

СОСТОЯНИЯ МАГНИТНОЙ ПОДСИСТЕМЫ ТЕТРАГОНАЛЬНЫХ АНТИФЕРРОМАГНЕТИКОВ В НАКЛОННОМ МАГНИТНОМ ПОЛЕ

Проф. Иваний В.С., м.н.с. Колесник М.И., доц.
Медведовская О.Г., д.ф.-м.н. Чепурных Г.К., Шамоня В.Г.

Состояния магнитной подсистемы определены для двух случаев: 1) при вращении магнитного поля в плоскости, перпендикулярной той плоскости, в которой находится EMA (ось OZ) и ось анизотропии (ось OX), созданная одноосным давлением (это диаграмма в переменных H_z , H_y , и ее существование невозможно, если нет взаимодействия Дзялошинского);
2) при вращении магнитного поля в плоскости XZ (диаграмма в переменных H_z , H_x)

Для решения этой задачи использована теория фазовых переходов Ландау.

Полагая азимутальный (φ_{\perp}) и полярный (θ) углы вектора антиферромагнетизма \vec{l} $\varphi_{\perp} = \pi/2 + \varphi_0$, $\theta = \pi/2 - \theta_0$ и разлагая тригонометрические формулы в ряд с учетом малости φ_0 и θ_0 , а затем исключая φ_0 , находим

$$\mathcal{H} = \mathcal{H}_0 + A\theta_0^2 + B\theta_0^4. \quad (1)$$

Полагая $A = 0$, получаем на диаграмме H_z , H_y , ветви гиперболы с центром $(0,0)$. В трикритической точке выполняются условия $A = 0$ и $B = 0$.

Используя эти условия, получаем следующие выражения для критического угла:

Если $H_z^2 (H_y + 2d)^2 / (2H_p E)^2 \gg 1$,
 то $\Psi_c = \frac{H_p}{H_{EA}} \left(\frac{4|a+b|E}{|b|d} \right)^{1/3} - \frac{2d}{H_{EA}}$; (2)

Если $H_z^2 (H_y + 2d)^2 / (2H_p E)^2 \ll 1$,
 то $\Psi_c = \frac{H_p}{H_{EA}} \frac{|a+b|}{d} - \frac{2d}{H_{EA}}$. (3)

Формулы (2), (3) получены при выполнении условия $H_y^2 \ll 2H_p E$ и это ограничение равносильно ограничению на величину критического угла

$$\Psi_c^2 \ll \frac{2H_p}{|b|}. \quad (4)$$

Полученные теоретические результаты могут быть использованы не только для однозначного экспериментального доказательства самого существования поля Дзялошинского d в MnF_2 , но и определения величины этого поля. При построении фазовой диаграммы в случае вращения магнитного поля в плоскости ZX необходимо учитывать следующее.

Составляющая магнитного поля, перпендикулярная EMA благодаря взаимодействию Дзялошинского, и неинвариантность самого взаимодействия Дзялошинского относительно вращения магнитной подсистемы в базисной плоскости, стремятся вывести вектор антиферромагнетизма \vec{l} из плоскости ZX .

Однако, если $dH_z \ll 2H_p E$ и отклонение направления магнитного поля от EMA очень мало, то угол между вектором \vec{l} и плоскостью ZX мал, и в этом случае область метастабильных состояний на диаграмме H_z , H_x определяется двумя астероидами.