# He 离子注入 ZnO 中缺陷形成的慢正电子束研究\*

陈志 $权^1$ ) 河裾厚男<sup>2</sup>)

1) 武汉大学物理系 武汉 430072)
 2) 日本原子力研究所,日本群马 370-1292)
 (2006年1月24日收到 2006年4月13日收到修改稿)

在 ZnO 单晶样品中注入了能量为 20—100 keV、总剂量为 4.4×10<sup>15</sup> cm<sup>-2</sup>的 He 离子.利用基于慢正电子束的多 普勒展宽测量研究了离子注入产生的缺陷.结果表明,He 离子注入 ZnO 产生了双空位或更大的空位团.在 400 ℃以 下退火后,He 开始填充到这些空位团里面,造成空位团的有效体积减少.经过 400 ℃以上升温退火后,这些空位团 的尺寸开始增大,但由于有少量的 He 仍然占据在空位团内,因此直到 800 ℃这些空位团仍保持稳定.高于 800 ℃退 火后,由于 He 的脱附,留下的空位团很快回复,在 1000 ℃下得到完全消除.

关键词:慢正电子束,ZnO,离子注入,缺陷 PACC:7870B,6170B,6170T

## 1.引 言

随着在 1998 年 Look 等<sup>11</sup>成功制备高质量的大 块 ZnO 单晶,近几年来这一材料已引起了人们的广 泛关注<sup>[2-4]</sup>. 作为第三代半导体,ZnO 具有很多优 点,如具有很宽的直接带隙(3.4 eV),有高达 60 meV 的激子束缚能,可作为新一代的蓝光及紫外发光材 料<sup>[56]</sup>.另外,制备 ZnO 基器件的费用相对低廉.因 此,ZnO 有着很重要的应用前景.

对于 ZnO 的研究,目前比较集中在它的掺杂导 电方面.ZnO 的 n 型导电非常容易得到.通常在非人 为掺杂的 ZnO 中即表现为 n 型.然而,对于 ZnO 的 p 型导电,目前的结果还不是令人满意,得到可重复和 稳定性好的 p 型 ZnO 还比较困难.另外,在报道的 已制备出 p 型 ZnO 的工作中,其载流子浓度和迁移 率都比较低.可能的原因是由于缺陷的自补偿效应 以及 N 受主杂质固溶度低等因素,制约了 ZnO 的 p 型导电.

离子注入技术是半导体材料中比较成熟的掺杂 方法.它的优点在于能够在指定位置和深度引入浓 度可以精确控制的杂质、可重复性好,并且不受杂质 固溶度的影响,因此有望借助这一方法实现 ZnO 中 的 p 型掺杂.但是离子注入不可避免地会产生大量 的缺陷,这些缺陷除了影响材料的导电性能,如补偿 载流子),还会严重影响 ZnO 的发光性能,如作为非 辐射复合中心和深能级发光中心,抑制 ZnO 的紫外 发光.缺陷还有可能与注入的杂质发生作用,影响其 作为施主或受主的效果.因此,对离子注入产生的缺 陷及其退火回复行为进行研究是非常必要的.

正电子湮没谱学是一种研究半导体缺陷的有力 手段<sup>[7]</sup>.正电子对原子尺度的空位型缺陷有独特的 敏感性.在缺陷处由于电子密度的降低,正电子的湮 没参数都会发生明显变化.相对于完整晶格,在缺陷 处的正电子寿命变长,并且其湮没辐射的多普勒展 宽线形变窄.通过探测这些信息,可以得知缺陷的大 小、浓度等相关信息<sup>[8]</sup>.利用最近发展的慢正电子束 技术,可以得到能量可变的单能慢正电子束,有利于 控制正电子在薄膜材料中的注入深度(表面以下若 干微米以内),适合研究离子注入产生的缺陷的深 度分布<sup>[9]</sup>.利用慢正电子束研究 ZnO 薄膜近表面缺 陷的工作已有少量报道<sup>[10,11]</sup>.我们在利用这一技术 研究离子注入 ZnO 的缺陷方面也做了一些探索性研 究<sup>[12—15]</sup>.本文中我们将报道利用慢正电子束技术研 究 He 离子注入的 ZnO 中缺陷特性及热退火行为.

<sup>\*</sup>国家自然科学基金(批准号:10375043,10075037)资助的课题.

#### 2.实验

我们采用的样品是俄罗斯 SPC Goodwill 利用水 热法生长的未掺杂 ZnO 单晶片材料(10 mm×10 mm ×0.5 mm),导电类型为 n型.离子注入利用 400 kV 的注入机完成.用 20—100 keV 范围内 7 种不同能量 的 He 离子进行多重注入.注入在室温下进行,样品 注入面为 Zn 面.通过选择每种能量下不同的剂量, 最终得到一种近似箱体结构的离子深度分布.利用 TRIM 程序模拟的离子注入产生的缺陷分布如图 1 所示.箱体结构的宽度约为 600 nm.注入的 He 离子 总剂量为 4.4×10<sup>15</sup> cm<sup>-2</sup>.注入后的样品经过室温至 1000 ℃下氮气氛中退火 30 min.





多普勒展宽谱采用高纯锗探测器进行测量,所 得到的谱用 *S* 参数表征,定义为 511 keV 湮没峰的 中心部分(511 ± 0.77 keV)计数与整个峰(511 ± 8.5 keV)总计数之比.慢正电子束的入射能量从 0.2 到 30 keV 范围内连续可变.

### 3. 结果及讨论

图 2 是利用慢正电子束测量的 ZnO 中多普勒展 宽 *S* 参数随正电子入射能量 *E* 的变化,我们通称为 *S-E* 曲线.图 2 上面的横轴显示的是正电子入射能 量对应的平均注入深度 *z* ,由下式计算所得<sup>[16]</sup>:

 $\overline{z}$  = 4.0 × 10<sup>-6</sup>  $E^{1.6}/
ho$  ,

式中  $\rho$  为样品的密度 ,单位为  $g/cm^3$  ,平均注入深度  $\overline{z}$ 的单位为 cm.

在 He 离子注入前, *S* 参数随入射能量逐步降低, 然后在 *E* > 7 keV 时达到稳定值.这是由于正电子在低能入射时,注入深度很浅, 热化后的部分正电子会扩散至样品表面,正电子在表面处的湮没导致 *S* 参数升高.当入射能量足够高时,正电子入射深度 变长,扩散到表面的概率大大降低, 因此几乎所有的 正电子会在 ZnO 体内湮没.我们通过常规正电子寿 命测量, 肯定了在未注入的样品中正电子没有被缺 陷所俘获, 因此本文中所有测量的 *S* 参数都以这个 参考样品中的数值做了归一化.*S* > 1 则表明有空位 型缺陷存在.

经过 4.4 × 10<sup>15</sup> cm<sup>-2</sup>的 He 离子注入后,我们可 以看到 S 参数有明显上升,这表明有空位型缺陷产 生,由于缺陷的引入,正电子的扩散长度大大减少, 因此在很低能量(如4keV左右)时正电子就不再受 表面态的影响,在正电子能量为 4—11 keV 的范围 内 ,S 参数出现一个平台结构,对应于 He 离子注入 层内的均匀缺陷分布,与图1中的模拟结果是符合 的,但是由于正电子在较高能量时有很宽的入射深 度分布,即使正电子平均入射深度小于 He 离子注 入的损伤层厚度,一部分正电子可能会入射到损伤 层之外.另外 停留在注入损伤层边界处的正电子也 会扩散更深 进入未受损伤的区域 因此表现出的 S 参数在 11 keV 以上就开始下降,使平台结构的宽度 比模拟的损伤宽度要窄.在注入层内,S参数增大到 1.04 左右 这表明在缺陷处的 S 参数至少为 1.04. 我们在电子辐照的 ZnO 中,得到单空位(锌空位 V<sub>2</sub>)的 S 参数仅为 1.025 左右<sup>17]</sup>,而氧空位不是有 效的正电子俘获中心[12] 因此可初步判断缺陷为双 空位或尺寸更大的空位团。

图 3 示出了 He 离子注入的 ZnO 样品经不同温 度退火后测量的 S-E 曲线.可以看到 ,S-E 曲线随退 火温度有明显的变化 ,S 参数的平台结构也稍微发 生了变化 ,尤其是在 800 ℃退火后 ,较高的 S 参数集 中在正电子能量为 6—10 keV 范围内 ,表明缺陷更 加集中在这一中心区域.在经过 1000 ℃退火后 ,S-E 曲线回复到未注入状态 表明缺陷已被完全消除.

为了详细分析 He 离子注入层的缺陷信息,我 们对在正电子注入能量为 6—10 keV 范围内测得的 多普勒展宽谱进行累加,然后计算得到平均 *S* 参数 随退火温度的变化,结果如图 4 所示.在退火温度小 于400 ℃时,*S* 参数首先表现出减小,这是比较反常 的结果.通常在离子注入的 ZnO 中,*S* 参数在退火后



图 2 利用慢正电子束测量的 ZnO 中 He 离子注入前后 S-E 曲线



图 3 He 离子注入的 ZnO 经不同温度退火后的 S-E 曲线

会进一步增大<sup>[12,14]</sup>,这是由于在退火过程中尺寸比 较小的缺陷如单空位等会开始迁移,在迁移的过程 中与其他空位团聚集从而使体积增大.在 He 离子 注入的 ZnO 中  $A00 \ ℃$ 以下退火后 S 参数的降低表 明空位尺寸可能已变小.在以往我们研究的 H 离子 注入的 ZnO 中,观察到由于 H 离子填充空位导致 S 参数变小的情形<sup>[13]</sup>.因此我们可以推断,在 He 离子 注入的 ZnO 中 S 参数的降低也有可能是 He 离子填 充空 位团的结果.随着退火温度进一步升高到  $400 \ ℃$ 以上,S 参数开始上升.这个上升过程一直持 续到800 ℃,此时 S 参数增加到 1.07 左右.在这一 退火过程中,空位团的尺寸有可能进一步增大,导致 S 参数上升.但是我们也应该注意到,空位团在 800 ℃温度下退火仍能保持稳定,表明其热稳定性 是相当高的.通常空位尺寸越大,其热稳定性越高. 但是在 He 离子注入的 ZnO 中 800 ℃退火后 S 参数 仅增大至 1.07,表明此时空位团的尺寸仍然不大. 在以往的 Al 离子和 P 离子注入的 ZnO 样品中<sup>[12,14]</sup>, S 参数在退火后可增大至 1.15—1.25,表明空位团 的尺寸要大得多.即使如此,这些空位团在 600 ℃以 上退火后就开始回复.这说明在 He 离子注入的 ZnO 中,空位团有反常的热稳定性,可能的原因是由于在 400 ℃以下退火时 He 填充了空位团,随着进一步高 温退火,至少在 800 ℃以下少量 He 原子还停留在空 位团内.这使得他们有较高的热稳定性.

经过 800 ℃以上退火后,He 原子可能已全部从 空位团中释放出来,因此空位团变得不稳定而开始 回复,S 参数减小.1000 ℃退火后,S 参数已降至1, 即恢复到离子注入前的水平,表明离子注入产生的 缺陷已完全被消除.通常在H离子或He离子注入 的 Si 材料中会产生气泡<sup>[18]</sup>.我们在H离子注入的 ZnO 中也发现了H 气泡的产生<sup>[13]</sup>.然而,在He 注入 的 ZnO 中,由于退火后S 参数的最高值仅为1.07 左 右,表明并没有发现很大的孔洞,因此不能推断是否 有气泡产生.



图 4 He 离子注入 ZnO 的损伤层内平均 S 参数随退火温度的变化

通过与 H 离子注入 ZnO 的缺陷热回复行为进 行比较,我们发现 H 离子注入产生的空位尺寸虽然 不及 He 离子注入产生的空位大,但是它们在退火 过程中演变成为很大的空位团或微孔洞<sup>131</sup>.这可能 是与 H 在 ZnO 中很强的化学活性有关,H 极易与 O 的悬挂键结合成 O—H 键.已有的大量研究表明,H 在 ZnO 中能大大改善其发光特性,可能就是由于 H 钝化了 O 的悬挂键,抑制了深能级缺陷发光.在 V<sub>Zn</sub> 中有 4 个 O 悬挂键,因此 H 容易进入此空位中,进 而在退火过程中演变成为较大的 H 气泡.而 He 在 ZnO 中与 O 或 Zn 的键合都比较弱,因此我们没有观 察到 He 气泡的快速增大.

4.结 论

#### 利用慢正电子束技术研究了 He 离子注入 ZnO

- [1] Look D C , Reynolds D C , Sizelove J R et al 1998 Solid State Commun. 105 399
- [2] Look D C 2001 Mater. Sci. Eng. B 80 383
- [3] Pearton S J, Norton D P, Ip K et al 2005 Prog. Mater. Sci. 90 293
- [4] Ozgur U, Alivov Ya I, Liu C et al 2005 J. Appl. Phys. 98 041301
- [5] Zu P , Tang Z K , Wong G K L et al 1997 Solid State Commun. 103 459
- [6] Bagnall D M, Chen Y F, Zhu Z et al 1997 Appl. Phys. Lett. 70 2230
- [7] Krause-Rehberg R, Leipner H S 1999 Positron Annihilation in Semiconductors-Defect Studies (Berlin : Springer)
- [8] Chen Z P, Xue Y C, Su Y L et al 2005 Acta Phys. Sin. 54 5382 (in Chinese)[陈镇平、薛运才、苏玉玲等 2005 物理学报 54 5382]
- $\left[ \begin{array}{cc} 9 \end{array} \right] \quad Lu \; T$  , Yu W Z , Zhou H Y et al 2001 Chin . Phys . 10 145

中产生的空位型缺陷及其深度分度.根据多普勒展 宽 *S* 参数的大小,可以判断产生的缺陷为双空位或 更大的空位团.经过 400 ℃以下的温度退火,He 原 子开始填充这些空位团,导致 *S* 参数反常变小.在 400 ℃以上退火后空位团的尺寸开始增大,直到 800 ℃以上的高温退火后空位团才开始恢复,并在 1000 ℃得到完全消除.

- [10] Uedono A, Koida T, Tsukazaki A et al 2003 J. Appl. Phys. 93 2481
- [11] Zubiaga A, Tuomisto F, Plazaola F et al 2005 Appl. Phys. Lett. 86 042103
- [12] Chen Z Q, Maekawa M, Yamamoto S et al 2004 Phys. Rev. B 69 035210
- [13] Chen Z Q , Kawasuso A , Xu Y et al 2005 Phys. Rev. B 71 115213
- [14] Chen Z Q, Kawasuso A, Xu Y et al 2005 J. Appl. Phys. 97 013528
- [15] Chen Z Q, Maekawa M, Kawasuso A et al 2005 Appl. Phys. Lett. 87 091910
- [ 16 ] van Veen A , Schut H , de Vries J et al 1990 AIP Conf. Proc. 218 171
- [17] Chen Z Q, Maekawa M, Kawasuso A et al 2006 Physica B 376— 377 722
- [18] Cerofolini G F, Corni F, Frabboni S et al 2000 Mater. Sci. Eng. R 27 1

## Vacancy-type defects induced by He-implantation in ZnO studied by a slow positron beam \*

Chen Zhi-Quan<sup>1</sup>) Kawasuso Atsuo<sup>2</sup>)

1 J Department of Physics , Wuhan University , Wuhan 430072 , China )
2 J Japan Atomic Energy Agency , Gunma 370-1292 , Japan )
( Received 24 January 2006 irevised manuscript received 13 April 2006 )

#### Abstract

ZnO single crystals were implanted with He ions of energy of 20—100 keV. The total implantation dose was  $4.4 \times 10^{15}$  cm<sup>-2</sup>. Doppler broadening of positron annihilation spectra were measured using a slow positron beam to study the implantation-induced defects. The results suggest that after implantation , divacancies or larger vacancy clusters are produced. After annealing below 400 °C , He impurity begins to occupy the vacancy clusters. Upon further annealing above 400 °C , the vacancy clusters grow in size. At annealing temperature of above 800 °C , He atom is released from the vacancy clusters , and the vacancies begin to recover and are annealed out at 1000 °C.

Keywords : slow positron beam , ZnO , ion-implantation , defects PACC : 7870B , 6170B , 6170T

<sup>\*</sup> Project supported by the National Natural Science Foundation of China (Grant Nos. 10375043, 10075037).