复合层状 Bi₇Ti₄NbO₂₁铁电陶瓷的结构 与介电和压电性能研究*

张丽娜 赵苏串 郑嘹赢 李国荣* 殷庆瑞

(中国科学院上海硅酸盐研究所高性能陶瓷和超微结构国家重点实验室,上海 200050))(2004年9月24日收到,2004年10月18日收到修改稿)

制备了 $Bi_7Ti_4NbO_{21}$, $Bi_4Ti_3O_{12}$ 及 Nb 掺杂 $Bi_4Ti_3O_{12}$ (Nb- $Bi_4Ti_3O_{12}$)层状结构铁电陶瓷材料,结合 Nb- $Bi_4Ti_3O_{12}$ 的介 电温谱和退极化实验结果,研究了 $Bi_7Ti_4NbO_{21}$ 的晶体结构对其介电、压电性能的影响.高分辨透射电镜结果表明, 在 $Bi_7Ti_4NbO_{21}$ 中,沿着 c 轴方向 ($Bi_2Ti_3O_{10}$)⁻和($BiTiNbO_7$)⁻两个类钙钛矿层分别与(Bi_2O_2)⁺层叠加堆积而成.这 种晶体结构决定了 $Bi_7Ti_4NbO_{21}$ 的介电温谱在 $668 \,^{\circ}$ C和 $845 \,^{\circ}$ C出现介电双峰.结合极化样品的退化实验分析,说明材 料在这两个温度附近发生了铁电—铁电相变、铁电—顺电相变,分别是($Bi_2Ti_3O_{10}$)⁻和($BiTiNbO_7$)⁻ 层状结构发生 微观结构相变的结果.在退极化过程中,由于受热时钙钛矿层内空位引起的缺陷偶极子的定向排列受到破坏,引起 材料部分退极化,表现为 $300 \,^{\circ}$ 热处理后 $Bi_7Ti_4NbO_{21}$ 的压电活性降低了 10%,显示了室温下材料的压电性能来源于 自发极化的固有电偶极子和缺陷偶极子的共同贡献.

关键词:介电性能 压电性能 缺陷偶极子 "Bi₇Ti₄NbO₂₁ PACC:7780B ,7730 ,7750

1.引 言

近年来, 秘层状结构化合物已经引起了人们的 广泛关注.这类化合物由于具有居里温度高, 介电系 数小, 机电耦合系数各向异性明显, 温度稳定性好等 特点, 特别适用于高温、高频场合. 铋层状结构化合 物的化学通式为 $Bi_2A_{m-1}B_mO_{3m+3}$,其晶体结构是由 (Bi_2O_2)⁺ 层和($A_{m-1}B_mO_{3m+1}$)⁻ 类钙钛矿层按一定 规则共生排列而成, 式中 A 为适合于 12 配位的一、 二、三价离子或这些离子的复合, B 为适合于氧八 面体配位的离子或它们的复合, m 为每两个 (Bi_2O_2)⁺ 层之间氧八面体的层数, 其值一般为 1— 5, m 为整数¹². 研究较多的这类化合物有 Bi_2WO_6 (m = 1), Bi_3 TiNbO₉(m = 2), Bi_4 Ti₃O₁₂(m = 3), SrBi₄Ti₄O₁₅(m = 4)等.

目前,对m > 5的化合物报道较少.一般认为, 它是由n和n + 1层结构化合物复合共生而成,可 以用通式 Bi₄ A_{2n-1} B_{2n+1} O_{6n+9} 表示. Bi₇ Ti₄ NbO₂₁ 则是 这种较为典型的复合型铋层状结构化合物之一,它 由 Kikuchi 在 1976 年首次合成,其结构可看作是 Bi₃TiNbO₉和 Bi₄Ti₃O₁₂(2+3层)交替排列共生而 成^[3].BiaTiNbO。和 BiaTiaOre的居里温度较高,分别 达到了 940℃和 675℃ 然而它们的电导率很高 矫 顽场太大 难以极化 而且其自发极化转向受二维方 向限制,压电性能很低,d₃,仅达到 5pC/N 和 3 pC/N^[45].为了降低这类铋层状结构化合物的电导 率,提高压电活性,一般采用高价离子(如 ₩゚+, Nb⁵⁺)掺杂取代 B 位离子(Ti⁴⁺)来实现^[67]. 据文献 报道, Bi, Ti₄NbO,1化合物的介电温谱在 670℃和 850℃附近呈现两个突变行为 对这一问题直到近年 来才形成了较为清晰的认识,它们分别对应了 Bi₇Ti₄NbO₂₁的铁电—铁电相变和铁电—顺电相 变^{8]}但目前对于引起这两种相变行为的原因仍存 在争歧. Korzunova 等人认为这两个介电突变是 Bi₄Ti₃O₁₂和 Bi₇Ti₄NbO₂₁各自发生从铁电相到顺电相

^{*} 国家重点基础研究发展计划(批准号 2002CB613307)资助的课题.

[†]E-mail:siccraln@yahoo.com.cn

的转变引起^[9],而 Chu 等人则认为由于 Bi₇Ti₄NbO₂₁ 材料中存在 Bi₃TiNbO₉和 Bi₄Ti₃O₁₂不规则的堆积, Bi₄Ti₃O₁₂簇团的相变是引起低温介电突变的 原因^[10].

本工作通过高分辨透射电镜观察了 Bi₇Ti₄NbO₂₁ 陶瓷样品的二维超晶格结构 结合 Bi₄Ti₃O₁₂及 Nb 掺 杂 Bi₄Ti₃O₁₂ 的 介 电 和 压 电 性 能 , 指 出 了 引 起 Bi₇Ti₄NbO₂₁介电突变的主要原因 ,并利用热激励去 极化等手段 ,探讨了 Bi₇Ti₄NbO₂₁材料中缺陷偶极子 对其压电性能的影响.

2. 实验过程

本实验采用传统的固相反应方法、普通烧结工 艺制备了 $Bi_7Ti_4NbO_{21}$, $Bi_4Ti_3O_{12}$ 及 $Bi_4Ti_{2.95}Nb_{0.05}O_{12}$ (Nb- $Bi_4Ti_3O_{12}$)陶瓷.将纯度超过 99%的 Bi_2O_3 , TiO_2 和 Nb_2O_5 原料按一定比例用行星磨球磨 4h 混合均 匀,在合适的温度下预烧直至形成 $Bi_7Ti_4NbO_{21}$ 和 $Bi_4Ti_3O_{12}$ 的单相化合物, $Nb-Bi_4Ti_3O_{12}$ 样品具有和 $Bi_4Ti_3O_{12}$ 一样的单相结构.合成后的粉料经二次球 磨,压成直径为 12mm,厚度为 1.5mm 的圆片,在 1050—1170℃保温 1h 烧成.将这些陶瓷样品双面磨 平至 0.5mm,涂 Ag 电极,并在 740℃烧银 20min.样 品在 140℃硅油中,10kV/mm 电场下极化 20min 获得 压电活性.

使用 Guinie-Hägg 相机通过粉末衍射法来测定 样品的相结构(Si 粉为内标),并采用 PIRUM 程序计 算晶胞参数.将样品加工成 \$3mm × 30μm 的超薄片, 经离子减薄后镀导电层,利用日本的高分辨分析透 射电子显微镜(TEM,JEOL JEM2010,200kV)进行样 品的高分辨晶格像观察.样品双面涂 Pt 电极,用 HP4294 阻抗分析仪测量介电温谱.采用热分析 – 质 谱仪(NETZSCH STA 429C)测试陶瓷粉末的相变吸 热峰.极化样品的热激励去极化电流由微电流计 R8240 测量,高阻仪(KEITHLEY 6517A)用来测量试 样的直流电导率.

3 实验结果与讨论

图 1 是 Bi₇Ti₄NbO₂₁和 Bi₄Ti₃O₁₂陶瓷粉末的 x 射 线衍射(XRD)图谱.从图中可以看出,所制备的陶瓷 样品都形成了单一的正交相结构.对该 XRD 数据进



图 1 (a)Bi₇Ti₄NbO₂₁和(b)Bi₄Ti₃O₁₂陶瓷粉末的 x 射线衍射图谱



图 2 Bi₃TiNbO₉, Bi₄Ti₃O₁₂和 Bi₇Ti₄NbO₂₁的晶胞参数 (Bi₇Ti₄NbO₂₁的层数 *m*用 2—3 表示)

行指标化 ,分别计算 Bi, Ti₄NbO,1和 Bi₄Ti, O,2 的晶胞 参数 a, b, c. 为与 Bi₃ TiNbO₆ 的晶胞参数^[4]进行对 比 將结果示于图 2. Bi₄ Ti₃ O₁₂和 Bi₃ TiNbO₉ 氧八面体 中的 B 位原子(Ti^{4+} , Nb^{5+})沿着极轴 a 轴偏离氧八 面体运动,同时氧八面体绕着 c 轴旋转,这些运动 导致正交畸变 a 大于 $b^{[11]}$,如图 2 所示. Bi₇Ti₄NbO₂₁ 材料的 a, b 介于 Bi₄Ti₃O₁₂和 Bi₃TiNbO₆ 之间,这是 两个不同的钙钛矿层(Bi, Ti, O₁₀)⁻和(BiTiNbO₇)⁻ 沿着 a 轴和 b 轴方向相互交错排列共生引起晶格 失配的结果 减小了这两个钙钛矿层之间晶胞尺寸 的差别,有利于获得稳定的复合铋层状结构、表现为 $Bi_7 Ti_4 NbO_1$ 的 a/b = 1.0071 ,是这三种化合物中 a/b最小值 ,说明了经过另外两种化合物的交错排列 ,使 得它在 a-b 平面内的晶格畸变最小. $Bi_7 Ti_4 NbO_3$ 的 晶胞参数 c 为 $Bi_4Ti_3O_1$ 和 Bi_3TiNbO_3 的 c 值之和的 平均值,这是因为其晶胞是由这两种 化合物晶胞单元的一半叠加而成[12].图3示出了



图 3 Bi₇Ti₄NbO₂₁沿 c 轴方向的高分辨超晶格像

 $Bi_7 Ti_4 NbO_{21}$ 陶瓷材料沿 c 轴方向的高分辨超晶格 像.从图中可以看到 Bi, Ti₄NbO, 是一种典型的复合 型铋层状结构化合物 ;它表现为沿着 c 轴方向的层 状排列 ... (Bi₂O₂)²⁺ (Bi₂Ti₃O₁₀)²⁻ (Bi₂O₂)²⁺ -(BiTiNbO,)⁻ (Bi,O,)⁺ 这里类钙钛矿层 (Bi, Ti, O₁₀)⁻和(BiTiNbO₇)⁻分别是由3个和2个氧 八面体连接而成.但同时也可以发现在 Bi₇Ti₄NbO₂₁ 陶瓷晶体结构内部并不是理想的、完全规则的"...3/ 2/3/2... "周期性排列,这可能是由于结构中不同种 类位置的原子交换 表现为个别层状结构(如'3")处 在'错位"上,导致晶体结构的不完整性.沿c轴方 向的一个晶胞的长度正好对应了晶胞参数 c,根据 上述获得的 XRD 数据 c = 2.9041 nm. 结合图 3 中标 注尺度的大小 通过计算可以得到图中相对应的距 离为 5.87mm,其值与利用直尺实际测量的距离 d 值(5.9±0.1mm)基本符合.

图 4(a) (b)分别为 Bi₇Ti₄NbO₂₁和 Nb-Bi₄Ti₃O₁₂ 陶瓷试样的介电温谱,从图 4(a)中发现,Bi₇Ti₄NbO₃₁

陶瓷的介电常数和损耗随温度上升在 668℃和 845℃出现了介电双峰,即 Bi, Tia NbO, 在升温过程中 发生了两次相变 且较低温处的介电峰与图 4(b)中 Nb-Bi, Ti, O, 的居里峰温度(662℃)相一致. 结合 Bi₇Ti₄NbO₂₁晶体结构的特殊性,我们认为,3层的钙 钛矿层(Bi,Ti,On)⁻在该温度附近发生了晶体结构 的相变,对Bi,Ti,NbO,的铁电性贡献消失,但整个材 料仍呈现铁电相,即从宏观上,Bi,Ti,NbO,发生了铁 电—铁电相变,随着温度继续升高至 845℃ 具有 2 层八面体的(BiTiNbO,)-钙钛矿层也发生结构变 化,Bi₇Ti₄NbO₂₁的铁电性完全消失,进入顺电相状 态.相比于 Bi₃TiNbO₉的居里温度 940℃,Bi₇Ti₄NbO₂₁ 材料的高温相变温度低些.这可能是由于 (Bi, Ti, O,,)⁻ 钙钛矿层发生结构相变后, 在 Bi₇Ti₄NbO₂₁的晶体结构内部有畴和无畴区域共存, 引起材料中铁电畴状态不稳定,导致(BiTiNbO,)-钙钛矿层的相变温度降低,所以 Bi₇Ti₄NbO₂₁的高温 相变向低温方向漂移。

为进一步分析这种相变行为,我们对 Bi₇Ti₄NbO₂₁和 Bi₄Ti₃O₁₂材料做了差示扫描量热法 (DSC)和退极化实验研究.由 Bi₇Ti₄NbO₂₁和 Bi₄Ti₃O₁₂ 陶瓷粉体的 DSC 结果发现,Bi₄Ti₃O₁₂在 660℃处有一 明显的吸热峰,即在铁电—顺电相变的居里点处发 生了一级铁电相变.Bi₇Ti₄NbO₂₁材料在 830℃附近有 较大的吸热反应峰,同时在 650℃处存在一微弱的 吸热峰.它们分别对应了该材料在 668℃和 845℃的 两个相变行为^[13].这两个相变温度同步向低温方向 漂移可能是由于不同的测试仪器产生实验误差造 成的.



本工作对 Bi₇Ti₄NbO₂₁和 Nb-Bi₄Ti₃O₁₂陶瓷样品

图 4 (a) $Bi_7Ti_4NbO_{21}$ 和(b) $Nb-Bi_4Ti_3O_{12}$ 陶瓷的介电常数 ϵ/ϵ_0 和损耗 tan δ 与温度 T 的关系(f = 100kHz)

进行了极化,其压电系数 d_{33} 分别为 10 和 16pC/N (因为 $Bi_4Ti_3O_{12}$ 的电导率太大,我们很难极化它来获 得压电活性,故选用与它具有相同结构的 Nb- $Bi_4Ti_3O_{12}$ 陶瓷).然后将具有压电活性的这两种 陶瓷样品上下两电极面短路,置于电炉中升温并在 各测试温度保温 10min 后取出测量 d_{33} ,结果如图 5 所示.由图 5(a), $Bi_7Ti_4NbO_{21}$ 陶瓷经过 700℃热处理, 仍保留了 70% 的压电活性,随着温度继续升高,

Bi₇Ti₄NbO₂₁的压电性能逐渐下降,经过 860℃退极化 处理后, d_{33} 降为零.而 Nb-Bi₄Ti₃O₁₂陶瓷材料在 700℃已几乎完全退极化,见图 f(b),因其居里温度 为 662℃,即 Nb-Bi₄Ti₃O₁₂已经发生了由铁电相到顺 电相结构的转变.该实验现象进一步证实了 Bi₇Ti₄NbO₂₁材料在较低温处发生铁电—铁电相变, 较高温处发生铁电—顺电相变,居里温度为 845℃.



图 5 退火温度对(a)Bi₇Ti₄NbO₂₁和(b)Nb-Bi₄Ti₃O₁₂陶瓷压电性能 d₃₃的影响

我们知道,电介质的极化由四部分组成[14]

 $\alpha = \alpha_e + \alpha_i + \alpha_d + \alpha_s$, (1) 式中 α_e , α_i , α_d , α_s 分别表示电子极化率, 离子极化 率 固有电偶极子极化率和空间电荷极化率. 由于 α_e 和 α_i 相对于 α_d 和 α_s 对陶瓷电介质极化的影响 小得多,所以压电材料的极化主要来源于 α_d 和 α_s . 由图 $\mathfrak{s}(\mathbf{a})$ 的退极化实验我们发现, $Bi_7Ti_4NbO_{21}$ 样品 经过 300℃热处理后,其压电活性下降 10%, 很明 显,它远低于由铁电—铁电相变和铁电—顺电相变 引起的退极化效应, 应该与自发极化偶极子的取向 转向无关. 由于极化过程中, 铁电陶瓷在外电场作用 下,除了电畴沿着电场方向定向排列外, 空间电荷也 受电场影响作定向排列,并对压电效应产生贡献. 因 此,我们认为当极化样品受热时,某种空间电荷的定 向排列受到破坏, 导致 d_{33} 下降.

热激励去极化电流(TSDC)可以研究电介质材 料在受热过程中解除极化态时所产生的短路电流. TSDC 谱的电流可分为两类^[15-17]:一类描述由偶极 子去极化产生;另一类由空间电荷去极化产生.当样 品被加热时,被冻结的偶极子随着热运动增大而去 极化,同时各种深度的陷阱中的空间电荷在不同温 度下次第被释放出来.图 6 示出了 Bi₇Ti₄NbO₂₁陶瓷 的去极化热激励电流,样品受热后,在650℃附近发 现了一个窄的放电峰,结合图 4(a)的介电温谱可 知 这是由于在该温度处的铁电—铁电相变引起了 其部分去极化造成,由于材料在更高温度下的电导 率太大 830℃没有测得去极化电流峰.然而在 330℃ 左右发现一宽的热激放电峰,对应于图 5(a)中 300℃热处理后压电系数 d₃₃降低,这可能与材料钙 钛矿层中的空间电荷 如缺陷 在外电场作用下被极 化有关 这种空间电荷偶极子的束缚能级相比固有 自发极化偶极子小 因而在较低温度范围即可发生 偶极子的消取向.众所周知,铋的蒸气压很高,在 1570℃为 750mmHg^[18](约 100kPa),使得 Bi₇Ti₄NbO₂₁ 材料在 1100—1170℃烧结过程中不可避免地存在铋 挥发 根据电价平衡规则 必将带来氧空位存在于材 料中[19-21].极化时这些缺陷沿外电场方向排列,形 成缺陷偶极子(如 V₀ – V''_B),并对压电系数有一定 贡献,这种缺陷偶极子的定向排列在一定温度下受 到破坏 将引起材料部分退极化,由于 TSDC 温区范 围的面积正比于陶瓷样品的极化强度 P. 的大 小^[16] 由图 6 的 TSDC 图谱可以发现 ,330℃ 附近的 TSDC 温区比 650℃左右的温区小很多,因而其对应 的极化强度也比较小 表现在退极化时低温段的 d_{33}

(2)

仅下降 10% (见图 5(a)).由此,我们认为缺陷偶极 子对低温阶段热激励去极化电流及退极化行为起 作用.



图 6 Bi₇Ti₄NbO₂₁陶瓷的热激励去极化电流

图 7 示出了 Bi₇Ti₄NbO₂₁陶瓷样品在 200—360℃ 的电导率随温度的变化曲线.根据 Arrhenius 公式

 $\sigma \propto \exp(-E_{a}/kT)$,



图 7 $Bi_7 Ti_4 NbO_{21}$ 陶瓷电导率 σ 随温度变化关系的 Arrhenius 拟合

式中 E_a 为载流子传输的活化能 ,k 为 Boltzmann 常数 ,T 为绝对温度.可以计算出在该温度范围内材料 中载流子的活化能为 1.13eV ,这正是氧空位参与电 导的激活能 ~ 1eV 的阈值^[22,23].所以我们可以确认 在该温度区域材料中确实存在大量的氧空位参与了 电导.在 140℃极化时 ,这些氧空位和其他 A 位缺陷 (如 V''_{Bi})构成的缺陷偶极子产生了沿电场方向的取 向 ,对压电系数起正的贡献.当在高于 200℃热处理 时 ,缺陷偶极子逐渐发生消取向 ,形成一种混乱无序 的分布 ,最终对压电性能的贡献消失.

4.结 论

制备了具有单一正交相结构的 Bi₇Ti₄NbO₂₁ 陶 瓷, 高 分 辨 透 射 电 镜 结 果 显 示, 该 材 料 中 (Bi₂Ti₃O₁₀)²⁻ (BiTiNbO₇)²⁻ 两个类钙钛矿层与 (Bi,O,)⁺ 层沿着 c 轴方向相互交错排列共生,导致 了材料的介电和压电性能具有特殊性.Bi,Ti,NbO, 陶瓷的介电温谱存在两个介电峰 采用差式扫描量 热法和退极化实验进一步证实了该材料在 668℃和 845℃分别发生了铁电—铁电相变和铁电—顺电相 变,且较高温度对应了材料的居里点,这两个相变可 看作分别是由 Bi, Ti, NbO, 结构中"3"和"2"层钙钛矿 层的微观结构相变促成.在 Bi₇Ti₄NbO₂₁陶瓷样品的 烧结过程中 由于铋挥发而产生氧空位 这些空间电 荷在外电场的作用下定向排列形成缺陷偶极子 ,并 对材料的压电性能有一定的贡献作用.故 Bi₇Ti₄NbO₂₁材料的压电性能来源于固有电偶极子和 空位引起的缺陷偶极子的共同作用.

- [1] Aurivilius B 1949 Ark. Kem. 1 499
- [2] Hui R, Zhu J, Lu W P, Mao X Y, Qiang F and Chen X B 2004
 Acta Phys. Sin.53 276(in Chinese] 惠 荣、朱 骏、卢网平、
 毛翔宇、羌 锋、陈小兵 2004 物理学报 53 276]
- [3] Kikuchi T 1976 J. Less-Common Met. 48 319
- $\left[\ 4 \ \right]$ Woife R W , Newnham R E and Smith D K 1971 Ferroelectrics $3 \ 1$
- [5] Dorrian J F , Newnham R E and Smith D K 1971 Ferroelectrics 3 17
- [6] Shulman H S, Testorf M, Damjanovic D and Setter N 1996 J. Am. Ceram. Soc. 79 3124
- [7] Villegas M, Caballero A C, Moure C, Durán P and Fernández J F 1999 J. Am. Ceram. Soc. 82 2411
- [8] Maalal R, Von Der Mühll R, Trolliard G and Mercurio J P 1996 J. Phys. Chem. Solids 57 1957

- [9] Korzunova L V , Brante I V , Petersone D K and Freidenfeld E Z 1987 Inorg. Mater.23 133
- [10] Chu F, Damjanovic D, Steiner O and Setter N 1995 J. Am. Ceram. Soc. 78 3142
- [11] Frit B and Mercurio J P 1992 Journal of Alloys and Compounds 188 27
- [12] Kikuchi T , Watanabe A and Uchida K 1977 Mat. Res. Bull. 12 299
- [13] Zhang L , Li G. Zhao S , Zheng L and Yin Q 2004 Key Eng. Mater. 280 255
- [14] Li B, Zhu Z, Li G. Yin Q and Ding A 2004 Jpn. J. Appl. Phys. 43 1458

- [15] Fang J X and Yin Z W 1998 Physical Principles of the Dielectric
 (Beijing Science Press)p. 340(in Chinese] 方俊鑫、殷之文 1998
 电介质物理学(北京 科学出版社)第 340页]
- [16] Xia Z F 2001 *Electrel*(Beijing Science Press)p154(in Chinese] 夏 钟福 2001 驻极化(北京 科学出版社)第 154页]
- [17] Chu B J, Li G R, Yin Q R, Zhang W Z and Chen D R 2001 Acta Phys. Sin .50 2012(in Chinese]初宝进、李国荣、殷庆瑞、张望 重、陈大任 2001 物理学报 50 2012]
- [18] Wu Y, Forbess M J, Seraji S, Limmer S J, Chou T P and Cao G 2001 J. Appl. Phys. 89 5647

- [19] Shulman H S, Damjanovic D and Setter N 2000 J. Am. Ceram. Soc.83 528
- [20] Wang H 2004 Acta Phys. Sin. 53 1265(in Chinese J 王华 2004 物理学报 53 1265]
- [21] Yao Y Y , Song C H , Bao P , Su D ,Lu X M , Zhu J S and Wang Y N 2004 J. Appl. Phys. 95 3126
- [22] Chan N H, Sharma R K and Smyth D M 1982 J. Am. Ceram. Soc. 65 167
- [23] Wang Z Y and Chen T G 1998 Phys. Stat. Sol. A 167 R3

Microstructure , dielectric and piezoelectric properties of mixed-layered Bi₇Ti₄NbO₂₁ ferroelectric ceramics *

Zhang Li-Na Zhao Su-Chuan Zheng Liao-Ying Li Guo-Rong[†] Yin Qing-Rui

(State Key Laboratory of High Performance Ceramics and Superfine Microstructure , Shanghai Institute of Ceramics , Chinese Academy of Science , Shanghai 200050 , China)

(Received 24 September 2004; revised manuscript received 18 October 2004)

Abstract

Bi₇Ti₄NbO₂₁, Bi₄Ti₃O₁₂ and Nb-doped Bi₄Ti₃O₁₂ layer-structure ferroelectric ceramics were prepared. Microstructure, dielectric and piezoelectric properties of Bi₇Ti₄NbO₂₁ were investigated by comparing with the electrical properties of Bi₄Ti₃O₁₂ and Nb-doped Bi₄Ti₃O₁₂. High resolution transmission electron microscopy result of Bi₇Ti₄NbO₂₁ showed an intergrowth structure of perovskite-liké Bi₂Ti₃O₁₀ \mathcal{Y}^- , (BiTiNbO₇ \mathcal{Y}^- layers and (Bi₂O₂ \mathcal{Y}^+ layer along *c* direction. Two dielectric anomalies of Bi₇Ti₄NbO₂₁ occurred at 668 and 845 °C. The material underwent a ferroelectric-ferroelectric and a ferroelectric-paraelectric phase transition at the low and high temperatures. They were attributed to the microstructure transition of (Bi₂Ti₃O₁₀ \mathcal{Y}^- and (BiTiNbO₇ \mathcal{Y}^- perovskite layers, respectively. During the depolarization, the piezoelectric coefficient d_{33} of Bi₇Ti₄NbO₂₁ decreased by 10% of its initial value over 200°C. The reason was that the directional arrangement of defect dipoles created by some vacancies was damaged. The results of depolarization experiment and thermally stimulated current measurement indicated that the piezoelectric properties of Bi₇Ti₄NbO₂₁ came from the polarization of intrinsic dipoles and defect dipoles.

Keywords : dielectric properties , piezoelectric properties , defect dipole , $Bi_7\,Ti_4\,NbO_{21}$ PACC : 7780B , 7730 , 7750

^{*} Project supported by the State Key Development Program for Basic Research of China, Grant No. 2002CB613307).

[†]E-mail:siccraln@yahoo.com.cn