文章编号:1672-6553-2022-20(3)-015-10

DOI:10.6052/1672-6553-2021-034

# 基于几何积分方法的压电岛 – 桥 结构动力行为分析<sup>\*</sup>

鲁康1 王博<sup>1,4†</sup> 毕皓皓<sup>2</sup> 师岩<sup>3</sup> 邓子辰<sup>1,5†</sup>

(1. 西北工业大学 工程力学系, 西安 710072) (2. 西北工业大学 应用数学系, 西安 710072)

(3. 南京航空航天大学 机械结构力学及控制国家重点实验室,南京 210016)

(4. 大连理工大学 工业装备结构分析国家重点实验室,大连 116024)

(5. 西北工业大学复杂系统动力学与控制工信部重点实验室, 西安 710072)

**摘要** 基于岛-桥结构的柔性电子器件因其优越的延展性,在可穿戴皮肤电子和航空航天等领域展现出巨大的应用潜力.压电材料因其良好的电学和力学性能成为制造岛-桥结构蛇形互联导线的理想材料.然而,岛-桥结构的电子器件在工作过程中极易受温度激励等复杂物理场影响,产生非线性振动,会严重影响电子器件的稳定性和灵敏度.故而本文研究压电岛-桥结构的非线性动力学响应.首先,基于 Timoshenko 梁理论,建立两端固支的压电岛-桥结构偏微分振动控制方程;其次,利用 Galerkin 截断法,得到形式较为简单的常微分控制方程,并利用几何积分方法数值求解该常微分方程;最后,通过数值实验验证几何积分方法的有效性和优越性,讨论温度变化量和电压等参数对岛-桥结构动力学响应的影响规律.本文研究结果将为基于压电岛-桥结构的柔性电子器件的设计提供理论参考.

关键词 岛-桥结构, Timoshenko梁, 几何积分方法, 动态力学响应 中图分类号:0175;T/V384 **文献标志码:**A

## 引言

柔性电子器件以其独特的延展性在生物医疗、 电子设备和航空航天等领域展现出巨大的应用潜 力<sup>[1]</sup>.近年来,柔性电子技术发展迅速,衍生出的基 于力学设计的延展柔性结构设计技术<sup>[2,3]</sup>,既能保 持无机电子器件"硬而脆"的电学性能,又使其具 备一定的延展性.在可延展柔性结构设计方法中, 一种基于岛-桥结构的设计方法能够提升柔性电子 器件的延展性至少 100%,因而得到学术和工业界 的广泛关注<sup>[4,5]</sup>.

岛-桥结构又称非共面网格结构<sup>[6]</sup>,由刚性功 能部件("岛")和互联导线("桥")共同组成.通 常,"岛"和"桥"都粘接在柔性基底上,通过释放基 底的预拉伸,"桥"发生面外屈曲,使得刚性功能模 块保持在低应变状态,从而实现岛-桥结构的可延 展性,图1给出了扫描电子显微镜拍摄的岛-桥阵 列和结构示意图<sup>[7]</sup>.针对屈曲岛-桥结构,Zhang 等<sup>[8]</sup>对其屈曲行为展开了研究,他们给出了岛-桥 结构屈曲的临界应变解析表达式,并对互联导线的 设计进行了优化,提升了其拉伸延展率.压电材料 具有优良的力学和电学性能,是作为岛-桥结构互 联导线的理想材料<sup>[9]</sup>.Huang<sup>[10]</sup>团队基于压电材料 的蛇形/自相似岛-桥结构,制备出高拉伸性、高稳 定性、高灵敏度的类人工皮肤.基于压电薄膜结构, Lin<sup>[11]</sup>等设计出屈曲梁阵列结构的能量采集器.然 而,对于屈曲岛-桥结构的柔性电子器件,无论是在 制备过程中<sup>[12]</sup>,还是在工作过程中<sup>[13]</sup>,都不可避

†通信作者 E-mail:bowang@ nwpu. edu. cn; dweifan@ nwpu. edu. cn

<sup>2021-04-20</sup> 收到第1稿,2021-05-19 收到修改稿.

<sup>\*</sup>国家自然科学基金资助项目(11802319)和机械结构力学及控制国家重点实验室开放课题资助项目(MCMS-E-0221K01)

免地受到外界复杂的温度场、电场等物理场的作用,影响其灵敏性<sup>[14]</sup>.近年来,该类问题得到国内 外学者们的广泛关注,郭伟国等<sup>[15]</sup>研究了温度变 化对压电薄膜的压电系数的影响,理论和实验表 明:压电薄膜对温度非常敏感.申胜平等<sup>[16]</sup>研究了 温度对压电材料中挠曲电效应的影响,实验表明: 温度对压电材料控盘电效应的影响,实验表明: 温度对压电材料控盘电效应的影响,实验表明: 温度对压电材料控盘电效应的影响,实验表明: 温度对压电材料控盘电效应的影响,实验表明: 温度对压电材料控盘和系数产生非线性影响.李世荣 等<sup>[17]</sup>考虑了温度及电场的耦合作用,研究了压电 层合梁的屈曲及后屈曲行为,他们发现:在屈曲和 后屈曲阶段,温度对压电梁的低阶固有频率有着显 著而不同的影响. Shariyat<sup>[18]</sup>研究了压电层合结构 在温度场、电场以及变形场耦合作用下的动态屈曲 行为,结果表明:温度梯度对结构的动态屈曲有显 著的影响.



 (a) SEM 拍摄的半球形电子眼相机中的岛-桥阵列<sup>[7]</sup>
 (a) Island-bridge array in a hemispherical electron eye camera photographed by SEM<sup>[7]</sup>



(b)岛-桥结构示意图<sup>[25]</sup>
 (b) Schematic diagram of island bridge structure<sup>[25]</sup>

	图1 岛-桥结构示意图
Fig. 1	Diagram of island-bridge structure

对于岛-桥结构的力学行为研究,一般将作为 互联导线的压电薄膜等效成 Euler-Bernoulli 梁来研 究. 彭剑等<sup>[19]</sup>针对轴向周期载荷激励下的压电 Euler 梁,采用多尺度分析方法给出了压电梁的振动 稳定域. Nayfeh 等<sup>[20]</sup>基于 Euler-Bernoulli 梁理论研 究了各种边界条件下梁的非线性后屈曲问题,并得 到了相应的临界屈曲载荷. Wang 和 Feng 等<sup>[21]</sup>将 屈曲薄膜等效为 Euler 梁,研究了表面残余应力对 屈曲薄膜静态和动态行为的影响. 当梁是"短粗 梁"时,梁的横截面剪切变形和转动惯量会对其动 力学特性产生一定的影响. 盛冬发等<sup>[22]</sup>采用 Timoshenko 梁理论,分析了具有非线性损伤的粘弹性梁 的动力学响应和混沌现象. 杨晓东等<sup>[23]</sup>针对两端 铰支的 Timoshenko 梁,对其横向振动问题展开了 研究,给出了其固有频率表达式. 周强等<sup>[24]</sup>基于 Timoshenko 梁理论,针对压电纳米梁,研究了表面 效应对梁振动响应的影响.

本文针对屈曲压电岛-桥结构,采用 Timoshenko 梁理论建立其振动控制方程.并利用几何积分 方法求解相应的动力学方程.分析了温度变化和工 作电压对屈曲压电岛-桥结构动力学特性的影响.

#### 1 压电屈曲薄膜的动力学模型

在岛-桥结构柔性电子器件中,屈曲的压电梁 结构被用来连接功能模块,如图1(b)所示.两端固 支的压电 Timoshenko 梁如图2(a)所示,其中L为 屈曲后长度,b为宽度,h为厚度, $\rho$ 为密度,I为面 积惯性矩,A为横截面面积.



(b)Timoshenko 梁微元段示意图 (b)Diagram of infinitesimal segments of Timoshenko beam

图 2 岛-桥结构力学分析模型 Fig. 2 Mechanical analysis model of island-bridge structure 鉴于屈曲压电梁结构将发生大变形,梁的横截 面剪切变形和转动惯量将会对其力学行为产生一 定的影响<sup>[26]</sup>.基于 Timoshenko 梁理论,压电梁的本 构方程为<sup>[27,28]</sup>,

$$\sigma_x = c_{11}\varepsilon_x - e_{31}E_z - c_{11}\alpha\Delta T \tag{1a}$$

$$\sigma_{xz} = c_{55} \gamma_{xz} \tag{1b}$$

$$D_z = e_{31}\varepsilon_x + k_{33}E_z + p_3\Delta T \tag{1c}$$

其中, $\sigma_x$ , $\sigma_{xz}$ 和 $D_z$ 分别为轴向应力、剪切应力和z方向上的电位移; $c_{11}$ , $e_{31}$ , $k_{33}$ 和 $p_3$ 分别表示弹性 模量、压电常数、介电常数以及热电常数; $c_{55} = \kappa G$ 为修正剪切模量, $E_z$ 为z方向上的电场强度, $\alpha$ 为 轴向热膨胀系数, $\Delta T$ 为温度变化量. $\varepsilon_x$ 为轴向应 变, $\gamma_x$ 为剪切应变,其表达式如下:

$$\varepsilon_x = \frac{\partial u}{\partial x} = -z \frac{\partial \varphi}{\partial x} \tag{2a}$$

$$\gamma_{xz} = \frac{\partial w}{\partial x} + \frac{\partial u}{\partial z} = \frac{\partial w}{\partial x} - \varphi$$
 (2b)

其中, *u*, *w*和 *φ*分别表示梁的径向挠度,横向挠度 和横截面转角.

由于电场的作用只在 z 方向上产生应变,故假 设只在 z 方向存在电场,则电场 E<sub>z</sub> 可以由电势 Φ 确定<sup>[28]</sup>

$$E_z = -\frac{\partial \Phi}{\partial z} \tag{3}$$

不考虑自由电荷,z方向电位移 D<sub>z</sub>满足高斯定律

$$\frac{\partial D_z}{\partial z} = 0 \tag{4}$$

将几何方程(2a)和电势(3)代入本构方程(1c),将结果再代入式(4),得到

$$\Phi = -\frac{1}{2}z^2 \frac{e_{31}}{k_{33}} \frac{\partial \varphi}{\partial x} + zf_1(x,y) + f_2(x,y) \quad (5)$$

假设在梁的上表面施加电势为V,下表面电势 为零,即电势的边界条件为

$$\Phi\left(\frac{h}{2}\right) = V, \Phi\left(-\frac{h}{2}\right) = 0 \tag{6}$$

对于方程(5),利用边界条件(6),电场可以表示为

$$\Phi = \frac{1}{2} \frac{e_{31}}{k_{33}} \left( -z^2 + \frac{h^2}{4} \right) \frac{\partial \varphi}{\partial x} + z \frac{V}{h} + \frac{V}{2}$$
(7)

再将电场表达式(7)代入式(3),可以得到电势表 达式为

$$E_z = z \frac{e_{31}}{k_{33}} \frac{\partial \varphi}{\partial x} - \frac{V}{h}$$
(8)

通过公式(1a)和式(8)可以得到

$$\sigma_x = -z \left( c_{11} + \frac{e_{31}^2}{k_{33}} \right) \frac{\partial \varphi}{\partial x} + e_{31} \frac{V}{h} - c_{11} \alpha \Delta T \quad (9)$$

对于 Timoshenko 梁,定义其弯矩 *M*、剪力 *Q* 和 轴力 *N* 分别为,

$$M = \int_{A} \sigma_{x} z \mathrm{d}A \tag{10a}$$

$$Q = \int_{A} \sigma_{xz} \mathrm{d}A \tag{10b}$$

$$N = \int_{A} \sigma_{x} \mathrm{d}A \tag{10c}$$

将公式(9)代入公式(10)可以得到

$$M = (EI)^* \frac{\partial \varphi}{\partial x} \tag{11a}$$

$$Q = bh\kappa G\left(\frac{\partial w}{\partial x} - \varphi\right) \tag{11b}$$

$$W = b(Ve_{31} - hc_{11}\alpha\Delta T)$$
 (11c)

其中,  $(EI)^* = bh^3(c_{11} + p_{31})/12$  为等效刚度, N 为含有压电参数的膜力.

根据力平衡方法,如图2(b)所示,可以得到压 电 Timoshenko 梁的非线性振动控制方程为

$$\kappa GA \frac{\partial}{\partial x} \left( \frac{\partial w}{\partial x} - \varphi \right) + (N + H) \frac{\partial \varphi}{\partial x} = \rho A \frac{\partial^2 w}{\partial t^2}$$
(12a)

$$(EI)^* \frac{\partial^2 \varphi}{\partial x^2} + \kappa GA(\frac{\partial w}{\partial x} - \varphi) = \rho I \frac{\partial^2 \varphi}{\partial t^2} \quad (12b)$$

其中,  $H = EA \int_0^L (\partial w / \partial x)^2 dx / 2L$  是由中性层拉伸 引起的附加轴向力<sup>[29]</sup>, 它是产生几何非线性的重要因素.

根据文献[24],对于等截面压电梁,由方程 (12a)求出 ∂φ/∂x 后,将其代入方程(12b),则可以 得到一个含高阶项的单变量控制方程

$$\frac{\partial^{4}w}{\partial x^{4}} - \frac{N+H}{(EI)^{*}} \frac{\partial^{2}w}{\partial x^{2}} + \frac{\rho A}{(EI)^{*}} \frac{\partial^{2}w}{\partial t^{2}} - \left[\frac{\rho I}{(EI)^{*}} + \frac{\rho}{\kappa G}\right] \frac{\partial^{4}w}{\partial x^{2} \partial t^{2}} + \frac{\rho^{2} I}{\kappa G (EI)^{*}} \frac{\partial^{4}w}{\partial t^{4}} = 0$$
(13)

#### 2 近似求解

对于偏微分方程(13)无法得到其解析解, Galerkin 截断法作为一种简便有效的近似方法,可 以将偏微分方程离散为常微分方程.本文采用 Galerkin 方法<sup>[23]</sup>分析屈曲压电岛-桥结构的动力学 行为.

对于图2描述的压电梁,两端固支边界条件表

述为

$$w(0) = \frac{\partial w}{\partial x}(0) = w(L) = \frac{\partial w}{\partial x}(L) = 0 \quad (14)$$

如实验发现<sup>[30]</sup>,对于岛-桥结构的柔性电子器件, 其模态函数为一阶余弦函数形式,故而压电梁的位 移可以定义为

$$w(x,t) = W(t)\cos(\frac{2\pi x}{L})$$
(15)

其中, W(t) 为横振幅.

将方程(15)代入方程(13),并给所得结果乘 以 cos(2πx/L),最后再在 [0,L] 上积分;于是压 电 Timoshenko 梁的常微分振动控制方程可以描述 为

$$W'''' + a_1 \ddot{W} + a_2 W + a_3 W^3 = 0$$
 (16)  
其中,  $W''''$ 表示  $W(t)$  对时间的四阶导数,  $W$ 表示  
 $W(t)$  对时间的二阶导数,各个系数表达式如下,

$$a_{1} = \frac{\kappa G A}{\rho I} + \left(\frac{2\pi}{L}\right)^{2} \left[\frac{\kappa G}{\rho} + \frac{(EI)^{*}}{\rho I}\right]$$
(17a)  
$$a_{2} = \frac{\kappa G (EI)^{*}}{\rho^{2} I} \left(\frac{2\pi}{L}\right)^{4} + \frac{N \kappa G}{\rho^{2} I} \left(\frac{2\pi}{L}\right)^{2} = \omega_{0}^{2}$$
(17b)

$$a_3 = \frac{\kappa GEA}{4\rho^2 I} \left(\frac{2\pi}{L}\right)^4 \tag{17c}$$

为方便起见,引入如下形式的无量纲参数

$$\bar{t} = \frac{t}{t_0}, \xi = \frac{x}{L}, \widehat{W} = \frac{W}{L}, \beta = \frac{\omega_0^2}{a_1^2},$$
$$\gamma = \frac{a_3 L^2}{\omega_0^2}, t_0 = \frac{\sqrt{a_1}}{\omega_0}$$
(18)

将式(18)代入方程(16),可以得到无量纲方程

$$\widehat{W}^{\prime\prime\prime\prime\prime} + \frac{1}{\beta} \, \overline{\widehat{W}} + \frac{1}{\beta} \, \widehat{W} + \frac{\gamma}{\beta} \, \widehat{W}^3 = 0 \tag{19}$$

为了便于分析,取状态变量  $x_1 = \widehat{W}, x_2 = \widehat{W}, x_3 = \widehat{W}, x_4 = \widehat{W}''', 则四阶常微分方程(19)可等效成一$ 阶常微分方程组,

$$\begin{cases} \dot{x}_{1} = x_{2} \\ \dot{x}_{2} = x_{3} \\ \dot{x}_{3} = x_{4} \\ \dot{x}_{4} = -\frac{1}{\beta} x_{3} - \frac{1}{\beta} x_{1} - \frac{\gamma}{\beta} x_{1}^{3} \\ \mathbf{x} = [x_{1}, x_{2}, x_{3}, x_{4}], 则方程(20) 可以表示为如$$

令  $x = [x_1, x_2, x_3, x_4]$ ,则方程(20)可以表示为如下的矩阵微分方程形式

$$\dot{\boldsymbol{x}} = \boldsymbol{D}(\boldsymbol{x})\boldsymbol{x} \tag{21}$$

其中, 
$$\boldsymbol{D}(\boldsymbol{x}) = \begin{bmatrix} 0 & 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \\ -\frac{1}{\beta} - \frac{\gamma}{\beta} x_1^2 & 0 & -\frac{1}{\beta} & 0 \end{bmatrix}$$

### 3 Magnus 几何积分方法

对于非线性方程(21),无法得到解析解,只能 通过数值方法进行求解.本文考虑应用 Magnus 几 何积分方法求解非线性动力学控制方程(21). Magnus 方法几何积分方法在数值计算方面具有显 著的优点:即使适当截断,数值结果依然可以保持 原动力学问题的几何性质<sup>[31]</sup>.

方程(21)的解可以局部地表示为

$$\mathbf{x}(t) = \exp\left(\mathbf{\Omega}(t)\right)\mathbf{x}_0 \tag{22}$$

其中,  $\boldsymbol{\Omega}(t) = \sum_{k=1}^{\infty} \boldsymbol{\Omega}_{k}(t)$ ,称为 Magnus 级数. 它的前两项表示为<sup>[31]</sup>

$$\boldsymbol{\Omega}_{1} = \int_{t_{0}}^{t} \boldsymbol{D}(\boldsymbol{x}, s) \, \mathrm{d}s$$
$$\boldsymbol{\Omega}_{2} = \frac{1}{2} \int_{t_{0}}^{t} [\boldsymbol{D}(\boldsymbol{x}, s_{1}), \boldsymbol{D}(\boldsymbol{x}, s_{2})] \, \mathrm{d}s_{1} \qquad (23)$$

取步长为 $\tau$ ,则 $t_{k+1} = t_k + \tau$ ,在一个时间步长 [ $t_k$ ,  $t_{k+1}$ ]内讨论问题,采用四阶 Guass-Legendre 积分公 式计算上式,可以得到方程(21)的一个 Magnus 四 阶近似格式<sup>[32]</sup>

$$\begin{cases} \boldsymbol{D}_{1} = \boldsymbol{D}(t_{k} + c_{1}\tau, \boldsymbol{x}(t_{k} + c_{1}\tau)) \\ \boldsymbol{D}_{2} = \boldsymbol{D}(t_{k} + c_{2}\tau, \boldsymbol{x}(t_{k} + c_{2}\tau)) \\ \boldsymbol{\hat{\Omega}} = \frac{\tau}{2}(\boldsymbol{D}_{1} + \boldsymbol{D}_{2}) + \frac{\sqrt{3}}{12}\tau^{2}(\boldsymbol{D}_{1}\boldsymbol{D}_{2} - \boldsymbol{D}_{2}\boldsymbol{D}_{1}) \\ \boldsymbol{x}_{k+1} = \exp(\boldsymbol{\hat{\Omega}})\boldsymbol{x}_{k} \end{cases}$$

(24)

其中,  $c_1 = \frac{1}{2} - \frac{\sqrt{3}}{6}, c_2 = \frac{1}{2} + \frac{\sqrt{3}}{6}.$ 

#### 4 数值算例

#### 4.1 几何积分方法的有效性验证

对于压电岛-桥结构,由方程(13)不难发现其 将做无阻尼的自由振动,故而压电岛-桥结构的总 能量应该守恒.本文将分别采用四阶 Magnus 方法 和四阶 Runge-Kutta 方法计算岛-桥结构 Hamilton 函数.压电岛-桥结构的材料参数和几何参数在表

Table 1 Material parameters and geometric parameters <sup>[33]</sup>		
Parameter	Value	
<i>c</i> <sub>11</sub> /(Pa)	$1.26 \times 10^{11}$	
$e_{31}/(C \cdot m^{-2})$	-6.5	
<i>c</i> <sub>55</sub> /(Pa)	$2.3 \times 10^{10}$	
$k_{33}/(C^2 \cdot m^{-2} \cdot N^{-1})$	$1.3 \times 10^{-8}$	
$\rho/(kg\boldsymbol{\cdot}m^{-3})$	7500	
$\alpha/(K^{-1})$	$1.0 \times 10^{-7}$	
L/(µm)	500	
<i>b</i> /(μm)	50	
$h/(\mu m)$	50	

由无量纲控制方程(20),压电岛-桥结构的 Hamilton 函数可以表示为

$$H(\bar{t}) = T + V = \frac{1}{2}x_2^2 + \frac{1}{\beta}\left(\frac{1}{2}x_1^2 + \frac{1}{2}x_3^2 + \frac{1}{4}\gamma x_1^4\right)$$
(25)

定义 Hamilton 函数相对误差为

$$\Delta H(\bar{t}) = \frac{|H(\bar{t}) - E_0|}{E_0}$$
(26)

其中, E<sub>0</sub> 为系统初始能量.

图 3 分别采用 4 阶 Runge-Kutta 方法和 4 阶 Magnus 几何积分方法计算了压电岛一桥结构 Hamilton 函数的相对误差图,其初始条件为  $x_1 = 0, x_2 = 0.1, x_3 = 0, x_4 = 0$ ,步长取 0.5. 由图 3 结果不 难发现:采用 4 阶 Magnus 几何积分方法得到的 Hamilton 函数相对误差一直在零附近震荡;而利用 4 阶 Runge – Kutta 方法得到 Hamilton 函数相对误 差随着积分时间的增加而不断增长.对于保守系统 (21),其能量应该守恒,图 3 的结果验证了几何积 分方法保能量的优越性.

为了进一步验证几何积分方法的有效性,图4 给出了岛-桥结构的时间历程曲线.由图4数值结 果可以发现:利用几何积分方法得到的位移响应幅 值 x<sub>1</sub> 能够长时间保持解的稳定性,可以认为该方 法在较大积分范围内不会产生算法阻尼和数值耗 散<sup>[31]</sup>;然而,经典的四阶 Runge-Kutta 方法自身存 在算法阻尼,在迭代过程中,所得位移响应幅值 x<sub>1</sub> 经过数值耗散不断减小.图3 和图4显示了 Magnus 几何积分方法在保守系统非线性数值计算方面的 优越性.通过该方法得到的 Hamilton 函数相对误差 一直在零附近震荡,而通过 Runge-Kutta 方法得到 Hamilton 函数相对误差随着积分时间的增加而不 断增长,在算法阻尼的作用下,误差持续积累,最终 必然会超过数值计算的误差限.



图 3 Hamilton 函数相对误差 Fig. 3 The relative error of Hamilton's function



Fig. 4 Displacement time history diagram of the system

对于保守系统(21)的另一个重要性质是:在 时间演化过程中,轨线在相空间中围成的体积不 变.为了验证几何积分方法的保结构特性,分别采 用四阶几何积分方法和经典的四阶 Runge-Kutta 方 法给出了系统(21)的相图,如图 5 所示.其中,时 间步长分别取 $\tau = 0.1$ s 和 $\tau = 0.5$ s.

观察图 5,从中可以发现:当步长增加时,采用 几何积分方法得到的系统相空间面积保持不变,而 采用 Rung – Kutta 方法得到的相空间会因为步长 的增加,导致相空间面积增加.

由图 3 - 图 5 可以说明几何积分方法能够保持 保守系统的能量和结构.因此,在下一节的动力学分 析中,考虑采用几何积分方法对方程(21)进行求解.



图 5 个同时间步长卜的相图 Fig. 5 Phase diagram at different time steps

# 4.2 岛-桥结构动力学响应

对于岛-桥结构,由振动理论可知,其无量纲固 有频率为

$$\omega_n = \sqrt{\frac{1}{\beta}} \tag{27}$$

取压电薄膜的材料为 PTZ - 5H,仍取表 1 中的材料 参数和几何参数. 取初值  $x_1 = 0, x_2 = 0.1, x_3 = 0, x_4 = 0.$ 

为了讨论温度场和电压对压电岛-桥结构动态 力学行为的影响,图6和图7给出了其对应的频谱 曲线.通过数值仿真,图6和图7给出了基于压电 薄膜的岛-桥结构互联导线自由振动时固有频率与 温度场和膜间工作电压之间的变化曲线.

图 6 的数值结果讨论了温度变化量对屈曲压 电结构固有频率的影响规律.从图 6 可以发现:当 取定电压,随着温度变化量的增加,屈曲压电结构 的固有频率随之增加,同时还发现其增长趋势呈线 性增加趋势.对于这一现象,可以由方程(11c)进 行解释:原因在于压电参数和温度参数控制的膜力 N呈现线性关系.



图 6 温度对压电薄膜固有频率的影响



图 7 讨论了电压改变量对屈曲压电结构固有 频率的影响规律. 由图 7 的数值结果可以发现:随 着电压的增加,系统固有频率呈线性增加,这一点 仍然可以由式(11c)来解释.



由图6和图7的结果,从中可以得到这样的结 论:随着温度变化量和电压的增加,屈曲压电岛-桥



(a) Displacement time history diagram

结构的固有频率会随之增加,即说明了温度变化量 和电压会使结构变"硬".如果让岛-桥结构工作于 过高的温度场和电场中,会导致该类型电子器件失 稳的风险增加.

图 8 和图 9 给出了温度变化量和电压对屈曲 压电岛-桥结构振动特性的影响.由图8结果可以 发现:当工作电压均匀增加时,岛-桥结构振幅的峰 值呈现递增趋势,而振动周期几乎没有变化,说明 岛-桥结构电压对结构振动呈现正激励作用.观察 图 8(b),可以进一步发现:当工作电压固定时,随 着温度改变量的增加,岛-桥结构的振幅会随之增 加;当系统温度变化量较少时,岛-桥结构的振动幅 值呈现"波动"式变化,原因在于温度场对该岛-桥 结构的影响被等效成了轴向力.由方程(11)可以 知道:温度变化量较小时,轴向力对原系统的影响 较小,系统将会按其原固有频率振动.



电压对压电薄膜振幅的影响 图 8 Fig. 8 The effect of voltage on the amplitude of piezoelectric film



图 9 温度对压电薄膜振幅的影响 Fig. 9 The effect of temperature on the amplitude of piezoelectric film

从图9(a)可以发现:随着温度变化量的增加, 屈曲岛-桥结构振幅会随之增加;同时,岛-桥结构 振动周期也发生了变化,其规律为:当温度变化量 增加300K,结构振动周期将减小大约1/8,这进一 步验证了图8(b)中所展示的现象一温度场能够改 变岛-桥结构振动频率.由图9(b)的数值结果可以 发现:当固定温度变化量时,岛-桥结构振幅会随着 工作电压的升高而增加. 通过对比图 8(b) 和图 9 (b),可以得到这样的规律:相比于工作电压,温度 变化量对岛-桥结构振动特性的影响更大;另外,屈 曲压电岛-桥结构工作于较低温度场中时,其振动 呈现低幅波动振荡,而对于较高温度场作用时,结 构的振动明显快速增加.因此,对于通过调整"硬" 薄膜结构的振幅来实现延展性的岛-桥式柔性电子 器件来说,可以通过改变工作温度和电压来提高该 类电子器件的延展率及稳定性.

#### 5 结论

针对屈曲压电岛-桥结构,本文将其等效成两 端固支的梁结构.鉴于岛-桥结构的柔性电子器件 会发生大变形,本文基于 Timoshenko 梁理论,建立 屈曲压电岛-桥结构的动力学控制方程;采用 Galerkin 方法对原方程进行近似求解,再通过引入 状态变量,将四阶常微分方程降阶为一阶常微分方 程组,然后采用几何积分方法进行求解,通过数值 实验,讨论了温度变化量和工作电压对屈曲岛-桥 结构振动特性的影响,得到如下结论:

(1)对于保守系统,几何积分方法展现出优异的保结构,保能量特性;

(2)通过改变温度变化量和工作电压,能够改 变岛-桥结构的刚度,同时,随着温度变化量和电压 的增加,屈曲结构固有频率随之增加,即温度和工 作电压的升高会使岛-桥结构变"硬";

(3)在相同工作电压下,随着温度变化量的增加,屈曲结构振幅随之增加,当取定工作温度,岛一桥结构的振幅也会随电压的升高而增加.另外,相比于工作电压,屈曲压电岛-桥结构更容易受温度场的影响.

本文所得结论将会为基于压电岛-桥结构的柔 性电子器件设计提供理论支撑,同时,通过改变温 度场和电场,能够在一定程度上改变基于压电岛-桥结构的柔性电子器件的延展性和稳定性.

#### 参考文献

- 李学通, 仝洪月, 赵越, 等. 柔性电子器件的应用、结构、力学及展望. 力学与实践, 2015, 37(3):295~301 (Li X T, Tong H Y, Zhao Y, et al. Application, structure, mechanics and prospect of flexible electronic devices. *Mechanics in Engineering*, 2015, 37(3):295~301 (in Chinese))
- 2 常若菲,冯雪,陈伟球,等.可延展柔性无机电子器件的结构设计力学.科学通报,2015,60(22):2079~2090(Chang R F, Feng X, Chen W Q, et al. Structural design mechanics of extensible flexible inorganic electronic devices. *Chinese Science Bulletin*,2015,60(22):2079~2090(in Chinese))
- 3 常若菲,张一慧,宋吉舟.可延展结构的设计及力学研究新进展.固体力学学报,2016,37(2):95~106 (Chang R F, Zhang Y H, Song J Z. New progress in design and mechanics of extensible structures. *Chinese Journal of Solid Mechanics*, 2016,37(2):95~106(in Chinese))
- Rogers J A, Someya T, Huang Y. Materials and mechanics for stretchable electronics. *Science*, 2010, 327 (5973): 1603 ~ 1607
- 5 Song J, Huang Y, Xiao J, et al. Mechanics of noncoplanar mesh design for stretchable electronic circuits. *Journal of Applied Physics*, 2009, 105(12):123516
- 6 Kim D H, Song J, Choi W M, et al. Materials and noncoplanar mesh designs for integrated circuits with linear elastic responses to extreme mechanical deformations. Proceedings of the National Academy of Sciences of the United States, 2008, 105(48):18675 ~ 18680
- 7 Ko H C, Stoykovich M P, Song J, et al. A hemispherical electronic eye camera based on compressible silicon optoelectronics. *Nature*, 2008, 454 (7205):748 ~ 753
- 8 Sheng Z Y X, Haoran F, Juhwan L, et al. Buckling in serpentine microstructures and applications in elastomer-supported ultra-stretchable electronics with high areal coverage. *Soft Matter*, 2013,9(33):8062 ~ 8070
- 9 尹林,沈亚鹏. 压电类智能结构的力学行为和工程应用. 力学进展,1998,28(2):19~28(Yin L, Shen Y P. Mechanical behavior and engineering application of piezo-electric intelligent structures. *Advances in Mechanics*, 1998,28(2):19~28(in Chinese))
- 10 Huang Y, Ding Y, Bian J, et al. Hyper-stretchable selfpowered sensors based on electrohydrodynamically printed, self-similar piezoelectric nano/microfibers. Nano Energy, 2017, 40:432 ~ 439
- 11 Dong L, Wen C, Xu Y L Z, et al. Piezoelectric buckled beam array on a pacemaker lead for energy harvesting. Advanced Materials Technologies, 2019,4(1):1800335
- 12 Im M, Lee W H, Kweon S H, et al. New lead-free piezoe-

lectric thin film fabricated using metal-oxide nanosheets at low temperature. *Ceramics International*, 2019, 45 (17): 21773 ~ 21780

- 13 Kim J H, Kweon S H, Nahm S. Low-temperature crystalline lead-free piezoelectric thin films grown on 2D perovskite nanosheet for flexible electronic device applications. *Nano Research*, 2019, 12(10):2559 ~ 2567
- 14 Wang B L, Noda N, Han J C, et al. Surface thermal shock fracture of a semi-infinite piezoelectric medium (poling axis parallel to the crack plane). *Mechanics of Materials*, 2002,34(3):135 ~ 144
- 15 郭伟国,褚世永.不同力和温度对 PVDF 压电薄膜压电系数的影响.科学技术与工程,2008,8(2):347~352 (Guo W G, Chu S Y. Influence of different force and temperature on piezoelectric coefficient of PVDF piezoelectric film. *Science Technology and Engineering*, 2008,8 (2):347~352(in Chinese))
- 16 卢建锋,梁旭,申胜平.温度对 PVDF 材料中挠曲电效应的影响研究.中国力学大会论文集(CCTAM 2019),中国力学大会(CCTAM 2019),杭州,2019 年 8 月 25日.杭州:浙江大学出版社,2019:13(Lu J F, Liang X, Shen S P. Influence of temperature on flexoelectric effect in PVDF. In:Proceedings of China Mechanics Conference (CCTAM 2019), China Mechanics Conference (CCTAM 2019), China Mechanics Conference (CCTAM 2019), Hangzhou, 2019-8-25. Hangzhou: Zhejiang University press,2019:13(in Chinese))
- 17 李世荣,苏厚德,程昌钧. 热环境中粘贴压电层功能梯 度材料梁的自由振动. 应用数学和力学,2009,30(8): 907~918(Li S R,Su H D, Cheng C J. Free vibration of functionally graded material beams bonded with piezoelectric layers in thermal environment. *Applied Mathematics* and Mechanics,2009,30(8):907~918(in Chinese))
- 18 Shariyat M. Dynamic buckling of suddenly loaded imperfect hybrid FGM cylindrical shells with temperature-dependent material properties under thermo-electro-mechanical loads. *International Journal of Mechanical Sciences*, 2008,50(12):1561~1571
- 19 彭剑,李禄欣,马建军. 时滞反馈作用下压电梁的参数 共振分析. 动力学与控制学报,2016,14(5):412~416 (Peng J, Li L X, Ma J J. Parametric resonance of piezoelectric beams with time-delayed feedback. *Journal of Dynamics and Control*, 2016,14(5):412~416(in Chinese))
- 20 Nayfeh A H, Emam S A. Exact solution and stability of postbuckling configurations of beams. *Nonlinear Dynamics*, 2008, 54(4):395 ~ 408
- 21 Wang Y, Feng X, Lu B, et al. Surface effects on the mechanical behavior of buckled thin film. *Journal of Applied Mechanics*, 2013,82(2):021002
- 22 盛冬发,程昌钧.几何非线性的损伤粘弹性 Timoshenko 梁的动力学行为.动力学与控制学报,2004,2(4):77

~83 (Sheng D F, Cheng C J. Dynamical behaviors of nonlinear viscoelastic timoshenko beams with damage. *Journal of Dynamics and Control*, 2004,2(4):77 ~83 (in Chinese))

- 23 杨晓东,唐有绮,戈新生.轴向运动 Timoshenko 梁固有频率的求解方法研究.机械强度,2009,31(2):208~210(Yang X D, Tang Y Q, Ge X S. Study on the solution method of natural frequency of Timoshenko beam with axial motion. *Journal of Mechanical Strength*,2009,31(2):208~210(in Chiniese))
- 24 周强,张志纯,龙志林,等.考虑表面效应的压电纳米梁的振动研究.应用数学和力学,2020,41(8):853~865 (Zhou Q,Zhang Z C, Long Z L, et al. Vibration of piezoelectric nanobeam considering surface effect. Applied Mathematics and Mechanics,2020,41(8):853~865(in Chinese))
- 25 Kim D H, Ahn J H, Choi W M, et al. Stretchable and foldable silicon integrated circuits. *Science*, 2008, 320 (5875):507~511
- 26 Komijani M, Kiani Y, Esfahani S E, et al. Vibration of thermo-electrically post-buckled rectangular functionally graded piezoelectric beams. *Composite Structures*, 2013, 98:143~152
- 27 Qian D. Bandgap properties of a piezoelectric phononic crystal nanobeam based on nonlocal theory. *Journal of Materials Science*, 2019,54(5):4038 ~4048
- 28 尚福林,王子昆,李中华. 压电层合板热屈曲问题的精确分析. 固体力学学报,1997,18(1):1~10(Shang FL,Wang ZK,Li ZH. Accurate analysis of thermal buckling of piezoelectric laminates. *Chinese Journal of Solid Mechanics*,1997,18(1):1~10(in Chinese))
- 29 Wang Y, Feng X. Dynamic behaviors of controllably buckled thin films. Applied Physics Letters, 2009, 95 (23): 231915
- 30 Dagdeviren C, Joe P, Tuzman O L, et al. Recent progress in flexible and stretchable piezoelectric devices for mechanical energy harvesting, sensing and actuation. *Extreme Mechanics Letters*, 2016,9:269 ~ 281
- 31 张素英,邓子辰.非线性动力学系统的几何积分理论及应用.西安:西北工业大学出版社,2004(Zhang S Y, Deng Z C. Geometric integral theory of nonlinear dynamic system and its application. Xi'an: Northwestern Polytechnical University Press,2004(in Chiniese))
- 32 王博,邓子辰,李文成,等. Hill's 方程的 Magnus 积分. 西北工业大学学报,2011,29(6):988~991(Wang B, Deng Z C, Li W C, et al. Magnus integral of Hill's equation. Journal of Northwestern Polytechnical University, 2011,29(6):988~991(in Chinese))
- 33 Yan Z, Jiang L Y. The vibrational and buckling behaviors of piezoelectric nanobeams with surface effects. *Nanotech*nology, 2011,22(24):245703

# DYNAMIC ANALYSIS OF PIEZOELECTRIC ISLAND-BRIDGE STRUCTURE BASED ON GEOMETRIC INTEGRAL METHOD\*

Lu Kang<sup>1</sup> Wang Bo<sup>1,4†</sup> Bi Haohao<sup>2</sup> Shi Yan<sup>3</sup> Deng Zichen<sup>1,5†</sup>

(1. Department of Engineering Mechanics, Northwestern Polytechnical University, Xi'an 710072, China)

(2. Department of Applied Mathematics, Northwestern Polytechnical University, Xi'an 710072, China)

(3. State Key Laboratory of Mechanics and Control for Mechanical Structures, Nanjing University

of Aeronautics and Astronautics, Nanjing 210016, China )

(4. State key Laboratory of Industrial equipment structure Analysis, Dalian University of Technology, Dalian 116024, China)

(5. Ministry of Industry and Information Technology Key Laboratory of Dynamics and Control of Complex Systems,

Northwestern Polytechnical University, Xi' an 710072, China )

**Abstract** Due to its excellent ductility, the flexible electronic device, which is based on the island-bridge structure, has wide applications in wearable skin electronics and aerospace. Lead zirconate titanate (PZT) is an ideal material to fabricate the island-bridge structure for flexible electronic devices, because of its excellent electrical and mechanical properties. However, those kinds of devices would work in a complex environment, and their stabilities would be influenced by the complex environment. Therefore, dynamic behaviors of the buckled islandbridge structure will be investigated in this paper. Firstly, based on the theory of Timoshenko beam, the governing equation of the buckled piezoelectric island-bridge structure with fixed ends is derived. Secondly, the Galerkin method is utilized to transform the partial differential equation into an ordinary differential equation. Thirdly, the geometric integral method is used to solve the corresponding dynamic equations. Finally, through several numerical examples, effectiveness and advantages of the geometric integral method are verified, and influences of temperature change and voltage on the dynamic response of the buckled island-bridge structure are discussed. The results of this paper would be useful to guide design of piezoelectric island-bridge-based flexible electronics.

Key words island-bridge structure, timoshenko beam, geometric integration method, dynamic response

Recived 20 April 2021, Revised 19 May 2021.

<sup>\*</sup> The project supported by the National Natural Science Foundation of China(11802319) and Open project of State Key Laboratory of mechanical structure mechanics and control(MCMS-E-0221K01).

<sup>†</sup> Corresponding author E-mail:bowang@nwpu.edu.cn; dweifan@nwpu.edu.cn