# 化学计量比 LiNbO<sub>3</sub> 晶体的激光显微拉曼光谱研究\*

孙敦陆<sup>1</sup><sup>\*</sup> 仇怀利<sup>1</sup>) 杭 寅<sup>2</sup>) 张连瀚<sup>1</sup>) 祝世宁<sup>3</sup>) 王爱华<sup>1</sup>) 殷绍唐<sup>1</sup>)

1(中国科学院安徽光学精密机械研究所,合肥 230031)

2(中国科学院上海光学精密机械研究所,上海 201821)

3(南京大学固体微结构物理国家重点实验室,南京 210093)

(2003年6月4日收到;2003年12月13日收到修改稿)

对用助熔剂提拉法生长的近化学计量比 LiNbO<sub>3</sub> 晶体进行了激光显微拉曼光谱测试分析 ,与同成分 LiNbO<sub>3</sub> 晶体相比较 ,*A*<sub>1</sub>( TO )与 *E*( TO )模的谱线数目、频率基本不变 ,验证了 LiNbO<sub>3</sub> 晶体属置换式固溶体的结论 . 738cm<sup>-1</sup>处 拉曼振动峰( *A*<sub>1</sub>( LO )模 )的相对强度随晶体中 Li<sub>2</sub>O 含量的增加发生了明显的变化 ,在两种掺杂晶体中 ,此振动峰已 经消失 .根据 Li 空位模型 ,从占位和结构上进行了分析讨论 .在 152 和 872cm<sup>-1</sup>处拉曼振动峰半高宽随晶体中 Li/Nb 的增大而变窄 ,对二者关系进行了线性拟合 ,利用拟合公式可根据拉曼振动峰半高宽计算晶体中的 Li/Nb 值 .

关键词:化学计量比,拉曼光谱,线性拟合,半高宽 PACC:6170R,7830,8110F

### 1.引 言

LiNbO<sub>3</sub> 晶体具有压电、铁电、电光和非线性光 学特性,是一种优良的多功能材料,主要用于制作各 种不同功能器件,已在光电子等领域获得了广泛应 用.目前商业上使用的主要是同成分 LiNbO<sub>3</sub> 晶体 (CLN 晶体),然而近十几年来,科学研究发现化学计 量比 LiNbO<sub>3</sub> 晶体由于晶格完整,以及许多改进的物 理参数,有利于提高现有器件的性能,并很有可能开 拓新的应用领域.因此,化学计量比 LiNbO<sub>3</sub> 晶体是 目前功能晶体材料研究的一个热点.

LiNbO<sub>3</sub> 在室温下是铁电晶体,属钙钛矿型三方 晶系,点群为 3*m*( $C_{3v}$ ),空间群为  $R3 \leftarrow C_{3v}^6$ ).由畸变 的[LiO<sub>6</sub>]和[NbO<sub>6</sub>]\面体构成,二者在  $C_3$ 轴方向以 面连接,其结构示意图如图 1 所示.阳离子在  $C_3$ 轴 方向按 Nb,Li,空位,Nb,Li,空位,...排列,Li,Nb 不 在畸变八面体位置的中心,而是沿  $C_3$ 轴向上向下 发生了位移,形成电偶矩,呈现自发极化.如图 1 所 示,在[NbO<sub>6</sub>]八面体中,有三个 Nb—O 短键 (Nb<sub>4</sub>Q<sub>11</sub>,Nb<sub>4</sub>Q<sub>22</sub>,Nb<sub>4</sub>Q<sub>33</sub>),键长为 0.189nm,三个



图 1 LiNbO, 晶体结构示意图

长键( $Nb_A Q_{(4)}$ , $Nb_A Q_{(5)}$ , $Nb_A Q_{(6)}$ ),键长为 0.211nm, 在  $LiO_6$ ]八面体中,有三个 Li—O 短键( $Li_B Q_{(7)}$ ,  $Li_B Q_{(8)}$ , $Li_B Q_{(9)}$ ),键长为 0.207nm, 有三个 Li—O 长

<sup>\*</sup> 国家自然科学基金(批准号 59832080)资助的课题.

<sup>&</sup>lt;sup>†</sup> E-mail :dlsun@aiofm.ac.cn

键( $\text{Li}_{B}\text{Q}_{10}$ , $\text{Li}_{B}\text{Q}_{11}$ , $\text{Li}_{B}\text{Q}_{12}$ ),键长为 0.224m<sup>[1]</sup>, 且八面体中 Li—O 和 Nb—O 键都部分呈现共价性. 根据群论分析计算得知,它在  $\Gamma$  点光学振动模的分 类为  $4A_1 + 5A_2 + 9E$ ,其中  $A_1$  模和 E 模是拉曼-红 外活性的, $A_2$  模是非拉曼和非红外活性. $A_1$ 和  $A_2$ 模非简并,E 模为二度简并<sup>[2]</sup>.通过选择不同配置, 可将  $A_1$ 模和 E 模区分开.

CLN 晶体的拉曼光谱已进行了广泛的研究<sup>[3 4]</sup>. 本文 将 对 用 助 熔 剂 提 拉 法 生 长 的 化 学 计 量 比 LiNbO<sub>3</sub> 晶体的拉曼光谱进行分析讨论 ,阐明其中 Li/ Nb 的变化及掺入杂质 Mg ,Zn 后对晶体拉曼振动峰 的数目、频率、半高宽和相对强度等的影响.通过拉 曼光谱的变化进一步讨论 LiNbO<sub>3</sub> 晶体结构的变化.

### 2.实验

用助熔剂提拉法成功生长的 4 种近化学计量比 LiNbO<sub>3</sub> 晶体,其中在掺入浓度为 11 和 19mol% 助熔 剂 K<sub>2</sub>CO<sub>3</sub> 熔体中生长出的晶体分别简称为 SLN11, SLN19,在 K<sub>2</sub>CO<sub>3</sub> 浓度为 11mol% 熔体中掺入 2mol% MgO 2mol% ZnO 生长出的晶体分别简称为 MgO: SLN ZnO:SLN 以及 CLN 晶体.将上述 5 种晶体分别 将 X-Y 基准面定出后,全部垂直于 Z 轴切割并双面 抛光,直径为 20mm,厚度为 1mm.



图 2 激光显微拉曼光谱测试实验装置图

本实验使用的是 Jobin Y von U1000 型激光显微 拉曼光谱仪,其配备有 O1ympus BH2 微区分析显微 镜,显微探针的焦点激光束为  $\phi 8 \mu m$ ,深度为  $10 \mu m$ , 显微镜的物镜为 × 32,目镜为 × 100,激发光源为 Ar<sup>+</sup>(514.5nm)激光器,光路采用背散射.如图 2 所 示,在此装置中,使空间分辨显微拉曼光谱仪与激光 光源的聚焦透镜共焦,从而保证了较高的采集效率 和分辨率.因 LiNbO3 晶体具有各向异性,方向对拉 曼振动峰的相对强度和半高宽有较大影响,所以本 实验采用偏振测量.测量中入射光全部垂直于晶体 的(0001)面,所有测量都在室温下进行,偏振配置为 2(YX)2.谱线如图3和图4所示.



图 3 室温下 CLN, SLN11 和 SLN19 三种晶体在偏振配置为 2( YX) 之时激光显微拉曼光谱图



## 3. 结果与讨论

3.1. A1(TO)与 E(TO)拉曼振动模数目、频率变化

比较 5 种晶体的拉曼光谱.两种纯化学计量比 LiNbO<sub>3</sub> 晶体中,显然其中 Li 含量的提高不会引起其 拉曼振动峰数目、频率的变化,如图 3 所示.在掺杂 化学计量比 LiNbO<sub>3</sub> 晶体中,虽然分别掺入了 Mg,Zn 两种杂质,但是与 CLN 晶体相比,其 A<sub>1</sub>(TO)与 E (TO)模的谱线数目、频率基本不变,如图 4 所示.有

乎观察不到.

文献报道<sup>[3,5]</sup>,在掺 Mg LiNbO<sub>3</sub> 晶体中,由于 Li<sup>+</sup>与 Mg<sup>2+</sup>的离子半径接近相等,分别为 0.076 和 0.072nm,所以 Mg<sup>2+</sup>替代 Li<sup>+</sup>后,电子云交迭情况及 离子间的相互作用几乎不变,不会引起拉曼光谱的 重大变化,并得出了 LiNbO<sub>3</sub> 晶体中较强的  $A_1$ (TO) 与 E(TO)振动光谱主要由铌氧八面体(NbO<sub>6</sub>),持征 基团所贡献以及 LiNbO<sub>3</sub> 晶体属置换式固溶体的结论.在离子半径方面, $Zn^{2+}$ (0.074nm)与 Mg<sup>2+</sup>(0.072nm),也较为接近,因此  $Zn^{2+}$ 和 Mg<sup>2+</sup>一样,当进入 Li 格位后,电子云的交迭情况及离子间的相互作 用几乎不变,晶体的对称性不变,所以其  $A_1$ (TO)与 E(TO),模的谱线数目、频率基本不会变化.因此对于 Mg Zn 而言,进一步验证了 LiNbO<sub>3</sub> 晶体属于置换式 固溶体的结论.

3.2. 738cm<sup>-1</sup>处拉曼振动峰的变化

在 CLN 晶体拉曼光谱中,738cm<sup>-1</sup>处出现了一 个较弱的振动峰,其放大图如图 5 所示.在 SLN11 和 SLN19 晶体中,738cm<sup>-1</sup>拉曼振动峰的相对强度越来 越小,SLN19 晶体的738cm<sup>-1</sup>拉曼振动峰几乎观察不 到,而且在两种掺杂化学计量比晶体中,738cm<sup>-1</sup>处 拉曼振动峰已经消失,如图 4 所示.Kong 等人认为 此振动峰属于  $A_1$ (LO)振动模式,其来自于非化学计 量比 LiNbO<sub>3</sub> 晶体中的一种类钛铁矿的缺陷,这种缺 陷与晶体中的[Nb<sub>1</sub>]<sup>+</sup>反位缺陷有直接关系<sup>[6]</sup>.





CLN ,SLN11 和 SLN19 三种晶体中 Li<sub>2</sub>O 含量经 紫外吸收边 ,OH<sup>-</sup> 红外振动谱已经表征出分别为 48.6 ,49.6 和 49.9mol%<sup>[7]</sup>. 根据 Li 空位模型<sup>[89]</sup> (Li<sub>1-x</sub>Nb<sub>x/5</sub>□<sub>4x/5</sub>)NbO<sub>3</sub> ,□代表空位),在 LiNbO<sub>3</sub> 晶 体中多余的 Nb 将占据 Li 位而形成 Nb<sub>Li</sub> ]<sup>+</sup> 反位缺 陷,并且一个[Nb<sub>Li</sub>]<sup>+</sup> 周围有 4 个 Li 空位以补偿电 荷平衡.因此 CLN ,SLN11 和 SLN19 三种晶体可用 Li 空位模型分别表示为(Li<sub>0.955</sub> Nb<sub>0.009</sub> □<sub>0.036</sub> )NbO<sub>3</sub> , (Li<sub>0.987</sub> Nb<sub>0.003</sub> □<sub>0.010</sub> )NbO<sub>3</sub> 和(Li<sub>0.9967</sub> Nb<sub>0.006</sub> □<sub>0.027</sub> ) NbO<sub>3</sub> ,亦即随晶体中 Li<sub>2</sub>O 含量的增加 ,其 Nb<sub>1i</sub> ]<sup>+</sup> 反 位缺陷分别减至 0.9 ,0.3 和 0.06mol% .738cm<sup>-1</sup> 拉 曼振动峰主要由[Nb<sub>1i</sub> ]<sup>+</sup> 反位缺陷离子所处畸变的 氧八面体对称伸缩振动所贡献 ,因此在 SLN11 晶体 中 ,738cm<sup>-1</sup> 拉曼振动峰的相对强度已很弱 ,在 SLN19 晶体中 ,只有 0.06mol% 的[Nb<sub>1i</sub> ]<sup>+</sup> 反位缺陷 , 仅是 CLN 晶体的 1/15 ,因此 738cm<sup>-1</sup> 拉曼振动峰几

两种掺杂晶体生长时原料中的 Li/Nb 值、助熔 剂的浓度都与生长 SLN11 晶体的相同,则晶体生长 时其中 Li,0 含量应接近于 SLN11(49.6mol%).在两 种掺杂的化学计量比 LiNbO, 晶体中, 又由 Li 空位 模型,掺杂离子 Mg 或 Zn 首先进入 Li 位,分别将 Li 位 Nbn J<sup>++</sup> 反位缺陷中的 Nb 赶回到正常的 Nb 位, 形成了在 Li 位的  $Mg^{2+}$  或  $Zn^{2+}$ ,同时一个  $Mg^{2+}$  或 Zn<sup>2+</sup> 周围有一个 Li 空位以保持电荷平衡. 当掺 Mg<sup>2+</sup> 或 Zn<sup>2+</sup> 浓度高于一定阈值时,也就是此时 Mg<sup>2+</sup> 或 Zn<sup>2+</sup>占据完所有的[Nb<sub>1</sub>]<sup>+</sup>反位缺陷后,将开始同 时进入 Li 和 Nb 位.由此推算得到  $Mg^{2+}$  和  $Zn^{2+}$  完全 取代晶体中[Nb<sub>1</sub>]<sup>+</sup>反位缺陷的分子式分别为(Li<sub>0.98</sub>  $Mg_{0.01}$   $\square_{0.01}$  )NbO<sub>3</sub> 和(Li<sub>0.98</sub> Zn<sub>0.01</sub>  $\square_{0.01}$  )NbO<sub>3</sub> ,即 Mg<sup>2+</sup> 和 Zn<sup>2+</sup> 完全取代晶体中[Nb<sub>1</sub>]<sup>+</sup> 反位缺陷的浓度应 都是 1mol%.又由电感耦合等离子体发射光谱(ICP-AES 法测量晶体成分的结果,MgO:SLN 晶体中 Mg 的含量为 1.8mol%, ZnO :SLN 晶体中 Zn 的含量为 1.2mol%.另外,根据光折变损伤阈值的测试结 果10〕已经知道两种晶体的掺杂都已达到或超过了 阈值浓度,亦即在两种掺杂晶体中 [Nbu ]\* 反位缺 陷中的 Nb 已经分别被  $Mg^{2+}$ 和  $Zn^{2+}$  赶回正常的 Nb 位,Li 位已不存在[Nb<sub>Li</sub>]<sup>+</sup> 反位缺陷,所以在 738cm<sup>-1</sup>处拉曼振动峰消失.

#### 3.3. 拉曼振动峰半高宽与晶体中 Li/Nb 的关系

5种晶体的 152 和 872cm<sup>-1</sup>拉曼振动峰的半高 宽如表 1 所示.此两处拉曼振动峰的位置没有发生 变化 随晶体中 Li/Nb 的提高,其半高宽变窄.拉曼 谱线的展宽主要分为均匀展宽和非均匀展宽两部 分<sup>[11]</sup>,均匀展宽依赖于温度,是由于晶体内部离子 间相互作用势的非简谐性造成的;非均匀展宽主要 是晶格位置的平移和晶格对称性的破坏造成的.根 据 Malovichko<sup>[12]</sup>对 LiNbO<sub>3</sub> 晶体的拉曼谱线研究,当 晶体中 Li/Nb 比例升高时,LiNbO<sub>3</sub> 晶体的各振动模 的振动频率将基本保持不变,但由于晶格畸变的减 小,对称性的提高,其线宽会明显变窄.经过大量实 验,给出在室温下两种振动模的半高宽 Γ 与 Li<sub>2</sub>O 含 量的关系式为

(Γ的单位为 cm<sup>-1</sup>) 872cm<sup>-1</sup>, A<sub>1</sub>模), (2) 可计算出晶体中 Li<sub>2</sub>O 含量.

表1 晶体中的 Li/Nb 和拉曼振动峰的半高宽

| 晶体名称 |  | CLN   | SLN11 | SLN19 | Mg SLN | ZnO SLN |
|------|--|-------|-------|-------|--------|---------|
|      | Li/Nb                                  | 0.946 | 0.985 | 0.996 | 0.962  | 0.968   |
| 半高宽  | 152cm <sup>-1</sup> (E模)               | 17    | 12.5  | 10    | 14     | 13      |
|      | 872cm <sup>-1</sup> (A <sub>1</sub> 模) | 35    | 25    | 22    | 30     | 28      |

根据其半高宽也进行了定量地比较 ,并拟合出 在背散射偏振配置下 Li/Nb 的计算公式 . MgO :SLN, ZnO SLN SLN11 和 SLN19 晶体的 152cm<sup>-1</sup>拉曼振动 峰的半高宽分别比 CLN 晶体的减小了 3 A A.5 和 7 872cm<sup>-1</sup>拉曼振峰的半高宽分别比 CLN 晶体的减 小了 5 7,10 和 13. 晶体中 Li/Nb 与拉曼振动峰半高 宽的关系曲线如图 6 所示 二者基本上呈线性关系, 对其线性拟合,得到了 Li/Nb 与 152 和 872cm<sup>-1</sup>拉曼 振动峰半高宽的关系式(3)和(4)式.反过来,利用此 关系式,可根据拉曼振动峰半高宽计算晶体中的 Li/ Nb.需要指出的是,由于 MgO :SLN 和 ZnO :SLN 两种 晶体中掺杂离子进入晶格后引起占位的变化比纯 LiNbO3 晶体复杂 ,另外 ,掺杂晶体中的 Li/Nb 值是用 ICP 方法测定的,此种方法比测纯 LiNbO, 晶体所用 光学方法的误差大,所以在拟合曲线上,其点偏离直 线较远 用来定量计算时误差较大 但此关系式对纯 LiNbO, 晶体而言,应具有较高的精度.



### (Γ的单位为 cm<sup>-1</sup>) 872 cm<sup>-1</sup>,A<sub>1</sub>模). (4)



图 6 晶体中 Li/Nb 与 152 和 872cm<sup>-1</sup>的拉曼振动峰半高宽之间 的关系曲线

## 4.结 论

对近化学计量比 LiNbO<sub>3</sub> 晶体的拉曼光谱进行 了研究 结果表明:

 1.晶体中 Li<sub>2</sub>O 的增加以及掺入杂质 Mg<sup>2+</sup> 和 Zn<sup>2+</sup> 后对 A<sub>1</sub>(TO)与 E(TO)模的谱线数目、频率没有 影响 验证了 LiNbO<sub>3</sub> 晶体属置换式固溶体的结论.

2.在纯 LiNbO<sub>3</sub> 晶体中,随 Li<sub>2</sub>O 含量的增加, 738cm<sup>-1</sup>处拉曼振动峰的相对强度明显减弱,当 Mg, Zn 掺杂浓度大于 1mol%时,738cm<sup>-1</sup>处拉曼振动峰 消失.因此在738cm<sup>-1</sup>的拉曼振动峰主要由 LiNbO<sub>3</sub> 晶体中的[ Nb<sub>Li</sub> ]<sup>+</sup>反位缺陷所处畸变的氧八面体对称伸缩振动所贡献.

3.152 和 872cm<sup>-1</sup>处拉曼振动峰的半高宽随晶体中 Li/Nb 的增加呈线性减小.利用拟合公式可根据拉曼振动峰半高宽定量计算晶体中 Li/Nb.

- [1] Repelin Y , Husson E , Bennani F and Proust C 1999 J. Phys. Chem. Sol. 60 819
- [2] Liu S M et al 1983 Acta Phys. Sin. 32 103(in Chinese ] 刘思敏等 1983 物理学报 32 103]
- [3] Schaufele R F and Weber M J 1996 Phys. Rev. 152 705
- [4] Claus R, Borstel G, Wiesendanger E and Steffan L 1972 Phys. Rev. B 6 4878
- [5] Wang J, Yang K and Jin C 1999 Acta Phys. Sin. 48 1103(in Chinese J 汪 进、杨 昆、金 婵 1999 物理学报 48 1103]
- [6] Kong Y F et al 2000 J. Appl. Phys. 87 4410

- [7] Sun D L et al 2002 J. Synthet. Cryst. 31 314(in Chinese ] 孙敦 陆等 2002 人工晶体学报 31 314]
- [8] Furukawa Y et al 1998 Opt. Lett. 23 1892
- [9] Liu J J, Zhang W L and Zhang G Y 1996 Acta Phys. Sin. **45** 1852 (in Chinese)[刘建军、张万林、张光寅 1996 物理学报 **45** 1852]
- [10] Sun D L et al 2003 J. Optoelectron. · Laser 14 395(in Chinese ] 孙

敦陆等 2003 光电子·激光 14 395]

- [11] Li M H et al 2003 The Guide of Photorefractive Crystals Material Science(Beijing: Science Press) p138 (in Chinese)[李铭华等 2003 光折变晶体材料科学导论(北京:科学出版社)第 138 页]
- [12] Malovichko G I et al 1993 Appl. Phys. A 56 103

## Study on laser-micro-Raman spectra in near-stoichiometric LiNbO<sub>3</sub> crystals \*

Sun Dun-Lu<sup>1)†</sup> Qiu Huai-Li<sup>1)</sup> Hang Yin<sup>2)</sup> Zhang Lian-Han<sup>1)</sup> Zhu Shi-Ning<sup>3)</sup> Wang Ai-Hua<sup>1)</sup> Yin Shao-Tang<sup>1)</sup>

<sup>1</sup> (Anhui Institute of Optics and Fine Mechanics, Chinese Academy of Sciences, Hefei 230031, China)

<sup>2</sup> (Shanghai Institute of Optics and Fine Mechanics, Chinese Academy of Sciences, Shanghai 201821, China)

<sup>3</sup>) (State Key Laboratory of Solid Microstructures, Nanjing University, Nanjing 210093, China)

(Received 4 June 2003; revised manuscript received 13 December 2003)

#### Abstract

The laser-micro-Raman spectra of near-stoichiometric LiNbO<sub>3</sub> crystals were measured and analyzed. The crystals were grown by flux pulling method. Compared with the congruent LiNbO<sub>3</sub> crystal , the number and frequency of Raman spectral lines of  $A_1$ (TO) and E(TO) modes have no change. It was validated that the LiNbO<sub>3</sub> crystal is substitutional solid solution. The relative intensity of 738cm<sup>-1</sup> Raman peak( $A_1$ (LO)) exhibited obvious change when the Li<sub>2</sub>O contents increase in pure LiNbO<sub>3</sub> crystal , the 738cm<sup>-1</sup> Raman peak disappeared in the Mg-doped and Zn-doped LiNbO<sub>3</sub> crystals. These Raman peaks were discussed and explained from the occupied site and structure according to the Li vacancy model. The full width at half maximum(FWHM) of the 152 and 872cm<sup>-1</sup> Raman peaks narrows with increasing the Li/Nb in the crystals. Their relationships were fitted linearlly , using the fitting equation , and the Li/Nb ratio can be calculated according to the FWHM of Raman peaks.

Keywords : stoichiometric , Raman spectrum , linear fitting , full width at half maximum( FWHM ) PACC : 6170R , 7830 , 8110F

 $<sup>^{*}</sup>$  Project supported by the National Natural Science Foundation of China Grant No. 59832080 ).

<sup>&</sup>lt;sup>†</sup> E-mail 'dlsun@aiofm.ac.cn