DOI: 10.11883/1001-1455(2016)06-0869-07

考虑微观结构特征长度演化的 内变量黏塑性本构模型^{*}

谭 阳,迟毅林,黄亚宇,姚廷强

(昆明理工大学机电工程学院,云南昆明 650500)

摘要:在金属晶体材料高应变率大应变变形过程中,存在强烈的位错胞尺寸等微观结构特征长度细化现象,势必对材料加工硬化、宏观塑性流动应力产生重要影响。基于宏观塑性流动应力与位错胞尺寸成反比关系,提出了一种新型的 BCJ 本构模型。利用位错胞尺寸参数,修正了 BCJ 模型的流动法则、内变量演化方程,引入了考虑应变率和温度相关性的位错胞尺寸演化方程,建立了综合考虑微观结构特征长度演化、位错累积 与湮灭的内变量黏塑性本构模型。应用本文模型,对 OFHC 铜应变率在 10⁻⁴~10³ s⁻¹、温度在 298~542 K、应变在 0~1 的实验应力-应变数据进行了预测。结果表明:在较宽应变率、温度和应变范围内,本文模型的预测数据与实验吻合很好;与 BCJ 模型相比,对不同加载条件下实验数据的预测精度均有较大程度的提高,最大平均相对误差从 9.939%减小为 5.525%。

关键词:固体力学;新型内变量黏塑性本构模型;位错胞尺寸;高应变率大应变变形;微观结构特征长度 中图分类号:O344.4 国标学科代码:1301520 文献标志码:A

准确的塑性本构模型,是成功预测金属晶体材料在高应变率大应变变形过程中复杂动态力学行为 的关键^[1-2]。冲击、侵彻、机加工等高应变率大应变变形过程中,应变率从准静态变化到动态,高应变率 变形产生绝热温升现象,使整个过程涉及的应变率、温度范围较宽,产生显著的应变率、温度与材料硬化 之间的耦合效应和应变率、温度历史效应。这些复杂现象,给准确塑性本构模型的建立带来困难。有必 要进一步从塑性变形物理机制、热力载荷对材料微观结构演化的影响等角度,对本构模型的建立进行深 入研究,为防撞和防侵彻结构的优化设计、机加工过程的机理研究与优化,提供可靠的技术支持。

位错的增殖和运动、微观结构的形成和演化,是金属晶体塑性变形的微观物理本质。长期以来,学者们都试图基于塑性变形过程的微观物理机制建立准确的本构模型,以描述金属晶体材料在热力耦合载荷条件下的复杂动态力学行为。F.J. Zerilli 等^[3]基于位错运动热激活理论,提出了分别描述 FCC 和 BCC 金属材料的本构模型;而该模型不能考虑屈服应力或加工硬化率的应变率、温度相关性^[4] 以及应变率、温度历史效应。P.S. Follansbee 等^[5]结合位错运动热激活理论,提出了以力学阀值应力为内变量的物理本构模型;应用研究发现,该模型在应变较大($\epsilon > 0.2$)时对实验数据的预测精度较差^[6]。D.J. Bammann 等^[7]基于位错动力学,提出了 Bammann-Chiesa-Johnson 内变量 黏塑性本构模型(BCJ 模型);该模型可对塑性变形过程中位错硬化、因塑性变形产生的各向异性、回复等多重物理机制进行较准确描述,能较好地考虑应变率、温度与材料硬化之间的耦合效应和应变率、温度历史效应^[8],但该模型未考虑微观结构的形成和演化及其对位错组态的影响。A. Molinari 等^[9]提出了以微观结构特征长度为单一演化内变量的本构模型,模型很好地考虑了应变率、温度对微观结构特征长度演化的影响,但该模型未考虑位错累积和湮灭对宏观塑性流动应力的影响。

本文中,引入位错胞尺寸参数及其演化方程,对 BCJ 模型中的屈服项、内变量演化方程的硬化项进 行修正,建立综合考虑微观结构特征长度演化、位错累积与湮灭的内变量黏塑性本构模型,拟用该模型 预测 OFHC 铜在应变率 10⁻⁴~10³ s⁻¹、温度 298~542 K、应变 0~1 范围内的实验应力-应变数据。

基金项目:国家自然科学基金项目(11462008)

^{*} 收稿日期: 2015-04-09; 修回日期: 2016-10-08

第一作者:谭 阳(1981—),男,博士研究生,t_y2004@126.com。

1 微观结构特征长度与加工硬化

大量实验观察表明,FCC(如铜、铝等)和 BCC(如 α-铁、铬等)金属材料,在较宽应变率和温度范围 内的变形过程中,主要形成位错胞亚结构^[10],如图 1 所示^[11]。特别是高层错能金属,变形初期晶粒内产

生较高位错增殖率,位错密度迅速增大;材料达到 屈服极限仅发生较小塑性变形(ε<0.05)时,位错 胞边界便开始显现^[12]。随着变形的增加,位错密 度不断增大,高位错密度的位错墙和位错胞壁将 晶粒分割为位错胞群^[13],位错胞内位错密度较 低;为与塑性变形相协调,晶粒内的位错胞数量不 断增加,位错胞壁厚度逐渐增大,位错胞尺寸不断 减小^[10]。通常认为,金属塑性变形由位错增殖、 运动和湮灭等过程控制,加工硬化是因位错在金 属体内的不断累积及其与运动障碍之间相互作用 而产生。而依据 Hall-Petch 公式可知,晶粒尺寸



图 1 位错胞亚结构 Fig.1 Substructure of dislocation cells

对金属材料初始屈服强度有重要影响。而在金属塑性变形过程中,晶粒被具有较高位错密度的位错墙 和胞壁分割成位错胞,且位错胞数量不断增加、位错胞尺寸不断减小,势必对材料加工硬化、宏观塑性流 动应力产生重要影响。位错胞尺寸应是塑性变形本构建模中需考虑的微观结构特征长度参数。

2 考虑微观结构特征长度演化的内变量黏塑性本构模型

2.1 考虑微观结构特征长度参数的内变量黏塑性本构模型

以金属材料产生变形的体积足够大、忽略微观塑性变形不均匀为前提,D.J.Bammann 等^[7]基于位 错动力学提出了 BCJ 内变量黏塑性本构模型。在模型中,塑性流动由作用在位错上的有效应力或净应 力驱动。有效应力或净应力为外加应力减去因内应力而产生的阻力,内应力场由位错胞壁和位错胞内 位错的累积而产生;在有效应力或净应力驱动下,位错克服晶格摩擦力运动便产生塑性流动,塑性流动 方向与有效应力或净应力偏张量方向相同。据此,给出如下塑性流动法则^[7]:

$$\boldsymbol{D}^{\mathrm{p}} = f(\theta) \sinh\left(\frac{\parallel \boldsymbol{\sigma}' - \boldsymbol{\alpha}' \parallel - (R + Y(\theta))}{V(\theta)}\right) \frac{\boldsymbol{\sigma}' - \boldsymbol{\alpha}'}{\parallel \boldsymbol{\sigma}' - \boldsymbol{\alpha}' \parallel}$$
(1)

式中: D° 表示变形率张量加法分解的塑性流动部分; σ' 为柯西应力偏张量,表示外加应力; α' 为背应力 偏张量,表示因位错胞内位错塞积等产生的具有方向性的内应力张量场;R为各向同性硬化内变量,表 示因位错胞壁内因位错等微观结构不断累积而产生的标量性内应力场。内应力场变量 α 、R采用位错 累积与湮灭进行描述^[7]:

$$\overset{\circ}{\boldsymbol{\alpha}} = h\left(\theta\right) \boldsymbol{D}^{\mathrm{p}} - \left(r_{\mathrm{d}}\left(\theta\right) \parallel \boldsymbol{D}^{\mathrm{p}} \parallel + r_{\mathrm{s}}\left(\theta\right)\right) \parallel \boldsymbol{\alpha} \parallel \boldsymbol{\alpha}$$
(2)

$$\dot{R} = H(\theta) \parallel \mathbf{D}^{\mathrm{p}} \parallel - (R_{\mathrm{d}}(\theta) \parallel \mathbf{D}^{\mathrm{p}} \parallel + R_{\mathrm{s}}(\theta))R^{2}$$
(3)

式(2)~(3)均引入软化项,用以描述温度较高或大应变时因位错攀移或交滑移而产生的静态回复(热回复)或动态回复现象。式(1)~(3)中,温度相关函数采用 Arrhenius 型表达式:

$$\begin{cases} V(\theta) = C_1 \exp(-C_2/\theta) , & r_d(\theta) = C_7 \exp(-C_8/\theta) , & R_d(\theta) = C_{13} \exp(-C_{14}/\theta) , \\ Y(\theta) = C_3 \exp(C_4/\theta) , & h(\theta) = C_9 \exp(C_{10}/\theta) , & H(\theta) = C_{15} \exp(C_{16}/\theta) , \\ f(\theta) = C_5 \exp(-C_6/\theta) , & r_s(\theta) = C_{11} \exp(-C_{12}/\theta) , & R_s(\theta) = C_{17} \exp(-C_{18}/\theta) \end{cases}$$
(4)

式中: $f(\theta)$ 、 $Y(\theta)$ 、 $V(\theta)$ 为屈服参数, $h(\theta)$ 、 $H(\theta)$ 表示与位错累积速率相关的硬化参数, $r_{d}(\theta)$ 、 $r_{s}(\theta)$ 、 $R_{d}(\theta)$ 、 $R_{s}(\theta)$ 表示与位错湮灭相关的回复参数, $C_{1} \sim C_{18}$ 为待定材料参数。BCJ 模型对位错累积与湮灭、 因位错运动而产生的塑性流动等过程进行了很好的描述,但模型中尚未考虑微观结构特征长度对位错 组态演化以及材料宏观动态力学行为的重要影响。 大量实验研究表明,在较宽应变率和温度范围内的变形过程中,FCC 和 BCC 金属材料主要形成位 错胞亚结构,且随着塑性变形过程中微观结构的不断演变,流动应力与位错胞尺寸成反比^[10,14-15]。D. L. Holt^[16]基于最小能原理,从理论上也成功地预测了位错胞尺寸反比于外加应力。综合以上论述,以 $\sigma \propto \delta^{-1}$ 的形式将位错胞尺寸参数作为内变量引入 BCJ 模型。考虑到微观结构特征长度对金属材料初始 屈服应力的应变率效应无显著影响^[17],仅对塑性流动法则中的率无关屈服项 $Y(\theta)$ 进行修正,将式(1) 改写为:

$$\boldsymbol{D}^{\mathrm{p}} = f(\theta) \sinh\left(\frac{\parallel \boldsymbol{\sigma}' - \boldsymbol{\alpha}' \parallel - \left(R + Y(\theta) \frac{\delta_0}{\delta}\right)}{V(\theta)}\right) \frac{\boldsymbol{\sigma}' - \boldsymbol{\alpha}'}{\parallel \boldsymbol{\sigma}' - \boldsymbol{\alpha}' \parallel}$$
(5)

由于位错累积速率与微观结构特征长度也成反比关系^[18],而回复过程主要由存储能驱动^[19],因此,仅 对模型中内变量演化方程的硬化项进行修正。将式(2)~(3)改写为:

 $\overset{\circ}{\boldsymbol{\alpha}} = h(\theta) \boldsymbol{D}^{\mathrm{p}} \delta_{\mathrm{o}} / \delta - (r_{\mathrm{d}}(\theta) \parallel \boldsymbol{D}^{\mathrm{p}} \parallel + r_{\mathrm{s}}(\theta)) \parallel \boldsymbol{\alpha} \parallel \boldsymbol{\alpha}$ (6)

$$\dot{R} = H(\theta) \parallel \boldsymbol{D}^{\mathrm{p}} \parallel \delta_0 / \delta - (R_{\mathrm{d}}(\theta) \parallel \boldsymbol{D}^{\mathrm{p}} \parallel + R_{\mathrm{s}}(\theta)) R^2$$
(7)

式中:δ为位错胞尺寸参数;δ。为塑性变形前位错胞尺寸,即初始晶粒尺寸。在金属塑性变形体积不可 压缩假设下,式(5)~(7)联立以下线弹性本构关系,构成完整的考虑微观结构特征长度参数、位错累积 与湮灭的内变量黏塑性本构模型:

$$\dot{\boldsymbol{\sigma}} = \lambda \operatorname{tr}(\boldsymbol{D}^{\mathrm{e}}) \boldsymbol{I} + 2\mu \boldsymbol{D}^{\mathrm{e}}$$
(8)

式中:**σ**为柯西应力的 Jaumann 客观率张量,**D**^e表示变形率张量加法分解的弹性部分,λ、μ为拉梅常数。模型中,在高应变率塑性变形过程中产生的绝热温升为:

$$\dot{\theta} = \frac{\eta}{\rho c_p} (\boldsymbol{\sigma} : \boldsymbol{D}^{\mathrm{p}})$$
(9)

式中: ρ 为材料密度, c_p 为比热容, η 表示 Taylor-Quinney 系数。

2.2 微观结构特征长度的演化

为更准确反映位错胞尺寸对宏观塑性流动应力的重要影响,必须考虑位错胞尺寸在塑性变形中的 不断细化,建立位错胞尺寸演化方程。

J.G. Sevillano 等^[10] 对多种 FCC 和 BCC 金属材料在变形中位错胞尺寸变化的实验数据进行了对 比分析,发现位错胞尺寸演化基本遵循同一规律:在小塑性应变区域,位错胞尺寸随着应变的增大急剧 减小;随着应变的进一步增大,这个趋势有所减缓;应变足够大时,位错胞尺寸接近饱和,几乎不发生变 化。由此,对位错胞尺寸的演化进行描述^[9]:

$$\frac{\mathrm{d}\delta}{\mathrm{d}\,\bar{\epsilon^{p}}} = -\frac{\delta_{\mathrm{r}}}{\delta_{\mathrm{s}}} (\delta^{2} - \delta_{\mathrm{s}}\delta) \tag{10}$$

式中: ϵ^{P} 表示等效塑性应变, δ_r 表示位错胞尺寸细化率, δ_s 为位错胞尺寸在较大应变时达到的饱和值。 而在较宽温度和应变率范围内, 实验观察研究表明: 应变相同时, 温度越高, 形成的位错胞尺寸越 大^[14-15,20]; 应变率越高, 形成的位错胞尺寸越小^[15,20]。

应变率和温度是直接影响塑性变形过程中位错胞尺寸演化的重要因素。因此, *δ*_r、*δ*_s 采用依赖于应 变率和温度的函数^[9]:

$$\delta_{\rm r} = \delta_{\rm r0} \left(1 + a_{\rm r} \left(\frac{\dot{\varepsilon}^{\rm p}}{\dot{\varepsilon}_{\rm r0}} \right)^{\varepsilon_{\rm r}} \left(\frac{T}{T_{\rm o}} \right)^{-\nu_{\rm r}} \right), \qquad \delta_{\rm s} = \delta_{\rm s0} \left(1 - a_{\rm s} \left(\frac{\dot{\varepsilon}^{\rm p}}{\dot{\varepsilon}_{\rm s0}} \right)^{\varepsilon_{\rm s}} \left(\frac{T}{T_{\rm o}} \right)^{-\nu_{\rm s}} \right)$$
(11)

式中: δ_{r_0} 为位错胞尺寸细化率在等效塑性应变率为零时的参考值。 a_r,ξ_r,v_r 为待定材料参数,用于描述 位错胞尺寸细化率的应变率和温度相关性。 δ_{s_0} 为位错胞尺寸饱和值在等效塑性应变率为零时的参考 值。 a_s,ξ_s,v_s 为待定材料参数,用于描述位错胞尺寸饱和值的应变率和温度相关性。 $\epsilon_{r_0},\epsilon_{s_0},T_0$ 为与加 载条件相关的常数。

3 模型验证

3.1 模型参数识别

利用具有 FCC 晶体结构的高导无氧铜 (OFHC 铜)在应变率 10⁻⁴~10³ s⁻¹、温度 298 ~542 K、应变 0~1 范围内的实验应力-应变数 据,对本文模型中的材料参数进行识别,以检验 模型对材料动态力学行为的表征情况。用于参 数识别的实验数据[8],见表1。本文模型中,考 虑了应变率、温度与材料硬化之间的耦合效应 和应变率、温度历史效应以及材料微观结构演 化,共包含27个材料参数。为了提高模型参数 识别结果的置信度,基于对模型中材料参数物 理涵义的界定:首先,对模型中各材料参数进行 解耦与分离,获得材料参数的估计公式,估计合 理的参数取值范围;其次,运用 Matlab 编制了 用于本文模型应力积分的径向返回算法以及微 粒群优化算法的计算程序,应用重新计及模型 中耦合效应和历史效应的反分析方法,在估计 的参数取值范围内对材料参数进行了优化识 别。模型中,材料参数 C1~C18 取值范围的确 定方法以及参数识别的具体步骤可参见文献 [21],而微观结构特征长度演化方程中材料参 数依据文献[9]确定取值范围。最终,确定的参 数取值范围和优化识别的材料参数,见表2。

3.2 结果分析与讨论

图 2 为本构模型预测结果与实验结果对比 图。图中,空心符号表示实验结果,实线表示本 文模型的预测结果,虚线表示 BCJ 模型的预测 结果。从图中可知,BCJ 模型在温度 542 K、应 变率 1 和 5 200 s⁻¹两种加载条件下的预测曲 线发生了重合,而本文模型不仅能很好地预测 上述两种工况下的实验应力-应变数据,而且对 在不同加载条件下实验数据的预测结果明显好 于原 BCJ 模型;即使应变接近于 1 时,仍能获 得很好的预测结果。表 3 给出了本构模型预测 数据与实验数据的平均相对误差。从表 3 可以 看出,与 BCJ 模型相比,本文模型在不同加载 条件下的预测精度均有较大提高,且最大相对 误差仅为 5.525%。

图 3 为反映应变率历史效应的应变率跳跃 实验应力-应变数据^[8]。应变率从 6 000 s⁻¹降

表 1 参数识别的实验数据 Table 1 Experimental data for parameters identification

Curve	Strain rate/s ⁻¹	Temperature/K
1	4.0×10^{-4}	298
2	4.0×10^{-4}	407
3	0.01	298
4	0.1	298
5	1	298
6	1	542
7	5.2 $\times 10^{3}$	542
8	6.0 $\times 10^{3}$	298

表	2 参	数取值范	も围利	口优化识别	刂的材料	参数
Table 2	Value	domains	and	identified	material	parameters

Material	Material Estimated		Identified
parameters	parameters low limit		values
C_1/MPa	1.659×10^{-7}	1 214.336	6.591×10^{-7}
C_2/K	-5 052.155	2 994.571	-4 170.1
C_3/MPa	0.017 5	21.747	2.519
C_4/K	1.2	2 200.608	593.5
C_5/s^{-1}	2.760×10^{-4}	1 628.508	1 622.224
C_6/K	-9 072.0	7 917.029	3 786.757
C_7/MPa^{-1}	0.010 7	0.139	0.113
C_8/K	-3.072	1 005.614	355.623
C_9/MPa	46.528	892.555	880.38
$C_{ m 10}/ m K$	0.041 1	842.039	0.053 9
$C_{11}/(s \cdot MPa)^{-1}$	12.200×10^{-6}	0.018 1	2.500×10^{-6}
C_{12}/K	26.956	7 507.226	3 656.84
C_{13}/MPa^{-1}	0.003 28	3.244	2.297
$C_{14}/{ m K}$	-1 425.544	1 598.282	507.016
C_{15}/MPa	327.923	1 104.828	880.835
$C_{16}/{ m K}$	0.179	516.232	0.187
$C_{17}/(s \cdot MPa)^{-1}$	1.468×10^{-5}	0.009 34	3.168×10^{-4}
$C_{18}/{ m K}$	0.588	2 612.062	29.848
$\delta_{\scriptscriptstyle 0}/\mathrm{mm}$	0.03	0.16	0.058 4
$\delta_{ m r0}/ m mm$	0.001	30	1.121
a _r	1.0	120	10.239
$\xi_{ m r}$	0.001	290	3.406
$\nu_{\rm r}$	1.000×10^{-4}	200	0.033 3
$\delta_{ m s0}/ m mm$	0.001	0.36	0.017 6
a_{s}	1.0	180	80.011
$oldsymbol{\xi}_{ m s}$	0.001	50	43.767
$ u_{ m s}$	1.000×10^{-4}	80	0.025 6
Fitness value		_	2 165.292









	表 3	模型预测	则数据的	的平均相	目对误	差	
Table 3	Relat	ive error	of cons	stitutive	model	prediction	s

	D 1 1	/ 0 /	

Strain rate	Temperature	Relative error/ 1/2	
$/\mathrm{s}^{-1}$	/K	BCJ model	This model
4.0×10^{-4}	298	2.468	1.626
4.0×10^{-4}	407	3.934	1.923
0.01	298	4.952	2.266
0.1	298	3.383	0.956
1	298	1.861	2.042
1	542	6.494	3.369
5.2×10 ³	542	9.939	5.525
6.0×10^{3}	298	6.777	2.603

到 0.000 4 s⁻¹并重新加载时,应力水平位于两恒定 应变率下的应力-应变曲线之间,随着应变的增加, 逐渐接近准静态加载条件下的应力-应变曲线。从 图 3 可以看出,本文模型对后续准静态加载段的预 测应力值偏高。经分析,可能是文献[8]在使用经 SHPB实验加载后的试件制作(陶瓷胶水黏接)准静 态加载试样时,试件内部微观组织与结构发生了微 小的变化所致。将高应变率加载后计算得到的硬化 变量 α 、R减小为原来的 0.98 倍、而将计算得到的 位错胞尺寸 δ 增大为原来的 1.16 倍,以此作为初值 对后续准静态加载段应力响应进行预测,可得到与 实验数据吻合很好的预测结果。而 BCJ 模型对高 应变率、准静态加载段应力响应的预测精度均较差。

图 4 为在不同加载条件下本文模型预测的位错 胞尺寸演化曲线。从图中可以看出:不同加载条件 下,位错胞尺寸均随应变增大而不断减小,在应变较 大时,逐渐趋于饱和;应变率越高,位错胞尺寸初始 减小速率越大;在相同应变下,应变率越高,位错胞 尺寸越小,此结果与文献[15,20]的实验结论一致。



图 4 预测的位错胞尺寸演化曲线 Fig. 4 Predicted evolution of cell size for different experimental conditions

4 结 论

考虑位错的累积与湮灭、同时考虑微观结构细化现象(如位错胞细化)的材料本构模型,能更准确地 描述金属晶体材料在高应变率大应变变形过程中的复杂动态力学行为。

引入位错胞尺寸参数及其演化方程,对 BCJ 模型中的屈服项、内变量演化方程的硬化项进行修正, 建立了综合考虑微观结构特征长度演化、位错累积与湮灭的内变量黏塑性本构模型。本文模型能很好 地预测 OFHC 铜在应变率10⁻⁴~10³ s⁻¹、温度298~542 K、应变0~1 较宽范围内的实验应力-应变数 据。即使应变接近于1时,仍能获得精度较高的预测结果。与仅考虑位错累积与湮灭的 BCJ 模型相 比,本文模型在预测精度上有较大程度的提高,最大平均相对误差从9.939%减小至5.525%。需要注 意的是,本文模型将位错胞尺寸作为表征微观结构特征长度的参数引入本构模型中,因此,本文模型主 要适用于在塑性变形过程中以形成位错胞亚结构为主的金属晶体材料。

参考文献:

- [1] Manes A, Serpellini F, Pagani M, et al. Perforation and penetration of aluminium target plates by armour piercing bullets[J]. International Journal of Impact Engineering, 2014,69(4):39-54.
- [2] 汤铁钢,刘仓理. 高应变率拉伸加载下无氧铜的本构模型[J]. 爆炸与冲击,2013,33(6):581-586.
 Tang Tiegang, Liu Cangli. On the constitutive model for oxygen-free high-conductivity copper under high strain-rate tension[J]. Explosion and Shock Waves, 2013,33(6):581-586.
- [3] Zerilli F J, Armstrong R W. Dislocation-mechanics-based constitutive relations for material dynamics calculations
 [J]. Journal of Applied Physics, 1987,61(5):1816-1825.
- [4] Huh H, Ahn K, Lim J H, et al. Evaluation of dynamic hardening models for BCC, FCC, and HCP metals at a wide range of strain rates[J]. Journal of Materials Processing Technology, 2014,214(7):1326-1340.
- [5] Follansbee P S, Kocks U F. A constitutive description of the deformation of copper based on the use of the mechanical threshold stress as an internal state variable[J]. Acta Metallurgica, 1988,36(1):81-93.
- [6] Banerjee B. The mechanical threshold stress model for various tempers of AISI 4340 steel[J]. International Journal of Solids and Structures, 2007,44(3/4):834-859.
- [7] Bammann D J, Chiesa M L, Johnson G C. A state variable damage model for temperature and strain rate dependent metal[C]//Rajendran A M, Batra R C. Constitutive laws: Experiments and numerical implementation. Barcelona: International Center for Numerical Methods in Engineering (CIMNE),1995:84-97.
- [8] Tanner A B. Modeling temperature and strain rate history in effects in OFHU Cu[D]. Ann Arbor: Georgia Institute of Technology, 1998.
- [9] Molinari A, Ravichandran G. Constitutive modeling of high-strain-rate deformation in metals based on the evolution of an effective microstructural length[J]. Mechanics of Materials, 2005,37(7):737-752.
- [10] Sevillano J G, van Houtte P, Aernoudt E. Large strain work hardening and textures [J]. Progress in Materials Science, 1980,25(2):69-412.
- [11] Thompson A W. Substructure strengthening mechanisms[J]. Metallurgical Transactions: A, 1977,8(6):833-842.
- [12] Ananthan V S, Leffers T, Hansen N, et al. Cell and band structures in cold rolled polycrystalline copper[J]. Materials Science and Technology, 1991,7(12):1069-1075.
- [13] Luo Z P, Zhang H W, Hansen N, et al. Quantification of the microstructures of high purity nickel subjected to dynamic plastic deformation[J]. Acta Materialia, 2012,60(3):1322-1333.
- [14] Staker M R, Holt D L. The dislocation cell size and dislocation density in copper deformed at temperatures between 25 and 700 °C[J]. Acta Metallurgica, 1972,20(4):569-579.
- [15] Lee W S, Lin C F, Chen T H, et al. Dynamic mechanical behaviour and dislocation substructure evolution of Inconel 718 over wide temperature range[J]. Materials Science and Engineering: A, 2011,528(19/20):6279-6286.
- [16] Holt D L. Dislocation cell formation in metals[J]. Journal of Applied Physics, 1970,41(8);3197-3201.

- [17] Huang M, Li Z, Tong J. The influence of dislocation climb on the mechanical behavior of polycrystals and grain size effect at elevated temperature[J]. International Journal of Plasticity, 2014,61:112-127.
- [18] Devincre B, Hoc T, Kubin L. Dislocation Mean Free Paths and Strain Hardening of Crystals[J]. Science, 2008, 320(5884):1745-1748.
- [19] Kolupaeva S, Semenov M. The stored energy of plastic deformation in crystals of face-centered cubic metals[J]. IOP Conference Series: Materials Science and Engineering, 2015,71(1):12-77.
- [20] Lee W S, Chen T H. Effects of strain rate and temperature on dynamic mechanical behaviour and microstructural evolution in aluminium-scandium (Al-Sc) alloy[J]. Materials Science and Technology, 2008,24(10):1271-1282.
- [21] 谭阳,迟毅林,黄亚宇,等. Bammann-Chiesa-Johnsonn 粘塑性本构模型材料参数的一种识别方法[J]. 计算力学学 报,2015(4):490-495.

Tan Yang, Chi Yilin, Huang Yayu, et al. An approach for identification of material parameters in Bammann-Chiesa-Johnson viscoplastic constitutive model[J]. Chinese Journal of Computational Mechanics, 2015(4):490-495.

An internal state variable viscoplastic constitutive model considering the evolution of microstructural characteristic length

Tan Yang, Chi Yilin, Huang Yayu, Yao Tingqiang

(Faculty of Mechanical and Electrical Engineering, Kunming University of Science and Technology, Kunming 650500, Yunnan, China)

Abstract: During high strain rate and large strain deformation of crystalline metals, there exist phenomena of continuous refinement of microstructural characteristic length, like the size of dislocation cells, which occurs intensively and would have significant influence on the work hardening and macroscopic flow stress. In this work, based on the inverse relation between macroscopic flow stress and and the cell size, a new type of BCJ constitutive model was proposed. The flow rule and evolution equations for internal state variables in BCJ model were modified by involving the cell size parameter; the evolution equation for the cell size considering the dependence of the strain rate and the temperature was introduced into the model; and an internal state variable viscoplastic constitutive model that considers the evolution of microstructural characteristic length, accumulation and annihilation of dislocations was then established. The new constitutive model was illustrated by predicting the experimental stress-strain data of OFHC Cu over a wide range of strain rates $(10^{-4} - 10^3 \text{ s}^{-1})$, temperatures (298-542 K) and strains (0-1). The results show that the predicted data agree very well with the experimental data. Compared with the BCJ model, the predictive accuracies of the proposed model in various loading conditions are obviously improved, the maximum average relative error is reduced from 9.939% to 5.525%.

Key words: solid mechanics; new viscoplastic constitutive model; cell size; high strain rate and large strain deformation; microstructural characteristic length

(责任编辑 丁 峰)