物理学报 Acta Physica Sinica



第一性原理研究 Zn 偏析对 $Cu\Sigma5$ 晶界的影响

孟凡顺 李久会 赵星

First-principles study on the effects of Zn-segregation in $\mathrm{Cu}\Sigma5$ grain boundary

Meng Fan-Shun Li Jiu-Hui Zhao Xing

引用信息 Citation: Acta Physica Sinica 63, 237102 (2014) **DOI:** 10.7498/aps.63.237102 在线阅读 View online: http://dx.doi.org/10.7498/aps.63.237102 当期内容 View Table of Contents: http://wulixb.iphy.ac.cn/CN/volumn/home.shtml

您可能感兴趣的其他文章

Articles you may be interested in

Ge掺杂对InI导电性能影响的第一性原理研究 王永贞,徐朝鹏,张文秀,张欣,王倩,张磊 2014, 63(23): 237101. 全文: PDF (361KB)

金属 Fe 与间隙 H 原子相互作用的密度泛函研究 张凤春, 李春福, 文平, 罗强, 冉曾令 2014, 63(22): 227101. 全文: PDF (4191KB)

应力对硅烯上锂吸附的影响 李细莲, 刘刚, 杜桃园, 赵晶, 吴木生, 欧阳楚英, 徐波 2014, 63(21): 217101. 全文: PDF (736KB)

Ti 掺杂 W₁₈O₄₉ 纳米线的电子结构与 NO₂ 敏感性能的第一性原理研究 秦玉香, 刘梅, 化得燕 2014, 63(20): 207101. 全文: PDF (3021KB)

Cr,Mo,Ni在α-Fe(C)中占位、键合性质及合金化效应的第一性原理研究 文平,李春福,赵毅,张凤春,童丽华
2014, 63(19): 197101. 全文: PDF (1512KB)

第一性原理研究 $Zn偏析对Cu\Sigma5$ 晶界的影响 *

孟凡顺 李久会 赵星†

(辽宁工业大学理学院, 锦州 121001)

(2014年6月24日收到; 2014年8月4日收到修改稿)

采用基于密度泛函理论的第一性原理方法研究了 Zn 偏析 Cu 晶界的原子构型和电子结构, 分析了 Zn 偏 析对 Cu 晶界力学性能的影响.结果表明, Zn 以替换方式偏析到晶界处, Zn—Cu 与 Cu—Cu 的成键方式类似, 均为含有共价成分的金属键. Zn 偏析导致少量电荷集聚于 Zn 与近邻 Cu之间, 有限地增强了晶界的结合. 拉伸过程中 Zn 的 d 轨道定域性增强, Zn 与近邻 Cu 间的电荷密度下降, 削弱了 Zn—Cu 键, 导致晶界断裂发生在 Zn—Cu 间.

关键词:第一性原理, Cu 晶界, Zn 偏析, 拉伸测试 **PACS:** 71.15.Mb, 61.72.Mm, 62.20.mm, 68.35.Dv

DOI: 10.7498/aps.63.237102

1引言

杂质的偏析会引起晶界结合的变化,对金属材料的力学性能造成较大影响^[1]. 纯金属,特别是强度较低的纯金属的力学性能可以通过加入一定量的其他元素得到改进. Cu在工业上被大量应用于导电、导热领域,但由于其较低的强度而很少被用作结构材料. 加入一定量的Zn或Al可以大幅提升Cu的强度及延展性,进而扩大Cu的应用范围. Zn 以固溶体形式存在于Cu-Zn合金中,其含量可变范围较大.

Flanagan和Smoluchowski^[2]研究了不同温度 下Zn沿Cu晶界的扩散行为,表明Cu晶粒与Zn薄 膜取向的夹角影响Zn的扩散速率,扩散活化能 也依赖于该角度. Achter等^[3]利用电子探针测微 仪测量了823 K下Zn蒸汽沿Cu晶界及在Cu晶体 中的扩散系数. Abbati等^[4]通过紫外光电子能谱 获得了295 K下Cu-Zn体系的扩散系数. Zikry和 Georgy^[5,6]在473 K下对纯铜及含28 wt%Zn的 Cu-Zn合金进行了蠕变实验,结果表明,Zn在Cu 晶界处偏析形成的第二相颗粒能有效阻塞晶体中 位错的滑移,降低稳态蠕变的速率,并研究了温度 和Zn沿Cu晶界的重新分布及扩散对上述阻塞现象的影响.上述研究表明存在Zn在Cu晶体中扩散的现象,也存在Zn向Cu晶界处偏析的现象,且Zn在Cu晶体中的扩散速率明显小于其沿Cu晶界扩散的速率.

基于密度泛函理论的第一性原理方法为从电子层次揭示杂质偏析的机理提供了强有力的工具. Rice-Wang热力学模型^[7]为预测杂质对晶界结合的强化作用与弱化作用提供了简洁的理论依据.近年来,有大量利用第一性原理方法研究杂质向晶界偏析的论文发表^[1,8-29],但有关Zn在Cu晶界中偏析的机理及对晶界的影响尚未见报道.本文利用第一性原理方法计算了Zn偏析Cu晶界的原子构型和电子结构,分析了Zn偏析对Cu晶界力学性能的影响及其原因.

2 计算方法

晶界结构模型是基于位置重合点阵 (coincident site lattice, CSL) 的层晶模型,如图1所示. 其中, *x*, *y*, *z*轴分别沿着[001], [130], [310] 方向,晶 界模型尺寸为3.6345 Å×5.7465 Å×14.6413 Å. 该 模型由有一个共用面的两个13 层晶粒组成, 各层

* 国家重点基础研究发展计划(批准号: 2011CB606403)和辽宁省教育厅基金(批准号: L2010179)资助的课题.

© 2014 中国物理学会 Chinese Physical Society

[†]通讯作者. E-mail: zhao-heng-xing@126.com

原子分别使用1—13及-2—-13标记,用0标记晶 界平面上的间隙位.两个晶粒[310]方向的夹角为 36.9°, CSL 的位置重合密度为1/5,所加真空层厚 度为12Å.结构优化过程亦考虑因Zn偏析引起的 晶界尺寸变化,变化量将基于纯净Cu晶界的尺寸.



图 1 CuΣ5 (310) [001] 晶界超晶胞模型

本文的第一性原理拉伸计算采用基于密度 泛函理论结合缀加投影平面波方法的VASP软件 包^[30,31],交换关联势采用广义梯度近似框架下的 Perdew-Burke-Ernzerhof 泛函^[32]处理,平面波截 断能为320 eV,采用7×4×1的Monkhorst-Pack 型K点网格,结构弛豫采用共轭梯度法,能量收敛 标准为10⁻⁵ eV,力收敛标准为每个原子的剩余力 小于0.02 eV·Å⁻¹.

计算过程中固定两侧各4层原子的相对位置, 使其保持面心立方(FCC)晶体结构.第一性原理 拉伸方法与文献[14]相同:以很小的幅度移动固定 原子层,完全弛豫其他原子,并忽略泊松效应以节 省计算量.该方法模型尺寸在拉伸方向上不易过 大.有关计算的细节及下面与清洁Cu晶界比较的 数据可参考文献[22].

3 结果与讨论

3.1 偏析位置与偏析能

Zn与Cu的原子半径十分接近(Cu 1.28 Å; Zn 1.37 Å), Zn应更倾向于以替换方式偏析且不易偏析到晶界中心的空隙位置.对Zn可替换占据的位置,不但考虑了晶界平面上的位置1和1p,也考虑了其近邻的位置2和3.

为确定 Zn 偏析到晶界处的最佳位置, 计算了 Zn 可能偏析占据的所有位置的总能量, 期间伴随 着晶界模型尺寸较原 CSL 模型在晶界平面法向上 的变化. 能量最低结构所对应的即为 Zn 偏析的最 佳位置与 Zn 偏析晶界平衡结构的尺寸. 图 2 给出 了 Zn 偏析到不同位置的总能量与晶界尺寸的关系. 比较明显的是, Zn 偏析到位置 0 时能量较偏析到其 他位置的能量高很多, 且晶界尺寸膨胀了约 0.6 Å. 这表明晶界的空隙不足以容纳一个 Zn 原子. Zn 偏 析到位置 1, 1p, 2, 3 时的体系总能量比较接近, 晶 界尺寸均膨胀 0.1 Å左右, 与两原子半径的差别接 近. 当 Zn 偏析到位置 1 时体系能量最低. 可见 Zn 将首先偏析到位置 1.



图 2 (网刊彩色) Zn 偏析到Cu 晶界后超晶胞能量随 [310] 方向尺寸的变化 (铜 FCC 晶体中 1 个原子的平均结 合能为 3.522 eV)

研究杂质对晶界的影响,首先要确定是否存在 使杂质原子向晶界处偏析的驱动力.偏析能 E_{seg} 是杂质在晶界位置与在块体位置结合能的差值,其 大小可以定性描述杂质向晶界偏析驱动力的大小, 由下式计算:

 $E_{seg}(Zn) = (E_{GB}^{2n} - E_{GB}) - (E_{bulk}^{2n} - E_{bulk}),$ (1) 其中, $E_{GB}^{2n} = E_{bulk}^{2n}$ 分别表示一个Zn占据晶界位置 和块体位置的体系总能量; $E_{GB} = E_{bulk}$ 分别表示 清洁Cu晶界和块体的体系总能量.此处用来计算 $E_{bulk} 及 E_{bulk}^{2n}$ 的体系为包含27层原子的具有FCC 结构的层晶模型,与晶界模型尺寸接近.所有Zn可 能偏析位置相应的偏析能如表1所列.Zn偏析到 位置1的偏析能为 – 0.181 eV,表明Zn 具有较为明 显的驱动力偏析到晶界处,位置1p及其附近的位 置2和3的偏析能均为负值,表明当Zn浓度比较高 时,位置1p,2,3都可能充当偏析位.Zn偏析到位 置0的偏析能为+0.372 eV,表明存在明显的阻力 阻碍Zn偏析到此处.

位置	偏析能/eV·atom ⁻¹	脆化势/eV·atom ⁻¹	强化/弱化	断裂能/ $J \cdot m^{-2}$	理论拉伸强度/GPa	临界应变/%
0	0.372	0.305	弱化	-0.65	5.47	13.8
1	-0.181	-0.198	强化	3.02	9.69	16.9
$1\mathrm{p}$	-0.087	-0.291	强化	2.64	9.07	12.2
2	-0.097	0.411	弱化	2.13	7.98	12.2
3	-0.065	0.945	弱化	2.16	8.11	12.2

表1 Zn偏析到晶界不同位置的偏析能、脆化势、晶界结合影响、断裂能、理论拉伸强度及临界应变

利用计算得到的Zn的偏析能,应用Mclean公式^[33]及Zn在块体中的浓度可估算出某温度下Zn 在晶界处的浓度:

$$\frac{C_{\rm GB}}{1 - C_{\rm GB}} = C_{\rm bulk} \exp\left(\frac{-E_{\rm seg}}{RT}\right),\tag{2}$$

其中, C_{GB} 与 C_{bulk} 表示Zn在晶界和块体中的浓度, T表示绝对温度, R表示理想气体常数. (2)式中的偏析能 E_{seg} 采用位置1, 1p, 2, 3等4个位置所对应的偏析能平均值以考虑偏析原子间的相互作用^[34].在 $C_{bulk} = 28$ wt%的Cu-Zn合金中,温度为473 K时, $C_{GB} = 80\%$,意味着Cu晶界平面内的位置几乎都被偏析到此处的Zn所占据,这与实验所观察到的现象一致^[5].该结果表明,晶界处Zn的浓度远高于块体中Zn的浓度,可见晶界位置是Zn在Cu晶体中扩散的优先位置.

3.2 脆化势

脆化势 (embrittlement potential) 的概念来源 于由 Rice 和 Wang^[7] 发展的热力学模型, 它用来描 述由塑性开裂钝化 (plastic crack blunting) 与脆性 边界断裂 (brittle boundary separation) 间竞争产 生的晶粒脆化机理. 脆化势的正负可定性预测偏析 杂质对晶界结合的影响.

杂质与表面和晶界化学作用的强弱可以由其 相应束缚能表示,计算方法如下:

$$\Delta E_{\rm GB} = E_{\rm GB}^{\rm Zn} - E_{\rm GB} - E_{\rm Zn},\tag{3}$$

$$\Delta E_{\rm FS} = E_{\rm FS}^{\rm Zn} - E_{\rm FS} - E_{\rm Zn},\tag{4}$$

其中, E_{FS} 和 E_{FS}^{2n} 分别表示清洁 Cu 表面和有 Zn 吸 附在 Cu 表面上体系的总能量. E_{FS}^{2n} , E_{FS} 是在拉伸 结束后包含 Zn 部分的基础上进行的计算. 依据 (3) 式计算 ΔE_{GB} 时,须按体系 Cu 的原子数目对 E_{GB} 进行修正. 根据 Rice-Wang 模型, 脆化势的定义式 为

$$\Delta E = \Delta E_{\rm GB} - \Delta E_{\rm FS}$$

$$= \left(E_{\rm GB}^{\rm Zn} - E_{\rm GB} \right) - \left(E_{\rm FS}^{\rm Zn} - E_{\rm FS} \right).$$
 (5)

Zn偏析到晶界不同位置的脆化势在表1中列 出. Zn偏析到位置1与1p的脆化势分别为-0.198 与-0.291 eV·atom⁻¹,负值表示Zn的偏析对晶界 结合起到强化作用;Zn偏析到其他位置的脆化势 均为正值,表明Zn的偏析对晶界结合起到弱化作 用.由此可见,同种杂质元素偏析到同一晶界的不 同位置对晶界结合产生的影响是不同的.因此不能 利用脆化势来笼统预测偏析杂质对晶界结合的影 响.这在利用Rice-Wang 模型预测杂质偏析对晶 界结合影响时是需要格外注意的.

3.3 Griffith断裂能和理论拉伸强度

晶界结合的强度可通过 Griffith 断裂能与理论 拉伸强度来定量描述. 图3(a)给出了 Zn 偏析到 晶界位置1的第一性原理拉伸应变-能量曲线. 由 图3(a)可知,随着应变增大,体系能量随之增大, 当应变达到18.3%时,体系能量达到极大值,而后 急剧下降到应变为19.7%所对应的局域极小值,在 应变为19.7%—26.5%,能量随应变近似呈一次线 性变化,而应变大于34.6%后能量趋于恒定. 图中 应变为18.3% 附近出现尖峰的原因及性质将在以 后的工作中进行深入讨论.

Griffith 断裂能可由单位面积上的平衡晶界 体系的总能量 E_{GB} 与断裂后所形成的两个自由 表面能量 E_{FS} 的差值获得. 其定义式为 $W_{sep} = (E_{GB} - E_{FS1} - E_{FS2})/S$. 若晶界断裂后的两部分 距离较远,作用较弱,则可由下式计算:

$$W_{\rm sep} = \frac{E_{\rm GB-sep} - E_{\rm GB}}{S},\tag{6}$$

其中, *E*_{GB-sep} 为拉伸计算最终结构所对应的体系 能量, *S* 为晶界模型的横截面积.由此可得 Zn 偏析 到晶界处位置1的Griffith 断裂能为3.02 J·m⁻², 大 于清洁 Cu 晶界所对应的2.24 J·m⁻², 表明 Cu 晶界 的结合因 Zn 的偏析而得到加强.



图 3 (a) Zn 偏析 Cu 晶界应变-能量关系; (b) Zn 偏析 Cu 晶界应变-应力关系

图 3 (b) 给出了 Zn 偏析到位置 1 的第一性原理 拉伸应变-应力曲线. 由图 3 (b) 可知, 该变化规律 与能量-应变变化规律相似. 当应变为 16.9% 时, 应 力达到极大值 9.69 GPa, 之后随着应变增大, 应力 急剧下降, 在应变为 19.7% 时应变到达一局域极小 值 3.71 GPa, 应变为 19.7%—26.5%, 应力随应变均 匀变化, 而应变大于 26.5% 后应力随应变增大而迅 速下降, 在应变为 34.6% 时趋于恒定. 故该体系的 理论拉伸强度为 9.69 GPa, 临界应变为 17.0%, 略 高于清洁 Cu 晶界的 9.45 GPa, 13%. 可见其延展 性得到有效改善, 但理论拉伸强度却提高有限. 在 压缩应变小于 10% 的过程中, 应变与应力按胡克定 律变化, 该形变应为弹性形变.

从应变-应力曲线看出,当应变在19.7%— 26.5%之间时,出现了应力的平台区,这是因为 在应变为19.7%时,在晶界位置出现了Zn与4个 Cu形成的Zn位于交点的"X"形键合,此结构维持 了该应变区间的应力表现,直到应变为27.8%时一 个Cu—Zn键的断裂对应了应力的迅速下降,标志 着晶界断裂为两部分.该现象亦出现在Zn偏析到 位置1p的拉伸过程,原因与此相同,Zn偏析到其他 位置的拉伸过程则未出现此现象. Zn偏析到其他位置的Griffith断裂能、理论拉伸强度及临界应变均在表1中列出,Zn偏析对晶界结合影响的趋势与Rice-Wang热力学模型的预测基本一致.断裂后的原子构型如图4(h)—(j)所示.Zn在断口表面的位置因偏析位置的不同而不同,这导致了Zn在断口表面束缚能的不同,进而影响了前述脆化势的计算.



图4 (网刊彩色) (a)—(g) 表示 Zn 偏析 Cu 晶界拉伸过 程中不同应变的原子构型; (h), (i), (j) 分别表示 Zn 偏析 到位置 1p, 位置 2 及位置 3 的拉伸断裂后的原子构型图; 蓝色小球代表 Cu 原子, 灰色小球代表 Zn 原子

3.4 电荷密度和态密度

电荷密度在分析原子间成键性质中具有重要 作用,化学键的增强与减弱都可以由电荷的集聚或 耗散来直接显示^[8].图5给出了纯净Cu晶界、Zn 位于Cu晶界位置1、Zn位于Cu晶体中的平衡结构 及Zn偏析晶界拉伸应变为17%的电荷密度.比较 图5(a)与(b),Zn替代Cu(1)后,两系统的电荷密 度并未发生显著变化.位置1(Cu/Zn)与近邻Cu 间的电荷密度为0.2 e-a.u.⁻³左右,与Cu—Cu键相 近.为排除因晶界处的特殊原子结构造成的电荷密 度的差异性较小,本文将Zn替换了纯Cu晶体中的 一个Cu,如图5(c)所示.仔细比较Zn与其周围Cu 间的电荷密度,与Cu—Cu相比,确实存在电荷密 度的变化,但这个变化是微不足道的.因此仅从电荷密度方面是不易得出 Zn偏析对 Cu晶界性质影响原因的.故又依据下式计算了 Zn偏析晶界的差分电荷密度 $\Delta \rho$,

$$\Delta \rho = \rho_{\rm GB-Zn} - \rho_{\rm GB-Cu},\tag{7}$$

其中, ρ_{GB-Zn} 为Zn 偏析晶界的电荷密度, ρ_{GB-Cu} 为 Zn 被Cu 替换后的晶界电荷密度. 图 6 给出了不同 视角下的差分电荷密度.



图 5 (网刊彩色) (a) 纯净 Cu 晶界平衡结构 (004) 面的电 荷密度; (b) Zn 偏析 Cu 晶界平衡结构 (004) 面的电荷密 度; (c) ZnCu 块体平衡结构 (004) 面的电荷密度; (d) Zn 偏析 Cu 晶界、拉伸应变为 17% 时体系 (004) 面的电荷密 度; 虚线位置对应的分别是 Cu, Zn, Zn, Zn 在 (004) 面的 投影, 等高线间隔为 0.02 e-a.u.⁻³



图 6 (网刊彩色) 不同视角下, Zn 偏析 Cu 晶界平衡结构 的体系差分电荷密度, 黄色表示电荷集聚, 蓝绿色表示电 子耗散 (等势面为0.001 e·a.u.⁻³) (a) 从 [001] 方向观察; (b) 从 [130] 方向观察; (c) 从 [310] 方向观察

从图6可以看出, 电荷的耗散主要集中 在Zn的4s轨道, 这与Zn和Cu的电负性相对应 (Zn:1.65; Cu:1.90). 但是, Zn的d轨道能量较低, 定域性很强, 即使二者的电负性差别较大, 也 只是有很少量的Zn的s, p轨道电子向Cu转移, 存在于Cu-Zn间,与Zn近邻的Cu的d轨道也 有极少量电荷的耗散,但相对于布居数接近10 的d轨道,该部分电子的失去几乎是可以忽略 的. Zn 和Cu 之间电荷的集聚具有明显的方向 性, 主要存在于 Zn(1)—Cu(2), Zn(1)—Cu(-2) 及 Zn(1)—Cu(1p)间,该电子的集聚表明Zn—Cu键 强于其近邻的Cu-Cu键.这正好解释了Zn偏析 到位置1使得晶界结合得到了加强.需要特别指 出的是,图6中积聚电子的等势面为0.001 e-a.u.⁻³, 是Cu---Zn或Cu---Cu间电荷密度的0.5% 左右,可 见这种加强作用是非常有限的,这与理论拉伸强 度的变化程度基本相符. 另外, Zn(1)—Cu(2) 键长 (2.689 Å) 大于 Zn(1)—Cu(1p) 键长 (2.626 Å), 由 图5(b)可知,前者的成键电荷密度低于后者,故在 拉伸过程中前者先于后者断裂(见图4(b),(c)).

如图 4 (a)—(g) 所示, 从 Zn 偏析晶界断裂过程 的原子构型图可见, 较强的 Zn—Cu 键先于较弱 的 Cu—Cu 键断裂. 这在其他有杂质偏析晶界的 第一性原理拉伸计算中是很少出现的. 在 SiC 晶 界^[35]中, 较弱的 Si—C 键先于较强的 C—C 键断 裂; 在 S 偏析 Al 晶界^[36]中, 较弱的 Al—S 键先于较 强的 Al—Al 键断裂.本文从 Cu 及 Zn 与其近邻原 子成键特征入手, 以寻找产生这种异常现象的原 因. 图 7 (a), (b), (c) 分别给出了晶界平衡结构及应 变为 17% 的 Cu(8) 及 Zn(1), Cu(1p), Cu(2), Cu(3) 的局域态密度图.

比较图7(a)与(b)可看出,Cu(8)与晶界平面 附近的Cu(1p),Cu(2),Cu(3)各轨道的状态数分布 相似,表明它们的成键方式相近.在晶界平衡结构 中,Cu与近邻原子的成键包含了两部分:以d轨道 为主的金属键及含有少量s轨道的以pd杂化轨道 为主的共价键,由于d轨道拥有更多的布居数,因 此金属键在该体系中占据主导地位.Zn的s,p轨道 的峰值和带宽均与Cu相似.与Cu相比,Zn的d轨 道电子定域性很强,峰值位于-7.1 eV处,仅有部 分d轨道电子参与到了与周围Cu的金属键中.Zn 的s,p杂化轨道参与了Zn—Cu共价键,其强度略 强于Cu—Cu间的共价键.在晶界平衡结构中,Cu 与Zn的电子分布差别相对较小,故从电荷密度图 上不易区分.

比较图 7 (b) 与 (c) 可知, 拉伸应变为17.0% 时, 体系能量整体上移, Cu的d 轨道带宽变窄, 与其近 邻原子的成键特征变化较小, 能量高于 –1.25 eV 电 子构成的共价键则转变为类金属键, s, p 轨道的电



图 7 (网刊彩色) (a) Zn 偏析 Cu 晶界位置 8 在平衡结构 (左) 和拉伸应变为 17%(右) 的局域态密度; (b), (c) 分别 表示 Zn 偏析 Cu 晶界中 Zn(1), Cu(3), Cu(2), Cu(1p) 在晶界平衡结构及拉伸应变为 17% 的局域态密度

子布居数明显减小.而Zn却发生了较大变化,d轨 道定域性更加严重,峰值几乎未随体系能量整体升 高而变化,位于-6.8 eV处,不参与任何价键作用. 在-5 eV到-1.25 eV区间的d轨道电子显著降低, 致使Zn—Cu间的电荷密度明显低于近邻Cu—Cu 间的电荷密度(如图4(d)所示),金属键作用被大幅 削弱,这直接导致晶界断裂发生在Zn—Cu间.Zn 与近邻Cu间的共价键部分亦变为类金属键,由Zn 的s,p轨道参与构成,强度有限.

在 P 偏析 FeΣ3 晶界的第一性原理拉伸中^[17], 由于 Fe—P 间的类共价键降低了其电子流动性,导 致 Fe—P 键较 Fe—Fe 键容易断裂.此处 Zn 的 d 轨 道的定域性较强,同样降低了电子流动性,使得 Zn—Cu 键较 Cu—Cu 键容易断裂,二者机理相似.

4 结 论

本文应用基于密度泛函理论的第一性原理方 法研究了Zn偏析对Cu晶界力学性能的影响.Zn 以含有共价成分的金属键与近邻原子作用,Zn的 偏析有限提高了Cu晶界的结合强度.Zn的d轨道 定域性较强,导致Zn—Cu间的金属键强度在晶界 拉伸过程中被大幅削弱,故晶界断裂从Zn—Cu键 开始.

参考文献

- Liu L H, Zhang Y, Lü G H, Deng S H, Wang T M 2006 *Acta Phys. Sin.* 55 4428 (in Chinese) [刘利花, 张颖, 吕 广宏, 邓胜华, 王天民 2006 物理学报 55 4428]
- [2] Flanagan R, Smoluchowski R 1952 J. Appl. Phys. 23 785
- [3] Achter M R, Birks L S, Brooks E J 1959 J. Appl. Phys. 30 1825
- [4] Abbati I, Braicovich L, Jona P 1978 Phys. Rev. B 18 6615
- [5] Zikry M B, Georgy K H 1989 Phys. Stat. Sol. (a) 112 K91
- [6] Zikry M B, Georgy K H 1992 Acta Phys. Hung. 72 7
- [7]~ Rice J R, Wang J S 1989 Mater. Sci. Eng. A 107 23
- [8] Zhang S J, Kontsevoi O Y, Freeman A J, Olson G B 2011 Acta Mater. 59 6155
- [9] Zhang S J, Kontsevoi O Y, Freeman A J, Olson G B 2010 Phys. Rev. B 82 224107

- [10] Zhang S J, Kontsevoi O Y, Freeman A J, Olson G B 2011 Phys. Rev. B 84 134104
- [11] Zhang S J, Kontsevoi O Y, Freeman A J, Olson G B 2012 Appl. Phys. Lett. 100 231904
- [12] Yamaguchi M, Shiga M, Kaburaki H 2005 Science 307 393
- [13] Geng W T, Wang J S, Olso G B 2005 Science **309** 1677c
- [14] Tian Z X, Yan J X, Xiao W, Geng W T 2009 Phys. Rev. B 79 144114
- [15] Geng W T, Freeman A J, Olson G B 2006 Mater. Trans. 47 2113
- [16] Yuasa M, Mabuchi M 2010 J. Phys.: Condens. Matter 22 505705
- [17] Yuasa M, Mabuchi M 2010 Phys. Rev. B 82 094108
- [18] Yuasa M, Nishihara D, Mabuchi M, Chino Y 2012 J. Phys.: Condens. Matter 24 085701
- [19] Lü G H, Zhang L 2012 Sci. China: Phys. Mech. Astron.
 55 2305
- [20] Zhou H B, Jin S, Zhang Y, Lü G H 2011 Sci. China: Phys. Mech. Astron. 54 2164
- [21] Zhang L, Shu X L, Jin S, Zhang Y, Lü G H 2010 J. Phys.: Condens. Matter 22 375401
- [22] Meng F S, Zhao X, Li J H 2013 Acta Phys. Sin. 62 117102 (in Chinese) [孟凡顺, 赵星, 李久会 2013 物理学报 62 117102]
- [23] Li J H, Zhao X, Wang D S, Meng F S 2013 Acta Metal Sin. Eng. Lett. 26 675
- [24] Yuasa M, Mabuchi M 2013 Philos. Mag. 93 635
- [25] Lejček P, Šob M 2014 J. Mater. Sci. 49 2477
- [26] Zhang Y, Lü G H, Kohyama M, Wang T M 2009 Model. Simul. Mater. Sci. Eng. 17 015003
- [27] Zhang Y, Lü G H, Deng S H, Wang T M 2006 Acta Phys. Sin. 55 2901 (in Chinese) [张颖, 吕广宏, 邓胜华, 王天民 2006 物理学报 55 2901]
- [28] Li C X, Dang S H, Wang L P, Zhang C L, Han P D 2014 Chin. Phys. B 23 037102
- [29] Zhou H B, Jin S, Zhang Y, Shu X L, Niu L L 2014 Chin. Phys. B 23 056104
- [30] Kresse G, Hafner J 1993 Phys. Rev. B 47 558
- [31] Kresse G, Furthmüller J 1996 Phys. Rev. B 54 11169
- [32] Perdew J P, Burke K, Ernzerhof M 1996 *Phys. Rev. Lett.* 77 3865
- [33] McLean D 1957 Grain Boundaries in Metals (London: Oxford University Press)
- [34] Yamaguchi M, Nishiyama Y, Kaburaki H 2007 Phys. Rev. B 76 035418
- [35] Kohyama M 1999 Philos. Mag. Lett. 79 659
- [36] Zhang Y, Lü G H, Deng S H, Wang T M, Xu H, Kohyama M, Yamamoto R 2007 Phys. Rev. B 75 174101

First-principles study on the effects of Zn-segregation in ${\rm Cu}\Sigma5$ grain boundary^{*}

Meng Fan-Shun Li Jiu-Hui Zhao Xing[†]

(School of Science, Liaoning University of Technology, Jinzhou 121001, China)(Received 24 June 2014; revised manuscript received 4 August 2014)

Abstract

The atomic and electronic structures of a Cu grain boundary with segregated Zn have been calculated by the first-principles method based on density functional theory and the effect of Zn segregation on Cu grain boundary is also analyzed. Results show that Zn is segregated to the Cu grain boundary in the way of substitution. Both Cu and Zn have the similar bonding characteristic with their neighbors, which are metallic bonds with a little covalentlike component. The Cu grain boundary with segregated Zn has strengthened the cohesion across the boundary slightly as compared with the clean Cu grain boundary because a small amount of charge accumulation is found between Zn and near neighboring Cu atoms due to the segregation of Zn. Grain boundary with segregated Zn would be fractured between Zn and Cu atoms because the d orbit of Zn is much more localized during the tensile test, resultsing in the weakness of Zn—Cu bond.

Keywords: first-principles, Cu grain boundary, Zn segregation, tensile test

PACS: 71.15.Mb, 61.72.Mm, 62.20.mm, 68.35.Dv

DOI: 10.7498/aps.63.237102

^{*} Project supported by the National Basic Research Program of China (Grant No. 2011CB606403) and the Project of Education Department of Liaoning Province, China (Grant No. L2010179).

 $[\]dagger$ Corresponding author. E-mail: zhao-heng-xing@126.com