

ТЕМПЕРАТУРНАЯ ЗАВИСИМОСТЬ
ВЕРОЯТНОСТИ ЭФФЕКТА МЕССБАУЭРА
В ЖЕЛЕЗО-ИТТРИЕВЫХ ГРАНАТАХ

Л. А. Алексеев, П. Л. Грузин, М. Н. Успенский,
М. Р. Грайзнов

Обменное взаимодействие между октаэдрическими (*a*) и тетраэдрическими (*d*) ионами железа в ферримагнетиках должно оказывать влияние на колебательный спектр кристаллов [1]. В настоящей работе изучали температурную зависимость вероятности эффекта Мессбауэра f' на ядрах Fe^{57} в области температур $78 - 750^\circ\text{K}$ в феррито-гранате $\text{Y}_3\text{Fe}_5\text{O}_{12}$, и замещенном церрите-гранате $\text{Y}_3\text{Fe}_4\text{Al}_1\text{O}_{12}$, физические свойства которых хорошо изучены. Эти гранаты являются "рыхлыми" в магнитном отношении материалами (температуры Кюри $T_c = 548$ и 415°K соответственно) по сравнению с ферромагнетиками, у которых температура Кюри значительно выше. Это обстоятельство способствует большему выявлению влияния магнитного порядка на фактор Дебая – Валлера ($D - H$) в ферримагнетиках. До настоящего времени нет экспериментальных работ по абсолютному определению f' по подрешеткам ферритов-гранатов в области температур ниже температуры Кюри, произведены только относительные измерения величины f'^a/f'^d [2], где f'^a ; f'^d – вероятность эффекта Мессбауэра на ядрах Fe^{57} в октаэдрах и тетраэдрах соответственно. Для определения f' мы использовали модифицированный метод Быкова и Фам Зуи Хиена [3], и метод эталонного поглотителя. В качестве эталона использовали железо армко, для которого значение $f' = 0,84$ при комнатной температуре [4]. Отработка методики велась на Fe_2O_3 , для которой получено значение $f' = 0,44 \pm 0,04$ при $T = 300^\circ\text{K}$, что совпадает с ранее полученным значением [5]. Данные по f' для $\text{Y}_3\text{Fe}_5\text{O}_{12}$ при температурах выше T_c взяты из [6]. Рентгенографический анализ не обнаружил в исследованных образцах наличия посторонней фазы; катионное распределение по подрешеткам данных гранатов следующее: $\text{Y}_3(\text{Fe}_2)^a[\text{Fe}_3]^d\text{O}_{12}$ и $\text{Y}_3(\text{Fe}_{1,84}\text{Al}_{0,16})^a[\text{Fe}_{2,16}\text{Al}_{0,84}]^d\text{O}_{12}$, а постоянная решетки $12,376 \pm 0,002 \text{ \AA}$ и $12,305 \pm 0,002 \text{ \AA}$ соответственно. Расчет отношения интенсивностей линий для ионов железа в октаэдрах и тетраэдрах производился на ЭВМ с учетом коэффициентов разложения, полученных для хорошо разрешенных крайних линий резонансных спектров при температурах 78 и 300°K . Это соотношение выдерживалось и для более высоких температур. Экспериментальные значения f' , в функции T/T_c для октаэдрических и тетраэдрических положений ионов железа в исследованных гранатах представлены на рис. 1.

Как видно из рис. 1, температурный ход f' существенно различен в области выше и ниже T_c . Переход из парамагнитного состояния в ферримагнитное сопровождается существенным возрастанием экспериментально наблюдаемого фактора Дебая – Валлера ($-2W$) для ионов

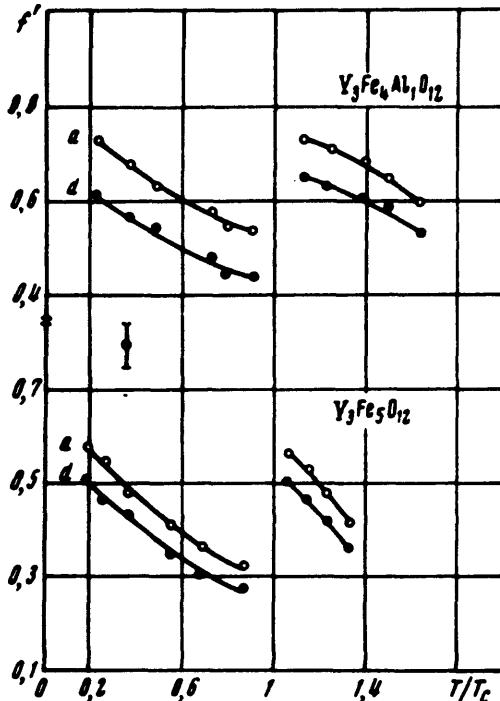


Рис. 1. Температурная зависимость f' на ядрах Fe^{57} в $\text{Y}_3\text{Fe}_5\text{O}_{12}$ и $\text{Y}_3\text{Fe}_4\text{Al}_1\text{O}_{12}$. Сплошные кривые (при $T < T_c$) – расчитаны по формуле (1)

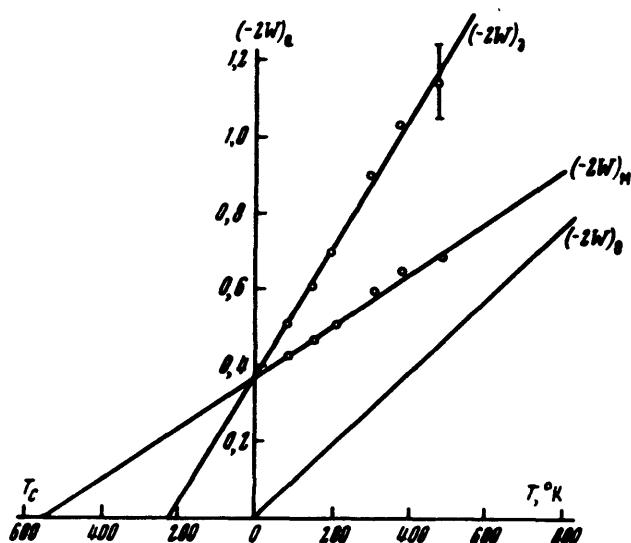


Рис. 2. Температурная зависимость фактора Д–В для Fe^{57} в октаэдрах $\text{Y}_3\text{Fe}_5\text{O}_{12}$. $(-2W)_o$ – экспериментальные значения фактора Д–В; $(-2W)_m$ – магнитный вклад в фактор Д–В; $(-2W)_o$ – Д–В фактор в парамагнитной области температур

железа как в a --, так и в d -положениях. Зависимость $(-2W)_o$ для ядер Fe^{57} в октаэдрах $\text{Y}_3\text{Fe}_5\text{O}_{12}$ дана на рис. 2. Для области температур выше T_c характерно проявление ангармонизма колебаний ионов железа в обоих гранатах. В этой области, по-видимому, весьма существен-

но фонон-фононное взаимодействие, приводящее к появлению в факторе Д-В членов разложения четвертого и более высокого порядка [7].

Температурная зависимость f' в области температур ($T < T_c$) (рис. 1) хорошо описывается, если представить экспериментально наблюдаемый фактор Д-В ($-2W$)₃ в следующем виде:

$$(-2W)_3 = (-2W)_o + (-2W)_M, \quad (T \geq 200^\circ\text{K}), \quad (1)$$

где ($-2W$)_o – фактор Д-В в парамагнитной области ($T > T_c$), ($-2W$)_M – магнитный вклад в фактор Д-В ($T < T_c$).

Для температур ($T > T_c$) фактор Д-В записывается обычным образом

$$(-2W)_o = \frac{A T}{\theta_o^2}. \quad (2)$$

Для Fe^{57} – $A = 138$; θ_o – значение характеристической температуры, в отсутствие магнитного порядка. Вычитая из ($-2W$)₃ значения ($-2W$)_o, найденное по температуре θ_o (которая нам известна из парамагнитной области температур), получаем для области $T < T_c$ (рис. 2):

$$(-2W)_M = \frac{A(T + T_c)}{\theta_M^2}, \quad (3)$$

где T_c – температура Кюри; θ_M – парциальная характеристическая температура в области $T < T_c$.

Заметим, что обработка экспериментальных значений ($-2W$)₃ произведена методом наименьших квадратов, используя известные значения T_c и θ_o .

Значения характеристических температур θ_o и θ_M для ионов железа в октаэдрах (a) и тетраэдрах (d)

$\theta, ^\circ\text{K}$	$\text{Y}_3\text{Fe}_5\text{O}_{12}$		$\text{Y}_3\text{Fe}_4\text{Al}_1\text{O}_{12}$	
	a	d	a	d
θ_o	378 ± 18	343 ± 18	467 ± 18	405 ± 18
θ_M	455 ± 18	416 ± 18	525 ± 18	450 ± 18

Найденные значения θ_o и θ_M для a - и d -положений ионов железа приведены в таблице. Из (3) и (2) для температур $T \geq 200^\circ\text{K}$ получаем

$$2W_M / 2W_o = \theta_o^2 / \theta_M^2 (1 + T_c / T). \quad (4)$$

В первом приближении отношение θ_M^2 / θ_o^2 – характеризует отношение силовых констант ($\gamma = m\theta^2$, где m – масса колеблющегося иона, а γ – силовая константа) в магнитной и парамагнитной области температур.

Из данных таблицы нами определены отношения θ_M^2/θ_0^2 . Они оказались одинаковыми для двух исследованных ферритов-гранатов и равными $1,35 \pm 0,06$. Из отношения θ_M^2/θ_0^2 мы определили магнитный вклад x_M^2 в среднеквадратичное смещение ядер Fe⁵⁷ и он равен $x_M^2 = 0,75 x_0^2$, т. е. магнитный вклад в среднеквадратичные смещения ядер Fe⁵⁷, в среднем, составляет 0,75 от величины обычных тепловых среднеквадратичных смещений ионов железа в парамагнитной области температур. Приведенная оценка хорошо согласуется с данными [8].

Московский
инженерно-физический институт

Поступила в редакцию
14 июля 1971 г.

Литература

- [1] Sh. Sh. Bashkirov, G.Ya. Selytin. Phys. Status Solidi, 26, 253, 1968.
- [2] J.J.van Loef. Physica, 32 2102, 1966.
- [3] Г.А.Быков, Фам Зуи Хиен. ЖЭТФ, 43, 909, 1962.
- [4] T.A.Kovats, J.C.Walker. Phys. Rev., 181, 610, 1969.
- [5] E.T.Ritter, P.W.Keaton, Y.K.Lee, R.R.Stevens, I.C.Walker. Phys. Rev., 154, 287, 1967.
- [6] Л.А.Алексеев, П.Л.Грузин, М.Н.Успенский. Изв. АН СССР, Сер. физ., 34, 955, 1970.
- [7] A.I.F.Boyle, D.S.P.Bunbuny, C.Edwards, H.E.Hall. Proc. Phys. Soc., A77, 129, 1961.
- [8] R.D.Lowde. Proc. Roy. Soc., A235, 305, 1956.