# 掺铒重金属氧氟硅铋酸盐玻璃的光谱性质\*

马红 $\overline{T}^{1}$  徐时 $\overline{T}^{2}$  姜中 $\overline{T}^{2}$ 

<sup>1</sup> (浙江科技学院机电系 杭州 310012) <sup>2</sup> (中国科学院上海光学精密机械研究所 ,上海 201800) (2003 年 6 月 24 日收到 2003 年 8 月 18 日收到修改稿)

研究了重金属氧氟硅铋酸盐玻璃(50 - x)SiO<sub>2</sub>-*x*Bi<sub>2</sub>O<sub>3</sub>-50PbF<sub>2</sub>(*x*=0,3,5,8,10,13,15 mol%)中 Er<sup>3+</sup>离子的 吸收光谱、荧光光谱、荧光半高宽、荧光寿命和热稳定性能.应用 Judd-Ofelt 理论计算了玻璃的强度参数  $\Omega_{i}$ (*t*=2*A*, 6),应用 McCumber 计算了能级<sup>4</sup>I<sub>132</sub>→<sup>4</sup>I<sub>152</sub>跃迁的受激发射截面.结果发现荧光半高宽与  $\Omega_{6}$  有较大联系  $\Omega_{6}$  越大, 荧光半高宽越宽.对 Er<sup>3+</sup>离子在不同玻璃基质中增益带宽特性的比较发现 ,Er<sup>3+</sup>掺杂 45SiO<sub>2</sub> - 5Bi<sub>2</sub>O<sub>3</sub> - 50PbF<sub>2</sub> 玻璃 的增益带宽特性与碲酸盐和铋酸盐玻璃相当 ,大于磷酸盐、锗酸盐和硅酸盐玻璃 ,表明掺 Er<sup>3+</sup> 重金属氧氟硅铋酸盐 玻璃可作为宽带光纤放大器的基质材料.

关键词:重金属氧氟硅铋酸盐玻璃,光谱性质,Er<sup>3+</sup>离子,Judd-Ofelt参数 PACC:4270C,4270,7840

## 1.引 言

目前 随着计算机网络及其他数据传输服务的 飞速发展 长距离光纤传输系统对通信容量和系统 扩展需求日益增长,人们对光纤带宽的利用越来越 多.用于波分复用系统(WDM)的掺铒光纤放大器 (EDFA) 放大的 C 波段(1530—1565nm), 只覆盖了石 英单模光纤低损耗窗口的一部分,能容纳的波长信 道数大约只有 40 个(信道间隔 100GHz),已远远不 能满足未来宽带的需求,因此急需在通信窗口具有 带宽宽、增益平坦的光纤放大器,以满足目前 WDM 使用的要求[1-3].从实用化的观点,对不同信道进行 多步放大时 因各信道的波长不同而产生增益偏差, 因此光纤放大器的增益必须平坦[4].目前,许多研究 者主要把精力集中于磷酸盐玻璃5、氟磷酸盐玻 璃<sup>[6]</sup>、氟化物玻璃<sup>[7]</sup>、锗酸盐<sup>[8]</sup>、碲酸盐玻璃<sup>[9]</sup>和铋 酸盐玻璃 10 的研究.尤其是碲酸盐玻璃和铋酸盐玻 璃在第三通讯窗口 1.55µm 由于具有较大的受激发 射截面  $\sigma_a$  和较宽的荧光半高宽(FWHM),因此被认 为是提高 WDM 1.55μm 放大波段传输容量较为吸引 人的基质材料,但这些玻璃的化学稳定性和热稳定

性以及光纤拉制特性等都存在某些问题.其中碲酸 盐玻璃,在 970nm LD 激发下,由于声子能量较低,使  ${}^{4}I_{11/2}$ 能级的寿命较长,导致强烈的上转换,降低了 970nm 的抽运效率和提高了光纤放大器的噪声系 数,而铋酸盐玻璃,宽的 FWHM 主要是由于掺入大 量的  $B_2O_3$ ,但是,大量  $B_2O_3$ 的存在,同时引起强烈 的荧光猝灭效应.然而硅酸盐玻璃具有最好的化学 稳定性和热稳定性,而且容易制成各种形状,例如棒 状和光纤<sup>111</sup>因此设计一种新的掺  $Er^{3+}$  硅酸盐基质 玻璃,在  $1.55\mu$ m 通过 ${}^{4}I_{15/2}$ 跃迁实现带宽宽、增 益平坦已成当务之急.

我们曾对掺  $Er^{3+}$  重金属氧氟硅酸盐玻璃的光 谱性 质<sup>[12]</sup>进行了研究,发现  $Er^{3+}$  掺杂  $50SiO_2 - 50PbF_2$  玻璃较好的增益带宽特性 本文研究了  $Bi_2O_3$ 对掺铒重金属氧氟硅酸盐玻璃影响,分析了吸收光 谱、荧光光谱性质和荧光寿命以及热稳定性能 应用 Judd-Ofelt 理论计算了玻璃的强度参数  $\Omega_t$ (t = 2 A, 6) 应用 McCumber 计算了能级<sup>4</sup>  $I_{13/2} \rightarrow {}^4I_{15/2}$ 跃迁的受 激发射截面,研究了  $Er^{3+}$ 离子的强度参数随玻璃成 分变化的情况,比较了  $Er^{3+}$ 离子在不同基质玻璃中 的增益宽带特性.

<sup>\*</sup>国家自然科学基金(批准号 160207006)和上海市科学技术委员会光科技项目(批准号 022261046)资助的课题。

<sup>&</sup>lt;sup>†</sup>E-mail:shiqingxu75@hotmail.com, 电话 1021-59914293.

## 2.实验

玻璃组成为(50 - x)SiO<sub>2</sub>-*x*Bi<sub>2</sub>O<sub>3</sub>-50PbF<sub>2</sub>(x = 0, 3,5,8,10,13,15 mol%),根据 Bi<sub>2</sub>O<sub>3</sub> 含量由小到 大,依次命名为 SBP1,SBP2,SBP3,SBP4,SBP5,SBP6 和 SBP7.样品制备所需原料均为分析纯.Er<sup>3+</sup>离子 的掺杂浓度为 1.0mol%,以高纯 Er<sub>2</sub>O<sub>3</sub>(99.99%)引 入.称取混合料 60g,充分混合,搅拌均匀,放入氧化 铝坩埚中于 900—1100℃的电炉中加热 30—60min, 将融熔液倒入预热的铁模中,成型后移入退火炉中 退火,退火速度为 10℃/min.将玻璃加工成 15mm× 20mm×3mm 的三面抛光(两大面和一端面)的样品, 用于测试光谱性质.

密度测试采用排水失重法;折射率测试采用 V 棱镜法.实验测得样品(50 - x)SiO<sub>2</sub>-xBi<sub>2</sub>O<sub>3</sub>-50PbF<sub>2</sub> (x = 0, 3, 5, 8, 10, 13, 15 mol%)的密度、折射率 和 Er<sup>3+</sup> 离子浓度如表 1 所示.吸收光谱测试采用 PERKIN-ELMER-LANBDA 900UV/VIS/NIR 型分光光 度仪 测量范围为 300—1700nm;荧光光谱采用法国 J-Y 公司的 TIAX550 型荧光光谱仪测试,用 970nmLD 作为激发源;Er<sup>3+</sup>离子<sup>4</sup>I<sub>132</sub>能级的寿命应用 970nm LD 激发源,寿命大小可直接由示波器读出.玻璃转 变温度  $T_g$ 和析晶开始温度  $T_x$ 测试采用差热分析 法(DTA),温度范围为室温至 800°C,升温速度为 10°C/min.

> 表 1 玻璃(50 - x)SiO<sub>2</sub>-xBi<sub>2</sub>O<sub>3</sub>-50PbF<sub>2</sub>(x = 0, 3, 5, 8, 10, 13, 15 mol%)的密度、折射率和 Er<sup>3+</sup>离子浓度

玻璃	x	密度	折射率	Er <sup>3+</sup> 离子浓度	
	/mol	/( g/cm <sup>3</sup> )		$/10^{20}  \mathrm{cm}^{-3}$	
SBP1	0	5.6122	1.7625	2.20	
SBP2	3	5.7012	1.8012	2.06	
SBP3	5	5.7576	1.8156	1.98	
SBP4	8	5.9032	1.8213	1.89	
SBP5	10	6.0813	1.8365	1.86	
SBP6	13	6.1265	1.8516	1.76	
SBP7	15	6.2220	1.8620	1.71	

## 3. 结果与讨论

### 3.1. 玻璃的热稳定性能

玻璃的转变温度  $T_g$  析晶开始温度  $T_x$  和  $\Delta T =$ 

 $T_x - T_g$  与 Bi<sub>2</sub>O<sub>3</sub> 含量的关系如图 1 所示.玻璃的析 晶开始温度  $T_x$  和玻璃转变温度  $T_g$  之差  $\Delta T$  是一个 非常重要的参数 ,可以用来分析玻璃的热稳定性和 光纤拉制特性.由于光纤拉制是一个再加热过程 ,这 个过程的析晶将增加光纤的散射损耗 ,从而降低其 光学性能<sup>91</sup>.为了使光纤拉制的温度工作范围大 ,需 要  $\Delta T$  尽可能大<sup>[13]</sup>.由图 1 可知 ,随 Bi<sub>2</sub>O<sub>3</sub> 含量的增 加 , $T_g$  , $T_x$  和  $\Delta T$  都下降 ,但是最小的  $\Delta T = 215 °C$  值 大于 碲酸盐(141.5°C), 铋酸盐(170°C)和氟化物 (105°C)玻璃<sup>[10,14]</sup>,说明玻璃具有较好的热稳定性 , 由于玻璃的最小值  $\Delta T$  大于 100°C,说明玻璃是稳定 的 ,能防止玻璃化转变<sup>[15]</sup>.



图 1 成分对  $Er^{3+}$  掺杂  $50SiO_2$  (50 - x)PbO-xPbF<sub>2</sub> 玻璃  $T_g$ ,  $T_x$ 和  $\Delta T = T_x - T_g$  的影响

### 3.2. 吸收光谱和 Judd-Ofelt 理论

图 2 为 Er<sup>3+</sup> 离子在 SBP1 ,SBP3 ,SBP5 和 SBP7 玻 璃中的吸收光谱.每一个吸收峰值均由 Er<sup>3+</sup> 离子激 发态能级标示.随 Bi<sub>2</sub>O<sub>3</sub> 含量增加 ,Er<sup>3+</sup> 离子的吸收 峰值波长几乎没有变化 ,但是样品的紫外吸收截止 波长向长波长移动.随 Bi<sub>2</sub>O<sub>3</sub> 替代 SiO<sub>2</sub> ,由于 Bi—O 键弱于 Si—O ,因此使玻璃的禁带变窄 ,电子从价带 跃迁到导带需要较低的能量 ,使玻璃的紫外吸收边 带向长波长迁移.

Judd-Ofelt 理论<sup>[16,17]</sup>常用来计算稀土离子在不 同玻璃基质中的光谱参数如强度参数  $\Omega_t$ (t = 2 A, 6)、自发辐射跃迁概率、荧光分支比和辐射寿命等. 图 3 为玻璃(50 - x)SiO<sub>2</sub>-xBi<sub>2</sub>O<sub>3</sub>-50PbF<sub>2</sub>(x = 0, 3, 5, 8,10,13,15 mol%)中 Er<sup>3+</sup>离子强度参数  $\Omega_t$ (t = 2, 4 6)随成分变化的情况.由图 3 所知,随 Bi<sub>2</sub>O<sub>3</sub> 含量 增加  $\Omega_2$  和  $\Omega_6$  先增加,在 Bi<sub>2</sub>O<sub>3</sub>% = 5mol% 时达到 最大,然后略有下降;而  $\Omega_4$  单调下降.据文献报



图 2 Er<sup>3+</sup> 离子在 SBP1 SBP3 SBP5 和 SBP7 玻璃中的吸收光谱



图 3 成分对(50-x)SiO<sub>2</sub>-xBi<sub>2</sub>O<sub>3</sub>-50PbF<sub>2</sub>(x=0,3,5,8,10,13,15 mol%)玻璃中 Er<sup>3+</sup>离子强度参数 Ω(t=2,4,6)的影响

道<sup>[18]</sup>  $\Omega_2$  与基质玻璃的对称性有关 ,而  $\Omega_6$  随 Er— O 键共价性的增强而下降.随着 Bi<sub>2</sub>O<sub>3</sub> 的加入 ,Bi<sub>2</sub>O<sub>3</sub> 作为玻璃形成体和玻璃修饰体 ,使玻璃网络的非桥 氧数量增加 ,玻璃中倾向与 Er<sup>3+</sup>离子配位的非桥氧 数量增多 ,因此 Er—O 键共价性增强 , $\Omega_6$  值相应减 小.另外 ,按照电负性理论<sup>[19]</sup> ,阴阳离子间电负性差 值越小 ,阴阳离子键的共价性越强 ,Bi ,O 和 Si 的电 负性值分别为 1.9 ,3.5 和 1.8 ,Bi—O 和 Si—O 键的 电负性差值分别为 1.6 和 1.7 ,因此 Bi—O 键的共价 性强于 Si—O 键.随着 Bi<sub>2</sub>O<sub>3</sub> 含量的增加 ,Bi—O 键 对 Er<sup>3+</sup>离子周围的配位场的影响越来越明显 ,导致 Er—O 键共价性下降 , $\Omega_6$  值相应增加 .  $\Omega_6$  值先增加 后减小 ,可能是由于 Bi<sub>2</sub>O<sub>3</sub> 含量较小时 ,基质玻璃中 非桥氧数量对  $\Omega_6$  影响小于电负性差值的影响 ,当 Bi<sub>2</sub>O<sub>3</sub> 含量超过 5mol%时 ,基质玻璃中非桥氧数量对  $\Omega_{0}$ 影响大于电负性差值的影响.

#### 3.3. 荧光光谱和受激发射截面

掺铒玻璃的受激发射截面和荧光半高宽 (FWHM 对掺铒光纤放大器实现宽带和增益放大非 常关键.图4为玻璃(50 - x)SiO<sub>2</sub>-xBi<sub>2</sub>O<sub>3</sub>-50PbF<sub>2</sub>(x = 0,3,5,8,10,13,15 mol%)中 Er<sup>3+</sup>离子<sup>4</sup>I<sub>13/2</sub>→<sup>4</sup>I<sub>15/2</sub> 跃迁的荧光光谱.图5为 Er<sup>3+</sup>离子 FWHM 随玻璃成 分的变化.由图5所知,随 Bi<sub>2</sub>O<sub>3</sub>含量增加,FWHM 先增加,在 Bi<sub>2</sub>O<sub>3</sub>% = 5mol%时达到最大为 64nm,然 后下降.



图 4 玻璃(50 - x)SiO<sub>2</sub>-xBi<sub>2</sub>O<sub>3</sub>-50PbF<sub>2</sub>(x = 0,3,5,8,10,13,15 mol%)中 Er<sup>3+</sup>离子 1.55µm 处的荧光光谱

对于  $Er^{3+}$  离子<sup>4</sup>  $I_{13/2}$  →<sup>4</sup>  $I_{15/2}$  跃迁,由于初末态总 角动量量子数的差值  $\Delta J = 1$ ,因此除了电偶极跃迁 以外,还存在磁偶极跃迁的贡献<sup>[20]</sup>.为了获得带宽 宽且平坦的发射谱,提高电偶极跃迁的贡献是非常 有效的.磁偶极跃迁的谱线强度  $S_{md}$  与基质材料和 配位场的性质无关,是一个常数,而电偶极谱线强度  $S_{el}$ 则是玻璃成分和配位场的函数.根据 Judd-Ofelt 理论<sup>[16,17]</sup>, $Er^{3+}$  离子<sup>4</sup>  $I_{13/2}$  →<sup>4</sup>  $I_{15/2}$ 跃迁的电偶极跃迁谱 线强度可以表示为<sup>[21]</sup>

 $S_{\rm ed} \left[ {}^4 {\rm I}_{13/2} \right] ; {}^4 {\rm I}_{15/2} = 0.0188 \Omega_2 + 0.1176 \Omega_4$ 

 $+ 1.4617 \Omega_6$  , (1)

因此,对于  $Er^{3+}$  离子<sup>4</sup> $I_{13/2}$ →<sup>4</sup> $I_{15/2}$ 跃迁的  $S_{ed}$ 来说, $\Omega_6$ 对其影响最大,导致  $\Omega_6$  对 1.55 $\mu$ m 发射的影响也最 大.图 6 为玻璃(50 - x)SiO<sub>2</sub>-xBi<sub>2</sub>O<sub>3</sub>-50PbF<sub>2</sub>(x = 0, 3,5,8,10,13,15 mol%)的 FWHM 与  $\Omega_6$  关系.由 图 6 可知, $\Omega_6$  对 1.55 $\mu$ m 发射的 FWHM 具有强烈的 影响,具有较大  $\Omega_6$  的玻璃样品,一般也具有较宽的





图 5 成分对 Er<sup>3+</sup> 掺杂(50 - x)SiO<sub>2</sub>-xBi<sub>2</sub>O<sub>3</sub>-50PbF<sub>2</sub>(x = 0,3,5, 8,10,13,15 mol%) 玻璃 FWHM、峰值吸收截面和发射截面的影响



图 6  $Er^{3+}$  掺杂( 50 – x )SiO<sub>2</sub>-xBi<sub>2</sub>O<sub>3</sub>-50PbF<sub>2</sub>( x = 0 3 5 8 ,10 ,13 , 15 mol% )玻璃中 FWHM 与  $\Omega_6$  的关系

跃迁<sup>4</sup>I<sub>15/2</sub>→<sup>4</sup>I<sub>13/2</sub>的吸收截面  $\sigma_a$  可通过吸收光谱 进行计算. 根据 McCumber 理论<sup>[22]</sup>,跃迁<sup>4</sup>I<sub>13/2</sub>→<sup>4</sup>I<sub>15/2</sub> 的受激发射截面  $\sigma_e$  可由跃迁<sup>4</sup>I<sub>15/2</sub>→<sup>4</sup>I<sub>13/2</sub>的吸收截面 得到

不同基质玻璃中  $Er^{3+}$  离子<sup>4</sup>  $I_{132} \rightarrow {}^{4}I_{152}$  跃迁发射 的 FWHM  $\sigma_{e}^{p}$ 和 FWHM ×  $\sigma_{e}^{peak}$ 值如表 2 所示 .  $\sigma_{e}^{peak}$ 和 FWHM 对于光纤放大器实现带宽宽和高增益放大非 常重要 . 光纤放大器的带宽特性可以用 FWHM ×  $\sigma_{e}^{peak}$ 的乘积来衡量 ,乘积越大 ,带宽特性越好 . 由表 2 可知 , $Er^{3+}$  掺杂 SBP3 玻璃具有较大的 FWHM ×  $\sigma_{e}^{peak}$ 值 ,其值与碲酸盐和铋酸盐玻璃相当 ,大于磷酸 盐、锗酸和硅酸盐玻璃 .

表 2 不同基质玻璃中  ${
m Er}^{3+}$ 离子 ${
m 4}$  ${
m I}_{13/2}$ → ${
m 4}$  ${
m I}_{15/2}$ 跃迁的 FWHM  $\sigma_e^{peak}$ 和 FWHM ×  $\sigma_e^{peak}$ 比较

玻璃	SBP3	铋酸盐 <sup>[10]</sup>	碲酸盐[9]	锗酸盐[8]	磷酸盐[5]	硅酸盐 <sup>[24]</sup>	-
FWHM/nm	0.73	0.70	0.75	0.57	0.64	0.55	
$\sigma_{\rm e}^{\rm p}/10^{-20}{\rm cm}^2$	64	79	65	42	37	40	
$\sigma_{\rm e}^{\rm p} \times {\rm FWHM}$	46.7	55.4	48.8	23.9	23.7	22.0	

### 3.4. Er<sup>3+</sup> 离子<sup>4</sup> I<sub>13/2</sub>能级荧光寿命

Er<sup>3+</sup>离子<sup>4</sup>I<sub>13/2</sub>能级的荧光寿命也是 EDFA 的一 个重要参数,<sup>4</sup>I<sub>13/2</sub>能级的荧光寿命越长,达到高粒子 数反转所需抽运能量越小<sup>[11]</sup>.图 7 为玻璃中 Er<sup>3+</sup>离 子<sup>4</sup>I<sub>13/2</sub>能级荧光寿命随成分变化的情况.根据 Judd-Ofelt 理论,Er<sup>3+</sup>离子的辐射寿命与玻璃基质的折射 率成反比,由于随 Bi<sub>2</sub>O<sub>3</sub> 替换 SiO<sub>2</sub>,样品的折射率增 大,因此导致了荧光寿命的减小,荧光寿命还受到基 质玻璃的声子能量的影响,声子能量越小,玻璃中无 辐射跃迁概率越小,荧光寿命增加,由于  $Bi_2O_3$ 和  $SiO_2$ 的声子能量分别为  $500cm^{-1}$ 和  $1100cm^{-1}$ ,因此 随  $Bi_2O_3$  替换  $SiO_2$ ,将导致基质玻璃声子能量的降 低,从而使荧光寿命增加.由图 7 可知,随  $Bi_2O_3$  含 量增加, $Er^{3+}$ 离子<sup>4</sup> $I_{13/2}$ 能级荧光寿命略有降低表明, 折射率对荧光寿命的影响略大于声子能量对荧光寿 命的影响.



图7 玻璃(50 - x)SiO<sub>2</sub>-xBi<sub>2</sub>O<sub>3</sub>-50PbF<sub>2</sub>(x = 0,3,5,8,10,13, 15mol%)中  $Er^{3+}$ 离子<sup>4</sup>I<sub>132</sub>能级荧光寿命

## 4.结 论

分析了玻璃(50 - x)SiO<sub>2</sub>-xBi<sub>2</sub>O<sub>3</sub>-50PbF<sub>2</sub>(x = 0, 3,5,8,10,13,15 mol%)中 Er<sup>3+</sup>离子的吸收光谱、 荧光光谱、荧光半高宽、荧光寿命和热稳定性能.应用 Judd-Ofelt 理论计算了玻璃的强度参数  $\Omega_t$ (t = 2 A, 6)应用 McCumber 计算了能级<sup>4</sup>I<sub>132</sub>→<sup>4</sup>I<sub>152</sub>跃迁的受激 发射截面.随 Bi<sub>2</sub>O<sub>3</sub> 含量增加  $\Omega_2$  和  $\Omega_6$  先增加,在 Bi<sub>2</sub>O<sub>3</sub>% = 5mol%时达到最大,然后略有下降;而  $\Omega_4$ 单调下降.分析荧光半高宽与  $\Omega_6$ 的关系发现, $\Omega_6$  越 大 荧光半高宽越宽.掺铒重金属氧氟硅铋酸盐玻璃 具有较宽的 FWHM 和较大的受激发射截面,其热稳 定性大于铋酸盐、碲酸盐和氟化物玻璃.对 Er<sup>3+</sup>离子 在不同玻璃基质中增益带宽特性的比较发现,Er<sup>3+</sup>掺 杂 SBP3 玻璃的增益带宽特性与碲酸盐和铋酸盐玻璃 相当,大于磷酸盐、锗酸盐和硅酸盐玻璃.

- [1] Tanabe S et al 2000 J. Lumin. 87 89 670
- [2] Yamada M et al 1998 IEEE Photon. Technol. Lett. 10 1244
- [3] Yang J H et al 2003 Acta Phys. Sin. 52 508(in Chinese)[杨建 虎等 2003 物理学报 52 508]
- [4] Tanabe S 1999 J. Non-Cry. Solids 259 1
- $\left[ \ 5 \ \right] \quad Hwang \ B \ C \ et \ al \ 2001 \ IEEE \ . \ Photo \ . \ Tech \ . \ Lett \ . \ 13 \ 197$
- [6] Tanabe S et al 1992 Phys. Rev. B **45** 4620
- [7] Soga K et al 2000 J. Non-Cryst. Solids 274 69
- [8] Lin H et al 2001 J. Opt. Soc. Am. B 18 602
- [9] Feng X et al 2001 J. Am. Ceram. Soc. 84 165
- [10] Yang J H et al 2003 J. Appl. Phys. 93 977
- $\left[ \begin{array}{c} 11 \end{array} \right] \ \ \, Xu \; S \; Q \; \ \, et \; al \; 2003 \; \ \, Chin \, . \; Phys \, . \; Lett \, . \; \ 20 \; 905$
- $\left[ \begin{array}{cc} 12 \end{array} \right] \ \ \, Xu \ S \ Q \ et \ al \ 2003 \ Chin \ . \ Phys \ . \ ( \ Accepted \ )$

- [13] Neindre L L et al 1999 J. Non-Cry. Solids 255 97
- [14] Ding Y et al 2000 Optical Material 15 123
- [15] Wang J S et al 1994 J. Non-Cry. Solids 178 109
- [16] Judd B R 1962 Phys. Rev. 127 70
- [17] Ofelt G S 1962 J. Chem. Phys. 37 511
- [18] Tanabe S 1993 J. Appl. Phys. 73 8451
- [19] Pauling L 1929 J. Am. Chem. Soc. 51 1010
- [20] Tanabe S 1996 J. Non-Cryst. Solids 196 101
- [21] Weber M J 1967 Phys. Rev. 157 262
- $\left[ \begin{array}{c} 22 \end{array} \right] \hspace{0.2cm}$  McCuber D E 1964 Phys . Rev . A 134 299
- $\left[ \ 23 \ \right]$   $\$  Miniscalo W J and Quimby R S 1991  $\mathit{Opt}$  . Lett . 16 258
- [24] Zou X and Izumitani T 1993 J. Non-Cry. Solids 162 68

# Spectroscopic properties of Er<sup>3+</sup>-doped heavy metal oxyfluoride bismuth silicate glasses \*

Ma Hong-Ping<sup>1</sup>) Xu Shi-Qing<sup>2</sup><sup>†</sup> Jiang Zhong-Hong<sup>2</sup>)

1) (Department of Mechanical and Electrical Engineering , Zhejiang University of Science and Technology , Hangzhou 310012 , China )

<sup>2</sup>) (Shanghai Institute of Optics and Fine Mechanics, Chinese Academy of Sciences, Shanghai 201800, China)

(Received 24 June 2003; revised manuscript received 18 August 2003)

#### Abstract

The absorption spectra, fluorescence spectra, fluorescence lifetime and thermal stability of  $Er^{3+}$ -doped (50-x)SiO<sub>2</sub>xBi<sub>2</sub>O<sub>3</sub>-50PbF<sub>2</sub>(x = 0, 3, 5, 8, 10, 13, 15 mol%) glasses were investigated. The intensity parameters  $\Omega_i$ (t = 2 4 6) were calculated by Judd-Ofelt theory, and the stimulated emission section-sections of  ${}^{4}I_{13/2} \rightarrow {}^{4}I_{15/2}$  transitions were calculated by McCumber. The results showed that the FWHM value is related to the  $\Omega_6$  parameter, and the larger the  $\Omega_6$  parameter, the broader the FWHM. Compared with other glass hosts, the gain bandwidth property of  $Er^{3+}$ -doped SBP3 glass is close to those of tellurite and bismuth glasses, and much greater than those of silicate, a phosphate and germanate glass, which shows that  $Er^{3+}$ doped heavy metal oxyfluoride bismuth silicate glasses can be used as host materials for broadband optical amplifier.

Keywords : heavy metal oxyfluoride silicate bismuth glasses , spectroscopic properties ,  $Er^{3+}$  ion , Judd-Ofelt parameter **PACC** : 4270C , 4270 , 7840

<sup>\*</sup> Project supported by the National Nature Science Foundation of China (Grant No. 60207006), and the Light Technology Program from the Shanghai Science and Technology Commission, China (Grant No. 022261046).

<sup>&</sup>lt;sup>†</sup>E-mail : shiqingxu75@hotmail.com ,Tel 021-59914293.