文章编号: 1004-0609(2011)09-2195-07

## Al-Cu 合金凝固微观组织的三维模拟及优化

卜晓兵<sup>1,2</sup>,李落星<sup>1,2</sup>,张立强<sup>2</sup>,朱必武<sup>2</sup>,王水平<sup>2</sup>

(1. 湖南大学 汽车车身先进设计与制造国家重点实验室,长沙 410082;2. 湖南大学 材料科学与工程学院,长沙 410082)

摘 要:采用 CA-FE 模型,对同一铸件不同尺寸的 Al-2%Cu 合金凝固微观组织进行三维模拟及预测,并引入空 位形成能对固相扩散系数进行了优化。结果表明,当铸件直径分别为 20、40 和 60 mm 时,柱状晶占总晶体比率 分别为 65.2%、52.1%和 21.4%,逐渐减少,而等轴晶所占比率逐渐增加;当换热系数由 500 W/(m<sup>2</sup>·K)增大到 5 000 W/(m<sup>2</sup>·K)时,同一铸件中不同直径的铸件凝固组织中柱状晶组织比例显著增大。模拟结果与实验结果吻合较好,能够较为准确地反映等轴晶和柱状晶的分布位置、比例和大小。

关键词: Al-Cu 合金; 3D 元胞自动机; 固相, 扩散系数; 凝固组织 中图分类号: TG292 文献标志码: A

# Three-dimensional numerical simulation and optimization of solidification structure of Al-Cu alloy

BU Xiao-bing<sup>1, 2</sup>, LI Luo-xing<sup>1, 2</sup>, ZHANG Li-qiang<sup>2</sup>, ZHU Bi-wu<sup>2</sup>, WANG Shui-ping<sup>2</sup>

 State Key Laboratory of Advanced Design and Manufacturing for Vehicle Body, Hunan University, Changsha 410082, China;

2. College of Materials Science and Engineering, Hunan University, Changsha 410082, China)

**Abstract**: A 3D cellular automaton-finite element (CA-FE) method was used to predict the solidification structure of Al-Cu alloy at different casting radii, and optimized the solution diffusion coefficient in solid phase. The results show that when the casting radius changes from 10 mm to 30 mm, the proportion of columnar grains changes from 65.2% to 21.4%. With increasing heat transfer coefficient from 500 W/( $m^2$ -K) to 5 000 W/( $m^2$ -K), the proportion of columnar grains also gradually increases. The simulated results are in accord with the experimental ones well, and can accurately reflect the distribution, proportion, size of equiaxed and columnar grains.

Key words: Al-Cu alloy; 3D cellular automation method; solid phase; solution diffusion coefficient; solidification structure

铸件中的细小晶粒能够提高材料的强度与韧性, 因而预测微观组织形成是控制晶粒尺寸、形貌和铸件 产品质量的重要前提。自OLDFIELD等对微观组织模 拟开展研究以来,微观组织数值模拟的研究经历了由 定性模拟到定量模拟,再由单纯金属凝固组织模拟到 多元合金凝固组织模拟的历程,并形成了不同模拟方 法:确定性模拟、随机性模拟、相场法等<sup>[1-4]</sup>。 元胞自动机法是一种随机性模拟,该方法以形核 过程的物理机制和晶体生长动力学理论为基础,可以 得到晶粒的尺寸、大小及分布,也可以描述柱状晶、 等轴晶的形成及柱状晶向等轴晶的转变过程。该方法 模拟的微观组织不依赖计算过程中的单元网格划分结 构。RAPPAZ 等<sup>[2]</sup>把晶粒的形核与长大的物理机制引 入到模型中,提出采用基于高斯分布的连续性形核

收稿日期: 2010-07-19; 修订日期: 2010-12-28

基金项目:国家自然科学基金资助项目(51075132);湖南省杰出青年基金资助项目(09JJ1007);高等学院博士点专相科研基金资助项目 (20090161110027);湖南大学汽车车身先进设计制造国家重点实验室自主研究课题项目(60870005)

通信作者: 李落星; 教师, 博士; 电话: 0731-88821445; E-mail: llxly2000@163.com

中国有色金属学报

方法分别处理型壁和液体中形核,并考虑了晶核的晶体学位向关系和枝晶尖端的生长动力学,成功预测了从柱状晶到等轴晶的转变并得到了实验验证; GANDIN 等<sup>[5-8]</sup>将宏观温度场与微观组织形成相结合 来模拟在宏观温度场下微观组织的形成与演化。康秀 红等<sup>[9]</sup>、许庆彦等<sup>[10]</sup>也开展了相应的工作,考虑了凝 固过程中温度场的分布、凝固过程溶质再分配以及对 流等因素的影响,实现了对金属凝固组织的计算机模 拟。ZHU等<sup>[11-21]</sup>改进了CA方法,将枝晶尖端生长所 需的过冷度用 KGT 模型来描述,修正了枝晶尖端生 产仅依赖于热过冷的模型。

本文作者采用元胞自动机耦合有限差分的方法 (CA-FE),模拟了同一铸件不同半径 Al-2%Cu 合金凝 固组织的形貌,探究并模拟同一铸件中不同壁厚对晶 粒大小、密度形核参数等对柱状晶向等轴晶转变的影 响;预测金属凝固过程中柱状晶等轴晶的转变;计算 合金的固相扩散系数时,通过引入了空位形成能提高 了模拟的准确性。

## 1 固相溶质扩散系数的优化

凝固过程中,溶质分布是影响枝晶生长和形貌的重 要因素,溶质扩散的模拟是进行微观组织模拟的一个 重要方面。

模拟溶质扩散时,可以采用下面两种方法。

1) 溶质扩散采用 Scheil 模型: 假设固相中不存在 扩散, 液相完全混合。

Scheil 模型表达式为

 $c_{\rm L}^* = c_0 f_{\rm L}^{(k-1)} \tag{1}$ 

式中:  $c_{\rm L}^*$ 为固液界面上液相平衡浓度; k为平衡溶质 分配系数;  $c_0$ 为合金初始浓度;  $f_{\rm L}$ 为液相份数。

固相扩散系数是 CA 模拟中重要的晶体生长参数,影响浓度场的计算。物质的迁移可通过对流和扩散两种方式进行。但实际凝固过程中固相中是存在扩散的,固体中不发生对流,扩散是唯一的物质迁移方式。为了提高模拟的准确性,采用下面的方法。

2) 用液相扩散系数和固相扩散系数描述液相和 固相扩散过程。在固相晶体中存在空位,这些空位的 存在使原子迁移变得更容易,从而产生原子空位跳跃 迁移能,该迁移能等于原子的扩散激活能 Q,通过菲 克第一定律可以计算出固相扩散系数。

$$D = D_0 \exp(-\frac{Q}{RT})$$
(2)

而实验测得的 Al-Cu 合金固相扩散系数和菲克定 律计算的值差别很大,这个差别可以用铜在铝中以空 位机制扩散解释,除了考虑空位迁移能外,还必须考 虑扩散原子近旁空位的形成能。铜原子周围空位形成 的几率可用空位平衡浓度(*n*<sub>e</sub>/*N*)表示,所以真正的扩散 系数应为

$$D = D_0 \frac{n_{\rm e}}{N} \exp(-\frac{Q}{RT}) \tag{3}$$

式中:  $\frac{n_e}{N} = \exp(\frac{-\Delta E_f}{RT})$ ,  $n_e$ 为平衡空穴的数目; N 为

阵点总数;  $\Delta E_{\rm f}$ 为空位形成能。

因此, 真正的固相扩散系数应该修改为  $D = D_0 \exp\left[-\frac{Q + \Delta E_f}{RT}\right], \Delta E_f 测量值约为 96.3 kJ/mol.$ 铜在铝基体合金中的扩散常数为  $0.84 \times 10^{-5} \text{ m}^2/\text{s}$ 。在 计算铝铜合金的固相扩散系数时,要引入空位形成能。 固相扩散系数计算结果参见表 1。

## 2 基于 CA 方法的宏-微观耦合模拟

## 2.1 宏观温度场的计算

温度场的模拟计算是微观组织模拟的前提。液体 金属充满铸型以后,金属和铸型之间的导热主要以不 稳定的导热方程进行。宏观温度场的计算采用有限元 方法(FE)求解,三维宏观温度场不稳定导热方程为

$$\rho c_{p} \frac{\partial \theta}{\partial t} = \frac{\partial}{\partial x} \left(\lambda \frac{\partial \theta}{\partial x}\right) + \frac{\partial}{\partial y} \left(\lambda \frac{\partial \theta}{\partial y}\right) + \frac{\partial}{\partial z} \left(\lambda \frac{\partial T}{\partial z}\right) + Q \qquad (4)$$

式中: $\rho$ 为密度,g/cm<sup>3</sup>;  $c_p$ 为定压比热容,J/(kg·C);  $\theta$ 为温度, C; t为时间,s;  $\lambda$ 为热传导率,W/(m·C); Q为热源项,  $Q = \rho L \frac{\partial \varphi_s}{\partial \theta}$ ; L为熔化潜热,J/kg;  $\varphi_s$ 为固相率; x, y和z为坐标值,m。

辐射换热按照 Stefen-Boltzman 定律:  $q = \varepsilon \sigma_0 T^4$ , T 为表面的绝对温度,  $\varepsilon$  为辐射黑度;  $\sigma_0$  为 Stefen-Boltzman 常数。

#### 2.2 形核模型

形核采用 RAPPAZ 等<sup>[22-23]</sup>提出的基于高斯分布 的连续形核模型,利用统计方法,假设形核现象发生 在一系列不同的形核位置上(忽略形核本身所需要的 时间,即形核是瞬时出现),这些形核位置由连续非离 散的分布函数 dn/d(ΔT)来描述。在某一过冷度ΔT 所形 成的晶粒密度 n(ΔT)即可由对该分布曲线的积分求得: 第21卷第9期

$$n(\Delta T) = \int_{0}^{\Delta T} \frac{\mathrm{d}n}{\mathrm{d}(\Delta T')} \mathrm{d}(\Delta T')$$
(5)

式中:  $dn/d(\Delta T')$ 的表达式为

$$\frac{\mathrm{d}n}{\mathrm{d}(\Delta T')} = \frac{n_{\max}}{\sqrt{2\pi}\Delta T} \exp\left[-\frac{1}{2}\left(\frac{\Delta T' - \Delta T_N}{\Delta T_\sigma}\right)^2\right] \tag{6}$$

式中: $\Delta T_N$ 为平均形核过冷度; $\Delta T_\sigma$ 为标准曲率过冷度; $n_{\text{max}}$ 为异质形核衬底的数目。

## 2.3 生长模型

生长模型采用由 KURZ 等<sup>[24]</sup>提出的枝晶尖端生 长动力学模型,即 KGT 模型

$$\Delta T = \Delta T_{\rm c} + \Delta T_{\rm t} + \Delta T_{\rm k} + \Delta T_{\rm r} \tag{7}$$

$$R = 2\pi \sqrt{\left(\frac{\Gamma}{mG_{\rm c}\xi_{\rm c}} - G\right)} \tag{8}$$

$$\Delta T_{\rm c} = mc_0 \left[ 1 - \frac{1}{1 - \Omega(1 - k)} \right] \tag{9}$$

 $P_e = \frac{Rv}{2D}$ 

式中:  $\Delta T_c$  为溶质扩散引起的成分过冷度;  $\Delta T_t$  为热 扩散引起的过冷度;  $\Delta T_k$  为动力学过冷度;  $\Delta T_r$  为固/ 液界面引起的曲率过冷度。

在正常凝固条件下,后三项数值较小,近似有  $\Delta T = \Delta T_c$ ,  $\Omega$  为枝晶尖端溶质过饱和度, R 为枝晶尖端 半径,  $G_c$  为枝晶前沿液相中的溶质浓度梯度, G 为温 度梯度,  $\Gamma$  为 Gibbs-Thompson 系数, m 为液相线斜率,  $P_e$  为溶质的 Peclet 数的函数,在低速生长时取 1, D为液相内的溶质扩散系数, v 为枝晶尖端生长速度。

## 3 实验

铸锭材料选择 Al-2%Cu 合金。铸型形状及尺寸如 图 1 所示。为了减少纵向热对流对微观组织的影响, 铸型材料选用钢板,铸型底部和四周用保温石棉包好, 产生绝热效果。冷却过程采取空冷方式。图 1 中 *A、B、 C* 位置沿横切面剖开,分别对同一铸件中直径为 20、 40 和 60 mm 的横切面进行粗磨、细磨和抛光后采用 氢氟酸进行腐蚀 5 s,便可以观察到不同直径的晶粒 组织。



图1 铸型形状示意图

Fig.1 Shape and dimensions of experimental casting mold(unit: mm)

## 4 模拟结果及分析

采用 CAFÉ 模型, 计算尺寸与实验铸件一致。铸件尺寸为 600 mm×100 mm×150 mm, 宏观网格划分为1 mm, 微观计算时网格再细分为 100×100×100。 在模拟宏观温度场时,铸件和铸型之间的换热系数设 置为2 kW/(m<sup>2</sup>·K),铸型顶部与空气的换热系数设置 为 100 W/(m<sup>2</sup>·K)。形核参数如表 1 所列。

#### 表1 所使用材料的性能和模拟参数

 Table 1
 Material properties and model parameters used in simulations

Parmeter	Value
Liquidus temperature, T/K	929
Alloy composition, $c_0$ /%	2
Liquidus slope, $m/K$	-0.98
Solute diffusion coefficient in the liquid phase, $D_{\rm L}/({\rm m}^2 {\rm s}^{-1})$	$1 \times 10^{-9}$
Solute diffusion coefficient in the solid phase , $D_{\rm S}/({\rm m}^2 {\rm s}^{-1})$	1.13×10 <sup>-11</sup>
Partition coefficient, K	0.17
Gibbs-Thompson coefficient, $\Gamma$	$1 \times 10^{-7}$
First coefficient of the growth kinetics, $K_1$	$6.4 \times 10^{-6}$
Second coefficient of the growth kinetics, $K_2$	$8.85 \times 10^{-5}$
Maximum nucleation densities, $n_{\text{max}}/\text{m}^2$	$1 \times 10^7$
Mean undercooling, $\Delta T_{\rm N}/{\rm K}$	0.5
Standard deviation, $\Delta T_{\sigma}/K$	0.1

#### 4.1 不同铸造半径下凝固组织的模拟分析

铸件尺寸是影响凝固组织的重要因素,由图2可 以看出,铸件微观组织由表层细晶区,柱状晶区和中 心等轴晶区3部分组成。



**图 2** 铸件横切面三维凝固组织和纵切面三维凝固组织模 拟图

Fig.2 Transverse (a) and upright section (b) of threedimensional results

液态 Al-Cu 合金注入铸型后,由于型壁温度低, 与型壁接触的一层很薄熔液产生强烈过冷,同时型壁 还可作为非均匀形核的基底,导致立刻形成大量的晶 核,并且这些晶核迅速长大,互相接触,形成细小、 方向杂乱的等轴晶粒。这些晶核很快就因彼此碰撞而 无法继续生长,由图 2(a)可以看出,在不同铸件尺寸 的表面均形成一层很薄很细的等轴晶区。

随着细晶区外壳的生成,铸件的型壁被熔液加热 而不断升温,使剩余液体的冷却速度变慢,并且由于 结晶释放潜热,细晶区前沿液体的过冷度减小,形核 变得困难,只有细晶区中现有的晶体向液体中生长, 且只有一次轴垂直于型壁(散热最快的方向)的晶体才 能得到优先生长,而其他取向的晶粒,由于受邻近的 限制而不能发展。因此,这些与散热相反方向的晶体 择优生长而形成柱状晶区。随着铸造尺寸的增加,柱 状晶占总晶体比率减小,分别为 65.2%、52.1%和 21.4%,而等轴晶比率增加。这是由于柱状晶生长到 一定程度,越小尺寸的前沿液体越远离型壁,散热困 难,冷却速度变慢,而且熔液中的温差随之减小,这 将阻止柱状晶的快速生长,当整个熔液温度降到熔点 以下时,熔液中出现许多晶核并沿着各个方向生长, 形成等轴晶区。

如果铸型不加热,采用室温,则熔体冷却速度快, 凝固过程中,已形核的晶粒根据其不同的相对位置和 择优取向,邻近枝晶较早开始相互接触形成晶界并制 约了对方的生长,使晶粒没有足够的时间长大,故形 成的晶粒较为细小,在铸造尺寸较小时(20 mm),以等 轴晶为主。而实验中铸型加热至 250 ℃,铸造冷却速 度慢,形核率低,晶核具有充足的时间生长,因此形 成的晶粒比较粗大。在铸件尺寸较小时,以柱状晶为 主。

## 4.2 不同冷却强度下凝固组织的预测

冷却强度也是影响铸件凝固组织的主要因素之一,常被用来控制凝固组织的形成。实验中,铸件壁面与铸型的换热系数设置为2kW/(m<sup>2</sup>·K),并且分别在不同换热系数下对直径20、40和60 mm的铸件进行了模拟。

对比图 3~5 可以看出,随着换热系数(h)从 500 W/(m<sup>2</sup>·K)增大到 5 000 W/(m<sup>2</sup>·K),不同半径的铸件凝 固组织中柱状晶比例显著增大,而同样半径的铸件中 晶粒度变化并不大。这是由于当换热系数较小时,液 体金属在铸型壁上形成稳定凝固壳层的时间较长,晶 体从铸型壁处游离出来的过程也较长,游离晶粒增多, 而游离到液体中的晶粒又可以阻止柱状晶的形成,进 而使柱状晶区域变小;反之,当换热系数较大时,液





**Fig.3** Predicted grain structures of *d*20 mm casting: (a)  $h=500 \text{ W/(m}^2 \cdot \text{K})$ ; (b)  $h=1 000 \text{ W/(m}^2 \cdot \text{K})$ ; (c)  $h=2 000 \text{ W/(m}^2 \cdot \text{K})$ ; (d)  $h=5 000 \text{ W/(m}^2 \cdot \text{K})$ 



图 4 直径 40 mm 铸件的凝固组织模拟图

**Fig.4** Predicted grain structures of d40 mm casting: (a)  $h=500 \text{ W/(m}^2 \cdot \text{K})$ ; (b)  $h=1 000 \text{ W/(m}^2 \cdot \text{K})$ ; (c)  $h=2 000 \text{ W/(m}^2 \cdot \text{K})$ ; (d)  $h=5 000 \text{ W/(m}^2 \cdot \text{K})$ 



图 5 直径 60 mm 铸件的凝固组织模拟图

**Fig.5** Predicted grain structures of *d*60 mm casting: (a) *h*=5 00 W/(m<sup>2</sup>·K); (b) *h*=1 000 W/(m<sup>2</sup>·K); (c) *h*=2 000 W/(m<sup>2</sup>·K); (d) *h*=5 000 W/(m<sup>2</sup>·K)

态金属在铸型壁上形成稳定的凝固壳层时间较短,一 旦稳定的凝固壳层形成,柱状晶就直接由表面细等轴 晶凝固层中的晶粒为基底向内生长,发展成由外向内 生长的柱状晶区,有利于柱状晶的形成。

#### 4.3 凝固组织模拟实验验证

铸件尺寸如图1所示,由3个不同壁厚和半径的 圆柱组成:1) 壁厚 150 mm, 直径 60 mm; 2) 壁厚 450 mm, 直径 40 mm; 3) 壁厚 750 mm, 直径 20 mm。 铸件的浇注温度 720 ℃,铸型温度 250 ℃,铸件三维 凝固组织模拟结果如图 2 所示,截面厚度均为 4 mm。 比较图 6~8 可以发现,采用 CAFÉ 模型进行模拟的结 果与实验结果能较好吻合,能够较为准确的反应出等 轴晶和柱状晶的分布位置、比例和大小等。如图 6 所 示,对直径 60 mm 的横截面进行微观组织模拟时,横 截面为图 1 中 C 位置(高 125 mm 处, 直径 60 mm 和 直径 40 mm 的交界面)断面。此横截面外侧 20 mm 厚 的部分直接铸型接触,形成较粗的等轴晶;而与直径 40 mm 铸件直接接触的部分,先形成柱状晶,再形成 较细的等轴晶。所以, 三维 CAFÉ 模型是模拟铸件凝 固组织的一种有效模型,应用 CAFÉ 模型研究了浇注 温度和冷却强度对晶粒组织的影响。



图 6 直径 60 mm 铸件凝固组织的模拟结果和实验结果 Fig.6 Predicted (a) and experimental(b) solidification grain structures of *d*60 mm casting



图 7 直径 40 mm 铸件凝固组织的模拟结果和实验结果 Fig.7 Predicted (a) and experimental (b) solidification grain structures of *d*40 mm casting



图 8 直径 20 mm 铸件凝固组织的模拟结果和实验结果 Fig.8 Predicted (a) and experimental (b) solidification grain structures of *d* 20 mm casting

## 5 结论

1) 采用有限元和元胞自动机结合的CA-FE模型, 通过加入空位形成能的固相扩散系数,对Al-Cu合金 的凝固组织进行了三维模拟和预测,其结果能够准确 地反映等轴晶和柱状晶的分布位置、比例和大小等。

2) 随着铸件尺寸的增加,铸件凝固组织中柱状晶 占总晶体比率减小,分别为65.2%、52.1%和21.4%, 而等轴晶比率增加。

3) 当换热系数由从 500W /(m<sup>2</sup>·K)增大到 5 000 W/(m<sup>2</sup>·K)时,铸件凝固组织中柱状晶比例显著增大, 而同样铸造半径的晶粒度变化并不大。

## REFERENCES

- OLDFIELD W. A quantitative approach to casting solidification: Freezing of cast iron[J]. ASM Trans, 1966, 59(2): 945–960.
- [2] RAPPAZ M, GANDIN C A. DESBIOLLES J L, THEVOZ P H. Prediction of grain structures in various solidification processes[J]. Metallurgical and Materials Transactions A, 1996, 27(3): 695–705.
- [3] ZHU P P, SMITH R W. Dynamic simulation of crystal growth by Monte-Carlo method[J]. Acta Metall, 1992, 40(12): 3369–3379.
- [4] PENROSE O, FIFE P C. Thermodynamically consistent models of phase field type for the kinetics of phase transitions[J]. Physical D, 1990, 43(10): 44–62.
- [5] GANDIN C A, DESBIOLLES J L, RAPPAZ M, THEVOZ P H. A three-dimensional cellular-finite element model for the prediction of solidification grain structures[J]. Metall Master Trans A, 1999, 30(12): 3153–3165.
- [6] GUILLEMOT G, GANDIN, C A, BELLET M. Modeling of casting, welding and advanced solidification processes XI[M].

Warrendale, PA: TMS, 2006: 307-314.

- [7] GUILLEMOT G, GANDIN C A, COMBEAU H. Modeling of macrosegregation and solidification grain structures with a coupled cellular automation finite element model[J]. ISIJ Int, 2006, 46: 880–895.
- [8] GUILLEMOT G, GANDIN C A, BELLET M. Interaction between single grain solidification and macroseg-regation: Application of a cellular automaton-finite element model[J]. Crystal Growth, 2007, 303(1): 58–68.
- [9] 康秀红,杜强,李殿中,李依依.用元胞自动机与宏观传输 模型耦合方法模拟凝固组织[J].金属学报,2004,40(5): 452-456.

KANG Xiu-hong, DU Qiang, LI Dian-zhong, LI Yi-yi. Modeling of the solidification microstructure evolution by coupling cellular automaton with macrotransport model [J]. Acta Metallrugica Sinica, 2004, 40(5): 452–456.

- [10] 许庆彦, 冯伟明, 柳百成, 熊守美. 铝合金枝晶生长的数值模 拟[J]. 金属学报, 2002, 38(8): 799-803.
  XU Qing-yan, FENG Wei-ming, LIU Bai-cheng, XIONG Shou-mei. Numerical simulation of dendrite growth of aluminum alloy[J]. Acta Metallrugica Sinica, 2002, 38(8): 799-803.
- [11] ZHU M F, HONG C P. A modified cellular automation model for the simulation of dendritic growth in solidification of alloys[J]. ISIJ Int, 2001, 41(5): 436–445.
- [12] 陈晋,朱鸣芳,孙国雄.用CA方法模拟过冷熔体中自由树枝晶的生长[J]. 金属学报,2005,41(8):799-803.
  CHEN Jin, ZHU Ming-fang, SUN Guo-xiong. Numerical simulation on free dendrite growth in undercooled melt using cellular automaton method[J]. Acta Metallurgica Sinica, 2005, 41(8): 799-803.
- [13] 朱鸣芳, 于 金, 戴 挺. 金属凝固过程数值模拟的最新进展
  [J]. 铸造, 2005, 54(2): 115-120.
  ZHU Ming-fang, YU Jin, DAI Ting. Recent progress in numerical modeling of solidification processes[J]. Foundry, 2005, 54(2): 115-120.
- [14] 陈晋,朱鸣芳,孙国雄. 过冷熔体中的树枝晶分枝机制模拟
  [J]. 铸造, 2005, 54(9): 895-898.
  CHEN Jin, ZHU Ming-fang, SUN Guo-xiong. Numerical simulation on dendrite branching in undercooled melt[J].
  Foundry, 2005, 54(9): 895-898.
- [15] 苏敏,孙东科,朱鸣芳. Lattice Boltzmann 方法在枝晶生长模 拟中的应用[J]. 机械工程材料, 2007, 31(2): 75-78. SU Min, SUN Dong-ke, ZHU Ming-fang. Application of Lattice Boltzmann method in modeling of dendritic growth[J]. Materials For Mechanical Engineering, 2007, 31(2): 75-78.
- [16] ZHU M F, CAO W, CHEN S L, HONG C P, CHANG Y A. Modeling of microstructure and microsegregation in solidification of multi-component alloys[J]. Phase Equilibria and Diffusion, 2007, 28(1): 130–138.
- [17] ZHU M F, STEFANESCU D M. Virtual front tracking model

for the quantitative modeling of dendritic growth in solidification of alloys[J]. Acta Mater, 2007, 55(5): 1741–1755.

- [18] ZHU M F, HONG C P, STEFANESCU D M, CHANG Y A. Computational modeling of microstructure evolution in solidification of aluminum alloys[J]. Metall Mater Trans B, 2007, 38(4): 517–524.
- [19] ZHU M F, DAI T, LEE S Y, HONG C P. Modeling of solutal dendritic growth with melt convection[J]. Computers and Mathematics with Applications, 2008, 55(7): 1620–1628.
- [20] 杨朝蓉, 孙东科, 潘诗琰, 戴 挺, 朱鸣芳. CA-LBM 模型模拟 自然对流作用下的枝晶生长[J]. 金属学报, 2009, 45(1): 43-50. YANG Chao-rong, SUN Dong-ke, PAN Shi-yan, DAI Ting, ZHU Ming-fang. CA-LBM model for the simulation of dendritic growth under natural convection[J]. Acta Metallurgica Sinica, 2009, 45(1): 43-50.

- [21] PAN S Y, ZHU M F. A three-dimensional sharp interface model for the quantitative simulation of solutal dendritic growth[J]. Acta Materialia, 2010, 58(1): 340–352.
- [22] RAPPAZ M, GANDIN C A. Probabilistic modeling of microstructure formation in solidification processes[J]. Acta Materialia, 1993, 41(12): 345–360.
- [23] GANDIN C A, RAPPAZ M. A coupled finite element-celluar automaton model for the prediction of dendritic grain structure in solidification processes[J]. Acta Metall Mater, 1994, 42(7): 2233–2246.
- [24] KURZ W, GIOVANOLA B, TRIVEDI R. Theory of microstructural development during rapid solidification[J]. Acta Metall Mater, 1986, 34(5): 823–830.

(编辑 何学锋)