文章编号:2096-7543(2020)03-0019-08

镍钛形状记忆合金循环变形行为的晶体塑性有限元模拟

陆辰钊,周廷,于超,康国政

(西南交通大学力学与工程学院,成都 610031)

摘 要:镍钛形状记忆合金具有独特的超弹性和形状记忆效应以及良好的生物相容性,因而广泛应 用在航空航天等工程领域。在实际应用中,镍钛合金器件不可避免地承受着循环载荷作用,亟待建立可 以全面深入考虑功能性退化和微结构信息的有限元模型对器件服役可靠性进行评估。为此,编写了用 户材料子程序(VUMAT),并将已有的的晶体塑性循环本构模型移植到了 Abaqus 有限元软件中,建立了 多晶代表性体积单元的有限元模型。模拟考虑了初始 <111 > 织构,讨论了加载水平和织构强度对循环 应力-应变响应的影响。模拟结果表明,在同一织构强度下,合金超弹性退化行为随着加载水平的增加而 加剧;在同一加载水平下,合金超弹性退化随着织构强度的增加而降低。

关键词:镍钛形状记忆合金;超弹性;有限元;晶体塑性;织构

中图分类号:034

文献标志码:A

引言

镍钛形状记忆合金(NiTi SMA)由于其固-固无扩散 热弹性马氏体相变而表现出超弹性、形状记忆效应和高 阻尼特性,在血管内支架、眼镜架、阻尼器、微机电系统 中的执行器等领域得到了广泛应用^[1-2]。由 NiTi SMA 制成的结构部件和器件经常承受着循环热-机械载荷作 用^[3]。因此,需要对 NiTi SMA 的热-机械循环变形行为 进行研究,以合理准确地评估此类部件、器件的可靠性。

近年来,诸多学者对超弹性 NiTi SMA 的循环变形 行为进行了相关实验和理论研究。实验方面, Miyazaki 等^[4]的研究结果表明, NiTi SMA 的超弹性在循环变形过 程中会发生退化,主要体现在相变临界应力和耗散能降低、残余应变累积、相变硬化模量增加这几个方面,且这些现象在一定循环周次后趋于饱和。进一步的实验研究^[5-11]揭示了这种超弹性退化与加载峰值、加载速率、加载路径和环境温度之间的相关性。此外,为了明确循环变形行为的微观机理,Delville等^[12]、Benafan等^[13-14]、Hamilton等^[15]、Norfleet等^[16]、Hua等^[17]、Xiao等^[18]、Pfetzing-Micklich等^[19]、Brinson等^[20]通过透射电镜等微观观测手段,解释了残余应变累积的物理机制,即奥氏体相中的位错滑移、残余马氏体相的循环累积以及位错相变交互作用。

理论模型方面,根据空间尺度的不同,描述形状记

收稿日期:2020-03-14

基金项目:国家自然科学基金(11532010)

作者简介:陆辰钊(1994-),男,江苏无锡人,硕士生,主要从事热致、磁致形状记忆合金多场耦合、多尺度本构关系方面的研究,(E-mail) 316897601@qq.com

通信作者:于 超(1987-),男,河南信阳人,副教授,博士,主要从事热致、磁致形状记忆合金多场耦合、多尺度本构关系方面的研究,(E-mail)chaoyu@home.swjtu.edu.cn

忆合金热-力变形行为的本构模型大致可以分为宏观唯 象模型和晶体塑性模型两大类^[21]。宏观唯象模型通过 引入宏观内变量及相关演化方程来描述实验研究揭示 的循环变形行为演化特征,此类模型不关注材料微结构 演化,具有计算量小,适用于工程应用的优点。晶体塑 性模型则是建立在单晶尺度上,通过确定的晶体取向关 系来度量非弹性应变,可以方便地将不同的非弹性变形 机制引入到模型中^[22],再通过尺度过渡准则或有限元方 法将单晶模型拓展到多晶情形。与宏观唯象模型相比, 晶体塑性模型充分地考虑了材料微结构形态及其演化, 具备坚实的物理背景^[22],并且能够为材料微观结构设计 与优化提供理论指导。

然而,上述晶体塑性本构模型仅仅考虑了马氏体相 变这一种非弹性变形机制,无法描述镍钛形状记忆合金 在循环变形过程中出现的超弹性退化现象。最近,Yu 等^[23]通讨同时考虑马氏体相变、相变诱发塑性以及二者 交互作用,建立了基于晶体塑性的循环本构模型。然 而,该模型采用了显示过渡准则完成从单晶到多晶的过 渡。该过渡准则属于平均场理论的范畴,即无法给出合 金循环变形过程中应力、应变以及内变量场在晶粒内部 的非均匀分布。因此,为了合理度量多晶体中不同晶粒 之间的交互作用并反映非均匀变形特性,本文首先基于 Yu 等^[22] 建立的单晶循环本构模型,通过编写通用有限 元软件 Abagus 中的用户材料子程序(VUMAT)来完成 对该模型的有限元移植。然后,建立多晶代表性体积单 元,引入 <111 > 型初始织构。最后,通过模型计算讨论 了外部加载条件(应力水平)和内部微结构特征(织构强 度)对镍钛形状记忆合金超弹性循环退化的影响。

1 本构模型及数值算法

1.1 本构模型

本节首先对 Yu 等^[23]提出的形状记忆合金晶体塑性 循环本构模型进行简要介绍。该模型建立在单晶尺度上, 考虑了 24 个马氏体变体和奥氏体-马氏体界面错滑移系。 进一步建立了材料点的 Helmholtz 自由能,并在热力学框 架下,通过耗散能不等式推导出相变和位错滑移的热力学 驱动力,进而提出了内变量(包括马氏体体积分数和塑性 滑移量)演化方程,具体细节可参见原始文献[23]。 1.1.1 应变分解

基于小变形假设,将总应变 ε 分解为弹性应变 ε° 、应力诱发相变应变 ε° 和相变诱发塑性应变 ε° :

$$\varepsilon = \varepsilon^{\epsilon} + \varepsilon^{tr} + \varepsilon^{tp} \qquad (1 - a)$$

$$\varepsilon^{\rm tr} = \sum_{\alpha=1}^{24} \xi^{\alpha}_{\rm tr} g^{\rm tr} P^{\alpha} \qquad (1-{\rm b})$$

$$P^{\alpha} = \frac{1}{2} (m^{\alpha} \otimes n^{\alpha} + n^{\alpha} \otimes m^{\alpha}) \qquad (1 - c)$$

$$\varepsilon^{\rm tp} = \sum_{\alpha=1}^{24} \gamma^{\alpha}_{\rm tp} P^{\alpha} \qquad (1-{\rm d})$$

其中, ξ^{α}_{μ} 是第 α 个马氏体变体的体积分数, γ^{α}_{μ} 为奥氏体 - 第 α 个马氏体变体界面附近的滑移量, P^{α} 为第 α 个 马氏体变体的取向张量, g^{ν} 为马氏体相对于奥氏体的剪 切量 (g^{ν} =0.15), m^{α} 和 n^{α} 是相变方向矢量及惯习面法 向量,具体数据参考原始文献[23]。

1.1.2 相变驱动力及内变量演化

第 α 个马氏体变体的相变驱动力 π^{α}_{tr} 可表示为:

 $\pi_{u}^{\alpha} = g^{v}(\sigma + B_{u}): P^{\alpha} - \beta(T - T_{0}^{\alpha}) - X_{u}^{\alpha}$ (2) 其中, T 为温度, T_{0}^{\alpha} 为第 α 个马氏体变体的平衡温度, B_u 为相变内应力张量, X_u^α是第 α 个变体的相变阻力, 可 表示为:

$$B_{\rm tr} = \sum_{\alpha=1}^{24} B^{\alpha}_{\rm tr,n} P^{\alpha} \qquad (3-a)$$

$$B_{\mathrm{tr},n}^{\alpha} = d(c_1 \sqrt{\rho^{\alpha}} - B_{\mathrm{tr},n}^{\alpha}) \left| \xi_{\mathrm{tr}}^{\alpha} \right| \qquad (3-b)$$

$$X_{\rm tr}^{\alpha} = H_{\rm tr}^{\alpha} \xi_{\rm tr}^{\alpha} \qquad (4-a)$$

$$H_{\rm tr}^{\alpha} = H_{\rm tr}^0 + H_{\rm tr-p} \tag{4-b}$$

其中 d_{xc_1} 是材料参数, $B^{\alpha}_{u,n}$ 是马氏体相变相关的第 α 个马氏体变体导致的内应力的大小, H^{α}_{u} 是第 α 个马氏 体变体的相变模量。 H^{0}_{u} 是位错密度为零状态下的初始 相变模量, H_{u-n} 反映位错滑移对相变模量的影响。

第 α 个马氏体变体的体积分数变化率 ξ_{u}^{α} 可表示为:

$$Y^{\alpha} = Y^{0} - Y^{\alpha}_{p} \tag{6}$$

其中, Y^{α} 是一个控制马氏体相变滞回环宽度的正变量, Y^{0} 是位错密度为零状态下的初始量, Y^{α}_{p} 反映位错滑移 对滞回环宽度的影响, m 表征了马氏体相变的粘性, 由 于镍钛形状记忆合金中马氏体相变粘性很弱, 因此, 这 里 m 值取为 50。

为反映位错滑移对相变模量和滞回环宽度的影响, H_{ur-p}和 Y^a_p的演化率可表示为:

$$\dot{H}^{\alpha}_{\mathrm{tr}-p} = d(c_2 \sqrt{\rho^{\alpha}} - H^{\alpha}_{\mathrm{tr}-p}) \left| \dot{\xi}^{\alpha}_{\mathrm{tr}} \right| \tag{7}$$

$$Y_{p}^{\alpha} = d(c_{3} \sqrt{\rho^{\alpha} - Y_{p}^{\alpha}}) \left| \xi_{u}^{\alpha} \right|$$

$$\tag{8}$$

其中, c2 和 c3 是材料参数。

1.1.3 塑性驱动力及内变量演化

塑性驱动力 π^{α}_{μ} 和滑移量变化率 $\dot{\gamma}^{\alpha}_{\mu}$ 可表示为:

$$\begin{aligned} \pi_{tp}^{\alpha} &= \left| \sigma : P^{\alpha} \right| - \tau_{tp}^{\alpha} \end{aligned} \tag{9} \\ \dot{\gamma}_{tp}^{\alpha} &= \begin{cases} \gamma_{0} \left(\frac{\sigma : P^{\alpha}}{\mu} \right)^{2} exp \left(\frac{-\Delta G_{slip}}{k_{b} T} \left(1 - \left(\frac{\pi_{tp}^{\alpha}}{\tau_{0}} \right)^{p} \right)^{q} \right) |\xi_{tr}| \\ & \\ y \notin \pi_{tp}^{\alpha} > 0 \\ \dot{\gamma}_{tp}^{\alpha} &= 0 \text{ } y \# \pi_{tp}^{\alpha} \leq 0 \end{cases} \end{aligned}$$

其中, $\tau_{t_p}^{\alpha}$ 为反映第 α 个滑移系的滑移阻力。 γ_0 是参考滑 移率, μ 是剪切模量, p 和 q 是材料参数, ΔG_{sip} 是无应力 结构的位错滑移的活化能, k_b 是 Boltzmann 常数, τ_0 是 在 T = 0 K 时克服 Peierl 障碍所需的分解剪应力, $|\xi_{t_p}^{\alpha}|$ 反映了第 α 个马氏体变体的相变诱发塑性变形。

位错密度变化率 ρ^{α} 和滑动阻力 τ^{α}_{μ} 可表示为:

$$\dot{\rho}^{\alpha} = (k_1 \sqrt{\rho^{\alpha} - k_2 \rho^{\alpha}}) |\dot{\gamma}^{\alpha}_{\rm tp}| \qquad (11)$$

$$\tau_{\rm tp}^{\alpha} = \frac{1}{2}\mu b \sqrt{\rho^{\alpha}} \tag{12}$$

其中, ρ^{α} 是第 α 个滑移系的位错密度, k_1 和 k_2 是材料参数, $k_1\sqrt{\rho^{\alpha}}$ 项反映了位错的生成, $k_2\rho^{\alpha}$ 项反映了位错的 湮灭,b是镍钛形状记忆合金的 Burgers 矢量的大小。

1.2 数值算法

本文通过编写用户材料子程序 VUMAT 将上述本构 关系移植到有限元软件 Abaqus 中。假设第 *n* 步的应力 $\sigma_n、应变 \varepsilon_n 以及内变量如 <math>(B_u)_n, (B_{u,n}^{\alpha})_n, (X_u^{\alpha})_n,$ $(Y^{\alpha})_n, (\xi_u^{\alpha})_n, (\xi_u)_n, (\tau_u^{\alpha})_n, (\rho^{\alpha})_n$ 均为已知。在第 n+1步,给出应变增量 $(\Delta \varepsilon)_{n+1}$ 和时间增量 $(\Delta t)_{n+1}$, 可 得应变张量 $\varepsilon_{n+1} = \varepsilon_n + (\Delta \varepsilon)_{n+1}$, 需要计算的未知量为 $(B_u)_{n+1}, (B_{u,n}^{\alpha})_{n+1}, (X_u^{\alpha})_{n+1}, (Y^{\alpha})_{n+1}, (\xi_u^{\alpha})_{n+1},$ $(\xi_u)_{n+1}, (\tau_u^{\alpha})_{n+1}, (\rho^{\alpha})_{n+1}, \sigma_{n+1}$ 。在第 n+1 个加载步 中,使用以下的显式数值算法: (1)在第 n + 1 步开始时, VUMAT 子程序从用户定 义变量中读取需要的变量。从 Abaqus 主程序得到应 力、应变增量、时间增量和温度。

(2)计算相变驱动力和马氏体相变体积分数增量。

$$(\pi_{tr}^{\alpha})_{n+1} = g^{tr} (\sigma_{n} + (B_{tr})_{n}) :$$

$$P^{\alpha} - \beta (T - T_{0}^{\alpha}) - (X_{tr}^{\alpha})_{n}$$

$$(13)$$

$$(\Delta \xi_{tr}^{\alpha})_{n+1} = \begin{cases} \left| \frac{(\pi_{tr}^{\alpha})_{n+1}}{(Y^{\alpha})_{n}} \right|^{m} (\Delta t)_{n+1} \\ & \text{ up} \mathbb{R}(\pi_{tr}^{\alpha})_{n+1} > 0, (\xi_{tr})_{n} < 1, (\xi_{tr}^{\alpha})_{n} < 1 \\ & - \left| \frac{(\pi_{tr}^{\alpha})_{n+1}}{(Y^{\alpha})_{n}} \right|^{m} (\Delta t)_{n+1} \\ & \text{ up} \mathbb{R}(\pi_{tr}^{\alpha})_{n+1} < 0, (\xi_{tr}^{\alpha})_{n} > 0 \\ & \text{ 0 其他情 \mathbf{R}.} \end{cases}$$

(3)为了使马氏体体积分数保持在合理范围,防止 算法发散,应该对马氏体体积分数增量做一些微调,随 后更新马氏体体积分数。

$$\begin{split} & \stackrel{}{\cong} (\Delta \xi_{\mathrm{tr}}^{\alpha})_{n+1} < 0 \stackrel{}{\mp} \stackrel{}{=} \left(\xi_{\mathrm{tr}}^{\alpha} \right)_{n} + (\Delta \xi_{\mathrm{tr}}^{\alpha})_{n+1} < 0 \stackrel{}{\to} , \\ & \stackrel{}{\otimes} (\Delta \xi_{\mathrm{tr}}^{\alpha})_{n+1} = - (\xi_{\mathrm{tr}}^{\alpha})_{n}; \\ & \stackrel{}{\cong} (\Delta \xi_{\mathrm{tr}}^{\alpha})_{n+1} > 0 \stackrel{}{\mp} \stackrel{}{=} \left(\Delta \xi_{\mathrm{tr}}^{\alpha} \right)_{n+1} + (\xi_{\mathrm{tr}}^{\alpha})_{n} > 1 \stackrel{}{\to} , \\ & \stackrel{}{\oplus} (\Delta \xi_{\mathrm{tr}}^{\alpha})_{n+1} = 1 - (\xi_{\mathrm{tr}}^{\alpha})_{n}; \\ & \stackrel{}{\cong} \sum_{\alpha=1}^{24} (\Delta \xi_{\mathrm{tr}}^{\alpha})_{n+1} + (\xi_{\mathrm{tr}})_{n} > 1 \stackrel{}{\to} , \\ & \stackrel{}{=} \frac{1 - (\xi_{\mathrm{tr}}^{\alpha})_{n}}{(\Delta \xi_{\mathrm{tr}}^{\alpha})_{n+1}}; \\ & \frac{1 - (\xi_{\mathrm{tr}}^{\alpha})_{n}}{\sum_{\alpha=1}^{24} (\Delta \xi_{\mathrm{tr}}^{\alpha})_{n+1}} (\Delta \xi_{\mathrm{tr}}^{\alpha})_{n+1}; \\ & \frac{1 - (\xi_{\mathrm{tr}}^{\alpha})_{n+1}}{\sum_{\alpha=1}^{24} (\Delta \xi_{\mathrm{tr}}^{\alpha})_{n+1}} = (\xi_{\mathrm{tr}}^{\alpha})_{n} + (\Delta \xi_{\mathrm{tr}}^{\alpha})_{n+1} \qquad (15) \\ & (4) \stackrel{}{\mapsto} \stackrel{}{\Rightarrow} \stackrel{}{=} \frac{1 - (\xi_{\mathrm{tr}}^{\alpha})_{n+1}}{\sum_{\alpha=1}^{24} (\Delta \xi_{\mathrm{tr}}^{\alpha})_{n+1}} = |\sigma_{n}: P^{\alpha}| - (\tau_{\mathrm{tp}}^{\alpha})_{n} \\ & (16) \\ & (\Delta \gamma_{\mathrm{tp}}^{\alpha})_{n+1} = \\ & \begin{cases} \gamma_{0} (\frac{\sigma_{n}: P^{\alpha}}{\mu})^{2} exp \left(\frac{-\Delta G_{\mathrm{slip}}}{k_{b} T} \left(1 - \left(\frac{(\pi_{\mathrm{tp}}^{\alpha})_{n+1}}{\tau_{0}} \right)^{p} \right)^{q} \\ & \times | (\Delta \xi_{\mathrm{tr}}^{\alpha})_{n+1} | \\ & \text{onder} (\pi_{\mathrm{tp}}^{\alpha})_{n+1} \leq 0 \end{cases} \end{aligned}$$

$$(\gamma^{\alpha}_{tp})_{n+1} = (\gamma^{\alpha}_{tp})_n + (\Delta \gamma^{\alpha}_{tp})_{n+1}$$

$$(17 - b)$$

$$(5) 计算位错密度的演化_{\circ}$$

$$\begin{aligned} (\Delta \rho^{\alpha})_{n+1} &= (k_1 \sqrt{(\rho^{\alpha})_n} - k_2(\rho^{\alpha})_n) | (\Delta \gamma^{\alpha}_{\rm tp})_{n+1} | (18 - a) \\ (\rho^{\alpha})_{n+1} &= (\rho^{\alpha})_n + (\Delta \rho^{\alpha})_{n+1} \\ (18 - b) \\ (6) 根据位错密度更新滑动阻力和相变内应力。 \end{aligned}$$

$$(\Delta B_{\mathrm{tr},n}^{\alpha})_{n+1} = d(c_1 \sqrt{(\rho^{\alpha})_{n+1}} - (B_{\mathrm{tr},n}^{\alpha})_n) | (\Delta \xi_{\mathrm{tr}}^{\alpha})_{n+1} | \qquad (20 - \mathrm{a})$$

$$(B_{\mathrm{tr},n}^{\alpha})_{n+1} = (B_{\mathrm{tr},n}^{\alpha})_{n} + (\Delta B_{\mathrm{tr},n}^{\alpha})_{n+1}$$
 (20 - b)

$$(B_{\rm tr})_{n+1} = \sum_{\alpha=1}^{2^{\alpha}} (B_{\rm tr,n}^{\alpha})_{n+1} P^{\alpha} \qquad (20-{\rm c})$$

(7)更新相变模量和相变阻力。

(8)更新滞回环控制参数。

$$(\Delta H^{\alpha}_{\mathrm{tr}-p})_{n+1} = d(c_2 \sqrt{(\rho^{\alpha})_{n+1}} - (H^{\alpha}_{\mathrm{tr}-p})_n) | (\Delta \xi^{\alpha}_{\mathrm{tr}})_{n+1} | \qquad (21 - \mathrm{a})$$

$$(H_{\text{tr},p}^{\alpha})_{n+1} = (H_{\text{tr},p}^{\alpha})_{n} + (\Delta H_{\text{tr},p}^{\alpha})_{n+1}$$
 (21 - b)

$$(H_{tr}^{\alpha})_{n+1} = H_{tr}^{0} + (H_{tr-p}^{\alpha})_{n+1}$$
(21 - c)

$$(X_{\rm tr}^{\alpha})_{n+1} = (H_{\rm tr}^{\alpha})_{n+1} (\xi_{\rm tr}^{\alpha})_{n+1}$$
(22)

$$(Y^{\alpha})_{n+1} = Y^{0} - (Y^{\alpha}_{p})_{n+1}$$
 (23 - a)

$$(\Delta Y_p^{\alpha})_{n+1} = d(c_3 \sqrt{(\rho^{\alpha})_{n+1}} - (Y_p^{\alpha})_n) |(\Delta \xi_n^{\alpha})_{n+1}| \qquad (23 - b)$$

$$(Y_{p}^{\alpha})_{n+1} = (Y_{p}^{\alpha})_{n} + (\Delta Y_{p}^{\alpha})_{n+1}$$
 (23 - c)

(9)更新相变应变、相变诱发塑性应变及弹性应变。

$$\varepsilon_{n+1}^{tr} = \sum_{\alpha=1}^{24} (\xi_{tr}^{\alpha})_{n+1} g^{tr} P^{\alpha}$$
(24 - a)

$$\varepsilon_{n+1}^{\text{tp}} = \sum_{\alpha=1}^{24} (\gamma_{\text{tp}}^{\alpha})_{n+1} P^{\alpha}$$
 (24 - b)

$$\varepsilon_{n+1}^{e} = \varepsilon_{n} + (\Delta \varepsilon)_{n+1} - (\varepsilon_{n+1}^{tr} + \varepsilon_{n+1}^{tp}) \qquad (24 - c)$$

(10)根据弹性应变及弹性模量计算应力。

$$\sigma_{n+1} = C \cdot \varepsilon_{n+1}^{e} \tag{25}$$

(11)将更新的变量写入子程序的自定义变量中,将数据返回给 Abaqus 主程序。

1.3 材料参数

参考 Yu 等^[23]的工作,计算中使用的材料参数见表1。

弹性参数	物理常量	应力诱发马氏体相变参数		位错滑移参数	
$E = 33 \mathrm{GPa}$	$\Delta G_{\rm slip} = 2.5 \times 10^{-19} / {\rm J}$	$g^{\rm tr} = 0.15$	$c_1 = 2$ N/m	$k_1 = 10^{10} \mathrm{m}$	
$\nu = 0.33$	$k_{\rm b} = 1.38 \times 10^{-23} {\rm J/K}$	m = 50	$c_2 = 1 \mathrm{N/m}$	$k_2 = 1000$	
	$b = 3.6 \times 10^{-10} \mathrm{m}$	$\beta = 500 \text{kPa/K}$	$c_3 = 0.25 \text{N/m}$	p = 0.05	
		$Y^0 = 10$ MPa	d = 7	q = 1	
		$T_0 = 285 \mathrm{K}$	$T = 320 \mathrm{K}$	$\gamma_0 = 1.0$	
				$\tau_0 = 1.0$	

表1 榵型参数

四川轻化工大学学报(自然科学版)

2 多晶代表性体积单元有限元模型

计算模型如图 1 所示,使用一个 5 × 5 × 5 的立方体 来构建一个多晶代表性体积单元。模型采用 8 节点立 方体单元 C3D8,模型中每一个单元代表一个奥氏体相 晶粒,模型共包含 125 个晶粒。通过在 VUMAT 程序中 使用旋转矩阵对 24 个马氏体变体的晶体学参数矢量进 行旋转,以得到整体坐标系下每个晶粒的相变切边方 向、惯习面法线方向、位错滑移方向和位错滑移面法线 方向。对于常用的 NiTi 形状记忆合金板材、管材、丝材 和棒材,其加工成型工艺通常会导致试样具有强 < 111 >型初始织构。因此,本文将在有限元模型中考虑这一 种类型的织构,采用晶粒取向与 < 111 > 方向的摆动角 度大小来描述织构强度,角度越小代表织构越强,即 0° 角时退化到单晶、90°角时退化到无织构随机取向多晶。 本文计算中,规定底面 (y = 0)的位移 $u_y = 0$,并规定顶 面 (y = 1)处位移 $u_x = E_x t$,其中, E_y 为应变率。



图1 立方体模型网格划分

3 模拟结果与讨论

本节将利用 Yu 等^[23]建立的晶体塑性循环本构模型和本文建立的多晶代表性体积单元模型对 NiTi 形状记忆合金在循环变形过程中出现的超弹性退化现象进

第33卷第3期

行模拟,并讨论外部加载条件(应力水平)和内部微结构 特征(织构强度)对循环变形行为的影响。

3.1 加载水平对循环变形的影响

首先固定织构强度(15°摆动角),讨论加载水平对 循环变形行为的影响。峰值应变分别取4%,7%和 10%,加载10圈。第1圈和第10圈应力-应变曲线以及 残余应变随循环演化曲线分别如图2和图3所示。







图 3 不同加载水平下残余应变的循环演化曲线

从图 2 和图 3 中可以看出,模型能够很好的捕捉到 NiTi 形状记忆合金在循环变形中出现的超弹性退化现 象,即残余应变累积、相变临界应力降低、滞回环面积减 小和相变模量升高。同时,随着加载水平的增加,相同 循环圈数下的残余应变的累积与相变开始应力的下降 更加明显。这是由于应变幅值越大,发生相变的马氏体 体积分数越高,使得相变诱发塑性量越多,位错密度也 就越大。且随着循环的进行,高加载峰值下较高的位错 密度对超弹性退化的影响越显著,从而导致残余应变的 累积和相变临界应力的降低越明显。也就是说,超弹性 循环退化行为随着加载水平的提升而加剧。模拟结果 与现有的实验结论相吻合^[8]。

3.2 织构强度对循环变形的影响

接下来固定峰值应力(800 MPa),讨论织构强度对循环变形的影响。摆动角分别取为5°、10°、15°、20°和25°,第1圈和第10圈应力-应变曲线以及残余应变随循环演化曲线分别如图4和图5所示。



图 4 不同织构强度应力应变曲线图



图 5 不同织构强度残余应变的循环演化曲线

图 4 和图 5 的结果表明,在加载的第 1 圈,织构强度 越强,相变模量越低,导致相变束应力和逆相变开始应力 越低;在加载的第 10 圈,织构强度越强,累积的塑性应变 越少,相变开始应力随循环减少的幅度也就越少。也就是 说,超弹性循环退化行为随着织构强度的提升而减弱。



(a) 等效峰值应力





图 6 摆动角为 15 度模型循环变形第 10 圈应变分布云图

图 6 给出了多晶代表性体积单元在循环变形第 10 圈变形最大点的等效应力(Mises 应力)和等效应变分布 云图。可以看到,由于晶粒取向的不同,各个晶粒存在 着较强的交互作用,这使得多晶代表性体积单元在循环 变形过程中应力-应变场出现明显的非均匀性。





图 7 摆动角为 15 度模型循环变形 10 圈后分布云图

图 7 给出了多晶代表性体积单元在循环变形 10 圈 后的等效残余应力(Mises 应力)和残余应变分布云图。 图中可见,由于塑性变形的发生,多晶代表性体积单元 在循环变形后存在残余应变,并且由于残余应变的非均 匀性,诱发了较高的残余应力。

4 结论

本文基于 Yu 等^[23]建立的考虑马氏体相变和相变 诱发塑性的镍钛合金晶体塑性循环本构模型,通过对本 构方程进行数值离散化编写了 Abaqus 用户材料子程序 (VUMAT)。进一步建立了有多晶代表性体积单元的有 限元模型,考虑合金在成型过程中最常见的 <111 > 织 构,讨论了加载水平和织构强度对循环应力-应变响应的 影响。可以得到以下几点结论:

(1)循环应力-应变响应显著依赖于应变加载水平,

第33卷第3期

超弹性退化现象随着加载水平的提高而更加显著;

(2)循环应力-应变响应显著依赖于织构强度,超弹性退化现象随着织构强度的提高而减弱;

(3)由于多晶体中各个晶粒晶向的差异性,多晶代 表性体积单元应力-应变场呈现非均匀性。同时,由于塑 性变形的逐渐累积和其非均匀性,合金在循环变形后存 在较高的残余应力。

参考文献:

- 赵连城,郑玉峰.形状记忆与超弹性镍钛合金的发展
 和应用[J].中国有色金属学报,2004,14(F01):323-326.
- [2] 吴佩泽,贺志荣,李自源,等.形状记忆合金的应用研究进展[J].热加工工艺,2017,46(12):10-13.
- [3] 姜晗,徐祥,王莅辰,等.镍钛形状记忆合金热机械循 环变形行为试验研究[J].四川理工学院学报(自然科 学版),2017,30(1):65-69.
- [4] MIYAZAKI S,IMAI T,IGO Y,et al.Effect of cyclic deformation on the pseudoelasticity characteristics of Ti-Ni alloys[J].Metallurgical transactions A,1986,17(1):115-120.
- [5] EGGELER G,HORNBOGEN E,YAWNY A,et al. Structural and functional fatigue of NiTi shape memory alloys[J].Materials Science and Engineering:A,2004,378 (1-2):24-33.
- [6] AMMAR O,HADDAR N,DIENG L.Experimental investigation of the pseudoelastic behaviour of NiTi wires under strain-and stress-controlled cyclic tensile loadings[J].Intermetallics,2017,81:52-61.
- [7] QIU B, KAN Q H, KANG G Z, et al. Rate-dependent transformation ratcheting-fatigue interaction of superelastic NiTi alloy under uniaxial and torsional loadings:Experimental observation [J]. International Journal of Fatigue, 2019, 127:470-478.
- [8] KANG G Z,KAN Q H,QIAN L M,et al.Ratchetting deformation of super-elastic and shape-memory NiTi alloys [J]. Mechanics of Materials,2009,41(2):139-153.
- [9] SONG D,KANG G Z,KAN Q H,et al.Non-proportional multiaxial transformation ratchetting of super-elastic

NiTi shape memory alloy:experimental observations[J]. Mechanics of Materials,2014,70:94-105.

- [10] SONG D,KANG G Z,KAN Q H,et al. The effect of martensite plasticity on the cyclic deformation of super-elastic NiTi shape memory alloy[J].Smart Materials and Structures 2013,23(1).015008.
- [11] HSU W N,POLATIDIS E,ŠMÍD M,et al.Deformation and degradation of superelastic NiTi under multiaxial loading[J].Acta Materialia,2019,167:149-158.
- [12] DELVILLE R,MALARD B,PILCH J,et al.Microstructure changes during non-conventional heat treatment of thin Ni-Ti wires by pulsed electric current studied by transmission electron microscopy[J].Acta Materialia,2010,58(13):4503-4515.
- [13] BENAFAN O,NOEBE R D,PADULA S A, et al. Temperature dependent deformation of the B2 austenite phase of a NiTi shape memory alloy [J]. International Journal of Plasticity, 2013, 51:103-121.
- [14] BENAFAN O,NOEBE R D,PADULA S A,et al.Thermomechanical cycling of a NiTi shape memory alloymacroscopic response and microstructural evolution[J]. International Journal of Plasticity,2014,56:99-118.
- [15] HAMILTON R F,SEHITOGLU H,CHUMLYAKOV Y, et al. Stress dependence of the hysteresis in single crystal NiTi alloys [J]. Acta Materialia, 2004, 52 (11): 3383-3402.
- [16] NORFLEET D M,SAROSI P M,MANCHIRAJU S,et al. Transformation-induced plasticity during pseudoelastic deformation in Ni-Ti microcrystals [J]. Acta Materialia,2009,57(12):3549-3561.
- [17] HUA P,CHU K J,REN F Z,et al.Cyclic phase transformation behavior of nanocrystalline NiTi at microscale [J].Acta Materialia,2020,185:507-517.
- [18] XIAO Y,ZENG P,LEI L P,et al.In situ observation on temperature dependence of martensitic transformation and plastic deformation in superelastic NiTi shape memory alloy[J].Materials & Design,2017,134: 111-120.

- [19] PFETZING-MICKLICH J,GHISLENI R,SIMON T,et al. Orientation dependence of stress-induced phase transformation and dislocation plasticity in NiTi shape memory alloys on the micro scale[J].Materials Science and Engineering: A, 2012, 538: 265-271.
- [20] BRINSON L C,SCHMIDT I,LAMMERING R.Stressinduced transformation behavior of a polycrystalline NiTi shape memory alloy:micro and macromechanical investigations via in situ optical microscopy[J].Journal of the Mechanics and Physics of Solids,2004,52 (7):1549-1571.
- [21] 康国政,于超,阚前华.NiTi形状记忆合金热-力耦合 循环变形行为宏微观实验和理论研究进展[J].固 体力学学报,2015,36(6):461-480.
- [22] 于超.NiTi形状记忆合金宏细观热—力耦合循环本 构模型研究[D]成都:西南交通大学,2015.
- [23] YU C, KANG G Z, KAN Q H, et al. Physical mechanism based crystal plasticity model of NiTi shape memory alloys addressing the thermo-mechanical cyclic degeneration of shape memory effect[J]. Mechanics of Materials,2017(112):1-17.

Crystal Plasticity Based on Finite Element Model for Cyclic Deformation of NiTi Shape Memory Alloys

LU Chenzhao, ZHOU Ting, YU Chao, KANG Guozheng

(School of Mechanics and Engineering, Southwest Jiaotong University, Chengdu 610031, China)

Abstract: Nickel-titanium shape memory alloys (NiTi SMAs) exhibit unique superelasticity, shape memory effect and good biocompatibility, so they are widely used in aerospace and other engineering fields. In practical applications, the devices made by NiTi SMAs are inevitably subjected to cyclic loadings. It is urgent to establish a finite element model accounting for the functional degeneration and microstructure information to evaluate the reliability of device in service. To this end, an existing crystal plasticity based constitutive model is implemented into the Abaqus software by programing a user material subroutine VUMAT. Then, a finite element model for the representative volume element (RVE) of the polycrystal-line NiTi alloy is established, and the <111 > initial texture was considered. The effects of loading level and texture strength on the cyclic stress-strain responses of NiTi alloy are discussed. The simulated results show that for a given loading level, the superelasticity degeneration of NiTi alloy aggravates with the increase of loading level; while, for a given loading level, the superelasticity degeneration reduce with the increase of texture intensity.

Key words: NiTi shape memory alloys; superelasticity; finite element model; crystal plasticity; texture