物理学报 Acta Physica Sinica



微重力条件下Cu-Zr 共晶合金的液固相变研究 陈克萍 吕鹏 王海鹏

Liquid-solid phase transition of Cu-Zr eutectic alloy under microgravity condition

Chen Ke-Ping Lü Peng Wang Hai-Peng

引用信息 Citation: Acta Physica Sinica, 66, 068101 (2017) DOI: 10.7498/aps.66.068101 在线阅读 View online: http://dx.doi.org/10.7498/aps.66.068101 当期内容 View table of contents: http://wulixb.iphy.ac.cn/CN/Y2017/V66/I6

您可能感兴趣的其他文章 Articles you may be interested in

磁感应强度和冷却速率对 Tb_{0.27}Dy_{0.73}Fe_{1.95} 合金凝固过程中取向行为的影响 Influence of magnetic flux density and cooling rate on orientation behavior of Tb_{0.27}Dy_{0.73}Fe_{1.95} alloy during solidification process 物理学报.2016, 65(3): 038104 http://dx.doi.org/10.7498/aps.65.038104

激光立体成形中熔池凝固微观组织的元胞自动机模拟

Cellular automaton simulation of the molten pool of laser solid forming process 物理学报.2015, 64(1): 018103 http://dx.doi.org/10.7498/aps.64.018103

液态 Ti-Al 合金的深过冷与快速枝晶生长

Substantial undercooling and rapid dendrite growth of liquid Ti-Al alloy 物理学报.2016, 65(9): 096101 http://dx.doi.org/10.7498/aps.65.096101

稀土元素在 α -Fe和Fe₃C中分配行为的第一性原理研究 First-principles investigation on partitioning behavior of rare earth elements between α -Fe and Fe₃C 物理学报.2016, 65(24): 248101 http://dx.doi.org/10.7498/aps.65.248101

三元 ($Co_{0.5}Cu_{0.5}$)_{100-x} Sn_x 合金的热物理性质与液固相变机理

Thermophysical properties and liquid-solid transition mechanisms of ternary $(Co_{0.5}Cu_{0.5})_{100-x}Sn_x$ alloys 物理学报.2016, 65(22): 228101 http://dx.doi.org/10.7498/aps.65.228101

微重力条件下Cu-Zr共晶合金的液固相变研究*

陈克萍 吕鹏 王海鹏

(西北工业大学应用物理系,西安 710072)

(2016年10月31日收到;2016年11月28日收到修改稿)

采用落管方法实现了液态 Cu-10 wt.% Zr 亚共晶、Cu-12.27 wt.% Zr 共晶和 Cu-15 wt.% Zr 过共晶合金 在微重力无容器条件下的快速共晶与枝晶生长. Cu-12.27 wt.% Zr 共晶合金的凝固组织随液滴直径减小由层 片规则共晶向不规则共晶转变,且层片间距减小; Cu-10 wt.% Zr 亚共晶合金的初生 (Cu) 相随液滴直径减小 由粗大树枝晶向棒状晶转变,且所占体积分数增加,部分区域形成花状凝固组织,(Cu) 相枝晶辐射向外生长; Cu-15 wt.% Zr 过共晶合金初生相则为金属间化合物 Cu₉Zr₂ 相,呈条状生长,随液滴直径减小冷却速率增大, 凝固组织由宏观弯曲生长向球状晶胞转变. 理论计算表明,三个合金液固相变枝晶与共晶的生长均由溶质扩 散控制.测定 Cu-10 wt.% Zr 亚共晶合金初生 (Cu) 相显微硬度随液滴直径减小而增大,三个合金的共晶相随 合金初始成分增大而增大.

关键词:快速凝固,深过冷,共晶,微重力 PACS: 81.30.Fb, 61.25.Mv, 81.05.Bx, 81.30.-t

1引言

共晶合金是自然界最为常见又十分重要的金属材料,其液固相变过程涉及两个固相从一个液相中竞争形核并协同生长,是凝聚态物理和材料物理领域的重要研究课题^[1-7].平衡条件下,共晶合金的液固相变过程仅有极小的Gibbs自由能差作为形核和生长的驱动力,获得的凝固组织以层片状和棒状为主要特征,难以获得丰富的凝固组织进而调控共晶合金的性能.学术界十分关心"能否揭示不同热力学条件下共晶合金的凝固规律,过冷度和冷却速率对初生相和共晶相形成的作用规律"等科学问题,从而引发了人们对深过冷和高冷速条件下共晶合金液固相变规律的研究兴趣.

深过冷的合金熔体因热力学亚稳特征从而 改变常规条件下共晶合金凝固过程中晶体形核 和传热传质过程,实现快速液固相变并形成新 颖的凝固组织^[8,9]. 与传统凝固方法相比,自由

DOI: 10.7498/aps.66.068101

落体实验提供了微重力、无容器和较高冷却速 率等,液态合金在自由下落过程中因避免与器 壁接触和表面氧化引起的异质形核,从而达到 深过冷并实现快速凝固,这为研究共晶合金液 固相变提供了新途径^[10-13].在实验研究的同 时,共晶生长理论也从定性向定量发展,其中的 Trivedi-Magnin-Kurz (TMK)^[14]模型是最为成功 描述中小过冷度条件下的快速共晶生长模型,与 之相关的Lipton-Kurz-Trivedi/Boetinger-Coriell-Trivedi (LKT/BCT)模型^[15,16]则能较好地描述初 生相枝晶生长.而发展更为普适的共晶生长理论迫 切需要在深过冷、高冷速等超常条件下开展更为精 细的实验研究,而且研究对象选择则从原有固溶体 相向涉及金属间化合物相发展.

二元Cu-Zr合金是典型的共晶体系,固溶体 (Cu)相和金属间化合物Cu₉Zr₂相作为共晶反应 的产物竞争形核并协同生长,而在深过冷和高冷 速条件下,(Cu)相和Cu₉Zr₂相形核与生长的热力 学条件发生显著变化,进而作用于生长动力学过

* 国家自然科学基金(批准号: 51474175, 51522102)和陕西省工业科技攻关项目(批准号: 2015GY138)资助的课题.

© 2017 中国物理学会 Chinese Physical Society

[†]通信作者. E-mail: hpwang@nwpu.edu.cn

程,有望产生新颖的凝固组织.而当前,人们对 Cu-Zr合金的研究主要集中于Cu₁₀Zr₇, Cu₅₀Zr₅₀ 等含Zr高的成分区域,如Zhou和Napolitano^[17] 根据第一性原理计算Cu-Zr化合物的稳定性,发 现CuZr₂和Cu₅₁Zr₁₄是稳定相而Cu₅Zr和Cu₁₀Zr 为亚稳相,并采用热处理实验方法进一步证实了 该结论. Wang等^[18]采用电磁悬浮技术实现了 Cu₅₀Zr₅₀的无容器快速凝固,获得最大过冷度为 325 K, 并揭示了不同以往的二元合金生长行为, 即随过冷度的增大生长速度增大,而当过冷度为 200 K时, 生长速度达到最大25 mm/s, 随过冷度 继续增大, 生长速度开始减小. Gegner 等^[19]利用 无容器静电悬浮技术对Cu50Zr50和Cu46Zr54进行 快速凝固实验,分别获得310 K和295 K的过冷度. 主要研究的问题以非晶形成、非晶结构弛豫、多组 元引入对Cu-Zr体系性能的影响等为主^[20-23],而 对Cu-Zr二元合金的共晶转变机理仍然十分缺乏 认识,过冷度和冷却速率对初生相形成的作用规 律,共晶转变在深过冷和高冷速条件下两相能否共 生生长,固溶体和金属间化合物两相生长的动力学 决定性因素是什么等一系列科学问题均悬而未决.

本文选取Cu-10 wt.% Zr亚共晶、Cu-12.27 wt.% Zr共晶和Cu-15 wt.% Zr过共晶合金三个 典型成分开展自由落体微重力实验,探索深过冷和 高冷速共同作用下Cu-Zr亚共晶合金中(Cu)固溶 体作为初生相或者过共晶合金中Cu₉Zr₂相作为初 生相的生长规律,深入研究共晶反应对过冷度和冷 却速率的依赖关系,并根据快速枝晶生长理论,对 枝晶的动力学转变特征进行深入探讨,探究非平衡 凝固对合金显微硬度的作用规律.

2 实验方法

Cu-Zr共晶合金自由落体实验在3m落管 中进行.实验样品由高纯Cu(99.999%)和高纯 Zr(99.99%)在电弧炉中熔炼而成,每个样品质量 为2.0g.实验时,将样品放于底部开有Φ0.3mm小 孔的Φ16×150mm的石英试管中并将其固定于落 管顶部,对落管抽真空至2.0×10⁻⁴Pa后按1:1比 例反充高纯He和高纯Ar混合气体至1.0×10⁵Pa. 利用高频感应熔炼装置将样品加热至液相线以上 200K吹入高压Ar气,使液态合金雾化成小液滴下 落,液滴下落过程中不与器壁接触.实验结束后, 打开落管底部法兰并收集装置中所有样品,将合金颗粒分级镶嵌后抛光腐蚀,所用腐蚀剂为1.5g FeCl₃+4.5 mL HCl+15 mL H₂O. 合金颗粒尺寸及 组织形貌用XJG-05型光学显微镜和Phenom Pro 型扫描电子显微镜进行观测和分析,采用HXD-2000TMC/LCD数字式显微硬度计测定合金的显 微硬度.

3 实验结果与分析讨论

图1为二元 Cu-Zr 合金相图的左边部分^[24], 实验所选的三个成分点均在相图中标出,分别为 Cu-10 wt.% Zr 亚共晶、Cu-12.27 wt.% Zr 共晶和 Cu-15 wt.% Zr 过共晶合金. 由相图可知在平衡凝 固条件下, Cu-10 wt.% Zr 亚共晶合金的凝固组织 由 18.76 vol.% 初生 (Cu) 相和 81.24 vol.% 的层片共 晶凝固组织构成; Cu-12.27 wt.% Zr 共晶合金是由 58.75 vol.% (Cu) 固溶体相和 41.25 vol.% Cu₉Zr₂ 金属间化合物相构成的层片共晶组织; Cu-15 wt.% Zr 过共晶合金的凝固组织为 23.27 vol.% Cu₉Zr₂ 相 和 76.73 vol.% 的层片共晶组织构成.



图 1 二元 Cu-Zr 合金的左边部分相图^[24] Fig. 1. The left part of Cu-Zr binary alloy phase diagram^[24].

3.1 液滴的冷却速率与过冷度

合金熔体的传热传质过程直接影响其凝固行 为.落管实验中合金液滴的尺寸较小,下落速度较 快,液滴的温度难以直接测定.合金的冷却速率和 过冷度主要依赖于液滴尺寸,由牛顿传热模型^[25] 计算液滴下落过程中的冷却速率,公式如下:

$$R_{\rm c} = \dot{T} = \frac{6}{\rho_{\rm L} C_{\rm PL} D} [\varepsilon_{\rm h} \sigma_{\rm SB} (T^4 - T_0^4) + h(T - T_0)], \qquad (1)$$

式中, C_{PL} 为液态合金比热, ρ_{L} 为液滴密度, D是 液滴直径, ε_{h} 为合金表面辐射系数, σ_{SB} 为 Stefan-Boltzmann 常数, T 为液滴下落过程中温度, T_0 为 环境气体温度, h 为对流换热系数.

根据 Lee 和 Ahn^[26]建立并改进的传热模型对 自由下落液滴的过冷度 Δ*T* 进行计算:

$$\frac{\Psi(D)}{T_{\rm N} \cdot \Delta T^2} = \ln \Phi(T_{\rm N}, D), \qquad (2)$$

其中,函数 $\Psi(D)$ 和 $\Phi(T_N, D)$ 被定义为

 π/T

D

$$\Psi(D) = \frac{16\pi\sigma_{\rm SL}^3 T_{\rm L}^2 f(D)}{3k_{\rm B}\rho_{\rm L}^2 \Delta H^2},$$
(3)

$$\Psi(T_{\rm N}, D) = \frac{\frac{\pi}{6} D^3 K_{\rm V} \Delta T^3 T_{\rm N}^2}{\Psi(D) \dot{T} (3T_{\rm N} - T_{\rm L}) + [\kappa + 2\varepsilon (T_{\rm N} - T_{\rm 0})] \Delta T^3 T_{\rm N}^2},$$
(4)

式中, $T_{\rm N}$ 为形核温度, f(D) 为异质形核因子, $T_{\rm L}$ 为液相线温度, $k_{\rm B}$ 为玻尔兹曼常数, $\sigma_{\rm SL}$ 为液固界 面能, ΔH 为熔化焓, $K_{\rm V}$ 是动力学参数, 此处为 10^{40} m⁻³·s⁻¹^[26], $\varepsilon \pi \kappa$ 是与液滴密度相关的函数.



图 2 Cu-12.27 wt.% Zr 共晶合金冷却速率与过冷度随 液滴直径的变化

Fig. 2. The calculated average cooling rate and undercooling of Cu-12.27 wt.% Zr eutectic alloy versus droplet size.

利用(1)—(4)式计算Cu-12.27 wt.%Zr共晶合 金的冷却速率和过冷度随液滴直径的变化关系,如 图2所示. 在液滴直径100—1000 μm范围内,随 液滴直径减小,冷却速率与过冷度均呈指数上 升,且冷却速率由 1.25×10^3 K·s⁻¹上升到 3.38×10^4 K·s⁻¹,过冷度由36 K上升到177 K.由于合金 成分变化对冷却速率与过冷度的影响较小,计算 Cu-10 wt.% Zr 亚共晶合金与Cu-15 wt.% Zr 过共 晶合金的冷却速率和过冷度曲线与Cu-12.27 wt.% Zr 共晶合金有着相同的趋势.

3.2 微重力条件下微观组织的演变规律

3.2.1 Cu-12.27 wt.% Zr 共晶合金的快速凝固

常规条件下二元共晶合金两相形核协同生长, 形成规则层片共晶组织.但由于重力的作用,导致 凝固组织分布不均匀,出现宏观偏析.图3为常规 条件下凝固组织的形貌特征,可以看到,沿重力方 向凝固组织差异较大,在样品顶部分布着大量树枝 状的(Cu)固溶体相,在其之间分布着共晶组织,而 在样品中部和底部则是层片规则共晶与弥散分布 的粒状共晶,偏析严重.

微重力条件下Cu-12.27 wt.% Zr 共晶合金的 快速凝固组织如图4所示,其中亮色相为(Cu)固溶 体相,黑色为金属间化合物Cu₉Zr₂相.落管实验 得到液滴直径分布在100—1000 μm之间.对于直 径较大的液滴,宏观上凝固组织分布均匀,呈规则 层片共晶生长,如图4(a)所示.随液滴直径减小, 能够清晰地看到层片共晶组织碎断成不规则共晶, 图4(b)为直径687 μm液滴凝固组织.图4(c)为液 滴直径180 μm的宏观凝固组织,对其局部放大可 以看到两个共晶相弥散结合在一起,无择优生长方 向,如图4(d)所示.所以,随液滴直径减小冷却速 率增大,Cu-12.27 wt.% Zr 共晶合金凝固组织由具 有一定生长方向的层片共晶向杂乱无规则的共晶 演变.

在快速凝固条件下,同一合金成分、不同直径 液滴的微观组织不同是因为随液滴直径减小,合 金凝固时的过冷度会增加.对于Cu-Zr二元共晶合 金,在不同过冷条件下,(Cu)枝晶、Cu₉Zr₂枝晶和 共晶的生长速度不同.凝固时会存在三种组织之间 的竞争生长,不同过冷度下生长速度占主导地位的 组织不同,导致形成的微观组织形貌不同.本文采 用TMK快速共晶生长模型^[14]和LKT/BCT快速 枝晶生长模型^[15,16]探究Cu-Zr共晶合金中三种组 织的生长速度与过冷度的关系.





图 3 Cu-12.27 wt.% Zr 母合金凝固微观组织形貌





(c) $R_{\rm c} = 1.83 \times 10^4 \, {\rm K/s}, D = 180 \, {\rm \mu m}$

(d) $R_{\rm c} = 1.83 \times 10^4 \, {\rm K/s}, \ D = 180 \ {\rm \mu m}$

图 4 自由落体条件下不同直径 Cu-12.27 wt.% Zr 共晶合金液滴的凝固组织形貌 (a) 直径为 845 μm 的共晶组 织; (b) 直径为 687 μm 的不规则共晶组织; (c) 直径为 180 μm 的宏观结构; (d) 为 (c) 图的局部放大图 Fig. 4. Solidified microstructure of Cu-12.27 wt.% Zr eutectic alloy with different diameters: (a) Lamellar eutectic structure of droplet with 845 μm; (b) the anomalous eutectic structure of droplet with 687 μm; (c) macrostructure of droplet with 180 μm; (d) partial enlarger view of Fig. 4 (c).

TMK 快速共晶生长理论认为过冷度 ΔT 、共晶 生长速度 V 和层片间距 λ 三者之间的关系为^[14]

$$\lambda^2 V = a^{\rm L} Q^{\rm L},\tag{5}$$

$$\lambda \Delta T = m a^{\rm L} \left[1 + \frac{P}{P + \lambda(\partial P / \partial \lambda)} \right], \qquad (6)$$

这里, P是Peclet数和实际溶质分配系数的函数; m是平衡相图的液相线斜率; a^L是与毛细常数、平 衡液相线斜率、溶质分配系数和两相体积比有关的 函数; Q^L是与层片间距、两相体积比和P函数有关 的函数.

由LKT/BCT快速枝晶生长理论可知, 枝晶生 长速度V、枝晶尖端半径R和过冷度 ΔT 之间存在 如下关系^[15,16]:

$$\Delta T = \Delta T_{\rm c} + \Delta T_{\rm t} + \Delta T_{\rm r} + \Delta T_{\rm k}, \qquad (7)$$

$$R = \frac{\Gamma/\sigma^*}{P_{\rm t}\xi_{\rm t}\frac{\Delta H}{C_{\rm P}} - \frac{2m'_{\rm L}C_0(1-k_{\rm v})P_{\rm c}}{1-(1-k_{\rm v})I_{\rm v}(P_{\rm c})}\xi_{\rm c}},$$
 (8)

式中, ΔT_c 是溶质过冷度, ΔT_t 是热过冷度, ΔT_r 是曲率过冷度, ΔT_k 是动力学过冷度, Γ 是Gibbs-Thomson系数, σ^* 是稳定性常数, P_t 是热Peclet数, P_{c} 是溶质 Peclet 数, $I_{v}(P_{c}) = P_{c} \exp(P_{c})E_{I}(P_{c})$ 为 溶质 Peclet 数的 Ivantsov 函数, m'_{L} 是非平衡凝固 条件下的实际液相线斜率, C_{0} 为合金初始成分, ξ_{c} 是溶质稳定性函数, ξ_{t} 是热稳定性函数. k_{v} 是实 际溶质分配系数, 可由 Aziz 模型^[27]来描述, 其表 达式为

$$k_{\rm v} = \frac{k_{\rm e} + a_0 V/D_{\rm L}}{1 + a_0 V/D_{\rm L}},\tag{9}$$

其中, k_e 为平衡溶质分配系数, a_0 为扩散特征长度, V 为生长速度, D_L 为固/液界面处扩散系数.

利用 TMK 快速共晶生长理论和 LKT/BCT 快速枝晶生长理论,对 Cu-12.27 wt.% Zr 共晶合金中 (Cu) 枝晶、Cu₉Zr₂ 枝晶和共晶的生长速度进行计 算.计算中所用的物理参数如表 1 所列,其中液相 线温度 T_L 、液相线斜率 m_L 、平衡溶质分配系数 k_e 是由 Cu-Zr 二元相图^[24] 计算获得,声速 V 为估测 值,而熔化焓 ΔH 、熔体比热 C_{PL} 、扩散系数 D_L 、 扩散特征长度 a_0 、Gibbs-Thomson系数 Γ 和界面 能 σ_L 是由纯金属 Cu, Zr 的物理参数^[28] 计算拟合 得到.

| 表1 计算所用Cu-Zr合金的物理参数 | 表1 | 计算所用 | Cu-Zr 合金的物理参数 [24,28] | |
|---------------------|----|------|-----------------------|--|
|---------------------|----|------|-----------------------|--|

Table 1. Physical parameters of Cu-Zr alloys used in the calculations ^[24,28].

| 参数 | 符号/(单位) | Cu-10 wt.% Zr | Cu-12.27 wt.% Zr | Cu-15 wt.% Zr |
|------------------|--|---|---|---|
| 合金成分 | $C_0/{ m wt.\%}$ | 10 | 12.27 | 15 |
| 液相线温度 | $T_{\rm L}/{ m K}$ | 1270 | 1245 | 1279 |
| 熔化焓 | $\Delta H \ / \mathrm{J} \cdot \mathrm{mol}^{-1}$ | 13462 | 13566 | 13176 |
| 熔体比热 | $C_{\rm PL}/J \cdot {\rm mol}^{-1} \cdot {\rm K}^{-1}$ | 31.59 | 31.63 | 31.8 |
| α 相液相线斜率 | $m_{\mathrm{L}lpha}$ /(K/wt.%) | -9.69 | -1.6 | -9.96 |
| β 相液相线斜率 | $m_{{ m L}eta}/({ m K/wt.\%})$ | 11.21 | 11.21 | 11.21 |
| 扩散系数 | $D_{\rm L}/{\rm m}^2{\cdot}{\rm s}^{-1}$ | 2.19×10^{-7} exp(-34354/RT) | 2.17×10^{-7} exp(-34378/RT) | 2.12×10^{-7} exp(-34405/RT) |
| 扩散特征长度 | $a_0/{ m m}$ | 6.21×10^{-10} | 6.18×10^{-10} | 6.16×10^{-10} |
| Gibbs-Thomson 系数 | $\Gamma/{ m K}{\cdot}{ m m}$ | 2.59×10^{-7} | 2.57×10^{-7} | 2.54×10^{-7} |
| 声速 | $V_0/\mathrm{m}\cdot\mathrm{s}^{-1}$ | 3000 | 3000 | 3000 |
| α 相溶质分配系数 | $k_{\mathrm{e}lpha}$ | 0.029 | 0.014 | 0.026 |
| β 相溶质分配系数 | $k_{{ m e}eta}$ | 0 | 0 | 0 |
| α 相界面能 | $\sigma_{ m Llpha}/ m J{\cdot}m^{-2}$ | 0.333 | 0.333 | 0.331 |
| β 相界面能 | $\sigma_{{\rm L}\beta}/{\rm J}{\cdot}{\rm m}^{-2}$ | 0.323 | 0.322 | 0.322 |



图 5 (a) (Cu) 枝晶、Cu₉Zr₂ 枝晶和层片共晶生长速度与过冷度的关系; (b) 部分过冷度对总体过冷度的贡献 Fig. 5. (a) The calculated growth velocities of primary (Cu) and Cu₉Zr₂ dendrites and lamellar eutectic versus undercooling; (b) partial undercoolings versus bulk undercooling.

图 5 (a) 是 Cu-12.27 wt.% Zr 共晶合金中 (Cu) 枝晶、Cu₉Zr₂ 枝晶与共晶的生长速度随过冷度变化 的计算结果.可以看到, 三相生长速度均随过冷度 的增大而增大, 但共晶生长速度最快且始终领先于 其他两相, 这与图 4 凝固组织相符合.

过冷熔体的总体过冷度 ΔT 是由溶质过冷度 $\Delta T_{\rm c}$ 、热过冷度 $\Delta T_{\rm t}$ 、曲率过冷度 $\Delta T_{\rm r}$ 和动力学过冷 度 $\Delta T_{\rm k}$ 四部分组成.由LKT/BCT快速枝晶生长 理论模型计算Cu-12.27 wt.%Zr共晶合金中(Cu) 相的部分过冷度对总体过冷度的贡献如图5(b) 所示.当 $\Delta T < 420$ K时,热过冷度、曲率过冷 度和动力学过冷度均随过冷度的增大而增大,当 $\Delta T > 420$ K时,曲率过冷度发生先减小后增大, 而热过冷度与动力学过冷度迅速增大,但在整个 凝固过程中,始终是由溶质过冷度支配(Cu)枝晶 的生长过程.而对Cu-10 wt.%Zr亚共晶合金和 Cu-15 wt.%Zr过共晶合金计算(Cu)枝晶的各部 分过冷度对总体过冷度的贡献具有相似结论,即在 整个凝固过程中始终是由溶质扩散控制(Cu) 枝晶 的生长过程.

3.2.2 Cu-10 wt.% Zr 亚共晶合金的微观组织 特征

通过落管实验获得的 Cu-10 wt.% Zr 亚共晶合 金液滴在 100—1080 μm 之间,其快速凝固条件下 的组织形貌如图 6 所示,其中亮色相为初生 (Cu) 相,在初生相之间分布着深色的共晶组织.可以 看到,在微重力无容器条件下,初生 (Cu) 相枝晶在 整个颗粒中呈随机分布,偏析程度小,这说明微重 力减小了快速凝固过程中的宏观偏析而使得初生 (Cu)相分布均匀.图6(a)是直径为952μm液滴的 凝固组织,能够清晰地看到粗大的(Cu)枝晶并且 枝晶间分布着层片共晶组织.随液滴直径减小冷 却速率增大,部分颗粒中观测到花状组织结构,如 图6(b)为直径480μm液滴的凝固组织,其中心是 由(Cu+Cu₉Zr₂)共晶组织构成,四周环绕着粗大 (Cu)枝晶,而后以层片共晶向四周辐射生长直到 碰到其他共晶组织.在较小的液滴中,出现了棒状 和层片状共晶凝固组织,如图6(c)所示.图6(d)是 图6(c)中组织的局部放大.综上所述,随液滴直径 的减小,Cu-10 wt.%Zr亚共晶合金的快速凝固组 织由(Cu)枝晶和层片共晶组织向不规则共晶转变.

计算所得 Cu-10 wt.% Zr 亚共晶合金中 (Cu) 枝晶生长速度和尖端半径与过冷度关系结果如 图 7 所示. 随过冷度增大, (Cu) 枝晶生长速度迅速 增大,且生长速度超过1 m/s. 而在 Cu-10 wt.% Zr 亚共晶合金的微观凝固组织中, (Cu) 固溶体相始终 是主要组织,且随液滴直径减小,初生 (Cu) 相所占 体积分数增大.

3.2.3 Cu-15 wt.% Zr 过共晶合金的微观组织 演变

落管实验获得了 Cu-15 wt.% Zr 过共晶合金直 径为78—1260 μm 液滴的快速凝固组织,观察到在 同一液滴中,有的部分凝固组织生长粗大,而另一 部分均匀细密,可能原因是液滴在下落过程中受到 浓度梯度和温度梯度等影响,造成组织生长不均 匀,表现出宏观上弯曲不规则生长.图8(a)为直径



(c) $R_{\rm c} = 1.51{\times}10^4\,{\rm K/s},\; D = 210~{\rm \mu m}$

(d) $R_{\rm c} = 1.51 \times 10^4 \, {\rm K/s}, D = 210 \, {\rm \mu m}$

图6 不同直径液滴 Cu-10 wt.% Zr 亚共晶合金的凝固组织形貌 (a) $D = 952 \,\mu m$ 的亚共晶组织; (b) $D = 480 \,\mu m$ 的超细共晶结构; (c) $D = 210 \,\mu m$ 的宏观凝固组织; (d) $D = 210 \,\mu m$ 的局部放大组织形貌 Fig. 6. Solidified microstructure of Cu-10 wt.% Zr hypoeutectic alloy droplets with different diameters: (a) Lamellar hypoeutectic structure of droplet with 952 μm ; (b) ultrafine eutectic structure of solidified droplet with 480 μm ; (c) macrostructure of solidified droplet with 210 μm ; (d) partial enlarger view microstructure with 210 μm .

1100 μm液滴的过共晶凝固组织,其中黑色条带 状为Cu₉Zr₂相,亮色为(Cu)固溶体相,其之间生 长着共晶组织,且在宏观弯曲部分分布着大量的 粒状共晶. 当液滴直径减小到565 μm时,块状 (Cu)固溶体相减小,组织发生细化,如图8(b)所 示.图8(c)为小液滴直径中形成的典型球状不规 则共晶胞,(Cu)固溶体相与金属间化合物Cu₉Zr₂ 相弥散分布生长,在形核中心周围环绕着(Cu)相 枝晶,而后继续以弯曲状共晶外延式生长.随液滴 直径减小,如图8(d),出现了多个球状晶胞结构, 晶胞周围凝固组织无规则生长,共晶胞的分布无明 显方向性,这也源于微重力效应.显然,随液滴直 径减小,Cu-15 wt.%Zr过共晶合金的快速凝固组 织由Cu₉Zr₂金属间化合物和层片共晶组织向球状 不规则共晶转变.



图 7 Cu-10 wt.% Zr 亚共晶合金初生 (Cu) 枝晶生长速 度和尖端半径与过冷度关系

Fig. 7. The calculated growth velocity and tip radius of primary (Cu) dendrite versus undercooling of Cu-10 wt.% Zr hypoeutectic alloy.



(c) $R_{\rm c} = 4.32 \times 10^3 \, {\rm K/s}, \ D = 325 \ {\rm \mu m}$

(d) $R_{\rm c} = 8.06 \times 10^4 \, {\rm K/s}, \ D = 80 \ {\rm \mu m}$

图 8 不同直径液滴 Cu-15 wt.% Zr 过共晶合金的凝固组织形貌 (a) 液滴直径为 1100 µm 的过共晶凝固组织; (b) 液滴直径 为 565 µm 的细化共晶组织; (c) 液滴直径 325 µm 的粒状共晶与球状晶胞结构; (d) 直径为 80 µm 的多个球状晶胞凝固组织 Fig. 8. Solidified microstructure of Cu-15 wt.% Zr hypereutectic droplets with different diameters: (a) Hypereutectic solidification microstructure of droplet with D = 1100 µm; (b) the refined eutectic solidification microstructure of droplet with D = 565 µm; (c) spherical cell and granular eutectic structure with D = 325 µm; (d) multiple spherical structure of droplet with D = 80 µm.

3.3 快速凝固合金的显微硬度

为了探究不同冷却速率和过冷度下共晶合金的凝固组织对合金力学性能的影响,本文对三个共晶合金的显微硬度进行了测试.维氏硬度(H_V)是利用光学放大,测出一定试应力下压入被测材料的压痕对角线长度来求出被测金属微观组织的硬度. 计算公式如下^[29]:

$$H_{\rm V} = 0.102 \times \frac{2F \sin \frac{\alpha}{2}}{d^2} = 0.102 \times \frac{1.8544F}{d^2} = 0.1891 \times \frac{F}{d^2},$$
 (10)

式中, F是试应力(N), S是压痕面积(mm²), d是压 头对角线长度(mm), α 是压头相对面夹角(136°). 测量施加载荷为0.98 N, 保荷时间为10 s, 每个样 品测量20次, 取其平均值作为合金凝固组织的显 微硬度.

对 Cu-10 wt.% Zr 亚共晶、Cu-12.27 wt.% Zr 共晶、Cu-15 wt.% Zr 过共晶合金测定显微组织的 硬度结果如图 9 所示. 图 9 (a) 为 Cu-10 wt.% Zr 亚 共晶合金凝固组织中初生 (Cu) 相的结果, 随凝固 液滴直径减小, 显微硬度线性增大, 由 123 kg/mm² 增大到 212 kg/mm², 增幅为 72.4%, 其线性关系 如下:

$$H_{\rm V} = -0.083D + 220.66,\tag{11}$$

深过冷和高冷速使初生(Cu)枝晶组织细化均匀, 从而显微硬度增大. 与文献[30]中Cu-72 wt.% Ag测量的显微硬度相比,在同一液滴直径如 400 μm时, Cu-10 wt.% Zr合金的显微硬度为 187.9 kg/mm², 而Cu-72 wt.% Ag的显微硬度为 142.8 kg/mm², 且随液滴直径减小, 二者的显微硬 度值差距增大.



图 9 共晶合金的显微硬度随液滴直径的变化 (a) Cu-10 wt.% Zr 亚共晶合金中初生 (Cu) 相; (b) 三种共晶合金 中的共晶相

Fig. 9. Variation of microhardness as a function versus droplet diameter: (a) Variation of microhardness as primary (Cu) of Cu-10 wt.% Zr hypoeutectic; (b) variation of microhardness as eutectic phase of three eutectic alloy.

图 9 (b) 为测定三种合金组织的共晶相得到的 显微硬度, 在同一液滴直径即相同冷却速率下, 显 微硬度随合金初始成分的增大而增大, 且随液滴直 径减小, 三者显微硬度均呈现增大趋势, 这是由于 过冷度和冷却速率的增大, 使得共晶组织均匀细 化, 从而显微硬度增大, 提高了合金的力学性能.

4 结 论

本文研究了微重力无容器条件下Cu-Zr共晶 合金的液固相变规律,得到如下结论.

1) 实验发现, 随液滴直径减小, 合金熔体冷却速率和过冷度增大, Cu-12.27 wt.% Zr 共晶合金凝固组织分布均匀, 呈规则层片共晶生长; Cu-10 wt.% Zr 亚共晶合金的凝固组织发生由粗大的 (Cu) 相枝晶与规则层片共晶向不规则共晶演变; Cu-15 wt.% Zr 过共晶合金中初生 Cu₉Zr₂ 金属间 化合物以条状生长, 其间分布着宏观上呈弯曲状的 共晶晶粒组织. 在冷却速率较大时, 三个合金凝固 组织均出现了球状晶胞结构.

2) 基于 TMK 和 LKT/BCT 模型计算发现枝 晶与共晶生长速度随过冷度增大而增大,并且在整 个凝固过程中,始终是溶质扩散控制(Cu)相枝晶 生长速度.

3) 对 Cu-10 wt.% Zr 亚共晶合金、Cu-12.27 wt.% Zr 共晶合金和 Cu-15 wt.% Zr 过共晶合金 显微硬度测定,结果表明,随液滴直径减小,初生

(Cu)相显微硬度线性增加,三个合金的共晶相显微 硬度均增大,且随初始成分增加而增大.

感谢空间材料科学与技术重点实验室魏炳波教授的持 续支持,感谢杨尚京和蔡晓在实验过程中的帮助.

参考文献

- Cao L G, Cochrane R F, Mullis A M 2014 J. Alloys Compd. 615 S599
- [2] Clopet C R, Cochrane R F, Mullis A M 2013 Appl. Phys. Lett. 102 031906
- [3] Cui C J, Zhang J, Xue T, Liu L, Fu H Z 2015 J. Mater. Sci. Technol. 31 280
- [4] Hu L, Li L H, Yang S J, Wei B B 2015 Chem. Phys. Lett. 621 91
- [5] Wu M W, Xiong S M 2011 Acta Phys. Sin. 60 058103
 (in Chinese) [吴孟武, 熊守美 2011 物理学报 60 058103]
- [6] Yan N, Wang W L, Dai F P, Wei B B 2011 Acta Phys. Sin. 60 034602 (in Chinese) [闫娜, 王伟丽, 代富平, 魏炳 波 2011 物理学报 60 034602]
- [7] Zhang N N, Luo X H, Feng S B, Ren Y H 2014 J. Mater. Sci. Technol. 30 499
- [8] Zhao C C, Zuo X W, Wang E G, Niu R M, Han K 2016 Mater. Sci. Eng. A 652 296
- [9] Zuo X W, Guo R, Zhao C C, Zhang L, Wang E G, Han K 2016 J. Alloys Compd. 676 46
- [10] Erol M, Büyük U 2016 Trans. Indian. Inst. Met. 69 961
- [11] Ge L L, Liu R P, Li G, Ma M Z, Wang W K 2004 Mater. Sci. Eng. A 385 128
- [12] Yang S J, Wang W L, Wei B B 2015 Acta Phys. Sin. 64
 056401 (in Chinese) [杨尚京, 王伟丽, 魏炳波 2015 物理学报 64 056401]

068101 - 9

- [13] Lü P, Wang H P 2016 Sci. Rep. 6 22641
- [14] Trivedi R, Magnin P, Kurz W 1987 Acta Metall. 35 971
- [15]~Lipton J, Kurz W, Trivedi R
 1987 Acta Metall. 35957
- [16] Boetinger W J, Coriell S R, Trivedi R 1987 Proceedings of the Fourth Conference on Rapid Solidification Processing, Principles and Technologies Baton Rouge, USA, 1987 p13
- [17] Zhou S H, Napolitano R E 2010 Acta Mater. 58 2186
- [18] Wang Q, Wang L M, Ma M Z, Binder S, Volkmann T, Herlach D M, Wang J S, Xue Q G, Tian Y J, Liu R P 2011 Phys. Rev. B 83 014202
- [19] Gegner J, Shuleshova O, Kobold R, Holland-Moritz D, Yang F, Hornfeck W, Bednarcik J, Herlach D M 2013 J. Alloys Compd. 576 232
- [20] Gierlotka W, Zhang K C, Chang Y P 2011 J. Alloys Compd. 509 8313
- [21] Han X J, Schober H R 2011 Phys. Rev. B 83 224201

- [22] Wang N, Li C R, Du Z M, Wang F M, Zhang W J 2006 Calphad 30 461
- [23] Yang F, Holland-Moritz D, Gegner J, Heintzmann P, Kargl F, Yuan C C, Simeoni G G, Meyer A 2014 Europhys. Lett. 107 46001
- [24] Okamoto H 2008 J. Phase Equilibria. 29 204
- [25] Levi C G, Mehrabian R 1982 Matall. Trans. A 13 221
- [26] Lee E S, Ahn S 1994 Acta Metall. Mater. 42 3231
- [27] Aziz M J 1982 J. Appl. Phys. 53 1158
- [28] Gale W F, Totememier T C 2004 Smithells Metals Reference Book (8th Ed.) (Amsterdam: Elsevier Publishers Ltd) p8-1
- [29] Guo H S, Guo X P 2011 Trans. Nonfermus Met. Soc. China 21 1283
- [30] Erol M, Böyük U, Volkmann T, Herlach D M 2013 J. Alloys Compd. 575 96

Liquid-solid phase transition of Cu-Zr eutectic alloy under microgravity condition^{*}

Chen Ke-Ping Lü Peng Wang Hai-Peng[†]

(Department of Applied Physics, Northwestern Polytechnical University, Xi'an 710072, China)
 (Received 31 October 2016; revised manuscript received 28 November 2016)

Abstract

Eutectic phase transition involves the competitive nucleation and coupled growth of two solid phases within one liquid phase. Phase selection especially under unequilibrium condition, may result in novel microstructures and thus affects the performances of eutectic alloys. Liquid Cu-10 wt.% Zr hypoeutectic, Cu-12.27 wt.% Zr eutectic and Cu-15 wt.% Zr hypereutectic alloys are rapidly solidified in the containerless process in a 3 m drop tube. During the experiments, the Cu-Zr alloys are heated by induction heating in an ultrahigh vacuum chamber and further overheated to 200 K above their liquidus temperatures for a few seconds. Then the liquid alloys are ejected out from the small orifice and dispersed into tiny droplets after adding the argon gas flow. The solidified samples are analyzed by Phenom Pro scanning electron microscope and HXD-2000 TMC/LCD microhardness instrument. The competitive nucleation and growth among (Cu) dendrite, Cu_9Zr_2 dendrite and ($Cu+Cu_9Zr_2$) eutectic phase become more and more intensive as droplet diameter decreases. The layer spacing in Cu-12.27 wt.% Zr eutectic alloy decreases when the undercooling increases. And the microstructural transition takes place from lamellar eutectic to anomalous eutectic. The microstructure of Cu-10 wt.% Zr hypoeutectic alloy is characterized by (Cu) dendrite and lamellar eutectic. Whereas the microstructure in Cu-15 wt.% Zr hypereutectic alloy consists of Cu₉Zr₂ dendrite and lamellar eutectic. For the Cu-10 wt.% Zr hypoeutectic alloy, with the decrease of droplet size, the primary (Cu) phase transforms from coarse dendrites into equiaxed grains, and the volume fraction of (Cu) dendrite becomes larger and larger. As for Cu-15 wt.% Zr hypereutectic alloy, the primary Cu_9Zr_2 intermetallic compound grows in a band manner, and with the decrease of droplet size and increase of cooling rate, the solidified microstructure transforms from band Cu_9Zr_2 dendrite plus lamellar eutectic into spherical cell structure. The three alloys reach maximal undercooling at 177 K, 156 K and 204 K, respectively. The Trivedi-Magnin-Kurz and Lipton-Kurz-Trivedi/Boetinger-Coriell-Trivedi models are used to analyze the dendritic and eutectic growth as a function of undercooling. Theoretical analysis indicates that both dendritic growth and eutectic growth are controlled by solute diffusion during liquid-solid phase transition. To further investigate the effects of cooling rate and undercooling on the mechanical properties of Cu-Zr eutectic alloys, the microhardness of each of different phases is determined. The microhardness of the primary (Cu) phase within Cu-10 wt.% Zr hypoeutectic alloy is strengthened with the increase of cooling rate. The microhardness of eutectic within the three alloys also increases with increasing the cooling rate and the initial alloy composition of the alloy.

Keywords: rapid solidification, high undercooling, eutectic, microgravity

PACS: 81.30.Fb, 61.25.Mv, 81.05.Bx, 81.30.-t

DOI: 10.7498/aps.66.068101

^{*} Project supported by the National Natural Science Foundation of China (Grant Nos. 51474175, 51522102) and the Science and Technology Program of Shaanxi Province, China (Grant No. 2015GY138).

[†] Corresponding author. E-mail: hpwang@nwpu.edu.cn