#### 04,05

# Получение, структура, диэлектрические и магнитные свойства керамики SrFe<sub>2/3</sub>W<sub>1/3</sub>O<sub>3</sub>

© А.В. Павленко<sup>1,2</sup>, А.В. Турик<sup>1</sup>, Л.А. Шилкина<sup>1</sup>, С.П. Кубрин<sup>1</sup>, Ю.В. Русалев<sup>3</sup>, Л.А. Резниченко<sup>1</sup>, И.Н. Андрюшина<sup>1</sup>

<sup>1</sup> Научно-исследовательский институт физики ЮФУ, Ростов-на-Дону, Россия <sup>2</sup> Южный научный центр РАН, Ростов-на-Дону, Россия <sup>3</sup> International Research Center "Smart materials", Southern Federal University, Rostov-on-Don, Russia E-mail: AntVPR@mail.ru

(Поступила в Редакцию 6 сентября 2017 г.)

Методом твердофазных реакций с последующим спеканием по обычной керамической технологии получены поликристаллические образцы керамики SrFe<sub>2/3</sub>W<sub>1/3</sub>O<sub>3</sub> (SFWO). Рентгеноструктурный анализ показал, что при комнатной температуре керамика SFWO однофазна и обладает структурой типа перовскита с тетрагональной симметрией и параметрами: a = 3.941(9) Å, c = 3.955(6) Å, c/a = 1.0035. При исследовании магнитных характеристик и эффекта Мессбауэра в керамике SFWO установлено, что материал является ферримагнетиком, а ионы железа находятся только в валентном состоянии Fe<sup>3+</sup>. Высказано предположение, что в SFWO в интервале температур  $T = 150-210^{\circ}$ С при понижении температуры происходит размытый фазовый переход из кубической (параэлектрической) в тетрагональную (сегнетоэлектрическую) фазу.

Работа выполнена при финансовой поддержке МОН Минобрнауки России (проекты № 3.6371.2017/8.9, 3.6439.2017/8.9, 3.5346.2017/8.9) и гранта РФФИ № 16-32-60095 мол\_а\_дк.

DOI: 10.21883/FTT.2018.03.45554.263

#### 1. Введение

Мультиферроикам, в которых магнитное и электрическое упорядочения сосуществуют в широком интервале температур, уделяется все большее внимание, что обусловлено как возможностью их использования в современных устройствах [1], так и наличием в них ряда новых свойств, отсутствующих в сегнетоэлектриках и магнетиках [2]. Двойные железосодержащие перовскиты с общей химической формулой  $AFe_{2/3}W_{1/3}O_3$  (A = Pb, Sr, Ва, Са) являются типичными представителями данного класса веществ. Впервые эти соединения были синтезированы в середине 1960-х годов [2-4], однако интенсивно начали исследоваться лишь в последние десятилетия, когда появилась необходимость создания мультиферроиков с достаточно высокими температурами магнитных и сегнетоэлектрических (СЭ) фазовых переходов (ФП) [5-8]. Как показывает анализ литературы, к настоящему времени хорошо изучены свойства лишь PbFe<sub>2/3</sub>W<sub>1/3</sub>O<sub>3</sub>, а характеристики остальных соединений изучены фрагментарно. Более того, сведения о температурах СЭ  $(T_C)$ и магнитного  $(T_M)$  ФП, магнитоэлектрическом и магнитодиэлектрическом эффектах, валентностях катионов Fe и W зачастую неоднозначны, либо вообще отсутствуют. Так, например, согласно [5,8] SrFe<sub>2/3</sub>W<sub>1/3</sub>O<sub>3</sub>(SFWO) в интервале температур -263-150°C обладает тетрагональной структурой с пространственной группой І4/т и при T < 100°C характеризуется сосуществованием

ферримагнитных и антисегнетоэлектрических свойств. Однако экспериментальное подтверждение антисегнетоэлектрического состояния в SFWO электрофизическими измерениями в настоящее времени отсутствует.

Учитывая, что SFWO является ферримагнетиком с высокими значения  $T_M$  и  $T_C$ , благоприятствующими для использования этого соединения в качестве компонента новых мультиферроиков, представляются актуальными исследования, направленные на установление закономерностей формирования его структуры и диэлектрических характеристик в области температур 20–300°C, чему и посвящена настоящая работа.

## Методы получения и исследования образцов

Керамика SWFO была изготовлена методом твердофазных реакций из SrCO<sub>3</sub>, WO<sub>3</sub> и Fe<sub>2</sub>O<sub>3</sub> высокой степени чистоты (ч, чда) обжигом в две стадии, с промежуточным помолом, при температурах  $T_1 = 1000^{\circ}$ C и  $T_2 = 1200^{\circ}$ C и временах обжига  $\tau_1 = 4$  h и  $\tau_2 = 2$  h. Режим спекания керамических заготовок SWFO составил  $T_{cn} = 1400^{\circ}$ C и  $\tau_{cn} = 2.5$  h.

Рентгенофазовый (РФА) и рентгеноструктурный (РСА) анализы проводили на дифрактометре ДРОН-3 с использованием Со*К*<sub>α</sub>-излучения. Расчет параметров ячейки выполнен по стандартной методике [3]. Мессбауэровские спектры измерялись с помощью спектрометра



**Рис. 1.** *а* — рентгенограмма керамики SWFO. *b*–*d* — температурные зависимости: полуширины линии 200, *B*<sub>200</sub>, объема, *V*, и параметров ячейки *a* (1), *c* (2) соединения SWFO соответственно. Для *T* = 140°C приведена полуширина мультиплета 002, 200, аппроксимированного функцией Лоренца для одиночной линии, соответствующей неразрешенному дублету.

MS1104Em. Источником гамма-квантов служил <sup>57</sup>Co в матрице Rh. Модельную расшифровку спектров проводили в программе SpectrRelax. Изомерные химические сдвиги определяли относительно металлического  $\alpha$ -Fe.

Магнитные измерения были проведены на магнитометре Lakeshore VSM 7404. Измерения относительной диэлектрической проницаемости ( $\varepsilon/\varepsilon_0$ , где  $\varepsilon_0 = 8.854 \cdot 10^{-12}$  F/m) и тангенса угла диэлектрических потерь (tg  $\delta$ ) в диапазоне частот  $f = 10^2 - 10^5$  Hz и удельного сопротивления  $\rho$  при  $T = 30 - 300^{\circ}$ С проводили с помощью LRC-метра HIOKI 3522. Петли диэлектрического гистерезиса (зависимости поляризованности P от электрического напряжения U) при  $T \sim 30^{\circ}$ С на частоте 500 Hz получали с помощью анализатора TFAnalizer 2000.

## 3. Экспериментальные результаты и обсуждение

На рис. 1, *а* приведена рентгенограмма керамики SFWO, снятая при комнатной температуре. Установлено, что объекту свойственна структура типа перовскита с тетрагональной (T) симметрией и параметрами: a = 3.941(9) Å, c = 3.955(6) Å, c/a = 1.0035. При угле  $2\theta = 32.3^{\circ}$  идентифицирована слабая сверхструктурная линия, указывающая на удвоение параметров перовскитной ячейки, что свидетельствует о частичной локальной упорядоченности в расположении катионов Fe и W.

Рентгенографическое исследование в интервале температур  $20 \le T \le 300^{\circ}$ С показало, что кристаллическая решетка SFWO сохраняет Т симметрию в интервале  $20 \le T < 150^{\circ}$ С, имеет кубическую симметрию (С) при  $T > 225^{\circ}$ С, а в области температур  $150 < T \le 225^{\circ}$ С фазы Т и С сосуществуют.

На рис. 1, *b*-*c* представлены зависимости от температуры параметров a, c, объема (V) и полуширины рентгеновской линии (200)<sub>к</sub>, B<sub>200</sub>. Видно, что эти зависимости носят немонотонный характер. При  $T = 90 - 100^{\circ}$ С изменяются наклоны a(T) и V(T), связанные по-видимому, с магнитным фазовым переходом [5]. При T = 140-150°C обнаруживаются скачки объема  $\Delta V = -0.14 \text{ Å}^3$  и  $B_{200}$ , а в интервале  $T = 160 - 200^{\circ}$ С имеет место постоянство параметра и объема ячейки (инварный эффект), обусловленное размытым ФП из Т в С фазу (т.е. в этой области Т в С фазы сосуществуют, а увеличение температуры приводит к изменению соотношения фаз), аналогично тому, как это имело место в керамике PbFe<sub>1/2</sub>Nb<sub>1/2</sub>O<sub>3</sub> [9]. В С-фазе  $B_{200}$  продолжает медленно убывать, а a и V, вследствие теплового расширения, увеличиваться.

Результаты исследования эффекта Мессбауэра в керамике SWFO приведены на рис. 2 и в таблице. Мессбауэровский спектр представляют собой суперпозицию трех Зеемановских секстетов (рис. 2), соответствующих трем неэквивалентным магнитным состояниям ионов Fe<sup>3+</sup>. Параметры секстетов приведены в таблице. Величины изомерных сдвигов секстетов спектра образца SFWO

Компонента	$\delta\pm 0.02$ , mm/s	$arepsilon \pm 0.02,$ mm/s	$H \pm 1$ , kOe	$A \pm 1, \%$	$G\pm 0.02,$ mm/s
Секстет 1	0.38	-0.02	380	25	0.79
Секстет 2	0.39	-0.01	348	58	1.24
Секстет 3	0.39	-0.01	300	17	0.83

Параметры мессбауэровского спектра комнатной температуры образца SrFe<sub>2/3</sub>W<sub>1/3</sub>O<sub>3</sub>

Примечание.  $\delta$  — изомерный сдвиг,  $\varepsilon$  — квадрупольное смещение, H — сверхтонкое магнитное поле на ядрах <sup>57</sup>Fe, A — площадь компонент спектра, G — ширина линий спектра.

примерно равны друг другу и соответствуют ионам Fe<sup>3+</sup> в октаэдрическом кислородном окружении [10].

На рис. 3 приведены петли магнитного гистерезиса M(H) керамик SWFO, измеренные при  $T = 30^{\circ}$ C. Зависимость M(H) образца SWFO имеет свойственную ферримагнетикам вытянутую форму, а величины остаточной намагниченности и коэрцитивного поля составили 0.052 emu/g и 598 Oe соответственно. Появление ферримагнитных свойств в SWFO, согласно [5,7], может быть обусловлено двумя причинами: во-первых, существованием в его структуре двух или более типов позиций для атомов железа и частичным упорядочением катионов Fe<sup>3+</sup> и W<sup>6+</sup>, во-вторых, появлением катионов Fe<sup>2+</sup>. Результаты PCA и эффекта MБ свидетель-



**Рис. 2.** Мессбауэровский спектр образца SWFO, измеренный при комнатной температуре.



**Рис. 3.** Зависимости M(H) керамики SWFO при  $T = 30^{\circ}$  С.



**Рис. 4.** Зависимости P(U) и I(U) керамики SWFO при  $T = 30^{\circ}$ С, измеренные в режиме учета компенсации токов утечки. На вставке — зависимость P(U) без учета компенсации токов утечки.

ствуют в пользу того, что в нашем случае реализуется первая ситуация.

В SWFO зависимость P(U) (рис. 4, вставка), имела эллипсоидальную форму, что обусловлено низким сопротивлением керамики ( $\rho = 5 \cdot 10^5 \Omega \cdot m$ ). С целью исключения при измерении петель диэлектрического гистерезиса вкладов токов утечки был использован режим измерения анализатора TFAnalizer 2000. Это позволило фиксировать характерные для СЭ кривые P(U) и I(U).

На рис. 5 приведены зависимости  $\varepsilon/\varepsilon_0(T)$  и tg  $\delta(T)$ (*ε*<sub>0</sub> — электрическая постоянная) керамики SWFO. При  $T = 30^{\circ}$ С в SWFO имеет место максимальная для исследованного диапазона температур дисперсия диэлектрической проницаемости  $\Delta \varepsilon = (\varepsilon (f = 10^2 \text{ Hz}))$  $-\varepsilon(f = 10^5 \,\text{Hz}))/\varepsilon(f = 10^2 \,\text{Hz})$  (рис. 6). С повышением температуры наблюдается уменьшение  $\Delta \varepsilon$  и формирование в области магнитного ФП, согласно [5], слабовыраженных максимумов  $\varepsilon/\varepsilon_0(T)$  и tg  $\delta(T)$ , связанных с проявлением магнитоэлектрического взаимодействия. Дальнейший рост температуры сопровождается увеличением  $\varepsilon/\varepsilon_0$  и tg  $\delta$  и формированием при T = 150-220°C частотно-зависимых размытых максимумов  $\varepsilon/\varepsilon_0(T=T_m)$ , связанных, согласно данным PCA, с размытым ФП из тетрагональной в кубическую фазу. Зависимость  $T_m(f)$  аппроксимирована соотношением



Рис. 5. Зависимости  $\varepsilon/\varepsilon_0(T)$  и tg  $\delta(T)$  керамики и SWFO при  $T = 30-300^{\circ}$ С и  $f = 10^3 - 10^5$  Hz, снятые в режиме охлаждения.



**Рис. 6.** Зависимости  $(\varepsilon/\varepsilon_0)^{-1}(T)$  и  $\Delta\varepsilon(T)$  керамики SWFO.  $T_{\text{FM}}$  — температура магнитного фазового перехода согласно [5].



**Рис. 7.** Зависимость  $(\ln(f_0) - \ln(f))^{-1}$  от  $T_m$  в керамике SWFO, иллюстрирующая выполнение законы Фогеля–Фулчера. Светлые маркеры — эксперимент, сплошная линия — расчет.

7 Физика твердого тела, 2018, том 60, вып. 3

Фогеля-Фулчера (рис. 7)

$$f = f_0 \exp\left(E_{\text{act}}/\left(k(T_m - T_f)\right)\right),\tag{1}$$

где  $f_0$  — частота попыток преодоления потенциального барьера  $E_{\rm act}$ , k — постоянная Больцмана,  $T_f$  — температура Фогеля—Фулчера, интерпретируемая как температура "статического замораживания" электрических диполей. Рассчитанное значение  $E_{\rm act} \approx 0.16 \, {\rm eV}$  характерно для сегнетоэлектриков-релаксоров, значение  $T_f \approx 10^{\circ}$ С.

Рассчитанное значение температуры Бернса  $(T_b)$  в керамике SWFO (рис. 6) составило ~ 250°С и более чем на 70°С превышало  $T_m$ . Последнее говорит о том, что кластеры тетрагональный фазы исчезают лишь при  $T \sim 250°$ С, что и обусловливает фиксируемое именно в этой области температур уменьшение  $B_{200}$  (рис. 2) и минимальные значения  $\Delta \varepsilon$  (рис. 6). В интервале 250–300°С формируется практически бездисперсный участок  $\varepsilon/\varepsilon_0(T)$ .

Таким образом, результаты исследований зависимостей P(U),  $\varepsilon/\varepsilon_0(T, f)$  и tg $\delta(T, f)$  в керамике SWFO, так же как и в PbF<sub>2/3</sub>W<sub>1/3</sub>O<sub>3</sub> [11], свидетельствуют о том, что при понижении температуры происходит размытый ФП из параэлектрической (С) фазы в сегнетоэлектрическую (T), что противоречит результатам работы [5], в которой предположено, что SFWO в тетрагональной фазе является антисегнетоэлектриком. Так как диэлектрических измерений в [5] не проводилось, достаточно сложно провести сопоставление результатов диэлектрических измерений. Скорее всего, наблюдаемые расхождения связаны с различными технологиями получения объектов, свойства которых, как это показано на примере керамики BaF<sub>2/3</sub>W<sub>1/3</sub>O<sub>3</sub> [7], могут сильно зависеть от термодинамической предыстории (условий приготовления) образцов.

#### 4. Выводы

Установлено, что керамика SFWO при комнатной температуре является однофазной (тетрагональная симметрия), с признаками локальной упорядоченности в расположении катионов Fe и W, и обладает сегнетоэлектрическими и ферримагнитными свойства. Ионы железа в объекте, согласно данным мессбауэровской спектроскопии, находятся только в валентном состоянии Fe<sup>3+</sup> в трех неэквивалентных магнитных состояниях.

Рентгенографическое исследование керамики SWFO показало, что кристаллическая решетка SFWO в интервале температур  $20 \le T < 150^{\circ}$ С имеет тетрагональную симметрию, при  $T > 225^{\circ}$ С — кубическую, а в области температур  $150 < T \le 225^{\circ}$ С эти фазы сосуществуют.

При исследовании диэлектрических характеристик предположено, что SFWO можно отнести к сегнетоэлектрикам-релаксорам, в которых при 150–220°С протекает размытый фазовый переход из сегнетоэлектрического (Т-фаза) в параэлектрическое (С-фаза) состояние. Полученные в работе результаты могут быть использованы при разработке мультиферроидных структур на базе двойных железо-содержащих перовскитов.

## Список литературы

- T. Kimura, T. Goto, H. Shintani, K. Ishizaka, T. Arima, Y. Tokura. Nature **426**, 55 (2003).
- [2] А.П. Пятаков, А.К. Звездин. УФН 182, 6, 593 (2012).
- [3] Е.Г. Фесенко. Семейство перовскита и сегнетоэлектричество. Атомиздат, М. (1972). 248 с
- [4] G. Blasse. J. Inorg. Nucl. Chem. 27, 993 (1965).
- [5] S.A. Ivanov, S.G. Eriksson, R. Tellgren, H. Rundlof. Mater. Res. Bull. 36, 2585 (2001).
- [6] S.A. Ivanov, S.G. Eriksson, R. Tellgren, H. Rundlof. Mater. Res. Bul. 39, 615 (2004).
- [7] S.A. Ivanov, S.-G. Eriksson, R. Tellgren, H. Rundlof, P. Nordblad, J. Eriksen. J. Solid State Chem. 179, 2645 (2006).
- [8] M. del C. Viola, M.S. Augsburger, R.M. Pinacca, J.C. Pedregosa, R.E. Carbonio, R.C. Mercadere. J. Solid State Chem. 175, 252 (2003).
- [9] А.В. Павленко, Л.А. Шилкина, Л.А. Резниченко. Кристаллография 56, 4, 729 (2011).
- [10] F. Menil. J. Phys. Chem. Solids 46, 7, 763 (1985).
- [11] Z.G. Ye, H. Schmid. Ferroelectrics 162, 119 (1994).