掺铬钛酸锶晶体的氧化还原诱导吸 收及发光的退火效应和浓度效应

李运奎 陈述春 戴凤妹 干福熹

1990年5月11日收到

重 摘

制备了纯的、掺0.005、0.01、0.2和0.5wt% Cr2O3的 钛酸锶单晶。测量了不同退火条件下的室温透射光谱及6.5K以上的荧光光谱。 对晶体的氧化和还原热处理诱导吸收及退火和掺杂浓度对晶体发光的影响进行了较为详细的研究。

一、引 言

SrTiO₃:Cr³⁺晶体的光子选通持久光谱烧孔 效应的发现^[1] 引起了我们对其光谱特 性研究的兴趣。在频域光存贮材料中,迄今为止,过渡族金属离子掺杂的晶体仅发现了 两例^[2,3],第一种是LiGa₅O₃:Co²⁺,其次是SrTiO₃:Cr³⁺,其中Co²⁺和Cr³⁺分别取代 Ga³⁺和Ti⁴⁺,均具有电荷补偿缺陷。电荷补偿缺陷在持久光谱烧孔中起着重要作用。 它作为一种电子俘获中心,降低了 Co²⁺和Cr³⁺离子的光致氧化(光电离)阈值,使光谱 烧孔变得容易。光致氧化和光致还原是频域光存贮的写入(烧孔)和擦除(消孔)的两个光 化学过程。它们都涉及电子的释放(电离)和俘获。在光致氧化过程中,以吸收中心电离 的电子进入导带,然后由停获中心俘获,而光致还原则是上述过程的逆过程,即从俘获 中心将电子激发到导带,然后由被电离的吸收中心俘获。

在SrTiO₃:Cr³⁺晶体中, 吸收中心为Cr³⁺, 俘获中心为氧缺位, 其持久光谱烧孔 是一种选位光致氧化效应, 它使处于与选择激发光窄线共振格位上的Cr³⁺发生光电离, 从而在非均匀加宽的吸收线内形成烧孔。与此相应, 热致氧化(在氧化气氛中退火)则使 各种格位上的 Cr³⁺离子均匀地电离, 导致晶体中总的吸收中心浓度的降低, 同时也伴 随着 Cr⁴⁺ 浓度的增加和氧缺位含量的减少, 因而对光谱烧孔的形成有着重要的作用。 另外,直接掺入晶体中的杂质浓度的高低对晶体的光学性能和烧孔效应都有直接的影响。

Cr³⁺在一般晶体中的光谱特性已为人们所熟悉,在SrTiO₃晶体中的发光六十年代 已有一些报导^[1-6],但关于氧化还原热处理诱导吸收及退火和浓度对发光的影响尚未 见文献报导、本文拟在此方面进行较为详细的研究,为光谱烧孔提供一些实验依据。

ś.,

二、实验方法

1. 样品的制备

本实验所用的纯的和掺杂的 SrTiO₃ 单晶均由熔体法生长。将光谱纯 TiO₂ 和高纯 SrCO₃按等摩尔理想配比配制, 掺入 Cr 的浓度指 Cr₂O₃ 与 TiO₂和 SrCO₃的重量 百分比。配制好的粉料经研磨、压片和灼烧(1100℃, 空气中)等过程后, 放入单晶炉中 的铱坩埚内, 充入一个大气压的高纯氮气后生长。熔点温度约2080℃。其生长细节可参 阅文献〔7〕.

原生态晶体的颜色以及退火(空气中)后的颜色变化列于表1.其中轻掺杂样品的原 生态颜色分布与晶体在铱坩埚内的位置有关. 黄色的晶体位于上表层(约1mm),绿色的晶体位于黄色的晶体下面(约3mm),黑色晶体所处的位置最低.

实验中用的片状样品从块状单晶中经X 射线定向后沿 (001) 面切得, 样品抛光在旋转的蜡板上进行, 研磨剂为氧化铬(CrO₃)和水的混合液。

before and after annealing.						
样品	浓度	原生态颜色	退火后的颜色			
	(wt%)		660°C 1min	660°C 10min	1100°C 24hr	
1 *	0.000		黄	黄	黄	
2*	0.005	黄、墨绿、黑	黄	红	深红	
3 *	0.01	黄、墨绿、黑	黄	红	深红	
4*	0.2	深红、黑	黑	黑	黑	
5*	0.5	深红、黑	黑	विभा शाद	.	

	表 1 纯的和掺 Cr 的 $SrTiO_3$ 晶体退火前后的颜色变化
Table 1	The variation of the colours of pure and Cr-doped SrTiO3 crystals
	before and after annealing.

样品退火有的在茂福炉和管式电炉中进行,也有的在煤气火焰和酒精灯火焰上进行。

2. 光谱测量

室温透射光谱用Perkin-Elmer公司产品Lamda 9 分光光度计测量。

荧光光谱用75W钨灯作为激发光源。激发光经厚度为 1cm CuSO₄饱和溶液后滤去 了大部分红外激发光。为了减少自吸收,激发光束与接收信号在样品的同一侧。荧光信 号经1米光栅单色仪分光后,由光电倍增管接收转变成电信号,再经直流放大器放大后 记录在X-Y记录仪上。

低温用氮气闭路循环制冷系统获得。样品的最低温度可达6.5K,可连续调至室温。

三、实验结果

1. 透射光谱

掺杂浓度为0.01wt%和0.2wt%的 SrTiO。样品的室温透射光谱如图 1 所示。两样品均未退火,颜色分别为黄色和深红色。0.01wt%的样品在780mm处有一不太明显的吸

收峰(此峰在退火样品中消失),透过截止波长约为460nm。0.2wt%的样品在约615nm 处有一较明显的吸收峰,透过截止波长比0.01wt%的样品约长100nm。

不同退火条件下的浓度为0.01wt%样品的室温透射光谱如图2所示,退火温度的升高 和退火时间的延长使透过截止波长向长波移动,并使透过率随波长增加的上升速率变大。



图 3 名义上纯的SrTiO3晶体的6.5K荧光光谱 Fig.3 Fluorescence spectrum of nominally pure SrTiO3 crystal at 6.5 K.

2. 荧光光谱

纯的 SrTiO₃ 退火前 的黑色样品无 荧光出现.退火后 (1100℃,空气中, 24hr)的黄色样品在6.5K的荧光光谱如图 3 所示。在794nm附近有一很弱的锐线发 射,随温度升高而变弱,室温下无荧光.

轻掺杂的 SrTiO₃ 掺 杂浓度为 0.005 wt%和 0.01wt% 的淡黄色样品有类似的 荧光光谱,如图 4 所示。荧光光谱由强锐 线及带谱组成。锐线发射出现在近红外区 域,波长为 794nm。在 9K 锐线分裂成两 条: 793.92 和 794.12nm。退火后的红色



图 2 不同退火条件下SrTiO₃:Cr的透射光谱 样品浓度0.01wt%,厚度1mm,温度300K Fig.2 Transmission spectra of SrTiO₃:Cr

under the various annealing conditions. Sample thickness:1mm, concentration:0.01 wt%; temperature 300K.

- 1. unannealing, dark green.
- 2. unannealing, yellow.
- 3. annealing for 1 min. at 660°C in air, vellow.
- 4. annealing for 2 min. at 660°C in air, yellow.
- 5. annealing for 10 min. at 660°C in air, red.
- 6. annealing for 2 hr. at 850°C in air, dark red.





样品的荧光光谱结构与图 4 相同,但强度变弱,退火温度越高,时间越长,荧光强度越弱,荧光强度随测量温度的升高也变弱,在200K以上荧光完全猝灭。

重掺杂的SrTiO₃ 浓度为0.2和0.5wt% 的样品的荧光光谱与轻掺杂的完全不同。 图 5 示 出 了 未 退火的红色样品的 6.5K 荧光光谱。这里荧光峰出现在更长的波段,结

构也与轻掺杂的情形不同。原来轻掺杂样 品的强锐线发射在这里已变得很弱(约小 200倍)。样品测量温度升高后,荧光变 弱,在约 200K时荧光猝灭。退火后的黑 色样品无荧光出现。

四、讨论与结论

SrTiO₃ 晶 体在室温下具有立方钙钛 矿结构。单胞中含有一个分子式单位。锶 位于单胞的顶点,氧位于面心,钛位于中 心。Cr³⁺在 SrTiO₃ 晶体中一般占据氧八 面体配位的 Ti⁴⁺格 位。 Müller 的顺磁共





振研究表明,非局域的氧缺位的电荷补偿缺陷使晶体呈电中性^[8]。Low也报导了近邻 氧缺位电荷补偿的轴格位的存在^[9],立方的Cr³⁺格位在107K以下发生四方畸变。

在氧化气氛中生长的或在还原气氛中生长后经氧化气氛高温退火的纯 SrTiO₃ 可以 认为处于理想配比状态,这种状态下 样 品 中 的 氧 缺 位少得可以忽略不计,在0.25到 3.1eV (4.96µm—400nm)的能量范围内吸收系数小于 10⁻¹cm⁻¹ (10·111</sup>,几乎是透明 的。共基质电子吸收起始于3.2eV (10) (387nm)。

在还原气氛中生长的或在还原气氛中高温退过火的纯的 SrTiO₃, 其理想配比状态 遭到破坏,晶体中出现氧缺位,使其光吸收发生相应的变化.Gandy对此进行过研究, 发现在真空退火条件下,SrTiO₃中氧缺位扩散的冻结温度约为850℃,低于此温度氧缺 位不易在晶体中出现.在1040℃真空退火 3 小时的样品,在2µm以上透过率为零,并且 在其他光谱区域的光透过率下降许多,在0.9eV(1.38µm)和2.9eV(0.428µm)出现吸收 极大值.

Gandy和其他人的研究结果表明,纯的SrTiOs晶体退火前后的颜色变化(亦称热致 变色)与氧缺位的光吸收有关。在还原气氛中(或惰性气氛中)生长的晶体,氧缺位较多, 在可见光范围内的光吸收太大,故呈黑色,在氧化气氛中(如空气)退火后氧缺位减少, 在可见光区域光吸收减少,故为透明状。

Cr的掺入使SrTiO。晶体在退火中经历Cr的价态和氧缺位的增减双重变化。

原生态晶体中, Cr主要以3 价态 Cr³⁺ 的形式存在。由于基态晶体含有较多的氧缺位、基质吸收较大, 晶体便呈深绿色或黑色。图2 中的曲线1 为未退火的墨绿色样晶的透射光谱, 在200-2500nm的光谱区域, 最大透过率仅为1 %, 表明氧缺位较多。在550nm处有一透过率为1 %的峰,故晶体呈墨绿色、

12.巻

2期

在氧化气氛中,SrTiO,Cr晶体的氧扩散冻结温度较低。在轻掺杂的情况下,在 空气中于650℃左右退火一二分钟就足以使厚度为1mm(10×10mm²见方)的墨绿色或黑 每样品变成淡黄色。图2中,从曲线1到曲线3基本上是氧缺位减少的机制在起主要作 用, 这时Cr³⁺仍是Cr的主要价态形式, 光的透过率在 460—2500nm 光 谱区域增加到极 限值。随着退火温度的继续升高或退火时间的延长,晶体由黄色变成红色或深红色。从 曲线3到曲线6基本上是Cr3+被氧化成Cr4+的过程在起主要作用。

图 6 为氧化热处理诱导的Cr⁴⁺吸收曲线。曲线 1、 2、 3 分别用图 2 中的曲线 4、 5、6相应的吸收系数减去曲线3相应的吸收系数而得到,其中已对反射损失和多次透 过进行了修正(方法见附录),折射率数据取自文献〔13〕。由图 6 可见,曲线1 在530nm 附近区域出现了较小的吸收峰,曲线2在相同区域呈现较大的吸收峰,而曲线3吸收更 大, 这表明, 退火温度越高, 时间越长, Cr⁴⁺的含量越高, 相应地Cr⁴⁺的光吸收越强, 因而晶体由黄变红。

图 7 为还原热处理诱导的氧缺位吸收曲线。曲线 1 和 2 分别用图 2 中的曲线 2 和 1



相应的吸收系数减去曲线3相应的吸收系数而获得。数据处理方法同图6。由图7可见 氧缺位吸收峰为780nm,且在可见光范围内有较大的吸收系数。

由图 6 和图 7 我们可以对晶体的退火对其发光的影响进行定性的分析。

在轻掺杂情况下,黄色样品有较强的荧光,其原因是Cr³⁺的含量相对较高且氧缺位 较少: 墨绿色的样品无荧光乃是氧缺位吸收太大所致; 红色样品荧光较弱主要是Cr³⁺的 含量在氧化热处理后变少的缘故。

在重掺杂情况下,氧缺位较少的深红色样品(1×10×5mm³)在660℃空气中退火 一分钟左右即可由红 变 黑。 这主 要是掺杂较重时, 氧化热处理使较多的 Cr³⁺ 氧化成 Cr4+, Cr4+的含量较高导致晶体呈黑色。 在900℃流动氮气中退火数小时未使晶体的黑 色退掉, 表明Cr⁴⁺ 的还原需要更强的还原气氛(如通入适量的H₂) 或更高的退火温度, 黑色样品无荧光出现与Cr¹⁺的强吸收有关。

轻掺杂样品的红外区域 发射来源于 Cr^{s+} 的荧光。由于晶场强度较强Dq/B=3.46¹¹⁴¹, 荧光完全由²E→⁴A₂跃迁产生, 具有较强的零声子线(R线) 和较弱的声子边

1500

带。相对于其它掺Cr³⁺晶体而言,R线红移近100nm, 主要原因是 SrTiO₃ 晶体的共价 键较强,导致电子相互作用减弱,从而使Rach参数B和C变小。关于荧光光谱的热效应 我们先前已研究过^[15],这里不再讨论。

名义上未掺杂的样品在R线处(794nm)出现微弱的锐线荧光与Cr³⁺有关。因为晶体 即使未掺Cr³⁺仍含有ppm量级的Cr,而Cr³⁺又具有较高的荧光量子效率,故其发光仍 可观测到。

重掺杂样品在近红外区域的发射归因于浓度较高时形成的铬对的发光。这种现象在 其它掺Cr³⁺晶体中被观测到过,如Al₂O₃^[16]、ZnGa₂O₄^[17]等。在SrTiO₃晶体中这 还是首次。Grabner在掺 0.1% Cr 的 SrTiO₃ 中观测到的荧光光谱与掺0.005%Cr的相 同,只是强度要小200倍,且荧光寿命从原来的 20ms (0.005%Cr的样品)减少为 5ms, 并未报导有新的谱线出现。我们在0.2%的样品中观测到了Cr³⁺对谱,表明开始形成铬 对的浓度在0.1--0.2%之间。

在8K,我们测量了0.2%样品的荧光寿命,发现在852和883nm处的寿命为128μs, 在823nm处的寿命为160μs,R线处的荧光强度太弱,其寿命未测出。这些寿命比0.01% 样品的寿命(20ms)要小许多倍,表明这些谱线确系Cr³⁺对谱^[17].在低温下从单Cr³⁺向 Cr³⁺对的单向能量转移是R线强度很弱的主要原因。

致谢 感谢安徽光机所陈信智工程师在样品制备方面所提供的方便。

附 录

设一厚度为d的介质板的折射率为n,当入射光垂直入射时,两界面的反射率R为

$$R = \left(\frac{n-n'}{n+n'}\right)^2$$

其中n'为空气的折射率。入射光 I_0 在第一界面的反射损失为 RI_0 ,透过光强为 $I_0(1-R)$,在第一和第二界面之间受到介质吸收,达到第二界面的光强为 $I_0(1-R)e^{-\alpha d}$,其中a为介质吸收系数。在第二界面的反射光强为 $I_0(1-R)e^{-\alpha d}R$,而透过光强为

$$I_1 = I_0 (1 - R)^2 e^{-\alpha d}$$

由第二界面反射的光经介质吸收后,由第一界面反射,再次经介质吸收后,从第二界面 透过,其光强为

$$I_2 = I_0 (1 - R)^2 e^{-\alpha d} R^2 e^{-2 \alpha d}$$

从第二界面多次透过的总光强度为

$$I = \sum_{i=1}^{\infty} I_i$$

= $I_0 (1-R)^2 e^{-ad} (1+R^2 e^{-2ad} + R^4 e^{-4ad} + \cdots)$
= $I_0 e^{-ad} \frac{(1-R)^2}{1-R^2 e^{-2ad}}$

透过率定义为

 $T = I / I^{\circ}$

2 期

$$T = e^{-\alpha d} \frac{(1-R)^2}{1-R^2 e^{-2\alpha d}}$$

解之可得

$$\alpha = \frac{1}{d} - \ln \frac{\sqrt{(1-R)^4 + 4T^2 R^2} + (1-R)^2}{2T}$$

这就是所要求的结果。注意当R很小时,

$$a \rightarrow \frac{1}{d} \ln \frac{1}{T}$$

化为通常的吸收定律。

参考文献

- (.: A. J. Silversmith, W. Lenth, R. M. Macfarlane, IQE-87 Technical Digest, 190(1987).
- (2) R. M. Macfarlane, J. -C. Vial, Phys. Rev., B 34, 1, 1(1986).
- [3] R. M. Macfarlane, J. Lumin., 38, 1-6,20(1987).
- (4) S. E. Stokowski, A. L. Schawlaw, Phys. Rev., 178, 2, 457(1969).
- (5] L. Grabner, Phys. Rev., 77, 3, 1315(1969).
- (6) W. J. Burke, R. J. Pressley, Phys. Rev., 182, 2, 395(1969).
- 〔7〕 李运奎、陈述春、陈信智、戴凤妹、干福熹,人工晶体学报(1990年,待发表)。
- [8] K. A. Mu ler, "Paramagnetic Resonance", 17(Academic Press Inc., New York, 1963).
- [9] W. Low, E. L. Offenbacher, "Solid State Physics". (Academic Press Inc., New York, 1965). Vol. 17.
- (10) J. A. Noland, Phys. Rev., 94, 3, 724(1954).
- (11) Levin, Field, Plock, Merker, J. Opt. Soc. Am., 45, 6, 737(1955).
- (12) H. W. Gandy, Phys. Rev., 113, 3, 795(1959).
- 〔13〕饭田修一、大野和郎等著,物理学常用数表,张质贤等译,116(科学出版社出版,1979).
- 〔14〕李运奎、陈述春、干福熹,发光学报(待发表)。
- 〔15〕李运奎、陈述春。戴凤妹,干福熹,光学学报(待发表)。
- [16] R. C. Powwell, "Optical Properties of Ions in Crystals", (Interscience Publishers, New York. London. Sydney, 1967), 207.
- [17] G. G. P. Van Gorkon et al., Phys. Rev. B, 8, 3. 955(1973).

OXIDIZATION- AND REDUCTION-INDUCED ABSORPTIONS AND EFFECTS OF ANNEALING AND CONCENTRATION ON THE LUMINESCENCE FROM CHROMIUM-DOPED STRONTIUM TITANATE CRYSTAL

Li Yunkui Chen Shuchun Dai Fengmei Gan Fuxi (Shanghai Institute of Optics and Fine Mechanics, Academia Sinica)

Received 11 May 1990

Abstract

The pure, 0.005, 0.01, 0.2 and 0.5 wt% Cr_2O_3 -doped strontium

titanate single crystals were prepared using melt method in a reduction atmosphere (N_2) . The transmission spectra at room temperature and the fluorescence spectra above 6.5 K were measured under various annealing conditions for thess crystals. The oxidization-heating-induced absorption and the effects of annealing and concentration on the luminescence from the crystals were studied in detail.

The pure as-grown $SrTiO_3$ crystal is dark in colour because of the absorption of oxygen vacancy, and no fluorescence occurs from it. After annealing in air atmosphere, most of oxygen vacancies are removed from the crystal and it turns a yellow colour. The yellow sample has a weak sharp line emission near 794 nm which is attributed to the ppm Cr in the crystal.

The lightly doped as-grown $SrTiO_3$ crystals (0.005 and 0.01 wt%) have three colours: yellow, dark green and dark, in which the yellow sample has an intense emission in near infrared region consisting of sharp line at 794 nm and its sidebands and being ascribed to the vibronic transition ${}^2E-{}^4A_2$ of Cr^{3+} ion. The dark green and dark ones have no fluorescence to be seen at any temperature, and after annealing in air atmosphere above 660°C they can turn yellow or red (dark red) colour determined by whether the time of annealing is short or long and the temperature of annealing is low or high. The red sample has a weaker fluorescence than the yellow one. It is mainly due to the oxidization from Cr^{3+} to Cr^{4+} ion. The oxidization-heating-induced absorption peak appears near 530 nm and is attributed to the absorption of Cr^{4+} ions in the crystal.

The heavily doped as-grown samples (0.2 and 0.5 wt%) have dark red and dark colours and after annealing above 660°C they turn dark. The dark red samples have a different emission from the lightly doped samples in which the sharp line emission of Cr^{3+} ion is much weakened and a new emission spectrum occurs in the longer wavelength region which is attributed to the Cr^{3+} -pair emission. No fluorescence occurs from the dark samples, which is mainly due to the intense absorption of Cr^{4+} ions.