不锈钢金属多孔材料固相烧结热变形特性研究

杜艳迎,刘 凯

(武汉理工大学, 湖北 武汉 430070)

摘 要:烧结工艺对多孔材料性能有很大的影响,为了获得最佳的力学性能和需要的零件形状,有必要对烧结的热变 形过程进行研究。基于 SVOS 粘塑性本构模型,采用热力耦合计算不锈钢多孔材料在烧结过程中宏观变形。通过自由 烧结实验和弯曲实验,使用 4 阶 Gauss 函数对烧结应力、体积和剪切粘度等模型参数进行了拟合。讨论了相对密度、 线性收缩率等随烧结时间和温度的变化规律。结果表明:模拟过程与实验符合得较好,验证了模型的合理性。不同升 温速率下,材料的线性收缩曲线变化不大,因此,升温速率对烧结过程影响较小。升温速率对计算时间影响比较大, 升温速率很慢或很快时,计算不容易收敛,计算时间比较长。对模压生坯零件的烧结模拟结果表明,由于初始密度分 布不均匀性导致最终密度分布的不均匀,但是密度变化范围不大。

关键词:烧结;数值模拟;SVOS模型;致密化

中图法分类号: TH164 文献标识码: A 文章编号: 1002-185X(2022)07-2552-08

粉末冶金能够大量生产结构复杂零件,节省劳 力、材料,并可达到全致密度,同时改善纯度和显微 组织,材料颗粒细小,力学性能,特别是疲劳强度高。 因此,粉末冶金材料及产品在国民经济中起到越来越 大作用。

粉末冶金工艺过程包括成形和烧结 2 个主要工 序^[1,2],如图 1 所示,烧结是将粉末成形压坯在低于材 料主要组分熔点以下进行长时间高温处理,使粉末压 坯中粉末颗粒由机械啮合的聚集体变为原子结合的聚 结体,获得接近完全致密的零件。烧结工艺对烧结零 件的最终致密度、尺寸、性能起着决定性作用。

传统烧结工艺主要依靠经验,产品从设计到生产 需要进行多次尝试和修正,成本很高而且存在盲目 性。近年来,随着烧结理论的成熟和计算机技术、智 能化制造的迅猛发展,可以对尽可能接近实际情况的 复杂物理模型进行系统地模拟。烧结过程需要很长的时 间,消耗大量的能源,数值模拟能够提高研究效率,节 省能源消耗,同时,可以深入理解固相烧结机理,并加 强对微观结构演化过程的控制。压坯烧结过程的计算 机模拟在各国已成为烧结理论研究的热点之一。

粉末烧结模型可以分为 2 类: 宏观力学模型^[3,4] 和微观力学模型^[5]。微观力学模型从粒子-粒子间的相 互作用中推导出相应的公式^[6,7],能更明确地反映基本 粒子的物质扩散路径,便于研究烧结现象的微观物理 机制,如分子动力学法、离散元法等^[8,9]。但是,该方 法需要巨大的计算量,模型参数或者定量模型的获得 比较困难,难以实现大规模颗粒体系烧结过程的模拟。 宏观力学模型基于连续介质力学本构关系^[10],使用宏 观尺度的材料参数和少量微观参数,应用广泛,方法 成熟,并且材料参数容易获得。因此,在本研究中采 用宏观力学模型。

粉末烧结的宏观力学模型比较多,如 Riedel 和 Svoboda 基于简单的二维六边形晶粒结构,假设边界 的局部应力与宏观应力相平衡,应用各向同性线粘性 本构方程描述的粒子边界扩散的模型。Riedel 模型考 虑了孔洞尺寸分布效应对烧结过程的影响^[11]。 Hansen^[12]基于一般流动方程和原子流动方程,推导出 适合于整个烧结过程的烧结模型,包括3个阶段:初 始,中间和最后阶段。全阶段模型相对于其它模型, 能够模拟较大的致密度范围,但是该模型与 Riedel 模 型的参数都较多,模型参数的确定比较困难,特别是 与尺度相关参数,主要原因是尺度参数的物理意义不 明确。Olevsky和 Skorohod^[13]发展了一种表象型的烧 结模型,该模型包含了烧结的流变理论,模型参数较 少,大多数参数有清晰的物理意义,可以较容易地从 实验中得到。孔祥吉^[14]使用 Olevsky 模型模拟自由烧

收稿日期: 2021-07-03

基金项目:国家自然科学基金(U1806221)

作者简介:杜艳迎,女,1977年生,博士,讲师,武汉理工大学交通与物流工程学院,湖北 武汉 430070,电话: 027-86551180, E-mail: jenny_dyy@whut.edu.cn



Sintering

图 1 烧结过程示意图

Fig.1 Schematic diagram of sintering process

结过程,将烧结过程分为2个阶段,对方程中的材料参数分别进行标定,实现了对 316L 不锈钢粉末烧结过程中的收缩率、相对密度等的计算,计算结果与实验数据相吻合。宋久鹏^[15]编写了适用于 316L 不锈钢粉末的烧结模型的子程序,考虑了坯件重力、非均匀初始密度分布以及坯件支承体之间的摩擦力等因素的非均匀收缩和变形,将 Olevsky 模型与 Coble 扩散蠕变模型结合在一起,引入了粉末颗粒半径参数来计算整个烧结过程的烧结应力,将烧结过程分为3个阶段,分别标定相应的参数,得到与实验结果比较符合的计算模型。在计算过程中,如果将模型分为多段函数来处理,得到的模型与实验结果会比较符合,但是由于函数的不连续性,可能造成在函数的不连续处出现结果的跳跃,也会给计算带来麻烦。

本研究采用 ABAQUS 有限元软件为研发平台,基于 Olevsky 宏观烧结模型,建立用于不锈钢多孔材料的单一的、连续的自由烧结模型,用来分析烧结过程,并与实验结果进行了比较。

1 实 验

成形过程如图 1 所示,采用气雾化 AISI316L 不锈 钢粉末为原料,主要化学成分如表 1 所示,平均粒径为 3.4 µm,粒度分布以及微观形貌如图 2 所示。金属粉末 与少量粘结剂、润滑剂组成的复合粉末经过模压后得到 的生坯是多孔材料,在脱脂炉中脱除粘结剂,然后在卧 式高真空烧结炉中进行烧 结,试样在 120 min 内由室温 加热至 600 ℃,保温 30 min 进行预烧结,再升温至 1350 ℃保温 2 h,升温速率为 15 ℃/min,最后试样以 15 ℃/min 的速率冷却至室温。生坯在烧结前的初始相对 密度为 0.65。

表 1 AISI316L 不锈钢化学成分

Table 1	Chemical composition of AISI316L stainless steel (a)%)
---------	---	-----

С	Mn	Si	Cr	Ni	Р	S	Fe
0.03	2.00	1.00	17.0	12.0	0.0045	0.03	Bal.





Fig.2 Microstructure and particle size distribution of AISI316L stainless steel powder

烧结后的试样加工成拉伸棒,按照国标 GB/T228-2002进行拉伸实验,拉伸实验采用的设备为 SANS-CMT4000系列电子式万能试验机,引伸计标距 25 mm,试验温度 20 ℃,载荷加载速率为1 mm/min。

2 烧结模型和模型参数标定实验

2.1 烧结模型

金属粉末经过模压和脱脂后的生坯件主要由粉末和 孔隙组成,视为可压缩连续体,假设材料各向同性。这 种多孔连续体具有高的表面能。随着温度的升高,原子 或分子运动加剧,体内的表面能减少,为烧结提供了驱 动力。基于烧结理论和连续介质力学原理,采用 SVOS (Skorohod-Olevsky viscous sintering)^[5]粘塑性模型来描述生坯件在烧结过程中的塑性变形、相对密度等结果。总应变率张量由弹性应变率、粘塑性应变率和热应 变率 3 部分组成:

$$\dot{\boldsymbol{\varepsilon}} = \dot{\boldsymbol{\varepsilon}}^{\mathrm{e}} + \dot{\boldsymbol{\varepsilon}}^{\mathrm{p}} + \dot{\boldsymbol{\varepsilon}}^{\mathrm{th}} \tag{1}$$

其中, é^e是弹性应变率, é^e是粘塑性应变率, é^h是热应 变率。弹性应变率é^e在外力去除后会回复,并且弹性应 变率在由热能引起的粘塑性变形中影响很小。另外,在 编制子程序中如果考虑弹性变形,会导致公式的复杂 性。因此,这里忽略弹性变形的影响。热应变率é^h主要 取决于热膨胀,可以表达为:

$$\dot{\boldsymbol{\varepsilon}}^{\rm th} = \alpha \Delta \dot{\boldsymbol{T}} \boldsymbol{I} \tag{2}$$

其中, α 为热膨胀系数, $\Delta \dot{T}$ 为升温速率, I 为二阶单位 张量。

粘塑性应变率 ż^p 使用 SVOS 模型,可以表达为:

$$\dot{\boldsymbol{z}}_{ij}^{\mathrm{p}} = \frac{\sigma_{ij}}{2G} + \frac{\sigma_{\mathrm{m}} + \sigma_{\mathrm{s}}}{3K} \delta_{ij} \tag{3}$$

其中, \hat{s}_{ij}^{p} 是粘塑性应变速率张量分量, σ_{ij} 是应力偏张量 分量, σ_{m} 是应力张量的迹, δ_{ij} 是 Kronecker 符号, i=j时, $\delta_{ij}=1$, $i\neq j$ 时, $\delta_{ij}=0$, σ_{s} 是烧结应力。烧结应力是烧结的 主要驱动力,是由孔隙结构中局部毛细应力产生的等效 静水压力形成的,烧结应力可以表达为:

$$\sigma_{\rm s} = \frac{\partial F}{\partial V_{\rm T}} \tag{4}$$

其中, F 是多孔材料单位质量的自由能, V_T 是单位质量的 总体积。G 和 K 分别是烧结过程中多孔体的剪切粘度模量 和体积粘度模量。式(3)右端第1项决定了生坯件在烧 结过程的变形,第2项决定了生坯件烧结过程中的收缩。

剪切粘度模量和体积粘度模量可以从广义 Hooke 定 律类比分析得到:

$$\begin{cases} G = \frac{\eta_{\rm p}}{2(1+\nu_{\rm p})} \\ K = \frac{\eta_{\rm p}}{3(1-2\nu_{\rm p})} \end{cases}$$
(5)

其中, η_{p} 是多孔材料的单轴粘度, v_{P} 是粘塑性泊松比。

致密化过程是一个质量守恒过程, $m=\rho V$,其中, ρ 是材料的相对密度,V是体积,因此:

$$dm = d\rho \cdot V + \rho \cdot dV = 0$$

$$d\rho / \rho + dV / V = 0 \rightarrow d\rho / \rho + d\varepsilon_v^p = 0$$
(6)

其中, ε_v^p 是体积塑性应变, $\varepsilon_v^p = \varepsilon_1^p + \varepsilon_2^p + \varepsilon_3^p$, 其中 ε_1^r 、 ε_2^p 、 ε_3^p 为3个主方向的塑性应变,它是相对密度的函数,将上式积分后得到由粘塑性变形引起的变形后密度 与初始密度的关系:

$$\rho = \rho_0 \exp(-\varepsilon_v^p) \tag{7}$$

其中, ρ_0 是材料的初始相对密度。

2.2 模型参数标定

参数 η_p通过弯曲实验确定,如下式所示^[16,17]:

$$\eta_{\rm p} = \frac{1}{\dot{\delta}} \cdot \frac{5\rho_{\rm a}gL_{\rm s}^4}{32h^2} \tag{8}$$

其中, δ 是试样中间位置的偏转率, ρ_a 是表观密度; g 是 重力加速度, L_s 和 h 分别是弯曲实验中试样两支点间距 和试样厚度。

通过自由烧结实验测量单轴收缩率 ἐ₁。参数标定实验在立式热膨胀仪中进行,采用 15 ℃/min 升温速度,使温度上升到 1400 ℃。由于烧结变形过程主要发生在高温,测量高温段(1000~1400 ℃)的实验参数。

$$\dot{\varepsilon}_1 = \frac{\dot{L}}{L} = \dot{\varepsilon}_1^p + \dot{\varepsilon}_1^{th} \tag{9}$$

其中,*L*为试样的初始长度, $\dot{L} = \frac{\partial L}{\partial t}$ 为长度的瞬时变化率,单轴收缩率 $\dot{\epsilon}_{l}$ 为轴向的总应变率,即热应变率 $\dot{\epsilon}_{l}^{p}$ 与粘塑性应变率 $\dot{\epsilon}_{l}^{h}$ 之和。

图 3 和图 4 分别是在膨胀仪中进行弯曲实验和自由



图 3 弯曲实验得到的单轴对数粘度与温度曲线









烧结实验测得的单轴对数粘度和单轴收缩率相对于温度的变化曲线。

通过 Matlab 对烧结应力进行拟合,在自由烧结 中,没有外力作用,只有烧结应力,假设材料是各向同 性的,单向自由收缩率可由式(3)得到

$$\dot{\varepsilon}_{1}^{p} = \frac{\sigma_{s}}{3K} \tag{10}$$

根据数据分布形状(如图 5 所示),使用 4 阶 Gauss 函数对实验数据进行拟合,自变量为时间 *t*,得到如下 式所示的拟合函数:

$$\sigma_{s} = -3452 \exp\left\{-\left[(t-602.5)/51.09\right]^{2}\right\} + 1071 \exp\left\{-\left[(t-88.51)/155.4\right]^{2}\right\} + 3599 \exp\left\{-\left[(t-1274)/248.2\right]^{2}\right\} + 4479 \exp\left\{-\left[(t-539)/218\right]^{2} + 200\right\}\right\}$$
(11)

图 5 的横坐标为时间,纵坐标为烧结应力,表示在 此等效静水应力下引起体积收缩。从图 5 可以看出整个 烧结过程曲线是光滑的,避免了文献[15]中分段函数计 算时的不连续性,在模拟过程中使用比较方便。

将标定的参数代入式(3)中,就可以得到烧结的粘 塑性模型。

3 烧结过程模拟

在有限元仿真软件 Abaqus 中,通过编写蠕变子程序(CREEP)自定义材料的本构方程,根据标定的参数 实现烧结过程模拟。对于金属材料,蠕变应变增量分为 体积膨胀应变增量和单轴等效偏蠕变应变增量两部分:

$$\Delta \boldsymbol{\varepsilon}^{\rm cr} = \frac{1}{3} \Delta \overline{\boldsymbol{\varepsilon}}^{\rm sw} \boldsymbol{I} + \Delta \overline{\boldsymbol{\varepsilon}}^{\rm cr} \boldsymbol{n} \tag{12}$$

其中, $\Delta \varepsilon^{\alpha}$ 是蠕变应变增量矩阵, $\Delta \overline{\varepsilon}^{sw}$ 是体积膨胀应变 增量, $\Delta \overline{\varepsilon}^{\alpha}$ 是单轴等效偏蠕变应变增量,I是单位矩 阵,n是偏应力潜能梯度,定义为:



Fig.5 Fitting curve of sintering stress

$$\boldsymbol{n} = \frac{\partial \bar{\boldsymbol{q}}}{\partial \boldsymbol{\sigma}} \tag{13}$$

其中, \bar{q} 是等效偏应力(Mises 应力)。

$$\overline{q} = \sqrt{\frac{3}{2}}\boldsymbol{\sigma}'\boldsymbol{\sigma}' \tag{14}$$

其中, $\sigma'\sigma' = \sigma'_{ij}\sigma'_{ij}$ 。

对于烧结过程,各个方向均匀收缩,没有切应变, 不考虑单轴等效偏蠕变应变增量。对于式(3),蠕变应 变的增量形式可以表示为:

$$\Delta \boldsymbol{\varepsilon}^{\rm cr} = \frac{\sigma_{\rm s}}{3K} \Delta t \boldsymbol{I} \tag{15}$$

总应变增量为:

$$\Delta \boldsymbol{\varepsilon}^{\mathrm{p}} = \frac{\sigma_{\mathrm{m}} + \sigma_{\mathrm{s}}}{3K} \Delta t \boldsymbol{I} + \frac{\boldsymbol{\sigma}'}{2G} \tag{16}$$

上面的公式不仅可以用于自由烧结,也可以用于压 力烧结。

使用子程序对烧结过程进行模拟,烧结模型为长方体,尺寸为100mm×20mm×10mm,使用 Abaqus 中的直接耦合法,进行热应力分析。因为结构对称,取1/8模型,定义*X*,*Y*,*Z*方向的对称边界条件,施加的温度变化与实验中完全相同。节点总数为1077,单元总数为160。

图 6 为模型最终变形结果,外面的矩形框是变形前 的模型,里面的六面体网格为变形后的模型,可以看出 产生了明显的收缩,使材料致密化。图 7 为密度随时间 的变化过程曲线,实验的密度变化过程与模拟的变化过 程符合得较好,说明烧结应力的拟合曲线和烧结模型是 合理的,能够较好地模拟烧结的变形过程。

研究从 5 ℃/min 到 30 ℃/min,不同升温速度对模拟 结果的影响,模型最终到达的温度都是相同的。在不同的 升温速度下时间-密度变化曲线显示在图 8 中,最终的密 度相差不大,相对密度为 0.91 左右。这些曲线基本上都 分为 3 个阶段,从初始密度到相对密度 0.86 左右为密度 的快速增加阶段。相对密度达到 0.86 时出现一个水平台



图 6 分析结束时(t=1306 s)总的位移分布云图以及变形前后模型

Fig.6 Total displacement distribution contour at the end of the analysis (t=1306 s), and the models before and after deformation

阶,致密化过程明显减慢,当时间继续增加或温度继续 升高时,密度又会增加。当温度变化很慢时(5℃/min), 初始阶段密度变化明显减慢,曲线出现转折后水平台阶



图 7 相对密度的计算值与实验结果比较



.7 Comparison between the experimental results and the calculated ones of relative density



图 8 不同升温速度下密度变化曲线

Fig.8 Variation of relative density with time at different heating rates

会更长,然后密度缓慢增加。

不同升温速度下的温度-单轴线性收缩率曲线是类 似的(如图9所示),其中5,10℃/min的实验结果来 自于文献[14]。说明不同升温速率下,线性收缩率随温 度的变化不大。

烧结后材料的抗拉强度为 280 MPa, 屈服强度为 134 MPa, 断后伸长率为 14.2%。由于材料的相对密度没 有达到或接近 100%, 内部仍然存在少量孔洞, 所以力 学性能比全致密材料有所降低。

烧结前后试样的 SEM 像如图 10 所示。烧结前试样 相对密度较低(0.65 左右),颗粒间没有形成烧结颈,颗 粒在模压过程中,通过颗粒重排、弹性变形、塑性变形 使孔洞减小,如图 10a 所示。烧结过程中,相对密度为 0.77 时,颗粒之间已形成烧结颈,但是由于密度仍然较 低,内部孔洞比较大,并且相互连通,如图 10b 所示。 烧结到最后,试样相对密度 0.91 左右,孔洞明显减小, 并且没有相互连通,如图 10c 所示。





Fig.9 Uniaxial shrinkage rate-temperature curves at different heating rates





Fig.10 SEM morphologies of the samples with different relative density before and after sintering: (a) 0.65, (b) 0.77, and (c) 0.91

•2557 •

计算过程中所用的模型是相同的,但是随着升温速 度的不同,计算所用的时间差别很大。从图 11 中第 1 组烧结时间图可以看出,升温速度越快,烧结所用的时 间越短,但是计算所用的时间并没有随烧结时间减小而 减小。计算所用的增量步数越多,说明计算越不容易收 敛,计算所用的时间也越长。从增量步数图可以看 出,10,15,20 C/min 增量步数较小,较容易收敛,升 温速度很慢(5 C/min)或很快(30 C/min)时,增量 步数明显增加,特别是 30 C/min 升温速度最快,烧结 时间最短(654 s),但是分析用的增量步最多,时间是 最长的(53 140 s)。

根据式(3)模拟不锈钢粉末模压和烧结过程,一个 二维的生坯模型被建立。由于形状对称,只考虑一半模 型,使用轴对称单元,设置材料与模具之间的库伦摩擦系 数为0.3。模压后的相对密度分布云图如图12所示,初始 相对密度为0.381,随后模型被压缩,高度减小,密度增 大。由于材料和模具之间存在摩擦,使材料内部密度分 布变得不均匀。时间为1.089s时,底部密度较大,顶部 较小,同一高度材料的密度仍然比较均匀,密度最大差 异为0.0082。时间为2.833s时,总体密度增大,但在模 型的上部和底部区域,同一高度材料密度不再均匀,相 对密度最大差异0.0081。时间为5.319s时,密度最大的 区域集中在右下角,密度最小的区域集中在右上角,模 型中部同一高度材料密度还是比较均匀的,密度最大差 异 0.0086。7.460s时,材料进一步被致密化,密度分布







趋势与图 12d 类似。时间为 10 s 时,模型右下角密度最大(相对密度 0.8171),右上角密度最小(相对密度 0.8070),整个模型同一高度密度都不均匀,总体相对密度差异最大为 0.0101。

将模压的密度分布结果作为初始条件,导入到烧结 模型中。烧结过程中,首先温度以 10 ℃/s 匀速上升到 1340 ℃,保温 3960 s,再以 10 ℃/s 速度匀速降温到室 温。烧结开始阶段温度比较低,烧结过程不明显,热膨 胀效应大于烧结收缩效应,所以模型的体积略有膨 胀,但是不明显。时间为 98.34 s 时,密度分布与模压后 分布类似,如图 13a 所示。温度升高,烧结效应开始明





Fig.12 Relative density distribution contours during die press process for the different time: (a) t=0 s, (b) t=1.089 s, (c) t=2.833 s, (d) t=5.319 s, (e) t=7.460 s, and (f) t=10 s



图 13 烧结过程中不同时间的相对密度分布云图

Fig.13 Relative density distribution contours during sintering process for the different time: (a) t=98.34 s, (b) t=5402 s, (c) t=5578 s, (d) t=8278 s, (e) t=10678 s, and (f) t=19753 s

显,试样的体积在收缩,时间为 5402 s 时,密度开始增 加,密度变化范围为 0.8072~0.8173。时间为 5578 s 时, 相对密度上升到 0.8110~0.8209。时间达到 8278 s 时,烧 结收缩效应明显大于热膨胀效应,模型的体积收缩,如 图 13d 所示,外面较大的网格是变形前的结果,较小的 网格是变形后的模型,相对密度为 0.8784~0.8849。云 图中显示密度分布与烧结开始时略有变化, 但差别较 小。时间为10678s时,密度达到0.9050~0.9101,密度 分布差别不大, 密度最大区域在右下角, 最小区域在右 上角。烧结到最后(时间为19753s时),密度达到最 大,为0.9255~0.9296。整个烧结过程中,密度增加比较 均匀,密度分布变化不大,主要是因为试样体积比较 小,烧结的升温、降温速度比较缓慢,所以整个试样温 度分布比较均匀,收缩比较均匀。密度分布的不均匀性 主要是由初始密度的不均匀性造成的,最终烧结的密度 分布与初始密度分布变化不大,如图 12f 和图 13f。在保 温阶段(7920~11 880 s),密度还在增加,这是蠕变变 形的结果,说明蠕变方程是有效的。

4 结论

1) 基于 SVOS 粘塑性烧结模型通过自由烧结实验 和弯曲实验分别获得 AISI316L 不锈钢生坯的剪切粘度 模量和体积粘度模量曲线。使用 MATLAB 对烧结应力 进行拟合,从而对模型参数进行了标定。使用 4 阶 Gauss 函数进行拟合,参数适合于整个烧结过程,并且曲线是 光滑的,避免了分段函数计算时的不连续性,使用方便。 2) 通过 ABAQUS 蠕变子程序将 SVOS 模型应用于 三维的长方体模型烧结过程的模拟,模型体积明显收 缩,密度增加。密度变化过程与实验符合得较好,说明 烧结应力的拟合曲线是合理的。研究了不同升温速度对 结果的影响,结果表明升温速度变化曲线是类似的,对 最终的密度和线性收缩曲线影响不大,但是升温速度不 同对计算效率影响很大。升温速度很慢(5 ℃/min)或 很快(30 ℃/min)时都不容易收敛,增量步数明显增 加,计算用的时间明显增长。升温速度中等时,计算时 间较短。

3) 对不锈钢粉末模压和烧结过程进行了模拟,研究 初始密度分布的均匀性对烧结的影响。由于模压中材料 与模具之间存在摩擦,使最终试样的密度分布不均匀, 靠近模壁下部密度较大,模壁上部密度较小。初始密度 的不均匀性导致最终烧结试样密度分布也不均匀,最终 烧结的密度分布与初始的密度分布变化不大,最终相对 密度值变化范围 0.9255~0.9296。

参考文献 References

- Wang Jiang, Ni Yu, Liu Kai et al. Journal of the American Ceramic Society[J], 2021, 104(9): 4408
- [2] Xiang Zhongnan(项忠楠), Li Zhanjiang(李战江), Chang Fa(常 发) et al. Rare Metal Materials and Engineering(稀有金属材料 与工程)[J], 2020, 49(10): 3562
- [3] Song Min, Zheng Zhoushun, Chen Dongdong et al. Rare Metal Materials and Engineering[J], 2017, 46(10): 2842

- [4] Ren Ke, Wang Qiankun, Lian Yulong et al. Journal of Alloys and Compounds[J], 2018,747: 1073
- [5] Olevsky Eugene A. Materials Science and Engineering R: Reports[J], 1998, 23(2): 41
- [6] Ou H, Sahli M, Gelin J C et al. Powder Technology[J], 2014, 268:269
- [7] Chen Dongdong, Zheng Zhoushun, Wang Jianzhong et al. Rare Metal Materials and Engineering[J], 2017, 46(6): 1474
- [8] Van Nguyen Chung, Sistla Sree Koundinya, Van Kempen Stanley et al. Journal of the Ceramic Society of Japan[J], 2016, 124(4): 301
- [9] Hötzer Johannes, Seiz Marco, Kellner Michael et al. Acta Materialia[J], 2019, 164: 184
- [10] Hondo Tsuyoshi, Kato Zenji, Yasuda Kouichi et al. Advanced Powder Technology[J], 2016, 27(3): 1006
- [11] Svoboda J, Riedel H, Zipse H. Acta Metallurgica et

Materialia[J], 1994, 42(2): 435

- [12] Hansen James D, Rusin Richard P, Teng Mao-Hua et al. Journal of the American Ceramic Society[J], 1992, 75(5): 1129
- [13] Shang Haixia, Mohanram Aravind, Olevsky Eugene et al. Journal of the European Ceramic Society[J], 2016, 36(12): 2937
- [14] Kong Xiangji(孔祥吉), Liu Chao(刘超), Kuang Chunjiang(况 春江) et al. Powder Metallurgy Industry(粉末冶金工业)[J], 2017, 27(6): 27
- [15] Song Jiupeng(宋久鹏), Barriere T, Liu Baosheng(柳葆生) et al. Mechanical Science and Technology for Aerospace Engineering(机 械科学与技术)[J], 2007, 26(8): 1045
- [16] Gasik Michael, Zhang Baosheng. Computational Materials Science[J], 2000, 18(1): 93
- [17] Gu Xingjian, Liu Kai, Hu Jiaming et al. Journal of Central South University[J], 2021, 28: 1244

Study of Thermal Deformation Characteristics of Solid Phase Sintering of Stainless Steel Metal Porous Materials

Du Yanying, Liu Kai

(Wuhan University of Technology, Wuhan 430070, China)

Abstract: Sintering process has great influence on the performance of porous materials. In order to obtain the best mechanical properties and required parts shape, it is necessary to study the thermal deformation evolution of sintering. Based on coupled thermo-mechanical SVOS visco-plastic constitutive model, the macro deformation of stainless steel porous materials during sintering process was calculated. The parameters of sintering stress, shear viscosity and volume modulus were fitted by fourth-order Gauss functions based on free sintering and bending experiments. The changes of relative density, linear shrinkage rate with the sintering time and temperature were discussed. The results show that the simulated process is consistent with the experiments, validating the rationality of the model. The difference of linear contraction curves under different heating rates of material is very little. Therefore, heating rate has little influence on sintering process. The heating rate has a great influence on the calculation time. When the heating rate is very slow or fast, computations are not easy to converge, and the calculation time is longer. The sintering simulations of the green parts prepared by dry-press process show that the initial density distribution inhomogeneity causes eventually density distribution inhomogeneity, while the range of density is not large.

Key words: sintering; numerical simulation; SVOS model; densification

Corresponding author: Du Yanying, Ph. D., Lecturer, Wuhan University of Technology, Wuhan 430070, P. R. China, Tel: 0086-27-86551180, E-mail: jenny_dyy@whut.edu.cn