06

# Структурные и диэлектрические свойства Bi<sub>3</sub>Ti<sub>1.5</sub>W<sub>0.5</sub>O<sub>9</sub>

© С.В. Зубков<sup>1</sup>, И.А. Паринов<sup>2</sup>, Ю.А. Куприна<sup>1</sup>, А.В. Назаренко<sup>3</sup>

1 Научно-исследовательский институт физики Южного федерального университета,

Ростов-на-Дону, Россия

 $^2$  Институт математики, механики и информатики им. И. Воровича, Южный федеральный университет, Ростов-на-Дону, Россия

<sup>3</sup> Федеральный исследовательский центр Южный научный центр РАН,

Ростов-на-Дону, Россия

E-mail: svzubkov61@mail.ru

Поступила в Редакцию 31 января 2022 г. В окончательной редакции 2 февраля 2022 г. Принята к публикации 3 февраля 2022 г.

Методом высокотемпературной твердотельной реакции синтезирован слоистый перовскитоподобный оксид  $\mathrm{Bi_3Ti_{1.5}W_{0.5}O_9}$ . Рентгеноструктурное исследование показало, что соединение однофазно и имеет структуру семейства фаз Ауривиллиуса (ФА) с параметрами близкими орторомбической элементарной ячейке, соответствующей пространственной группе  $A2_1am$ . Измерены зависимости от температуры относительной диэлектрической проницаемости  $\varepsilon/\varepsilon_0$  и тангенса угла потерь  $\mathrm{tg}\,\sigma$  на разных частотах. Для синтезированного соединения измерен пьезомодуль  $d_{33}$ . Получена микроструктура  $\mathrm{Bi_3Ti_{1.5}W_{0.5}O_9}$ .

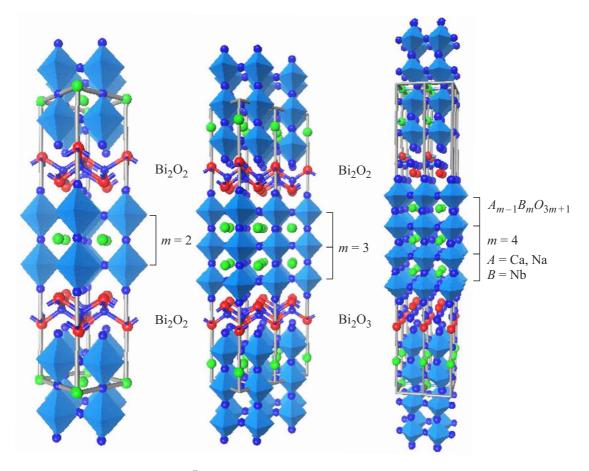
**Ключевые слова:** фазы Ауривиллиуса,  $\mathrm{Bi}_3\mathrm{Ti}_{1.5}\mathrm{W}_{0.5}\mathrm{O}_9$ , энергия активации  $E_\mathrm{a}$ , температура Кюри  $T_\mathrm{C}$ , пьезомодуль  $d_{33}$ .

DOI: 10.21883/FTT.2022.06.52390.284

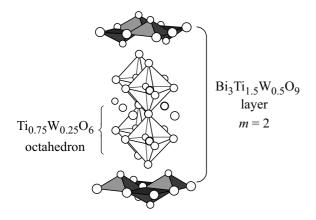
### 1. Введение

В 1949 г., изучая систему  $Bi_2O_3-TiO_2$ , В. Ауривиллиус установил образование оксида Ві<sub>4</sub>Ті<sub>3</sub>О<sub>12</sub> со структурой типа перовскита [1]. Затем, в течение двух лет, он получил еще несколько оксидов с аналогичной структурой [2,3]. Однако на первом этапе Ауривиллиус ограничился изучением только строения полученных соединений. Только десять лет спустя Смоленский, Исупов и Аграновская [4] открыли сегнетоэлектрические свойства Bi<sub>2</sub>PbNbO<sub>9</sub>, который принадлежит к этому классу соединений. В дальнейшем было получено несколько десятков фаз Ауривиллиуса, и почти все они оказались сегнетоэлектриками [5–10]. Фазы Ауривиллиуса (ФА) образуют большое семейство висмутсодержащих слоистых соединений типа перовскита, химический состав которых описывается общей формулой  $A_{m-1} \operatorname{Bi}_2 B_m \operatorname{O}_{3m+3}$ . Кристаллическая структура семейства ФА состоит из чередующихся слоев  $[{\rm Bi}_2{\rm O}_2]^{2+}$ , разделенных m перовскитоподобными слоями  $[A_{m-1}B_mO_{3m+1}]^{2-}$ , где A — ионы с большими радиусами ( $\mathrm{Bi^{3+}}$ ,  $\mathrm{Ca^{2+}}$ ,  $\mathrm{Gd^{3+}}$ ,  $\mathrm{Sr^{2+}}$ ,  $\mathrm{Ba^{2+}}$ ,  $\mathrm{Pb^{2+}}$ ,  $\mathrm{Na^+}$ ,  $\mathrm{K^+}$ ,  $\mathrm{Y^{3+}}$ ,  $\mathrm{Ln^{3+}}$  (лантаноиды)) имеют додекаэдрическую координацию, а В — позиции внутри кислородных октаэдров заняты сильно заряженными  $(\ge 3+)$  катионами с малым радиусом  $(\mathrm{Ti}^{4+},$  $Nb^{5+}$ ,  $Ta^{5+}$ ,  $W^{6+}$ ,  $Mo^{6+}$ ,  $Fe^{3+}$ ,  $Mn^{4+}$ ,  $Cr^{3+}$ ,  $Ga^{3+}$  uт.д.). Значение m определяется количеством слоев перовскита  $[A_{m-1}B_mO_{3m+1}]^{2-}$ , расположенных между флюоритоподобными слоями  $[Bi_2O_2]^{2+}$ , и может принимать целое число или полуцелые значения в диапазоне 1-5 (рис. 1). Если m — полуцелое число, то в решетке есть альтернативные слои перовскита с т, отличающимся на 1. Например, при m = 1.5 в решетке равное количество слоев с m = 1 и m = 2. Например, значение m=1 соответствует соединению  $Bi_2WO_6$ , m=2 соответствует  $Bi_2PbNbO_9$ , m=3 соответствует  $Bi_4Ti_3O_{12}$ , m=4 соответствует  $\mathrm{Bi_4CaTi_4O_{15}},\ m=5$  соответствует  $Bi_4Sr_2Ti_5O_{18}$ . Позиции A и B могут быть заняты одним и тем же или несколькими разными атомами. Атомные замены в положениях А и В оказывают существенное влияние на электрофизические характеристики ФА. В частности, происходят большие изменения значений диэлектрической проницаемости, проводимости, кроме того, температура Кюри  $T_{\rm C}$  также может изменяться в широких пределах. Таким образом, изучение катионзамещенных соединений ФА играет важную роль в создании материалов для различных технологических приложений. Структура соединений СФА  $\mathrm{Bi}_2 A_{m-1} B_m \mathrm{O}_{3m+3}$  выше точки Кюри  $T_{\rm C}$  является тетрагональной и принадлежит пространственной группе 14/ттт. Тип пространственной группы ниже точки Кюри  $T_{\rm C}$  зависит от значения числа т. Для нечетного т пространственной группы сегнетоэлектрической фазы является B2cb или  $Pca2_1$ , для четного m это  $A2_1am$ , а для полуцелого m это *Cmm*2 или *I2cm*.

Научный интерес к синтезу и изучению новых соединений ФА стимулируется многочисленными примерами их использования в различных электронных устройствах, благодаря своим уникальным физическим свойствам (пьезоэлектрическим, сегнетоэлектрическим и др.). Они демонстрируют низкие температурные коэффициенты диэлектрических и пьезоэлектрических потерь, а также низкие температуры старения в дополнение к высоким температурам Кюри ( $T_{\rm C} \leq 965^{\circ}{\rm C}$ ) [11,12].



**Рис. 1.** Структуры  $\Phi A$  с m=2, 3, 4.



**Рис. 2.** Структуры  $Bi_3Ti_{1.5}W_{0.5}O_9$  с m=2.

Впервые в 1976 г. Кікисһі синтезировал  $Bi_3Ti_{1.5}W_{0.5}O_9$  [13], а в 2005 г. Нуаtt опубликовал свое исследование кристаллической структуры  $Bi_3Ti_{1.5}W_{0.5}O_9$  [14]. Целью настоящей работы было изучение микро- и кристаллической структуры, пьезо- и диэлектрических характеристик соединения  $Bi_3Ti_{1.5}W_{0.5}O_9$  (см. рис. 2) и измерение температуры фазового перехода.

## 2. Эксперимент

Поликристаллический образец ФА был синтезирован твердофазной реакцией соответствующих оксидов Bi<sub>2</sub>O<sub>3</sub>, TiO<sub>2</sub>, WO<sub>3</sub>, все исходные соединения были марки ЧДА. После взвешивания по стехиометрическому составу и тщательного измельчения исходных оксидов с добавлением этилового спирта прессованные образцы прокаливали при температуре 770°C в течение 4 h. Обжиг образцов проводился в лабораторной муфельной печи на воздухе. Затем образец дробили, многократно измельчали и прессовали в таблетки диаметром 10 и толщиной  $1.0 \times 1.5 \, \text{mm}$  с последующим финальным синтезом ФА при температуре 1100°C (2 h). Рентгенограмма регистрировалась на дифрактометре Rigaku Ultima IV с Си-рентгеновской трубкой. Излучение Си $K\alpha 1$ ,  $\alpha 2$  было выделено из общего спектра с помощью Ni-фильтра. Рентгенограмму измеряли в диапазоне углов  $2\theta$  от 10до  $60^{\circ}$  с шагом сканирования  $0.02^{\circ}$  и экспозицией (время регистрации интенсивности) 4 с на точку. Анализ профиля рентгенограммы, определение положения линий, их индексация (hkl) и уточнение параметров элементарной ячейки проводились с помощью программы PCW 2.4 [15]. Для измерения диэлектрической проницаемости и электропроводности на плоские поверхности

**Таблица 1.** Параметры элементарной ячейки.  $a_0$ ,  $b_0$ ,  $c_0$ , V,  $a_t$  — параметр тетрагонального периода, c' — высота октаэдра по оси c,  $\delta c'$  — отклонение от кубической формы,  $\delta b_0$  — ромбическое искажение.

Соединение	a <sub>0</sub> , Å	$b_0$ , Å	c <sub>0</sub> , Å	V, Å <sup>3</sup>	c', Å	$a_t$ , %	$\delta c'$ , %	$\delta b_0$ , %
Bi <sub>3</sub> Ti <sub>1.5</sub> W <sub>0.5</sub> O <sub>9</sub>	5.3861	5.3742	24.8572	719.51	3.7586	3.8043	-1.2	-0.2

**Таблица 2.** Диэлектрические характеристики  $\mathrm{Bi}_3\mathrm{Ti}_{1.5}\mathrm{W}_{0.5}\mathrm{O}_9$ : температура Кюри  $T_\mathrm{C}$ , пьезомодуль  $d_{33}$ , толеранс фактор t, относительная диэлектрическая проницаемость  $\varepsilon/\varepsilon_0$ , энергия активации  $E_n$ 

Соединение	T <sub>C</sub> , °C	<i>d</i> <sub>33</sub> , pC/N	t	$arepsilon/arepsilon_0(T)$ (на $100\mathrm{kHz}$ )	$E_1/E_2/E_3$ , eV	
Bi <sub>3</sub> Ti <sub>1.5</sub> W <sub>0.5</sub> O <sub>9</sub>	760	8	0.9778	1000	0.67/0.29/0.06	

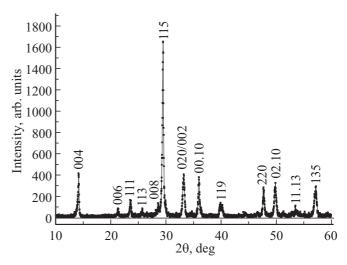
образцов ФА в виде дисков диаметром 10 и толщиной около 1.5 mm наносились электроды с использованием Ад-пасты, отожженной при температуре 700°C (для 1 h). Температурные и частотные зависимости диэлектрических характеристик измерялись с помощью измерителя иммитанса Е7-20 в диапазоне частот от 100 kHz до 1 MHz и в интервале температур от комнатной до 900°C. Образец подвергался поляризации в масляной бане при 125°C при напряжении 35 kV/cm в течение 30 min. Снимки сколов поверхности образца Bi<sub>3</sub>Ti<sub>1.5</sub>W<sub>0.5</sub>O<sub>9</sub> получены в ЦКП ЮНЦ РАН на 3D-сканирующем лазерном микроскопе KeyenceVK-9700 (Япония), оснащенном коротковолновым лазером (408 nm). Фотографии получены в режиме отраженного света конфокальным методом, благодаря чему четкость достигалась одинаково во всей исследуемой области. Шаг сканирования по высоте (ось Z) составлял 0.08  $\mu$ m в режиме Real PeakDetection.

# 3. Результаты и обсуждение

Дифрактограмма исследуемого твердого раствора  ${\rm Bi_3Ti_{1.5}W_{0.5}O_9}$  соответствует однофазной ФА с m=2 и не содержит дополнительных изоструктурных рефлексов. Было обнаружено, что синтезированное соединение  ${\rm Bi_3Ti_{1.5}W_{0.5}O_9}$  семейства ФА кристаллизуются в орторомбическую систему с пространственной группой элементарной ячейки  $A2_1am$  (No 36). На рис. 3 представлена экспериментальная порошковая рентгенограмма исследуемого соединения  ${\rm Bi_3Ti_{1.5}W_{0.5}O_9}$ .

По данным рентгеновской дифракции определены параметры и объем элементарной ячейки (табл. 1).

Также в табл. 1 приведены параметры орторомбической  $\delta b_0$  и тетрагональной  $\delta c'$  деформации; средний тетрагональный период  $a_t$ , толеранс фактор t и средняя толщина одного слоя перовскита c';  $c'=3c_0/(8+6m)$  — толщина одиночного перовскитоподобного слоя,  $a_t=(a_0-b_0)/2$  — среднее значение тетрагонального периода;  $a_0$ ,  $b_0$ ,  $c_0$  — периоды решетки;  $\delta c'=(c'-a_t)/a_t$  — отклонение ячейки от кубической формы, то есть удлинение или сокращение от кубической формы;



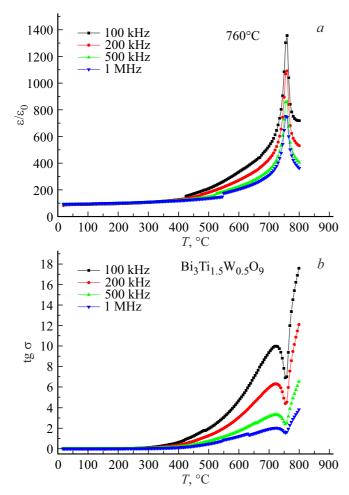
**Рис. 3.** Экспериментальная кривая рентгенограммы соединения  $Bi_3Ti_{1.5}W_{0.5}O_9$ .

 $\delta b_0 = (b_0 - a_0)/a_0$  — ромбическая деформация [16–18]. Полученные параметры элементарной ячейки исследованных образцов ФА  $\mathrm{Bi_3Ti_{1.5}W_{0.5}O_9}$  близки к определенным ранее: a=5.4018 (2) Å, b=5.3727 (4) Å, c=24.9388 (1) Å [14]. Толеранс фактор t был введен Гольдшмидтом [19] как геометрический критерий, определяющий степень устойчивости и искажения кристаллической структуры:

$$t = (R_A + R_O)/[\sqrt{2}(R_B + R_O)],$$
 (2)

где  $R_A$  и  $R_B$  — радиусы катионов в узлах A и B соответственно;  $R_{\rm O}$  — ионный радиус кислорода. В настоящей работе толеранс фактор t был рассчитан с учетом ионных радиусов по Шеннону [20] для соответствующих координационных чисел (CN) ( ${\rm O^{2-}}$  (CN = 6)  $R_{\rm O}=1.40$  Å,  ${\rm W^{6+}}$  (CN = 6)  $R_{{\rm W^{6+}}}=0.6$  Å,  ${\rm Ti^{4+}}$  (CN = 6)  $R_{{\rm Ti^{4+}}}=0.605$  Å).

Чтобы получить степень искажения идеальной структуры перовскита, мы определили толеранс фактор t, который представлен в табл. 2.



**Рис. 4.** Температурные зависимости относительной диэлектрической проницаемости  $\varepsilon/\varepsilon_0$  (a) и тангенса угла диэлектрических потерь ( $\operatorname{tg}\sigma$ ) (b) для  $\operatorname{Bi}_3\operatorname{Ti}_{1.5}\operatorname{W}_{0.5}\operatorname{O}_9$  на частотах от  $100\,\mathrm{kHz}$  до  $1\,\mathrm{MHz}$ .

В таблице Шеннона не предоставлен ионный радиус  $\mathrm{Bi^{3+}}$  для координации с  $\mathrm{CN}=12$ . Поэтому его значение было определено из ионного радиуса с  $\mathrm{CN}=8$  ( $R_{\mathrm{Bi^{3+}}}=1.17\,\mathrm{Å}$ ), умноженного на коэффициент аппроксимации 1.179 и для  $\mathrm{Bi^{3+}}$  ( $\mathrm{CN}=12$ ) мы получили  $R_{\mathrm{Bi^{3+}}}=1.38\,\mathrm{Å}$ . Помимо результатов структурных исследований были получены температурные зависимости относительной диэлектрической проницаемости  $\varepsilon/\varepsilon_0$  и тангенса угла диэлектрических потерь  $\mathrm{tg}\,\sigma$  на различных частотах. На рис. 4 показаны температурные зависимости относительной диэлектрической проницаемости  $\varepsilon(T)$  (a) и тангенса угла диэлектрических потерь (b) для сегнетоэлектрического соединения  $\mathrm{Bi_3Ti_{1.5}W_{0.5}O_9}$  в интервале частот от  $\mathrm{100\,kHz}$  до  $\mathrm{1\,MHz}$ .

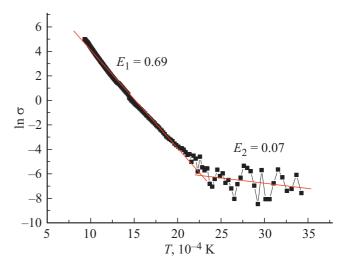
Максимум диэлектрической проницаемости, соответствующий фазовому переходу сегнетоэлектрика в параэлектрик ( $T_{\rm C}$ ), отчетливо наблюдается при  $T_{\rm C}=760^{\circ}{\rm C}$  (на частотах от  $100\,{\rm kHz}$  до  $1\,{\rm MHz}$ ) в работе Shi Luo и др. [21] указана температура Кюри  $T_{\rm C}=730^{\circ}{\rm C}$ . В нашем случае  $T_{\rm C}=723^{\circ}{\rm C}$  соответствует максимуму значения тангенса угла диэлектрических потерь до фазового

перехода. Пиковое значение относительной диэлектрической проницаемости примерно  $\varepsilon/\varepsilon_0$  в 14 раз превышает значение относительной диэлектрической проницаемости  $\varepsilon/\varepsilon_0$  при комнатной температуре. Диэлектрические потери очень малы, особенно при температуре ниже 300°С. С повышением температуры диэлектрические потери увеличиваются до температуры 723°С и имеют четко выраженный максимум на всех измеряемых частотах, а затем резко снижаются до 754°С. Минимум диэлектрических потерь, обычно, опережает пик диэлектрической проницаемости на 5°С. При дальнейшем повышении температуры диэлектрические потери резко возрастают.

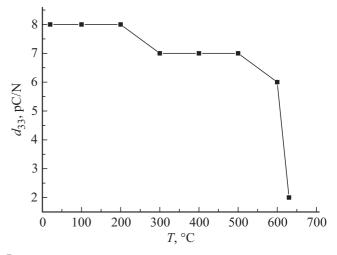
Энергия активации  $E_{\rm a}$  определялась из уравнения Аррениуса

$$\sigma = (A/T) \exp[-E_a/(kT)], \tag{3}$$

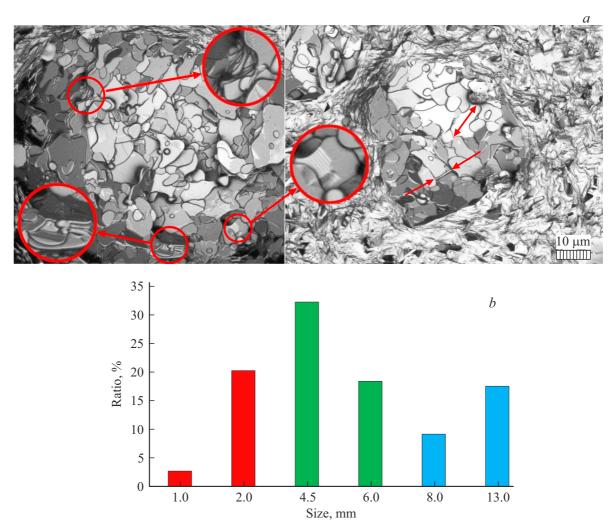
где  $\sigma$  — электропроводность, k — постоянная Больцмана, A — постоянная,  $E_{\rm a}$  — энергия активации. Типичная зависимость  $\ln \sigma$  ( $\sigma$ -проводимость) от 1/T (на



**Рис. 5.** Зависимость  $\ln \sigma$  от 1/T для образца  ${\rm Bi}_3{\rm Ti}_{1.5}{\rm W}_{0.5}{\rm O}_9$ .



**Рис. 6.** Температурная зависимость пьезоэлектрической постоянной  $(d_{33})$  Bi<sub>3</sub>Ti<sub>1.5</sub>W<sub>0.5</sub>O<sub>9</sub>



**Рис. 7.** СЭМ-изображения поверхности поперечного скола  $Bi_3Ti_{1.5}W_{0.5}O_9$  (*a*) и распределение по размерам зерен (*b*).

частоте  $100\,\mathrm{kHz}$ ), которая использовалась для определения энергии активации  $E_\mathrm{a}$ , показана на рис. 5 для ФА  $\mathrm{Bi_3Ti_{1.5}W_{0.5}O_9}$ . Соединение  $\mathrm{Bi_3Ti_{1.5}W_{0.5}O_9}$  имеет две области температур, в которых энергия активации  $E_\mathrm{a}$  существенно различается по значению. В области низких температур электропроводность определяется, преимущественно, примесными дефектами с очень низкими энергиями активации порядка нескольких сотых электрон-вольта.

Для соединений  ${\rm Bi_3Ti_{1.5}W_{0.5}O_9}$  мы наблюдаем область с ярко выраженной примесной проводимостью в интервале температур от 20 до  $450^{\circ}{\rm C}$ . В области высоких температур преобладает собственная проводимость.

На рис. 6 показана зависимость пьезомодуля  $(d_{33})$  Ві $_3$ Ті $_{1.5}$ W $_{0.5}$ O $_9$  от температуры. Керамика Ві $_3$ Ті $_{1.5}$ W $_{0.5}$ O $_9$  демонстрирует хорошую стабильность после термического воздействия до температуры 550° С. В табл. 2 представлено значение пьезомодуля  $d_{33}$  для Ві $_3$ Ті $_{1.5}$ W $_{0.5}$ O $_9$ .

На рис. 7, a показаны СЭМ-изображения керамики  $\mathrm{Bi}_3\mathrm{Ti}_{1.5}\mathrm{W}_{0.5}\mathrm{O}_9$ , спеченной при 1100 °С. Можно видеть, что зерна имеют пластинчатую морфологию, что является типичной характеристикой поликристаллической

керамики семейства ФА. Такой анизотропный характер объясняется тем, что скорость роста зерен в плоскости a-b значительно выше, чем в направлении оси cкристалла ВізТі<sub>1.5</sub>W<sub>0.5</sub>O<sub>9</sub>, из-за существования жестких слоев  $(Bi_2O_2)^{2+}$ . Плоскость a-b параллельна плоскости пластинчатых зерен, а ось c параллельна направлению оси пластинчатых зерен. На СЭМ-изображениях керамики  $Bi_3Ti_{1.5}W_{0.5}O_9$  смешанные пластинчатые зерна разной ориентации складываются вместе. В характере расположения кристаллитов наблюдаются стопки из тонких  $(0.5\,\mu\text{m})$  пластинчатых зерен (рис. 7, a, выделенные области), что также характерно для керамики семейства ФА. Оценка размеровпроводилась с учетом всех видимых зерен в независимости от их взаимного расположения. При этом выбиралась линия наибольшей длины (рис. 7, *a*, стрелки).

На рис. 7, b показана гистограмма распределения по размеру зерна в процентном отношении к общему количеству зерен на поверхности скола. Видно, что основная масса зерен (около 70%) имеет размер  $2-6\,\mu\text{m}$ , что говорит о равномерности в их распределении. Это, вместе с высокой плотностью и низкой пористостью ке-

рамики, а также фактом отсутствия стекловидной фазы, позволяет сделать вывод, что выбранные температурные условия спекания  $(1100^{\circ}\text{C})$  являются оптимальными.

#### 4. Заключение

Твердотельным методом синтезирован слоистый перовскитоподобный оксид висмута  $Bi_3Ti_{1.5}W_{0.5}O_9$  семейства ФА. Проведенное в настоящей работе рентгеноструктурное исследование показало, что все полученное соединение однофазно с ромбической кристаллической решеткой ( $A2_1am$ , No 36).

В работе определены температура фазового перехода  $T_{\rm C}$  параэлектрик-сегнетоэлектрик  $T_{\rm C}=760^{\circ}{\rm C}$  и оптимальная температура спекания  $T=1100^{\circ}{\rm C}$ , исследована микроструктура поверхности скола керамики  ${\rm Bi}_3{\rm Ti}_{1.5}{\rm W}_{0.5}{\rm O}_9$  и измерен пьезомодуль  $d_{33}=8\,{\rm pC/N}$ . Установлено, что слоистый перовскитоподобный оксид висмута  ${\rm Bi}_3{\rm Ti}_{1.5}{\rm W}_{0.5}{\rm O}_9$  семейства  $\Phi{\rm A}$  сохраняет неизменными пьезосвойства до температуры  $T=550^{\circ}{\rm C}$ .

Таким образом, слоистый оксид перовскита висмута  $Bi_3Ti_{1.5}W_{0.5}O_9$  семейства  $\Phi A$  может стать основой для создания новых высокотемпературных бессвинцовых пьезосегнетоэлектрических материалов.

#### Благодарности

Южный федеральный университет за использование оборудования и поддержку (грант № 21-19-00423 Российского научного фонда).

#### Конфликт интересов

Авторы заявляют об отсутствии конфликта интересов.

#### Список литературы

- [1] B. Aurivillius. Arkiv. Kemi. **54**, 463 (1949).
- [2] B. Aurivillius. Arkiv. Kemi. 58, 499 (1949).
- [3] B. Aurivillius. Arkiv. Kemi. 37, 512 (1950).
- [4] Г.А. Смоленский, В.А. Исупов, А.И. Аграновская. ФТТ 1, 169 (1959).
- [5] И.Г. Исмаилзаде. Изв. АН СССР 24, 1198 (1960).
- [6] B. Aurivillius. Phys. Rev. 12, 6893 (1962).
- [7] E.C. Subbarao. Am. Ceram. Soc. 45, 166 (1962).
- [8] E.C. Subbarao. Chem. Phys. **34**, 695 (1961).
- [9] E.C. Subbarao. Phys. Rev. **122**, 804 (1961).
- [10] E.C. Subbarao. Phys. Chem. Solids 23, 665 (1962).
- [11] С.В. Зубков, В.Г. Власенко. ФТТ 59, 2325 (2017).
- [12] S.V. Zubkov, S.I. Shevtsova. Adv. Mater. 6, 173 (2020).
- [13] T. Kikuchi. J. Less-Common Met. 48, 319 (1976).
- [14] Neil C. Hyatt, Ian M. Reaney, S. Kevin Knight. Phys. Rev. B 71, 024119 (2005).
- [15] W. Kraus, G. Nolze. PowderCell for Windows. Version 2.3. Federal Institute for Materials Research and Testing, Berlin, (1999).
- [16] В.А. Исупов. ЖНХ 39, 5, 731 (1994).
- [17] V.A. Isupov. Ferroelectrics 189, 211 (1996).

- [18] В.А. Исупов. Неорган. материалы 421, 353 (2006).
- [19] V.M. Goldschmidt. Geochemische Verteilungsgesetze der Elemente. Norske, Oslo (1927).
- [20] R.D. Shannon. Acta Crystallogr. A 32, 75 (1976).
- [21] Shi Luo, Y. Noguchi, M. Miyayama, T. Kubo. Mater. Res. Bull. 36, 531 (2001).

Редактор Ю.Э. Китаев