文章编号:1004-4213(2010)08-1409-4

1 550 nm 波长 PNP 型 InGaAsP-InP 异质结晶体管 激光器材料设计与外延生长*

段子刚,柴广跃

(深圳大学教育部广东省光电子器件与系统重点实验室,广东深圳518060)

摘 要:基于器件模拟仿真,设计了一种 PNP型 1.5 μm 波长多量子阱 InGaAsP-InP 异质结晶体 管激光器材料外延结构,并采用金属有机化学气相沉积外延生长.其中基区采用 N型 Si 掺杂.因为 扩散系数小,比较 P型 Zn 搀杂具有较高的稳定性,因而较 NPN 结构外延材料容易获得高质量的 光学有源区.由于 N型欧姆接触比 P型容易获得,基区搀杂浓度可以相对较低,有利于减小基区光 损耗和载流子复合,从而获得较低的阈值电流和较高的输出光功率.所获得的外延材料呈现较高 光-荧光谱峰值和 65.1 nm 较低半峰宽.测试结果显示了较高的外延片光学质量.

关键词:异质结;晶体管激光器;外延结构;掺杂扩散;量子阱退化

中图分类号:TN248.4 **文献标识码:**A

doi:10.3788/gzxb20103908.1409

0 引言

异质结双极晶体管激光器(Heterojunction Bipolar Transistor Laser, HBTL)是一种新型的半 导体激光器件^[1].其主要特点包括:高于 40 GHz 直 接调制带宽的理论预期;电压信号直接用于驱动调 制,而无需电流转换;可以同时受控于电流信号和电 压信号;同时输出光信号和电信号^[2-4];三端口外接 方式提供多种应用功能.这些特性,尤其是高速特 性,赋予其在高速光通信网络、光计算与光互联、光 子集成等重要领域很高的应用预期,具有非常重要 的研究价值,国际上受到高度重视.

因为 HBTL 的有源区(通常采用多量子阱 (Multiple Quantum Wells, MQW)结构)置于基 区,其光学特性主要决定于基区量子阱的载流子动 力学,光学限制层能带结构等因素.为满足器件电子 学的基本要求,所有电极必须具有良好的欧姆接触. 因此,基极电极接触层必须高掺杂.对于 NPN 型结 构,接触层的 P 型掺杂浓度要求高达 10¹⁹ cm⁻³.这 是 HBTL 制作工艺的困难所在.比较激光二极管 (Laser Diode, LD),LD 的外延材料最后外延的是 P 型电极接触层,而 NPN 型 HBTL 在基极接触层 外延后,还要后续外延生长厚度远超过基区的发射 区,生长的时间长(通常需要 1 h 左右).基于通信波 段的激光器采用的是 III-V 族材料,P 型掺杂采用二

Tel:0755-26538550 收稿日期:2010-04-23

Email:zgduan@szu.edu.cn 修回日期:2010-06-28 价的 Zn. Zn 重掺杂导致两个问题:1)需要采用 InGaAs 三元系材料作为 P 型重掺杂接触层(例如 1×10¹⁹ cm⁻³浓度 Zn 掺杂 In_{0.35}Ga_{0.47} As 接触层), 四元系材料难以实现如此高浓度的掺杂;2)在后续 的外延过程中,接触层中杂质 Zn 扩散严重. P 型接 触层采用 InGaAs 三元系材料将因为窄带隙带来光 吸收问题. 如 LD 通常采用的 In_{0.35} Ga_{0.47} As 的带隙 为 0.746 eV, 而 1.55 μm 有源区的带隙为 0.8 eV. P型重掺杂接触层中的 Zn 扩散到有源区后诱导产 生量子阱混合效应,导致量子阱严重退化,进而恶化 HBTL 的光学特性. LD 器件解决光吸收问题的途 径是增加限制层的厚度,使有源区远离重掺杂接触 层.这样,激光器的导模与窄带隙区空间上分离.由 于 P 型重掺杂接触层是外延最后生长的,只是在后 续的芯片工艺(如电极合金工艺等)中有可能造成 Zn 扩散. 但是, 由于芯片工艺中的温度(不高于 400 ℃)较外延温度(630 ℃左右)低很多,P 型杂质 扩散问题就大为缓解了.而且,即使存在扩散,由于 限制层具有足够的厚度,量子阱也是安全的.然而, 因为 HBTL 的性能要求,基区结构中的限制层的厚 度较 LD 小一个数量级,接触层只能采用较有源区 更宽带隙的四元系材料, NPN 型 HBTL 的基区重 掺杂就成为非常严重的技术问题.所以,国际上目前 的 HBTL 研究工作,1) 基于量子效率考虑,一般不 采用较 980 nm 更长的激射波长;2) 难以实现较大 的激射功率(远小于 mW 级).

在文献[5]中,作者报道了采用梯度掺杂等外延 技术来缓解 NPN 型 HBTL 的 P 型杂质扩散问题的

^{*}国家国际科技合作计划(2008DFA11010)资助

工作.但是,在后续的芯片工艺中,因为刻蚀准确度 要求高带来很大的工艺困难^[5].因为能带结构的限制,在 NPN型 HBTL 外延结构中不能导入刻蚀阻 挡层,基区刻蚀要求穿过量子阱而止于限制层,刻蚀 容差小于 10 nm,工艺上很难实现.另外,因为掺杂 浓度很难达到 10¹⁹ cm⁻³量级,基极电极欧姆接触仍 然不理想.

针对这一问题,本文报道一种 PNP型1550 nm 波长 HBTL 外延材料的设计和金属有机化学气相 沉积(Metal Organic Chemical Vapor Deposition, MOCVD)外延生长工作.因为空穴迁移率较电子迁 移率小,PNP型 HBT 电流增益较 NPN型 HBTL 小.但在光电集成中,PNP型 HBT 是 NPN型 HBTL 电子学上的对补性器件.

1 设计

1.1 材料外延结构设计

PNP型1550 nm 波长 HBTL 外延结构设计基于 InP 基 InGaAsP 应变多量子阱和 InP/InGaAsP 异质结,主要的设计考虑同于文献[5]. 完整的外延 结构如表 1.

表 1 完整外延结构 Table 1 Epitaxy structure of a 1 550 nm NPN type HBTL based on InP

No	Layer	Composition	Thickness/	Doping/
			nm	($\times 10^{18} \cdot \text{cm}^{-3}$)
20	E Contact	In _{0.53} Ga _{0.47} As	200	Zn: 20
19	Cladding	InP	1 700	Zn: 0.7 nb
18	Cladding	InP	100	Undoped
17	B Contact	$In_{0.76}Ga_{0.24}As_{0.53}P_{0.47}$	50	Si: 3
16	Waveguide	$In_{0.76}Ga_{0.24}As_{0.53}P_{0.47}$	40	Si: 1.5
15	Waveguide	$In_{0.76}Ga_{0.24}As_{0.53}P_{0.47}$	10	Undoped
14	Well-3	$In_{\scriptscriptstyle 0.81}Ga_{\scriptscriptstyle 0.19}As_{\scriptscriptstyle 0.78}P_{\scriptscriptstyle 0.22}$	6	Undoped
13	Barrier	$In_{\scriptscriptstyle 0.76}Ga_{\scriptscriptstyle 0.24}As_{\scriptscriptstyle 0.53}P_{\scriptscriptstyle 0.47}$	9	Undoped
12	Well-2	$In_{\scriptscriptstyle 0.81}Ga_{\scriptscriptstyle 0.19}As_{\scriptscriptstyle 0.78}P_{\scriptscriptstyle 0.22}$	6	Undoped
11	Barrier	$In_{^{0.76}}Ga_{^{0.24}}As_{^{0.53}}P_{^{0.47}}$	9	Undoped
10	Well-1	$In_{\scriptscriptstyle 0.81}Ga_{\scriptscriptstyle 0.19}As_{\scriptscriptstyle 0.78}P_{\scriptscriptstyle 0.22}$	6	Undoped
9	Waveguide	$In_{0.76}Ga_{0.24}As_{0.53}P_{0.47}$	10	Undoped
8	Waveguide	$In_{\scriptscriptstyle 0.76}Ga_{\scriptscriptstyle 0.24}As_{\scriptscriptstyle 0.53}P_{\scriptscriptstyle 0.47}$	20	Si: 1
7	Collector	$In_{0.76}Ga_{0.24}As_{0.53}P_{0.47}$	50	Undoped
6	Collector	$In_{1-x}Ga_xAs_yP_{1-y}:$ y=0->0.53	20	Undoped
5	Collector	InP	100	Undoped
4	Cladding	InP	1 800	Zn: 0.7
3	C Contact	$In_{0.\;53}Ga_{0.\;47}As$	400	Zn: 20
2	Buffer	InP	1 000	Zn: 0.7
1	Substrate	InP	-	Semi-insu

有源区由三个量子阱和两个量子垒构成. 基区 N型重掺杂接触层采用 3×10¹⁸ cm⁻³浓度 Si 掺杂. 与 Zn 比较, Si 扩散系数小4 个数量级^[6],且其稳定 性较 P 型搀杂高,所以 PNP 型 HBTL 相对容易获 得高质量的光学有源区.而且,因为 N 型欧姆接触 较 P 型容易实现,基区搀杂浓度可以控制得较低 (2~3×10¹⁸ cm⁻³),有利于减小基区光损耗和载流 子复合,从而获得较低的阈值电流和较高的输出光 功率.

1.2 器件仿真和材料结构验证

材料结构验证采用 Crosslight 软件公司的 LASTIP 激光器商用软件,通过器件仿真来完成.首 先,基于一个长 250 µm, 宽 3 µm, 高 1.8 µm, 前后腔 面反射率分别为 30%与 90%实际的脊波导 LD 器 件在室温下的典型实验结果来验证仿真所采用的物 理模型和相关参量设置[5].仿真物理模型包括[5]:用 费米统计下的漂移一扩散模型描述载流子二维输运 过程;用热电子发射理论描述异质结上的载流子输 运过程[7];多量子阱有源区线性势场分布与理想抛 物线子能带假设;有效折射率方法用于波导和光学 模式计算[8];正常工作区假设下忽略离子撞击电离 和齐纳隧道效应;忽略热效应;包括受激发射和自发 发射的辐射复合[9];量子阱区域和其他外延层中的 电子一空穴 SRH 复合寿命分别设为 20 ns 和 100 ns;表面复合速率^[9]俄歇复合速率^[10];杂质吸收和 缺陷散射一并归纳为背景损耗[5].

为验证材料结构的仿真采用的 HBTL 器件模型是一个宽 3 μm,波导长 250 μm,前后反射镜均为 自然解理面的 PNP型 1 550 nm 脊波导器件,如图 1.





对输出光功率-基极电流和集电极电流-基极电流的 仿真结果如图 2. HBTL 的阈值电流约为 17 mA,微分斜率大约为 0.38 mW/mA,表现出良好的激光器特性.晶体管的电流增益在阈值之前约为 16,在激光器达到阈值之后由于受激辐射造成的电增益压缩效应迅速下降到小于 1,原因是 PNP型晶体管的输运载流子为空穴,其迁移率远小于 NPN 结构中的电子.



图 2 模拟的输出光功率-基极电流曲线和集电极电流-基极电流曲线

Fig. 2 Curves of optical power vs. base current and the collector current vs. base current curves by the simulation

2 材料外延生长

材料外延生长在英国 TSSEL(Thomas Swan ScientificEquipment Ltd)公司的 CCS(Close Coupled Showerhead) 3×2 英寸 MOCVD设备上完 成. 衬底片为(100)取向的2英寸 InP片,掺杂浓度 为 $1\sim 5\times 10^{18}$ cm⁻³.生长所采用的 III、V 族源分别 为三甲基镓(TMGa)、三甲基铟(TMIn),和砷烷 (AsH₃)与磷烷(PH₃).硅烷(SiH₄)和二甲基锌(Zn (CH₃)₂)分别用作施主和受主杂质源.生长压力为 100 Torr.生长基座转速为 100 rpm(转/min).

外延材料特性通过光-荧光谱(PL)测试来评估.测试系统由尼高力(Nicolet)公司的 NEXUS 670 FT-IR 型快速傅利叶变换光谱仪与 Coherent 公司的 Innova 30 型氩离子激光器(波长 514 nm)组成.图 3 为测试结果.







(FWHM)压缩(65.1×75.2 nm),蓝移减少(1510×1530 nm).特别需要指出的是,测试结果与本征有源材料的测试结果相当.表明有源区几乎没有受到基区接触层高掺杂的影响.

由于载流子动力学原因,相对于 NPN 型 HBTL,PNP型 HBTL 的电流增益和高速特性理论 上将受到一定程度的影响. PNP型 HBTL 的物理 特性还有待在该材料基础上器件化研究最终给出.

3 结论

基于器件仿真,设计了 1 550 nm 波长 PNP 型 InGaAsP-InP 脊波导 HBTL 的外延材料结构. 仿真 结果表明,该材料结构能实现良好的激光器功能. 该 材料结构采用 MOCVD 外延生长实现. 测试结果表 明,基区接触层 N 型 Si 重掺杂几乎没有对量子阱有 源区带来影响. 相对于 NPN 型 HBTL,重掺杂基区 接触层中的 P 型杂质扩散造成的量子阱退化问题 得到显著的改善.

参考文献

- HOLONYAK N J, FENG M. The transistor lasers[J]. IEEE Spectrum, 2006, 43(2): 50-55.
- [2] FARALI B, SHI Wei, PULFREY D L, et al. Analytical modeling of the transistor lasers[J]. IEEE J Selected Topics in Quantum Electronics, 2009, 15(3): 594-603.
- [3] FARALI B, SHI Wei, PULFREY D L, et al. Commonemitter and common-base small-signal operation of the transistor lasers[J]. Appl Phys Lett, 2008, 93(14): 143503-143505.
- [4] SHI Wei, CHROSDOWSKI L, FARALI B, et al. Numerical study of the optical saturation and voltage control of a transistor vertical cavity surface emitting laser [J]. IEEE Photon Tech Lett, 2008, 20(24): 2141-2143.
- [5] DUAN Zi-gang, SHI Wei, CHROSDOWSKI L, et al. Design and epitaxy of 1. 5 μm InGaAsP-InP MQW material for a transistor laser[J]. Opt Express, 2010, 18(2): 1501-1509.
- [6] SUGIYAMA H, YOKOYAMA H. Diffusion behavior of delta-doped Si in InAlAs/InP heterostructures [C]. GAAS, 2002: 23-27.
- [7] PIPREK J, ABRAHAM P, BOWERS J E, et al. Selfconsistent analysis of high-temperature effect on strained-layer multiple quantum-well InGaAsP-InP lasers[J]. IEEE J Quant Electron, 2000, 36(3): 366-374.
- [8] HADLEY G R, LEAR K L, WARREN M E, et al. Comprehensive numerical modeling of vertical cavity surfaceemitting lasers[J]. IEEE J Quant Electron, 1996, 32(4): 607-616.
- [9] LI Z M. Physical models and numerical simulation of modern semiconductor lasers[C]. SPIE, 1997, 2994: 698-708.
- [10] LIOU B T, YEN S H, YAO M W, et al. Numerical study for 1.55 μm AlGaInAs/InP semiconductor lasers[C]. SPIE, 2006, 6368: 636814.

Design and Epitaxy of the Material for a 1 550 **nm PNP InGaAsP-InP** Heterojunction Bipolar Transistor Laser

DUAN Zi-gang, CHAI Guang-yue

(Key Laboratory of Optoelectronic Devices and Systems, Ministry of Education and Guangdong Province, Shenzhen University, Shenzhen, Guangdong 518060, China)

Abstract: Based on device simulation, an epitaxy structure with silicon doped base of a PNP InGaAsP-InP MQW transistor laser (HBTL) at 1 550 nm is designed and realized by MOCVD. Due to its much smaller diffusion coefficient and shorter diffusion length compared to the P dopant in the NPN HBTL, silicon as N dopant in the base perform with higher stability. Therefore, the active material with higher optical quality of PNP HBTL can be obtained easier than that of NPN HBTL. In addition, B type Ohmic contact can be realized easier than P type. The N doping density can be reduced compared to NPN HBTL benefiting to reducing both the optical loss and carrier recombination in the base. And therefore, both the lower threshold and higher stimulation power of the HBTL can be obtained. The result of PL spectrum measurement of the epitaxied material shows high peak intensity and as narrow as 65.1 nm FWHM which demonstrates good optical quality of the material.

Key words: Transistor laser; Epitaxy structure; Dopant diffusion; Quantum well degradation



DUAN Zi-gang was born in 1955. He obtained the Ph. D. from Huazhong University of Science and Technology in 1999. Now, he is engaged in the research of semiconductor optoelectronics and devices.