文章编号:1672-6553-2023-21(6)-039-008

# 热环境中超临界黏弹性输流管道自由振动分析\*

高思禹 毛晓晔+ 丁虎 陈立群

(上海大学力学与工程科学学院,上海 200444)

摘要 基于 Euler-Bernoulli 梁模型,本文研究了热环境中输流管道在超临界范围内流固耦合自由振动特性. 考虑温度增量以及初始轴向拉力作用,在两端简支边界条件下,利用广义 Hamilton 原理建立输流管道横向 振动偏微分-积分控制方程.通过解析方法得到输流管道非平凡静平衡位形及临界流速精确表达式,与微分 求积单元法(DQEM)数值结果吻合较好.基于复模态法,结合伽辽金(Galerkin)法离散系统偏微分-积分控制 方程,得到热环境下超临界输流管道的模态函数和固有频率.结果表明,温度增量越大,临界流速越小,此时 的管道越容易屈曲,但相同流速下超临界管道固有频率越大;初始拉力越大,临界流速越大,相同流速下超 临界固有频率越小.该研究可以为热环境中超临界状态下的管道系统振动设计提供理论指导.

关键词 热环境, 输流管道, 超临界流速, 非平凡静平衡位形中图分类号:O322文献标志码:A

## Free Vibration Analysis on Supercritical Viscoelastic Pipes Conveying Fluid in Thermal Environment\*

Gao Siyu Mao Xiaoye<sup>†</sup> Ding Hu Chen Liqun

(School of Mechanics and Engineering Science, Shanghai University, Shanghai 200444, China)

**Abstract** Based on the Euler-Bernoulli beam theory, the current work investigates the free vibration of a supercritical pipe conveying fluid in the thermal environment. Considering the temperature increment and the initial axial force, the partial-differential-integral governing equation for the transverse vibration of the simply supported pipe is established by the generalized Hamilton's principle. The non-trivial equilibrium configurations and corresponding critical flow velocities are obtained analytically, and verified by the differential quadrature element method (DQEM). Based on the complex mode method and the Galerkin method, the natural frequencies of the supercritical pipe conveying fluid in the thermal environment are obtained. The results show that the larger the temperature increment is, the smaller the critical flow velocity will be, which also makes the pipe buckled more easily. But the supercritical natural frequencies become bigger at the same fluid velocity. The discussion also finds that the larger the initial tension is, the larger the critical flow velocity will be. Under this condition, the natural frequencies in the super critical region become smaller at the same flow velocity. This study provides guidance for the vibration design of pipes conveying fluid in the supercritical region under the thermal environment.

Key words thermal environment, pipe conveying fluid, supercritical fluid speed, non-trivial equilibrium configuration

<sup>2023-03-09</sup> 收到第1稿,2023-05-11 收到修改稿.

<sup>\*</sup> 国家自然科学基金青年基金项目(12002195),国家自然科学基金杰出青年基金(12025204),上海市教育委员会科研创新计划项目(2019-01-07-00-09-E00018),上海市科学技术委员会浦江人才计划(A类 20PJ1404000), National Natural Science Foundation of China (12002195), the National Science Fund for Distinguished Young Scholars (12025204), the Program of Shanghai Municipal Education Commission (2019-01-07-00-09-E00018), and the Pujiang Project of Shanghai Science and Technology Commission (20PJ1404000). † 通信作者 E-mail:xmao3@shu.edu.cn

### 引言

输流管道流致振动的研究有广泛的应用前景, 其研究成果可直接运用于海洋和土木工程、石油和 化学加工工业、核电和电力工业、船舶和飞机,以及 日常生活中.管道内部流固耦合作用和外部激励引 起的振动,会不断地传递到整个系统,引发系统大 幅振动<sup>[1]</sup>,从而导致管道出现疲劳损伤,甚至在极 端振动条件下会因管道结构破裂,导致液体泄漏而 产生不可估量的后果<sup>[2]</sup>.当管道中流体流速超过一 定值时,管道将发生屈曲失稳,并在新的平衡位形 附近振动,这被称为输流管道系统的超临界状 态<sup>[3]</sup>,其特征为管道基频归零.环境温度会显著改 变系统共振特性,因此,将环境温度考虑进输流管 道的研究是具有现实意义的;环境温度条件下的输 流管道振动特性分析也是对已有理论的补充和发 展,具有一定学术价值.

目前已有的研究主要聚焦于输流管道的振动 特征,这些研究包含输流管道振动特性对管道寿命 影响、流固耦合作用、建立精确的输流管道动力学 模型及管道大幅度振动时的非线性动力学等[4].杨 晓东和金基铎发现因为假设的模态函数会使 Galekin 截断法得到的固有频率产生误差,于是通过复 模态法与其比较,结果表明截断阶数较低时,两种 方法得到的固有频率拟合较好<sup>[5]</sup>.Ding 等针对非线 性连续系统,建立了与两个非线性隔振器耦合的输 流管道非线性受迫振动动力学模型[6].周永兆等人 研究了两端铰支输流管道的横向非线性自由振动, 并且对偏微分方程做准静态假设得到偏微分-积分 方程,研究表明偏微分控制方程有较强的非线 性[7].颜雄和魏莎等研究了两端非对称弹性支承输 流管道横向振动的固有特性,发现流体的流速越 大,其对两端非对称弹性支承的管道固有频率的影 响越明显[8].

当流速超过临界值时,管道会发生静态屈曲, 即管道发生屈曲失稳,系统会重新稳定在曲线平衡 位形<sup>[9]</sup>.Ding等分别使用伽辽金截断法计算了轴向 运动梁的固有频率且通过数值方法计算了轴向运 动梁在超临界运动状态下的平衡位移<sup>[10-13]</sup>.随岁寒 和李成利用虚功原理建立了输流管道弯曲和振动 的有限元方程,给出了两种边界条件下管道自由振 动的前三阶固有频率与流体流速的关系,结果表

明,前三阶固有频率随流速增大而减小<sup>[14]</sup>.Zhou等 人研究了四种不同初始形状的悬臂式输送流体管 道的非线性静力和动力特性,结果证明了管道由流 动引起的管道静态变形也可能非常大,管道颤振失 稳的临界流速主要取决于刚刚达到临界流速时的 静力平衡构型[15].缪旭和金基铎针对超临界状态下 的输流管道的扰动方程,通过伽辽金法得到了超临 界状态下系统非线性振动第一阶固有频率的解析 表达式[16].Mao 等研究了输流管道内共振为3:1 时的受迫振动响应,研究发现当流体的速度超过临 界值时,直线平衡构型会发生弯曲,原来的单稳态 系统转化为双稳态系统<sup>[17]</sup>.Tan 等人首次用 Timoshenko 梁理论研究了超临界范围内输流管道的振 动特性,并且与 Euler-Bernoulli 管道相比, Timoshenko 管道的平衡构型曲率更大,两种管道模型 之间的相对差异受流速的影响<sup>[18]</sup>.Lu 等人研究了 输流管道在超临界绕流曲线处的内部共振和应力 分布,以改善管道的机械疲劳性能<sup>[19]</sup>.Ye 等研究了 超临界范围内微弯曲输送流体管道的振动特性,研 究发现弯曲管道的固有频率可能会随着管道长度 的增加而增加,但不一定是单调的<sup>[20]</sup>.

尽管近年来超临界高速输流管道的振动问题 一直受到广泛关注,但目前的研究工作主要集中在 理想环境的基础上,在实际工程应用中,环境温度 的改变也会诱发管道发生振动,降低管道寿命.根 据文献, Qian 等人通过数值方法分析了温度和流 速对输流管道的固有特性的影响.结果表明,动力 学特性由温度和流速共同决定,温度升高也会导致 管道刚度的降低,即使内部没有流体也会导致管道 发散不稳定[21].Ebrahimi-Mamaghani 等人研究了 考虑热效应的轴向瑞利管的稳定性,发现温度越高 时管道越容易以发散和颤振的形式失去稳定性[22]. Babaei 分析了热环境中功能梯度微曲管道在均匀 侧压力作用下的非线性响应,结果发现温度升高提 高了微曲管道的强度,同时也提高了微曲管道的上 限载荷和下限载荷[23].但是以上工作没有涉及对热 环境中输流管道超临界振动的研究.

基于上述文献调研,本文建立了具有线性热弹 性关系的 Euler-Bernoulli 输流管道在超临界状态 下的运动控制方程;对管道热环境下随流速分岔的 位形进行了数值验证;利用复模态法和伽辽金法得 到管道的模态函数并分析温度增量和初始轴力对 管道超临界固有频率的影响.

## 1 运动方程及非平凡静平衡位形

图 1 为两端简支输流管道的物理模型简图.管 道材料密度为  $\rho_p$ ,长度为 L,外径为 D,内径为 d,  $P_o$  为初始轴力,弹性模量 E,截面绕中性轴转动惯 量  $I_p$ .考虑 Kelvin 黏弹性本构关系,黏弹性系数为  $\alpha$ .管道内流体假设为不可压的黏性流体,密度为  $\rho_f$ ,流速  $\Gamma$  恒定.管道均布  $F \cdot \cos(\Omega t)$  的简谐横向 激励力,只考虑激励平面内的横向位移 v(x,t),其 中 t 代表时间坐标,x 表示沿管道轴向的空间坐标. 此外,考虑系统处于均匀温度场中,以室温为基础, 温度增量为  $\Delta T$ .



图 1 输流管道物理模型 Fig.1 Physical model of the pipe conveying fluid

根据能量法建立运动方程,Euler-Bernoulli 输流管道横向运动的动能 T<sub>e</sub>为

$$T_{e} = \frac{1}{2} \int_{0}^{L} \rho_{p} A_{p} v_{,t}^{2} dx + \frac{1}{2} \int_{0}^{L} \rho_{f} A_{f} [v_{,t} + \Gamma \sin(v_{,x})]^{2} dx + \frac{1}{2} \int_{0}^{L} \rho_{f} A_{f} \Gamma^{2} \cos(v_{,x})^{2} dx$$
(1)

式中第一项表示输流管道横向振动的动能,第二项 及第三项表示流体的动能.

系统内力及外力做功 W 为

$$W = - \iiint_{V} (\sigma_{x} - \sigma_{T}) \varepsilon_{x} dV + (U_{p} + U_{f})$$
 (2)

式中V 为输液管道的体积, $\sigma_x(x,t)$  和  $\varepsilon_x(x,t)$  分 别为正应力和正应变, $\sigma_T$  表示热应力, $U_p$  表示轴力  $P_0$  做功, $U_t$  表示激励力做功,相应的表达式

$$U_{p} = \int_{0}^{L} P_{0} v_{,x} v dx,$$
  

$$U_{f} = \int_{0}^{L} F \cos(\Omega t) v dx$$
(3)

式中管道材料应力和应变本构关系可表示为

$$\sigma_x = E\varepsilon_x + \alpha\varepsilon_{x,t} \tag{4}$$

当温度场发生变化时,管道会产生应变,沿 x

轴的热应变可表示为[24]

$$\boldsymbol{\varepsilon}_{\mathrm{T}} = \boldsymbol{\zeta} \Delta \ \boldsymbol{T} \tag{5}$$

其中,ζ是热膨胀系数.因此,热应力可以表示为

$$\sigma_{\mathrm{T}} = E \varepsilon_{\mathrm{T}} \tag{6}$$

假设由振动变形引起的附加应力沿管道的轴 向变化很小,可以将应力取作沿输流管道在长度上 的平均值

$$\varepsilon_x(t) = \frac{1}{2L} \int_0^L v_{,x}^2 \mathrm{d}x \tag{7}$$

根据广义 Hamilton 原理

$$\delta \int_{t_1}^{t_2} T_{\mathbf{e}} \mathrm{d}t + \int_{t_1}^{t_2} \delta W \mathrm{d}t = 0 \tag{8}$$

从而得到热环境中黏弹性横向振动输流管道 的偏微分-积分模型

$$\rho_{P}A_{P}v_{,tt} + \rho_{f}A_{I}(v_{,tt} + 2\Gamma v_{,xt} + \Gamma^{2}v_{,xx}) - (P_{0} - EA_{P}\zeta\Delta T)v_{,xx} + EI_{P}v_{,xxxx} + \alpha I_{P}v_{,xxxx} = \frac{EA_{P}}{2L}v_{,xx}\int_{0}^{L}v_{,x}^{2}dx + \frac{A_{P}\alpha}{L}v_{,xx}\int_{0}^{L}v_{,x}v_{,xt}dx + \frac{A_{P}\alpha}{2L}v_{,xxt}\int_{0}^{L}v_{,xx}^{2}dx + F\cos(\Omega t)$$
(9)

以及两端简支条件

$$v(0,t) = v_{,xx}(0,t) = 0,$$
  

$$v(L,t) = v_{,xx}(L,t) = 0$$
(10)

表1给出了本文研究的输流管道的物理参数 值及几何参数值.

**表**1 输流管道物理参数

Table 1         Physical parameters of the pipe conveying fluid		
Item	Notation	Value
管道长度 (m)	L	1
管道外径(m)	D	0.02
管道内径(m)	d	0.018
弹性模量 (GPa)	E	200
初始拉力 (N)	$P_{0}$	20
管道材料密度(kg/m <sup>3</sup> )	$ ho_{ m p}$	7850
流体密度 (kg/m <sup>3</sup> )	ρf	872

## 2 热环境中输流管道非平凡静平衡位形

#### 2.1 非平凡位形解析解

为求解输流管道静态屈曲构型,忽略式(9)中 显含时间的项,得到只与空间坐标有关的位移函数  $(\rho_{\rm f}A_{\rm f}\Gamma^2 - P_0 + EA_{\rm p}\zeta\Delta T)v_{,xx} + EI_{\rm p}v_{,xxxx} =$ 

$$\frac{EA_{p}}{2L}\dot{v}_{,xx}\int_{0}^{L}\dot{v}_{,x}^{2}\mathrm{d}x$$
(11)

$$(\rho_{\rm f}A_{\rm f}\Gamma^2 - P_0 + EA_{\rm p}\zeta\Delta T)\dot{v}_{,xx} + EI_{\rm p}\dot{v}_{,xxxx} - \xi \frac{EA_{\rm p}}{2L}\dot{v}_{,xx} = 0$$
(12)

按照求导阶数,方程(12)可以改写为

$$\hat{v}_{,xxxx} + \lambda^2 \hat{v}_{,xx} = 0 \tag{13}$$

其中 
$$\lambda^2 = \left( 
ho_{\rm f} A_{\rm f} \Gamma^2 - P_{\rm o} + E A_{\rm p} \Box T - \xi \frac{E A_{\rm p}}{2L} \right) / E I_{\rm p}$$
,

方程(13)是一个四阶常微分方程,通解为

 $v = C_1 + C_2 x + C_3 \cos(\lambda x) + C_4 \sin(\lambda x)$  (14) 其中  $C_i (i = 1, 2, 3, 4)$ 是常数.

将边界条件(10)代入常微分方程(13)得到特 征方程 sin $\lambda = 0$ 或 $\lambda = k\pi$ , $k = 1, 2, 3\cdots$ ,即可得到 输流管的非平凡静平衡位形<sup>[25]</sup>

$$v = C\sin(k\pi x) \tag{15}$$

将表达式(15)代入式(14)可得到屈曲位形系数

$$C = \pm \frac{2}{k\pi} \sqrt{\frac{L\left[\left(\rho_{\rm f}A_{\rm f}\Gamma^2 - P_{\rm o} + EA_{\rm p}\not\Delta T\right) - k^2\pi^2 EI_{\rm p}\right]}{EA_{\rm p}}}$$
(16)

从式(16)可以导出,只有当流速  $\Gamma > \Gamma_{cr(k)} = \sqrt{(k^2 \pi^2 E I_p + P_0 - E A_p \zeta \Delta T) / \rho_f A_f}$ 时,产生一对 对称平衡曲线位形, $\Gamma_{cr(k)}$ 表示第 k 阶临界流速.由 于超临界流速具有复杂多变性,输流管道分析难度 加大,因此,重点关注超临界流速范围在  $\Gamma_{cr(1)} < \Gamma$ < $\Gamma_{cr(2)}$ 下,研究热环境中简支输流管道围绕正平 衡位形  $v^+(x)$ 的横向振动的非线性动力学特性.

#### 2.2 非平凡位形仿真解

微分单元求积法(DQEM)在微分求积法 (DQM)的基础上,将管道两端的旋转角度作为广 义变量引入.因此,它有N个节点基础上的(N+2) 个变量.基于(N-2)个内点方程和4个边界条件, 这(N+2)个变量可以被求解出来.因此,DQEM 可以准确地满足四阶边界值问题.由于篇幅所限, DQEM 对偏微分方程插值离散公式见<sup>[26]</sup>.

已有文献表明当节点采用非均匀分布时,计算 结果精度及收敛性更高<sup>[27]</sup>,因此采用 Chebyshev-Gauss-Lobatto 非均匀分布,即

$$x_{i} = \frac{1}{2} \left[ 1 - \cos \frac{(i-1)\pi}{N-1} \right] L, \ i = 1, 2, \cdots, N$$
(17)

本文选择 11 个节点(N=11)进行模拟,以获 得更准确的结果.







(b) 和中方起达形所有新与级置新为比强值
 (b) Comparison of the analytical non-trivial equilibrium configuration to DQEM
 图 2 热环境中输流管道非平凡位形
 Fig.2 Non-trivial equilibrium configuration of the pipe in thermal environment

图 2 所示为热环境中输流管道的非平凡静平 衡位形数值解和解析解的对比.其中图 2 (a)表示 DQEM 中(N-2)个内部节点的自由衰减情况.当 它们趋于稳定时,输流管道静止于势能最小位置, 该位置即屈曲平衡位形.表格表示各节点对应的坐 标值.图 2(b)点表示微分求积单元法计算得到的数 值解,实线表示理论推导得到的解析解.从图中可 以看出解析结果和数值结果吻合得很好,从而证明 了非平凡静平衡位形解析解的正确性.图 3 为不同 温度增量下非平凡静平衡位形图,结果表明温度增



图 3 不同温度增量下的非平凡静平衡位形 Fig.3 Non-trivial equilibrium configurations with different temperature increments

## 3 热环境中超临界管道固有频率

将管道的非平凡静平衡位形代人式(11),  $v(x,t) \rightarrow v(x,t) + v(x)^+$ ,得到超临界输流管道 非平凡平衡位形基础上的振动控制方程

$$(\rho_{p}A_{p} + \rho_{f}A_{f})v_{,tt} + 2\rho_{f}A_{f}\Gamma v_{,xt} + (\rho_{f}A_{f}\Gamma^{2}v_{,xx} - P_{0} + EA_{p}\zeta\Delta T)v_{,xx} + EI_{p}v_{,xxxx} - \frac{EA_{p}}{2L}v_{,xx}\int_{0}^{L}\dot{v}_{,x}^{+2}dx - \frac{EA_{p}}{L}\dot{v}_{,xx}\int_{0}^{L}v_{,xx}\dot{v}_{,x}^{+}dx = 0$$
(18)

方程(18)的解可以写作

$$v(x,t) = \varphi_n(x) e^{i\omega_n t}$$
(19)

式中 $\omega_n$ 为系统第n阶固有频率, $\varphi_n(x)$ 为第n阶 模态函数.将式(19)代入局部线性化方程(18)可得

$$(\rho_{p}A_{p} + \rho_{f}A_{f})\varphi_{n}(x)\omega_{n}^{2} + 2i\rho_{f}A_{f}\Gamma\omega_{n}\varphi'_{n}(x) + (\rho_{f}A_{f}\Gamma^{2} - P_{0} + EA_{p}\zeta\Delta T)\varphi''_{n}(x) + EI_{p}\varphi_{n}^{(4)}(x) - \frac{EA_{p}}{2L}\varphi_{n}^{''}(x)\int_{0}^{L}\dot{v}_{,x}^{+}{}^{2}dx - \frac{EA_{p}}{L}\dot{v}_{,xx}^{+}\int_{0}^{L}\varphi'_{n}(x)\dot{v}_{,x}^{+}dx = 0$$
(20)

选用静态梁模态函数为基函数,假设

$$\varphi_n(x) = \sum_{j=1}^M D_{nj} \sin(j \pi x)$$
(21)

其中, $D_{nj}$ 为待定系数,形式解(21)满足简支边界条件(10).将模态函数(21)代入方程(18),在方程两边同乘  $sin(i\pi x), i=1,2,3, \dots, M$ ,并在[0, L]上对 x 进行积分,可得到关于  $\omega_n$  和  $d_{nj}$  (j=1,2,3,

…,M)的超静定齐次线性代数方程组<sup>[12]</sup>

$$\left[-\omega_{n}^{2}\boldsymbol{M}+\mathrm{i}\omega_{n}\boldsymbol{G}+\boldsymbol{K}\right]\left[1 \ d_{n1} \quad \cdots \quad d_{nM}\right]^{\mathrm{T}}=0$$
(22)

其中,  $d_{nj} = D_{nj} / D_{n1} (D_{n1} \neq 0)$ , **M** 为质量矩阵, **G** 为陀螺矩阵, **K** 为刚度矩阵.

式(22)存在非零解的条件为方程组的系数行 列式为零

$$\left|-\omega_{n}^{2}\boldsymbol{M}+\mathrm{i}\omega_{n}\boldsymbol{G}+\boldsymbol{K}\right|=0$$
(23)

基于此,可以得到不同离散阶数系统的固有频 率.图4描述了用不同 Galerkin 截断阶数计算得到 的前两阶固有频率随超临界流速变化的趋势,从图 中可以看出,随着流速的增大,超临界固有频率也 增大.从误差分析可以发现在四阶和六阶截断情况 下,系统第一阶固有频率曲线拟合良好,第二阶固 有频率的误差不大于 0.1%.因此认为四阶 Galerkin 截断达到了收敛,后续研究都将采用四阶 Galerkin 截断法对控制方程进行截断降维处理.其 中,截断阶数误差表达式为



## 4 参数对热环境中固有频率的影响

### 4.1 温度增量对超临界固有频率的影响

基于收敛性结论,图 5 对比了在室温基础下, 不同温度增量对超临界输流管道固有频率的影响. 根据非平凡静平衡位形(15),当环境温度升高时, 管道的屈曲位形增大.由于引入温度增量,刚度矩 阵增大,此时的弯曲刚度增强.文献[21,28]研究表



(a)前两阶超临界固有频率随温度增量变化趋势
 (a) The first-two nature frequencies changing with the temperature increment in the supercritical region









明,亚临界状态下简支输流管道在温度升高时,由 于热膨胀导致管道产生轴向压力,从而温度升高会 使管道固有频率降低,临界流速随温度升高而降 低.图 5(a)显示了在给定的超临界流速(Γ= 1.2Γ<sub>cr</sub>)下,管道固有频率随温度变化的增大而增 大,与亚临界情况相反.图 5(b)表明,超临界状态下 流速越大,固有频率越大,与亚临界情况相反;温度 增量越大,输流管道的临界流速越小,与亚临界结 果一致.图 5(c)表明当流速较大时,温度对管道固 有频率的影响较小且温度升高对管道第二阶固有 频率影响不明显.

### 4.2 轴力对热环境中超临界固有频率的影响

图 6 为初始轴力分别为 500 N、1000 N、2000 N时,热环境中超临界输流管道前两阶固有频率随 流速的变化.图 6(a)显示了在给定的超临界流速 (*Γ*=1.2*Γ*<sub>er</sub>)下,管道固有频率随轴力的增大而减 小.图 6(b)、(c)的结果表明,初始轴力越大,输流管 道的临界流速越大.也可得,在超临界情况下,温度 增量与初始轴力对输流管道固有频率的影响相反.



(a)前两阶超临界固有频率随初始轴力变化趋势 (a) The first-two nature frequencies changing with the initial



(b)不同初始轴力下第一阶超临界固有频率(b) The first natural frequency with different initial axial force in the supercritical region



## 5 结论

本文以热环境中超临界自由振动的输流管道 为研究对象,通过哈密顿原理建立了两端简支受温 度影响的输流管道的控制方程,得到非平凡静平衡 位形及临界流速,基于 DQEM 方法,进行数值验 证.利用复模态法进行模态分析,将模态函数作为 权函数,使用四阶伽辽金截断法得到流固耦合作用 下管道的固有频率及不同超临界流速下的模态函 数,并分析了温度增量及初始轴力对管道固有频率 的影响.经过研究发现,非平凡静平衡位形近似解 析解与数值解拟合良好,验证了其正确性.当管道 微幅振动时,超临界固有频率和模态函数不受非线 性系数影响,随着超临界流速增加,高阶固有频率 增大.有趣的是,在亚临界状态下,温度增量越大或 轴力越小时输流管道的固有频率越低,临界流速越 低.超临界状态下,温度增量越大或初始轴力越小, 固有频率反而越大,此时临界流速越小,且温度增 量和初始轴力的改变对管道第二阶固有频率影响 较小.此外,亚临界状态下,温度增量和流速的增大 都会导致挠度增大,而轴力的增加会抑制最大挠 度.与本文温度增量、流速及轴力对静平衡位形的 影响一致,验证了本文结果的正确性.

## 参考文献

[1] LI S, KARNEY B W, LIU G. FSI research in pipeline systems-A review of the literature [J]. Journal of Fluids and Structures, 2015, 57: 277-297.

- [2] GUO Y, ZHU B, YANG B, et al. Flow-induced buckling and post-buckling vibration characteristics of composite pipes in thermal environment [J]. Ocean Engineering, 2022, 243: 110267.
- [3] 张凯凯,谭霞,丁虎,等. 超临界输流管道3:1内共振下参激振动响应[J]. 应用数学和力学,2018,39
   (11):1227-1235.

ZHANG K K, TAN X, DING H, et al. Parametric vibration responses of supercritical fluid conveying pipes in 3:1 internal resonance [J]. Applied Mematics and Mechanics, 2018, 39(11): 1227-1235. (in Chinese)

- [4] 丁虎. 输流管道振动的被动控制研究 [J]. 自然杂志, 2022, 44(4): 316-322.
  DING H. Passive control of vibration in pipes conveying fluid [J]. Chinese Journal of Nature, 2022, 44 (4): 316-322. (in Chinese)
- [5] 杨晓东,金基铎.输流管道流-固耦合振动的固有频 率分析 [J]. 振动与冲击,2008,(3):80-81+86+ 181.

YANG X D, JIN J D. Analysis of the inherent frequency of flow-solid coupling vibration in flow transfer pipes [J]. Journal of Vibration and Shock, 2008, (3): 80-81+86+181. (in Chinese)

- [6] DING H, JI J C, CHEN L Q. Nonlinear vibration isolation for fluid-conveying pipes using quasi-zero stiffness characteristics [J]. Mechanical Systems and Signal Processing, 2019, 121: 675-688.
- [7] 周永兆,杨晓东,金基铎.输流管道非线性横向振动 固有频率分析[J].振动、测试与诊断,2012,32
   (S1):66-68,150.

ZHOU Y Z, YANG X D, JIN J D. Natural frequency analysis of nonlinear transverse vibrations for pipes conveying fluid [J]. Journal of Vibration, Measurement & Diagnosis, 2012, 32(S1): 66-68, 150. (in Chinese)

- [8] 颜雄,魏莎,毛晓晔,等.两端弹性支承输流管道固有 特性研究 [J].力学学报,2022,54(5):1341-1352.
  YAN X, WEI S, MAO X Y, et al. Study on natural characterstics of fluid-conveying pipes with elastic supports at both ends [J].Chinese Journal of Theoretical and Applied Mechanics,2022,54(5):1341-1352. (in Chinese)
- [9] 黄慧春,张艳雷,陈立群.受迫振动的超临界输液管 Galerkin 数值模拟 [J]. 应用数学和力学,2014,35 (10):1100-1106.

HUANG H C, ZHANG Y L, CHEN L Q. A Galerkin numerical method for the pipe conveying supercritical fluid under forced vibration [J].Applied Mematics and Mechanics,2014,35(10):1100-1106. (in Chinese)

- [10] DING H, CHEN L Q. Galerkin methods for natural frequencies of high-speed axially moving beams [J]. Journal of Sound and Vibration, 2010, 329(17): 3484-3494.
- [11] DING H, ZHANG G C, CHEN L Q. Supercritical equilibrium solutions of axially moving beams with hybrid boundary conditions [J]. Mechanics Research Communications, 2011, 38(1): 52-56.
- [12] 张国策,丁虎,陈立群.复模态分析超临界轴向运动
   梁横向非线性振动 [J].动力学与控制学报,2015, 13(4):283-287.

ZHANG G C, DING H, CHEN L Q. Complex modal analysis of transversally non-linear vibration fo supercritically axially moving beams [J]. Journal of Dynamics and Contorl, 2015, 13(4): 283-287. (in Chinese)

- [13] DING H, ZHANG G C, CHEN L Q, et al. Forced vibrations of supercritically transporting viscoelastic beams [J]. Journal of Vibration and Acoustics, 2012, 134(5): 051007.
- [14] 随岁寒,李成.输流管道弯曲和振动的有限元分析
  [J]. 动力学与控制学报, 2022, 20(4): 83-90.
  SUISH, LIC. The finite element analysis on bending and vibration of the fluid-conveying pipe [J].
  Journal of Dynamics and Contorl, 2022, 20(4): 83-90. (in Chinese)
- [15] ZHOU K, NI Q, CHEN W, et al. Static equilibrium configuration and nonlinear dynamics of slightly curved cantilevered pipe conveying fluid [J]. Journal of Sound and Vibration, 2021, 490; 115711.
- [16] 缪旭,金基铎,杨天智.输流管道的超临界固有频率分析[J].沈阳航空航天大学学报,2013,30(4):28-31.
  MIU X, JIN J D, YANG T Z. Analysis of natural frequency of fluid-conveying pipeline in the super-critical regime [J]. Journal of Shenyang Aerospace University, 2013, 30(4): 28-31. (in Chinese)
- [17] MAO X Y, DING H, CHEN L Q. Steady-state response of a fluid-conveying pipe with 3:1 internal resonance in supercritical regime [J]. Nonlinear Dynamics, 2016, 86(2): 795-809.
- [18] TAN X, MAO X Y, DING H, et al. Vibration around non-trivial equilibrium of a supercritical

Timoshenko pipe conveying fluid [J]. Journal of Sound and Vibration, 2018, 428: 104-118.

- [19] LU Z Q, ZHANG K K, DING H, et al. Internal resonance and stress distribution of pipes conveying fluid in supercritical regime [J]. International Journal of Mechanical Sciences, 2020, 186: 105900.
- [20] YE S Q, DING H, WEI S, et al. Non-trivial equilibriums and natural frequencies of a slightly curved pipe conveying supercritical fluid [J]. Ocean Engineering, 2021, 227: 108899.
- QIAN Q, WANG L, NI Q. Instability of simply supported pipes conveying fluid under thermal loads
   [J]. Mechanics Research Communications, 2009, 36 (3): 413-417.
- [22] ALI E M, RAHMAT S G, REZA Z, et al. Thermo-mechanical stability of axially graded Rayleigh pipes [J]. Mechanics Based Design of Structures and Machines, 2020, 50(2): 1717967.
- [23] BABAEI H, KIANI Y, ESLAMI M R. Geometrically nonlinear analysis of functionally graded shallow curved tubes in thermal environment [J]. Thin-Walled Structures, 2018, 132: 48-57.
- [24] SHE G L, YUAN F G, REN Y R. Thermal buckling and post-buckling analysis of functionally graded beams based on a general higher-order shear deformation theory [J]. Applied Mathematical Modelling, 2017, 47: 340-357.
- [25] 李阳,方勃. 输液管道热膨胀状态下的超临界振动
  [J]. 沈阳航空航天大学学报,2016,33(5):24-27.
  LI Y, FANG B. The super critical vibration of the fluid-conveying pipe in the thermal expansion [J].
  Journal of Shenyang Aerospace University,2016,33 (5):24-27. (in Chinese)
- [26] MAO X Y, DING H, CHEN L Q. Vibration of flexible structures under nonlinear boundary conditions [J]. Journal of Applied Mechanics, 2017, 84 (11): 4037883.
- [27] 柳广. 微分求积有限梁单元 [J]. 江苏科技信息, 2012(6): 55-57.
  LIU G. Differential product finite beam units [J].
  Jiangsu Science & Technology Information. 2012 (6): 55-57. (in Chinese)
- [28] GU J, DAI B, WANG Y, et al. Dynamic analysis of a fluid-conveying pipe under axial tension and thermal loads [J]. Ships and Offshore Structures, 2016, 12(2): 262-275.