13

Особенности динамики решетки ферровольфрамат стронция в диапазоне температур 300–700 К

© А.С. Анохин¹, А.Г. Разумная², А.В. Павленко^{1,2}

 Федеральный исследовательский центр Южный научный центр РАН, Ростов-на-Дону, Россия
Южный федеральный университет, Ростов-на-Дону, Россия
E-mail: anokhin.andrey@gmail.com

Поступила в Редакцию 22 июля 2020 г. В окончательной редакции 22 июля 2020 г. Принята к публикации 24 июля 2020 г.

Методом спектроскопии комбинационного рассеяния света (КРС) исследована динамика решетки керамики ферровольфрамата стронция SrFe_{2/3}W_{1/3}O₃ в диапазоне температур 300–700 К. Анализ спектров КРС подтвердил тетрагональную симметрию ферровольфрамата стронция, что согласуется с данными рентгеноструктурного анализа. Выявлены особенности температурного поведения фононных мод ферровольфрамата стронция и показано что при температурах 410–500 К происходит размытый фазовый переход из тетрагональной в кубическую фазу.

Ключевые слова: мультиферроик, сегнетоэлектрик-релаксор, спектроскопия КРС, фазовые переходы.

DOI: 10.21883/FTT.2020.12.50296.157

1. Введение

Мультиферроикам, в которых магнитное и электрическое упорядочения сосуществуют в широком интервале температур, уделяется все большее внимание, что обусловлено как перспективами их использования в современных устройствах [1], так и наличием в них ряда новых эффектов, отсутствующих в сегнетоэлектриках и магнетиках [2]. Ферровольфрамат стронция SrFe_{2/3}W_{1/3}O₃ (SFWO) относится к типу двойных железосодержащих перовскитов и при комнатной температуре обладает сегнетоэлектрическими и ферримагнитными свойствами [3]. Недавно методом рентгеновской дифракции было показано [4], что кристаллическая решетка SFWO в интервале температур $293 \le T < 423$ К имеет тетрагональную симметрию, при T > 498 K кубическую, а в области температур $423 < T \le 498 \,\mathrm{K}$ эти фазы сосуществуют. Также исследование диэлектрических характеристик этого материала показало, что его можно отнести к сегнетоэлектрикам-релаксорам, в котором при T = 423-493 К наблюдается размытый фазовый переход из сегнетоэлектрического в параэлектрическое состояние. С помощью дифракции нейтронов Ивановым и соавторами [3], было определено что при 300 К SFWO обладает тетрагональной структурой и принадлежит к пространственной группе I4/m. Экспериментальные исследования динамики решетки и микроскопических механизмов фазовых переходов в SFWO к настоящему моменту довольно ограничены. Спектры комбинационного рассеяния света (КРС) двойных перовскитов с общей формулой А2В'В"О6 изучались в ряде работ [5-9]. В [8] изучались спектры

КРС двойных перовскитов Sr₂CoWO₆ с тетрагональной I4/m симметрий и Ca₂CoWO₆, Sr₂CoTeO₆, Ca₂CoTeO с моноклинной P21/n симметрией и было показано изменение частот некоторых колебаний в соединениях А₂СоВО₆ при изменении либо А, либо В элементов. В [9] изучались КРС и ИК спектры двойных перовскитов Sr₃Fe₂TeO₉ (SFTO), Sr₃Fe₂WO₉ (SFWO) и Ca₃Fe₂WO₉ (CFWO) при 300 K, проведен анализ колебаний структур различной симметрии, а также было показано, что некоторые из полос в спектрах SFTO расщепляются на две узкие компоненты, однако такое расщепление не наблюдалось для SFWO. В [10] изучались структурные и магнитные свойства нанокристаллических образцов Ba₃Fe₂WO₉ и Sr₃Fe₂WO₉, в работе представлены спектры КРС SFWO при комнатной температуре, рентгеновские и спектральные данные указывают на неупорядоченную структуру В-катионов в таких соединениях. Двойные оксиды со структурой перовскита при изменении температуры испытывают структурные фазовые переходы различной природы, при которых, как правило, понижается их симметрия. Такие изменения кристаллической структуры, связанные с сегнетоэлектрическими фазовыми переходами в перовскитах, проявляются в виде мягких мод, активных в спектрах КРС. Поэтому одним из основных источников информации о микроскопических механизмах фазовых переходов и динамике кристаллической решетки этих соединений являются методы спектроскопии КРС. Таким образом, исследование динамики решетки SFWO при фазовых переходах методом спектроскопии КРС является актуальной задачей. Этому и посвящена настоящая работа.

Методы получения и исследования объектов

Объектами исследования в работе выступили поликристаллические образцы $SrFe_{2/3}W_{1/3}O_3$, полученные в НИИ физики ЮФУ по технологии, описанной в работе [4]. Аттестация образцов, выполненная методом рентгеновской дифракции [4], показала, что керамика SWFO является однофазной и обладает тетрагональной симметрией при комнатной температуре.

Динамика решетки SFWO изучалась методом КРСспектроскопии. Для получения спектров КРС в диапазоне 50-1000 cm⁻¹ использовалось поляризованное излучение аргонового лазера ($\lambda = 514.5 \, \text{nm}$) и микро-КРС спектрометр Renishaw inVia Reflex. Спектр КРС регистрировался по схеме обратного рассеяния с помощью оптического микроскопа Leica (×50 объектив), диаметр лазерного пучка на образце составлял порядка 2 µm. Для температурных измерений использовалась печь Linkam ТНМЅ-600. Измерения проводились в лаборатории спектроскопии КРС кафедры "Нанотехнология" Южного федерального университета. Полученные спектры КРС были скорректированы на температурный фактор Бозе-Эйнштейна. Для определения параметров отдельных фононов проводилась аппроксимация экспериментального спектра набором гармонических осцилляторов.

3. Экспериментальные результаты и обсуждение

Идеальные ABO₃ перовскиты выше температуры Кюри имеют кубическую структуру $Pm\bar{3}m$, в которой отсутствуют КРС-активные фононы. Введение в такую структуру двух химически разных катионов, В' и В", может приводить к искажению кристаллической решетки и/или возникновению новой симметрии, отличной от кубической. Соединения двойных перовскитов A₂B'B"O₆ с высшей симметрией имеют кубическую структуру, относящуюся к пространственной группе $Fm\bar{3}m$. В зависимости от размера катионов А и В искажение решетки, обычно связанное с поворотом B^{II}O₆ и B^{VI}O₆ октаэдров, приводит к понижению симметрии до тетрагональной, орторомбической, ромбоэдрической, или даже моноклинной.

Согласно данным рентгеноструктурного анализа керамика SFWO при комнатной температуре характеризуется тетрагональной фазой с симметрией C_{4h}^5 (пространственная группа I4/m, Z = 2) [4,11]. Тетрагональную структуру I4/m можно получить из идеальной кубической $Fm\bar{3}m$ структуры путем антифазного вращения FeO₆ и WO₆ октаэдров вдоль направления (001) кубической ячейки (соответствует а0а0с в обозначениях Глайзера [12]). SFWO имеет частично упорядоченную структуру перовскита, в которой катионы Fe и W регулярно распределяются в В-узлах в решетке перовскита ABO₃ [3]. В соответствии с фактор-групповым анализом



Рис. 1. Спектр КРС керамики SrW_{1/3}Fe_{2/3}O₃ при комнатной температуре и пример его аппроксимации.

в тетрагональной I4/m фазе должны наблюдаться 9 КРС-активных мод, $3A_g + 3B_g + 3E_g$, в то время как для кубической $Fm\bar{3}m$ структуры должны наблюдаться только 4 КРС активные моды, $A_{1g} + E_g + 2F_{2g}$.

Сравнение экспериментальных спектров КРС керамики SFWO, полученных в различных точках образца, показало идентичный профиль и частоты фононных мод, что говорит об однородности состава и отсутствии примесных фаз. Полученный экспериментальный спектр аппроксимировался набором аддитивных невзаимодейсвующих гармонических осцилляторов, что позволило получить параметры отдельных фононных мод в спектрах КРС. Обработку и разложение спектров производили при помощи скриптов на Руthon (библиотеки numpy и lmfit). При описании фононных мод использовалась модель аддитивных гармонических осцилляторов с амплитудой А и затуханием Г:

$$I(\omega, T) = A(n(\omega, T) + 1) \operatorname{Im} G(\omega),$$
$$G(\omega) = (\omega_0^2 - \omega^2 + i\Gamma\omega)^{-1},$$

где $n(\omega, T) = (e^{\hbar \omega/kT} - 1)^{-1}$ — температурный фактор Бозе–Эйнштейна.

Неполяризованный КРС спектр керамики SFWO, полученный при 300 К в диапазоне частот от 50 до 1000 cm⁻¹, показан на рис. 1. Сигнатура спектра совпадает с представленными в литературе спектрами тетрагональной керамики SFWO [9,10]. В спектре SFWO можно выделить шесть основных полос, однако некоторые из них имеют сложную структуру, для описания которой потребовалось использовать несколько осцилляторов. Наблюдаемые КРС моды и их возможное отнесение приведены в таблице. КРС мода с наибольшей частотой в спектре (862 см⁻¹), v1 мода, является валентным колебанием (симметричное растяжения) октаэдра WO₆. В диапазоне 640–816 сm⁻¹ наблюдаются v2 моды,

21	7	1
21	/	I

Номер пика	Частота, см ⁻¹	Полуширина, см ⁻¹	Фононная мода
1	112.7	17	T-mode
2	230	28	
3	259	14	L-modes
4	301.4	40	
5	444	12.6	115
6	458	8.7	VJ
7	552	55.3	w2
8	615	20.5	νZ
9	698	51.4	
10	753	27.2	$\nu 1(\text{FeO}_6)$
11	780	20.5	
12	863	14	v1

Частоты характерных линий в спектре КРС керамики $SrW_{1/3}Fe_{2/3}O_3$ при комнатной температуре

Наиболее чувствительной к изменению температуры является $\nu 1$ мода, которая соответствует валентному колебанию октаэдра WO₆. Мода $\nu 1$ является симметричным растягивающим колебанием WO₆ октаэдра, из-



Рис. 2. Спектры КРС керамики SFWO в диапазоне температур 300–700 К.



Рис. 3. Зависимость частоты *v*1 фононной моды от температуры.

которые представляют собой колебания. связанные с антисимметричным растяжением октаэдра WO₆. Пик в районе $400-480 \,\mathrm{cm}^{-1}$, идентифицируется как ν 5-мода и является деформационным колебанием октаэдра WO₆. Низкочастотные фононы в диапазонах 170-380 cm⁻¹ и $60-160 \,\mathrm{cm}^{-1}$, соответственно, относятся к T- и L-модам. Кроме того, интенсивная полоса с центром около 761 ст $^{-1}$, по-видимому, связана с $\nu 1$ колебаниями FeO₆ октаэдра, что отражает появление двухфононного поведения, обусловленного наличием беспорядка в октаэдрических позициях 2a и 2b [10]. Как сообщалось ранее, в SWFO существуют два вида В-позиций — 2а и 2b, заполнение которых происходит катионами Fe^{3+} и W⁶⁺ в случайном порядке. Такой катионный беспорядок приводит к двухфонноному поведению (появлению двух фононов одинаковой симметрии от WO₆ и FeO₆ октаэдров), которое наблюдалось для Са₃Fe₂WO₉ керамики [9] и наноструктурированного SWFO [10].

Для исследования фазовых переходов в керамике SFWO были получены спектры КРС в диапазоне температур 300–700 К (см. рис. 2). Спектры КРС были нормированы на температурный фактор Бозе–Эйнштейна, был вычтен константный фон и произведена аппроксимация каждого спектра набором осцилляторов, как было указано выше. При повышении температуры интенсивность спектра уменьшается, а полуширины всех линий растут. Частоты большинства фононных мод уменьшаются при увеличении температуры вследствие расширения элементарной ячейки. Двухфононный пик не обнаруживает никакой температурной зависимости. В низкочастотной области спектра не удалось обнаружить мягкую моду, что является характерным свойством релаксоров [13].



Рис. 4. Аппроксимация спектра КРС керамики SFWO при различных температурах.

менение температурной зависимости её частоты может указывать на деформацию WO6 октаэдра вследствие структурного фазового перехода.

В температурной зависимости частоты моды v1 наблюдается три области, в первой области при повышении температуры от комнатной до ~ 410 К частота колебаний монотонно увеличивается, при этих же температурах по данным рентгеновской дифракции SFWO сохраняет тетрагональную симметрию. Затем происходит перегиб графика частотной зависимости и при дальнейшем увеличении температуры происходит уменьшение частоты колебаний (вторая область), что совпадает со скачком объема элементарной ячейки [4]. При ~ 500 К происходит изменение наклона графика зависимости, и частота колебаний продолжает линейно уменьшаться в третьей области (см. рис. 3). Вторая область (410-500 К) совпадает с интервалом температур, в котором наблюдалось постоянство параметра и объема ячейки (инварный эффект), что может свидетельствовать о размытом фазовом переходе и области сосуществования тетрагональной и кубической фазы. А в третьей области, при температуре больше 500 К наблюдается чистая кубическая фаза.

Как показано на рис. 4, спектры КРС керамики SFWO можно аппроксимировать одним и тем же числом фонон-

ных мод при различных температурах, снятие вырождения фононов при фазовом переходе в низкосимметричную фазу возможно, но, по-видимому, величина такого расщепления достаточно мала, что свидетельствует об относительно небольшой деформации элементарной ячейки при фазовом переходе.

Согласно данным спектроскопии КРС и рентгеноструктурного анализа [11] можно утверждать, что при температуре ~ 410 К происходит изменение симметрии образца и частичный переход в высокотемпературную кубическую фазу (по данным рентгеновской дифракции возможно сосуществование кубической и тетрагональной фазы), а при температуре выше 500 К наблюдается чистая кубическая фаза (рис. 3) и линейная температурная зависимость частоты v1 моды, соответствующей симметричным растягивающим колебаниям WO₆ октаэдра.

4. Заключение

В работе были получены и проанализированы спектры КРС керамики мультиферроика SFWO в диапазоне температур 300–700 К, охватывающем область размытого перехода из сегнето- в параэлектрическую фазу. При комнатной температуре данные КРС-спектроскопии и рентгеноструктурного анализа показали, что керамика SFWO обладает тетрагональной симметрией с пространственной группой I4/m, что согласуется с данными, сообщенными в работах [4,11]. Определены особенности температурного поведения колебательных мод в керамике SFWO, установлено, что при температурах 410–500 К происходит размытый фазовый переход из тетрагональной в кубическую фазу.

Финансирование работы

Работа выполнена в рамках реализации государственного задания федерального государственного бюджетного учреждения науки "Федеральный исследовательский центр Южный научный центр Российской академии наук" (проект № 01201354247).

Конфликт интересов

Авторы заявляют, что у них нет конфликта интересов.

Список литературы

- [1] 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, 593 (2012).
- [3] S.A. Ivanov, S.-G. Eriksson, R. Tellgren, H. Rundlof. Mater. Res. Bull. **36**, 2586 (2001).
- [4] А.В. Павленко, А.В. Турик, Л.А. Шилкина, С.П. Кубрин, Ю.В. Русалев, Л.А. Резниченко, И.Н. Андрюшина. ФТТ 60, 510 (2018).
- [5] Y. Fujioka, J. Frantti, M. Kakihana. J. Phys. Chem. B 110, 777 (2006).
- [6] B. Manoun, Y. Tamraoui, P. Lazor, W. Yang. Appl. Phys. Lett. 103, 2 (2013).
- [7] R.L. Andrews, A.M. Heyns, P.M. Woodward. Dalt. Trans. 44, 10700 (2015).
- [8] A.P. Ayala, I. Guedes, E.N. Silva, M.S. Augsburger, M. Del, J.C. Pedregosa. J. Appl. Phys. 101, 123511 (2007).
- [9] E.N. Silva, I. Guedes, A.P. Ayala, C.A. López, M.S. Augsburger, M. del C. Viola, J.C. Pedregosa. J. Appl. Phys. 107, 2 (2010).
- [10] J. Bijelić, A. Stanković, B. Matasović, B. Marković, M. Bijelić, Ž. Skoko, J. Popović, G. Štefanić, Z. Jagličić, S. Zellmer, T. Preller, G. Garnweitner, T. ŁDorłdević, B. Smarsly, I. Djerdj. Cryst. Eng. Commun. 21, 218 (2019).
- [11] A.V. Pavlenko, S.P. Kubrin, A.T. Kozakov, L.A. Shilkina, L.A. Reznichenko, A.V. Nikolskii, V.V. Stashenko, Y.V. Rusalev, K.S. Petrosyan. J. Alloys Compd. **740**, 1037 (2018).
- [12] P.M. Woodward. Acta Crystallogr. B 53, 32 (1997).
- [13] С.Н. Гвасалия, С.Г. Лушников, Б. Россли. Кристаллография 49, 115 (2004).

Редактор К.В. Емцев