

ОБМЕННЫЙ РЕЗОНАНС И ОПТИЧЕСКИЙ ЭФФЕКТ ФАРАДЕЯ В РЕДКОЗЕМЕЛЬНЫХ ФЕРРИТАХ-ГРАНАТАХ

Г.С.Кринчик

При изучении эффекта Фарадея в ферритах-гранатах иттрия, эрбия и гольмия в инфракрасной области было обнаружено существование не зависящего от частоты вращения плоскости поляризации света, обусловленного магнитной восприимчивостью ферромагнетика [1]. Расчет недиагональной компоненты тензора μ из уравнения Ландау – Лифшица для двухподрешеточного ферромагнетика приводит к следующему выражению для эффекта Фарадея:

$$\alpha_{\Phi} = \frac{2\pi\sqrt{\epsilon}}{c} (\gamma_1 l_1 - \gamma_2 l_2) \quad (1)$$

или

$$\alpha_{\Phi} = \alpha_{\Phi}^{\text{рез}} + \alpha_{\Phi}^{\text{обм}} = \frac{2\pi\sqrt{\epsilon}}{c} \gamma_{\text{ЭФФ}} \left[I - \frac{l_1 l_2 (\gamma_1 - \gamma_2)^2}{\gamma_1 \gamma_2} \right], \quad (2)$$

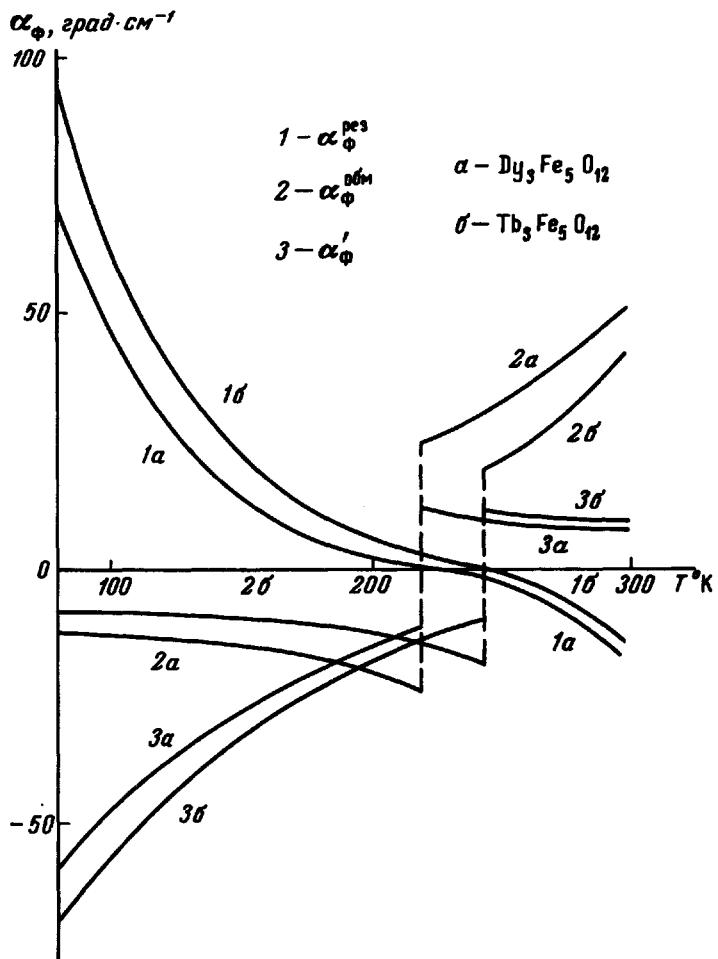
где l_1 и l_2 – намагниченности подрешеток, γ_1 и γ_2 – гиromагнитные отношения,

$$\gamma_{\text{ЭФФ}} = \frac{l_1 - l_2}{l_1/\gamma_1 - l_2/\gamma_2}, \quad I = |l_1 - l_2|$$

и ϵ – диэлектрическая проницаемость. Первое слагаемое в (2) представляет вклад обычного ферромагнитного резонанса, а второе – обменного резонанса Каплана – Киттеля [2]. Для иттриевого, эрбьевого и гольмьевого гранатов было получено хорошее согласие $\alpha_{\Phi}^{\text{расч}}$, рассчитанных по формуле (1) при использовании для редкоземельных ионов значений g_i , с $\alpha_{\Phi}^{\text{эксп}}$. Однако, в работе [3] было показано, что для количественного согласования $\alpha_{\Phi}^{\text{расч}}$ с $\alpha_{\Phi}^{\text{эксп}}$ ферритов-гранатов тербия и диспрозия при $T \geq 100^{\circ}\text{K}$ приходится предположить, что g – факторы ионов Dy^{3+} и Tb^{3+} уменьшаются до $0,8 \pm 0,9$ в то время как $g_i^{Dy} = 1,33$, а $g_i^{Tb} = 1,5$. Затем Джонсон и Теббл [4] этим же методом нашли, что в интервале от 300 до 80°K g – фактор ионов Dy^{3+} в $Dy_3Fe_5O_{12}$ изменяется в пределах от $1,06$ до $0,77$, а Четкин и Шалыгин [5] определили, что g – фактор ионов Tb^{3+} в $Tb_3Fe_5O_{12}$ изменяется от $1,15$ до $1,0$.

Таким образом, в указанном интервале температур отличие g -факторов ионов Dy^{3+} и Tb^{3+} , рассчитанных по формуле (1) от g_i , достигает 50%. Это противоречит результатам определения g -факторов по магнит-

ной восприимчивости, согласно которым g -факторы редкоземельных ионов, входящих в состав самых различных кристаллов, отличаются при комнатной температуре от g_i , меньше чем на 1% (см., например, [6]). Рассмотрим поэтому следующее предположение: в интервале



$T \geq 80^\circ\text{K}$ g -факторы редкоземельных ионов, входящих в состав ферритов-гранатов, мало отличаются от g_i , а отличие $\alpha_\phi^{\text{эксп}}$ от $\alpha_\phi^{\text{расч}}$ объясняется действием дополнительного физического механизма, т.е. в отличие от (2): $\alpha_\phi = \alpha_\phi^{\text{рез}} + \alpha_\phi^{\text{обм}} + \alpha'_\phi$. На рисунке представлены кривые $\alpha_\phi^{\text{рез}}$, $\alpha_\phi^{\text{обм}}$, α'_ϕ для $\text{Dy}_3\text{Fe}_5\text{O}_{12}$ и $\text{Tb}_3\text{Fe}_5\text{O}_{12}$, полученные из экспериментальных кривых α_ϕ [4, 5] при расчете вкладов $\alpha_\phi^{\text{рез}}$ и $\alpha_\phi^{\text{обм}}$ с использованием значений g_i для редкоземельных ионов. Из приведенного рисунка видно, что α'_ϕ имеет характерную температурную за-

висимость и сопоставимо по величине с $\alpha_{\Phi}^{\text{рез}}$ и $\alpha_{\Phi}^{\text{обм}}$. Дополнительным физическим механизмом, приводящим к наличию α_{Φ}' может, по-видимому, служить одноионный обменный резонанс, обнаруженный Тинкэмом при изучении резонансных свойств ферритов-гранатов в далекой инфракрасной области [7]. В отличие от обменного резонанса Каплана – Киттеля одноионный обменный резонанс соответствует переориентации магнитных моментов отдельных редкоземельных ионов в обменном поле железной подрешетки. Можно привести следующие соображения в пользу указанного предположения: 1. α_{Φ}' при $\omega >> \omega_{\text{рез}}$ также не должно зависеть от ω , как и вклад в α_{Φ} любого магнитного резонанса: ферромагнитного, антиферромагнитного, парамагнитного, ядерного и т.д.; 2. α_{Φ}' соответствует интенсивности одноионного обменного резонанса, которая сравнима по порядку величины с интенсивностью обменного резонанса Каплана – Киттеля [7]; 3. Величина α_{Φ}' резко возрастает при увеличении намагниченности редкоземельной подрешетки, вызванном понижением температуры (см. рисунок).

Отметим также следующее обстоятельство. При измерениях α_{Φ} в $Tb_3Fe_5O_{12}$ ($T = 300^\circ K$, $\lambda = 4 \mu m$) Тютневой [8] была обнаружена анизотропия эффекта Фарадея: $\alpha_{\Phi}^H||[111] = 28 \text{ град/см}$, $\alpha_{\Phi}^H||[110] \sim 33 \text{ град/см}$, $\alpha_{\Phi}^H||[100] = 36 \text{ град/см}$. Абсолютные значения гиромагнитных эффектов Фарадея при измерении вдоль главных кристаллографических осей подлежат уточнению, поскольку при $\lambda = 4 \mu m$ еще имеется небольшой вклад гироэлектрического эффекта в α_{Φ} [8], однако, существенно, что разность $\alpha_{\Phi}^H||[100] - \alpha_{\Phi}^H||[111] = 8 \text{ град/см}$, т.е. по порядку величины соответствует α_{Φ}' .

Тинкэм [7] предположил, что интенсивность одноионного обменного резонанса определяется различием поперечных γ -факторов соседних редкоземельных ионов благодаря неэквивалентности мест в решетке граната, причем эта неэквивалентность связана с ориентацией вектора намагниченности относительно кристаллографических осей.

Таким образом, одноионный обменный резонанс может иметь значительно большую анизотропию, чем обменный резонанс Каплана – Киттеля, интенсивность которого связана с различием продольных γ -факторов (см. (2)), определяющих собственные частоты прецессии и магнитную восприимчивость. Измерение анизотропии гиромагнитного эффекта Фарадея при низких температурах, где вклад $\alpha_{\Phi}^{\text{обм}}$ резко уменьшается (см. рисунок), а величину $\alpha_{\Phi}^{\text{рез}}$ можно определить из незави-

симальных измерений частоты ферромагнитного резонанса, является поэтому методом прямой экспериментальной проверки существования обменного эффекта Фарадея второго типа α'_Φ .

Физический факультет
Московского
государственного университета
им. М.В.Ломоносова

Поступило в редакцию
8 августа 1968 г.

Литература

- [1] Г.С.Кринчик, М.В.Четкин. ЖЭТФ, 41, 673, 1961; J. Phys. Soc. Jap., Suppl. VI, 17, 358, 1962.
- [2] J. Kaplan, C. Kittel. J. Chem. Phys., 21, 760, 1953.
- [3] Г.С.Кринчик, Г.К.Тютнева. Изв. АН СССР, сер.физ.28, 489, 1964.
- [4] B. Jonson, K. Tebble. Proc. Phys. Soc., 87, 935, 1966.
- [5] М.В.Четкин, А.Н.Шалыгин. ЖЭТФ, 52, 882, 1967.
- [6] S. Chikazumi. Physics of Magnetism, Wiley, 1965, стр. 448.
- [7] M. Tinkham. Phys. Rev., 124, 311, 1961; J. Appl. Phys., 33, 1248, 1962.
- [8] Г.К.Тютнева. Канд. диссертация. Физический факультет МГУ, 1964.