# α-Al<sub>2</sub>O<sub>3</sub>(0001)表面原子缺陷对 ZnO 吸附影响\*

杨 春<sup>1</sup><sup>\*</sup> 李言荣<sup>2</sup>) 颜其礼<sup>3</sup>) 刘永华<sup>4</sup>)

1(四川师范大学数学与软件科学学院,成都 610068)
2(电子科技大学微电子与固体电子学院,成都 610054)
3(四川师范大学固体物理研究所,成都 610068)
4(中国物理工程研究院化工材料研究所,綿阳 621900)
(2004年7月17日收到,2004年9月27日收到修改稿)

采用基于密度泛函理论的分子动力学方法,对 α-Al<sub>2</sub>O<sub>3</sub>(0001)表面 Al ,O 原子空位缺陷及其对 ZnO 吸附进行了 理论计算.电子局域函数显示了表面空位处的电子密度变化,表面 Al 原子空缺处有非常明显的缺电子区域,悬挂 键临近 O 的电子密度增大,有利于对 Zn 的吸附 ;O 原子空缺处的 Al 原子处存在孤立电子,其 ELF 值为 0.05—0.3, 将有利于同电负性较大的 O 或 O<sup>2-</sup>结合.通过吸附动力学模拟与体系能量的计算发现,表面缺陷显著增强了表面 的化学吸附,空缺原子处都被吸附原子填补,吸附结合能远大于单晶表面的情况.在 Al 空缺的表面,由于 ZnO 的 O 与表面 O 形成双键,破坏了 α-Al<sub>2</sub>O<sub>3</sub>(0001)表面 O 六角对称结构,减小了 O 的表面扩散,从而不利于规则的 ZnO 薄膜 生长.相反 ,O 的空缺表面,弥补了 α-Al<sub>2</sub>O<sub>3</sub>(0001)表面 O 空位缺陷,不影响基片表面 O 六角对称结构.

关键词:表面缺陷,吸附,α-Al<sub>2</sub>O<sub>3</sub>(0001),ZnO PACC:7850,6170,6770

# 1.引 言

在蓝宝石(α-Al<sub>2</sub>O<sub>3</sub>)基片上,采用激光脉冲 (PLD)分子束外延(MBE)技术生长 ZnO 高质量薄 膜,具有在光电器件、半导体激光器件方面的应用前 景<sup>[1]</sup>对 ZnO 薄膜在 α-Al<sub>2</sub>O<sub>3</sub>(0001)基底上 PLD-MBE 生长的制备方法与生长特性有较多的实验研究报 道<sup>[2-5]</sup>而对 ZnO 在 α-Al<sub>2</sub>O<sub>3</sub>(0001)表面的最初生长 机理尚缺乏理论研究.为了探讨 ZnO 薄膜生长机 理,在前期的工作中,我们已经对 α-Al<sub>2</sub>O<sub>3</sub>(0001)基 片表面进行了结构优化和表面弛豫计算<sup>[6]</sup>,并且构 建了比较理想的 ZnO 吸附模型,模拟了 ZnO 在 α-Al<sub>2</sub>O<sub>3</sub>(0001)表面吸附过程,分析 ZnO 在基底表面的 吸附过程与成键特性<sup>[7,8]</sup>.然而,表面缺陷对沉积粒 子的吸附、扩散有非常重要的影响,从而进一步决定 薄膜的生长、质量和性能,本文在我们前期的工作基 础之上,对 α-Al<sub>2</sub>O<sub>3</sub>(0001)表面点缺陷(Al,O原子缺陷)处的电子结构以及对 ZnO 吸附影响进行了理论 计算.

## 2. 计算方法与模型

表面缺陷主要有:1)表面空位,一般指台面上的 空位 2)台阶与台阶上的空位、台阶增原子;3)表面 间隙原子;4)表面线缺陷,主要指在表面较长且连续 的'槽'状缺陷.其中点缺陷(空位,间隙原子,杂质), 空位形成能比间隙原子形成能小得多,平衡空位浓 度比平衡间隙原子浓度大得多,所以表面空位是常 见的<sup>[9]</sup>.我们考虑了比较简单的空位缺陷模型,在文 献 6 8]单晶 α-Al<sub>2</sub>O<sub>3</sub>(0001)表面基础之上,分别计 算了 Al和 O原子空缺处的电子密度(见 3.1节).为 了模拟不同类型的空位缺陷对 ZnO 吸附的影响,同 样考虑到计算尺度的有限性,在文献 7 8 计算模型 基础上,考虑了 ZnO 分子水平从空中落下的情况,

<sup>\*</sup> 国家重点基础研究发展规划项目(批准号 51310Z03)和四川省应用基础研究项目(批准号 102GY-006)、四川省教育厅重点项目(批准号: 2002A086)以及四川省重点学科建设项目(批准号 SZD0406)资助的课题。

ZnO 距离基片表面 0.30nm ,分别构建了表面 0 和 Al

空位缺陷的 1 × 1 吸附模型 见图 1.



图 1 α-Al<sub>2</sub>O<sub>3</sub>(0001 表面缺陷 ZnO 吸附 1 × 1 模型的 2 × 2 侧视图 (a)表面 Al 空位吸附模型 (b)表面 O 空 位吸附模型. 灰色较大的实球为表层 O 较小球为表层 Al.黑色球棍为 Al<sub>2</sub>O<sub>3</sub> 基片底层 O ,Al.

动力学计算采用了 CASTEP 软件包的基于密度 泛函理论(density functional theory, DFT)的分子动力 学方法<sup>[10]</sup>,运用 Vanderbilt 提出的超软赝势(ultrasoft pseudopotentials, USP)<sup>111</sup>来描述离子实与价电子之间 的相互作用( $O2s^22p^4$ ,Al 3  $s^23p^1$ ,Zn 3d<sup>10</sup>4  $s^2$ ).对电 子交换相关项的计算选择了广义梯度近似(general gradient approximation,GGA)(PW91)形式<sup>121</sup>.采用了 与文献 7 8 相同的计算精度,即  $E_{cut}$ 取的是 340eV. 布里渊区 *k*-point 取的是 5 × 5 × 1 ,即 25 个 *k*-point, 在每一步动力学 KS 方程求解中,电子能量自洽最 小化运用了基于共轭梯度技术的全带方法<sup>101</sup>,其精 度达到了 5.0 × 10<sup>-6</sup> eV/atom.动力学模拟温度恒定 为 600℃,积分时间步长设为 1.0fs,模拟总时间为 1.2ps.

### 3. 结果与讨论

#### 3.1. 表面空位缺陷的电子密度

对表面电子密度分布的计算,采用了 Becke 和 Edgecombe 提出的原子分子局域电子分布计算 法<sup>[13,14]</sup>,被称为电子局域函数(electron localization function, ELF),用于图示原子分子电子核外分布,分 析体系电子近核区、结合成键区、以及孤电子对区. 该方法广泛应用于固体中大量原子、分子价电子局 域分布情况,进一步分析化学键性质与类型,诸如金 属键、离子键、共价键、悬挂键等[15-17].图2描绘了 表面缺陷处的电子密度分布 图  $\chi$  a)的 Al 原子空缺 处,有非常明显的缺电子区域,悬挂键临近0的电 子密度增大,表明 0 对核外电子吸引力增强,空缺 处有利于金属或带正电荷的粒子吸附.图  $\chi$  b)的 O 原子空缺处 仍然存在较多的电子分布的区 其 FLF 值为 0.05-0.3 这与里层中 Al-O 键之间的电子密 度相近 表明在 Al 原子处存在孤立电子 ,将有利于 同电负性较大的 0 结合, 对于复杂的氧化物基底缺 陷 形成不同的不饱和键的类型将引起表面不同的 吸附作用 对 ZnO 的吸附生长来说 α-Al, O<sub>4</sub>(0001)表 面 AI 缺陷将有利于 ZnO 中 O 同基底的结合 而表面 O 缺陷将有利于 ZnO 中 Zn 同基底的结合 这势必将 影响 ZnO 表面界面结构 影响薄膜进一步生长.



图 2  $\alpha$ -Al<sub>2</sub>O<sub>3</sub>(0001 表面缺陷悬挂键电子密度 ELF (a)Al 原子空缺处的电子密度. (b)O 原子空缺处的电子密度 (灰色较大的实球为表层 O 灰色小球为表层 Al.黑色球棍为 Al<sub>2</sub>O<sub>3</sub> 基片底层 Al—O 原子)

#### 3.2. 吸附过程与能量

图 3 显示了两种不同表面空位缺陷对 ZnO 吸附 的能量变化,图 4 显示了相应吸附阶段特征轨迹图. 吸附过程可以大致分为 4 个阶段,不同的空位缺陷 模型体系能量变化不一样 *A* 个阶段明显不同.



图 3 温度为 600℃表面空位缺陷对 ZnO 的吸附能量变化 (a) Al表面空位缺陷吸附模型(模型(a)). (b)O表面空位缺陷吸 附模型(模型(b)).图中 I — IV标注为吸附阶段,对应于阶段轨 迹图 4 中 I — IV

在第一阶段 [ ,ZnO 在 Al 空缺的表面(图 1(a)) 有较长的扩散过程,有明显的物理吸附,而在0空 缺的表面(图1(b)),ZnO中的O很快与表面Al结 合 结合能约为 3.8eV 大于没有 0 表面空位的情形 (2.3eV)<sup>7 8]</sup>.在第二阶段 [[ 里, ZnO 中的 Zn 开始同 Al 空缺的表面的 0 结合 ,形成 0-Zn-0 单键(图 4 II Al-300) 随着体系能量进一步降低,在第三阶段 里 Zn 将填补 Al 空缺位,同临近的 O 形成共价键, 吸附能 4.7eV(463.2kJ/mol) 见图 4 III Al-680. 对于第 二阶段Ⅱ里的吸附模型(b),ZnO中的 0 填补了 0 空缺的表面(图 4 [[ 0-300 ),体系能量达到了一个比 较低的位置(图 3(b)),此时对 ZnO 的吸附能高达 6.7eV(646.5kJ/mol).最为不同的是,第三阶段后期, 吸附模型(a)中 ZnO的 O 试图离解,但越过一个势 垒后 ZnO 的 O 与表面 O 形成双键(图 4 Ⅳ Al-900), 此时 Zn-O 键长为 0.195 ± 0.01nm, O=O 双键键长 为 0.162 ± 0.018nm, 使得体系能量显著降低, 吸附能 高达 7.3eV(704.4kJ/mol).吸附模型(b)在 0.5ps 后, Zn 开始离解 图 4 Ⅲ 0-680) 离解势垒为 0.75eV 最

终 Zn 被表面临近的 0 吸附 ,参见图 4 [\O-900.两种 表面空缺吸附模型的共同点是 ,空缺原子处都被吸 附原子填补 ,吸附能都大于没有缺陷的吸附情况 ,尤 其是 0 空缺的表面.不同的缺陷处吸附的原子是不 一样的 ,正如在 3.1 节中分析一样 ,Al 原子空缺处 , 有非常明显的缺电子区域 ,悬挂键临近 0 的电子密 度增大 ,有利于 Zn 的吸附 ;O 原子空缺处的 Al 原 子 ,存在较多的孤立电子区 ,将有利于同电负性较大 的 0 结合.

在 Al 空缺的表面(吸附模型(a))对 ZnO 的吸附 最终表现得非常强,ZnO 的 O 与表面 O 形成双键, 破坏了表面 O 六角对称结构,使得新增 ZnO 分子吸 附发生改变,再有 O—O 双键不易离解,在薄膜生长 中不利于 O 的表面扩散,显然 α-Al<sub>2</sub>O<sub>3</sub>(0001)表面 Al 缺陷不利于规则的 ZnO 薄膜生长,可能导致薄膜中 更多的位错或空位缺陷.相反,O 空缺的 α-Al<sub>2</sub>O<sub>3</sub> (0001)表面(吸附模型(b)),ZnO 的离解,弥补了表 面 O 空位缺陷,不影响基片表面 O 六角对称结构, 表面出现游离的 Zn 可以减小 ZnO/α-Al<sub>2</sub>O<sub>3</sub>(0001)界 面的空位缺陷,而从而有利于生长优质结构的 ZnO 薄膜.

## 4.结 论

α-Al, O,(0001) 表面 Al 原子空缺处,有非常明显 的缺电子区域,悬挂键临近0的电子密度增大,有 利于对金属或带正电荷的粒子吸附。0原子空缺处 的 Al 原子处存在孤立电子 其 ELF 值为 0.05-0.3, 将有利于同电负性较大的 0 结合,表面缺陷增强了 表面的化学吸附 吸附结合能远大于单晶表面的情 况.Al 空位缺陷被 Zn 填补 ZnO 的 O 最终将与表面 0形成双键,此时 Zn-0 键长为 0.195 ± 0.01nm, 0-0双键键长为 0.162 ± 0.018nm, 使得体系能量 显著降低 吸附能高达 7.3eV(704.4kJ/mol).0 空位 缺陷被 ZnO 的 O 填补 ,其吸附结合能达到 6.7eV (646.5kJ/mol)Zn 将越过 0.75eV 的能垒,同相邻的 表面 0 结合 在 Al 空缺的表面 由于 ZnO 的 0 与表 面 0 形成双键,破坏了表面 0 六角对称结构,不利 于规则的 ZnO 薄膜生长.相反,O 的空缺表面,有利 干生长优质结构的 ZnO 薄膜.



图 4  $\alpha$ -Al<sub>2</sub>O<sub>3</sub>(0001 表面 Al ,O 缺陷吸附 ZnO 轨迹图 每一个轨迹图采用阶段-缺陷类型-时间编号 如 I Al-100 表示为表面为 Al 空缺陷第一阶段 100fs 时的吸附轨迹.其中灰 色圆球为 O 原子,深灰色小球为 Zn 原子,浅灰色小球为表层 Al 原子.最小的黑色球棍为 Al<sub>2</sub>O<sub>3</sub> 基片底层 Al—O 原子.

- [1] Marian Z et al 2002 Phys. Rev. B65 161205(R)
- [2] Ohkubo I et al 2000 Appl. Surf. Sci. 159-160 514
- [3] Ohnishi T et al 1998 Materials Science and Engineering B56 256
- [4] Millon E et al 2000 J. App. Phys. 88 6937
- [5] Ohkubo I et al 1999 Surf. Sci. **443** L1043
- [6] Yang C et al 2003 Acta Phys. Sin. 52 2268[杨 春 等 2003 物 理学报 52 2268]
- [7] Yang C et al 2004 Sci. Chin. Ser. G 47(6) [杨 春等 2004 中国科学(G辑)34(3)300]
- $\left[ \ 8 \ \right]$   $\quad$  Yang C , Li Y R and Li J S 2004  $\mathit{Phys}$  .  $\mathit{Rev}$  . B70 045413( 8 )

- [9] Wu Z Q and Wang B 2001 *Films Growth*(Peking Science Press )p98 [吴自勤、王 兵 2001 薄膜生长(北京 科学出版社)第98页]
- [10] Payne M C et al 1992 Rev. Mod. Phys. 64 1045
- [11] Vanderbilt D 1990 Phys. Rev. B41 7892
- [12] Perdew J P et al 1992 Phys. Rev. B46 6671
- [13] Becke A D and Edgecombe K E 1990 J. Chem. Phys. 92 5397
- [14] Tsirelson V and Stash A 2002 Chem. Phys. Lett. 351 142
- $\left[ \ 15 \ \right]$   $\ Santis D \ L$  and Resta R 1999 Solid State Comm. 111 583
- [ 16 ] Santis L D and Resta R 2000 Sur . Sci . **450** 126
- [17] Jr Hector L G et al 2001 Surf. Sci. 494 1

# Effects of atomic defects of $\alpha$ -Al<sub>2</sub>O<sub>3</sub>(0001) on ZnO adsorption \*

Yang Chun<sup>1)†</sup> Li Yan-Rong<sup>2</sup>) Yan Qi-Li<sup>3</sup>) Liu Yong-Hua<sup>4</sup>)

<sup>1</sup> (Institute of Mathematics and Software Science , Sichuan Normal University , Chengdu 610068 , China )

<sup>2</sup> (Institute of Microelectronics and Solid State Electronics , University of Electronic Science Technology of China , Chengdu 610054 , China )

<sup>3</sup> (Institute of Solid State Physics, Sichuan Normal University, Chendu 610068, China)

<sup>4</sup>) (Institute of Chemical Materials, China Academy of Engineering Physics, Mianyang 621900, China)

(Received 17 July 2004; revised manuscript received 27 September 2004)

#### Abstract

The Al and O atomic vacancies on  $\alpha$ -Al<sub>2</sub>O<sub>3</sub>(0001) surface and the adsorption of ZnO are calculated theoretically by using a plane wave ultrasoft pseudo-potential method based on density functional theory. The electron localization function(ELF) shows the electronic density changes at the atomic vacancies. There is an obvious absence of electronic areas where the vacancies of Al have the dangling bonds of oxygen , which are favourable for the adsorption of Zn atoms. In contrast , at the vacancies of O , there are more electron distribution(ELF 0.05–0.3), forming lone electron pairs which are profitably available to combine O atoms or O<sup>2-</sup> ions. Through the dynamics calculation , we find that surface defects can significantly strengthen particle adsorption on a perfect surface. The surface Al-vacancies where the ZnO adsorption clearly breaks the hexagonal symmetry of oxygen on the  $\alpha$ -Al<sub>2</sub>O<sub>3</sub> (0001) surface because of the formation of the O double bonds , which apparently weakens the reaction diffusivity of O , and has a further negative impact on the regular ZnO films formation. Accordingly , more defects and dislocations in films growth might be produced. Contrarily , the O-vacancies on the  $\alpha$ -Al<sub>2</sub>O<sub>3</sub>(0001) surface , the chemisorption and dissociation of ZnO do not have an effect on the surface hexagonal symmetry.

Keywords : surface defect , adsorption ,  $\alpha\text{-Al}_2\,\mathrm{O}_3($  0001 ) , ZnO PACC : 7850 , 6170 , 6770

<sup>\*</sup> Supported by the State Key Development Program for Basic Research of China.(Grant No. 51310Z03), the Application and Basic Research of Sichuan Province, China (Grant No.02GY-006), the Key Foundation of Education Bureau Sichuan Province, China (Grant No. 2002A086), and the Project of SZD0406.

<sup>&</sup>lt;sup>†</sup>E-mail: yangc@263.net