

ФАЗОВЫЕ ПЕРЕХОДЫ В ТЕТРАГОНАЛЬНЫХ АНТИФЕРРОМАГНЕТИКАХ (АФМ), ИНДУЦИРОВАННЫЕ МАГНИТНЫМ ПОЛЕМ

Проф. Иваний В.С., доц. Медведовская О.Г., инж.
Хоруженко О.А., д.ф.-м.н. Чепурных Г.К., Шамоня В.Г.

Изучению ориентационных фазовых переходов, индуцированных внешним магнитным полем \vec{H} в легкоосных тетрагональных антиферромагнетиках (АФМ) CoF_2 , FeF_2 , MnF_2 , посвящено много работ. Вместе с тем, трактовка экспериментальных результатов и теоретические исследования указанных АФМ вызвали определенные трудности.

В предлагаемой работе изучены особенности фазовых переходов как при $\vec{H} \parallel EMA$ (EMA – easy magnetization – axis), так и при произвольной ориентации \vec{H} .

Термодинамический потенциал используется в форме

$$F = (2M_o)[\frac{E}{2}\vec{m}^2 + \frac{a}{2}\vec{m}_z^2 + \frac{b}{2}\vec{l}_z^2 - d(l_xm_y + l_ym_x) + f\vec{l}_x^2\vec{l}_y^2 - \vec{m}\vec{H}]$$

$$\vec{l} = (\vec{M}_1 - \vec{M}_2)/2M_o, \quad \vec{m} = (\vec{M}_1 + \vec{M}_2)/2M_o, \quad \vec{m} \perp \vec{l}$$

$$b < 0, \quad f > 0, \quad d > 0, \quad E \gg |b| \gg f, \quad EMA \parallel OZ, \quad (1)$$

Используются необходимые и достаточные условия существования минимума (1) и, в частности, показывается, что при $\vec{H} \parallel EMA$ переход из угловой фазы в состояние, когда результирующий магнитный момент \vec{m} параллелен EMA , происходит в поле spin-flop перехода. Состояние в наклонном магнитном поле изучено на основе теории

фазовых переходов Ландау и потенциал (1) записан в форме

$$F = F_0 + A\theta_0^2 + B\theta_0^4. \quad (1a)$$

где θ_0 - угол между \vec{l} и базисной плоскостью). Из уравнения $A=0$ мы можем на фазовой диаграмме H_z , H_y определить критическую линию, на которой (и выше которой) реализуется состояние $\vec{l} \perp EMA$. Из уравнений $A=0$ и $B=0$ определяется три критическая точка. Приведем выражения для А и В при дополнительном ограничении $H_y^2 \ll (fE + 2d^2)$

$$A = H_z^2 + bE - H_z^2 \frac{2a+b}{E} + d^2 + dH_y - H_z^2 \frac{(H_y + 2d)^2}{2(fE + 2d^2)}, \quad (2)$$

$$\begin{aligned} B = & \frac{1}{3} \left[-H_z^2 - bE + H_z^2 \frac{5a+4b}{E} - d^2 - \frac{dH_y}{4} + \right. \\ & \left. + 2H_z^2 \frac{(H_y + 2d)(d - H_y)}{2(fE + 2d^2)} + \frac{3H_y H_z^4 (H_y + 2d)^3}{[2(fE + 2d^2)]^3} \right]. \end{aligned} \quad (3)$$

Из соотношений $A=0$ и (2) следует, что с ростом H_y , H_z также увеличивается. Если из соотношений определить H_z и поставить в (3), то мы обнаружим, что $B < 0$ и, следовательно, имеет место область фазового перехода первого рода. Такой же вывод следует и при использовании ограничения $H_y^2 \ll (fE + 2d^2)$.

Таким образом, мы видим, что при выполнении обычного условия $|b| \gg f$ условие для критического угла $\psi_{cr} \ll 1$ не выполняется.

Полученные результаты необходимы при проведении экспериментальных исследований легкоосных тетрагональных антиферомагнетиков.