第19卷第5期 2000年10月

GaAs 中 Be 受主的光热电离光谱研究*

<u>袁先漳 陆 卫</u> 史国良 陈益栋 陈张海 李 宁 沈学础 TN 304、23

摘要 应用光热电离光谱方法研究了 MBE 生长 GaAs 薄膜中 Be 受主的杂质能纸,通过与理论计算的比较,将观测到的 3 个跃迁峰归属于G 线、C 线和 D 线跃迁,同时在实验上也观察到 Be 受主 $1s_{3/2}(\Gamma_{5}^{+})$ 态到 $2p_{1/2}(\Gamma_{5}^{-})$ 态跃迁, 由实验结果算得 Be 受主的电离能为 28.6meV.

关键词 浅杂质 受主 光热电离光谱.

砷化镓 半导体 镀

PHOTOTHERMAL IONIZATION SPECTROSCOPY OF BE ACCEPTOR IN GaAs*

YUAN Xian-Zhang LU Wei SHI Guo-Liang CHEN Yi-Dong CHEN Zhang-Hai LI Ning SHEN Xue-Chu (National Laboratory for Infrared Physics, Shanghai Institute of Technical Physics, Chinese Academy of Sciences, Shanghai 200083, China)

Abstract The photothermal ionization spectroscopy (PTIS) was employed to study Be shallow acceptor states in MBE-grown GaAs films. The G line, C line and D line transitions were observed and attributed to the ones from the ground state $1_{3_{1/2}}(\Gamma_6^+)$ of Be acceptor to the first three excited odd-parity states $2p_{3/2}(\Gamma_6^-)$, $2p_{5/2}(\Gamma_6^-)$ and $2p_{5/2}(\Gamma_7^-)$, respectively through comparison with theoretical calculation. The transition from the ground state $1s_{3/2}(\Gamma_6^+)$ to the excited state $2p_{1/2}(\Gamma_6^-)$ was also observed. According to the PTIS, the binding energy of Be acceptor in GaAs was deduced to be 28. 6meV.

Key words shallow impurity, acceptor, photothermal ionization spectroscopy.

引言

浅杂质特性是半导体材料和器件应用的重要物 理基础之一,人们对 GaAs 的浅杂质的光谱行为已 作了系统的实验和理论研究^[1].相对施主浅杂质而 言、受主浅杂质性能由于价带 多带简并与耦合效应 而显得更为复杂,且相对研究较少.最近,Fiorentini^[2]利用 EMT (有效质量理论)重新计算了 GaAs 中 浅 替 位 式 受 主 杂 质 的 能 级,计 算 中 采 用 了 Baldereschi-Lipari^[3,4]方法,即把受主哈密顿分解为 球对称项和立方对称项.在 Fiorentini 的计算中,考 虑了立方对称和自旋分裂带耦合等效应,从而得到 了更为精确的受主态能级信息.

早期 GaAs 浅受主的远红外吸收谱和光电导谱

稿件收到日期 2000-01-19,修改稿收到日期 2000-03-22

研究主要集中在 LPE 和 VPE 外延膜^[5],以及 SI(半 绝缘)GaAs^[6]体晶材料.C 和 Zn 是这些材料中最常 见的残留受主,但是由于它们的谱线重叠,所以往往 造成谱图分析上一定的困难.

Lewis^[?]用远红外吸收谱的方法研究了 MBE 生长 GaAs 中故意掺杂 Be 杂质的能级,并和 Mc Combe^[8]等人的远红外吸收谱结果进行了比较.

在本工作中,我们采用高灵敏度的光热电离光 谱 PTIS (photothermal ionization spectroscopy)方 法研究了 MBE 外延生长 GaAs 中 Be 受主的杂质能 级. 通过制备在深低温下欧姆接触良好的电极,在 18K 和 4.2K 两个温度点上,得到了 Be 受主态 G 线、D 线和 C 线跃迁,并且清晰地观测到远红外吸 收测量中不甚清晰的 A 线跃迁.

^{*} 國家自然科学基金(编号 19674060)资助项目

The project supported by the National Natural Science Foundation of China (No. 19674060).
Received 2000-01-19, revised 2000-03-22



图 1 样品在 T=12K 时的 I-V 曲线 Fig. 1 I-V characteristic of the sample at T=12K

1 实验

本文所采用的样品为 MBE 生长的 GaAs 薄 膜^[9], 标称的 Be 受主浓度为 10¹⁵ cm⁻³, 膜厚度为 4µ, 村底为半绝缘的 GaAs. 由 Hall 效应测量得到 300K 时空穴浓度和迁移率分别为 8.9×10¹⁵ cm⁻³, 3258cm²/V • s; 77K 下分别为 1.29×10¹⁵ cm⁻³, 9150cm²/V • s.

我们采用金属化的方法制备欧姆接触电极. 首 先在样品两侧表面蒸一层 In,再盖上一层 Au 作为 保护,然后样品在高纯 N₂ 保护下 420 C 退火,退火 时间为 60s. 图 1 为样品在 12K 时的 *I-V* 曲线,从图 中可以看出,当样品上所加偏置电压为 8~12V 时, 样品电阻高达十几兆欧,但 *I-V* 曲线基本上呈现线 性特征,也就是说,样品电极在深低温下基本保持了 欧姆接触特性.

光热电离谱的测量采用 Bruker IFS-113V 型红 外傅里叶光谱仪和 Oxford 104 型流动式光学低温 杜瓦进行,样品被安装在一个冷瓶式紫铜样品架上. 样品温度通过 10μA 恒流条件下经过定标的 107Ω 碳电阻温度计测量,由样品光热电离过程产生的电 信号首先经过低噪声前置放大器放大,再输入傅里 叶光谱仪数据处理系统.

2 实验结果及讨论

图 2 和 3 分别为样品在 18K 以及 4.2K 时的远 红外光电导响应谱,光谱分辨率为 1.0 cm⁻¹. 从图中 我们可以看到,Be 受主杂质束缚空穴从基态到价带 连续态跃迁形成一个较宽的光电导响应带,中间凹 下去的一段光频区起因于 GaAs 的剩余射线带(269 ~ 292 cm⁻¹)^[10].图 2 和 3 中标 记为 G 线(135.4 cm⁻¹)、D 线(168.6 cm⁻¹)和 C 线(183.7 cm⁻¹)的光



图 2 样品在 T=18K 时的光热电离光谱 Fig. 2 PTIS of the sample at T=18K



图 3 样品在T=4.2K时光热电离光谱 Fig. 3 PTIS of the sample at T=4.2K

电导响应峰,从18K 到 4.2K 基本没有移动,它们分 别对应受主空穴从偶宇称基态 $1s_{3/2}(\Gamma_s)$ 吸收远红 外光子到 3 个奇宇称束缚激发态 $2p_{3/2}(\Gamma_s)$ 、 $2p_{5/2}(\Gamma_s)$ 和 $2p_{5/2}(\Gamma_7)$ 的跃迁,这些处在激发态的空穴 通过吸收声子跃迁到价带成为对电导有贡献的载流 子,此即所谓的光热电离过程,这里采用的跃迁标记 符号 G、D 和 C 等最早被用来标记 Ge 中的受主 态^{DD1},现已被文献普遍采用,相应的杂质能态间跃 迁如图 2 中插图所示.表 1 列出了我们的实验结果 和 Fiorentini 最新理论计算值^[2]的比较,同时, Lewis^[7]由红外吸收测量得到的跃迁能也已列上.

表 1 GaAs 中 Be 能级跃迁能实验与理论对照 Table 1 Experimental and theoretical transition energies of Be level in GaAs

	跃迁能		
跃迁 「	Lewis ^[7]		Ftorentttt1-2
标记	的结果	쑤ㅗ፣፦ (am^t)	理论值
	(cm ⁻¹)	(cm -)	(cm ⁻¹)
G	134.4	135.4	129.4
D	166.8	168.6	167.6
С	182.3	183.7	180.9
A		219.1	

可以看出,我们测得的谱线位置和理论值较好相符.

我们知道,GaAs的价带远比导带复杂、不考虑 自旋的影响,价带顶在布里湖中心 Γ 点由 3 个类 ρ (1=1)能态组成,因而是三度简并的;考虑到自旋, 则为六度简并;进一步考虑到自旋轨道耦合作用,新 生成的态通过它们的总角动量J和沿某一方向角 动量分量 m;来标记,即四度简并态 J=3/2(m;=± $3/2,\pm 3/2$)和二度简并态 $J=1/2(m_J=\pm 1/2), J$ = 3/2 带和 J= 1/2 带被 Δ== 340meV 的自旋轨道分 裂隔开,其中J==3/2带位于价带顶.在波矢 k 不等 于零的非布里渊中心处,J=3/2带简并部分消除, 分裂为 2 个二度简并 Kramers 带, $m_i = \pm 3/2$ 的重 空穴带和 $m_d = \pm 1/2$ 的轻空穴带、因此,结合 EMT 理论,浅受主态问题可以理解成一个自旋为 3/2 的 单粒子处于屏蔽库仑势场中,其总角动量由空穴的 自旋量 3/2 和类氢包络轨道角动量耦合得到. 另外, GaAs 价带具有 Ta 群对称性,受主态采用 Ta 点群 的不可约表示来标记,所以,通常把它们记为 1s_{3/2} (Γ_{8}^{-}) 、 $2p_{3/2}(\Gamma_{8}^{-})$ 、 $2p_{5/2}(\Gamma_{8}^{-})$ 和 $2p_{5/2}(\Gamma_{7}^{-})$ 等,空穴 在这些能级间的跃迁即为上述的G、D和C,如图2 中插图所示.

从 4.2K 到 18K,D 线、C 线强度和到连续态跃 迁背景强度的比值明显变大,这归因于随着温度的 升高,受激空穴在激发态上有更大的机率被声子从 受主激发态激发到价带.但是,当温度进一步升高 时,受主杂质将会发生严重的热电离,即声子直接把 空穴从杂质基态激发到价带,这使光热电离信号急 剧下降而难以检测.在我们的实验中,当样品温度高 于 25K 时,光热电离信号的信噪比随温度上升而急 剧下降,基本不可检测.

无论是 T = 4、2K 还是 T = 18K 时,我们在 219. 1 cm^{-1} 处明显看到一个响应峰、Lewis^[7]在吸收 谱测量中此处没有看到吸收峰,而 McCombe^[8]虽然 标记了一个位于 220 cm⁻¹处的"A"线,但它引起的 相对透过率下降大约为 1%,在谱图上比较不明显 的、而在光热电离谱的测量中,这个峰可以明确无误 地辨认出来,这充分体现了光热电离谱较普通的透 射测量具有更高的灵敏度、对比 GaAs 中 C、Mg 和 Zn 杂质研究^[5]的结果,我们把这个响应蜂指认为 $1s_{3/2} (\Gamma_8^+)$ 到 $2p_{1/2} (\Gamma_6^-)$ 的跃迁,并采 用和 Mc-Combe 相同的记号来标记它,如表 1.

对 Be 受主 $1s_{3/2}(\Gamma_8^+)$ 基态结合能的确定通常 采用的方法是把实验测定的 C 线能量值加上理论 计算出的 $2p_{5/2}(\Gamma_7^-)$ 态结合能值. C 线是从 $1s_{3/2}$ (Γ_8^+)到- $2p_{5/2}(\Gamma_7^-)$ 的跃迁, $2p_{5/2}(\Gamma_7^-)$ 能级基本不 受中心原胞势影响,可以很好地用 EMT 理论描述; 而且 C 线往往较强,位置容易确定.采用这种方法, 我们定出的 Be 杂质的结合能 E₁ 为 28. 6meV 与和 PL 测量^[12]结果一致.

在光热电离谱测量中,我们还尝试在远红外光 辐照样品同时加可见光照射,发现响应谱基本没有 变化.与此不同的是,Shubert^[6]等在对 LEC 生长 SI (半绝缘)GaAs 样品中残留的 C 和 2n 杂质远红外 透射谱研究中发现,当另外加上小于 0.6eV 的光辐 照时,样品的远红外杂质吸收明显加强.这是由于在 SI GaAs 中存在 As 占据 Ga 位而形成的 EL2 深能 级施主中心,通常受主态被补偿而难以检测.光照射 后 EL2 中心变成亚稳态,电子重新被束缚,空穴得 到了释放.而在 MBE 样品中,由于薄膜质量较高, 不存在这种机制.

3 结论

用高灵敏度的光热电离光谱方法研究了 MBE 生长 GaAs 中浅受主杂质 Be 在 18K 和 4.2K 的能 级跃迁,结果和理论值符合得较好、首次在实验上明 确看到了 $1_{S_{1/2}}(\Gamma_{\delta}^{+})$ 态到 $2p_{1/2}(\Gamma_{\delta}^{-})$ 态跃迁,由实验 算出的电离能与 PL 测量值相符,附加可见光照射

对 Be 受主态特性无明显影响.

REFERENCES

- [I] Ramdas A K. Rodriguez S. Spectroscopy of the solidstate analog of the hydrogen atom. donors and acceptors in semiconductors, *Rep. Prog. Phys.*, 1981, 44: 1297
- [2]Fiorentini V. Effective-mass single and double acceptor spectra in GaAs. Phys. Rev. B, 1995, 51(15): 10161
- [3]Baldereschi A, Lipsti N O. Spherical model of shallow acceptor states in semiconductors, *Phys. Rev. B*, 1973.8 (6): 2697
- [4]Baldereschi A, Lipsti N O. Cubic contributions to the spherical model of shallow acceptor states. Phys. Rev. B, 1974,9(4): 1525
- [5]Kırkman R F, Stradling R A, Lin-Chung P J. An infrared study of the shallow acceptor states in GaAs, J. Phys. C, 1978, 11: 419
- [6] Atzmuller R. Dahl M. Schubert J. et al. Far-infrared Zeeman spectroscopy of shallow C-and Zn-acceptors in GaAs, J. Phys. Condens. Matter, 1991.3: 6775

- [7]Lewis R A, Cheng T S, Hennin M, et al. Energy states of Be in GaAs, Phys. Rev. B.1996.53(19):12829
- [8] Reeder A A. Mercy J-M, McCombe B D. Effects of confinement on shallow donors and acceptors in GaAs/ AlGaAs quantum wells, *IEEE J. Quantum Electron.*, 1988,24(8):1690
- [9] CHEN Yi-Dong, LIU Xing-Quan, LU Wei, et al. Study of the GaAs, AlGaAs MBE growth dynamics, J. Infrared Millim. Waves (陈益栋,刘兴权,陆卫,等. GaAs 和 AlGaAs MBE 外延生长动力学研究,红外与毫 米波学报),2000,19(1), 67-70
- [10]Aspnes D E. Properties of Gallium Arsenide. 2nd ed. London: INSPEC.1990: 151
- [11] Fisher P. Fan H Y. Optical and magneto-optical absorption effects of grup I impurities in germanium. *Phys. Rev. Lett.*, 1959; 456
- [12] Masselink W T, CHANG Yia-Cung, Morkoc H. Acceptor spectra of Al_xGa_{1.x} As-GaAs quantum wells in external fields: electric, magnetic and uniaxial, *Phys. Rev. B*, 1985, 32, 5190