

InAs/GaAs 多层堆垛量子点激光器的激射特性 *

钱家骏¹ 叶小玲¹ 陈涌海¹ 徐 波¹ 韩 勤² 王占国¹

(1 中国科学院半导体研究所 半导体材料重点实验室, 北京 100083)

(2 中国科学院半导体研究所 光电子工艺中心, 北京 100083)

摘要: 利用固态源分子束外延技术, 按 S-K 模式生长出五层堆垛 InAs/GaAs 量子点(QD)微结构材料。用这种 QD 材料制成的激光器, 内光学损耗为 2.1cm^{-1} , 透明电流密度为 $15 \pm 10 \text{ A/cm}^2$ 。对于条宽 $100\mu\text{m}$, 腔长 2.4mm 的激光器(腔面未经镀膜处理), 室温下基态激射的波长为 $1.08\mu\text{m}$, 阈值电流密度为 144A/cm^2 , 连续波光功率输出达 2.67W (双面), 外量子效率为 63% , 特征温度为 320K 。研究了 QD 激光器翟激射特性, 并对结果作了讨论。

关键词: 应变自组装量子点; InAs/GaAs 多层堆垛量子点; 量子点激光器; MBE 生长

PACC: 4255P; 7320D; 7855E

中图分类号: TN304.2⁺³

文献标识码: A

文章编号: 0253-4177(2005)S0-0184-05

1 引言

以自组装量子点(QD)为有源区的电注入激光器, 由于纳米尺寸 QD 材料对载流子具有三维量子限制效应, 理论上预期 QD 激光器会具有低的阈值电流密度、高的特征温度(T_0)以及宽的频带响应等优点, 受到人们的关注。然而, 由于 QD 面密度相对较低, 其总体积只占整个波导层体积的一个较小分数。即使 QD 材料本身的最大材料增益很大($\sim 10^5\text{cm}^{-1}$)^[1], 其基态激射的模增益相对量子阱(QW)材料而言, 还是较小的。因此, 在 QD 激光器中, 基态激射的增益饱和现象是一个严重的问题。为了克服此缺点, 通常采用多层堆垛 QD 层的结构, 以增加有效的 QD 体积, 提高模增益。此外, 改善 QD 层生长界面的质量, 减少掺杂层自由载流子的吸收, 降低腔内光学损耗, 也有利于提高净模增益。本研究采用固态源分子束外延(MBE)技术, 生长出五层堆垛 QD 源区微结构, 适当增加波导层宽度, 减少光场与掺杂层中自由载流子分布的重叠, 降低了腔内光学损耗, 得到透明电流密度为 $15 \pm 10 \text{ A/cm}^2$ 的较好结果。对于条宽 $100\mu\text{m}$, 腔长 $2400\mu\text{m}$ 腔面未经镀膜处理的 QD 激光器, 室温下 QD 基态激射阈值电流

密度为 144A/cm^2 , 连续波(CW)光功率输出为 2.67W (双面), 特征温度达 320K 。本文研究了 QD 激光器的激射特性, 并与文献中结果作了比较和讨论。

2 实验

本研究利用固态源 MBE(Riber-32p)系统, 在 $n^+-\text{GaAs}$ 衬底上按 S-K 模式自组装生长出 InAs/GaAs 量子点多层(五层)异质结微结构。QD 有源层位于 $0.4\mu\text{m}$ 宽的 $\text{Al}_x\text{Ga}_{1-x}\text{As}(x:0 \sim 0.5)$ 折射率缓变分别限制(GRIN SCH)波导层中心, 上下盖层分别为 $1\mu\text{m}$ 宽的 $p-\text{Al}_{0.5}\text{Ga}_{0.5}\text{As}$ 和 $n-\text{Al}_{0.5}\text{Ga}_{0.5}\text{As}$ 层。接触层为 $p^+-\text{GaAs}$ 。QD 层生长温度为 480°C , $\text{Al}_{0.5}\text{Ga}_{0.5}\text{As}$ 盖层生长温度为 700°C 。原子力显微镜(AFM)对类似结构材料(未生长上盖层和接触层)观察表明, QD 平均高度这 4.5nm , 平均横向尺寸为 30nm , 面密度为 $1.4 \times 10^{11}/\text{cm}^2$ 。

为了研究 QD 材料的激射特性, 对 QD 材料和以 QD 材料作有源区的激光二极管(LD)器件, 分别作了光致发光(PL)和电致发光(EL)测量。LD 的制备方法是: 在外延微结构的 $p^+-\text{GaAs}$ 层上溅射 SiO_2 绝缘介质膜(厚约 150nm), 利用光刻工艺刻出

* 国家重点基础研究发展规划(批准号:G2000068303), 国家自然科学基金(批准号:60076024 和 90101002)和中国科学院“纳米科学与技术”

(批准号:KJCX1-06-06)资助项目

2004-10-14 收到, 2004-12-02 定稿

©2005 中国电子学会

100 μm 条形发光区, 溅射 Ti/Pt/Au 形成 p 面欧姆接触层。从片子的衬底面(n型面)减薄到约 100 μm 厚度, 蒸发 Au/Ge/Ni 层, 在 400°C 下合金化形成 n 面欧姆接触。将片子解理成条宽 100 μm , 腔长从 500 ~ 2400 μm 的 LD 器件, 端面未作镀膜处理。

PL 和 EL 测量是将 QD 材料(去除 p⁺-GaAs 接触层与 p-Al_{0.5}Ga_{0.5}As 盖层)或 LD 器件, 置于氦闭循环低温致冷机的冷端上, 用 IFS-120HR 傅里叶变换红外光谱仪, 在 FTPL 模式下测量不同温度的 PL 和 EL 发光光谱, 并利用 Gauss 线型对光谱作拟合, 得到 QD 基态和激发态跃迁峰的能量、强度, 半高宽(FWHM)等参数。

3 结果与讨论

15K 和 77K 下 QD 材料的 PL 谱测量表明, QD 基态跃迁峰(E_0)半高宽(FWHM)约为 31.5 meV^[2]。当光激发功率从 6mW 增加到 300mW 时, 基态 E_0 的 FWHM 基本保持不变($\Delta E_0 \leq 0.5 \text{ meV}$)。通常文献中报道的 InAs/GaAs QD 材料的基态 FWHM 在 30~70 meV, 而本实验得到的基态跃迁(E_0)的 FWHM 在 31~32 meV, 表明在本研究中, 尽管采用了多层堆垛 QD 的结构, QD 的尺寸、形状及成分的均匀性是较好的。除了材料生长过程参数控制得当外, 或许多层 QD 堆垛, 也影响了各个 QD 层生长的动力学, 改善了其有序性和均匀性。

为了检验所生长 QD 微结构材料的激射特性, 将片子制成条宽 100 μm , 具有不同腔长度的激光器(LD), 测定器件在不同温度下的电流注入发光和激射性质, 从中得到 LD 器件的各项激射参数。

在有关 QD 激光器激射特性的参数中, 内量子效率(η_i)是一个重要的参数。它与外量子效率(η_d)和腔面损耗(α_m)之间的关系为^[3]:

$$\frac{1}{\eta_d} = \frac{1}{\eta_i} \left[\frac{\alpha_i}{\alpha_m} + 1 \right] \quad (1)$$

$$\alpha_m = \frac{1}{L} \ln \frac{1}{R} \quad (2)$$

其中 α_i 为激光器的内耗损; L 是腔长; R 是腔面/空气界面的反射率, 对于 GaAs 和 InP 半导体材料, $R = 0.32$ ^[3]。从不同腔长激光器的光功率输出与阈值以上的注入电流曲线斜率, 可以推导出不同腔长激光器的外量子效率 η_d 。图 1 示出外量子效率倒数($1/\eta_d$)与腔长(L)的直线关系(公式(1))。从直线的截距和斜率得到内量子效率 $\eta_i = 86.5\%$, 内光学损

耗 $\alpha_i = 2.1 \text{ cm}^{-1}$ 。图 2 示出 LD 器件的阈值电流密度(J_{th})与腔长($1/L$)关系, 将直线延长至 $L = \infty$, 得到透明电流密度 $J_{th}^\infty = 15 \pm 10 \text{ A/cm}^2$ 。通常 InAs/GaAs QD LD 的内光学损耗在 $2 \sim 10 \text{ cm}^{-1}$, 本研究中所得到的内耗损值是较低的。除了前面从 PL 测量分析, 已得出 QD 尺寸形状及成分较均匀外, 采用适当的宽波导层结构, 也有利于减少光场与掺杂层之间的重叠, 从而降低了自由载流子的吸收, 使腔内光学损耗值较低。关于 InAs/GaAs QD 激光器的内量子效率 η_i , 文献报道 In_{0.5}-Ga_{0.5}As/GaAs QD 激光器的 η_i 约为 70%^[4], In_{0.3}Ga_{0.7}As/GaAs QD 激光器的 η_i 约为 81%^[5]。本工作采用多层堆垛 InAs/GaAs QD 微结构, 使内量子效率 η_i 达到 86.5%, 接近于 InGaAs/AlGaAs 单量子阱激光器的内量子效率($\eta_i \approx 90\%$)^[6]。此外, 本工作得到的透明电流密度为 $15 \pm 10 \text{ A/cm}^2$, 如此低的透明电流密度, 不仅表明本工作所采用的器件结构是适宜的, 而且与所得内光学损耗值较低的结果是一致的。

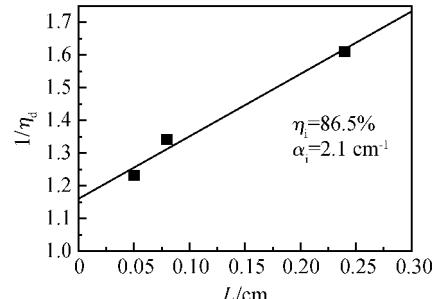


图 1 室温下外量子效率与腔长的关系

Fig. 1 External differential efficiency η_d^{-1} of the QD lasers as a function of cavity length during continuous-wave lasing at room temperature

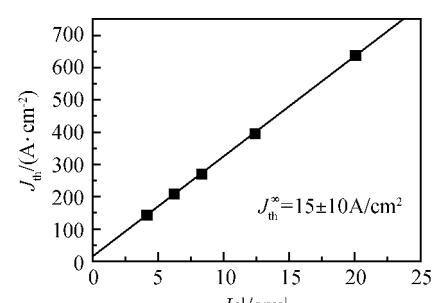


图 2 300K 下阈值电流密度与腔长倒数的关系

Fig. 2 Threshold current density (J_{th}) as a function of reciprocal cavity length (L^{-1}) at 300K

为了研究 QD LD 基态激射特性,本实验研究了不同温度下,LD 器件基态跃迁谱峰能量(E_0)与注入电流密度的关系,如图 3 所示。由图可知,基态跃迁峰位置,随注入电流密度的增加,峰位向低能方向“红移”,而且低温下“红移”更明显。例如,对于条宽 $100\mu\text{m}$,腔长 $800\mu\text{m}$ 的器件,在 17K 和 67K 下, E_0 峰“红移”约 $4\sim4.5\text{meV}$;而在 $200\sim300\text{K}$,“红移”约 $0\sim2\text{meV}$ 。基态跃迁能量的“红移”,可能是由于随注入电流密度的增加,源区温度会升高。特别是在低温下,相对温升会更大,因此导致“红移”明显。

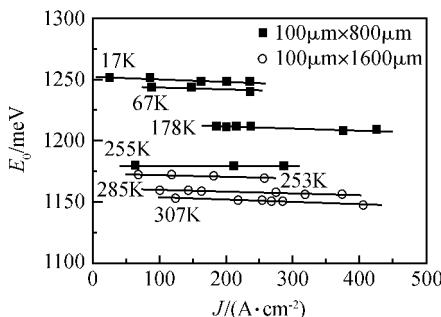


图 3 不同温度下基态跃迁谱峰(E_0)与注入电流密度(J)的关系(腔面未镀膜)

Fig. 3 Spectral peak position of ground-state emission band in function of current density at several temperatures. The laser diodes are of $100\mu\text{m}$ width stripes and of $800\mu\text{m}$ (■) and $1600\mu\text{m}$ (○) cavity length with uncoated facets.

图 4 示出条宽 $100\mu\text{m}$ 腔长 $1600\mu\text{m}$ QD 器件在不同温度下,基态跃迁谱峰强度和半高宽(FWHM)与注入电流密度关系曲线。对于该器件,在温度低于室温时,其基态跃迁峰强度随注入电流密度增加而增加(图 4(a)),而且温度越低,增加的越快。当温度高于室温时(例如 $T \geq 324\text{K}$),基态峰强度增加变缓,而且在强度达到一定值后,不再继续增加(饱和)。从谱峰半高宽与注入电流密度曲线(图 4(b))也可以看出,温度低于室温时,FWHM 随注入电流密度增加而迅速减小,且温度越低,下降越快。当温度高于室温时(例如 $T \geq 324\text{K}$),基态跃迁谱峰的半高宽基本保持不变,其 FWHM 在 32meV 左右,不随注入电流密度增加而减小(图 4(b))。与此同时,第一激发态谱峰(E_1)强度随注入电流密度增加而迅速上升,FWHM 迅速减小(图 4(a),(b))。这表明,对于本工作中的 $1600\mu\text{m}$ 腔长器件而言,在 305K 与 324K 之间的某个温度下,基态跃迁增益达到饱和,导致第一激发态跃迁的激射。

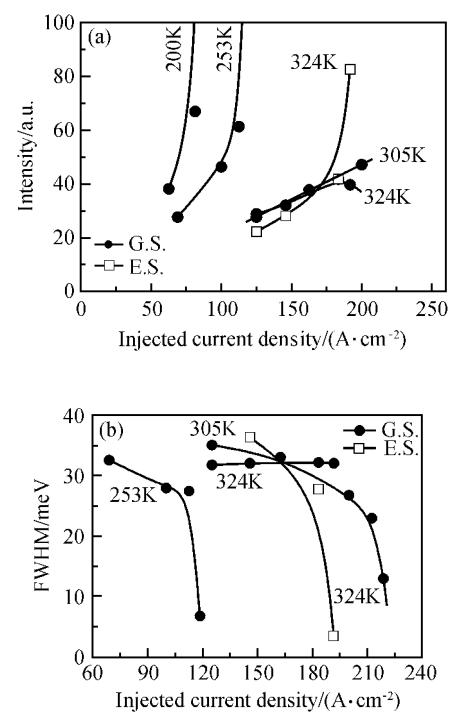


图 4 (a) 不同温度下发射谱峰强度与注入电流密度的关系;
(b) 不同温度下谱峰半高宽(FWHM)与注入电流密度的关系
(●)基态跃迁,(□)第一激发态跃迁,器件条宽 $100\mu\text{m}$,腔长 $1600\mu\text{m}$

Fig. 4 (a) Spectral peak intensity as function of injected current density at several temperatures; (b) Relationship between spectral peak FWHM and injected current density at different temperatures (●) Ground state, (□) First excited state. The device is $100\mu\text{m} \times 1600\mu\text{m}$ with uncoated faces.

在阈值条件下,模增益(g_{mod})是与激光器的总损耗(α_{tot})相平衡^[3]:

$$g_{\text{mod}} = \alpha_m + \alpha_i = \alpha_{\text{tot}} \quad (3)$$

按公式(2),对于 $1600\mu\text{m}$ 腔长的激光器,其 $\alpha_{\text{tot}} = 9.2\text{cm}^{-1}$ 。因此,为了获得基态激射,激光器的总损耗(α_{tot})应小于 9.2cm^{-1} 。采用腔长较大的激光器,例如 2.4mm 腔长($\alpha_{\text{tot}} = 6.9\text{cm}^{-1}$)激光器,在室温下获得基态跃迁的激射。

图 5 示出条宽 $100\mu\text{m}$ 腔长 2.4mm QD LD 器件室温连续波(CW)光功率输出(单面)与注入电流关系曲线。最大光功率输出为 2.67W (双面),斜率效率 $\eta_e = 0.76\text{W/A}$,阈值电流密度 $J_{\text{th}} = 144\text{A/cm}^2$,外量子效率为 63% ,激射波长为 $1.08\mu\text{m}$ 。该器件阈值电流密度(J_{th})随温度变化如图 6 所示。从直线斜率可以得到:在 $100\sim300\text{K}$ 温度范围内,特征温度 $T_0 = 320\text{K}$ 。对于腔长 1.6mm 的器件,其特征

温度 $T_0=84\text{K}$ (200~300K 温度范围). 导致该器件特征温度相对较低的主要原因, 是由于随着注入电流密度增加其基态激射的增益饱和, 从而引发第一激发态的激射, 增加了阈值电流密度. 由此可见, QD 激光器基态激射的增益饱和现象, 是一个十分重要的问题, 也是 QD 激光器在实际中能够获得广泛应用所必须解决的课题, 有待于今后进一步深入研究.

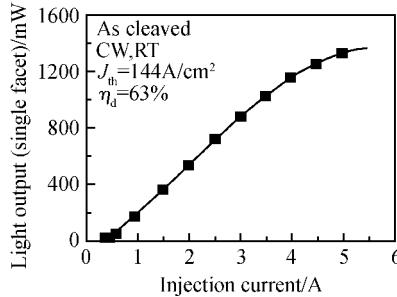


图 5 室温下五层堆垛 QD 激光器连续波(CW)光功率输出(单面)与注入电流关系曲线 条宽 $100\mu\text{m}$, 腔长 2.4mm, 腔面未经镀膜处理.

Fig. 5 Light current characteristic of a five-fold stacked layer QD laser with $100\mu\text{m}$ width and 2.4mm length during continuous-wave lasing at room temperature. The laser facets are uncoated.

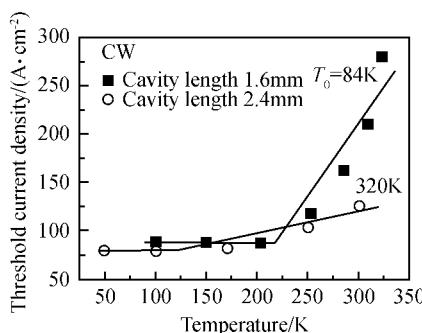


图 6 1.6mm 和 2.4mm 腔长器件阈值电流密度与温度关系

Fig. 6 Temperature dependences of threshold current densities of 1.6mm and 2.4mm cavity length devices

4 小结

利用固态源分子束外延技术, 按 S-K 模式生长出五层堆垛 InAs/GaAs QD 微结构材料. 用这种 QD 材料制备的激光器, 内光学损耗 (α_i) 为 2.1cm^{-1} , 透明电流密度为 $15 \pm 10 \text{ A/cm}^2$. 对于条宽 $100\mu\text{m}$, 腔长 2.4mm 的 QD 激光器, 室温下基态激射的波长为 $1.08\mu\text{m}$, 阈值电流密度 $J_{\text{th}}=144\text{A}/\text{cm}^2$, 连续波(CW)光功率输出为 2.67W(双面), 外量子效率 $\eta_d=63\%$, 特征温度 $T_0=320\text{K}$.

参考文献

- [1] Bimberg D, Kirstaedter N, Ledentsov N N, et al. InGaAs-GaAs quantum-dot lasers. IEEE J Sel Topics Quantum Electron, 1997, 3(2):196
- [2] Qian Jiajun, Xu Bo, Chen Yonghai, et al. Optical characteristics of strained self-organized InAs/GaAs quantum dot materials and laser diodes. Chinese Journal of Semiconductors, 2003, 24(Supplement):51[钱家骏, 徐波, 陈涌海, 等. 应变自组装 InAs/GaAs 量子点材料与器件光学性质研究. 半导体学报, 2003, 24(增刊):51]
- [3] Coldren L A, Corzine S W. Diode lasers and photonic integrated circuits. New York: Wiley, 1995:52
- [4] Ustinov W M, Egorov A Y, Kovsh A R, et al. Low-threshold injection lasers based on vertically coupled quantum dots. J Cryst Growth, 1997, 175/176:689
- [5] Mirin R, Gossard A, Bowers J. Room temperature lasing from InGaAs quantum dots. Electron Lett, 1996, 32:1732
- [6] Hu S Y, Young D B, Corzine S W, et al. High-efficiency and low-threshold InGaAs/AlGaAs quantum-well lasers. J Appl Phys, 1994, 76:3932

Lasing Characteristics of InAs/GaAs Quantum-Dot Lasers with Multistacked Dot Layer^{*}

Qian Jiajun¹, Ye Xiaoling¹, Chen Yonghai¹, Xu Bo¹, Han Qin², and Wang Zhanguo¹

(1 Key Laboratory of Semiconductor Materials Science, Institute of Semiconductors,
Chinese Academy of Sciences, Beijing 100083, China)

(2 National Research Center for Optoelectronic Technology, Institute of Semiconductors,
Chinese Academy of Sciences, Beijing 100083, China)

Abstract: The five-fold layer quantum-dot(QD) microstructure material is grown by S-K mode with solid source molecular epitaxy technique. The internal loss coefficient (α_i) of 2.1cm^{-1} and a transparency current density of $15 \pm 10 \text{ A/cm}^2$ are gained. The threshold current density of 144 A/cm^2 , light output power (both facets) of 2.67 W , external differential quantum efficiency $\eta_e = 63\%$ and a characteristic temperature $T_0 = 320 \text{ K}$ are obtained for $100\mu\text{m}$ strip and 2.4mm cavity length laser diode with uncoated facets during room temperature continuous-wave lasing.

Key words: strained self-organized quantum dots; InAs/GaAs multistacked layer quantum dots; quantum dot lasers; molecular beam epitaxy

PACC: 4255P; 7320D; 7855E

Article ID: 0253-4177(2005)S0-0184-05

* Project supported by the State Key Development Program for Basic Research of China(No. G2000068303), the National Natural Science Foundation of China(Nos. 60076024, 90101002) and the Project of Nano-Science and Technology of Chinese Academy Sciences(No. KJCX1-06-06)