑火箭均有大幅 增加。这种影响主要体现在径向平面上。

本文以某一具有较大长径比助推器的运载火 箭为研究背景,见图1,基于超静定捆绑装置的组 合方案,采用拉压双线性弹簧建立助推器动力学 机理模型,开展径向冲击下的动力学响应研究,从 而阐述超静定捆绑连接方式的影响,从而为工程 应用提供一定的参考和理论支撑。

## 1 助推器动力学响应机理模型

### 1.1 机理模型建模

文献[5]中对捆绑装置的力学特性进行了深





入研究,并提出捆绑装置可以采用拉压双线性弹 簧进行模拟,其轴向载荷 - 位移曲线见图 2。





$$F = k \cdot \delta \tag{1}$$

其中:δ为弹簧的位移;k 代表捆绑连接装置刚度, 数值由其拉、压状态确定,即:

$$k = \frac{k^{+} + k^{-}}{2} + \frac{k^{+} - k^{-}}{2} \operatorname{sgn}(\delta)$$
(2)

其中,k<sup>+</sup>表示弹簧的拉伸刚度,k<sup>-</sup>为压缩刚度,具 体数值由试验及有限元分析结果获得。

本文所研究的超静定捆绑火箭与典型捆绑火 箭相比,在前、后捆绑装置之间增加了一套中捆绑 连接装置。以单枚助推器为研究对象,建立如 图3所示的简化机理模型。助推器的质量为 m<sub>c</sub>, 在横向平面内的转动惯量为 J<sub>c</sub>。其中,k<sub>c1</sub>、k<sub>c2</sub>、 k<sub>c3</sub>分别为前、中、后捆绑连接装置在横向平面内 的刚度,下端完全固支,各捆绑连接装置与助推器 质心的轴向距离分别为 D<sub>c1</sub>、D<sub>c2</sub>、D<sub>c3</sub>。

系统的自由度为 2,设广义自由度分别为助 推器质心的转角和位移  $\theta_{c}$ 、 $u_{c}$ ,各捆绑连接装置 的位移分别为  $\delta_{c1}$ 、 $\delta_{c2}$ 、 $\delta_{c3}$ 。各捆绑连接装置的位



(a) 变形前





(b) After deformation

图 3 超静定捆绑火箭助推器径向平面简化模型 Fig. 3 Simplified model of the hyper-static strap-on booster in the radial plane

移可以通过几何关系求得:

$$\begin{cases} \delta_{C1} \\ \delta_{C2} \\ \delta_{C3} \end{cases} = \begin{bmatrix} 1 & -D_{C1} \\ 1 & -D_{C2} \\ 1 & D_{C3} \end{bmatrix} \cdot \begin{cases} u_{C} \\ \theta_{C} \end{cases}$$
(3)

#### 1.2 动力学控制方程

假设助推器不受任何外力作用,则在理想状态下,系统的弹性势能为:

$$U_{\rm C} = \frac{1}{2} (k_{\rm C1} \delta_{\rm C1}^2 + k_{\rm C2} \delta_{\rm C2}^2 + k_{\rm C3} \delta_{\rm C3}^2)$$
(4)

助推器在径向平面内动能可表示为:

$$T_{\rm c} = \frac{1}{2} m_{\rm c} \dot{u}_{\rm c}^2 + \frac{1}{2} J_{\rm c} \dot{\theta}_{\rm c}^2 \tag{5}$$

由第二类拉格朗日方程可得助推器在径向平 面内的无阻尼自由振动,其中系统的广义质量阵 为 $\begin{bmatrix} m_{\rm C} & 0 \\ 0 & J_{\rm C} \end{bmatrix}$ ,相应的广义刚度矩阵为 $K_{\rm C}$ ,矩阵内 各元素满足: $k_{{\rm C}_{ij}} = \frac{\partial^2 U_{\rm C}}{\partial q_i \partial q_j}$ ,即:  $K_{\rm C} = \begin{bmatrix} k_{{\rm CI}} + k_{{\rm C2}} + k_{{\rm C3}} & k_{{\rm C3}}D_{{\rm C3}} - k_{{\rm C1}}D_{{\rm C1}} - k_{{\rm C2}}D_{{\rm C2}} \\ k_{{\rm C3}}D_{{\rm C3}} - k_{{\rm C1}}D_{{\rm C1}} - k_{{\rm C2}}D_{{\rm C2}} & k_{{\rm C1}}D_{{\rm C1}}^2 + k_{{\rm C2}}D_{{\rm C2}}^2 + k_{{\rm C3}}D_{{\rm C3}}^2 \end{bmatrix}$ (6)

#### 1.3 动力学响应机理研究

捆绑连接装置刚度取决于径向平面内助推器 的运动状态,通过分析可以发现,助推器径向平面 的运动可以在 $u_c - \theta_c$ 平面内被3条直线划分为6 个区域,如图4所示。各区域与其他区域之间具 有独立性,且区域的划分具有完备性,即6个区域 能够完全覆盖整个运动状态<sup>[8]</sup>。



图 4 助推器径向运动分区图 Fig. 4 Subarea figure of the radial motion

以区域 *i* 为研究对象,该区域内弹簧的刚度 分别为 *k*<sup>*i*</sup><sub>C1</sub>、*k*<sup>*i*</sup><sub>C2</sub>、*k*<sup>*i*</sup><sub>C3</sub>,系统的刚度矩阵为:

 $\begin{bmatrix} k_{C1}^{i} + k_{C2}^{i} + k_{C3}^{i} & k_{C3}^{i}D_{C3} - k_{C1}^{i}D_{C1} - k_{C2}^{i}D_{C2} \\ k_{C3}^{i}D_{C3} - k_{C1}^{i}D_{C1} - k_{C2}^{i}D_{C2} & k_{C1}^{i}D_{C1}^{2} + k_{C2}^{i}D_{C2}^{2} + k_{C3}^{i}D_{C3}^{2} \end{bmatrix}$ 通过分析可以发现,由于刚度矩阵为非对角矩阵, 因此  $u_{C}$ 、 $\theta_{C}$ 不能解耦。根据系统的运动方程,获 得系统的特征方程:

$$\begin{vmatrix} \Delta_{C1} & \Delta_{C2} \\ \Delta_{C2} & \Delta_{C3} \end{vmatrix} - \omega_{C}^{2} \begin{bmatrix} m_{C} & 0 \\ 0 & J_{C} \end{bmatrix} = 0 \quad (7)$$

其中:

$$\begin{cases} \Delta_{C1} = k_{C1}^{i} + k_{C2}^{i} + k_{C3}^{i} \\ \Delta_{C2} = k_{C3}^{i} D_{C3} - k_{C1}^{i} D_{C1} - k_{C2}^{i} D_{C2} \\ \Delta_{C3} = k_{C1}^{i} D_{C1}^{2} + k_{C2}^{i} D_{C2}^{2} + k_{C3}^{i} D_{C3}^{2} \end{cases}$$

$$\tag{8}$$

将其代入特征方程,经整理可得:

$$m_{\rm C} J_{\rm C} \omega_{\rm C}^4 - (\Delta_{\rm CI} J_{\rm C} + \Delta_{\rm C3} m_{\rm C}) \omega_{\rm C}^2 + \Delta_{\rm C1} \Delta_{\rm C3} - \Delta_{\rm C2}^2 = 0$$
(9)

由于:

$$(\Delta_{\rm CI} J_{\rm C} + \Delta_{\rm C3} m_{\rm C})^2 - 4m_{\rm c} J_{\rm C} (\Delta_{\rm CI} \Delta_{\rm C3} - \Delta_{\rm C2}^2) = (\Delta_{\rm CI} J_{\rm C} - \Delta_{\rm C3} m_{\rm C})^2 + 4m_{\rm c} J_{\rm c} \Delta_{\rm C2}^2 > 0$$
(10)

因此式(10)具有两个不同的实根,通过求解 上式,可得系统在该区域的振动频率为:

$$\begin{cases} \omega_{C1}^{2} = \frac{m_{C}\Delta_{C3} + J_{C}\Delta_{C1} - \sqrt{B_{TZ}}}{2m_{C}J_{C}} \\ \\ \omega_{C2}^{2} = \frac{m_{C}\Delta_{3} + J_{C}\Delta_{C1} + \sqrt{B_{TZ}}}{2m_{C}J_{C}} \end{cases}$$
(11)

根据动力学分析方法,可以求得对应于 $\omega_{c1}^2$ 和 $\omega_{c2}^2$ 的振型分别为:

$$\begin{cases} \phi_{C1} = \begin{cases} 1 \\ r_{C1} \end{cases} \\ \phi_{C2} = \begin{cases} 1 \\ r_{C2} \end{cases} \end{cases}$$
(12)

其中, 
$$r_{C1} = \frac{\Delta_{C1} - m_C \omega_{C1}^2}{\Delta_{C2}} = \frac{\Delta_{C2}}{\Delta_{C3} - J_C \omega_{C1}^2}, r_{C2} = \frac{\Delta_{C1} - m_C \omega_{C2}^2}{\Delta_{C2}} = \frac{\Delta_{C2}}{\Delta_{C3} - J_C \omega_{C2}^2} \circ$$

因此,助推器在横向平面区域*i*内的运动通 解为:

$$\begin{cases} u_{\rm C} = B_1 \cos \omega_{\rm C1} t + B_2 \sin \omega_{\rm C1} t + \\ B_3 \cos \omega_{\rm C2} t + B_4 \cos \omega_{\rm C2} t \\ \theta_{\rm C} = r_{\rm C1} \left( B_1 \cos \omega_{\rm C1} t + B_2 \sin \omega_{\rm C1} t \right) + \\ r_{\rm C2} \left( B_3 \cos \omega_{\rm C2} t + B_4 \cos \omega_{\rm C2} t \right) \end{cases}$$
(13)

其中, $B_1$ 、 $B_2$ 、 $B_3$ 、 $B_4$ 为待定系数,需要通过初始条件确定。

### 2 助推器动力学响应特性研究

#### 2.1 广义坐标响应

本文利用 MATLAB/Simulink 对系统进行仿 真,根据工程设计,前、中捆绑刚度相同。假设初 始时刻助推器径向受到冲击作用,即助推器具有 10<sup>-4</sup> m/s 的径向初始速度:

$$\begin{cases} u_{\rm c} = 0 \\ \theta_{\rm c} = 0 \\ \\ u_{\rm c} = u_{\rm co} \neq 0 \\ \dot{\theta}_{\rm c} = 0 \end{cases}$$
(14)

为了减少由于跨区引起的能量损失,采用 Newmark 法进行数值求解,取仿真时间为0.1 s,时间 步长取10<sup>-4</sup> s。径向冲击下系统的响应图如图5所 示。结果表明,在径向冲击作用下,助推器平动与转 动振动频率相同,这也旁证了式(13)的正确性。





取消中捆绑后,系统变为静定结构。超静定 结构与静定结构在位移和内力的仿真对比结果见 表1。

表1 两类结构仿真结果比较

Tab. 1 Comparison of the simulation results

between	two	models
Dormoon		mouono

		静定结构	超静定结构	变化率
<i>u</i> 幅	拉伸	3.126 $5 \times 10^{-7}$ m	2.780 $6 \times 10^{-7}$ m	-11.1%
值	压缩	$-1.787 9 \times 10^{-7} m$	$-1.606 \ 3 \times 10^{-7} \ m$	-10.2%
$f_1$ 幅	拉伸	44.325 9 N	39.944 5 N	-9.9%
值	压缩	–76.921 6 N	–70.100 6 N	-8.7%
平均	频率	61.28 Hz	69.996 5 Hz	14.2%

通过与静定结构(u 和 θ)的对比可以发现, 以径向位移为例,超静定结构助推器  $u_c$  的正向振 动幅值为 2.780 6 × 10<sup>-7</sup> m, 较静定结构 u 小 11.1%;负向振动幅值为 1.606 3 × 10<sup>-7</sup> m, 较静 定结构小 10.2%。因此,超静定结构具有更优越 的抗冲击性能。

#### 2.2 频谱特性

将拉压不同刚度模型与表2所示的三类线性 模型进行比较,超静定系统位移响应的频谱特性 对比情况见图6。

#### 表2 传统捆绑装置刚度等效方法

Tab. 2 Traditional stiffness equivalent method of the strap-on device

序号	刚度等效方法	说明
1	拉伸刚度	$k = k^+$
2	压缩刚度	$k = k^{-}$
3	均值刚度	$k = \frac{\left( \begin{array}{c} k^+ + k^- \end{array} \right)}{2}$



图6 径向位移响应平均频率对比图

Fig. 6 Comparison of the average frequency of the radial responses

分析结果表明,拉压不同刚度模型的平均响

应频率与各传统动力学模型均不相同,介于拉伸 刚度和压缩刚度之间。通过与静定系统的对比发现,在超静定系统下,各模型的平均频率较静定结 构均有所增加。以拉压不同刚度模型为例,超静 定结构下的平均频率增加为 69.996 5 Hz,是静定 结构的 1.14 倍。因此,超静定结构能够有效提高 系统的固有频率。

#### 2.3 捆绑装置内力特性

以前捆绑为例,超静定结构下捆绑连接装置 的内力特性对比见图7。



图 7 前捆绑内力 f<sub>1</sub> 对比图

Fig. 7 Comparison of the front strapping internal force  $f_1$ 

结果表明,在超静定结构下,各模型的前捆绑 内力幅值较静定结构有所减小。以拉压不同刚度 模型为例,超静定结构下前捆绑内力的正向幅值 为 39.944 5 N,是静定结构的 0.901 倍;负向幅值 为 70.100 6 N,是静定结构的 0.911 倍。因此,超 静定结构能够有效降低外激励带来的载荷影响。

#### 3 结论

本文以超静定捆绑火箭为研究对象,通过引 入拉压双线性弹簧模拟捆绑连接装置的力学特 性,获得超静定捆绑连接状态下助推器的动力学 响应特性,主要结论如下:

1) 在超静定捆绑连接状态下,助推器平动与 转动振动频率是相同的;

2)与传统线性模型相比,计及捆绑装置拉压 不同刚度的模型所获得的动力学响应更加真实, 依此作为结构设计的依据将会提升设计的可 靠性;

3)通过超静定结构与静定结构仿真结果的 比较表明,超静定结构能够有效提高助推器的抗 振特性,这不仅降低了振动位移及内力幅值,而且 能够提高结构的振动频率,从而降低外激励对结 构带来的影响。

综上所述,超静定捆绑连接方式将会对全箭 动力学响应特性的分析带来一定的难度,因此建 立合理的捆绑装置动力学模型意义重大。通过本 文的研究,为芯级与助推器之间捆绑方案的设计 提供一定的参考和依据。

## 参考文献(References)

 [1] 龙乐豪. 总体设计(中)[M]. 北京:中国宇航出版社, 2001:444.

LONG Lehao. System design ( II ) [ M ]. Beijing: China Astronautic Publishing House, 2001: 444. (in Chinese)

- 【2】《世界航天运载器大全》编委会.世界航天运载器大 全[M].2版.北京:中国宇航出版社,2007. The Editorial Committee of the World Encyclopedia of Aerospace Vehicles. World encyclopedia of space vehicles [M]. 2nd ed. Beijing: China Astronautic Publishing House, 2007. (in Chinese)
- [3] 马忠辉,冯韶伟,吴义田.助推器超静定捆绑方案研究[J].导弹与航天运载技术,2015,338(2):6-11.
  MA Zhonghui, FENG Shaowei, WU Yitian. Research on the scheme of hyper-static strap-on launch vehicle[J]. Missiles and Space Vehicles, 2015, 338(2):6-11. (in Chinese)
- [4] 冯韶伟,刘竹生,栾宇,等.运载火箭捆绑装置力学特性研究[J].导弹与航天运载技术,2014,330(1):11-16.

FENG Shaowei, LIU Zhusheng, LUAN Yu, et al. Mechanical property of the strap-on attachments in launch vehicle[J]. Missiles and Space Vehicles, 2014, 330(1): 11-16. (in Chinese)

- [5] Luan Y, Guan Z Q, Cheng G D. The study on nonlinear behaviors of the structures with bolted flange joint [A]. IOP Conference Series: Materials Science and Engineering, 2010, 10(1): 1-10.
- [6] Luan Y, Guan Z Q, Cheng G D, et al. A simplified nonlinear dynamic model for the analysis of pipe structures with bolted flange joints [J]. Journal of Sound & Vibration, 2012, 331(2): 325 - 344.
- [7] 刘相斌,孟庆春. 拉压不同模量有限元法的收敛性分析[J]. 北京航空航天大学学报,2002,28(2):231-234.
  LIU Xiangbin, MENG Qingchun. On the convergence of finite element method with different extension-compression elastic modulus[J]. Journal of Beijing University of Aeronautics and
- Astronautics, 2002, 28(2): 231-234. (in Chinese)
  [8] 冯韶伟,刘竹生,栾宇,等. 基于拉压不同刚度的运载火 箭捆绑联接装置力学特性研究[J].导弹与航天运载技 术, 2013, 327(4): 9-13.
  FENG Shaowei, LIU Zhusheng, LUAN Yu, et al. Dynamic analysis of strap-on equipment in launch vehicle based on different tensile and compressive stiffness [J]. Missiles and Space Vehicles, 2013, 327(4): 9-13. (in Chinese)