第 19 巻第 1 期 2000年2月

立方相 InGaN 的稳态和瞬态光学特性研究*

徐仲英 刘宝利 李顺峰 杨 (中国科学院半导体研究所,北京,100083)

> 萬惟昆 (香港科技大学物理系)

TN304.26 TN244

續要:用光荧光和时间分辨光谱技术研究了 MEB 生长立方 ln₁...,Caι..,N(x=0,150,26)外延材料的稳态和瞬态发光特 性、实验表明 InGaN 发光主要来自局域激子发光,局域化是由合金无序造成的,相应局域化能量为 60meV 左右,荧光衰 退呈现双指数特性,快过程(50ps、12K)是自由激子的快速驰豫引起的,而慢过程(200~270ps,12K)则对应局域激子发 光、其荧光寿命随温度缓变反映了激子发光的强局域性质.

关键词:lnGaN, 激子局域化, 时间分辨光谱,

粉店 2700 的名材科 業長後 STEADY AND TRANSIENT OPTICAL PRO **OF CUBIC InGaN EPILAYERS***

XU Zhong-Ying LIU Bao-Li LI Shun-Feng YANG Hui

(Institute of Semiconductors, Chinese Academy of Sciences, Beijing 100083, China)

GE Wei-Kun

(Department of Physics, Hong Kong University of Science & Technology, Hong Kong, China)

Abstract Photoluminescence (PL) and time-resolved PL were employed to study the steady and transient optical properties of cubic ln_sGa_{1-s}N epilayers grown by MBE. The results suggest that the PL transitions in InGaN epilayers are mainly from localized exciton states. The localization energies are estimated to be 60 meV, independent of In composition. The PL decay is characterized by a hi-exponential dependence. The fast process (50 ps at 12K) is related to the fast relaxation of excitons, while a slower contribution (200-270 ps at 12K) is attributed to the decay process of localized excitons.

Key words InGaN, exciton localization, time-resolved photoluminescence,

引言

ł

11

GaN 及其化合物的研究是目前国际上光电子材 料、半导体物理领域中最引人关注,竞争最激烈的研究 课题之一[1~3]. 自从日本 Nichia 公司首次成功地推出 GaN 系蓝色激光器以来,GaN 基化合物已成为蓝绿光 发光、激发器件的首选材料,短短几年内已取得了惊人 的进步,蓝光 GaN 激光器已实现室温连续激射,工作 寿命超过 10000h. 而 InGaN 合金常用于 GaN 系发光 材料的有源区,一方面是因为借此可改变发光波长,另 一方面人们发现 InGaN 具有很高的发光效率,并可能 与富 In 区产生的团蔟作用(量子点效应)有关^[1],这在 物理上具有很大的意义。发光机理的研究仍然是国际 上热门课题之一,

1 实验

本文用稳态和瞬态光荧光研究 InGaN 外延片的 发光特性,所用 InGaN 样品系立方相结构,衬底材料

国家攀登计划和国家自然科学基金(编号: 19974045)资助项目 稿件收到日期 1999-10-08, 体改稿收到日期 1999-11-15

^{*} The project supported by the National Natural Science Foundation and the State Key Project for Basic Research of China Received 1999-10-08, revised 1999-11-15

为 GaAs,用 MOCVD 方法生长.这是一种在实际器件 应用上很有发展前途的新型材料^[21],具体生长工艺已 有报道.光学测量采用常规的光荧光实验技术,激发光 源是蓝宝石激光器的倍频脉冲输出,波长为 370nm, 由于是脉冲激发,相对激发强度较高,但基本荧光特性 与 He-Cd(325nm)激发时相近.瞬态光谱测量时,激发 光源为飞秒蓝宝石激光器的倍频输出(100fs),用条纹 相机接收,整个系统的时间分辨率由条纹相机决定,大 约为 10ps,样品温度由变温恒温制冷器控制.

2 结果与讨论

图1 是两个 InGaN 外延样品的 12K 时的 370mm 脉冲光激发下的光荧光光谱,主峰能量位置分别位于 3.068(322 # 样品)和 2.834eV(411 # 样品),光谱半高 宽分别为 72meV 和 156meV,能量位置的不同显然是 由不同的 In 组份造成的,对晶格完全弛豫的 InGaN 三元合金,其带隙可表示为

$$Eg = xEg(InN) + (1 - x)Eg(GaN) - bx(1 - x), \qquad (1)$$

其中能带弯曲系数 b=1.0eV.根据式(1),2个样品的 ln 组份(x值)分別为 0.15 和 0.26,比X 光双晶衍射测得的要大,这与实际样品中存在--定的应力分 布有关,322 # 样品 72meV 线宽比文献报道的类似结构较窄,但低能端(2.8eV 附近)呈现明显的发光峰,变温光谱表明,此峰在 150~170K 有极大值(图中未示出),但来源还不清楚.414 # 样品的半高宽远大于 322



图 1 322#和414#InGaN 外延样品 12K 光荧光光谱 Fig. 1 Photoluminescence (PL) spectra of two InGaN samples at 12K

#样品,这主要是由于合金无序造成的.在三元合金半 导体中,合金无序随 x 值增大而增大,相应的散射增 大,线宽增大,这点在 GaAlAs 系统中已有明确定论. 当然,在 InGaN 系统中,由于 InN 和 GaN 晶格常数不 同,由此造成的晶格失配和本征缺陷也会对荧光线宽 产生影响.根据发光能量位置我们指认 414 # 样品高 能端发光与 GaN 有关,而 322 # 样品中相应的发光很 可能被 InGaN 发光所掩盖.

图 2 是发光强度随激发强度的变化,可以看出,2 个样品表现不同:422 # 样品的发光强度随激发强度 呈线性增长,而 322 #样品先是超线性增长,然后再呈 现线性关系. 而这两个样品在 He-Cd 激光器激发下 (此时为低激发)发光强度与激发强度均呈线性关系。 发光强度与激发强度的线性和超线性关系表明。实验 所观察到的发光具有本征特性,而不是由杂质或缺陷 产生的非本征发光。在高质量 GaN 外延材料中,曾有 人报道过自由激子发光随激发强度超线性增强的现 象¹¹,并认为是由激子-激子相互作用造成的. 而在 In-GaN 三元合金中,由于存在较多的晶格缺陷和应力, 样品中常有较多的非辐射复合中心。In组份越大,非 辐射复合中心越多,其结果使得由激子,激子相互作用 造成的超线性增强变弱,这个解释与实验结果吻合. 414#样品由于存在较多的非辐射复合中心,即使在较 高的激发强度下、非辐射复合中心也未能饱和、很难看 到超线性增强,而 322 # 样品中由于非辐射复合中心 相对较少、容易饱和,因此荧光强度呈超线性增长、当



图 2 370nm 脉冲光激发下发光强度随激发强度的变化 Fig. 2 PL intensity versus the excitation power under 370nm pulse laser excitation

激发强度很高时,两个样品均出现荧光强度的饱和,这 很可能与局域激子从局域态中逃逸有关.

图3表示两个样品积分荧光强度随温度的变化。 可以看出,随温度升高,荧光强度减弱,根据荧光强度 的温度变化关系,I(T) ∞ exp($-E_1/K_BT$),可以求得 热激活能 E,,两个样品的热激活能十分接近,分别为 58.5meV 和 60meV,远大于 GaN, InGaN 自由激子的 束缚能(25meV左右),我们认为这个能量不可能是杂 质束缚激子的束缚能,根据 Haynes 经验法则,杂质电 离能是激子束缚能的 10 倍左右,这样,如果认为 60meV 是激子(束缚在杂质上的激子)的束缚能,则对 应的杂质电离能应为 600meV,这与实际观察的 200~ 300meV⁵³不符,所以我们认为上述 60meV 左右的热 激活能是由激子的局域化造成的,即激子的局域化能 量,在三元混晶中,合金无序可造成激子局域化,一般 来说,由合金无序造成的局域势是心函数,势阱的深度 应看成是相同的、因此不同组份样品局域化能量应大 致相同,这与我们实验观察到的结果一致,也与有关的 文献报道 · 致.

为了进一步了解 lnGaN 发光的激子局域化特性, 我们进行了时间分辨光谱研究,图 4 是 414 # 样品在 不同温度下的荧光衰退曲线,可以看出,荧光衰退在两 个时间常数 τ_i和 τ_i,其发光强度的时间关系应写为

 $I(t) = a_1 \exp(-t/\tau_1) + a_2 \exp(-t/\tau_2), \quad (2)$

由此我们可以拟合出不同温度下的荧光衰退时间常数,如图4插图所示.12K时,r;为50ps,r;为200ps,从图可以看出,两者随温度变化有所不同;在12~





250K 温度范围内,r₁ 呈单边下降,从 50ps 减小到 25ps;而r₂则相对变化较小,从 200ps 减小到 170ps. 荧光寿命随温度缓变或不变的特性常常被看成是典型 的局域激子发光特性. Narukawa 等人提出^[1],在 ln-GaN 合金中,富 In 区中存在 ln 团蔟,其作用类似于量 子点,由于无论是量子点还是其他局域中心都对激子 有紧束缚作用,并导致激子发光寿命的特定的温度关 系,因此我们认为,单从以上实验事实还不能说明 ln-GaN 中激子发光与量子点特性有关,但是其发光的局 域化特性是肯定的. 而实验观察到的发光快过程则是 自由激子的快速弛豫(例如被浅杂质能级快速俘获)造 成的. 从图 4 还可以看出,随温度增加,局域激子发光 相对减弱,这是由于非辐射复合中心随温度增加而激 活造成的,因此,式(2)中 a₂/a,随温度的增加而单调 减小、

322#样品的荧光衰退同样包含两个过程、实验结果如图 5 所示.其中快过程特性与 111#样品类似,面慢过程荧光衰退时间则随温度先增加后减小,这种现象在量子阱中是常见的,发光寿命随温度增加而增加 是二维激子的典型特征,因此我们有理由认为,在 322 #样品中激子的局域化效应没有 411#样品那样强, 这反过来也进-步说明 InGaN 中激子的局域化是由



图 4 414#样品不同温度下荧光峰值位置附近的荧光 衰退曲线,插图是由式(2)得到的时间常数和温度的关系 Fig. 4 Temporal responses of the PL measured at the spectral peak positions at different temperatures for sample 414#, the temperature dependence of decay time is shown in the insert of the figure

In 组份的引入造成的. 当然,正如前面指出的、由于 322 # 样品发光谱中 2.8eV 附近有一个较强的发光 峰、此峰将会影响测得的荧光寿命,有关的实验工作有 待进一步深入.

3 结论

本文研究了 MOCVD 生长立方相 InGaN 发光特性,发光主要是局域激子发光,局域化是由于合金无序



图 5 322 # 样品不同温度下的荧光衰退时间常数 Fig. 5 The temperature dependence of decay time for sample 322 #

造成的,相应局域能量为 60meV 左右,与合金组份关 系不大.荧光衰退呈现双指数特性,快过程是自由激子 的快速弛豫引起的,而慢过程则对应局域激子发光.荧 光寿命随温度缓变反映了局域激子发光的特性.

REFERENCES

- [1] Nakamura S, Senoh M, Iwasa N, et al. High-brightness InGaN blue, green and yellow light-emitting-diodes with quantum well structures. Jpn. J. Appl. Phys. 1995, 34(2); 1.797
- [2] Nakamura S, Senoh M, Nagahama S, et al. InGaNbased multi-quantum-well structure laser diodes, Jpn. J. Appl. phys, 1996, 35(2):1.74
- [3] Nakamura S, Senoh M, Nagahama S, et al. Subband emissions of InGaN multiquantum-well laser diodes under room-temperature continuous wave operation, Appl. Phys. Lett., 1997, 69; 1532
- [4] Narukawa Y, Kawakami Y, Funato M, et al. Role of Self-formed InGaN quantum dots for exciton localization in the purple laser diode emitting at 420nm, Appl. Phys. Lett. 1997,70: 981
- [5] Klann R.Brandt O. Yang H. et al. Picosecond dynamics of excitons in cubic GaN, *Phys. Rev.*, 1995, B52: R11615.
- [6] Orton J W, Foxon C T. Group I nitride semiconductors for short wavelength light-emitting devices, *Rep. Prog. Phys.*, 1998, 61: 52
- [7] Smith M, Chen G D, Lin J Y, et al. Free exciton transitions in GaN grown by metalorganic chemical vapor deposition, J. Appl. Phys., 1996,79,7001
- [8] Orton J W, Foxon C T. Group I nitride semiconductors for short wavelength ligh-emitting devices, *Rep. Prog. Phys.*, 1998.61:1-75, and herein references