熔融法制备 PbSe 量子点钠硼铝硅酸盐玻璃

程 成 江慧绿* 马德伟

(浙江工业大学激光与光电子技术研究所,浙江杭州 310023)

摘要 量子点掺杂玻璃是当前新型光通信材料研究的一个热点。用熔融法成功制备了 PbSe 量子点钠硼铝硅酸盐 玻璃。用 X 射线衍射仪和透射电镜分析了玻璃中 PbSe 量子点的结晶、尺寸以及分布情况,并用紫外可见近红外分 光光度仪和荧光光谱仪分析了 PbSe 量子点玻璃的吸收谱和荧光发射谱。结果表明,当热处理温度低于500 ℃时, 玻璃没有荧光辐射。当热处理温度高于 550 ℃时,随着热处理温度的升高,PbSe 量子点尺寸增大、分布密度变小。 在 1064 nm 激光照射下,观测到玻璃有强荧光辐射,其辐射峰的半峰全宽为 275~808 nm,峰值波长 1676~ 2757 nm。峰值波长与量子点尺寸密切相关,辐射与吸收峰值波长之间的斯托克斯频移为 20~110 nm。 关键词 光纤材料;PbSe 量子点玻璃;熔融法;荧光发射峰值强度;半峰全宽 中图分类号 TN213 **文献标识码** A **doi**: 10.3788/AOS201131.0216005

PbSe Quantum Dot-Doped Sodium-Aluminum-Borosilicate Glass Fabricated by a Melting Method

Cheng Cheng Jiang Huilü Ma Dewei

(Institute of Laser and Optoelectronic Technology, Zhejiang University of Technology, Hangzhou, Zhejiang 310023, China)

Abstract As a novel optical communication material, quantum dot (QD)-doped glass became one of the focal researches in recent years. PbSe QD-doped sodium-aluminum-borosilicate glass is fabricated successfully by the melting method. The crystallization, size and distribution of the PbSe QD in the glass are investigated by X-ray diffractometer and transmission electron microscopy. The absorption and photoluminescence (PL) spectra of the PbSe QD doped-glass are also observed by UV-visible-NIR spectrophotometer and fluorescence spectrometer, respectively. The obtained results suggest that, when heat treatment temperature T is lower than 500 °C, there is no observed PL emission in glass under irradiation of 1064 nm laser. When treatenent temperature T > 550 °C, the glass appears strong PL emissions with full width at half maximum (FWHM) in the range of 275 ~ 808 nm, and the PL peak wavelengths in 1676~2757 nm region strongly depended on the QD size. The size of PbSe QD is positively correlated with the heat treatment temperature, a Stokes shift of between the absorption and PL peaks is $20 \sim 110$ nm.

Key words fiber materials; PbSe quantum dot(QD)-doped glass; melting method; photoluminescence(PL)-peak intensity; full width at half maximum(FWHM)

OCIS codes 160.4236; 060.2290; 140.4480

1 引 言

随着光通信的发展,对光纤放大器性能方面提出了新的要求,要求向宽光谱、高增益和低噪声的方向发展。目前使用的光纤放大器都是掺稀土的光纤放大器^[1,2],已很难满足现阶段光通信发展的要求,

人们需要寻找一种新型的光纤放大器。值得注意的 是,近年来,人工纳米晶体材料迅猛发展,半导体量 子点已经成为各国科研人员的研究热点。其中 N-N1半导体量子点的吸收峰波长和荧光发射峰波长几 乎覆盖了近红外波段(1000~2300 nm)^[3],并且可

收稿日期: 2010-05-28; 收到修改稿日期: 2010-07-26

基金项目:国家自然科学基金(60777023)和浙江省自然科学基金(Z407371)资助课题。

作者简介:程 成(1953—),男,博士,教授,主要从事量子点光纤放大器以及激光器等方面的研究。

E-mail: chengch@zjut.edu.cn。(中国光学学会会员号:S040421054S)

^{*} 通信联系人。E-mail: hljiang314@163.com

作为宽带宽近红外光增益介质^[3,4]。量子点的制备 方法主要有:分子束外延生长法(MBE)^[5,6]、溶胶凝 胶法^[7]和熔融法^[8~10]等。其中熔融法制备量子点 掺杂玻璃是近年来人们关注的热点之一^[10]。利用 此方法制备的量子点玻璃的一个很大优势是可以通 过与现今光纤制备技术相兼容的方式光纤棒拉制, 来直接拉制成量子点光纤,从而可进一步制备出量 子点光纤放大器。因此,量子点掺杂玻璃的制备与 研究为光纤型量子点光电子器件(例如 PbSe 量子 点掺杂的光纤放大器)的实际研制和应用,打开了一 扇大门。

目前,人们的注意力主要放在制备 PbS 量子点 玻璃上^[11~13],原因是S不易挥发(相比较Se),从而 可以得到浓度相对较高的量子点。但 PbS 量子点 的荧光量子产率很低,所需的激励功率很大,缺陷明 显。在 IV-VI 族半导体中, 荧光产率比较高的是 PbSe 量子点,很合适用在量子点光纤放大器中^[3]。 国外有过一些用熔融法制备 PbSe 量子点硅酸盐玻 璃的报道。例如: Chang 等^[14] 采用 PbSe 掺入到 SiO_2 - B_2O_3 -ZnO- K_2O 基础玻璃配合料中,获得了 PbSe 量子点硼硅酸盐玻璃。此外,在磷酸盐玻璃 (Na₂O-P₂O₅-Ga₂O₃-ZnO-AlF₃)基底中,Kolobkova 等^[9,15,16]采用 PbO 和 ZnSe 或 PbSe 代替 PbO 和 Se 粉,获得了具有一定浓度的 PbSe 量子点玻璃。以 上这些工作都是通过采用一些较难挥发的 Se 的化 合物(例如:ZnSe,PbSe等)代替易挥发的 Se 粉,来 制备得到具有一定浓度的 PbSe 量子点掺杂玻璃, 其缺点是价格相对较贵,或者采用熔融温度较低(相 对于硅酸盐玻璃)的磷酸盐玻璃作为基底,但其化学 稳定性及机械性能相对较差。国内则没有相关 报道。

本文采用高温熔融法,在钠硼铝硅酸盐玻璃配 合料基础上,采用加入过量 Se 粉和加入还原剂 C 粉等方法,解决了 Se 粉较易挥发的问题。经过热处 理,成功制备得到了含 PbSe 纳米晶体的硅酸盐玻 璃。通过 X 射线衍射分析、透射电镜分析、近红外 吸收光谱和荧光发射谱分析,确证了玻璃中生成的 纳米晶体为量子点,并分析了其吸收峰和荧光发 射峰。

2 实 验

采用熔融法制备 PbSe 量子点掺杂玻璃,参考 文献[10,17]玻璃配方,经过多次配方修改和实验摸 索,选用以 SiO₂, B₂O₃, Al₂O₃, ZnO, AlF₃, Na₂O, PbO和 Se 为成分的钠硼铝硅酸盐玻璃,其基础玻 璃组分质量分数为 m_{SiO_a} : $m_{B_aO_a}$: $m_{Al_aO_a}$: m_{ZnO} : m_{AlF_a} : $m_{\text{Na},0} = 58.7\% : 4.5\% : 4.0\% : 8.9\% : 2.2\% :$ 15.7%。其原料分别为 SiO₂, B₂O₃, Al₂O₃, ZnO, AlF₃•3H₂O, Na₂CO₃, PbO 和 Se 粉, 其中 AlF₃• 3H₂O为化学纯试剂,其余均为分析纯试剂。其中 SiO₂和B₂O₃为网络形成体,Al₂O₃,ZnO为网络中 间体,Na₂O为网络外体。Al₂O₃用来调节玻璃的形 成能力,ZnO有助于量子点合成,能减少硫族元素 的挥发,能使玻璃中的量子点尺寸分布均一化[18], Na₂O 作为助溶剂,AlF₂ 加速玻璃形成反应,降低玻 璃液的黏度和表面张力,促进玻璃液的澄清和均化, 并且作为量子点生长的有效晶核剂^[19]。PbO 和 Se 作为 PbSe 量子点的引入体。其中加入了过量的 Se 粉是考虑到 Se 元素在高温下会被大量挥发,从而会 减少 Se 元素在玻璃中的含量,同时在玻璃配合料中 加入了一定量的碳粉,起还原作用,防止玻璃熔体中 Se 被部分氧化,从而减少了 Se 元素的挥发,提高了 PbSe 量子点在玻璃中的浓度。因此,加入过量的 Se 粉和加入一定量的碳粉都能提高 PbSe 量子点在 玻璃中的浓度,两者结合,更能提高 PbSe 量子点在 玻璃中的浓度。

首先将混合好的配合料搅拌均匀,取出后置于 刚玉坩埚中,而后放入箱式电炉 1400 ℃高温熔融 1 h,然后将熔体倾倒在金属模上,急速冷却到室温, 玻璃呈浅棕色,此样品记为 G_0 ,此时玻璃中应无 PbSe 晶体生成。接着分别在 500 ℃,550 ℃,600 ℃ 和 650 ℃热处理 5 h,加强 Pb²⁺和 Se²⁻离子扩散,样 品分别记为 G_1 , G_2 , G_3 和 G_4 ,经热处理后得到黑色 不透明玻璃。

将制得的样品 G_0 , G_1 , G_2 , G_3 和 G_4 取一部分 用玛瑙研钵研磨成粉末,采用荷兰 PNAlytical 公司 生产的 X'Pert PRO 型 X 射线衍射(XRD)仪分析其 样品的结晶情况和 PbSe 量子点晶粒大小,X 射线 源为 Cu 靶 Ka 射线(λ =0.154056 nm)。将制得的 样品 G_2 , G_3 和 G_4 取一部分用玛瑙研钵研磨成粉 末,采用荷兰 Philips-FEI 公司生产的 Tecnai G2 F30 S-Twin 型 300 kV 高分辨透射电子显微镜 (TEM)分析其样品中 PbSe 量子点尺寸以及分布情 况。将制得的等厚的片状样品 G_0 , G_2 和 G_3 ,采用 日本岛津公司生产的 UV-3150 型紫外可见近红外 分光光度仪测量其样品的近红外吸收谱(NIRAS)。 UV-3150 型紫外可见近红外吸收光谱仪的测量范 围为:900~2700 nm,扫描精度 1 nm。将制得的片 状样品 G_0 , G_2 , G_3 和 G_4 , 采用英国 Edinburgh Instruments 公司生产的 FLSP920 型荧光光谱仪测 量其样品的荧光发射谱(PL Spectrum)。FLSP920 型荧光光谱仪测量范围为:1200~3500 nm,扫描精 度 1 nm,激发波长为 1064 nm(采用 Nd³⁺:YAG 激 光器)。

3 实验结果与分析

3.1 XRD 分析

图 1 为不同热处理温度条件下制得的 PbSe 量 子点掺杂玻璃的 XRD 图谱。图中 2*θ* 为相应的衍射 峰所对应的衍射角。图 1(a)中样品 G₀ 为未经热处 理的玻璃样品,从图中可以看出,该样品出现了弱而 窄的 PbSe 的(200)和(220)衍射峰,根据 Scherrer 公式^[20]可得,垂直于 PbSe 的(200)和(220)晶面方 向晶粒的平均厚度分别为 37.7 nm 和 44.9 nm,说 明了未经热处理的玻璃样品中却析出了少量 PbSe 晶体,对于这一现象,有以下几个可能原因:1)玻璃 熔体冷却速度不够快,在冷却过程中有少量晶体析 出;2)在高温状态下,玻璃熔体中的 PbSe 被部分挥 发,未溶解于玻璃熔体中,在玻璃熔体倾倒冷却过程 中,少量挥发的 PbSe 会在玻璃表面冷却形成晶体。

样品 G₁ 为经 500 ℃热处理后的玻璃样品,从 图 1(a)中可以看出,样品 G₁ 的衍射峰未发生明显 的变化,根据 Scherrer 公式^[20]可得,垂直于 PbSe 的 (200)和(220)晶面方向晶粒的平均厚度分别为 40.6 nm和 48.9 nm,说明了经过 500 ℃热处理 5 h 后,玻璃中晶粒的形状大小和含量基本上无明显变 化,也说明了 500 ℃温度条件下 Pb²⁺和 Se²⁻离子不 发生明显扩散,从而不发生析晶现象。

图 1(b)中样品 G₂,G₃和 G₄分别为经 550 ℃, 600 ℃和 650 ℃热处理后的玻璃样品,从图中可以 看出,样品 G₂,G₃和 G₄ 仅出现 PbSe 晶体衍射峰, 但其衍射峰发生明显的变化,尤其样品 G₂ 与样品 G1 之间的衍射峰发生了明显变化,样品 G2 衍射峰 半峰全宽明显变宽。对于这一现象,可用离子扩散 原理来解释,当热处理温度达到 550 ℃时,该基础玻 璃中的 Pb2+和 Se2-离子发生明显扩散,其扩散速度 取决于玻璃熔体-界面条件,也就是 PbSe 晶体-玻 璃熔体之间的界面对结晶动力学和结晶形态有决定 性影响,包括玻璃熔体中的离子向相界面迁移和界 面上的离子向玻璃熔体中扩散,对于大尺寸 PbSe 晶粒,其离子向玻璃熔体中迁移速度大于向相界面 迁移速度,因此,玻璃熔体中少量的大尺寸 PbSe 晶 粒,经过热处理后,PbSe 晶粒逐渐消溶而变小。同 时,玻璃熔体中还会有大量新的小尺寸 PbSe 晶粒 析出,从而整体上降低了 PbSe 平均晶粒大小。并 且样品 G_2 , G_3 和 G_4 衍射峰随着热处理温度的增 加,PbSe 衍射峰强度变强,PbSe 衍射峰半峰全宽变 窄,平均晶粒尺寸变大。结果表明,当热处理温度大 于等于 550 ℃时,该基础玻璃中的 Pb²⁺和 Se²⁻离子 发生明显扩散,其玻璃中析出 PbSe 晶体。





根据 Scherrer 公式^[20]和图 1(b),可以粗略计 算得到垂直于各个晶面方向晶粒的平均厚度,从而 可以计算得到 PbSe 晶体的平均晶粒大小。其样品 G₂,G₃和G₄中垂直于 PbSe 的各个晶面方向晶粒 的平均厚度如图 2 所示。从图中可看出,样品 G₂, G₃和G₄曲线较为平坦,其垂直于各个晶面方向晶 粒的平均厚度基本稳定在 $6 \sim 9 \text{ nm}(G_2), 11 \sim 17 \text{ nm}(G_3)$ 和 $16 \sim 22 \text{ nm}(G_4)$ 之间,从而可以得到 PbSe 晶体的平均晶粒大小分别为 7.35 nm(G_2), 13.8 nm(G_3), 18.7 nm(G_4)。同时,在考虑了微观 应变的情况下,其平均晶粒大小分别为 7.1 nm $(G_2), 10.0 \text{ nm}(G_3), 13.9 \text{ nm}(G_4), 均小于 PbSe 激$

子玻尔半径(46 nm^[21])。结果表明,经过热处理后, 玻璃样品中能析出 PbSe 量子点晶粒。并且随着热 处理温度的升高,玻璃样品中 PbSe 量子点平均晶 粒大小随之增加。



图 2 样品 G₂,G₃和 G₄的 PbSe 晶面晶粒的平均厚度 Fig. 2 Average crystalline size of PbSe crystal plane on samples G₂, G₃ and G₄

3.2 TEM 分析

图 3 为热处理温度分别为 550 °C,600 °C 和 650 °C 时样品 G₂,G₃ 和 G₄ 的 TEM 图。其中 图 3(d),(e)和(f)为高倍放大率下的 TEM 图,从图 中可以清楚地看到颜色较深部分(黑圆点)出现晶格 结构,并由前面分析的样品 G_2 , G_3 和 G_4 的 XRD 图 中仅出现 PbSe 晶体可知,此部分为 PbSe 晶体。

图 3(a),(b)和(c)为低倍放大率下的 TEM 图, 从图中可以看到,当热处理温度为 550 ℃时,玻璃中 出现分布较均匀的具有一定密度的球状 PbSe 量子点 晶体,其尺寸在 5~8 nm 之间,平均尺寸约为6 nm,量 子点体积与基底的体积比约为 1%[图 3(a)]。

随着热处理温度的升高,PbSe 量子点尺寸大小 随之增加。由图 3 可知,样品 G₃和 G₄的 PbSe 量 子点尺寸分别处于 7~11 nm 和 10~15 nm 之间, 平均尺寸约为 9 nm 和 13 nm,其平均尺寸与前面 XRD 分析(在考虑了微观应变的情况下)得到的结 果基本相符,出现微小的差距是由于 XRD 平均尺 寸分析精度相对较低引起的。并且随着热处理温度 的升高,玻璃中的 PbSe 量子点分布密度减小,这是 由于热处理过程是 Pb²⁺和 Se²⁻离子扩散的过程,是 两个小尺寸量子点合并为一个新的量子点和大的量 子点吞并小的量子点的过程^[22,23],通过提高热处理 温度来加强 Pb²⁺和 Se²⁻离子扩散,加速小尺寸量子 点合并,从而使玻璃中的 PbSe 量子点密度减小,尺 寸变大。



图 3 不同热处理温度条件下的 PbSe 量子点(黑圆点)掺杂玻璃的 TEM 图

Fig. 3 TEM micrograph of PbSe QD (dark dot)-doped glass with different heat treatment temperatures

3.3 近红外吸收谱分析

图 4 为未经热处理和经 550 ℃,600 ℃热处理 5 h后的玻璃样品的吸收谱。从图中可以看出,在 900~2700 nm 波长范围内,样品 G₀ 未出现吸收峰, 吸收谱信号较平坦, 而样品 G₂ 和 G₃ 分别在 1566 nm和 2190 nm 波长处出现明显的吸收峰,吸 收谱信号具有一定陡峭,其中 900~1100 nm 范围 出现抖动,这是由仪器本身缺陷所致。由前面 XRD 分析可知,与未热处理的玻璃相比,经热处理的玻璃 中仅合成了 PbSe 量子点晶体,并且结合图 4 可知, 样品 G₂ 和 G₃ 的吸收谱由 PbSe 量子点引起的,其 PbSe 量子点的吸收谱与 Chang 等^[14]报道的结果一 致。并且随着热处理温度的升高,PbSe量子点的吸收峰值波长出现红移。平均尺寸为6 nm 和9 nm 的 PbSe量子点掺杂玻璃分别在 1566 nm 和 2190 nm处出现吸收峰(表 1),从而显示了 PbSe量子点的量子尺寸效应。





3.4 荧光发射谱分析

图 5 为不同热处理条件下的 PbSe 量子点玻璃 的光致发光(PL)谱。图中 2129 nm 和 3188 nm 波长处出现的窄峰为激励光(1064 nm)的倍频光, 2646 nm 处的尖峰为仪器中光栅缺陷所致。由图可 见,未经热处理的样品G。没有荧光辐射。经过热 处理后,样品 G_2 , G_3 和 G_4 均出现了不同强度的 PL 单幅射峰,峰值强度最大的是 G_3 ,其次是 G_2 ,最小 的是 G_4 。PL 谱大致呈左右对称的形状,谱线平滑, 其峰值分别位于 1676 nm(G2),2210 nm(G₃)和 2757 nm(G₄)(表 1),呈现随热处理温度升高而峰值 波长红移的现象。样品 G_2 , G_3 的 PL 谱在长波长区 域有一拖尾,但样品 G_4 没有长拖尾。PL 峰值波长 随着热处理温度的升高而出现的红移,与吸收谱峰 的红移现象一致。此外,随着热处理温度的升高, PL 峰的半高全宽(FWHM)也随之增加,其值分别 为 275 nm,506 nm 和 808 nm(表 1)。说明了随着 热处理温度的升高,量子点粒度分布范围变宽。



图 5 样品 G₀, G₂, G₃和 G₄的荧光发射谱

Fig. 5 $\,$ PL spectra of samples G_{0} , G_{2} , G_{3} and G_{4}

表 1 PbSe 量子点掺杂玻璃的光学特性 Table 1 Optical properties of the PbSe QD-doped glass

Sample	Heat-treatment	Average	Absorption peak	PL peak	FWHM /nm	Stokes
	temperature / $^\circ\!\!\mathbb{C}$	size /nm	wavelength $/nm$	wavelength $/nm$		shift /nm
G_2	550	6	1566	1676	275	110
G_3	600	9	2190	2210	506	20
G_4	650	13	—	2757	808	—

4 讨 论

4.1 热处理温度对辐射峰强度的影响

由图 5 可知,样品 G₃ 出现最强 PL 辐射峰,此 时对应的热处理温度为 600 ℃。当高于或低于该温 度时,PL 辐射峰均降低。对于样品 G₂,即在量子点 尺寸较小(小于 10 nm)的情况下,可能是由于随着 热处理温度的升高,量子点晶体析出增多,从而使得 荧光强度增强;也可能是由于随着热处理温度的增 加,量子点尺寸增大,其比表面积减小,从而降低了 表面积对发光性能的影响,减弱了非辐射俄歇复 合^[24],从而使得荧光辐射强度增强。对于样品 G₄, 即在量子点尺寸较大(大于 10 nm)的情况下,随着 热处理温度的增加,量子点尺寸增大,使得量子限域 效应大大减弱,形成激子的概率减小,从而使得荧光 辐射强度减弱。因此,样品G。出现了最强的PL辐 射峰。

4.2 热处理温度对量子点尺寸的影响

在常规的通信波带,光纤放大器需要在 1550 nm附近有辐射,因此,图5中的样品G₂应为 最佳,其对应的热处理温度为550℃。并且随着热 处理温度的升高,量子点尺寸随之变大,PL峰的 FWHM也随之增加。这是由于热处理过程是Pb²⁺ 和Se²⁻离子扩散的过程,是两个小尺寸量子点合并 为一个新的量子点和大的量子点吞并小的量子点合并 过程^[22,23],通过提高热处理温度来加强Pb²⁺和 Se²⁻离子扩散,大量子点不断吞并小的量子点而长 大,小量子点则消失,使得玻璃中的量子点尺寸逐渐 增大。由于玻璃中本身 PbSe 分布存在不均匀性, PbSe 分布较密的地方,Pb²⁺和 Se²⁻离子之间的距 离较短,扩散较快,量子点尺寸较大^[11],随着热处理 温度的升高,Pb²⁺和 Se²⁻离子扩散速度变大,这种 量子点尺寸分布不均性就越大,使得玻璃中的量子 点尺寸分布范围变宽,因此,PL 峰的 FWHM 变宽。

4.3 量子点尺寸对斯托克斯频移的影响

由表 1,样品 G₂,G₃ 的 PL 峰相对于吸收峰有 一定的频移(斯托克斯频移),频移量分别为 110 nm (G₂)和 20 nm(G₃)。随着热处理温度的升高,量子 点尺寸增大,斯托克斯频移量减小,这种现象 Silva 等^[10]也曾有过报道。此现象可用久保(Kubo)理 论^[25]来解释,即当粒子尺寸进入到纳米量级时,由 于量子尺寸效应使原来大块金属的准连续能级产生 离散现象,并且提出了相邻电子能级间隔和颗粒直 径的关系^[25]:

$$\delta = \frac{4}{3} \frac{E_{\rm F}}{N} \propto V^{-1}, \qquad (1)$$

式中δ为能级间隔;N为一个纳米粒子的总导电电 子数;V为纳米粒子的体积;E_F为费米能级。当粒 子为球形时,即随着粒径的减小,能级间距增大。因 此,随着热处理温度的升高,量子点尺寸增大,从而 导致相邻两能级间间隔减小,使得 PL 峰两能级间 间隔与吸收峰两能级间间隔差距缩小,即斯托克斯 频移量减小。

4.4 量子点尺寸对 PL 峰值波长的影响

PbSe 量子点尺寸可通过 Brus^[26]公式计算,也可用以下形式略有不同的方程^[27]计算:

 $E_{\rm g}(D) =$

$$E_{\rm g}(\infty) + \frac{1}{0.0105D^2 + 0.2655D + 0.0667},$$
 (2)

式中 D 是 PbSe 量子点的有效直径; $E_g(D)$ 是 PbSe 量子点的有效带隙能; $E_g(\infty)$ 是 PbSe 块状材料的 有效带隙能,其值为 0.25 eV。方程(2)中的第一项 为 PbSe 块状材料的带隙能,第二项中包含了量子 受限项(∞D^{-2})、电子-空穴间库仑作用项(∞D^{-1}) 和常数项。取 PL 峰值波长能量为 $E_g(D)$,可得 PL 峰值波长随 PbSe 量子点平均尺寸的变化关系,如 图 6 所示。图中实线为方程(2)的理论计算值,离散 点为实测的结果。由图 6 可见,实验与理论计算值 相当吻合。

通过本方法制备的 PbSe 量子点掺杂玻璃的 PL峰的 FWHM 较宽,这个特点 Chang 等^[14]也报 道过。较宽的 PL峰的 FWHM 为今后实现宽带光





纤放大器提供了基础保证。

本文熔融法制备 PbSe 量子点玻璃的缺点是量 子点的浓度不高,其体积比约为1%。对于一个有 足够增益的量子点光纤放大器,量子点的体积比应 在1~2%或更高^[4]。

5 结 论

本文用熔融法在钠硼铝硅酸盐玻璃(SiO₂-B₂O₃-Al₂O₃-ZnO-AlF₃-Na₂O)中成功合成了 PbSe 量子点晶体,合成的 PbSe 量子点具有分布较均匀、 不团聚等特点。通过改变热处理条件(热处理温度、 热处理时间),可改变玻璃中生成的 PbSe 量子点尺 寸。当热处理温度高于 550 ℃时,PbSe 量子点的尺 寸增加、数密度变小。当热处理温度低于 500 ℃时, 没有量子点形成。制备的 PbSe 量子点玻璃有强的 荧光辐射,荧光峰值波长与量子点尺寸密切相关。 当量子点平均尺寸为 6 nm 时,荧光峰值波长位于 1676 nm。

参考文献

- 1 Y. B. Lu, P. L. Chu, A. Alphones *et al.*. A 105-nm ultrawideband gain-flattened amplifier combining C- and L-band dual-core EDFAs in a parallel configuration[J]. *IEEE Photon. Technol. Lett.*, 2004, **16**(7): 1640~1642
- 2 Chen Shuang, Feng Ying, Wang Ling. Design of large-mode-area rare earth doped fiber for high power coiled fiber amplifier[J]. *Chin. Opt. Lett.*, 2009, 7(8): 671~674
- 3 Cheng Cheng, Zhang Hang. A semiconductor nanocrystal PbSe quantum dot fiber amplifier [J]. Acta Physica Sinica, 2006, 55(8): 4139~4144

程 成,张 航.半导体纳米晶体 PbSe 量子点光纤放大器[J]. 物理学报,2006,55(8):4139~4144

- 4 V. I. Klimov, A. A. Mikhailovsky, S. Xu *et al.*. Optical gain and stimulated emission in nanocrystal quantum dots[J]. *Science*, 2000, **290**(5490): 314~317
- 5 Wei Quanxiang, Ren Zhengwei, He Zhenhong *et al.*. Evolution of surface morphology and photoluminescence characteristics of 1.3 μ m In0. 5Ga0. 5As/GaAs quantum dots grown by molecular

beam epitaxy[J]. Chin. Opt. Lett., 2009, 7(1): 52~55

- 6 Li Shuwei, KoiKe Kazuto. Photoluminescence characterization of vertically stacked InAs quantum dots[J]. Chinese J. Lasers, 2004, **31**(1): 443~446 李树玮,小池一步. 垂直堆垛 InAs 量子点的光学性质[J]. 中国
- 案光, 2004, **31**(1): 443~446
 7 Ye Hui, Xu Yuhuan, J. D. Mackenzie. Study of semiconducting
- ferroelectric SbSI quantum dot composites and its optical properties[J]. Acta Optica Sinica, 2002, **22**(12): 1507~1512 叶 辉, Xu Yuhuan, J. D. Mackenzie. 铁电半导体碘硫化锑量 子点复合材料及其光学性能的研究[J]. 光学学报, 2002, **22**(12): 1507~1512
- 8 Liu Bingcan, Tian Qiang, Wu Zhenglong. Photoluminescence excitation spectra and absorption spectra analysis of CdSeS quantum dots[J]. Acta Optica Sinica, 2005, 25(5): 683~686 刘炳灿,田 强,吴正龙. CdSeS 量子点的光吸收谱亚结构和光 致发光激发谱分析[J]. 光学学报, 2005, 25(5): 683~686
- 9 E. V. Kolobkova, A. A. Lipovskii, V. D. Petrikov *et al.*. Fluorophosphate glasses containing PbSe quantum dots[J]. *Glass Phys. Chem.*, 2002, **28**(4): 246~250
- 10 R. S. Silva, P. C. Morais, A. M. Alcalde *et al.*. Optical properties of PbSe quantum dots embedded in oxide glass[J]. J. Non-Crys. Solids, 2006, **352**(32~35): 3522~3524
- 11 P. M. Naves, T. N. Gonzaga, A. F. G. Monte *et al.*. Band gap energy of PbS quantum dots in oxide glasses as a function of concentration [J]. J. Non-Crys. Solids, 2006, 352 (32-35): 3633~3635
- 12 S. Joshi, S. Sen, P. C. Ocampo. Nucleation and growth kinetics of PbS quantum dots in oxide glass: spectroscopic and microscopic studies in the dilute range [J]. J. Phys. Chem. C, 2007, 111(11): 4105~4110
- 13 Huang Wei, Chi Yingzhi, Wang Xi et al.. Tunable infrared luminescence and optical amplification in PbS doped glasses[J]. Chin. Phys. Lett., 2008, 25(7): 2518~2520
- 14 J. Chang, C. Liu, J. Heo. Optical properties of PbSe quantum dots doped in borosilicate glass[J]. J. Non-Crys. Solids, 2009, 355(37-42): 1897~1899
- 15 V. G. Melekhin, E. V. Kolobkova, A. A. Lipovskii *et al.*. Fluorophosphate glasses doped with PbSe quantum dots and their nonlinear optical characteristics[J]. *Glass Phys. Chem.*, 2008, 34(4): 351~355

- 16 A. Lipovskii, E. Kolobkova, V. Petrikov. Synthesis and characterization of PbSe quantum dots in phosphate glass [J]. *Appl. Phys. Lett.*, 1997, **71**(23): 3406~3408
- 17 N. F. Borrelli, D. W. Smith. Quantum confinement of PbS microcrystals in glass[J]. J. Non-Crys. Solids, 1994, 180(1): 25~31
- 18 C. Liu, J. Heo, X. H. Zhang *et al.*. Photoluminescence of PbS quantum dots embedded in glasses [J]. J. Non-Crys. Solids, 2008, 354(2~9): 618~623
- 19 Huang Guangfeng. Study on process and properties of PbS quantum dot-nonlinear optical glass prepared by melting method [D]. Hunan: Central South University, 2006. 46~49 黄光峰. 熔融法制备含 PbS半导体量子点非线性光学玻璃的工 艺技术与性能研究[D]. 湖南:中南大学, 2006. 46~49
- 20 Cong Qiuzi. Polycrystalline planar XRD[M]. Beijing: Science Press, 1997. 89~91 丛秋滋. 多晶二维 X 射线衍射[M]. 北京:科学出版社, 1997. 89~91
- 21 I. Kang, F. W. Wise. Electronic structure and optical properties of PbS and PbSe quantum dots[J]. J. Opt. Soc. Am. B: Opt. Phys., 1997, 14(7): 1632~1646
- 22 Yu Fengbin, Chen Fuyi, Jie Wangqi. Preparation of CdS semiconductor nanocrystalline and spectral properties [J]. *Functional Mater.*, 2006, **37**(11): 1835~1837 余凤斌,陈福义,介万奇. CdS半导体纳米晶的生长及其光谱研 究[J]. 功能材料, 2006, **37**(11): 1835~1837
- 23 N. O. Dantas, F. Qu, A. F. G. Monte *et al.*. Optical properties of IV-VI quantum dots embedded in glass. Size-effects [J]. J. Non-Crys. Solids, 2006, **352**(32-35): 3525~3529
- 24 V. I. Klimov, A. A. Mikhailovsky, D. W. McBranch *et al.*. Quantization of multiparticle Auger rates in semiconductor quantum dots[J]. *Science*, 2000, 287(5455): 1011~1013
- 25 Wang Yongkang, Wang Li. Nano-materials science and technology[M]. Zhejing: Zhejiang Univesity Press, 2002. 7~8 王永康,王 立等. 纳米材料科学与技术[M]. 浙江:浙江大学 出版社, 2002. 7~8
- 26 L. Brus. Electronic wave-functions in semiconductor clustersexperiment and theory[J]. J. Phys. Chem., 1986, 90(12): 2555~2560
- 27 G. Allan, C. Delerue. Confinement effects in PbSe quantum wells and nanocrystals[J]. *Phys. Rev. B*, 2004, 70(24): 245321