https://doi.org/10.1051/jnwpu/20213961395

# 功能梯度形状记忆合金梁的相变力学行为

## 杨静宁,唐健,卢镜宇,李清禄

(兰州理工大学理学院,甘肃兰州 730050)

摘 要:基于梁的弯曲变形理论 结合形状记忆合金材料的应力-应变关系和临界应力-温度关系 得 到了功能梯度形状记忆合金超静定梁的非线性控制方程 研究了梁在热-机械载荷作用下的力学行 为。采用分阶段分步骤的方法分析了梁的相变过程 得到了机械载荷、拉压不对称系数、幂指数和温 度对中性轴位移、曲率和相边界的影响。结果表明:载荷越大 冲性轴位移和曲率越大 相边界越远离 截面边缘;温度和幂指数越大 冲性轴位移和曲率越小 相边界越靠近截面边缘;拉压不对称系数对受 压侧相边界影响较大 而对受拉侧相边界影响较小。

关 键 词: 功能梯度形状记忆合金; 超静定; 相变; 拉压不对称系数 中图分类号: 0343 文献标志码: A 文章编号: 1000-2758(2021) 06-1395-09

功能梯度形状记忆合金(functionally graded shape memory alloy FG-SMA) 是利用 SMA 和其他材 料按照某种含量比率复合而成的新型材料,兼具功 能梯度材料和形状记忆合金材料的双重特性[1-2]。 FG-SMA 材料因其所复合的形状记忆合金在加载过 程中会产生相变行为,从而表现出超弹性和形状记 忆效应<sup>[3]</sup>。国内外学者对 FG-SMA 的制备、实验及 其力学特性有了全面的认识 Mahesh 等<sup>[4]</sup>用原位同 步辐射 X 光衍射方法,研究了功能梯度 Ni-Ti 形状 记忆合金丝的循环拉伸变形过程。Khaleghi 等<sup>[5]</sup>对 镀钯的 Ti-Ni 板进行扩散退火 从而使富钛 Ti-Ni 形 状记忆合金的成分按梯度分布。Bogdanski 等<sup>[6]</sup> 研 究了 Ni-Ti 合金的生物相容性以及从纯镍到纯钛的 功能梯度样品,有效减少了实验资源。Cole 等<sup>[7-8]</sup> 采用直流磁控溅射法在富镍 NiTi(Ni56 Ti44) 基体上 沉积富钛 NiTi(Ni47Ti53) 薄膜,通过控制表征成分的 梯度分布,以实现对非弹性变形的恢复产生影响。 Viet 等<sup>[9]</sup> 基干 ZM 模型和 Timoshenko 理论,推导了 FG-SMA 梁加载和卸载过程中各阶段的弯矩-曲率 和剪力-切应变关系的解析模型。Liu 等<sup>[10]</sup>分析了 FG-SMA 复合材料在热-机载荷的作用下 不同相变 阶段相对应的应力分布。薛立军等[11-12] 根据固体 力学和已有的 SMA 本构关系 建立了 FG-SMA 的本

构模型,并分析得到了纯弯曲条件下 FG-SMA 梁、板的力学特性。康泽天等<sup>[13]</sup> 根据形状记忆合金本构方程建立了 FG-SMA 复合梁的力学模型,研究了 FG-SMA 梁的变形特性。然而,针对 FG-SMA 材料 的力学性能研究,大都忽略了 SMA 材料带来的拉压 不对称性对结果的影响。

本文结合形状记忆合金的应力应变关系以及临 界应力与温度的关系,采用分阶段分步骤的方法分 析了梁的相变过程。得到了 FG-SMA 超静定梁在变 形过程中的力学特性与载荷、拉压不对称系数、SMA 体积分数以及温度的关系,结果可为 FG-SMA 材料 的设计和优化提供一定的依据。

#### 1 FG-SMA 梁的非线性变形

#### 1.1 几何模型

设 FG-SMA 超静定梁长 l 高度 h ,宽度 b。该梁 由弹性材料 H 与 SMA 材料复合而成 SMA 材料的体 积分数沿截面高度方向服从  $f(y) = (y/h)^n$  的函数 分布 ,几何模型如图 1 所示。其中 n 表示体积分数 幂指数  $y_0$  表示中性轴的初始位置。

收稿日期: 2021-03-23 基金项目: 国家自然科学基金(42161002) 资助 作者简介: 杨静宁(1969—),兰州理工大学副教授,主要从事于复合材料结构力学研究。



图 1 FG-SMA 梁几何模型

#### 1.2 简化本构模型

• 1396 •

基于简化后形状记忆合金材料的本构模型[14] 可得到 FG-SMA 在不同加载条件下 SMA 的应力值, 如图2所示。



图 2 SMA 简化本构模型

其中, $\sigma_{ts}$ , $\sigma_{tf}$ 表示受拉侧相变开始和结束时临 界应力  $\sigma_{e}$   $\sigma_{e}$  表示受压侧相变开始和结束时的临 界应力 *ɛ*ts *ɛ*tf 表示受拉侧相变开始和结束时的临 界应变  $\boldsymbol{\mathcal{E}}_{cs}$   $\boldsymbol{\mathcal{E}}_{cf}$  表示受压侧相变开始和结束时的临 界应变 ℯ 为最大残余应变。

根据连续介质力学,梁在变形过程中始终满足 平截面假定 战梁的轴向应变分布

Α

A

AM

AM

A

A

AM

Μ

 $h \Delta k$ 

B

h Al





d) IV阶相变

h



式中:  $y_i$  表示中性轴位置;  $\rho$  表示曲率半径。

SMA 材料的应力可表示

$$\sigma_{\scriptscriptstyle{\mathrm{SMA}}}$$
 =  $E_{\scriptscriptstyle{\mathrm{SMA}}} arepsilon$  (2)  
弹性材料 H 的应力可表示

$$\sigma_{\rm H} = E_{\rm H}\varepsilon \tag{3}$$

式中: E<sub>SMA</sub> 表示 SMA 材料的弹性模量; E<sub>H</sub> 表示弹性 材料H的弹性模量。

截面上的平均应力可表示

$$\sigma(y) = [1 - f(y)] \sigma_{\rm H} + f(y) \sigma_{\rm SMA} \qquad (4)$$

1.3 拉压不对称系数

考虑到 FG-SMA 超静定梁在弯曲变形过程中的 非对称性 特引入拉压不对称系数[15]

$$\alpha = \frac{\sigma_{\rm cs} - \sigma_{\rm ts}}{\sigma_{\rm cs} + \sigma_{\rm ts}} = \frac{\sigma_{\rm cf} - \sigma_{\rm tf}}{\sigma_{\rm cf} + \sigma_{\rm tf}}$$
(5)

1.4 本构关系

1.4.1 初始阶段( $\varepsilon_1 < \varepsilon_{1s}$ )

初始阶段时,受拉侧表层应变  $\varepsilon_1$  小于相变开始 临界应变 ɛ, ,材料全部为奥氏体相 ,中性轴位移未 发生偏移 截面上应力

$$\sigma(y) = [E_{\rm H} + (E_{\rm A} - E_{\rm H})f(y)]\frac{y_0 - y}{\rho}, 0 \le y \le h$$
(6)

式中, $E_{A}$ 表示奥氏体弹性模量。

1.4.2 相变阶段( $\varepsilon_1 \ge \varepsilon_{1s}$ )

随着应变在梁截面上逐渐增大并达到一定值 时 FG-SMA 梁发生相变且中性轴产生偏移 ,当梁横 截面弯矩为正时,截面及其微段的变形如图 3

BTA

c) Ⅲ阶相变

AM

A

A

AM

BCA

中性层

BTA

BTM

其中 A 表示奥氏体相 ,M 表示马氏体相 ,A M 表 示混合相。当受压侧表层应变  $\varepsilon_c$  未达到开始临界 应变  $\varepsilon_c$  ,受拉侧表层应变  $\varepsilon_t$  超过相变开始临界应变  $\varepsilon_t$  ,即  $\varepsilon_c | \leq \varepsilon_c$  , $\varepsilon_t \leq \varepsilon_t \leq \varepsilon_t$  ,此时受压侧尚未发 生相变,受拉侧出现混合相,混合相与奥氏体相形成相边界 BTA,进入 I 阶相变,如图 3a) 所示,截面上应力

$$\sigma(y) = \begin{cases} f(y) \left[ \sigma_{ts} + E_1 \left( \frac{y_1 - y}{\rho} - \varepsilon_{ts} \right) \right] + \left[ 1 - f(y) \right] E_H \frac{y_1 - y}{\rho}, & 0 \le y \le y_{A_1A} \\ \left[ E_H + (E_A - E_H) f(y) \right] \frac{y_1 - y}{\rho}, & y_{A_1A} \le y \le h \end{cases}$$

$$(7)$$

当  $\varepsilon_{cs} \leq |\varepsilon_c| \leq \varepsilon_{cf} \varepsilon_{ts} \leq \varepsilon_t \leq \varepsilon_{tf}$ ,受压侧表层 开始发生相变并出现混合相,受压侧混合相与奥氏 体相形成相边界 BCA,进入Ⅱ阶相变,如图 3b)所示,截面上应力

$$\sigma(y) = \begin{cases} f(y) \left[ \sigma_{ts} + E_1 \left( \frac{y_{II} - y}{\rho} - \varepsilon_{ts} \right) \right] + \left[ 1 - f(y) \right] E_H \frac{y_{II} - y}{\rho}, & 0 \le y \le y_{A_1A} \\ \left[ E_H + (E_A - E_H) f(y) \right] \frac{y_{II} - y}{\rho}, & y_{A_1A} \le y \le y_{B_1B} \\ f(y) \left[ -\sigma_{cs} + E_1 \left( \frac{y_{II} - y}{\rho} + \varepsilon_{cs} \right) \right] + \left[ 1 - f(y) \right] E_H \frac{y_{II} - y}{\rho}, & y_{B_1B} \le y \le h \end{cases}$$

$$(8)$$

当  $\varepsilon_{es} \leq |\varepsilon_{e}| \leq \varepsilon_{ef} \varepsilon_{ef} \leq \varepsilon_{t}$ ,受拉侧表层应变  $\varepsilon_{t}$ 超过受拉侧相变结束临界应变  $\varepsilon_{tf}$ ,受拉侧表层出现 马氏体相,而受压侧表层仍处于混合相,受拉侧混合 相与马氏体相形成相边界 BTM ,如图 3e) 所示 ,进入 Ⅲ阶相变 ,截面上应力为

$$\sigma(y) = \begin{cases} f(y) \left[ \sigma_{tt} + E_{M} \left( \frac{y_{II} - y}{\rho} - \varepsilon_{tt} \right) \right] + \left[ 1 - f(y) \right] E_{H} \frac{y_{II} - y}{\rho}, & 0 \le y \le y_{c_{1}c} \\ f(y) \left[ \sigma_{ts} + E_{I} \left( \frac{y_{II} - y}{\rho} - \varepsilon_{ts} \right) \right] + \left[ 1 - f(y) \right] E_{H} \frac{y_{II} - y}{\rho}, & y_{c_{1}c} \le y \le y_{A_{1}A} \\ \left[ E_{H} + (E_{A} - E_{H}) f(y) \right] \frac{y_{II} - y}{\rho}, & y_{A_{1}A} \le y \le y_{B_{1}B} \\ f(y) \left[ -\sigma_{cs} + E_{I} \left( \frac{y_{II} - y}{\rho} + \varepsilon_{cs} \right) \right] + \left[ 1 - f(y) \right] E_{H} \frac{y_{II} - y}{\rho}, & y_{B_{1}B} \le y \le h \end{cases}$$

$$\end{cases}$$

$$(9)$$

当  $\varepsilon_{cf} \leq |\varepsilon_{c}| \varepsilon_{cf} \leq \varepsilon_{t}$ , 受压侧表层应变  $\varepsilon_{c}$  超过 受压侧相变结束临界应变  $\varepsilon_{cf}$ , 受压侧表层出现马氏 体相,受压侧混合相和马氏体相形成相边界 BCM, 进入Ⅳ阶相变,如图 3d)所示,截面上应力为

$$\sigma(y) = \begin{cases} f(y) \left[ \sigma_{tf} + E_{M} \left( \frac{y_{N} - y}{\rho} - \varepsilon_{tf} \right) \right] + \left[ 1 - f(y) \right] E_{H} \frac{y_{N} - y}{\rho}, & 0 \leq y \leq y_{c_{1}c} \\ f(y) \left[ \sigma_{ts} + E_{I} \left( \frac{y_{N} - y}{\rho} - \varepsilon_{ts} \right) \right] + \left[ 1 - f(y) \right] E_{H} \frac{y_{N} - y}{\rho}, & y_{c_{1}c} \leq y \leq y_{A_{1}A} \\ \left[ E_{H} + (E_{A} - E_{H}) f(y) \right] \frac{y_{N} - y}{\rho}, & y_{A_{1}A} \leq y \leq y_{B_{1}B} \end{cases}$$
(10)  
$$f(y) \left[ -\sigma_{cs} + E_{I} \left( \frac{y_{N} - y}{\rho} + \varepsilon_{cs} \right) \right] + \left[ 1 - f(y) \right] E_{H} \frac{y_{N} - y}{\rho}, & y_{B_{1}B} \leq y \leq y_{D_{1}D} \\ f(y) \left[ -\sigma_{cf} + E_{M} \left( \frac{y_{N} - y}{\rho} + \varepsilon_{cf} \right) \right] + \left[ 1 - f(y) \right] E_{H} \frac{y_{N} - y}{\rho}, & y_{D_{1}D} \leq y \leq h \\ \vec{x} \oplus y_{i}(i = I, II, II, III, IV)$$
表示不同阶段截面上中  $y_{i} + \varepsilon_{cs} \rho y_{C_{1}c} = y_{i} - \varepsilon_{u} \rho y_{D_{1}D} = y_{i} + \varepsilon_{cf} \rho \circ E_{M}$ 为马氏

性轴位置;  $\Delta h = y_i - y_0$ 表示中性轴位移 相边界 $A_1A$  $B_1B \mathcal{L}_1C \mathcal{D}_1D$ 的坐标分别为  $y_{A_1A} = y_i - \varepsilon_{1s}\rho y_{B_1B} =$ 

体相弹性模量 
$$E_1 = \frac{\sigma_{tf} - \sigma_{ts}}{\varepsilon_{tf} - \varepsilon_{ts}}$$
为混合相弹性模量。

当梁横截面弯矩为负时,截面及其微段的变形 相变过程与弯矩为正时的情况类似,不再赘述。

#### 1.5 临界应变模型

由形状记忆合金临界应力与温度的关系<sup>[16]</sup>,马 氏体相变起始应力和结束应力与温度的表达为

$$\sigma_{\mathrm{m}i} = \begin{cases} \sigma_i^{\mathrm{cr}} & T \leq M_{\mathrm{s}} \\ \sigma_i^{\mathrm{cr}} + C_{\mathrm{M}}(T - M_{\mathrm{s}}) & T > M_{\mathrm{s}} \end{cases}$$
(11)

式中: 下标 i 取 s 与 f 时分别表示相变起始和结束时的临界应力;  $M_{s}$  表示马氏体相变起始温度;  $C_{M}$  为常数。

将马氏体相变起始应力值  $\sigma_{ms}$  和相变结束应力 值  $\sigma_{mf}$  分别作为相变起始应力  $\sigma_{ts} \sigma_{cs}$  和相变结束应 力  $\sigma_{tf} \sigma_{cf}$  代入(7) ~ (10) 式中 即可得到温度、荷 载、幂指数、拉压不对称系数与曲率、中性轴位移、相边界之间的关系。

1.6 平衡方程  
初始阶段 梁的平衡方程为  
$$\int \sigma_x(y) \, dA = b \int_0^h [E_H + (E_A - E_H) f(y)] \cdot \frac{y_0 - y}{\rho} dy = 0$$
 (12)

$$\int \sigma_{x}(y) \ y dA = b \int_{0}^{h} y \left[ E_{H} + (E_{A} - E_{H}) f(y) \right] \cdot \frac{y_{0} - y}{\rho} dy = M(x)$$
(13)

I 阶相变阶段 梁的平衡方程为

$$b \int_{0}^{y_{1} - \frac{\sigma_{s}^{cr} + C_{M}(T - M_{s})}{E_{A}}} \left\{ f(y) \left[ \sigma_{s}^{cr} + C_{M}(T - M_{s}) + E_{1} \left( \frac{y_{1} - y}{\rho} - \frac{\sigma_{s}^{cr} + C_{M}(T - M_{s})}{E_{A}} \right) \right] + \left[ 1 - f(y) \right] E_{H} \frac{y_{1} - y}{\rho} \right\} dy + b \int_{y_{1} - \frac{\sigma_{s}^{cr} + C_{M}(T - M_{s})}{E_{A} - \rho}}^{h} \left[ E_{H} + (E_{A} - E_{H}) f(y) \right] \frac{y_{1} - y}{\rho} dy = 0$$

$$(14)$$

$$b \int_{0}^{y_{1} - \frac{s-M}{E_{A}} - \rho} \left\{ f(y) \left[ \sigma_{s}^{cr} + C_{M}(T - M_{s}) + E_{1} \left( \frac{y_{1} - y}{\rho} - \frac{\sigma_{s}^{cr} + C_{M}(T - M_{s})}{E_{A}} \right) \right] + \left[ 1 - f(y) \right] E_{H} \frac{y_{1} - y}{\rho} \right\} y dy + b \int_{y_{1} - \frac{\sigma_{s}^{cr} + C_{M}(T - M_{s})}{E_{A}} \rho} \left[ E_{H} + (E_{A} - E_{H}) f(y) \right] \frac{y_{1} - y}{\rho} y dy = M(x)$$
(15)

Ⅱ阶相变阶段 深的平衡方程为

$$b\int_{0}^{y_{\Pi}-\frac{\sigma_{s}^{ert}-C_{M}(T-M_{s})}{E_{\Lambda}}-p}\left\{f(y)\left[\sigma_{s}^{er}+C_{M}(T-M_{s})+E_{1}\left(\frac{y_{\Pi}-y}{\rho}-\frac{\sigma_{s}^{er}+C_{M}(T-M_{s})}{E_{\Lambda}}\right)\right]+\left[1-f(y)\right]E_{H}\frac{y_{\Pi}-y}{\rho}\right\}dy+\\b\int_{y_{\Pi}^{e}-\frac{\sigma_{s}^{ert}-C_{M}(T-M_{s})}{E_{\Lambda}}-p}\left[E_{H}+\left(E_{\Lambda}-E_{H}\right)f(y)\right]\frac{y_{\Pi}-y}{\rho}dy+\\b\int_{y_{\Pi}^{h}+\frac{\sigma_{s}^{ert}+C_{M}(T-M_{s})}{E_{\Lambda}}-p}\left[f(y)\left[-\frac{1+\alpha}{1-\alpha}(\sigma_{s}^{er}+C_{M}(T-M_{s}))+E_{1}\left(\frac{y_{\Pi}-y}{\rho}+\frac{\sigma_{s}^{er}+C_{M}(T-M_{s})}{E_{\Lambda}}-\frac{1+\alpha}{1-\alpha}\right)\right]+\\\left[1-f(y)\right]E_{H}\frac{y_{\Pi}-y}{\rho}\right]dy=0$$
(16)
$$b\int_{0}^{y_{\Pi}-\frac{\sigma_{s}^{ert}-C_{M}(T-M_{s})}{E_{\Lambda}}-p}\left[f(y)\left[\sigma_{s}^{er}+C_{M}(T-M_{s})+E_{1}\left(\frac{y_{\Pi}-y}{\rho}-\frac{\sigma_{s}^{er}+C_{M}(T-M_{s})}{E_{\Lambda}}\right)\right]+\left[1-f(y)\right]E_{H}\frac{y_{\Pi}-y}{\rho}\right]ydy+\\b\int_{0}^{y_{\Pi}-\frac{\sigma_{s}^{er}+C_{M}(T-M_{s})}{E_{\Lambda}}-p}\left[E_{H}+\left(E_{\Lambda}-E_{H}\right)f(y)\right]\frac{y_{\Pi}-y}{\rho}ydy+\\b\int_{y_{\Pi}^{e}-\frac{\sigma_{s}^{er}+C_{M}(T-M_{s})}{E_{\Lambda}}-p}\left[E_{H}+\left(E_{\Lambda}-E_{H}\right)f(y)\right]\frac{y_{\Pi}-y}{\rho}ydy+\\b\int_{y_{\Pi}^{e}-\frac{\sigma_{s}^{er}+C_{M}(T-M_{s})}{E_{\Lambda}}-p}\left[E_{H}+\left(E_{\Lambda}-E_{H}\right)f(y)\right]\frac{y_{\Pi}-y}{\rho}ydy+\\b\int_{y_{\Pi}^{e}-\frac{\sigma_{s}^{er}+C_{M}(T-M_{s})}{E_{\Lambda}}-p}\left[E_{H}+\left(E_{\Lambda}-E_{H}\right)f(y)\right]\frac{y_{\Pi}-y}{\rho}ydy+\\b\int_{y_{\Pi}^{e}-\frac{\sigma_{s}^{er}+C_{M}(T-M_{s})}{E_{\Lambda}}-p}\left[E_{H}+\left(E_{\Lambda}-E_{H}\right)f(y)\right]\frac{y_{\Pi}-y}{\rho}ydy+\\(1-f(y))_{\Pi}E_{H}\frac{y_{\Pi}-y}{\rho}\right]ydy=M(x)$$
(17)

#### (C)1994-2022 China Academic Journal Electronic Publishing House. All rights reserved. http://www.cnki.net

• 1399 •

Ⅲ阶相变阶段 ,梁的平衡方程为

$$\begin{split} & b \int_{0}^{q_{n} - \left[\frac{\sum_{i=1}^{n} (-ie_{i}^{-i} - e_{i}^{-i} - e_{i}^{-i} + C_{i}(T - M_{i}) + E_{i}\left(\frac{y_{i} - y}{\rho} - \frac{E_{i} \varepsilon_{i} + \sigma_{i}^{-i} + C_{i}(T - M_{i})}{E_{i}}\right) \right] + \\ & \left[1 - f(y)\right] E_{i} \frac{y_{i} - y}{\rho}\right] dy + \\ & b \int_{M^{-1} - \left[\frac{E_{i} \varepsilon_{i} + e_{i}^{-i} - e_{i}^{-i} + C_{i}(T - M_{i}) + E_{i}\left(\frac{y_{i} - y}{\rho} - \frac{\sigma_{i}^{-i}}{E_{i}} - \frac{C_{i}(T - M_{i})}{E_{i}}\right) \right] + \\ & \left[1 - f(y)\right] E_{i} \frac{y_{i} - y}{\rho}\right] dy + b \int_{M^{-1} - \frac{e_{i}^{-i} - e_{i}^{-i} - e_{i}^{-i} - E_{i}}}{E_{i} - e_{i}^{-i} - e_{i}^{-i} - E_{i}}\right) f(y) \left[ - \left(\sigma_{i}^{-i} + C_{i}(T - M_{i}) + E_{i}\left(\frac{y_{i} - y}{\rho} - \frac{\sigma_{i}^{-i}}{E_{i}} - \frac{C_{i}(T - M_{i})}{E_{i}}\right) \right] + \\ & \left[1 - f(y)\right] E_{i} \frac{y_{i} - y}{\rho}\right] dy + b \int_{M^{-1} - \frac{e_{i}^{-i} - e_{i}^{-i} - e_{i}^{-i} - e_{i}}}{E_{i} - e_{i} -$$

$$b \int_{y_{\rm N}}^{y_{\rm N}} \frac{\sigma_{\rm s}^{\rm cr_{+}}C_{\rm M}(T-M_{\rm s})}{E_{\rm A}} \frac{1+\alpha}{1-\alpha}\rho}{E_{\rm A}} \left[ E_{\rm H} + (E_{\rm A} - E_{\rm H})f(y) \right] \frac{y_{\rm N} - y}{\rho} dy +$$
(20)

$$\begin{split} b_{j_{N}}^{\gamma_{N}} & \frac{e_{1}^{\alpha_{1}}(e_{M}(T-M))}{E_{A}} = E_{H} + (E_{A} - E_{H}) f(y) \left[ \frac{y_{N} - y}{\rho} dy + E_{1} \left( \frac{y_{N} - y}{\rho} + \frac{\sigma_{*}^{\alpha_{*}} + C_{M}(T - M_{*})}{E_{A}} \frac{1 + \alpha}{1 - \alpha} \right) \right] + \\ & \left[ 1 - f(y) \left] E_{H} \frac{y_{N} - y}{\rho} \right] dy + b_{j_{N}}^{\beta_{*}} + \left[ \frac{E_{M}(1 + \sigma_{1}^{\alpha_{*}} + \sigma_{M}^{\alpha_{*}} + G_{M}(T-M))}{E_{M}} \right] \frac{1 + \alpha}{1 - \alpha} \right) \left] + \left[ 1 - f(y) \right] E_{H} \frac{y_{N} - y}{\rho} \right] dy = 0 \\ & + E_{M} \left( \frac{y_{N} - y}{\rho} + \frac{E_{M} \varepsilon_{L} + \sigma_{1}^{\alpha_{*}} + C_{M}(T - M_{*})}{E_{M}} \frac{1 + \alpha}{1 - \alpha} \right) \right] + \left[ 1 - f(y) \right] E_{H} \frac{y_{N} - y}{\rho} \right] dy = 0 \\ & b_{j_{0}}^{\gamma_{N}} - \frac{e_{M}^{\alpha_{*}} + e_{M}^{\alpha_{*}} + e_{M}^{\alpha_{*}} + e_{M}^{\alpha_{*}} + C_{M}(T - M_{*})}{E_{M}} \frac{1 + \alpha}{1 - \alpha} \right) \right] + \left[ 1 - f(y) \right] E_{H} \frac{y_{N} - y}{\rho} \right] dy = 0 \\ & b_{j_{0}}^{\gamma_{N}} - \frac{e_{M}^{\alpha_{*}} + e_{M}^{\alpha_{*}} + e_{M}^{\alpha_{*}} + C_{M}(T - M_{*})}{E_{M}} \frac{1 + \alpha}{1 - \alpha} \right) \right] + \left[ 1 - f(y) \right] E_{H} \frac{y_{N} - y}{\rho} \right] dy + b_{j_{N}}^{\gamma_{N}} - \frac{e_{M}^{\alpha_{*}} + e_{M}^{\alpha_{*}} + C_{M}(T - M_{*})}{E_{M}} \frac{1 + \alpha}{\rho} \right) \right] + \left[ 1 - f(y) \right] E_{H} \frac{y_{N} - y}{\rho} + \frac{e_{M}^{\alpha_{*}} + C_{M}(T - M_{*})}{E_{M}} \right) \right] + \left[ 1 - f(y) \right] E_{H} \frac{y_{N} - y}{\rho} + \frac{e_{M}^{\alpha_{*}} + e_{M}^{\alpha_{*}} + C_{M}(T - M_{*})}{E_{A}} \right) \right] + \left[ 1 - f(y) \right] E_{H} \frac{y_{N} - y}{\rho} \right] y dy + b_{j_{N}}^{\gamma_{N}} - \frac{e_{M}^{\alpha_{*}} + e_{M}^{\alpha_{*}} + C_{M}(T - M_{*})}{E_{A}} \right] + \left[ 1 - f(y) \right] E_{H} \frac{y_{N} - y}{\rho} \right] y dy + \left[ 1 - f(y) \right] E_{H} \frac{y_{N} - y}{\rho} \right] y dy + \left[ 1 - f(y) \right] \left[ 1 -$$

式中

$$M(x) = \begin{cases} \frac{5}{16}Fx + \frac{3}{8}qlx - \frac{1}{2}qx^{2}, & 0 \le x \le \frac{l}{2} \\ \frac{5}{16}Fx - F\left(x - \frac{l}{2}\right) + \frac{3}{8}qlx - \frac{1}{2}qx^{2}, & \frac{l}{2} \le x < l \end{cases}$$

## 2 结果与讨论

设 FG-SMA 超静定梁长、宽、高为 *l* = 200 mm, *h*=20 mm *b*=15 mm,受均布载荷 *q* 以及集中载荷 *F* 作用 模型如图 1 所示。选用 Ni<sub>ss</sub> Ti 材料,相关参 数为<sup>[16]</sup>

$$E_{\rm H} = 210 \text{ GPa}, E_{\rm A} = 67 \text{ GPa}$$
$$E_{\rm M} = 26.3 \text{ GPa}, \sigma_{\rm s}^{\rm cr} = 100 \text{ MPa},$$
$$\sigma_{\rm f}^{\rm cr} = 170 \text{ MPa}, \varepsilon_{\rm L} = 0.067,$$
$$M_{\rm s} = 18.4^{\circ}\text{C}, C_{\rm M} = 8 \text{ MPa}/^{\circ}\text{C}$$

2.1 中性轴位移

图 4a) ~4d) 分别表示载荷、拉压不对称系数、 幂指数以及温度对截面中性轴位移的影响。计算结 果显示:不论弯矩为正还是为负,中性轴都率先向截 面受压侧移动,且中性轴位移随载荷的增大而增大; 中性轴位移随着拉压不对称系数的增大而减小,但 影响较小;幂指数越大,中性轴位移越小;随着温度 的升高,中性轴位移减小,且温度越高,影响越小。 2.2 曲率

图 5a) ~ 5d) 分别表示载荷、拉压不对称系数、 幂指数以及温度对曲率的影响。计算结果显示:进入相变阶段以后,在最大正负弯矩处,即 *x* = 100 mm 和 *x* = 200 mm 处,曲率分别达到最大值。曲率随着 载荷的增大而增大;曲率随着拉压不对称系数的增 大而减小,但影响较小;曲率随着幂指数的增大而减 小;曲率随着温度的升高而减小。



图 5 曲率与截面位置的关系

2.3 相边界

图 6a) ~6d) 分别表示载荷、拉压不对称系数、 幂指数以及温度对相边界的影响。计算结果显示: 相边界随着载荷增大越远离截面边缘; 拉压不对称 系数对受拉侧相边界影响不大,但可以看出对受压 侧相边界影响较大,且随着拉压不对称系数的增大 而越靠近截面边缘;相边界随着幂指数的增大越靠 近截面边缘,且幂指数越小,越易发生相变;相边界 随着温度的升高越靠近截面边缘,且温度越高,影响 越小,越不易发生相变。



图 6 相边界与截面位置的关系

3 结 论

 1) 在相变阶段,中性轴位移随着载荷的增大而 增大;在分别改变幂指数和温度时,中性轴位移随着 幂指数的增大和温度的升高而减小,但影响较小。

初始阶段,载荷、幂指数和温度对曲率影响
 较小,在相变阶段,曲率在 x = 100 mm 和 x = 200 mm

处分别达到最大值,且曲率的变化量随载荷的增大 而增大,而随着幂指数的增大和温度的升高而减小。

 3)相边界随着载荷的增大越远离截面边缘,随 着幂指数的增大与温度的升高越靠近截面边缘,越 不易发生相变。

4) 对功能梯度形状记忆合金梁而言,由于 SMA 的体积分数沿着截面高度呈幂指数变化,一定程度 上降低了拉压不对称性对材料力学性能的影响。

# 参考文献:

- [1] 杨静宁,马连生.复合材料力学 [M].北京:国防工业出版社,2014 YANG Jingning, MA Liansheng. Composite mechanics [M]. Beijing: National Defense Industry Press, 2014 (in Chinese)
- [2] CISSE C , ZAKI W , ZINEB T B , et al. A review of constitutive models and modeling techniques for shape memory alloys [J]. International Journal of Plasticity , 2016(76): 244–284
- [3] ZHOU B. A macroscopic constitutive model of shape memory alloy considering plasticity [J]. Mechanics of Materials , 2012 , 48 (5): 71-81
- [4] MAHESH K K, FERNANDES F B, GURAU G. Phase transformation in Ni-Ti shape memory and superelastic alloys subjected to high pressure torsion [J]. Advanced Materials Research, 2010(123/124/125): 1007–1010
- [5] KHALEGHI F, TAJALLY M, EMADODDIN E, et al. Functionally graded shape memory alloy by diffusion annealing of palladium-coated NiTi plates [J]. Metals & Materials International, 2017, 23(5): 915-922
- [6] BOGDANSKI D, KLLER M, DIETMAR M, et al. Easy assessment of the biocompatibility of Ni-Ti alloys by in vitro cell culture experiments on a functionally graded Ni-NiTi-Ti material [J]. Biomaterials, 2002, 23(23): 4549-4555
- [7] COLE D, BRUCK H, ROYTBURD A. Fabrication and characterization of graded shape memory alloy thin films [C] // Proceedings of the SEM Annual Conference and Exposition on Experimental and Applied Mechanics, 2007
- [8] COLE D, BRUCK H, ROYTBURD A. Nanomechanical characterisation of graded NiTi films fabricated through diffusion modification [J]. Strain, 2009, 45(3): 232-237
- [9] VIET N V , ZAKI W , UMER R. Analytical model of functionally graded material/shape memory alloy composite cantilever beam under bending [J]. Composite Structures , 2018 , 203(12): 764–776
- [10] LIU B F, PENG C N, ZHANG W. On behaviors of functionally graded SMAs under thermo mechanical coupling [J]. Acta Mechanica Solida Sinica, 2016, 29(1): 46–58
- [11] 薛立军, 兑关锁, 刘兵飞. 功能梯度形状记忆合金梁纯弯曲的理论分析 [J].机械工程学报, 2012, 48(22): 40-45 XUE Lijun, DUI Guansuo, LIU Bingfei. Theoretical analysis of functionally graded shape memory alloy beam subjected topure bending [J]. Journal of Mechanical Engineering, 2012, 48(22): 40-45 (in Chinese)

[12] 薛立军. 功能梯度形状记忆合金热-力学性能研究[D]. 北京: 北京交通大学, 2014 XUE Lijun. Studies on the thermal-mechanical properties of functionally graded shape memory alloy beam [D]. Beijing: Beijing Jiaotong University, 2014 (in Chinese)

- [13] 康泽天,周博,薛世峰. 功能梯度形状记忆合金复合梁的力学行为[J].复合材料学报,2019,36(8):1901-1910 KANG Zetian,ZHOU Bo,XUE Shifeng. Mechanical behaviors of functionally graded shape memory alloy composite beam[J]. Acta Materiae Compositae Sinica, 2019,36(8): 1901-1910 (in Chinese)
- [14] 崔世堂,姜锡权,严军. 形状记忆合金梁纯弯曲的理论分析[J].应用力学学报,2016,33(1): 43-49 CUI Shitang, JIANG Xiquan, YAN Jun. Theoretical analysis of shape memory alloy beam subjected pure bending [J]. Chinese Journal of Applied Mechanics, 2016,33(1): 43-49 (in Chinese)
- [15] REEDLUNN B, CHURCHILL C B, NELSON E E, et al. Tension compression, and bending of superelastic shape memory alloy tubes [J]. Journal of the Mechanics and Physics of Solids, 2014, 63: 506–537
- [16] BRINSON L C. One-dimensional constitutive behavior of shape memory alloys: thermo mechanical derivation with non-constant material functions and redefined martensite internal variable [J]. Journal of Intelligent Material Systems and Structure ,1993 , 4 (2): 229-242

# Phase transformation mechanical behavior of functionally graded shape memory alloy beams

YANG Jingning , TANG Jian , LU Jingyu , LI Qinglu

(School of Science , Lanzhou University of Technology , Lanzhou 730050 , China)

**Abstract**: Based on the bending deformation theory of the beam , combined with stress-strain relationship and the critical stress-temperature relationship of the shape memory alloy materials , the nonlinear governing equation of the functionally graded shape memory alloy statically indeterminate beam was obtained , and its mechanical behavior under the thermal-mechanical load was investigated. The phase transformation process of the beam was analyzed by a step-by-step method , and the influence of mechanical load , the tension-compression asymmetry coefficient , power exponent and temperature on the displacement of the neutral axis , curvature and phase boundary were obtained. The results draw that as the increase of the load , the displacement of neutral axis and the curvature become larger and the phase boundary is farther away from the edge of the section; the more the temperature and the power exponent are , the smaller the displacement of neutral axis and curvature will be , and the phase boundary become closer to the edge of the section; the tension-compression asymmetry coefficient has a greater influence on the phase boundary of the tensile side.

- **Keywords**: functionally graded shape memory alloy; statically indeterminate; phase transformation; the tensioncompression asymmetry coefficient
- 引用格式:杨静宁,唐健,卢镜宇,等.功能梯度形状记忆合金梁的相变力学行为[J].西北工业大学学报,2021,39(6): 1395-1403

YANG Jingning, TANG Jian, LU Jingyu, et al. Phase transformation mechanical behavior of functionally graded shape memory alloy beams [J]. Journal of Northwestern Polytechnical University, 2021, 39(6): 1395–1403 (in Chinese)

© 2021 Journal of Northwestern Polytechnical University.

This is an Open Access article distributed under the terms of the Creative Commons Attribution License (http://creativecommons.org/licenses/by/4.0), which permits unrestricted use, distribution, and reproduction in any medium, provided the original work is properly cited.