物理学报 Acta Physica Sinica



AI辐照损伤初期的第一性原理研究

高云亮 朱芫江 李进平

First-principle study of initial irradiation damage in aluminum

Gao Yun-Liang Zhu Yuan-Jiang Li Jin-Ping

引用信息 Citation: Acta Physica Sinica, 66, 057104 (2017) DOI: 10.7498/aps.66.057104 在线阅读 View online: http://dx.doi.org/10.7498/aps.66.057104 当期内容 View table of contents: http://wulixb.iphy.ac.cn/CN/Y2017/V66/I5

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

金红石 TiO₂ 本征缺陷磁性的第一性原理计算

A first-principles study on magnetic properties of the intrinsic defects in rutile TiO₂ 物理学报.2017, 66(3): 037101 http://dx.doi.org/10.7498/aps.66.037101

钙钛矿结构 SnTiO₃ 铁电相变的第一性原理研究

Ferroelectric phase transition of perovskite SnTiO₃ based on the first principles 物理学报.2016, 65(23): 237101 http://dx.doi.org/10.7498/aps.65.237101

单层 SbAs 和 BiSb 的表面修饰调控

Effects of surface regulation on monolayers SbAs and BiSb 物理学报.2016, 65(21): 217101 http://dx.doi.org/10.7498/aps.65.217101

单层二硫化钼多相性质及相变的第一性原理研究

First-principles study on multiphase property and phase transition of monolayer MoS₂ 物理学报.2016, 65(12): 127101 http://dx.doi.org/10.7498/aps.65.127101

B,N协同掺杂金刚石电子结构和光学性质的第一性原理研究

First-principle studies of the electronic structures and optical properties of diamond crystal co-doped with B and N

物理学报.2016, 65(8): 087101 http://dx.doi.org/10.7498/aps.65.087101

Al辐照损伤初期的第一性原理研究*

高云亮¹⁾ 朱芫江^{1)†} 李进平²⁾

1)(火箭军工程大学核工程系,西安 710025)
 2)(中国科学院力学研究所,高温气体动力学国家重点实验室,北京 100190)

(2016年7月23日收到;2016年12月1日收到修改稿)

采用密度泛函理论框架下的第一性原理平面波赝势方法,对AI 辐照损伤初期产生的本征点缺陷和He缺陷进行了研究.通过晶体结构、缺陷形成能和结合能,分析比较了缺陷形成的难易程度及对晶体稳定性的影响,并从态密度、差分电荷密度和电荷布居的角度,分析了其电子机理.结果表明:对于同类型的缺陷,其造成的晶格畸变越大,体系稳定性越低,缺陷形成的难度越大.同类型缺陷形成的难易程度由易到难依次为空位(置换位原子)、八面体间隙原子和四面体间隙原子,但相同位置的本征缺陷的形成难度小于 He 缺陷.间隙原子容易与空位结合,且AI原子与空位结合的能力强于 He 原子.间隙 AI原子和 He 原子主要存在于八面体,且缺陷原子引起部分电子向更高能级转移,并导致与其最邻近的 AI原子之间的共价作用减弱,从而降低了体系稳定性.间隙 AI原子与最邻近的 AI原子之间产生了强烈的共价作用,而 He 原子和最邻近 AI原子之间主要为范德瓦耳斯力和较弱的离子键,这是含 He 缺陷的体系稳定性更低的重要原因.

关键词: Al, 辐照损伤, 点缺陷, 第一性原理 **PACS:** 71.55.Ak, 71.15.Mb

DOI: 10.7498/aps.66.057104

1引言

在核材料以及反应堆堆芯结构和核元件包壳 结构材料中,辐照损伤是一种重要损伤形式,尤其 是长期的高能中子和α粒子的辐照,将在材料基体 中产生 He 原子,进而形成氦泡和孔洞,对材料的结 构和性能造成显著影响^[1-4]. 铝及其合金具有热 中子吸收截面(0.23 b, 1 b = 10⁻²⁸ m²)及活化截 面(0.21 b)小、经济适用性好等特点,是一种重要的 核工业结构材料^[5].此外,由于Al和δ-Pu具有相 同的晶格类型,而且它们在某些力学性能上也存在 一定的相似性,因而在实验和理论上常用Al替代 δ-Pu进行相关研究和计算^[6].

对 Al 材料辐照损伤效应及其机理的研究,在 理论和实践上都有着重要的意义,受到研究人员的

广泛重视. 实验研究方面,除直接对辐照老化后的 部件进行微观结构观测和宏观性能测试之外,还采 用离子注入、辐射源辐照等方法研究He原子、质 子、电子等粒子在Al基体中的行为,以及对材料 结构和性能的影响^[6-8].理论研究方面,第一性原 理、Monte Carlo以及分子动力学等方法已经比较 广泛地应用于Al辐照损伤的研究,其中第一性原 理方法主要应用于原子和电子层次的研究,如刘 显坤等^[9]采用第一性原理方法研究了He 在Al晶 胞中的间隙占位情况, Zeb等^[10]采用第一性原理 方法计算了Al中H和He的电子阻止本领. Monte Carlo和分子动力学方法则主要应用于更宏观层次 的研究,如Bringa等^[11]采用Monte Carlo方法模 拟了氦泡通过扩散机理的形成过程,王海燕等^[12] 采用分子动力学方法研究了氦泡尺寸和压力对Al 弹性性能的影响. 在辐照损伤初期, 材料中的缺陷

^{*} 国家自然科学基金(批准号: 11472280, 51272298)资助的课题.

[†]通信作者. E-mail: zhu_yuanjiang@163.com

^{© 2017} 中国物理学会 Chinese Physical Society

以点缺陷为主,一般而言,材料中点缺陷的浓度很低,但却对其性质有着很大影响^[13-16].此外,点缺陷也是形成其他高维度缺陷的基础,因而点缺陷的研究对于分析缺陷的发展机理和理解材料辐照损伤效应具有重要意义.

尽管 Al辐照损伤的研究报道已经相当广泛, 但对于辐照损伤初期点缺陷及其相互作用的系统 性研究还比较少见.为完善相关研究,并从电子结 构的角度分析其机理,本文采用基于密度泛函理论 (density functional theory, DFT)的第一性原理方 法^[17],研究了辐照损伤初期的本征点缺陷和 He 缺 陷对 Al结构稳定性和电子结构的影响,计算了不 同类型缺陷之间的相互作用,并探讨了缺陷原子与 Al相互作用的电子机理.

2 计算模型与方法

单晶Al为面心立方结构,空间群为Fm3m,实 验晶格常数为0.40495 nm. 本文建立了2×2×2 的超胞模型,并在此基础上,构建了各类缺陷 模型. 其中本征点缺陷包括铝空位(Alv), 四面 体间隙Al(Al_T)和八面体间隙Al(Al_O);He缺陷 包括置换位He(Hes),四面体间隙He(Her)和八 面体间隙He(Heo),图1为各点缺陷的位置示意 图. 计算采用基于密度泛函理论的平面波赝势 方法, 选取Al 原子和He原子的价电子组态分别 为Al 3s²3p¹和He 1s², 并采用超软赝势(ultrasoft pseudo-potential, USP)^[18] 描述价电子和离子实 之间的相互作用. 交换关联能用广义梯度近似 (generalized gradient approximation, GGA)下的 PBE (Perdew-Burke-Ernzerhof) 泛函^[19]来描述. 在进行相关性质计算前, 先采用 BFGS (Broyden-Fletcher-Goldfarb-Shanno)算法^[20],对计算模型进 行几何优化,使结构充分弛豫. Brillouin区的特殊 k网格点的取样采用 Monkhorst-Pack 方案^[21], 收 敛性测试结果表明, k网格取为27×27×27, 截 断能取为550 eV时,足以使Al单胞的能量收敛于 0.1 meV/atom. 在 k 网格取为 $27 \times 27 \times 27$, 截断 能取为550 eV的条件下, Al单胞晶格常数的优化 结果为0.40491 nm, 与实验值0.40495 nm 非常接 近. 对于计算采用的2×2×2的超胞, k网格取为 14 × 14 × 14, 截断能取为550 eV, 以保证能量收敛 精度达到0.1 meV/atom.





3 计算结果与分析

3.1 晶体结构和稳定性分析

3.1.1 本征点缺陷

完美超胞及3种本征点缺陷模型优化前后的 晶体结构如图2所示,相应结构参数见表1.由优 化结果可知,缺陷导致晶格常数发生不同程度的变 化,其中,间隙Al使得其值增大,且Al_T导致的增 大幅度大于Alo,而Alv使得晶格常数减小,但幅 度相对较小.为进一步阐述本征缺陷对晶体结构的 影响,本文对晶体内部原子位置的相对变化情况进 行了分析. 从图2可以看出, 优化后四面体间隙和 八面体间隙的体积显著增大,结合表1可知,缺陷 原子与其最邻近的Al原子之间的距离d1以及间隙 原子所在的四面体和八面体的棱长d2均明显增大, 且Al-Al_T体系中的d₁, d₂的增大幅度大于Al-Al_O 体系. 空位到与其最邻近的Al原子之间的距离减 小,表明Al原子向空位偏移.总体来看,自间隙原 子对晶体结构造成的畸变远大于空位,而自间隙 原子中, Al_T造成的畸变又大于 Alo. 实际上, 就缺 陷位置的自由体积 V 而言,存在 $V_V > V_O > V_T$ 的 关系, 畸变的程度与自由体积大小存在相反的关 系,说明缺陷与晶体的相互作用与缺陷位置的自 由体积密切相关. 所以, 如果仅从自由体积和畸变 程度来判断本征缺陷形成的难易程度 D,结果应为 $D_{\mathrm{T}} > D_{\mathrm{O}} > D_{\mathrm{V}}.$



图 2 本征点缺陷模型优化前后的晶体结构 (a) Al-Al_T; (b) 优化后的 Al-Al_T; (c) Al-Al_O; (d) 优化后的 Al-Al_O; (e) Al-Al_V; (f) 优化后的 Al-Al_V

Fig. 2. Crystal structures of native point defect models before and after optimization: (a) Al-Al_T; (b) optimized Al-Al_D; (c) Al-Al_O; (d) optimized Al-Al_O; (e) Al-Al_V; (f) optimized Al-Al_V.

表1 完美晶体和本征点缺陷模型优化前后的结构参数

Table 1. Structural parameters of perfect and native point defect models before and after optimization.

| 体系 | $a = b = c/\mathrm{nm}$ | $\alpha = \beta = \gamma/(^{\circ})$ | d_1/nm | | d_2/nm | | nm | 林和本化索/07 |
|---|-------------------------|--------------------------------------|-------------------|--------|-------------------|--------|--------|----------|
| | | | 优化前 | 优化后 | | 优化前 | 优化后 | 种伤又化平/70 |
| 完美 Al 超胞 | 0.8098 | 90 | _ | | | | | 0 |
| $Al-Al_{T}$ | 0.8300 | 90 | 0.1753 | 0.2421 | | 0.2863 | 0.3954 | 7.69 |
| $Al-Al_O$ | 0.8280 | 90 | 0.2025 | 0.2561 | | 0.2863 | 0.3622 | 6.87 |
| $\mathrm{Al}\text{-}\mathrm{Al}_\mathrm{V}$ | 0.8072 | 90 | 0.2863 | 0.2804 | | — | _ | -0.98 |

为了深入比较本征点缺陷形成的难易程度,本 文从形成能的角度进行了分析.在不考虑体系带电 的情况下,缺陷形成能可按(1)式进行计算^[22]:

$$E_{\rm F} = E_{\rm def} - E_{\rm per} - \sum_{i} n_i \mu_i, \qquad (1)$$

(1) 式中 E_F 为缺陷形成能, E_{def} 含缺陷的超胞总能, E_{per} 为理想超胞总能, n_i 为超胞中i原子增加 或减少的数目(增加为正,减少为负), μ_i 为i原子 化学势. Al的化学势即为基态Al(Fm3m)中, 平 均每个Al原子的能量. 3类本征点缺陷的形成能 计算结果如表2所示.可以看出,本征点缺陷的形 成能均为正,表明缺陷形成过程吸热,且空位形成 能的计算值与实验值^[23]比较符合.可以根据形成 能对缺陷形成的难易程度进行判断,即其值越大, 缺陷的形成难度也越大,因此由表2得到的结论是 $D_{\rm T} > D_{\rm O} > D_{\rm V}$,与从晶体结构得到的结论一致. 还可看出,空位的形成能远小于间隙原子的形成 能,这也与由畸变得到的结论相符合.

表 2 本征点缺陷的形成能 Table 2. Formation energy of native point defects.

| 缺陷 | Al_{T} | Al_O | Al_{V} |
|--------|----------|--------|----------------------------|
| 形成能/eV | 3.3165 | 2.4512 | 0.6481 |
| 实验值 | — | | $0.67^{[23]}$ |

通过结合能可以进一步计算缺陷对晶体结构 稳定性的影响.结合能定义为自由原子结合成晶 体时所释放的能量,亦即将晶体分解为自由原子所 需要的能量.结合能数值越大,表明原子间的结合 力越强,晶体结构也就也稳定.结合能的定义式^[24] 如下:

$$E_{\rm b} = \frac{1}{n} (E_{\rm tot} - \sum_{i} N_i E_{\rm atom}), \qquad (2)$$

其中, E_b 为结合能, E_{atom} 为自由原子能量, E_{tot} 为体系总能量, n为体系原子总数, N_i 为体系中i原子数. 采用建立一定大小的晶胞, 并在中心添加一个Al 原子的方法计算其自由能. 经计算可知, 当晶格常数大于3.5 nm 后, 能量趋于恒定, 可以将此时的能量作为Al原子的自由能, 其值约为 –52.7403 eV. 结合能的计算结果如表3所示. 分析表中数据可知, 相对于完美超胞, 各缺陷体系的结合能均有一定程度的下降, 表明其稳定性也相应降低, 且在各缺陷体系中, Al-Al_V稳定性最强, Al-Al_O次之, Al-Al_T的稳定性最差, 这也从结合能的角度说明了3类本征缺陷的形成难易程度应为 $D_T > D_O > D_V$.

表 3 本征点缺陷模型的结合能 Table 3. Binding energy of native point defect models.

| 体系 | 完美 Al 超胞 | $Al-Al_T$ | Al-Al _O | $Al-Al_V$ | |
|--------|----------|-----------|--------------------|-----------|--|
| 结合能/eV | 3.7305 | 3.6300 | 3.6444 | 3.7096 | |

3.1.2 He缺陷

在与本征点缺陷相对应的位置加入He原子, 构建了3种He缺陷模型,即Al-He_T, Al-He_O和AlHes. 优化后得到的结构参数如表 4 所示. 由表 4 可 知, He缺陷导致晶格常数发生不同程度的增大. 其 中, He_T 导致的增幅最大, He_O 次之, He_S 只导致微 小的增幅. 分析晶体内部原子位置的相对变化情况 可知, He 原子与其最邻近的 Al 原子之间的距离 r_1 以及间隙原子所在的四面体和八面体的棱长 r_2 均 明显增大, 且 Al-He_T 体系中的 r_1 , r_2 的增幅大于 Al-He_O 体系. 值得注意的是, 尽管 He_S 与其最邻近 的 Al 原子之间的距离减小, 但却导致与其次邻近 的 Al 原子之间的距离增大, 最终使得晶格常数增 大. 同样地, 如果只根据缺陷位置自由体积和缺陷 造成的畸变来判断缺陷形成的难易程度, 结果应为 $D_T > D_O > D_S$, He 原子在晶格中占位的优先顺 序应为S > O > T.

He缺陷的形成能及体系的结合能分别列于 表5和表6.考虑到氦气为单原子气体,其化学 势近似等于He原子的自由能,所以本文的计算 中,以He的自由能作为其化学势的计算值.本 文计算的He原子自由能为-77.3179 eV,与实验 值-79.0471 eV^[25]比较符合,误差约为2.18%.由 表5可知,He_T的形成能最大,其次依次为He_O和 He_S,说明三者形成的难易程度为 $D_T > D_O > D_S$, He的占位优先顺序为S>O>T,与从晶体结构角度 得到的结论一致.从结合能也可以看出,稳定性最 强的为Al-He_S,其次依次为Al-He_O和Al-He_T,所 以从结合能的角度也可以得出He 原子占位的优先 顺序为S>O>T.

表4 He缺陷模型优化前后的结构参数

Table 4. Structural parameters of helium defect models before and after optimization.

| 体系 | ≦ a−h | a = b = a/nm | $\alpha = \beta = \alpha/(2)$ | r_1/nm | | $r_2/$ | nm | 休和亦化变/07 | |
|----------|---|----------------------------|---|-------------------|--------|---------------------|-----------------------|------------------------------------|----------------------------|
| -44 | $\kappa u = 0$ | — <i>c/</i> IIII | $\alpha = \beta = \gamma \gamma (\gamma)$ | 优化前 | 优化后 | 优化前 | 优化后 | 一种你文化平// | 0 |
| Al-H | e _T 0. | 8189 | 90 | 0.1753 | 0.2165 | 0.2863 | 0.3536 | 3.38 | |
| Al-H | e _O 0. | 8176 | 90 | 0.2025 | 0.2284 | 0.2863 | 0.3230 | 2.92 | |
| Al-H | $le_{\rm S}$ 0.5 | 8101 | 90 | 0.2863 | 0.2852 | | | 0.10 | |
| Table 5. | 表 5 He 缺陷的形成能 Table 5. Formation energy of helium defects. | | | | Table | 表 6 e 6. Binding | He 缺陷模 ; energy of | 型的结合能 helium defect | models. |
| 缺陷 | $\mathrm{He_{T}}$ | He_{O} | He_{S} | | 体系 | 完美 Al | 超胞 Al-l | He _T Al-He _O | $\operatorname{Al-He}_{S}$ |
| 彩成能/eV | 3.4068 | 3.2169 | 1.6194 | | 结合能/6 | eV 3.730 | 5 3.5 | 142 3.5200 | 3.5633 |

3.1.3 复合缺陷

前文的计算结果表明,同类型缺陷的占位稳定 性顺序是一致的,即晶格点稳定性最强,八面体间 隙稳定性次之,四面体间隙稳定性最差.而在实际 的辐射环境中,各类型缺陷是同时存在的,且缺陷 之间存在一定的相互作用,其中最典型的一个例子 是,空位对于间隙原子有很强的俘获能力.通过空 位和间隙原子的形成能,可以计算空位与间隙原子 的结合能,其计算式为

$$E_i^{\rm b} = E_i^{\rm F} - E_{\rm S}^{\rm F} - E_{\rm V}^{\rm F},$$
 (3)

其中 E_i^b 为间隙i与空位的结合能, E_i^F 为间隙i的 形成能, E_s^F 为置换i的形成能(对于A1原子,其值 为0), E_v^F 为空位形成能.各类间隙原子与空位的 结合能计算结果如表7所示.从表7中可以看出, 结合能均为正,表明各类间隙原子与空位结合的过 程放热,反应很容易进行.进一步比较可知,间隙 A1原子与空位的结合能都大于间隙He原子,表明 间隙A1原子将优先与空位结合;同种原子的四面 体间隙原子与空位的结合能大于八面体间隙原子, 表明四面体间隙原子将优先与空位结合.

表 7 间隙原子与空位的结合能 Table 7. Binding energy of interstitials and vacancies.



图 3 复合点缺陷模型优化前后的晶体结构 (a) Al_O-Al_V; (b) 优化后的 Al_O-Al_V; (c) He_O-Al_V; (d) 优化后的 He_O-Al_V; (e) Al_O-Al_V-He_O; (f) 优化后的 Al_O-Al_V-He_O; (g) He_S-Al_O; (h) 优化后的 He_S-Al_O Fig. 3. Crystal structures of compound point defect models before and after optimization: (a) Al_O-Al_V; (b) optimized Al_O-Al_V; (c) He_O-Al_V; (d) optimized He_O-Al_V; (e) Al_O-Al_V-He_O; (f) optimized Al_O-Al_V-He_O; (g) He_S-Al_O; (h) optimized Al_O-Al_V-He_O; (g) He_S-Al_O; (h) optimized Al_O-Al_V-He_O.

为了验证上述结论,本文通过建立并优化相关 复合缺陷的方法进行了进一步的研究. 由形成能的 分析已知,对于同种间隙原子,其优先占位为八面 体间隙,因而本文主要以八面体间隙缺陷为研究对 象. 本文建立了 Alo-Alv, Heo-Alv, Alo-Alv-Heo 以及Hes-Alo等4种复合缺陷模型,优化前后的晶 体结构如图3所示. 由图3(a)—图3(d)可知, 经优 化后,八面体间隙原子最终移动到空位处,与空位 发生结合;从图3(e)和图3(f)可以看出,处于等价 八面体间隙位置的Al原子和He原子经优化后,只 有Al向空位靠拢, He 原子的相对位置未发生明显 改变,只是导致其周围原子向远离He的方向偏移; 而从图3(g)和图3(h)可以看出,八面体间隙的Al 原子甚至可以抢占置换位He原子的位置,使其移 动到八面体间隙. 通过模型的优化, 进一步表明间 隙原子容易与空位结合,且Al原子与空位的结合 能力强于He原子.实际上,在真实的体系中,辐照 损伤和修复是同时进行的,产生的自间隙原子会迅 速复位而很难被观测到,因而一般辐照损伤的观测 多在低温环境中进行;由于空位和自间隙原子一般 是以Frenkel对的形式产生,而且在不考虑原子逸 出的情况下,晶体中没有多余的空位存在,因而尽 管He在置换位最稳定,但实际上He主要存在于八

3.2 电子结构分析

通过前文的计算分析可知,同种原子位于不同 的缺陷位置时,对晶格造成的畸变越大,对应的缺 陷形成能也越大.但是对比处于相同缺陷位置的 A1原子和He原子可以看出,尽管A1原子造成的晶 格畸变大于He原子,但其形成能却小于He原子, 说明两者与晶格A1的成键性能发挥了主导作用. 为了研究缺陷原子与晶格A1的成键作用,本文对 含缺陷体系的电子结构进行了计算.由于间隙A1 原子和He原子主要存在于八面体间隙,因而本文 以八面体缺陷体系为研究对象.

3.2.1 态密度和分态密度

图 4 为 Al-Alo 体系和 Al-Heo 体系以及完美超 胞的总态密度, 图中费米能级已经置零. 可以看出, 缺陷原子对晶体的态密度都造成了明显的影响, 相 对于完美超胞, 缺陷体系 –1 eV 附近的态密度峰消 失, 而在 1—2 eV 的范围内出现新的态密度峰, 并 且缺陷导致态密度价带底向高能级方向移动, 表明 缺陷导致部分电子向更高能级转移, 这在一定程度 上解释了缺陷体系稳定性下降的原因.此外还可看出, He原子在-15—-16 eV的区域内引入了缺陷能级.



图 4 完美晶体和八面体间隙缺陷体系的态密度 Fig. 4. Density of states of perfect and octahedral interstitials systems.



图 5 完美晶体中的 Al 原子及八面体间隙原子和与其最邻近 Al 原子的分态密度 (a) 八面体间隙 Al; (b) 八面体间隙 He Fig. 5. Partial density of states of perfect Al, octahedral interstitials and their nearest Al: (a) Octahedral Al; (b) octahedral He.

为了进一步研究各轨道电子之间的相互作用, 本文计算了缺陷原子、与缺陷原子最邻近的Al 原子以及完美超胞中Al原子的分态密度,结果如 图5(a)和图5(b)所示.从完美超胞中Al原子的分 态密度可以看出,Al的3s和3p电子在-2.5-0 eV 的区域发生"共振"现象,表明两者存在一定程度的 杂化; Alo和Heo对最邻近的Al原子的态密度造 成了显著的影响,两者均导致部分3p电子向更高 的能级转移,而且可以看出,Alo的3p电子的态密 度曲线与横坐标围成的面积明显大于完美超胞中 的Al原子,表明其3p 轨道得到部分电子; Al-Heo 体系中,-15—-16 eV的区域内的态密度峰主要 由He的1s电子贡献,且He的1s电子引起邻近Al 原子的3s和3p 电子在此区域内形成共振峰,表明 它们之间发生了一定的成键作用,但是由于这部分 电子数非常少, Al原子和He原子之间的相互作用 实际上并不强.

3.2.2 差分电荷密度

为了更加直观地了解间隙原子对体系电子结构的影响,本文计算了Al-Alo体系和Al-Heo体系



图 6 Al-Al_O和 Al-He_O体系的差分电荷密度 (a) Al-Al_O; (b) Al-He_O

Fig. 6. Charge density differences of $Al-Al_O$ and $Al-He_O$ systems: (a) $Al-Al_O$; (b) $Al-He_O$.

的差分电荷密度,结果如图 6 (a) 和图 6 (b) 所示,其 中蓝色表示电荷的缺失,红色表示电荷的富集.从 图 6 (a) 可以看出, Alo 和与其最邻近的 Al 原子之 间出现明显的电荷富集,表明它们共享这部分电 荷,原子之间具有明显的共价行为,且其共价作 用强于体系中其他 Al 原子之间的共价作用.而从 图 6 (b) 中可以看出, He 原子和 Al 原子之间没有 出现明显的电荷转移和共用现象,表明它们之间主 要为范德瓦耳斯力,相互作用较弱.以上分析也说 明了 Al-Alo 体系的稳定性强于 Al-Heo 体系.此外 还可看出,两种缺陷原子均导致其最邻近的 Al 原 子之间的共价行为减弱,这也在一定程度上解释了 缺陷体系稳定性下降的现象.

3.2.3 电荷布居

为了对轨道电子的转移和成键情况进行定 量化描述,本文对Al-Alo体系和Al-Heo体系以 及完美超胞进行了 Mulliken 布居分析^[26],结果如 表8所列. 由表8可知, 完美超胞中Al原子间的键 布居值为正, 表明 Al 原子之间以共价作用为主. 引 入缺陷原子后, 电荷布居情况发生明显改变: Alo 得到大量的电荷,这部分电荷主要分布在其3p 轨 道上,与分态密度的分析结果一致;Heo失去少量 电荷,虽然与其最邻近的Al电荷总数保持不变,但 部分3p电子向3s轨道转移.从键布居值来看,Alo 与其最邻近的 Al 原子之间的键布居值大于完美超 胞中的Al原子之间的键布居值,表明其共价作用 更强.而Heo与其最邻近的Al原子之间的键布居 值为负值但其值较小,表明两者之间主要为范德瓦 耳斯力,同时也存在较弱的离子键.这也与差分电 荷密度的分析结果一致.

表 8 完美晶体和八面体缺陷体系的 Mulliken 布居分析 Table 8. Mulliken population of perfect and octahedral defect systems.

| 休玄 | 百子 | 轨道电子数 | | 由荷首粉 | 净由芶 | 键本民 | |
|-----------|--------|-------|------|------|----------|-------|--|
| P# 2N | | s | р | 电问心效 | 11 10 10 | 医神道 | |
| 完美超胞 | Al | 1.12 | 1.88 | 3.00 | 0.00 | 0.19 | |
| $Al-Al_O$ | Al_O | 1.14 | 2.23 | 3.37 | -0.37 | 0.59 | |
| | 最邻近 Al | 1.13 | 1.89 | 3.02 | -0.02 | | |
| $Al-He_O$ | He | 1.94 | 0.00 | 1.94 | 0.06 | -0.08 | |
| | 最邻近 Al | 1.19 | 1.81 | 3.00 | 0 | | |

4 结 论

本文采用基于密度泛函理论的第一性原理方 法对Al辐照损伤初期的6种点缺陷进行了研究.从 晶体结构、缺陷形成能和结合能的角度分析比较了 缺陷形成的难易程度和缺陷对晶体结构稳定性的 影响,并分析了其电子机理.主要结论如下:

 1)缺陷均会引起晶体晶格畸变和稳定性下降, 且对于同种类型缺陷,造成的晶格畸变越大,晶体 稳定性越低;

2)本征点缺陷中,Alv最容易形成,其次为 Alo和Al_T.而He缺陷中,Hes最容易形成,其次 为Heo和He_T.相同位置的本征点缺陷比He缺陷 更容易形成;

3) 间隙原子容易与空位结合,且间隙Al原子与空位的结合能力强于He原子,导致He原子不能稳定地存在于空位,而主要存在于八面体间隙;

4) Al原子和He原子存在于八面体间隙时,将 引起部分电子向更高能级转移,并使与其最邻近的 Al原子之间的共价行为减弱,导致体系稳定性降 低. 间隙 Al原子与最邻近的 Al原子之间有着强烈 的共价行为,而间隙 He原子与最邻近的 Al原子之 间存在较弱的离子键,但主要为范德瓦耳斯力,相 互作用较弱,这是 Al-Alo体系稳定性强于 Al-Heo 体系的主要原因之一.

参考文献

- Vigneron J P, Lousse V, Lucas A A, Obtaka K 2003 J. Opt. Soc. Am. B 20 2297
- [2] Katoh Y, Ando M, Kohyama A 2003 J. Nucl. Mater.
 323 251
- [3] Yang L, Zu X T, Xiao H Y 2006 Appl. Phys. Lett. 88 091915
- [4] Jiao Z, Ham N, Was G S 2007 J. Nucl. Mater. 367–370
 440

- [5] Yu J N 2007 Effect of Material Irradiated (Beijing: Chemical Industry Press) p5 (in Chinese) [郁金南 2007 材料辐照效应 (北京:化学工业出版社) 第5页]
- [6] Chen C A 2003 Ph. D. Dissertation (Mianyang: China Academy of Engineering Physics) (in Chinese) [陈长安 2003 博士学位论文 (绵阳:中国工程物理研究院)]
- [7] Shahzad K, Qureshi F J, Taj J, Awais A, Hussain J, Akram W, Honey S, Ahmad I, Malik M 2016 Nucl. Sci. Tech. 27 33
- [8] Li J, Gao J, Wan F R 2016 Acta Phys. Sin. 65 026102 (in Chinese) [李杰,高进,万发荣 2016 物理学报 65 026102]
- [9] Liu X K, Liu Y, Qian D Z, Zhen Z 2010 Acta Phys. Sin.
 59 6450 (in Chinese) [刘显坤,刘颖,钱达志,郑洲 2010 物 理学报 59 6450]
- [10] Zeb M A, Kohanoff J, Portal D S, Artacho E 2013 Nucl. Instr. Meth. Phys. Res. B 303 59
- [11] Bringa E M, Wirth B D, Caturla M J, Stolken J, Kalantar D 2003 Nucl. Instr. Meth. Phys. Res. B 202 56
- [12] Wang H Y, Zhu W J, Song Z F, Liu S J, Chen X R, He H L 2008 Acta Phys. Sin. 57 3703 (in Chinese) [王海燕, 祝文军, 宋振飞, 刘绍军, 陈向荣, 贺红亮 2008 物理学报 57 3703]
- [13] Chen J, Long Y 2012 Eur. Phys. J. B 85 345
- [14] Liu C S, Nicholas K, Demos S G, Radousky H B 2003 *Phys. Rev. Lett.* **91** 015505
- [15] Liang L, Ma M W, Tan X H, Xiang W, Wang Y, Cheng Y L 2015 Acta Metall. Sin. 51 107 (in Chinese) [梁力, 马明旺, 谈效华, 向伟, 王远, 程焰林 2015 金属学报 51 107]
- [16] Zhao J L, Zhang W Q, Li X M, Feng J W, Shi X 2006 J. Phys.: Condens. Matter 18 1495
- [17] Ceperley D M, Alder B J 1980 Phys. Rev. Lett. 45 566
- [18] Vanderbilt D 1990 Phys. Rev. B **41** 7892
- [19] Perdew J P, Burke K, Ernzerhof M 1996 *Phys. Rev. Lett.* 77 3865
- [20] Pfrommer B G, Cote M, Louie S G 1997 J. Comput. Phys. 131 233
- [21] Monkhorst H J, Pack J D 1976 Phys. Rev. B 13 5188
- [22] van de Walle C G, Neugebauer J 2004 J. Appl. Phys. Rev. 95 3851
- [23] Mantina M, Wang Y 2008 Phys. Rev. Lett. 100 215901
- [24] Ma Q M, Xie Z, Wang J, Liu Y, Li Y 2007 Solid State Commun. 142 114
- [25] Wei Q J 1990 Electronic Micro-analysis of Materials (Beijing: Metallurgy Industry Press) p186 (in Chinese)
 [魏全金 1990 材料电子显微分析 (北京: 冶金工业出版社)
 第 186 页]
- [26] Mulliken R S 1955 J. Chem. Phys. 23 1841

First-principle study of initial irradiation damage in aluminum^{*}

Gao Yun-Liang¹⁾ Zhu Yuan-Jiang^{1)†} Li Jin-Ping²⁾

(Department of Nuclear Engineering, Rocket Force University of Engineering, Xi'an 710025, China)
 (State Key Laboratory of High Temperature Gas Dynamics, Institute of Mechanics, Chinese Academy of Sciences,

Beijing 100190, China)

(Received 23 July 2016; revised manuscript received 1 December 2016)

Abstract

Aluminum and its alloy play an important role in nuclear industry, where irradiation damage continually occurs and significantly affects the structures and physical properties of materials: especially long-term α irradiation can lead to the formation of helium bubbles and holes in the substrate. During the initial irradiation damage, point defects are the major defects. Studying the point defects is of great significance for understanding the irradiation damages and the mechanism of defect development. In this paper, three possible intrinsic point defects (Al vacancies, Al tetrahedral interstitials and Al octahedral interstitials) and three possible helium defects (substituted He, He tetrahedral interstitials and He octahedral interstitials) produced by initial irradiation damage in aluminum are studied by the first-principle plane wave pseudo-potential method within the framework of density functional theory. The formation of the defects and their effects on the stability of the system are compared through crystal structure, formation energy and binding energy. Besides, the electronic mechanism is analyzed from the point of view of density of states (DOS), partial density of states (PDOS), electron density difference and charge populations. It is shown that for the same type of defects, the greater the lattice distortions, the lower the stability of system is and the more difficult the formation of defects. For the formation of the same type of defects, the extent of difficulty in forming defects is in the following order: vacancies (substituted atoms), octahedral interstitials, and tetrahedral interstitials. However, for the same sites, although the intrinsic defects cause greater lattice distortions than the helium defects, they are in fact relatively easier to form, which indicates that the difference between the bonding performances of Al and He plays a leading role in determining the interaction between defects and the aluminum substrate. Besides, the results of binding energy and optimization show that interstitials readily combine with vacancies, and Al has stronger combining ability than He. On the whole, interstitials mainly exist in octahedral interstices, and both octahedral Al and He can cause some electrons to transfer to higher energy levels, lead to some weakening of the covalent interaction between atoms nearest to the interstitials, and eventually reduce the stability of the system. And further study shows that the bond between interstitial Al and its nearest atom features a strongly covalent state, while the interaction between He and its nearest atom is dominated by van der Walls force with weak ionic bond, which accounts for the lower stability of system doped with helium defects.

Keywords: Al, irradiation damage, point defect, first-principles

PACS: 71.55.Ak, 71.15.Mb

DOI: 10.7498/aps.66.057104

^{*} Project supported by the National Natural Science Foundation of China (Grant Nos. 11472280, 51272298).

[†] Corresponding author. E-mail: zhu_yuanjiang@163.com