DOI:10.16356/j.1005-2615.2018.03.012

转速比对双转子系统非线性动力学特性影响

王 飞 罗贵火 崔海涛

(南京航空航天大学能源与动力学院,航空发动机热环境与热结构工业和信息化部重点实验室,南京,210016)

摘要:以航空发动机双转子系统为研究对象,考虑挤压油膜阻尼器以及中介轴承的非线性力,通过有限元法和固 定界面模态综合法建立了双转子系统的耦合动力学模型。利用仿真计算分析了转速比对转子系统非线性响应 特性的影响。研究表明:响应中能观察到较明显的交叉激振现象;响应中除了内外转子的不平衡激励频率之外, 还出现了两者的组合频率,但不同转速比情况下的组合频率不同;同向旋转情况下的临界转速均不小于反向旋 转;转速比对转子系统的轴心轨迹和运动的周期性有较大影响。最后,通过试验验证了本文建模和仿真结果的 正确性。

关键词:转子动力学;双转子;挤压油膜阻尼器;中介轴承;非线性振动 中图分类号:V231.96 文献标志码:A 文章编号:1005-2615(2018)03-0367-08

Influence of Speed Ratio on Nonlinear Dynamic Characteristics for Dual Rotor System

WANG Fei, LUO Guihuo, CUI Haitao

(College of Energy and Power Engineering, Nanjing University of Aeronautics and Astronautics, Aero-engine Thermal Environment and Structure Key Laboratory of Ministry of Industry and Information Technology, Nanjing, 210016, China)

Abstract: Nonlinear dynamic model of a coaxial rotor system is established by combining the finite element method and the fixed interface modal synthesis method with nonlinear forces of squeeze film damper and intermediate bearing considered. Nonlinear dynamic characteristics of the co-and counter-rotating coaxial rotor system with different rotational speed ratios are studied and compared in the work. Results show that the unbalance excitation frequencies are dominant in the responses of the rotor system. Due to coupling effect of the intermediate bearing, some combinations of the unbalance excitation frequencies are also observed in the spectrogram while the combinations are different for co-and counter-rotating cases. Also, it is found that the critical speeds of the co-rotating system are equal or slightly higher than those of the counter-rotating case. The orbit and periodicity of the rotor system can be quite different for different speed ratios. Finally, the nonlinear model is validated by comparing the simulation results with the experimental data.

Key words: rotor dynamics; dual-rotor; squeeze film damper; inter-shaft bearing; nonlinear vibration

近年来,同/反转双转子结构、中介轴承技术以 及挤压油膜阻尼器(Squeeze film damper,SFD)在 航空发动机上得到了广泛应用,如 RB211,GE120, F119 等。反向旋转双转子结构可以有效地改善燃 油消耗、提高推重比以及降低陀螺力矩^[1];中介轴 承可以有效地减轻发动机的质量;SFD 可以有效 抑制、隔离转子振动。因此,针对含 SFD、中介轴 承的同/反转双转子系统开展振动响应特性研究对 航空发动机的设计和制造具有重要意义。

国内外学者在多转子系统振动特性方面做了

收稿日期:2017-12-15;修订日期:2018-02-15

通信作者:罗贵火,男,副教授, E-mail: ghluo@nuaa.edu.cn。

引用格式:王飞,罗贵火,崔海涛.转速比对双转子系统非线性动力学特性影响[J].南京航空航天大学学报,2018,50 (3):367-374. WANG fei, LUO Guihuo, CUI Haitao. Influence of speed ratio on nonlinear dynamic characteristics for dual rotor system[J]. Journal of Nanjing University of Aeronautics & Astronautics,2018,50(3):367-374.

大量研究。胡绚等^[2]对中介轴承单独进行了建模 和分析,对同向和反向旋转时中介轴承的寿命进行 了对比分析,但是没有与双转子系统进行耦合分 析。罗贵火等[3-8]针对含滚动轴承的双转子系统进 行了同/反转转子系统建模方法和加、减速响应特 性的研究。冯国全等[9-10]针对含中介轴承的反向 旋转双转子系统,将中介轴承简化为弹簧和阻尼, 进行了临界转速计算方法及支承不对中故障的研 究。张大义等[11]结合有限元法和振型筛选法,提 出了适用于工程应用的临界转速求解方法。周海 仑、陈果等[12-13]以双转子航空发动机为研究对象, 考虑中介轴承及 SFD 的非线性力,建立了双转子 系统整机振动模型并进行了耦合振动分析。 Chiang, Guskov^[14-15]将中介轴承简化为弹簧和阻 尼,研究了中介轴承-双转子系统的动力特性。 Philip 等^[16-19]以含 SFD 的航空发动机多转子系统 为研究对象进行了非线性不平衡响应计算方法的 研究。虽然国内外众多学者在多转子系统振动特 性方面进行了大量研究,但关于转速比影响的研究 鲜有报道。

因此,本文在考虑中介轴承和 SFD 非线性力 的情况下,建立双转子系统非线性动力学模型。利 用该仿真模型对双转子系统的非线性响应特性进 行分析,研究转速比对双转子系统非线性动力特性 的影响并通过试验对仿真结果进行验证。

1 转子系统模型

1.1 动力学模型及求解方法

SFD-中介轴承-双转子系统结构简图见图 1。 内、外转子分别模拟航空发动机低压转子和高压转 子;盘 1 和盘 3 分别模拟低压和高压压气机,盘 2 和盘 4 分别模拟低压和高压涡轮;内外转子通过中 介轴承 IV 连接;支承 I,II,III 采用鼠笼+滚动轴 承+挤压油膜阻尼器的形式。本文的研究中,认为 轴承 I,II 和 III 为刚性,考虑弹性支承的线性刚 度、SFD 和中介轴承的非线性力。转子系统转速 比定义为 $\lambda = \frac{\omega_2}{\omega_1}$,其中 ω_2 为外转子转速, ω_1 为内转 子转速。 $\lambda < 0$ 表示内外转子反向旋转; $\lambda > 0$ 表示 内外转子同向旋转;忽略转子系统的外部阻尼和材 料阻尼,考虑各圆盘处的陀螺力矩。

内外转子轴所用材料的密度为 7 810 kg/m³, 弹性模量为 196 GPa, 泊松比为 0. 298。Newmark- β 法的计算参数 $\alpha = 0.25$, $\beta = 0.5$ 。转子系统几何 尺寸见图 1;各弹性支承刚度见表 1;中介轴承参数 见表 2;挤压油膜阻尼器参数见表 3;盘的质量属性 及不平衡量配置见表 4;主模态矩阵 $\boldsymbol{\Phi}_{k}$ 中保留模 态的数量为40,前四阶主模态频率和振型见图2。



图 1 双转子试验器模型示意图 Fig. 1 Structural diagram of dual-rotor test rig

表1 弹性支承刚度

Tab. 1 Stiffness of elastic supports

支承 I	支承 II	支承 III
1.45×10^{6}	2.21×10^{5}	9.29 $\times 10^{5}$

表 2 中介轴承参数

Tab. 2 Parameters of inter-shaft bearing

内圈半径/	外圈半径/	运了 粉具	接触刚度/	径向游隙/
mm	mm	依丁奴里	$(N \cdot m^{-\frac{3}{2}})$	$\mu \mathrm{m}$
9.37	14.13	9	7.055 $\times 10^{9}$	6

表 3 挤压油膜阻尼器参数

Tab. 3 Parameters of SFD

£ *	内结	外转子	
参致 [—]	阻尼器 I	阻尼器 II	阻尼器 III
阻尼器半径/mm	25	18	35
阻尼器宽度/mm	15	15	20
径向间隙/mm	0.1	0.1	0.08
动力黏度/(10 ⁻² Pa•s)	1.075 2		

表 4 各轮盘惯性属性及不平衡量

Tab. 4 Inertia property and unbalance configuration

•			0	
参数 -	内转子		外转子	
	盘1	盘 2	盘 3	盘 4
	2	4	1	2
质量/kg	2.338 6	2.338 6	3.259 0	1.630 3
极转动惯量/(kg•m ²)	0.008 15	0.008 15	0.015 61	0.006 61
──内转子 ──外转子		内转 外转	子 子	
(a) The first mode, 45.7	73 Hz	(b) The sec	cond mode, 子	155.08 Hz
——外转子		外转	子 一	
(c) The third mode, 231	.36 Hz	(d) The for	urth mode,	296.28 Hz
图	2 前四	阶主模态		

Fig. 2 The first four order normal modes

转子系统运动方程可写为

 $M\ddot{u} + G\dot{u} + Ku = F^{n} + F^{u}$ (1) 式中: F^{u} 为不平衡力向量; F^{n} 为作用在转子系统 上的非线性力向量,包括滚动轴承的非线性作用力 和挤压油膜阻尼器的非线性作用力;M,K,G分别 为惯性矩阵、刚度矩阵以及陀螺矩阵;u 为节点位 移列向量。

对于双转子系统,陀螺矩阵可写为
$$G = \operatorname{diag}(g_i)$$
 (2)

其中

式中: I_{μ} 为第i个圆盘的极转动惯量; ω_l 表示圆盘 所在转子的转速,i=1,2时, $\omega_l=\omega_1$,i=3,4时, $\omega_l=\omega_2$ 。

方程(1)为非线性微分方程组,其求解效率取 决于所采用的求解方法以及模型的自由度数。为 提高计算求解效率,本文采用有限元法和模态综合 法建立如式(1)所示的转子系统模型。

根据固定界面模态综合法将系统自由度划分 为内部自由度和界面自由度。转子支承处的自由 度为界面自由度,其他为内部自由度。由此,式(1) 可改写为

$$\begin{bmatrix} \mathbf{M}_{II} & \mathbf{M}_{IJ} \\ \mathbf{M}_{JI} & \mathbf{M}_{JJ} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \mathbf{\ddot{u}}_{I} \\ \mathbf{\ddot{u}}_{J} \end{bmatrix} + \begin{bmatrix} \mathbf{G}_{II} & \mathbf{G}_{IJ} \\ \mathbf{G}_{JI} & \mathbf{G}_{JJ} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \mathbf{\dot{u}}_{I} \\ \mathbf{\dot{u}}_{J} \end{bmatrix} + \begin{bmatrix} \mathbf{K}_{II} & \mathbf{K}_{IJ} \\ \mathbf{K}_{JI} & \mathbf{K}_{JJ} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \mathbf{u}_{I} \\ \mathbf{u}_{J} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \mathbf{F}_{I}^{u} \\ \mathbf{0} \end{bmatrix} + \begin{bmatrix} \mathbf{0} \\ \mathbf{F}_{J}^{u} \end{bmatrix}$$
(3)

式中:u1 为内部自由度合集,仅有不平衡力作用;u」 为界面自由度合集,轴承 I,II 和 III 处的界面自由 度存在弹性支承线性作用力和挤压油膜阻尼器的 非线性作用力;轴承 IV 处的界面自由度仅受到中 介轴承的非线性作用力。

根据固定界面模态综合法,物理坐标与模态坐 标的变换关系为

$$\begin{bmatrix} \boldsymbol{u}_{\mathrm{I}} \\ \boldsymbol{u}_{\mathrm{J}} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \boldsymbol{\Phi}_{k} & \boldsymbol{\Phi}_{c} \\ \boldsymbol{0} & \boldsymbol{I} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \boldsymbol{q}_{k} \\ \boldsymbol{u}_{\mathrm{J}} \end{bmatrix} = \boldsymbol{T} \begin{bmatrix} \boldsymbol{q}_{k} \\ \boldsymbol{u}_{\mathrm{J}} \end{bmatrix}$$
(4)

式中: **Φ**^k 为质量归一化的主模态矩阵; **Φ**^c 为质量 归一化的约束模态矩阵; **I** 为单位矩阵; **q**^k 为主模 态坐标; **T** 为变换矩阵。

 $\boldsymbol{\Phi}_{c}$ 可通过式(5)计算得到

$$\boldsymbol{\Phi}_{c} = -\left(\boldsymbol{K}_{\mathrm{II}}\right)^{-1} \boldsymbol{K}_{\mathrm{IJ}} \tag{5}$$

为求解主模态,忽略轴段转动惯量以及轮盘陀 螺力矩并约束所有界面自由度。然后对此系统进 行模态分析,即求解对应式(6)的特征值问题,可获 得质量归一化的主模态矩阵 $\boldsymbol{\Phi}_{k}$ 和主模态频率向 量 $\boldsymbol{\Omega}_{k}$,则

$$\boldsymbol{M}_{\mathrm{II}}\ddot{\boldsymbol{u}}_{\mathrm{I}} + \boldsymbol{K}_{\mathrm{II}}\boldsymbol{u}_{\mathrm{I}} = 0 \tag{6}$$

将式(4)代入式(3)并左乘 T^{T} 得到缩减后的 系统运动方程为

$$\begin{bmatrix} \mathbf{I} & \overline{\mathbf{M}}_{\mathrm{IJ}} \\ \overline{\mathbf{M}}_{\mathrm{JI}} & \overline{\mathbf{M}}_{\mathrm{JJ}} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \ddot{\mathbf{q}}_{\mathrm{k}} \\ \ddot{\mathbf{u}}_{\mathrm{J}} \end{bmatrix} + \begin{bmatrix} \overline{\mathbf{G}}_{\mathrm{II}} & \overline{\mathbf{G}}_{\mathrm{IJ}} \\ \overline{\mathbf{G}}_{\mathrm{JI}} & \overline{\mathbf{G}}_{\mathrm{JJ}} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \dot{\mathbf{q}}_{\mathrm{k}} \\ \dot{\mathbf{u}}_{\mathrm{J}} \end{bmatrix} + \begin{bmatrix} \overline{\mathbf{K}}_{\mathrm{II}} & \mathbf{0} \\ \mathbf{0} & \overline{\mathbf{K}}_{\mathrm{JJ}} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \mathbf{q}_{\mathrm{k}} \\ \mathbf{u}_{\mathrm{J}} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \mathbf{\Phi}_{k}^{\mathrm{T}} \mathbf{F}_{\mathrm{I}}^{\mathrm{T}} \\ \mathbf{\Phi}_{k}^{\mathrm{T}} \mathbf{F}_{\mathrm{I}}^{\mathrm{T}} \end{bmatrix} + \begin{bmatrix} \mathbf{0} \\ \mathbf{F}_{\mathrm{J}}^{\mathrm{T}} \end{bmatrix}$$
(7)

其中

$$\begin{cases} \overline{\boldsymbol{M}}_{JJ} = \boldsymbol{M}_{JJ} + \boldsymbol{M}_{JI} \boldsymbol{\Phi}_{c} + \boldsymbol{\Phi}_{c}^{T} (\boldsymbol{M}_{II} \boldsymbol{\Phi}_{c} + \boldsymbol{M}_{IJ}) \\ \overline{\boldsymbol{M}}_{IJ} = \overline{\boldsymbol{M}}_{JI} = \boldsymbol{\Phi}_{k}^{T} (\boldsymbol{M}_{II} \boldsymbol{\Phi}_{c} + \boldsymbol{M}_{IJ}) \\ \overline{\boldsymbol{G}}_{II} = \boldsymbol{\Phi}_{k}^{T} \boldsymbol{G}_{II} \boldsymbol{\Phi}_{k} \\ \overline{\boldsymbol{G}}_{JJ} = \boldsymbol{G}_{JJ} + \boldsymbol{G}_{JI} \boldsymbol{\Phi}_{c} + \boldsymbol{\Phi}_{c}^{T} (\boldsymbol{G}_{II} \boldsymbol{\Phi}_{c} + \boldsymbol{G}_{IJ}) \\ \overline{\boldsymbol{G}}_{IJ} = \overline{\boldsymbol{G}}_{JI} = \boldsymbol{\Phi}_{k}^{T} \boldsymbol{G}_{II} \boldsymbol{\Phi}_{c} + \boldsymbol{\Phi}_{k}^{T} \boldsymbol{G}_{IJ} \\ \overline{\boldsymbol{K}}_{II} = \operatorname{diag}(\boldsymbol{\Omega}_{r}^{2}) \qquad 1 \leqslant r \leqslant n \\ \overline{\boldsymbol{K}}_{JJ} = \boldsymbol{K}_{IJ} + \boldsymbol{K}_{JI} \boldsymbol{\Phi}_{c} + \boldsymbol{k}_{JJ} \end{cases}$$

式中: Ω_r 为 r 阶主模态的频率; n 为保留主模态的 阶数; **F**^{*} 为作用在内部自由度上的不平衡力向量; **F**^{*} 为作用在界面自由度上的非线性作用力向量, 且有

$$\boldsymbol{F}_{J}^{n} = -\boldsymbol{k}_{JJ}\boldsymbol{u}_{J} + \begin{bmatrix} \boldsymbol{F}_{J}^{SFD} \\ \boldsymbol{F}_{J}^{B} \end{bmatrix}$$
(9)

式中, $\mathbf{F}_{J}^{SFD} = [f_{1x}^{sfd}, f_{1y}^{sfd}, \cdots, f_{Nx}^{sfd}, f_{Ny}^{sfd}]^{T}$ 为挤压油 膜 阻 尼 器 非 线 性 力 向 量。 $\mathbf{F}_{J}^{B} = [f_{x}^{b} f_{y}^{b} - f_{x}^{b} - f_{y}^{b}]^{T}$ 为中介轴承的非线性作 用力向量。 \mathbf{k}_{JJ} 为鼠笼式弹支的刚度矩阵,其表达 式为

$$\boldsymbol{k}_{\mathrm{JJ}} = \begin{bmatrix} \boldsymbol{k}_{\mathrm{J}}^{\mathrm{B}} & \boldsymbol{\theta} \\ \boldsymbol{\theta} & \boldsymbol{\theta} \end{bmatrix}$$
$$\boldsymbol{k}_{\mathrm{J}}^{\mathrm{B}} = \mathrm{diag}(\boldsymbol{k}_{\mathrm{J}i}^{\mathrm{B}}) \quad 1 \leqslant i \leqslant N$$
$$\boldsymbol{k}_{\mathrm{J}i}^{\mathrm{B}} = \begin{bmatrix} \boldsymbol{k}_{\mathrm{J}i} & \boldsymbol{\theta} \\ \boldsymbol{\theta} & \boldsymbol{k}_{\mathrm{J}i} \end{bmatrix} \quad 1 \leqslant i \leqslant N$$
(10)

式中: k_{Ji} 为鼠笼式弹支的刚度系数, N 为鼠笼式 弹支的数量。

将式(7)展开得到
$$\ddot{\boldsymbol{q}}_{k} + \bar{\boldsymbol{G}}_{\Pi} \dot{\boldsymbol{q}}_{k} + \bar{\boldsymbol{K}}_{\Pi} \boldsymbol{q}_{k} = \boldsymbol{\Phi}_{k}^{\mathrm{T}} \boldsymbol{F}_{\Pi}^{u} - \bar{\boldsymbol{M}}_{\Pi} \ddot{\boldsymbol{u}}_{J} - \bar{\boldsymbol{G}}_{\Pi} \dot{\boldsymbol{u}}_{J}$$
(11)

$$\overline{\boldsymbol{M}}_{JJ} \ddot{\boldsymbol{u}}_{J} + \overline{\boldsymbol{G}}_{JJ} \dot{\boldsymbol{u}}_{J} + \overline{\boldsymbol{K}}_{JJ} \boldsymbol{u}_{J} =$$

$$F_{J}^{n} + \boldsymbol{\Phi}_{c}^{T} F_{J}^{n} - \overline{\boldsymbol{M}}_{JI} \ddot{\boldsymbol{q}}_{k} - \overline{\boldsymbol{G}}_{IJ} \dot{\boldsymbol{q}}_{k} \qquad (12)$$

观察式(11,12)可发现,式(11)中无非线性作 用力,采用显式 Newmark 法求解;式(12)中存在 挤压油膜阻尼器和中介轴承的非线性作用力,采用 隐式 Newmark 法求解。

根据 Newmark- β 法的假设,在区间 [t_n t_{n+1}]内有

$$\begin{bmatrix} \dot{\boldsymbol{q}}_{k}^{n+1} \\ \dot{\boldsymbol{u}}_{J}^{n+1} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \dot{\boldsymbol{q}}_{k}^{n} \\ \dot{\boldsymbol{u}}_{J}^{n} \end{bmatrix} + \left\{ (1-\beta) \begin{bmatrix} \ddot{\boldsymbol{q}}_{k}^{n} \\ \ddot{\boldsymbol{u}}_{J}^{n} \end{bmatrix} + \beta \begin{bmatrix} \ddot{\boldsymbol{q}}_{k}^{n+1} \\ \ddot{\boldsymbol{u}}_{J}^{n+1} \end{bmatrix} \right\} \Delta t$$
(13)

$$\begin{bmatrix} \boldsymbol{q}_{k}^{n+1} \\ \boldsymbol{u}_{j}^{n+1} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \boldsymbol{q}_{k}^{n} \\ \boldsymbol{u}_{j}^{n} \end{bmatrix} + \begin{bmatrix} \boldsymbol{q}_{k}^{n} \\ \dot{\boldsymbol{u}}_{j}^{n} \end{bmatrix} \Delta t +$$

$$\left\{ (0.5 - \alpha) \begin{bmatrix} \ddot{\boldsymbol{q}}_{k}^{n} \\ \ddot{\boldsymbol{u}}_{j}^{n} \end{bmatrix} + \alpha \begin{bmatrix} \ddot{\boldsymbol{q}}_{k}^{n+1} \\ \ddot{\boldsymbol{u}}_{j}^{n+1} \end{bmatrix} \right\} \Delta t^{2} \qquad (14)$$

式中 $t_{n+1} = t_n + \Delta t$ 为时间步长,上标n和n+1分别 表示 t_n 和 t_{n+1} 时刻。

根据式(13,14)可得

$$\begin{aligned} \ddot{\boldsymbol{q}}_{k}^{n+1} &= a \boldsymbol{q}_{k}^{n+1} - \boldsymbol{A}_{q}^{n} \\ \dot{\boldsymbol{q}}_{k}^{n+1} &= b \boldsymbol{q}_{k}^{n+1} - \boldsymbol{B}_{q}^{n} \end{aligned} \tag{15} \\ \ddot{\boldsymbol{u}}_{J}^{n+1} &= a \boldsymbol{u}_{J}^{n+1} - \boldsymbol{A}_{J}^{n} \\ \dot{\boldsymbol{u}}_{J}^{n+1} &= b \boldsymbol{u}_{J}^{n+1} - \boldsymbol{B}_{J}^{n} \end{aligned} \tag{16}$$

其中

$$\mathbf{A}_{q}^{n} = \frac{1}{\alpha (\Delta t)^{2}} \mathbf{q}_{k}^{n} + \frac{1}{\alpha \Delta t} \dot{\mathbf{q}}_{k}^{n} + \left(\frac{1}{2\alpha} - 1\right) \ddot{\mathbf{q}}_{k}^{n}$$
$$\mathbf{A}_{J}^{n} = \frac{1}{\alpha (\Delta t)^{2}} \mathbf{u}_{J}^{n} + \frac{1}{\alpha \Delta t} \dot{\mathbf{u}}_{J}^{n} + \left(\frac{1}{2\alpha} - 1\right) \ddot{\mathbf{u}}_{J}^{n}$$
$$\mathbf{B}_{q}^{n} = \frac{\beta}{\alpha \Delta t} \mathbf{q}_{k}^{n} + \left(\frac{\beta}{\alpha} - 1\right) \dot{\mathbf{q}}_{k}^{n} + \left(\frac{\beta}{\alpha} - 2\right) \ddot{\mathbf{q}}_{k}^{n}$$
$$\mathbf{B}_{J}^{n} = \frac{\beta}{\alpha \Delta t} \mathbf{u}_{J}^{n} + \left(\frac{\beta}{\alpha} - 1\right) \dot{\mathbf{u}}_{J}^{n} + \left(\frac{\beta}{\alpha} - 2\right) \ddot{\mathbf{u}}_{J}^{n}$$
$$a = \frac{1}{\alpha (\Delta t)^{2}} \quad b = \frac{\beta}{\alpha \Delta t} \quad (17)$$

将式(13-17)代入式(11,12)得

$$\boldsymbol{q}_{k}^{n+1} = \boldsymbol{S}_{q}^{-1} \left(\boldsymbol{\Phi}_{k}^{\mathrm{T}} \boldsymbol{F}_{1}^{u, n+1} - \boldsymbol{V}_{q} \boldsymbol{u}_{J}^{n+1} + \boldsymbol{W}_{q}\right) \quad (18)$$
$$\left(\boldsymbol{S}_{\mathrm{J}} - \boldsymbol{V}_{\mathrm{J}} \boldsymbol{S}_{q}^{-1} \boldsymbol{V}_{q}\right) \boldsymbol{u}_{\mathrm{J}}^{n+1} = \boldsymbol{F}_{\mathrm{J}}^{n, n+1} +$$
$$\left(\boldsymbol{\Phi}_{c}^{\mathrm{T}} - \boldsymbol{V}_{\mathrm{J}} \boldsymbol{S}_{q}^{-1} \boldsymbol{\Phi}_{k}^{\mathrm{T}}\right) \boldsymbol{F}_{1}^{u, n+1} - \boldsymbol{V}_{\mathrm{J}} \boldsymbol{S}_{q}^{-1} \boldsymbol{W}_{q} + \boldsymbol{W}_{\mathrm{J}} (19)$$

其中

$$\begin{aligned} \mathbf{W}_{q} &= \mathbf{M}_{\Pi} \mathbf{A}_{q}^{n} + \mathbf{G}_{\Pi} \mathbf{B}_{q}^{n} + \mathbf{M}_{\Pi} \mathbf{A}_{J}^{n} + \mathbf{G}_{\Pi} \mathbf{B}_{J}^{n} \\ \mathbf{W}_{J} &= \mathbf{M}_{JJ} \mathbf{A}_{J}^{n} + \mathbf{G}_{JJ} \mathbf{B}_{J}^{n} + \mathbf{M}_{J1} \mathbf{A}_{q}^{n} + \mathbf{G}_{J1} \mathbf{B}_{q}^{n} \\ \mathbf{S}_{q} &= a \mathbf{M}_{\Pi} + b \mathbf{G}_{\Pi} + \mathbf{K}_{\Pi} \\ \mathbf{S}_{J} &= a \mathbf{M}_{JJ} + b \mathbf{G}_{JJ} + \mathbf{K}_{JJ} \end{aligned}$$
(20)
$$\begin{aligned} \mathbf{V}_{q} &= a \mathbf{M}_{IJ} + b \mathbf{G}_{IJ} \\ \mathbf{V}_{J} &= a \mathbf{M}_{JI} + b \mathbf{G}_{JI} \\ \mathbf{F}_{J}^{n,n+1} &= \mathbf{F}_{J}^{n,n} (\mathbf{u}_{J}^{n+1}, \dot{\mathbf{u}}_{J}^{n+1}) \end{aligned}$$

将式(16)代入式(20)中的 $F_{J}^{n,n+1} = F_{J}^{n,n}(u_{J}^{n+1}, \dot{u}_{J}^{n+1}),$ 随后代入式(19)可以得到关于 u_{J}^{n+1} 的非线 性代数方程组。求解(19)得到 u_{J}^{n+1} 后,将其代入式 (16)得到 q_{k}^{n+1} 。随后通过式(15,16)得到 $\dot{q}_{k}^{n+1},$ $\ddot{q}_{k}^{n+1}, \dot{u}_{J}^{n+1}, \ddot{u}_{J}^{n+1}$ 。然后将该时刻的响应值作为下一 时间区间的初始条件,开始新的计算。当所有计算 完成之后,物理坐标下的响应可通过式(3)变换 得到。

非线性方程组(14)的维数等于非线性力处的 自由度个数,而数值计算的效率主要取决于数值算 法求解非线性方程组的效率。所以,在每个时刻非 线性方程组的计算规模仅与非线性自由度个数有 关,进而提高计算效率。

1.2 非线性力模型

根据短轴承假设和 Reynolds 边界条件^[12],式(9)中挤压油膜阻尼器非线性力为

$$\begin{cases} f_x^{\text{sfd}} = -\frac{\mu RL^3}{c^2 (x^2 + y^2)^{1/2}} [x(\dot{\epsilon}I_2 + \epsilon \dot{\psi}I_1) - y(\dot{\epsilon}I_1 + \epsilon \dot{\psi}I_3)] \\ y(\dot{\epsilon}I_1 + \epsilon \dot{\psi}I_3)] \\ \\ f_y^{\text{sfd}} = -\frac{\mu RL^3}{c^2 (x^2 + y^2)^{1/2}} [y(\dot{\epsilon}I_2 + \epsilon \dot{\psi}I_1) + x(\dot{\epsilon}I_1 + \epsilon \dot{\psi}I_3)] \end{cases}$$
(21)

其中

$$\begin{cases} \varepsilon = \sqrt{x^2 + y^2} / c \\ \dot{\varepsilon} = (x\dot{x} + y\dot{y}) / (c\sqrt{x^2 + y^2}) \\ \dot{\psi} = (y\dot{x} - x\dot{y}) / (x^2 + y^2) \\ \tan \psi = y / x \end{cases}$$
(22)

式中: $x \approx y \rightarrow D$ 别为挤压油膜阻尼器所在轴径处的 水平和垂直方向位移; I_j (j = 1, 2, 3) 为 Sommerfeld 积分; $R \approx L \rightarrow D$ 别为挤压油膜阻尼器的半径和 轴向承载宽度; $\mu \approx \alpha c \rightarrow D$ 别为滑油动力黏度系数和 阻尼器的径向间隙。

基于 Hertz 接触理论和纯滚动假设,式(9)中 中介轴承的非线性力可表述为^[7]

$$\begin{cases} f_x^{\rm b} = k_{\rm n} \sum_{j=1}^{N_{\rm b}} u_{\theta j}^{\xi} H(u_{\theta j}) \sin\theta_{j} \\ f_y^{\rm b} = k_{\rm n} \sum_{j=1}^{N_{\rm b}} u_{\theta j}^{\xi} H(u_{\theta j}) \cos\theta_{j} \end{cases}$$
(23)

其中

$$\begin{cases} \theta_{j} = \frac{2\pi(j-1)}{N_{b}} + \omega_{c}t \\ u_{\theta j} = (x^{ir} - x^{or})\cos\theta_{j} + (y^{ir} - y^{or})\sin\theta_{j} - \frac{\gamma}{2} \\ H(\theta_{j}) = \begin{cases} 0 & u_{\theta j} \leqslant 0 \\ u_{\theta j} & u_{\theta j} > 0 \\ \omega_{c} = (\omega_{in}r + \omega_{out}R) / (R+r) \end{cases} \end{cases}$$

$$(24)$$

式中:上标 ir 和 or 分别表示轴承的内环和外环; k_n 表示赫兹接触刚度,与互相接触的材料和形状 有关; N_b 表示滚珠的个数;对于本文中的中介轴 承而言 $\xi = \frac{3}{2}$; θ_j 表示 t 时刻第j 个滚珠的角度; γ 和 ω_c 分别表示轴承的径向间隙和保持架的旋转速 度; u_{θ} 表示第j 个滚珠的弹性变形; r 和R 分别表 示轴承内圈和外圈的半径; ω_{in} 和 ω_{out} 分别表示轴 承内圈和外圈的转速。

2 转子系统的非线性响应特性分析

利用上述转子数据和式(1-24),对不同转速 比情况下转子系统的非线性响应特性进行了计算 和分析。计算转速范围为 4~400 rad/s,计算步长 为 2 rad/s。计算过程中,利用前一渐进稳态响应 的结果作为下一个渐进稳态计算的初始值。不失 一般性,本文以盘 2 和盘 4 的响应为例分析内、外 转子的不平衡响应。

图 3 为 $\lambda = \pm 1.65 \ \pi \lambda = \pm 2$ 情况下盘 2 的三 维频谱图。图 4 为 $\lambda = \pm 1.65 \ \pi \lambda = \pm 2$ 情况下盘 4 的三维频谱图。图 5 为不同转速比情况下盘 2 响应幅值随转速变化的曲线。图 6 为不同转速比 情况下盘 2 响应的分岔图。由图 3—6 可以看出: (1)由于中介轴承的存在,内、外转子的响应互相 耦合,不同转速比情况下有着相似的三维频谱图: 盘 2 以及盘 4 处的响应在整个转速范围内均存在 内、外转子的自转频率 ω_1 和 ω_2 ,分别对应内、外转 子的不平衡激励频率,这两者的贡献在系统响应中 占绝对优势,此现象称之为交叉激振现象,见 图 3,4。











图 5 盘 2 振幅随转速的变化

Fig. 5 Change of amplitudes with rotational speed for Disk 2

(2)对比图 3 和图 4 可以很明显看出盘 2 和 盘 4 的响应规律类似:交叉激振频率为主,组合频 率成分几乎完全相同,因此后续仅对盘 2 的响应进 行分析。



图 6 不同转速比情况下盘 2 水平方向响应的分岔图 Fig. 6 Bifurcation diagrams of horizontal response for Disk 2 for different speed ratios

(3) 由于 SFD 和中介轴承的非线性作用力, 盘 2 和盘 4 的响应中除了 ω_1 和 ω_2 的频率成分之外 还出现了两者的组合频率。 $2\omega_1 + \omega_2$, $\omega_1 + 2\omega_2$ 两 者最为明显,在所有转速比下均能较明显地观察到。 较低的组合频率 $\omega_1 + \omega_2$ 仅在 $\lambda = \pm 2$ 情况下出现; 较高的组合频率 $3\omega_1 + 2\omega_2$, $2\omega_1 + 3\omega_2$ 则仅在 $\lambda = \pm 1.65$ 情况下能观察到,见图 3, 4。

(4)转速比绝对值相同的情况下,同向旋转的 各阶临界转速均不小于反向旋转;增大转速比绝对 值会使得内转子为主激励的临界转速上升,外转子 为主激励的临界转速下降,见图 3 和表 5。从表 5 中可以看到当 $\lambda = \pm 2$ 时在 0~400 rad/s 范围内存 在两阶以外转子为主激励的临界转速,而 $\lambda = \pm 1.65$ 时仅存在一阶。这说明增大转速比可能导 致工作转速范围内临界转速阶数增加,不利于转子 系统的启动和停止。此外,从图 5 可以看出,总的 来说,反向旋转情况下振幅略小于同向旋转。

(5) 从图 5 可以看到,同转情况下临界转速附 近盘 2 响应中 ω₁ 和 ω₂ 频率成分的幅值均小于反 转情况。

表 5 不同转速比下的临界转速 Tab. 5 Critical speeds for different speed ratios

转速比/(rad・s ⁻¹)	-1.65	1.65	-2	2
内转子主激励一阶	174	180	172	180
内转子主激励二阶	286	288	286	288
外转子主激励一阶	104	106	84	88
外转子主激励二阶			136	140

(6)转速比对于转子系统轴心轨迹和运动的 周期性存在较大影响:λ=±1.65情况下转子系统 处于4周期的次谐响应状态,轴心轨迹呈对称的花 瓣状;λ=±2情况下转子系统则处于单周期运动 状态,轴心轨迹呈一定宽度的不规则闭合曲线带, 见图 6—8。此外,从图 7 可以看到相同转速下 $\lambda = -1.65$ 时庞加莱图上所形成的 4 个点放大后 均为扭曲、封闭的图形,而 $\lambda = 1.65$ 时则形成了较 规则的圆形,说明反向旋转导致转子系统响应更加 复杂,进而导致系统在相空间中的运动轨迹具有更 复杂的几何结构。



图 7 盘 2 响应分析(ω₁=170 rad/s, λ=±1.65)

Fig. 7 Response analysis of Disk 2($\omega_1 = 170 \text{ rad/s}, \lambda = \pm 1.65$)





3 试验验证

为了验证本文建模及计算结果的正确性和准确性,通过试验验证了λ=±1.65情况下的数值计算结果。双转子试验器几何尺寸、轴段材料参数、 支承刚度、阻尼器参数、轮盘参数及不平衡量配置 见图1及表4。试验过程中,待转子加速至目标转 速并稳定后通过东方振动所的数据采集卡采集传 感器信号。4个电涡流位移传感器分别测量盘2 图 9,10 为 λ =-1.65 情况下盘 2 数值计算结 果与试验结果的对比。图 11,12 为 λ =1.65 情况 下盘 2 数值结果与试验结果的对比。通过图 9— 12 可以看出本文的计算结果与试验结果吻合较 好,说明了本文建模和计算的准确性。



图 9 盘 2 轴心轨迹和频谱图(ω₁=128 rad/s, λ=-1.65)





图 10 盘 2 轴心轨迹和频谱图($\omega_1 = 160 \text{ rad/s}, \lambda = -1.65$) Fig. 10 Orbit and spectrum of Disk 2($\omega_1 = 160 \text{ rad/s}, \lambda = -1.65$)

4 结 论

以航空发动机双转子系统为研究对象,建立了 含 SFD 和中介轴承的双转子系统耦合动力学模型,模型考虑了 SFD 和中介轴承非线性力的影响。 通过数值模拟分析了不同转速比下双转子系统的 非线性响应特性,并通过试验进行验证。本文主要



图 11 盘 2 轴心轨迹和频谱图(ω_1 =146 rad/s, λ =1.65) Fig. 11 Orbit and spectrum of Disk 2(ω_1 =146 rad/s, λ =1.65)



图 12 盘 2 轴心轨迹和频谱图(ω₁ = 170 rad/s, λ=1.65) Fig. 12 Orbit and spectrum of Disk 2(ω₁ = 170 rad/s, λ= 1.65)

结论如下:

(1)本文方法可以方便快捷地建立双转子系统的非线性动力学模型,且改进的 Newmark 算法 求解效率主要取决于转子系统中非线性力处的自 由度数,因而具有较高的计算效率。

(2)受陀螺力矩的影响,转速比绝对值相同的 情况下,同向旋转双转子系统的临界转速不小于反 向旋转,且反转情况下盘2的响应幅值略小于同转 情况。增大转速比绝对值会使得内转子为主激励的 临界转速上升,外转子为主激励的临界转速下降。

(3)中介轴承使得内、外转子的振动互相耦合:转子系统的响应中有较明显的交叉激振现象, 且响应中除了内外转子的不平衡激励频率之外还 出现了两者的组合频率,但是不同转速比情况下的 频率组合情况并不一样。

(4) λ=±1.65 情况下,转子系统处于4周期

的次谐响应状态,轴心轨迹呈对称的花瓣状;λ= ±2情况下,转子系统处于单周期运动状态,轴心 轨迹呈一定宽度的不规则闭合曲线带;反向旋转导 致转子系统响应更加复杂,进而导致相空间中的运 动轨迹更加复杂。

参考文献:

[1] 季路成.对转涡轮研究回顾与展望[J].航空发动机, 2006,32(4):49-53.

JI Lucheng. Review and prospect of counter-rotating turbine[J]. Aeroengine, 2006, 32(4):49-53.

- [2] 胡绚,罗贵火,高德平. 航空发动机中介轴承的特性 分析[J]. 航空动力学报,2007,22(3):439-443.
 HU Xuan, LUO Guihuo, GAO Deping. Performance analysis of aeroengine intershaft bearing [J].
 Journal of Aerospace Power, 2007,22(3):439-443.
- [3] 胡绚,罗贵火,高德平.反向旋转双转子稳态响应计 算分析与试验[J]. 航空动力学报,2007,22(7): 1044-1049.

HU Xuan, LUO Guihuo, GAO Deping. Numerical analysis and experiment of counter-rotating dual-rotor's steady-state response [J]. Journal of Aero-space Power, 2007, 22(7):1044-1049.

- [4] 罗贵火,胡绚,杨喜关.反向旋转双转子系统非线性 分析[J].振动工程学报,2009,22(3):268-273.
 LUO Guihuo, HU Xuan, YANG Xiguan. Nonlinear dynamic performance analysis of counter-rotating dual-rotor system[J]. Journal of Vibration Engineering, 2009,22(3):268-273.
- [5] 杨喜关,罗贵火,王飞,等. 反向旋转双转子系统的 加速响应特性研究[J]. 振动与冲击,2014,33(2): 105-111.

YANG Xiguan, LUO Guihuo, WANG Fei, et al. Acceleartion response characteristics of a counter-rotating dual rotor system[J]. Journal of Vibration and Shock, 2014, 33(2):105-111.

[6] 杨喜关,罗贵火,唐振寰,等.高维反向旋转双转子系 统的建模方法及动力特性研究[J].航空动力学报, 2014,29(3):585-595.

YANG Xiguan, LUO Guihuo, TANG Zhenhuan, et al. Modeling method and dynamic characteristics of high-dimensional counter-rotating dual rotor system [J]. Journal of Aerospace Power, 2014, 29(3):585-595.

- [7] 胡绚,罗贵火,高德平.圆柱滚子中介轴承拟静力学 分析[J]. 航空动力学报,2006,21(6):1069-1074.
 HU Xuan,LUO Guihuo, GAO Deping. Quasi-static analys is of cylindrical roller intershaft bearing[J].
 Journal of Aerospace Power,2006,21(6):1069-1074.
- [8] 罗贵火,周海仑,王飞,等.含滚动轴承的同向和反向旋转双转子系统动力学响应[J].航空动力学报,2012,27(8):1887-1894.
 LUO Guihuo, ZHOU Hailun, WANG Fei, et al. Dynamic response of co- and counter-rotating dual-rotor system supported on ball bearing[J]. Journal of

Aerospace Power, 2012,27(8):1887-1894.

- [9] FENG Guoquan, YUE Chengxi, ZHANG Lianxiang. Dynamic analysis of a two-spool engine with counter rotating rotors[J]. Aeroengine, 1993, 19(5): 43-48.
- [10] 冯国全,周柏卓,林丽晶,等.内外双转子系统支撑轴 承不对中分析[J]. 振动与冲击, 2012, 31(7):142-147. FENG Guoquan, ZHOU Baizhuo, LIN Lijing, et al. Misalignment analysis for support bearings in an inner-and-outer dual-rotor system[J]. Journal of Vibration and Shock, 2012, 31(7):142-147.
- [11] 张大义,刘烨辉,梁智超,等. 航空发动机双转子系 统临界转速求解方法[J]. 推进技术,2015,36(2): 292-298.
 ZHANG Dayi, LIU Yehui, LIANG Zhichao, et al. Prediction for critical speed of double spools system in aero engines[J]. Journal of Propulsion Technology, 2015,36(2):292-298.
- [12] 陈果.双转子航空发动机整机振动建模与分析[J]. 振动工程学报,2011,24(6):619-632.
 CHEN Guo. Vibration modeling and analysis for dual-rotor aero-engine[J]. Journal of Vibration Engineering, 2011,24(6):619-632.
- [13] 周海仑,陈果. 航空发动机双转子-滚动轴承-机匣耦 合系统动力学分析[J]. 航空动力学报,2009,24 (6):1284-1291.
 ZHOU Hailun, CHEN Guo. Dynamic response of dual-rotor-ball bearing-stator coupling system for aero-engine[J]. Journal of Aerospace Power, 2009, 24(6):1284-1291.
- [14] CHIANG H W D, HSU C N, TU S H. Rotor-bearing analysis for turbo machinery single-and dual-rotor systems[J]. Journal of Propulsion and Power, 2004, 20(6):1096-1104.
- [15] GUSKOV M, SINOU J J, THOUVEREZ F, et al. Experimental and numerical investigations of a dualshaft test rig with intershaft bearing[J]. International Journal of Rotating Machinery, 2007, 2007 (2): 308-321.
- [16] PHAM M H, PHILIP B. An impulsive receptance technique for the time domain computation of the vibration of a whole aero-engine model with nonlinear bearings[J]. Journal of Sound and Vibration, 2008, 318(3):592-605.
- [17] PHILIP B, PHAM M H. A receptance harmonic balance technique for the computation of the vibration of a whole aero-engine model with nonlinear bearings
 [J]. Journal of Sound and Vibration, 2009, 324(1/2):221-242.
- [18] PHILIP B, PHAM M H. Computational studies of the unbalance response of a whole aero-engine model with squeeze-film bearings[J]. Journal of Engineering for Gas Turbines and Power, 2010, 132(3):1-7.
- [19] PHAM M H, PHILIP B. A computational parametric analysis of the vibration of a three-spool aero-engine under multifrequency unbalance excitation [J]. Journal of Engineering for Gas Turbines and Power, 2011, 133(7):1-9.