Изучение методом ЭПР сегнетоэлектрического фазового перехода в кристаллах Li₂Ge₇O₁₅: Cr³⁺

© М.П. Трубицын, М.Д. Волнянский, И.А. Бусоул

Днепровский государственный университет, 320625 Днепропетровск, Украина

(Поступила в Редакцию 1 декабря 1997 г.)

Представлены результаты изучения ЭПР ионов Cr^{3+} вблизи фазового перехода в кристаллах гептагерманата лития $Li_2Ge_7O_{15}$ (ГГЛ). Проведены измерения ориентационных зависимостей спектров в параэлектрической фазе ГГЛ. В окрестности точки перехода обнаружено аномальное уширение резонансных линий, сопровождающееся кроссовером их формы. Ниже T_C наблюдалось дублетное расщепление линий ЭПР вследствие возникновения двух типов структурно-неэквивалентных позиций ионов Cr^{3+} .

В параэлектрической фазе структура кристаллов Li₂Ge₇O₁₅ соответствует пространственной группе симметрии D_{2h}^{14} и содержит четрые формульные единицы на элементарную ячейку [1]. При охлаждении ниже *T_C* = 283.5 К кристаллы гептагерманата лития (ГГЛ) претерпевают переход в сегнетофазу [2,3] с орторомбической структурой симметрии $C_{2\nu}^5$ [4]. В окрестности фазового перехода методами оптической [5] и субмиллиметровой [6] спектроскопии наблюдалась мягкая мода с аномально низкой величиной эффективного заряда. Согласно приведенной в [6] оценке, вклад мягкой моды в диэлектрическую проницаемость составляет не более 10% от величины пика ε в точке перехода. Результаты изучения диэлектрической дисперсии [7] показали, что аномалия ε в окрестности T_C определяется модой релаксационного типа. На микроскопическом уровне прояснили картину работы по нейтронографической дифракции [8,9]. Полученные в [8,9] данные позволили соотнести осцилляторной моде вращательные колебания тетраэдров $[GeO_4]^{4-}$, а релаксационную моду связать с движениями ионов Li+, которые расположены в каналах структуры ГГЛ и достаточно слабо связаны с ее германиево-кислородным каркасом.

При изучении структурных фазовых переходов методом ЭПР интерес представляют исследования парамагнитных центров различной природы, занимающих структурно-неэквивалентные положения в решетке [10]. Ранее в работе [11] авторы сообщали о результатах изученя ЭПР центров Mn^{2+} , замещающих ионов Li⁺ с двойной кислородной координацией [8,9] в решетке кристаллов ГГЛ. Учитывая различные динамические свойства, приписываемые германиево-кислородному каркасу структуры и подрешетке слабо связанных ионов Li⁺, представляется целесообразным исследовать парамагнитные центры, замещающие ионы Ge⁴⁺ в кристаллической решетке ГГЛ.

Авторами проведено изучение спектров ЭПР в кристаллах ГГЛ, активированных ионами Cr^{3+} (0.01 mass.%). Спектры регистрировались в *X*-диапазоне на серийном спектрометре Radiopan SE/X 2547.

Угловые зависимости спектров, измеренные в параэлектрической фазе (*T* = 298 K) при вращении магнит-

ного поля **H** в плоскостях [010], [100] и [001], представлены на рис. 1. Экспериментально наблюдаются спектры ионов Cr^{3+} (S = 3/2), соответствующие четырем магнитно-неэквивалентным позициям парамагнитных центров в структуре парафазы ГГЛ. При вращении **H** в кристаллографических плоскостях регистрируется по два сопряженных спектра, обладающих одинаковыми угловыми зависимостями, смещенными на определенный угол ($\pm \alpha$) относительно осей кристалла. Для полученных спектров характерны сильная анизотропия ширины резонансных линий и ярко выраженные эффекты низкой симметрии [12].

Кратность $k_m = 4$ и ориентация магнитных осей сопряженных спектров свидетельствуют о том, что примесные центры Cr³⁺ локализованы в позициях симметрии C_i либо С1. Принимая во внимание соотношения ионных зарядов и радиусов парамагнитных центров Cr³⁺ и катионов Ge⁴⁺ и Li⁺, входящих в состав решетки ГГЛ, наиболее вероятным можно считать замещение парамагнитными центрами ионов германия. Согласно рентгенографическим данным [1], остов элементарной ячейки структуры ГГЛ состоит из двадцати четырех тетраэдров [GeO₄]⁴⁺, соединенных вершинами друг с другом и с четырьмя октаэдрами [GeO₆]⁸⁻. Ионы Ge1, находящиеся в октаэдрическом окружении, занимают позиции с локальной симметрией С₂ и магнитной кратностью $k_m = 2$. Ионы германия, расположенные в центрах кислородных тетраэдров, локализованы в трех структурно-неэквивалентных положениях Ge2, Ge3 и Ge4 с моноклинной симметрией C_1 и кратностью *k_m* = 4. Из полученных результатов следует, что локальная симметрия парамагнитных центров Cr³⁺ соответствует симметрии позиций Ge2, Ge3 и Ge4. Допуская, что центры Cr³⁺ находятся в окружении кислородных тетраэдров, следует предположить равновероятное замещение хромом всех трех структурно-неэквивалентных позиций. Тогда экспериментально должны наблюдаться три группы структурно-неэквивалентных спектров Cr³⁺, каждая из которых состоит из четырех сопряженных спектров, что не соответствует данным, представленным на рис. 1. Кратность наблюдаемых спектров ($k_m = 4$) позволяет предположить, что ионы Cr³⁺ расположены



Рис. 1. Угловые зависимости ЭПР спектров Cr^{3+} в кристаллах ГГЛ при вращении магнитного поля в кристаллографических плоскостях. T = 298 K.

в кислородных октаэдрах, замещая Ge1, причем понижение точечной симметрии от моноклинной C_2 до триклинной C_1 имеет место вследствие локальной зарядовой компенсации примесного иона.

Ранее изучение ЭПР центров Cr^{3+} в кристаллах ГГЛ было предпринято в работе [13]. На основании детального расчета главных значений и определения ориентации осей тензоров спин-гамильтониана Cr^{3+} авторами [13] была предложена модель, согласно которой эффективный отрицательный заряд центра Cr^{3+} в октаэдрической позиции Ge1 компенсируется междоузельным "избыточным" ионом Li⁺. Результаты изучения оптических электронных спектров в ГГЛ: Cr^{3+} [14,15] подтвердили модель парного дипольного центра Li⁺ и показали, что "избыточный" ион Li⁺ расположен в направлении оси **а** по отношению к позиции Cr^{3+} .

Характер угловых зависимостей, представленных на рис. 1, согласуется с ориентационными диаграммами, полученными в Q-диапазоне ЭПР-измерений в [13]. Можно заключить, что в исследованных нами монокристаллах ГГЛ: Cr^{3+} парамагнитные ионы занимают позиции того же типа и обоснованная в [13–15] модель центров Cr^{3+} адекватно отвечает экспериментальным результатам данной работы.

Температурные зависимости спектров Cr^{3+} были исследованы вблизи главных ориентаций постоянного магнитного поля в интервале сегнетоэлектрического фазового перехода кристаллов ГГЛ. Трансформация низкополевой резонансной линии $|M_S| = 1/2 \leftrightarrow 3/2$ для ориентации **H** || а представлена на рис. 2, *а*. Для выбранного направления магнитного поля сопряженные в парафазе спектры неразличимы, данному электронному переходу соответствует одиночная линия. Как видно из рис. 2, *a*, по мере приближения к T_C сверху линия слабо смещается в сторону высоких полей и в окрестности точки перехода испытывает значительное уширение. Температурная зависимость ширины $\delta H(T)$, измеренной как расстояние между экстремумами первой производной линии поглощения, представлена на рис. 3. Зависимость имеет вид характерной λ -образной аномалии, при этом ширина линии вдали от T_C составляет ~ 0.48 mT и увеличивается до ~ 1.15 mT вблизи точки перехода.

Возрастание ширины δH сопровождается изменением формы резонансной линии. При T = 297 К (рис. 2, b) экспериментальный контур резонансной линии достаточно близок к лоренцевой форме. Вблизи T_C ширина линии возрастает, а ее форма приближается к гауссиану (рис. 2, b). Приведенные данные свидетельствуют о том, что аномальное увеличение ширины линий ЭПР в окрестности перехода происходит за счет неоднородных механизмов.

Из рис. 2, *а* видно, что при $T_C \approx 283$ К происходит расщепление линии на две компоненты, которые смещаются при дальнейшем охлаждении. Температурная зависимость положения линии выше T_C и расщепленных компонент ниже T_C представлена на вставке к рис. 3. Отметим, что для произвольных ориентаций внешнего магнитного поля при переходе имеет место удвоение каждого из четырех сопряженных в парафазе спектров. В соответствии с данными [13], в полярной фазе наблюдаются две группы структурно-неэквивалентных спектров по четыре сопряженных спектра в каждой. Известно, что температурная трансформация спектров ЭПР может определяться следующими основными причинами: 1) локальными колебаниями парамагнитных центров; 2) тепловым расширением кристаллической решетки; 3) усредненным по всем колебаниям решетки квадратом смещения парамагнитных центров из положения равновесия. Первые два фактора не могут менять симметрию спектров и приводить к каким-либо аномалиям вблизи фазового перехода. Следовательно, наблюдаемое неоднородное уширения линий ЭПР и их дублетное расщепление ниже T_C являются следствием коррелированных атомных смещений в локальном окружении парамагнитного зонда при фазовом переходе.

Изучение ЭПР ионов Mn²⁺, замещающих ионы Li⁺ в каналах решетки ГГЛ, показало, что температурные зависимости локального параметра порядка и среднеквадратичной флуктуации обнаруживают изинговский тип критического поведения в широкой окрестности точки перехода [16,17]. Парамагнитные центры Mn²⁺ чув-



Рис. 2. *а*) Температурная трансформация низкополевой линии $|M_S| = 1/2 \leftrightarrow 3/2$ в окрестности фазового перехода **H** || **a**. *b*) Форма резонансной линии вдали от перехода и в окрестности T_C . Сплошная линия — эксперимент. Изображены также лоренциан (пунктир) и гауссиан (штриховая линия), рассчитанные с экспериментальными параметрами ширины δH . Интенсивность линии при T = 283.45 К увеличена в 3.2 раза.



Рис. 3. Температурная зависимость ширины линии $|M_S| = 1/2 \leftrightarrow 3/2$. На вставке представлена зависимость положения линии выше T_C и расщепленных компонент ниже T_C .

ствительны к структурным изменениям, носящим характер упорядочения, которые, согласно нейтронографическим данным [8,9], приписываются литиевой подрешетке структуры ГГЛ. Примесные центры Cr^{3+} внедряются в германиево-кислородный остов решетки ГГЛ, с которым связываются структурные искажения типа смещения. Приведенные на рис. 3 данные показывают, что ионы Cr^{3+} являются эффективным зондом при изучении сегнетоэлектрического фазового перехода в ГГЛ. Можно ожидать, что анализ температурных зависимостей ЭПР-спектров Cr^{3+} позволит получить дополнительную информацию о критических свойствах кристаллов ГГЛ.

Список литературы

- H. Volenkle, F. Wittman, H. Nowotny. Monatsh. Chem. 101, 46 (1970).
- [2] S. Haussuhl, F. Wallrafen, K. Recker, J. Eckstein. Z. Krist. 153, 329 (1980).
- [3] M. Wada, A. Sawada, Y. Ishibashi. J. Phys. Soc. Jap. 50, 6, 1811 (1981).
- [4] H. Terauchi, S. Iida, Y. Nishihata, M. Wada, A. Sawada, Y. Ishibashi. J. Phys. Soc. Jap. 52, 7, 2312 (1983).
- [5] H. Orihara, M. Wada, Y. Ishibashi. J. Phys. Soc. Jap. 52, 4, 1478 (1983).
- [6] A. Volkov, G. Kozlov, Yu. Goncharov, M. Wada, A. Sawada, Y. Ishibashi. J. Phys. Soc. Jap. 54, 2, 818 (1985).
- [7] M. Horioka, A. Sawada, M. Wada. J. Phys. Soc. Jap. 58, 10, 3793 (1989).
- [8] Y. Iwata, N. Koyana, I. Shibuya. Ann. Rep. Res. React. Inst. Kyoto Univ. 19, 11 (1986).

- [9] Y. Iwata, I. Shibuya, M. Wada, A. Sawada, Y. Ishibashi. J. Phys. Soc. Jap. 56, 7, 2420 (1987).
- [10] K.A. Muller, J.C. Fayet. In: Structural Phase Transitions II/Ed. K.A. Muller & H. Thomas. Springer-Verlag, Berlin, N.Y. (1991). V. 45. P. 1.
- [11] М.П. Трубицын, М.Д. Волнянский, А.Ю. Кудзин. Кристаллография 36, 6, 1472 (1991).
- [12] М.Л. Мейльман, М.И. Самойлович. Введение в спектроскопию ЭПР активированных монокристаллов. Атомиздат, М. (1977). 270 с.
- [13] А.А. Галеев, Н.М. Хасанова, А.В. Быков, В.М. Винокуров, Н.М. Низамутдинов, Г.Р. Булка. В сб.: Спектроскопия, кристаллохимии и реальная структура минералов и их аналогов. Изд-во Казан. ун-та, Казань (1990). С. 77.
- [14] С.А. Басун, А.А. Каплянский, С.П. Феофилов. ФТТ 34, 11, 3377 (1992).
- [15] С.А. Басун, А.А. Каплянский, С.П. Феофилов. ФТИ 36, 11, 3429 (1994).
- [16] М.П. Трубицын. ФТТ **40**, (1998).
- [17] М.П. Трубицын. ФТТ, в печати.