# Ge掺杂 SiC 电学和光学特性的理论研究

臧源'曹琳'李连碧'林涛'杨霏'

'西安理工大学电子工程系,陕西西安710048 <sup>2</sup>国网智能电网研究院电工新材料及微电子研究所,北京102211

摘要 基于第一性原理的密度泛函理论(DFT) 赝势平面波方法,对 Ge掺杂(Ge,Si<sub>L-x</sub>C)的 6H-SiC 电学、光学特性进行 了理论计算和分析。杂质形成能的计算结果表明,Ge 原子占据 Si 位后能量更低,更加稳定。通过对电子结构、态密 度和光学性质的比较发现,6H-SiC 的价带顶主要由 C 的 2 p 态占据,而导带底由 Si 的 3 p 态占据。随着更多的 Ge 掺 入,导带底位置逐渐由 Si 的 3 p 态电子决定转变为 Ge 的 4 p 态电子决定,同时导带底向低能方向移动,带隙变窄。比 较介电常数发现,对 Ge 掺入最多的 Ge<sub>0.353</sub>Si<sub>0.667</sub>C,其电子跃迁机理比 6H-SiC 简单,吸收边及最大吸收峰分别向低能 方向红移了 0.9 eV 及 3.5 eV。

关键词 材料; 6H-SiC; Ge掺杂; 第一性原理; 密度泛函理论 中图分类号 TN304.01 文献标识码 A doi: 10.3788/LOP52.061607

# Theoretical Study of Electrical and Optical Properties of Ge-Doped 6H-SiC

Zang Yuan<sup>1</sup> Cao Lin<sup>1</sup> Li Lianbi<sup>1</sup> Lin Tao<sup>1</sup> Yang Fei<sup>2</sup>

<sup>1</sup>Department of Electronic Engineering, Xi'an University of Technology, Xi'an, Shaanxi 710048, china <sup>2</sup>Department of New Electrical Materials & Microelectronics, State Grid Smart Grid Research Institute, Beijing 102211, China

**Abstract** Electronic structure and optical properties of Ge–doped 6H–SiC (Ge<sub>x</sub>Si<sub>1-x</sub>C) are calculated by ultrasoft pseudopotential technology of total energy– plane wave based on the density functional theory. The formation energy of impurities illustrates that Ge dopants prefer to occupy the substitutional Si sites for lower energy and more stable state. Analysis band structures, density of states and optoelectronic characteristics of 6H–SiC shows that the valence band maximum is determined by C–2p states and the conduction band minimum is occupied by the Si–3p orbital. With more Ge content is incorporated within the structure, the conduction band minimum of Ge<sub>x</sub>Si<sub>1-x</sub>C has moved to lower energy and changes to be determined by Ge–4p states. Dielectric function illustrates that the electronic transition in Ge<sub>0.333</sub>Si<sub>0.667</sub>C which has a maximum Ge content is more simple than in 6H–SiC, and it's absorption edge and peaks are red–shifted to lower energy by 0.9 eV and 3.5 eV, respectively.

**Key words** materials; 6H–SiC; Ge–doped; first principle; density functional theory **OCIS codes** 000.3860; 160.4760; 230.4000

1 引 言

SiC 作为一种宽禁带、高热导率半导体材料,其特有的性质使其非常适合制造耐高温的电力电子器件,可应用在硅器件难以胜任的特殊场合<sup>[1-5]</sup>。随着 SiC 电力电子器件制作工艺的不断进步和材料成本的逐步降低,在突破其可靠性和性价比的瓶颈问题后,SiC 器件将会大量应用于军事和民用的各个领域。SiC 电力电子器件具有功率大、耐压高、抗辐照能力强、工作温度高等特性优势,不仅会显著改善舰艇、飞机、火箭及智

收稿日期: 2014-12-24; 收到修改稿日期: 2014-02-05; 网络出版日期: 2015-04-06

基金项目:国家自然基金(51402230),陕西省教育厅自然科学基金(14JK1302),国家电网公司科技项目(5455DW140003, 5455DW130008),北京市科技计划项目(D13110300190000)

作者简介: 臧 源(1982—),男,硕士,讲师,主要从事新型半导体材料的制备和光控半导体器件的研制。

E-mail: zangyuan@xaut.edu.cn

能武器电磁炮等众多军用系统的性能,也将使民用混合动力车辆、列车牵引设备以及高压直流输电设备等 受益匪浅,成为电力电子器件开发和应用的新的增长极。

但是 SiC 材料对大部分可见光及部分红外光不敏感,因此很难使用通用的光源实现对普通 SiC 功率器件的触发。1999起,Katulka等<sup>[6]</sup>及 K.J.Roe 等<sup>[7]</sup>报道了 Ge 离子注入 4H-SiC 形成 SiCGe 三元合金的电学和光学性质,由此获得的 SiC:Ge 材料相对于 SiC 材料在的禁带宽度上有了 100-400 meV 的窄化。2003年,本课题组报道了以 4H-SiC 或 6H-SiC 为衬底,SiH<sub>4</sub>、C<sub>3</sub>H<sub>8</sub>和 GeH<sub>4</sub>分别作为 Si、C和 Ge 原子的源气体,采用热壁 CVD 技术生长了 Ge<sub>x</sub>Si<sub>1-x</sub>C<sup>[8-10]</sup>。不同于 Si 衬底上生长 Ge<sub>x</sub>Si<sub>1-x</sub>C,通过引入 C 组分来调节 SiGe 的晶格常数及能带结构<sup>[11]</sup>。以 6H-SiC 为衬底生长 GeSiC 目的在于在保持主体材料 SiC 的晶体结构的前提下,通过掺入适当比例的 Ge 来调节 SiC 的禁带宽度以使其能够吸收可见光或近红外光,以此来开发抗电磁干扰能力很强的光控 SiC 电力电子器件。但是,锗掺杂碳化硅的相关理论研究较少,Morbec 等<sup>[12]</sup>研究了 Ge 掺杂 SiC 后晶格结构的变化,但对掺杂后态密度的变化及杂质的形成能并没有涉及。

为了进一步研究锗掺入6H-SiC的能带、电子结构及介电常数的变化情况,并对Ge<sub>x</sub>Si<sub>1-x</sub>C外延层进行分析,本文利用基于密度泛函理论的第一性原理计算方法,分析了锗(Ge)掺入6H-SiC的态密度和电子结构的关系,研究了掺杂浓度对其电子结构及光学性质的影响。

2 计算方法及模型

使用 Materials Studio 软件中的 cambridge sequential total energy package(CASTEP)模块<sup>[13]</sup>,其利用 基于总能量的平面波赝势理论<sup>[14-15]</sup>,运用原子数目和种类来预测包括晶格参数、分子对称性、结构性质、能带 结构、固态密度、电荷密度和波函数、光学性质。

计算使用的晶体结构由文献[16]给出,6H-SiC为纤锌矿六方结构晶体,计算使用的晶格常数为: *a*=0.3079 nm,*c*=1.5109 nm,*α*=β=90°,γ=120°。电子-电子相互作用的交换关联势由计入某处附近电荷密 度对交换关联能影响的广义梯度近似(GGA)的Perdow-Burke-Emzerhof(PBE)方法来处理<sup>[17]</sup>。采用超软 赝势来实现离子实和价电子之间的相互作用势,以减少平面波基矢的个数<sup>[18]</sup>。设置平面波截断能量为*E*<sub>cut</sub>= 280 eV,迭代过程中的收敛精度为1×10<sup>-5</sup> eV,*k*网格点设置为9×9×2,原子间的相互作用力最大为0.03 eV/Å, 晶体内应力收敛标准为0.05 GPa,原子的最大位移收敛标准为0.001 Å,不考虑自旋耦合,选取的电子组态为 Si3s<sup>2</sup>3p<sup>2</sup>、C2s<sup>2</sup>p<sup>2</sup>、Ge4s<sup>2</sup>4p<sup>2</sup>。6H-SiC 晶体的超晶胞由48个原子组成,如图1所示,即在6H-SiC 晶胞的*a*,*b*基 矢量方向上分别扩展两个单位得到(2×2×1)的6H-SiC 超晶胞。



图 1 6H-SiC (2×2×1) 超晶胞 Fig.1 6H-SiC (2×2×1) super cell

### 3 结果与讨论

#### 3.1 6H-SiC的能带及电子结构

图 2 为根据图 1 的晶体结构计算出的 6H-SiC 能带结构图。由第一布里渊区能带分布图中高对称 K 点 在价带顶 Ev和导带底 Ec的特征能量可以看出,6H-SiC 的能带在价带的 G 点得到最大值 0 eV,导带的最小值 为 2.052 eV,出现在 M 点偏 L 点之间的位置,该结果与文献[19]的报道相同,6H-SiC 在价带的 G 点到导带的 M 点附近表现出间接带隙半导体的性质。计算的带隙宽度 Eg=2.052 eV 低于实验得到的 3.0 eV,由于理论模

型中激发态电子间的关联作用被低估,在广义梯度近似(GGA)与局域密度近似(LDA)的计算中均不同程度存在 *E*<sub>4</sub>计算值较实验值偏低<sup>[20]</sup>。



Fig.2 6H–SiC energy band structure

图 3 为在结构优化的基础上计算得到的 6H-SiC 总态密度(DOS)及分态密度(PDOS)与能量间的关系 图。从中可以看出,价带部分由两部分组成,在电子能量较小的下价带范围(-16~-9.5 eV)内,6H-SiC 的态 密度主要由 Si 的 3 s态电子和 C 的 2 s态电子构成,其Si 的 3 p 及 C 的 2 p 态电子也有较小的贡献;在-8~0 eV 的能量较大的上价带范围内,态密度主要由 Si 的 3 p 态电子和 C 的 2 p 态电子构成,特别在-8~-6 eV 的能量 范围内,由Si 的 3 s态电子及 C 的 2 p 态电子构成了一个定域化很强的峰。对于导带部分,在2~10 eV 的能量 范围内,6H-SiC 的态密度主要由 Si 的 3 s 和 3 p 态电子构成,C 的 2 s 和 2 p 态也有较小的贡献。对于费米能 级附近的态密度分布,可知 6H-SiC 的价带顶主要由 C 的 2 p 态占据,而导带底由 Si 的 3 p 态占据。



图3 6H-SiC的总态密度及分密度与能量间的关系图

Fig.3 Relationship between total-state density, sub-state density and energy in 6H-SiC

#### 3.2 晶格常数及杂质形成能

根据第一性原理计算方法可知,6H-SiC中Ge杂质缺陷的形成能可用来计算分析Ge组分在半导体中的浓度及掺入位置。其相互关系满足:

$$c = N_{\rm sites} \exp(\frac{-E'}{KT}), \qquad (1)$$

式中c为Ge在6H-SiC中的浓度, K是Boltzmann常数, T是温度, E<sup>t</sup>表示缺陷的形成能,  $N_{\text{sites}}$ 表示可能形成 缺陷的数目。此外, E<sup>t</sup>满足:

(2)

 $nE^{f} = E^{tot}(Ge) - E^{tot}(0) + n\mu_{GSi} - n\mu_{Ge} + qE_{f}$ 

式中 $E^{\text{tot}}(\text{Ge})$ 是Ge掺杂超晶胞计算得出的体系能量, $E^{\text{tot}}(0)$ 是不包括缺陷态的超晶胞能量, $\mu_{\text{Ge}}$ 与 $\mu_{\text{C,si}}$ 是Ge及C或Si原子的化学势,n是掺入Ge原子的数目, $E_{\text{f}}$ 表示费米能级,以价带顶作为参考点,q表示电荷状态,带正电荷q>0,带负电荷 $q<0^{[21]}$ 。

通过对体系结构优化及基态总能的计算结果表明,Ge占据Si位时的形成能为2.15 eV,远远小于Ge占据C位时的形成能9.36 eV。因此,Ge掺入SiC时,在不考虑间隙位的情况下,Ge出现在Si位时的概率大,能量低,体系稳定。因此以下的计算都是按照Ge占据Si位来进行。

	a /Å	c /Å	$V$ /Å $^3$	$E_{ m g}$ /eV	$E^{ m \scriptscriptstyle f}/{ m eV}$
6H-SiC	3.0901	15.1919	251.1346	2.052	0
$Ge_{\rm 0.042}Si_{\rm 0.958}C$	3.0969	15.2297	252.9669	2.005	2.15
$Ge_{\rm 0.083}Si_{\rm 0.919}C$	3.1036	15.2647	254.5688	1.923	2.17
$Ge_{\scriptscriptstyle 0.166}Si_{\scriptscriptstyle 0.834}C$	3.1176	15.3310	257.9009	1.862	2.15
$Ge_{\rm 0.249}Si_{\rm 0.751}C$	3.1304	15.3933	261.1873	1.797	2.14
$Ge_{0.333}Si_{0.667}C$	3.1432	15.4646	264.5989	1.774	2.13

表1 6H-SiC及不同Ge组分6H-SiC的常用参数 Table 1 6H-SiC and different components of Ge commonly used parameters

表1为计算得到的6H-SiC及不同Ge组分6H-SiC的常用参数,主要包括晶格常数 a 和 c、体积、禁带宽度及杂质缺陷的形成能。由表1可以看出,超晶胞结构优化后,晶格常数 a 和 c 与实验数据<sup>119</sup>相比分别增加 0.27%及 0.50%,这说明选取的参数及计算方法是可靠的。通常采用GGA方法计算得到的晶格常数和分子键 长均稍有增加。同时,Ge的掺杂使得超晶胞晶格常数及体积都有所增大,成线性关系,与使用 Vegard 定律 计算结果基本相同。晶格常数的增大主要是由于Ge(0.152 nm)的原子半径要大于Si(0.146 nm)的晶格常数,从而增大了晶格常数,另一方面,由于Ge的电负性相对Si较弱,在置换Si原子后与C形成共价键时大部 分电子局域在C原子上,使得晶格常数增大。禁带宽度随掺杂浓度的升高而降低,且计算结果与Orner等<sup>[22]</sup> 理论计算结果相似。此外,从计算结果来看,不同Ge掺入的Ge<sub>x</sub>Si<sub>1-x</sub>C的杂质缺陷形成能基本相同。

#### 3.3 Ge掺杂6H-SiC的电子结构

图 4 为 Ge<sub>0.333</sub>Si<sub>0.667</sub>C 的总态密度及分态密度与能量间的关系图。超晶胞在 Ge<sub>0.249</sub>Si<sub>0.751</sub>C 情况下,其总态密 度及分态密度与未掺杂的 6H-SiC态密度分布情况基本相同,对于 Ge 占据 Si 位的替位式掺杂,Ge(4s<sup>2</sup>4p<sup>2</sup>)的 价电子数与 Si(3s<sup>2</sup>3p<sup>2</sup>)的价电子数目相同,但由于 Ge 的电负性较 Si 小,导致 Ge 替代 Si 位时导带底向低能方 向移动,价带顶位置不变,禁带宽度变小。可以看出,当 Ge 替代 Si 原子的数目增加时,导带底位置逐渐由 Si 的 3p 态电子决定转变为 Ge 的 4p 态电子决定,替代的数目越多,变化越明显,禁带宽度越小。





Fig.4 Relationship between total-state density, sub-state density and energy in Ge0.333Si0.667C

#### 3.4 6H-SiC 掺杂前后的光学特性

介电常数反映出固体能带结构及其它各种光谱信息。复介电常数满足:

$$\varepsilon(\omega) = \varepsilon_1(\omega) + i\varepsilon_2(\omega), \qquad (3)$$

式中实部 ɛ<sub>1</sub>(ω)可以利用克拉默斯克勒尼希色散关系(K-K关系)求出<sup>[16]</sup>,其表达式满足:

$$\varepsilon_{1}(\omega) = 1 + \frac{8e^{2}\pi^{2}}{m^{2}} \sum_{v,c} \int_{BZ} d^{3}k \frac{2}{(2\pi)} \frac{\left|e \cdot M_{c,v}(k)\right|^{2}}{\left[E_{c}(k) - E_{v}(k)\right]} \times \frac{h^{3}}{\left[E_{c}(k) - E_{v}(k)\right]^{2} - \hbar^{2}\omega^{2}},$$
(4)

由于使用的是单电子近似法,电子结构计算中无论是带间还是带内跃迁的频率都远大于声子频率,从量子 力学的观点看,带间跃迁光吸收过程是电子在辐射电磁场微扰作用下从低能态跃迁到高能态的过程。从直 接跃迁几率的定义可推导出固体介电常数虚部ε<sub>2</sub>(ω)满足:

$$\varepsilon_{2}(\omega) = \frac{e^{2}\pi^{2}}{\varepsilon_{0}m^{2}(\omega - \Delta c/h)^{2}} \sum_{\mathbf{v},\mathbf{c}} \left\{ \int_{BZ} \frac{2\mathrm{d}k}{(2\pi)^{3}} \left| e \cdot M_{\mathbf{c},\mathbf{v}}(k) \right|^{2} \delta \left[ E_{\mathbf{c}}(k) + \Delta c/h - E_{\mathbf{v}}(k) - \hbar \omega \right] \right\},\tag{5}$$

式中CV分别表示导带和价带,BZ为第一布里渊区,k为波矢, $|e \cdot M_{c,v}(k)|$ 为动量跃迁矩阵元, $\omega$ 为角频率, $E_c$ (k), $E_v(k$ )分别为导带和价带上的本征能级, $\triangle e$ 为剪刀算符的偏移量。根据计算出的晶体的禁带宽度 $E_g$ ,便 可通过以上公式得到晶体的诸多光学参数,其中吸收系数满足:

$$I(\omega) = \sqrt{2} \left(\omega\right) \left[ \sqrt{\varepsilon_1(\omega)^2 - \varepsilon_2(\omega)^2} - \varepsilon_1(\omega) \right]^{1/2}, \qquad (6)$$

为了使光学性质的计算结果更符合实际情况,根据带隙的测量值与计算结果之差,计算中使用剪刀算符修 正了1 eV<sup>[23]</sup>。

图 5 为 6H-SiC 和 Ge<sub>0.333</sub>Si<sub>0.667</sub>C 的介电常数的实部与虚部。由介电常数的实部 $\varepsilon_1$ 随光子能量变化的分布 规律可知,6H-SiC 和 Ge<sub>0.333</sub>Si<sub>0.667</sub>C 的静态介电常数分别为 $\varepsilon_0$ =5.79 及 $\varepsilon_0$ =4.58。当光子能量等于 7.81 eV或者 20.64 eV 时,6H-SiC 的 $\varepsilon_1$ =0;当光子能量等于 7.31 eV 或者 16.93 eV 时,Ge<sub>0.335</sub>Si<sub>0.667</sub>C 的 $\varepsilon_1$ =0,此时介电常数 $\varepsilon$ 完全由虚部 $\varepsilon_2$ 决定 $\varepsilon(\varepsilon)$ =i $\varepsilon_2(\varepsilon)$ 。6H-SiC 及 Ge<sub>0.335</sub>Si<sub>0.667</sub>C 介电常数实部的最小值-6.3 及-8.9 分别出现在光子 能量为 11.1 eV 及 7.9 eV 时。由于介电常数峰是固体电子在光电磁波场微扰作用下发生带间跃迁的宏观表 现,对于介电常数虚部,可根据6H-SiC 的能带结构、总态密度及各分态密度对图中标示的8个主要吸收峰进 行解释,说明其跃迁机理。其中 $E_0 \sim E_5$ 为 6H-SiC 的介电常数的虚部 $\varepsilon_2$ 随光子能量变化的分布规律,可以看 出, $E_0$ 峰(4.59 eV)吸收较弱,为价带顶到导带底的直接跃迁,来源于价带顶 C<sub>20</sub>与导带底 Si<sub>30</sub>两个轨道能级之 间的跃迁;相邻的 $E_1$ 峰(6.94 eV)吸收峰可以从C 的分波态密度来分析,对应于 C<sub>20</sub>从上价带到导带的跃迁; $E_2$ 峰(7.75 eV)是由上价带部分的 C<sub>20</sub>态和 Si<sub>30</sub>态向导带的跃迁导致; $E_3$ 峰(8.61 eV)几乎全部来源于上价带 Si<sub>35</sub> 态向导带的跃迁; $E_4$ 峰(10.07 eV)及 $E_5$ 峰(10.75 eV)对应的吸收峰来源于下价带 C<sub>25</sub>与 Si<sub>30</sub>轨道向导带的跃 迁。对掺 Ge 后的 Ge<sub>0.335</sub>Si<sub>0.667</sub>C,吸收峰值只出现了 $E_6$ 峰(4.78 eV)及 $E_7$ 峰(7.25 eV)两个峰,分别对应电子从 价带顶向导带底的跃迁及价电子向导带的跃迁,介电常数虚部最大值向低能方向移动了 0.50 eV,吸收边发 生了红移,这和上面掺杂后禁带宽度变窄分析一致。以上结果与Lindquist等<sup>[21]</sup>实验结果基本吻合。





#### 激光与光电子学进展

图 6 为 6H-SiC 和 Ge<sub>0.333</sub>Si<sub>0.667</sub>C 的吸收光谱。对 6H-SiC 计算得出其吸收边的能量约为 3.2 eV,大于剪刀 算符修正后的禁带宽度 3.027 eV,这是由于电子与光子的耦合会引起占据态和未占据态之间的跃迁,所以本 征光学响应的起始点能量应大于或至少等于材料的禁带宽度。对照介电常数虚部曲线,其最大介电峰位于 7.75 eV 处,而最大吸收峰位于 11.16 eV 处,吸收峰向高能端发生了 3.4 eV 的偏移。对 Ge 掺入的 Ge<sub>0.333</sub>Si<sub>0.667</sub>C,计算结果表明其吸收边向低能方向移动 0.9 eV,且相比于 6H-SiC,其最大吸收峰值为 7.67 eV, 向低能方向红移 3.5 eV。



Fig.6 Absorption spectrum in 6H-SiC and Ge<sub>0.333</sub>Si<sub>0.667</sub>C

## 4 结 论

采用了密度泛函理论 GGA 的超软赝势能带计算方法,研究了 6H-SiC 及 Ge 掺入 6H-SiC 的能带、电子 结构及介电常数。计算结果表明,在 Ge 取代 Si 位的掺杂情况下,Ge<sub>x</sub>Si<sub>1-x</sub>C 的晶格常数,禁带宽度及吸收系 数有明显的变化。掺杂使得原子半径的增加及电负性的减少使得 Ge 掺杂晶格常数增加,导带底由 Si 的 3 p 态电子决定转变为 Ge 的 4 p 态电子决定使得带隙变小,介电常数虚部的计算表明吸收边及吸收峰向低能方 向移动,发生红移。

#### 参考文献

- 1 Liqiang Zhang, Zhuang Zhuo, Rusheng Wei, *et al.*. Wavelength tunable passively *Q*-switched Yb-doped double-clad fiber laser with graphene grown on SiC[J]. Chin Opt Lett, 2014, 12(2): 021405.
- 2 Zhou Guanggang, Lu Guiwu, Yu Yinghui, *et al*.. Cucnlation for linear and nonlinear optical properties of LBO crystals[J]. Chinese J Lasers, 2010, 37(5): 1342–1346.

周广刚, 卢贵武, 于迎辉, 等. LBO 晶体线性和非线性光学性质的计算[J]. 中国激光, 2010, 37(5): 1342-1346.

- 3 Zhang Feng. Combined type polishing of silicon modification layer on silicon carbide mirror for space camera[J]. Chinese J Lasers, 2013, 40(7): 0716001.
  - 张 峰. 空间相机碳化硅反射镜表面硅改性层的组合式抛光[J]. 中国激光, 2013, 40(7): 0716001.
- 4 Fan Di. Optimization of SiC mirror surface ronghness[J]. Laser & Optoelectronics Progress, 2014, 51(9): 092206. 范 镝. 碳化硅反射镜表面粗糙度的优化[J]. 激光与光电子学进展, 2014, 51(2): 092206.
- 5 Huang Huolin, Zhang Feng, Wu Zhengyun, *et al.*. Design and fabricution of Al<sub>2</sub>O<sub>3</sub>/SiO<sub>2</sub> double-layer antireflection coatings on 4H–SiC substrate[J]. Acta Optica Sinica, 2008, 28(12): 2431–2435.

黄火林,张 峰,吴正云,等.4H-SiC基底 Al<sub>2</sub>O<sub>3</sub>/SiO<sub>2</sub>双层减反射膜的设计和制备[J].光学学报,2008,28(12):2431-2435.

- 6 G Katulka, K Roe, J Kolodzey, *et al.*. The electrical characteristics of silicon carbide alloyed with germanium[J]. Applied Surface Science, 2001, 175–176(1): 505–511.
- 7 K J Roe, M W Dashiell, G Xuan, *et al.*. Ge incorporation in SiC and the effects on device performance[J]. Proceedings of IEEE Lester Eastman Conference on High Performance Devices, 2002, 6(8): 201–206.
- 8 Z Chen, H Pu, L Wo, et al.. Hetero-epitaxial growth of SiCGe on SiC[J]. Mircroelectronic Engineering, 2006, 1(83): 170-175.

- 9 L Li, Z Chen, J Li, et al.. Photoluminescence in SiCGe thin films grown on 6H-SiC[J]. J Lumin, 2010, 130(4): 587-590.
  10 Zang Yuan, Li Lianbi, Lin Shenghuang, et al.. Ferromagnetism in etched aluminnm-doped 6H-SiC[J]. Research & Progress of SSE, 2013, 33(5): 410-414.
  - 减 源,李连碧,林生晃,等. Al 掺杂6H-SiC 的铁磁性研究[J]. 固体电子学研究与进展, 2013, 33(5): 411-414.
- 11 F Y Huang, K Sakamoto, K L Wang, *et al.*. Epitaxial SiGeC waveguide photodetector grown on Si substrate with response in the 1.3-1.55-µm wavelength range[J]. IEEE Photonics Tech L, 1997, 9(2): 229-231.
- 12 J M Morbec, R H Miwa. Ge adsorption on SiC(0001): an ab initio study[J]. Surface Science, 2006, 600(5): 1107-1112.
- 13 M D Segall, P J D Lindan, M J Probert, *et al.*. First-principles simulation: ideas, illustrations and the CASTEP code[J]. J Phys: Condens Matter, 2002, 14(11): 2717–2744.
- 14 N Troullier, J L Martins. Efficient pseudopotentials for plane-wave calculations[J]. Physical Review B, 1991, 43(3): 1993-2006.
- 15 G Kresse, J Furthmuller. Efficient iterative schemes for ab initio total-energy calculations using a plane-wave basis set [J]. Physical Review B, 1996, 54(16): 11169-11186.
- 16 A Taylor, D S Laidler. The formation and crystal structure of silicon carbide[J]. British Journal of Applied Physics, 1950, 1(7): 174-181.
- 17 M Maria. Electronic structure of several poly types of SiC: a study of band dispersion from a semi empirical approach [J]. Physica B: Condensed Matter, 2002, 324(1): 15–33.
- 18 D Vannderbilt. Soft self-consistent pseudopotentials in generalized eigenvalue formalism[J]. Phys Rev B, 1990, 41(1): 7892-7895.
- 19 W Y Ching, Y N Xu, P Rulis, *et al.*. The electronic structure and spectroscopic properties of 3C, 2H, 4H, 6H, 15R and 21R polymorphs of SiC[J]. Materials Science and Engineering A, 2006, 422(1-2): 147-156.
- 20 Bi Yanjun, Guo Zhiyou, Sun Huiqing, *et al.*. The electronic structner and optical properties of Co and Mn codpoed ZnO from first-principle study[J]. Acta Physica sinica, 2008, 57(12): 7800-7805. 毕艳军, 郭志友, 孙慧卿, 等. Co 和 Mn 共掺杂 ZnO 电子结构和光学性质的第一性原理研究[J]. 物理学报, 2008, 57(12): 7800-7805.
- 21 C G Van de Walle, J Neugebauer. First-principles calculations for defects and impurities: applications to III-nitrides[J]. J Appl Phys, 2004, 95(8): 3851–3879.
- 22 B A Orner, J Kolodzey. Si<sub>I-x-y</sub>Ge<sub>x</sub>C<sub>y</sub> alloy band structures by linear combination of atomic orbital[J]. J App Phys, 1997, 81(10): 6773-6780.
- 23 O P A Lindquist, M Schubert, H Arwin, *et al.*. Infrared to vacuum ultraviolet optical properties of 3C, 4H and 6H silicon carbide measured by spectroscopic ellipsometry[J]. Thin Solid Films, 2004, 455(1): 235–238.
- 24 Chen Kun, Fan Guanghan, Zhang Yong, *et al.*. First principles study of In–N codoped ZnO[J]. Acta Physica Sintca, 2008, 57(5): 3138–3147.
  - 陈 琨, 范广涵, 章 勇, 等. In-N共掺杂ZnO第一性原理计算[J]. 物理学报, 2008, 57(5): 3138-3147.

栏目编辑: 刘丰瑞