## 06,04

# Пироэлектрические и диэлектрические свойства монокристаллов ниобата кальция-бария

© О.В. Малышкина<sup>1</sup>, В.С. Лисицын<sup>1</sup>, J. Dec<sup>2</sup>, T. Łukasiewicz<sup>3</sup>

<sup>1</sup> Тверской государственный университет, Тверь, Россия <sup>2</sup> Institute of Materials Science, University of Silesia, Katowice, Poland <sup>3</sup> Institute of Electronic Materials Technology, Warsaw, Poland E-mail: Olga.Malyshkina@mail.ru (Поступила в Редакцию 20 марта 2014 г.)

Исследовано влияние концентрации кальция на пироэлектрические и диэлектрические свойства кристаллов  $Ca_x Ba_{1-x} Nb_2 O_6$  (CBN) в широком диапазоне температур. Показано, что от концентрации кальция зависит только положение точки Кюри данного класса кристаллов. Незначительно изменяя абсолютные величины диэлектрической проницаемости, коэрцитивного поля и остаточной поляризации, она не оказывает влияния на характер их температурной зависимости и форму петли диэлектрического гистерезиса. Обсуждается возможность наличия у кристаллов CBN релаксорных свойств.

#### 1. Введение

Сегнетоэлектрические кристаллы со структурой типа вольфрамовой бронзы (tungsten bronze — TB) длительное время привлекают внимание исследователей благодаря наличию электрооптических, фоторефрактивных, пьезоэлектрических и пироэлектрических свойств, имеющих большие перспективы для практического использования [1–7]. Наиболее широко исследуемыми являются кристаллы ниобата бария-стронция  $Sr_x Ba_{1-x} Nb_2 O_6$  (SBN) [1,5–10] со структурой тетрагональной TB. В то же время сравнительно низкая температура фазового перехода [1,8] и неоднородность поляризованного состояния по объему образцов [9–11] кристаллов SBN делает актуальным поиск новых материалов со структурой типа тетрагональных TB на основе ниобата бария.

Одним из новых материалов, синтезированных в последнее десятилетие, является кристалл ниобата бария-кальция Ca<sub>x</sub>Ba<sub>1-x</sub>Nb<sub>2</sub>O<sub>6</sub> (CBN). Потенциальная возможность их практического применения обусловлена высокой температурой фазового перехода (более 200°С) [12–16]. В отличие от монокристаллов SBN, выращиваемых в широком диапазоне x [1,8], материал CBN существует в кристаллической фазе только в узком интервале 0.2 < x < 0.4 [12]. Основным исследуемым составом в настоящее время является Са<sub>0.28</sub>Ва<sub>0.72</sub>Nb<sub>2</sub>O<sub>6</sub> (CBN28). Несмотря на обсуждение в литературе его релаксорных свойств [14-16], строгие доказательства того, что кристалл CBN28 является релаксором, до сих пор отсутствуют. Согласно [5], одним из основных критериев, по которому материал относят к сегнетоэлектрикам-релаксорам, является зависимость температуры максимума и величины диэлектрической проницаемости в максимуме от частоты измеряемого поля. В то же время авторы [14] в качестве доказательства релаксорных свойств CBN28 приводят температурную зависимость диэлектрической проницаемости, на которой основной максимум при фазовом переходе от частоты не зависит, а частотную зависимость имеет только дополнительный максимум при температуре параэлектрической фазы, по всей видимости свидетельствующий о наличии диэлектрических потерь.

У кристаллов SBN наличие релаксорных свойств зависит от концентрации стронция [5,8,10], в связи с этим представляет интерес исследовать родственные ему кристаллы CBN при разном процентном содержании кальция. В настоящей работе исследованы монокристаллы CBN, выращенные методом Чохральского в кристаллографическом направлении [001] с номинальной концентрацией кальция в расплаве 28 at.% (CBN28), 30 at.% (CBN30) и 32 at.% (CBN32).

## 2. Эксперимент

Исследования температурных зависимостей диэлектрической проницаемости, коэрцитивного поля  $(E_c)$ и переключаемой поляризации  $(P_r)$  проводились на неполяризованных образцах. Измерение петель диэлектрического гистерезиса осуществлялось по методу Сойера—Тауэра [17]. Пироэлектрические измерения проводились после температурных исследований петель диэлектрического гистерезиса. Для этого образцы поляризовались двумя способами: при комнатной температуре или в процессе охлаждения в поле из параэлектрической фазы. Установлено, что характер координатной зависимости пироэлектрического коэффициента (профиль поляризации) не зависит от способа поляризации образцов. Профиль поляризации рассчитывался с использованием TSW-метода (thermal square wave method — метод прямоугольно модулированной тепловой волны определенной частоты) [11,18,19], который основан на количественном анализе формы пироотклика и позволяет проводить экспериментальные исследования послойного профиля поляризации по толщине сегнетоэлектрических образцов. В данном методе координатная зависимость эффективного значения пирокоэффициента определяется по временной зависимости пиротока с помощью формулы [11]

$$\gamma_{\text{eff}}(x) = \frac{U(t)kT}{4R_{\text{OA}}S\beta_0 W_0} \operatorname{Re}\left\{\left(\sum_{n=1}^{\infty} \frac{\sin^2(n\omega\tau/2)}{n\omega\tau/2} \times \frac{i}{\varphi_n^2 2t\sqrt{\alpha\pi f}} \left(1 - \exp[\varphi_n(-x)]\right)\right)^{-1}\right\}, \quad (1)$$

где  $\gamma_{\text{eff}}(x)$  — эффективное значение пирокоэффициента в слое толщиной x; R<sub>OA</sub> — сопротивление обратной связи операционного усилителя (преобразователя ток-напряжение); *T* = 1/*f* — период модулированного теплового потока;  $\varphi_n = (1+i)\sqrt{n\omega/2\alpha}; \tau$  — длительность светового импульса;  $\alpha$  — коэффициент тепловой диффузии;  $\omega = 2\pi f$  — циклическая часота; f — частота модуляции теплового потока; *d* — толщина образца; S — площадь освещаемой поверхности образца; W<sub>0</sub> плотность теплового потока;  $\beta_0$  — коэффициент поглощения тепла поверхностью образца; к — коэффициент теплопроводности. В эксперименте пироотклик записывался на аналого-цифровой преобразователь, расчет производился по полупериоду. Глубина слоя, на которую проходит температурная волна за время t < T/2, определяется по формуле

$$x(t) = \sqrt{\frac{2\alpha t}{\pi}},\tag{2}$$

а эффективный пирокоэффициент этого слоя описывается уравнением (1).

#### 3. Результаты и их обсуждение

Измерение температурных зависимостей диэлектрической проницаемости производилось на частотах 100 Hz, 1, 10 и 100 kHz (рис. 1). Как видно из представленных зависимостей, для кристаллов CBN с уменьшением концентрации Са наблюдается смещение температуры фазового перехода в высокотемпературную область. Как и ожидалось, полученная зависимость положения температуры максимума диэлектрической проницаемости от концентрации Са аналогична зависимости диэлектрической проницаемости кристаллов SBN от концентрации Sr [8]. В то же время если у SBN при x > 0.5 (при изменении x в интервале  $0.25 \le x \le 0.75$ ) имеет место ярко выраженное смещение положения максимума диэлектрической проницаемости от частоты измеряемого электрического поля, свидетельствующее о наличии релаксорных свойств (причем эти свойства выражены тем сильнее, чем больше x), то у кристаллов CBN подобная зависимость отсутствует. Таким образом, из вида температурных зависимостей диэлектрической



**Рис. 1.** Температурные зависимости диэлектрической проницаемости  $\chi'$  монокристаллов CBN. *1* — CBN32, *2* — CBN30, *3* — CBN28.



**Рис. 2.** Температурные зависимости переключаемой поляризации  $P_r(a)$  и коэрцитивного поля  $E_c(b)$  монокристаллов CBN. 1 - CBN32, 2 - CBN30, 3 - CBN28.



**Рис. 3.** Температурные зависимости петель диэлектрического гистерезиса кристалла CBN32.



**Рис. 4.** Профиль поляризации монокристаллов CBN. Стрелкой показано направление вектора поляризации в образце. *1* — CBN32, *2* — CBN30, *3* — CBN28.

проницаемости следует отсутствие релаксорных свойств у кристаллов CBN исследуемых составов.

Исследования петель диэлектрического гистерезиса (рис. 2, 3) показали, что с ростом температуры наблюдается уменьшение коэрцитивного поля ( $E_c$ ) сопровождающееся ростом переключаемой поляризации ( $P_r$ ) (рис. 2). Петли диэлектрического гистерезиса наблюдались и при температурах выше температуры максимума диэлектрической проницаемости на 35–50 K, а затем резко переходили в эллипс диэлектрических потерь (рис. 3), что означает рост проводимости в образце. Форма петель диэлектрического гистерезиса в процессе изменения температуры не зависела от концентрации Ca.

В отличие от петель диэлектрического гистерезиса профиль поляризации в образцах, рассчитанный по формулам (1) и (2), зависит от концентрации Са (рис. 4). Для всех исследуемых образцов величина поляризации на стороне, соответствующей положительному концу вектора поляризации  $(+\mathbf{P}_s)$  меньше, чем на противо-

положной стороне  $(-\mathbf{P}_s)$  (рис. 4). У кристалла CBN28 поверхностный слой на этой стороне полностью деполяризован.

Интересно отметить, что профиль поляризации у контрольного образца CBN28, не подвергавшегося перед поляризацией воздействию переменного электрического поля, аналогичен профилю поляризации, наблюдаемому у состава CBN30 (рис. 4). После воздействия на данный образец CBN28 переменным полем и повторной поляризации величина поляризации на стороне, соответствующей  $+\mathbf{P}_s$ , отсутствовала. Таким образом, можно заключить, что воздействие переменного электрического поля приводит к формированию неоднородного распределения поляризации по толщине кристалла CBN28, на образцы составов CBN30 и CBN32 поле подобного влияния не оказывает.

#### 4. Заключение

Отсутствие у кристаллов CBN с x = 0.28, 0.30 и 0.32 зависимости температуры максимума диэлектрической проницаемости от частоты измеряемого поля (рис. 1) свидетельствует о том, что эти материалы не обладают релаксорными свойствами. В то же время характер распределения поляризации кристалла CBN28 по толщине образца (рис. 4) имеет те же особенности (меньшее значение поляризации со стороны, соответствующей  $+\mathbf{P}_s$ ), что и у кристаллов SBN61 и SBN75 [10], являющихся сегнетоэлектриками-релаксорами. Можно предположить, что релаксорное состояние кристалла CBN28, обсуждаемое в работах [14–16], не существует в нем изначально (сразу после выращивания), а формируется в результате внешнего воздействия. Поскольку у кристаллов CBN30 и CBN32 при воздействии переменного электрического поля не происходит внутренних изменений, приводящих к неоднородному распределению поляризации по толщине образца, возможно, для состава CBN значение x = 0.29 может оказаться пограничной концентрацией Са, разделяющей составы, не обладающие релаксорными свойствами, и составы, в которых релаксорное состояние может быть сформировано внешним воздействием, в частности переменным электрическим полем.

## Список литературы

- Ю.С. Кузьминов. Сегнетоэлектрические кристаллы для управления лазерным излучением. Наука, М. (1982). 400 с.
- [2] Г.А. Смоленский, В.А. Боков, В.А. Исупов, Н.Н. Крайник, Р.Е. Пасынков, А.И. Соколов, Н.К. Юшин. Физика сегнетоэлектрических явлений. Наука, Л. (1985). 396 с.
- [3] V.A. Isupov. Ferroelectrics 65, 181 (1985).
- [4] R.R. Neurgaonkar, W.K. Cory, J.R. Oliver. Ferroelectrics 51, 3 (1983).
- [5] L.E. Cross. Ferroelectrics **151**, 305 (1994).
- [6] W. Kleemann. J. Mater. Sci. 41, 129 (2006).

- [7] Т.Р. Волк, В.Ю. Салобутин, Л.И. Ивлева, Н.М. Полозков, Р. Панкрат, М. Велеке. ФТТ 42, 2066 (2000).
- [8] T. Lukasiewicz, M.A. Swirkowicz, J. Dec, W. Hofman, W. Szyrski. J. Cryst. Growth 310, 1464 (2008).
- [9] Т.Р. Волк, Н.Р. Иванов, Д.В. Исаков, Л.И. Ивлева, П.А. Лыков. ФТТ 47, 293 (2005).
- [10] O. Malyshkina, V. Lisitsin, A. Movchikova, J. Dec, T. Lukasiewicz. Ferroelectrics 426, 230 (2012).
- [11] О.В. Малышкина, А.А. Мовчикова. ФТТ 51, 1307 (2009).
- [12] M. Esser, M. Burianek, D. Klimm, M. Muhlberg. J. Cryst. Growth. 240, 1 (2002).
- [13] H. Song, H. Zhang, X. Xu, X. Cheng, J. Wang, M. Jiang. Mater. Res. Bull. 40, 643 (2005).
- [14] Y.J. Qi, C.J. Lu, J. Zhu, X.B. Chen, H.L. Song, H.J. Zhang, X.G. Xu. Appl. Phys. Lett. 87, 082 904 (2005).
- [15] U. Heine, U. Voelker, K. Betzler, M. Burianek, M. Muehlberg. New J. Phys. 11, 083 021 (2009).
- [16] Ch.Sh. Pandey, J. Schreuer, M. Burianek, M. Muehlberg. Phys. Rev B 84, 174 102 (2011).
- [17] C.B. Sawyer, C.H. Tower. Phys. Rev. 35, 269 (1930).
- [18] О.В. Малышкина, А.А. Мовчикова. ФТТ 48, 965 (2006).
- [19] O.V. Malyshkina, A.A. Movchikova, R.M. Grechishkin, O.N. Kalugina. Ferroelectrics 400, 63 (2010).