物理学报 Acta Physica Sinica

Chinese Physical Society



Institute of Physics, CAS

二十面体团簇的遗传: 一个与快凝 Cu₅₆Zr₄₄ 合金玻璃形成能力有关的动力学参数 邓永和 文大东 彭超 韦彦丁 赵瑞 彭平 Heredity of icosahedrons: a kinetic parameter related to glass-forming abilities of rapidly solidified Cu₅₆Zr₄₄ alloys Deng Yong-He Wen Da-Dong Peng Chao Wei Yan-Ding Zhao Rui Peng Ping

引用信息 Citation: Acta Physica Sinica, 65, 066401 (2016) DOI: 10.7498/aps.65.066401 在线阅读 View online: http://dx.doi.org/10.7498/aps.65.066401 当期内容 View table of contents: http://wulixb.iphy.ac.cn/CN/Y2016/V65/I6

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

粉末状态对激光立体成形Zr₅₅Cu₃₀Al₁₀Ni₅块体非晶合金晶化行为的影响

Influence of powdered state on crystallization during laser solid forming Zr₅₅Cu₃₀Al₁₀Ni₅ bulk metallic glasses

物理学报.2015, 64(16): 166402 http://dx.doi.org/10.7498/aps.64.166402

Fe-Pb 合金凝固多相体系内偏析形成过程的三维数值模拟

Three-dimensional modelling and numerical simulation on segregation during Fe-Pb alloy solidification in a multiphase system

物理学报.2014, 63(7): 076101 http://dx.doi.org/10.7498/aps.63.076101

Al-Ni-RE 非晶合金的晶化行为和热稳定性

Crystallization behavior and thermal stability of Al-Ni-RE metallic glasses 物理学报.2013, 62(13): 136401 http://dx.doi.org/10.7498/aps.62.136401

快速凝固 Ti-Cu-Fe 合金的相组成与组织演变规律

Phase constitution and microstructure evolution of rapidly solidified Ti-Cu-Fe alloy 物理学报.2012, 61(21): 216102 http://dx.doi.org/10.7498/aps.61.216102

Ca₇₀Mg₃₀金属玻璃形成过程热力学、动力学和结构特性转变机理的模拟研究 Simulation study on thermodynamic dynamic and structural transition mechanisms during the formation of Ca₇₀Mg₃₀ metallic glass 物理学报.2012, 61(13): 136401 http://dx.doi.org/10.7498/aps.61.136401

二十面体团簇的遗传: 一个与快凝Cu₅₆Zr₄₄ 合金 玻璃形成能力有关的动力学参数*

邓永和¹⁾²⁾ 文大东¹⁾ 彭超¹⁾ 韦彦丁¹⁾ 赵瑞¹⁾ 彭平^{1)†}

1)(湖南大学材料科学与工程学院,长沙 410082)

2) (湖南工程学院理学院, 湘潭 411104)

(2015年8月2日收到;2015年11月16日收到修改稿)

采用分子动力学方法模拟研究了液态 Cu₅₆Zr₄₄ 合金在不同冷速 γ 与压力 *P*下的快速凝固过程,并通过 基于 Honeycutt-Andersen 键型指数的扩展团簇类型指数法对其微结构演变特性进行了分析.结果表明:快凝 玻璃合金的局域原子组态主要是 (12 12/1551) 规则二十面体、以及 (12 8/1551 2/1541 2/1431) 与 (12 2/1441 8/1551 2/1661) 缺陷二十面体.通过原子轨迹的逆向跟踪分析发现:从过冷液体中遗传下来的二十面体对快 凝合金的玻璃形成能力 (GFA) 具有重要影响,不仅其可遗传分数 $F_i = N_{300 \text{ K}\leftarrow T_g}^i / N_{T_g}$ 与GFA 密切相关,而 且其遗传起始温度 (T_{onset}) 与合金约化玻璃转变温度 $T_{\text{rg}} = T_g/T_m$ 也存在很好的对应关系.

关键词:快速凝固,分子动力学,玻璃形成能力,二十面体团簇 PACS: 64.70.Pe, 61.25.Mv, 64.70.D-, 71.15.Pd DOI: 10.7498/aps.65.066401

1引言

金属玻璃因其独特的物理、化学与机械性质备 受关注^[1-3],关于其原子组态结构与玻璃化转变也 取得了许多重要进展^[4],许多学者曾从热力学角度 对合金的玻璃形成能力(GFA)进行过研究^[3,5-7], 但对制约其GFA的结构因素^[8]一直缺乏深入了 解^[9].近来,人们已经认识到过渡金属-过渡金属 (TM-TM)合金的GFA与其熔体的局域原子结构 密切相关^[9-17],特别是其中的二十面体^[10-13].作 为TM-TM合金熔体及其快凝非晶固体的主要结 构单元,二十面体团簇不仅被证实对晶体序的形核 与长大有抑制作用^[18],而且在快凝过程中还具有 一定的结构稳定性与组态延续性^[11,12,15].这种组 态结构的延续性本质上即是液态金属的结构遗传 性^[19,20].虽然没有任何证据表明液体中的二十面 体能够被直接遗传到快凝固体,但原子轨迹的逆向 追踪表明:局域原子结构的组态遗传的确是快凝 合金的固有特性,只不过遗传的起始温度出现在 过冷液相区而非最初的合金熔体^[19,20].既然金属 玻璃被称为"被冻结的液体",二十面体团簇又是 TM-TM合金熔体的重要结构单元^[1],因此,不难 设想:过冷液体中二十面体团簇的可遗传分数与遗 传能力很可能与快凝合金的GFA存在某种内在的 联系,即TM-TM合金的GFA应该可以通过过冷液 体中可遗传二十面体团簇的数目与分布来评估或 预测.

为了验证上述设想,本文选取Cu₅₆Zr₄₄合金为研究对象,采用分子动力学(MD)方法,模拟研究了Cu₅₆Zr₄₄的快速凝固过程,并采用基于Honeycutt-Andersen (H-A)键型指数^[21]的扩展团簇类型指数法(CTIM)^[20,22]表征和跟踪了其微结构的演化. 在这里,Cu-Zr合金的选取主要是基于该模型合金的局域原子结构和玻璃形成能力已有大量报道^[17,23-25],如在快凝非晶中不仅检测到了大量二

* 国家自然科学基金 (批准号:51071065, 51428101) 和湖南省自然科学基金 (2013JJ6070, 2015JJ5033) 资助的课题.

© 2016 中国物理学会 Chinese Physical Society

[†]通信作者. E-mail: ppeng@hnu.edu.cn

十面体短程序^[10-14]甚至中程序^[13,26-28]的存在; 同时还发现二十面体团簇在玻璃化转变过程中起 了非常关键的作用,其数目除了可在一定程度上表 征快凝合金的玻璃化转变程度外^[11],甚至还可用 来初步评估不同成分的玻璃形成能力等^[10].鉴于 金属玻璃的局域原子结构与冷却速率^[19-31]和环 境压力等^[32-34]制备条件密切相关,而冷速与压力 又是决定快凝Cu-Zr合金能否形成非晶合金的关 键因素,因此,本文着重研究不同冷速γ与压力*P* 下熔体中二十面体团簇的遗传对Cu₅₆Zr₄₄合金玻 璃转变与GFA的影响.

2 计算条件与方法

MD模拟采用LAMMPS (large-scale atomic/ molecular massively parallel simulator)程序^[35]. 首先将10000个原子 (5600个Cu原子和4400个Zr 原子)随机地置于一个立方盒中,并给每个原子编 号 (设定ID).采用常温常压NPT系综,并按周期性 边界条件运行.原子间相互作用势采用Mendelev 等^[36]最近发展的嵌入原子势.模拟起始温度设 为1600 K (注: Cu₅₆Zr₄₄合金的实验熔点 T_m 约 为1191 K^[37]),流体静压力P分别设为0, 2, 4, 6, 8 GPa.时间步长设为1 fs.首先让处于不同压 力下的系统分别在初始温度等温运行1 ns使之 达到初步的平衡状态, 然后分别以冷速 $\gamma = 10$, 10², 10³, 10⁴ 和10⁵ K/ns冷却至300 K, 其间每隔 $\Delta T = 10$ K收集一次数据, 以记录模拟体系的能量 与每个原子的空间坐标.

3 模拟结果与讨论

3.1 约化玻璃转变温度 $T_{\rm rg}$

模拟体系结构采用双体分布函数g(r)^[17,38] 来表征. 图1给出了不同冷速 γ 与压力P下液态 Cu56Zr44合金快速冷却至300K形成的固体的总 双体分布函数 $g_{tot.}(r)$. 由图1可见, $g_{tot.}(r)$ 曲线第 二峰均分裂成两个次峰,表明液态合金快速冷却 至300 K形成的固体具有非晶结构特征,并且其 中出现了大量的短程序与中程序^[39,40].通过对 系统平均每个原子总能量E随温度T变化曲线在 1400 K 和 300 K 间两个线性部分的插值和外推^[40], 得出: 在 P = 0 GPa 的环境压力下, $\gamma = 10, 10^2$, 10^3 , 10^4 和 10^5 K/ns 时, 快凝 Cu₅₆Zr₄₄ 合金的玻璃 转变温度Tg分别为912,926,943,958和972 K;在 $\gamma = 10^3$ K/ns冷却时, P = 0, 2, 4, 6 和8 GPa下 Tg分别为943, 970, 984, 997和1013 K. 此结果虽 高于 $\gamma \approx 10^2$ K/s的实验值674 K^[17,38],但与先前 $\gamma = 4.9 \times 10$ K/ns的MD模拟结果940 K^[41]非常 接近. 表明本文的模拟条件基本合适.



图 1 (a) 不同冷速 γ 与 (b) 压力 P 下快凝 Cu₅₆Zr₄₄ 合金 300 K 时的总双体分布函数 $g_{\text{tot.}}(r)$ Fig. 1. The total $g_{\text{tot.}}(r)$ curves of rapidly solidified Cu₅₆Zr₄₄ alloy of 300 K at various (a) cooling rates γ and (b) pressures P.

066401-2

考虑到约化玻璃转变温度 $T_{rg} = T_g/T_m$ 常可 用来表征快凝合金的非晶形成能力^[3],即 T_{rg} 越大, 合金GFA越好,本文进一步给出了快凝Cu₅₆Zr₄₄ 合金 $T_{rg} = T_g/T_m$ 随冷速 γ 与压力P的变化,如 图2所示.在这里,由于合金平衡熔点 T_m 计算的 困难,作为近似, T_m 采用了Cu₅₆Zr₄₄合金的实验 熔点 $T_m = 1191$ K^[38],没有考虑 T_m 随冷速 γ 与 压力P的变化.从图2可见,与文献[14]结果类似, 快凝Cu₅₆Zr₄₄合金的 T_{rg} 与lg γ 和P均呈近线性关 系,且随冷速升高或压力增加而增大.可见,无 论是冷速 γ 还是压力P的增大都有利于促进快凝 Cu₅₆Zr₄₄合金的玻璃化转变,同时提升其快凝非晶 固体的结构稳定性.



图 2 不同冷速 γ 与压力P下快凝 $Cu_{56}Zr_{44}$ 合金的约化 玻璃转变温度 $T_{rg} = T_g/T_m$

Fig. 2. Reduced glass transition temperatures $T_{\rm rg} = T_{\rm g}/T_{\rm m}$ of rapidly solidified Cu₅₆Zr₄₄ alloy at various cooling rate γ and pressure *P*.



Snapshot of atomic configurations

 $(12\ 2/1441\ 8/1551\ 2/1661)$

图3 (网刊彩色)原子团类型指数 (Z n/(ijkl),...)标定基本原子团的结构示意图 (深绿色球表示中心原子,褐色原子表示中心原子的近邻原子;红色球和蓝色球分别代表 H-A 根对原子和共有近邻原子,红色线和浅蓝色线分别表示根对原子和近邻原子的成键关系)

Fig. 3. (color online) Schematic diagraph of basic cluster $(Z n/(ijkl), \cdots)$ identified by extended cluster-type index method. The dark green and brown balls denote the central atom and its coordination atoms, respectively. The red balls and light blue balls represent H-A root pair atoms and near-neighbor atoms shared in common by the root pair, respectively. The red and blue lines denote the bond between the root pair atoms and bonds among the shared neighbors, respectively.

3.2 二十面体团簇的识别与表征

快凝Cu56Zr44合金中不同原子的团簇属 性采用基于H-A键型指数^[21]的扩展原子团类 型指数(Z n/(ijkl),...)^[20,22] 来表征. 在这里, $(Z n/(ijkl), \cdots)$ 表示给定截断距离 $r_{\alpha\beta}$ 内特定中 心原子与其近邻原子组成团簇的基本类型,即中 心原子的团簇属性,如图3所示.其中 $r_{\alpha\beta}$ 对应 于模拟系统历经各态偏双体分布函数g_{αβ}(r)第一 谷对应的原子间距 $r_{\min}, Z = \sum n/(ijkl)$ 表示与 中心原子组成原子团簇的近邻原子总数(即配位 数), n/(ijkl) 表示中心原子与近邻原子所形成的 各种H-A键对(ijkl)数目. 如由1个中心原子与 Z = 12个近邻原子形成的12个1551键对可表示 (12 12/1551)规则二十面体;当其中的2对1551键 对裂解成4个1541与1431时,相应的(128/1551 2/1541 2/1431) 可表示变形二十面体; 另一种常见 的缺陷二十面体则是(12 2/1441 8/1551 2/1661) 等.

采用上述定义, 快凝 Cu₅₆Zr₄₄ 合金模拟体系 中所有原子的团簇属性与各种基本原子团的种 类与分布可方便地导出, 如图 4 所示. 与先前的 结果^[19,20] 类似, 图 4 显示: Cu₅₆Zr₄₄ 玻璃合金中 存在各种类型的短程序(即基本原子团), 但其中 最主要的还是(12 12/1551)规则二十面体、以及 (12 8/1551 2/1541 2/1431) 与(12 2/1441 8/1551 2/1661) 缺陷二十面体. 图 5 进一步给出了不同冷 速 γ 与压力P下快凝 Cu₅₆Zr₄₄ 合金中(12 12/1551)





图 4 (网刊彩色) (a) 不同冷速 γ 与 (b) 压力 P 下 Cu₅₆Zr₄₄ 合金快凝至 300 K 时非晶固体中典型基本原子团的比例 Fig. 4. (color online) The fraction of typical basic clusters in rapidly solidified Cu₅₆Zr₄₄ alloys of 300 K at (a) various cooling rates γ and (b) pressures P.



图 5 (网刊彩色) 不同冷速 γ 与压力 P 下快凝 Cu₅₆Zr₄₄ 合金中 (a), (c) 规则二十面体数目 N(T) 及 (b), (d) 缺陷二十 面体的总数 $N_{\text{sum}}(T)$ 随温度 T 的变化



二十面体和(12 12/1551), (12 8/1551 2/1541 2/1431)与(12 2/1441 8/1551 2/1661)缺陷二十 面体数目N(T)及其总数 $N_{sum}(T) = \sum N(T)$ 随温度T的变化. 由图5可见,随着温度T降低,N(T)和 $N_{sum}(T)$ 增加,并且在 T_m — T_g 过冷液相区,N(T)和 $N_{sum}(T)$ 迅速增加,且N(T)和

 $N_{sum}(T)$ 变化趋势一致,表明二十面体团簇的形成与 $Cu_{56}Zr_{44}$ 合金的玻璃化转变的确具有某种特殊的联系^[10,20,30].

3.3 二十面体团簇的遗传与跟踪

按照先前的定义^[19],团簇结构的遗传可分为 3种类型,即完全遗传(perfect heredity)、核遗传 (core heredity)和碎片遗传(segmental heredity). 对于一个中心原子ID限定的基本团簇来说,当体 系温度从T₁下降到T₂ (<T₁)时, 如果团簇类型和 核与壳层原子的种类、数目及原子编号均保持不 变,则该基本团簇的演化为完全遗传;如果只是 团簇类型和中心原子种类与编号不变,但部分配 位原子的种类或编号发生了变化,则是部分遗传. 由于此种模式下被跟踪中心原子及其所属团簇的 种类和主体结构仍然保持恒定,因此我们称之为 核遗传.显然,核遗传模式下基本原子团的成分 (即化学序)可能会发生改变,如图6所示.进一步, 考虑到(12 2/1441 8/1551 2/1661)和(12 8/1551 2/1541 2/1431) 与(12 12/1551) 在组态结构上十分 接近,其主体结构都是由具有五次对称的1551键 对组成,而Cu56Zr44合金在快速凝固过程中又存 在大量的(122/14418/15512/1661)和(128/1551

2/1541 2/1431)基本团簇(参见图4),因此,它们之间的转变在某种程度上也可被视为二十面体的部分遗传,即碎片遗传.至于其他团簇类型之间的演化则被定义为基本团簇的转变.

根据上述定义^[19,20],本文跟踪分析了不同冷 速γ与压力*P*下Cu₅₆Zr₄₄合金在快凝过程中二十 面体团簇可遗传分数 f_i 随温度*T*的变化,如图7所 示.在这里: $f_i = N_{T_2}^i/N_{T_1}$,其中i = p, c, s, 分别表示完全遗传、核遗传和碎片遗传; N_{T_1} 表示*T*₁时 体系中的二十面体总数, $N_{T_2}^i$ 表示通过第i种模式 遗传到 $T_2 = T_1 - \Delta T (\Delta T = 10 \text{ K})$ 时的二十面体 数目.考虑到在 $T < T_g$ 温度区间完全遗传 f_p 远高 于核遗传 f_c 与碎片遗传 f_s ^[19],图7 仅给出了 f_p 与 $f_{total} = f_p + f_c + f_s$ 的温度*T*依赖关系曲线.

由图7可见,在 $T_{\rm m}$ 以上温区,可遗传二十面体团簇的数目很少.随着温度T降低, $f_{\rm p} = f_{\rm total}$ 迅速增大,并在 $T_{\rm g}$ — $T_{\rm m}$ 过冷液相区发生急剧变化. 值得注意的是,300 K时 $f_{\rm p} = f_{\rm total}$ 虽然分别达到了70%和90%,但在300 K— $T_{\rm g}$ 温区, $f_{\rm p} = f_{\rm total}$ 的温度特性曲线却几乎不随冷速 γ 与压力P变化.冷速 γ 与压力P对二十面体团簇遗传特性的影响主要体现在 $T_{\rm g}$ 以上的过冷液相区以及 $T_{\rm m}$ 以上的高温熔体区^[20].



图 6 (网刊彩色) 二十面体基本原子团的遗传示意图 (小球代表 Cu 原子, 大球表示 Zr 原子, 彩色球表示被交换的原子) Fig. 6. (color online) Schematic diagram of perfect heredity (red solid arrow), core heredity (pink dashed arrow) and segmental heredity (blue dashed arrow) of icosahedral basic clusters, in which small and big balls represent Cu and Zr atoms, respectively.



图 7 快凝过程中二十面体基本团簇完全遗传分数 f_p 与总遗传分数 f_{total} 随温度 T 的变化 (a) 不同冷速下的完 全遗传; (b) 不同冷速下的总遗传; (c) 不同压力下的完全遗传; (d) 不同压力下的总遗传

Fig. 7. The temperature dependence of descendible fraction of icosahedral clusters at various cooling rates and pressures: (a) Perfect heredity at 0 GPa; (b) the sum of perfect heredity, core heredity and segmental heredity at 0 GPa; (c) perfect heredity at 10^3 K/ns; (d) the sum of perfect heredity, core heredity and segmental heredity at 10^3 K/ns.

3.4 二十面体团簇的遗传与快凝合金的玻 璃形成能力

图7显示,在 T_{g} 以上温区,随着冷速 γ 与压力 P的升高,二十面体团簇 f_{p} 与 f_{total} 相应地增大, 这一结果似乎表明:在某种程度上,图2中快凝 Cu₅₆Zr₄₄合金 T_{rg} 随lg γ 和P的近线性上升可归因 于高冷速与大压力引起的可遗传二十面体团簇 数目的增加.为了确认上述结果,本文以 T_{g} 为参 考,进一步考察了冷速 γ 与压力P对二十面体团 簇从过冷液体直接遗传到300 K非晶固体的影响, 如图8所示.在这里 $F_{i} = N_{300 \text{ K}\leftarrow T_{g}}^{i}/N_{T_{g}}$,并且 $F_{total} = F_{p} + F_{c} + F_{s}$.其中, $N_{T_{g}}$ 为 $T_{1} = T_{g}$ 时过 冷液体中(12 12/1551)原子团数目, $N_{300 \text{ K}\leftarrow T_{g}}^{i}$ 表 示二十面体从 T_{g} 过冷液体经第i种方式遗传到 $T_{2} = 300 \text{ K}$ 非晶固体的数目.由图8可见,无论冷 速 γ 与压力P如何变化,快凝合金的 T_{rg} 都存在一 个随二十面体团簇可遗传分数 F_{i} 增大而升高的变 化趋势.表明快凝Cu₅₆Zr₄₄合金的GFA与过冷液 体中可遗传二十面体团簇数目之间确实存在某种 程度的内在联系.





Fig. 8. (color online) The correlation of reduced glass transition temperature $T_{\rm rg}$ with the number $N^i_{300 \rm \ K \leftarrow T_g} = F_i \cdot N_{T_g}$ of icosahedral clusters inherited from T_g to 300 K.

有鉴于此,本文采用原子轨迹逆向跟踪技术, 进一步对液态Cu56Zr44合金快速冷却至300 K时 凝固固体中各(12 12/1551)团簇进行了从低温到 高温的连续跟踪. 在这里, 与图8所示仅关注300 K 和Tg两个状态间的可遗传分数不同, 定义连续遗 传为被检测二十面体在快凝期间历经各态都存在 遗传. 这样, 我们就可得到模拟体系中二十面体团 簇的遗传起始温度Tonset^[20],即至少一个二十面体 团簇能够连续遗传至300 K非晶固体的最高温度. 表1详细列出了不同冷速 γ 与压力P下二十面体团 簇的遗传起始温度 T^i_{onset} 及其数目 N^i_{onset} .在这里, $T_{\text{onset}}^{\text{p}} 与 N_{\text{onset}}^{\text{p}}$ 分别表示二十面体团簇完全遗传的 起始温度和可遗传数目, T_{conset} 与 N_{conset} 分别表示 含完全遗传、核遗传与碎片遗传3种模式的混合 遗传起始温度和可遗传数目.为便于比较,表1还 列出了模拟体系在Tg 与300 K时(12 12/1551)团 簇的总数目 $N(T_g)$ 与N(300 K),以及从 T_g 过冷液 体到300 K快凝固体的完全遗传数目 N^p_{300 K←T_a}和 计及上述3种模式的混合遗传数目 $N_{300 \text{ K}\leftarrow T_{a}}^{\text{total}}$.从 表1可见, 遗传起始温度 $T_{\text{onset}}^{\text{p}}$ 随冷速 γ 与压力P增大而升高,但在遗传起始温度Tonset的可遗传二 十面体数目 N^p_{onset} 则对冷速γ与压力P变化不太 敏感.虽然二十面体团簇遗传起始温度Tonset通常 出现在 $T_{\rm g}$ — $T_{\rm m}$ 的过冷液相区^[19,20],但冷速 γ 与压 力P的升高却有可能使 $T_{\rm onset}$ 提升到合金熔体区, 如冷速增大到 $\gamma = 10^5$ K/ns时,其 $T_{\rm onset}^{\rm p} = 1220$ K 就超过了Cu₅₆Zr₄₄合金的实验熔点($T_{\rm m} = 1191$ K^[37]).当进一步计及二十面体类团簇间的部分 遗传时,其遗传起始温度 $T_{\rm onset}^{\rm total}$ 还会有所提高,如 在P = 2 GPa下,一个从1150 K过冷液体中完全 遗传到300 K的Cu₇Zr₆ (12 12/1551)规则二十面 体,可在1190 K追踪到它的前驱体,即Cu₅Zr₈(12 2/1441 8/1551 2/1661)缺陷二十面体.可见,增加 冷速 γ 或压力P除了有利于提升如图7所示 $T_{\rm g}$ 以 上温区二十面体的阶段性遗传性外,对二十面体团 簇从过冷液体到快凝固体的连续遗传也具有促进 作用.

图 9 进一步给出了不同冷速 γ 与压力P下 $T_{\text{onset}}^{\text{p}}$ 和 $T_{\text{onset}}^{\text{total}}$ 与 T_{rg} 之间的关系.从图 9 可见,伴随着 T_{onset} 升高, Cu₅₆Zr₄₄合金 T_{rg} 也随之增大,并 且不论是只考虑完全遗传的 $T_{\text{onset}}^{\text{p}}$,还是计及所有 部分遗传的 $T_{\text{onset}}^{\text{total}}$,合金 T_{rg} 与二十面体 T_{onset} 之间 都存在良好的近线形关系,表明二十面体团簇的遗 传确实是一个可有效评估快凝Cu₅₆Zr₄₄合金GFA 的特征物理量.

表1 不同冷速γ与压力 P 下快凝 Cu₅₆Zr₄₄ 合金中可遗传 (12 12/1551) 二十面体的统计信息

Table 1. The information of inheritable (12 12/1551) icosahedral clusters in rapid solidification of Cu₅₆Zr₄₄ alloy at various cooling rates and pressures. Note: $T_{\text{onset}}^{\text{p}}$ ($T_{\text{onset}}^{\text{total}}$) is the onset temperature of heredity; $N_{\text{onset}}^{\text{p}}$ ($N_{\text{onset}}^{\text{total}}$) is the number of inheritable icosahedral clusters at $T_{\text{onset}}^{\text{p}}$ ($T_{\text{onset}}^{\text{total}}$); $N(T_{\text{g}})$ and N(300 K) denotes the numbers of icosahedral clusters at T_{g} and 300 K, respectively, in which $N_{300 \text{ K} \leftarrow T_{\text{g}}}^{\text{p}}$ ($N_{300 \text{ K} \leftarrow T_{\text{g}}}^{\text{total}}$) is icosahedra inherited from the super-cooled liquid. Supercript "p" and "total" means the perfect heredity and the sum of perfect, core and segmental heredities.

Parameters	$\gamma/\mathrm{K}\cdot\mathrm{ns}^{-1}$					P/GPa					
	10^{1}	10^{2}	10^{3}	10^{4}	10^{5}	0	2	4	6	8	
$T_{\rm onset}^{\rm total}/{\rm K}$	1060	1100	1190	1230	1280	1190	1200	1210	1240	1260	
$N_{\mathrm{onset}}^{\mathrm{total}}$	5	3	4	3	3	4	5	4	4	7	
$T_{\rm onset}^{\rm p}/{\rm K}$	1030	1070	1130	1160	1220	1130	1150	1160	1180	1210	
$N_{\mathrm{onset}}^{\mathrm{p}}$	1	2	2	2	1	2	3	2	2	3	
$N_{300 \ \mathrm{K}\leftarrow T_{\mathrm{g}}}^{\mathrm{p}}$	74	108	79	62	35	76	96	121	154	158	
$N_{300~\mathrm{K}\leftarrow T_{\mathrm{g}}}^{\mathrm{total}}$	267	230	164	125	70	157	191	224	282	300	
$N(T_{\rm g})$	492	419	289	215	126	289	326	376	445	460	
N(300 K)	607	544	397	357	263	397	445	517	546	576	

注: $T_{\text{onset}}^{\text{p}}$ 和 $T_{\text{onset}}^{\text{total}}$ 分别表示二十面体完全遗传与混合遗传的起始温度; $N_{\text{onset}}^{\text{p}}(N_{\text{onset}}^{\text{total}})$ 表示从遗传起始温度至 300 K 快凝固体可连续遗传的二十面体数目; $N(T_{\text{g}})$ 和 N(300 K)分别表示在 T_{g} 与 300 K 时模拟体系中的二十面体数目; $N_{300 \text{ K} \leftarrow T_{\text{g}}}^{\text{p}}(N_{300 \text{ K} \leftarrow T_{\text{g}}}^{\text{total}})$ 表示在 300 K 快凝固体中来源于 T_{g} 过冷液体中二十面体数目.



图 9 (网刊彩色) 二十面体团簇遗传起始温度 $T_{\text{onset}}^{\text{p}}$ 和 $T_{\text{onset}}^{\text{total}}$ 与快凝 $Cu_{56}Zr_{44}$ 合金约化玻璃转变温度 T_{rg} 之间 的关系

Fig. 9. (color online) The relationship between onset temperatures of heredity $T_{\text{onset}}^{\text{p}}$ and $T_{\text{onset}}^{\text{total}}$ of icosahedral clusters and reduced glass transition temperatures T_{rg} of rapidly solidified Cu₅₆Zr₄₄ alloy.

至于二十面体团簇的数目,图5显示,虽然 N(T)和N_{sum}(T)在快凝过程中出现了明显增大, 特别是在Tg-Tm过冷液相区,表明其数值大小在 一定程度上可用来表征快凝合金的玻璃化转变程 度. 但比较其不同冷速γ与压力P下过冷液相区与 快凝固体的N(T)和 $N_{sum}(T)$ 却发现:不论是在 T_{g} 还是在 300 K, 能显著提高合金 T_{rg} 的高冷速 γ 与大 压力P却没能导致快凝Cu₅₆Zr₄₄合金中出现更多 规则二十面体与缺陷二十面体(参见表1).相反, 随着 γ 升高, $N(T_g)$ 和 N(300 K)甚至降低了.因 此,我们说二十面体团簇的数目仅仅是快凝合金玻 璃化转变程度的量度^[30],不是Cu₅₆Zr₄₄合金玻璃 形成能力GFA的结构参数. 只有二十面体团簇的 遗传,由于其与快凝过程中(特别是凝固初期)合金 原子的扩散与迁移有关,在过冷液相中的可遗传数 目与遗传起始温度等才是影响快凝TM-TM 合金 GFA 的关键因素.

4 结 论

1) Cu₅₆Zr₄₄ 玻璃合金的局域原子结构主要 是 (12 12/1551) 规则二十面体、以及 (12 8/1551 2/1541 2/1431) 与 (12 2/1441 8/1551 2/1661) 缺 陷二十面体.提高冷却速率 γ 与增大凝固压力P可 提升 Cu₅₆Zr₄₄ 合金的约化玻璃转变温度 T_{rg} ,强化 其玻璃形成能力.

2) 二十面体团簇的结构遗传是快凝合金的基本特征,其在Tg以上温区的遗传特性对Cu₅₆Zr₄₄

合金的玻璃化转变与玻璃形成能力有重要影响.不 仅非晶固体中来源于过冷液相区的二十面体数目 与快凝合金的玻璃形成能力密切相关,其遗传起始 温度(*T*onset)与快凝合金的*T*rg也存在良好的对应 关系.

参考文献

- [1] Cheng Y Q, Ma E 2011 Prog. Mater. Sci. 56 379
- [2] Wu Y, Wang H, Cheng Y Q, Liu X J, Hui X D, Nieh T, Wang Y D, Lu Z P 2015 Sci. Rep. 5 12137
- [3] Yu C Y, Liu X J, Zheng G P, Niu X R, Liu C T 2015 J. Alloys Comp. 627 48
- [4] Xia C J, Li J D, Cao Y X, Kou B Q, Xiao X H, Fezzaa K, Xiao T Q, Wang Y J 2015 Nat. Commun. 6 8409
- [5] Du X H, Huang J C 2008 Chin. Phys. B 17 249
- [6] Cao Q P, Li J F, Zhou R H 2008 Chin. Phys. Lett. 25 3459
- [7] Yang L, Ge T, Guo G Q, Huang C L, Meng X F, Wei S
 H, Chen D, Chen L Y 2013 *Intermetallics* 34 106
- [8] Wu C, Huang Y J, Shen J 2013 Chin. Phys. Lett. 30 106102
- [9] Laws K J, Miracle D B, Ferry M 2015 Nat. Commun. 6 8123
- [10] Sha Z D, Xu B, Shen L, Zhang A H, Feng Y P, Li Y 2010 J. Appl. Phys. 107 063508
- [11] Cheng Y Q, Sheng H W, Ma E 2008 Phys. Rev. B 78 014207
- [12] Hao S G, Wang C Z, Li M Z, Napolitano R E, Ho K M 2011 Phys. Rev. B 84 064203
- [13] Peng H L, Li M Z, Wang W H, Wang C Z, Ho K M 2010 Appl. Phys. Lett. 96 021901
- [14] Zhang Y, Mattern N, Eckert J 2012 J. Appl. Phys. 111 053520
- [15] Wang H, Hu T, Qin J Y, Zhang T 2012 J. Appl. Phys. 112 073520
- [16] Guo G Q, Yang L, Zhang G Q 2011 Acta Phys. Sin. 60 016103 (in Chinese) [郭古青, 杨亮, 张国庆 2011 物理学报 60 016103]
- [17] Ma D, Stoica A D, Wang X L, Lu Z P, Xu M, Kramer M 2009 Phys. Rev. B 80 014202
- [18] Wu Z W, Li M Z, Wang W H, Liu K X 2013 Phys. Rev. B 88 054202
- [19] Wen D D, Peng P, Jiang Y Q, Tian Z A, Liu R S 2013
 Acta Phys. Sin. 62 196101 (in Chinese) [文大东, 彭平, 蒋元祺, 田泽安, 刘让苏 2013 物理学报 62 196101]
- [20] Wen D D, Peng P, Jiang Y Q, Tian Z A, Liu R S, Dong K J 2014 J. Non-Cryst. Solids 388 75
- [21] Honeycutt J D, Andersen H C 1987 J. Phys. Chem. 91 4950
- [22] Tian Z A, Liu R S, Dong K J, Yu A B 2011 Europhys. Lett. 96 36001
- [23] Tang M B, Zhao D Q, Pan M X, Wang W H 2004 Chin. Phys. Lett. 21 901
- [24] Li Y, Guo Q, Kalb J A, Thompson C V 2008 Science 322 1816

- [25] Fang X W, Wang C Z, Hao S G, Kramer M J, Yao Y X, Mendelev M I, Ding Z J, Napolitano R E, Ho K M 2011 Sci. Rep. 1 194
- [26] Sheng H W, Luo W K, Alamgir F M, Bai J M, Ma E 2006 Nature 439 419
- [27] Li M Z, Wang C Z, Hao S G, Kramer M J, Ho K M 2009 *Phys. Rev. B* 80 184201
- [28] Liu A C Y, Neish M J, Stokol G, Buckley G A, Smillie L A, de Jonge M D, Ott R T, Kramer M J, Bourgeois L 2013 Phys. Rev. Lett. 110 205505
- [29] Zheng N C, Liu H R, Liu R S, Liang Y C, Mo Y F, Zhou Q Y, Tian Z A 2012 Acta Phys. Sin. 61 246102 (in Chinese) [郑乃超, 刘海蓉, 刘让苏, 梁永超, 莫云飞, 周 群益, 田泽安 2012 物理学报 61 246102]
- [30]~ Cheng Y Q, Ma E 2008 Appl. Phys. Lett. $\mathbf{93}~051910$
- [31] Zhang Y, Zhang F, Wang C Z, Mendelev M I, Kramer M J, Ho K M 2015 *Phys. Rev. B* **91** 064105

- [32] Setyawan A D, Kato H, Saida J, Inoue A 2007 Mater. Sci. Eng. A 499 903
- [33] Qi L, Dong L F, Zhang S L, Ma M Z, Jing Q, Li G, Liu R P 2008 Comput. Mater. Sci. 43 732
- [34] Kazanc S 2006 Comput. Mater. Sci. 38 405
- [35] Plimpton S 1995 J. Comput. Phys. 117 1
- [36] Mendelev M I, Sordelet D J, Kramer M J 2007 J. Appl. Phys. 102 043501
- [37] Okamoto H 2008 J. Phase Equilib. Diffu. 29 204
- [38] Mattern N, Schöps A, Kühn U, Acker J, Khvostikova O, Eckert J 2008 J. Non-Cryst. Solids 354 1054
- [39] Kelton K, Lee G, Gangopadhyay A, Hyers R W, Rathz T J, Rogers J R, Robinson M B, Robinson D S 2003 *Phys. Rev. Lett.* **90** 195504
- [40] Zhang Y, Mattern N, Eckert J 2011 J. Appl. Phys. 110 093506
- [41] Mendelev M I, Kramer M J, Ott R T, Sordelet D J 2009 *Philo. Mag.* 89 109

Heredity of icosahedrons: a kinetic parameter related to glass-forming abilities of rapidly solidified $Cu_{56}Zr_{44}$ alloys^{*}

Deng Yong-He¹⁾²⁾ Wen Da-Dong¹⁾ Peng Chao¹⁾ Wei Yan-Ding¹⁾ Zhao Rui¹⁾ Peng Ping^{1)†}

1) (School of Materials Science and Engineering, Hunan University, Changsha 410082, China)

2) (College of Science, Hunan Institute of Engineering, Xiangtan 411104, China)

(Received 2 August 2015; revised manuscript received 16 November 2015)

Abstract

To explore the origin of glassy transition and glass-forming abilities (GFAs) of transition metal-transition metal alloys from the microstructural point of view, a series of molecular dynamics simulation for the rapid solidification processes of liquid Cu₅₆Zr₄₄alloys at various cooling rates γ and pressures P are performed by using a LAMPS program. On the basis of Honeycutt-Andersen bond-type index (ijkl), we propose an extended cluster-type index (Z, n/(ijkl)) method to characterize and analyze the microstructures of the alloy melts as well as their evolution in the rapid solidification. It is found that the majority of local atomic configurations in the rapidly solidified alloy are $(12\ 12/1551)$ icosahedra, as well as $(12\ 8/1551\ 2/1541\ 2/1431)$ and $(12\ 2/1441\ 8/1551\ 2/1661)$ defective icosahedra, but no relationship can be seen between their number N(300 K) and the glassy transition temperature $T_{\rm g}$ of rapidly solidified Cu₅₆Zr₄₄alloys. By an inverse tracking of atom trajectories from low temperatures to high temperatures the configuration heredity of icosahedral clusters in liquid is discovered to be an intrinsic feature of rapidly solidified alloys; the onset of heredity merely emerges in the super-cooled liquid rather than the initial alloy melt. Among these the (12 12/1551) standard icosahedra inherited from the super-cooled liquids at $T_{\rm m}$ - $T_{\rm g}$ is demonstrated to play a key role in the formation of $Cu_{56}Zr_{44}$ glassy alloys. Not only is their number $N_{300 \ K \leftarrow T_g}^p$ inherited from T_g to 300 K closely related to the GFA of rapidly solidified $Cu_{56}Zr_{44}$ alloys, but a good correspondence of the onset temperatures of heredity (T_{onset}) with the reduced glass transition temperature $(T_{\rm rg} = T_{\rm g}/T_{\rm m})$ can be also observed. As for the influence of γ and P on the glassy transition, a continuous tracking of descendible icosahedra reveals that the high GFA of rapidly solidified $Cu_{56}Zr_{44}$ alloys caused by big γ and P can be attributed to their elevated inheritable fraction ($f_{\rm p}$ and $f_{\rm total}$) above $T_{\rm g}$.

Keywords: rapid solidification, molecular dynamics, glass-forming ability, icosahedral clustersPACS: 64.70.Pe, 61.25.Mv, 64.70.D-, 71.15.PdDOI: 10.7498/aps.65.066401

^{*} Project supported by the National Natural Science Foundation of China (Grant Nos. 51071065, 51428101), and the Natural Science Foundation of Hunan Province, China (Grant Nos. 2013JJ6070, 2015JJ5033).

[†] Corresponding author. E-mail: ppeng@hnu.edu.cn