

Список литературы

- [1] Reuter E. H. T., Sondheimer E. H. // Proc. Roy. Soc. A. 1948. Т. 195. Р. 336—364.
- [2] Песчанский В. Г., Дассанаеке Махендра, Цыбулина Е. В. // ФНТ. 1985. Т. 11. № 3. С. 297—304.
- [3] Азбель М. Я. // ЖЭТФ. 1960. Т. 39. № 2. С. 400—412.

Физико-технический институт
им. А. Ф. Иоффе АН СССР
Ленинград

Физико-технический институт
низких температур АН УССР
Харьков

Поступило в Редакцию
10 июля 1989 г.

УДК 538.221

© Физика твердого тела, том 32, № 3, 1990
Solid State Physics, vol. 32, N 3, 1990

ОРИЕНТАЦИОННЫЙ ФАЗОВЫЙ ПЕРЕХОД, ИНДУЦИРОВАННЫЙ ДВИЖУЩЕЙСЯ ДОМЕННОЙ ГРАНИЦЕЙ В БОРАТЕ ЖЕЛЕЗА

М. В. Четкин, В. В. Лыков, В. Д. Терещенко

Легкоплоскостной ферромагнетик борат железа (FeBO_3) известен с начала 60-х годов [1], прозрачен в видимой (зеленой) области спектра, тем не менее динамика доменных границ (ДГ) в нем еще не достаточно изучена [2—4] по сравнению с другими прозрачными магнетиками прежде всего из-за технических трудностей, связанных с малым углом вращения плоскости поляризации. Изучение динамики ДГ в FeBO_3 крайне интересно: он обладает сильной магнитоупругой связью и малой (легко задаваемой) величиной константы анизотропии. Поэтому можно ожидать существенного отличия поведения ДГ в нем по сравнению с другими магнетиками, например ортоферритом иттрия. Впервые на необычное поведение ДГ в нем было обращено внимание в [5] и наблюдалось в [4], где отмечалось, что после достижения ДГ скорости звука «ДГ теряла устойчивость, становилась пространственно-неоднородной и широкой», однако существующая в то время экспериментальная методика оставила для будущих исследователей вопрос о выяснении сути этого явления, чему посвящена настоящая работа.

Как известно, прогресс в изучении динамики ДГ был связан с применением высокоскоростной фотографии, позволившей фиксировать как скорость, так и форму ДГ [6]. Вращение плоскости поляризации в FeBO_3 менее 1° , а в контрасте ДГ еще меньше, поэтому мы имеем дело с весьма малоконтрастным и слабоосвещенным объектом для фотографирования. Нами использовались высокочувствительные ортохроматические пленки, проявители с добавлением полиокса, позволившие применить метод двукратной высокоскоростной фотографии с временным разрешением 0.2 нс [7]. В этом методе изображение движущейся ДГ получается при последовательном подсвечивании образца двумя импульсами света, задержанными относительно друг друга на время, равное в нашем эксперименте 11 нс. Контраст доменов выставляется противоположным каждому из лучей, и ширина полученной таким образом полоски пропорциональна скорости ДГ (рис. 1). По сравнению с [7] лазер на азоте накачивал лазер на красителе чрезвычайно простой конструкции: в кювете на оптическом контакте крепились два легких зеркальца (100 и 20 % па длине волны 535 нм); выигрыш в мощности получается в несколько раз. Методика позволяла фиксировать изображение при вращении плоскости поляризации на угол менее 0.5° . Одиночная 180° -ная неелевская ДГ создавалась в кристаллической пластинке бората железа толщиной 30 мкм

при помощи градиентного магнитного поля величиной до 70 Э/см. В плоскости образца могло создаваться сжимающее давление P величиной до $20 \cdot 10^8$ дин/см². Движение ДГ осуществлялось под действием импульса

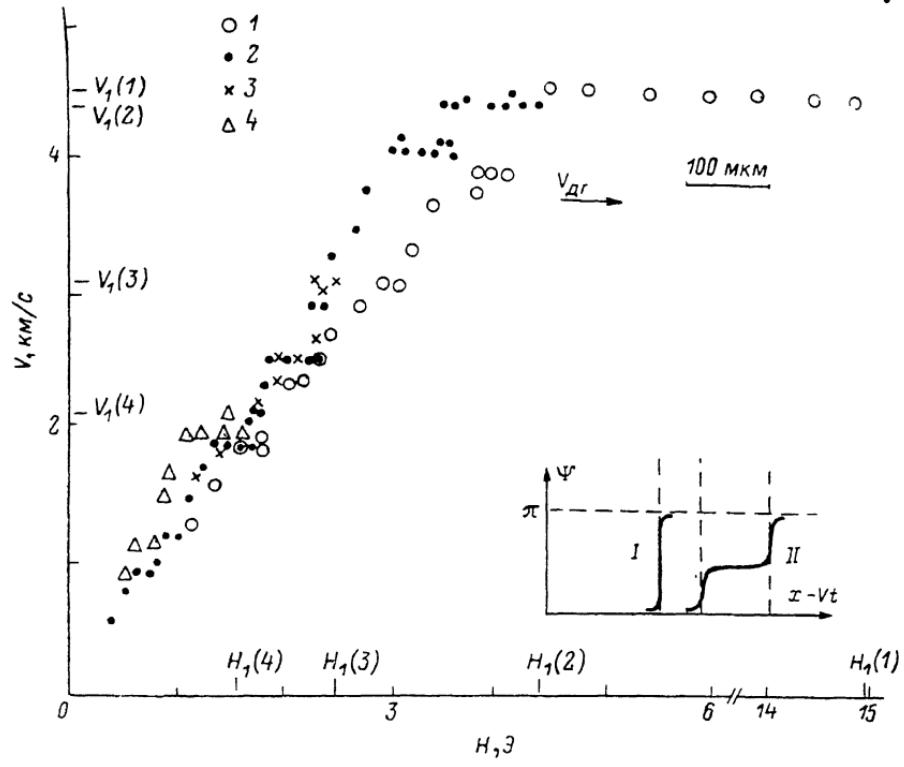


Рис. 1. Зависимость скорости V ДГ от амплитуды управляющего магнитного поля H при внешних давлениях $P=20 \cdot 10^8$ (1), $10 \cdot 10^8$ (2), $3 \cdot 10^8$ (3), $0.1 \cdot 10^8$ дин/см² (4).

На вставке — фотография момента образования ОФП и схема структуры ДГ с направлением Ψ вектора намагниченности при последовательном подсвечивании образца первым (I) и через 11 нс вторым (II) импульсом света. $V=V_1$ (2), $H \geq H_1$ (2), $P=10 \cdot 10^8$ дин/см².

ногого магнитного управляющего поля H с временем нарастания менее 8 нс.

Динамика ДГ в ортоферритах характеризуется прежде всего наличием четко выраженной предельной скорости, совпадающей со скоростью спиральных волн на линейном участке их дисперсии [6], а наличие магнитоупругого взаимодействия проявляется в присутствии областей постоянства скорости ДГ на зависимости скорости $V(H)$, совпадающей со скоростями поперечного S_t и продольного S_l звуков. Основное отличие (применитель-

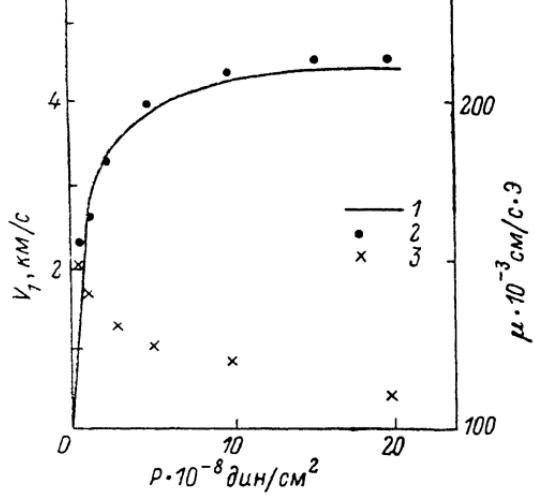


Рис. 2. Рассчитанная по [5] теоретическая (1) и экспериментальная (2) зависимости скорости V_1 , определяющей ширину щели, а также подвижности μ (3) от внешнего давления P .

но к динамике ДГ) бората железа от ортоферритов заключается в сильной магнитоупругой связи и малой величине анизотропии, что, как уже говорилось, существенно меняет всю динамику ДГ.

При скорости ДГ, меньшей некоторой скорости V_1 (в поле H_1), движение ДГ стационарно (рис. 1). На зависимости $V(H)$, как и в ортоферритах, есть области постоянства скорости ДГ шириной 0.3—0.6 Э при скоростях движения ДГ 4.0, 2.7, 1.8 км/с, из которых первая связана со скоростью поверхности, а две другие — со скоростью лэмбовских волн [8]. Кроме того, если давление достаточно, подобная особенность существует на скорости 4.5 км/с, близкой к скорости поперечного звука [4].

При достижении ДГ скорости V_1 (в поле H_1) происходит ее распад на две 90°-ные ДГ, а ширина образовавшегося 90°-ного домена определяется разностью управляющего и градиентного полей. Иными словами, при достижении ДГ скорости V_1 , в области, где $H > H_1$, происходит спин-переориентационный фазовый переход (ОФП) с направлением вектора намагниченности в ней, близким к 90°; ДГ при этом выступает зародышем новой фазы [9]. Скорость V_1 существенно зависит от давления P (рис. 2). На вставке рис. 1 изображен процесс распада ДГ при $H \geq H_1$: сразу после подачи импульса магнитного поля с одновременной подсветкой лучом I распада нет, и через 11 нс, в момент подсветки лучом II, видна область, где произошел ОФП (на фотографии эта область выглядит в виде «полуконтраста»).

Впервые на возможность существования щели в спектре скоростей ДГ было обращено внимание в [5]. Наличие ее объяснялось существованием сильного магнитоупругого взаимодействия, а ширина определялась как разность ($S_i - V_1$). Вблизи скорости звука рост магнитоупругой энергии может быть столь значительным, что эффективные константы наведенной анизотропии меняют знак; в самих же точках S_i , S_i они расходятся как $1/(S_{i,i}^2 - V_1^2)$. Вопрос достижения предельной скорости тем самым связан с возможностью преодоления щели, в частности, при помощи давления. В наших экспериментах при $P \approx 25 \cdot 10^8$ дин/см² такой переход не обнаружен. Зависимость $V_1(P)$, рассчитанная по [5] для FeBO₃, представлена на рис. 2.

Магнитоупругая связь определяет также зависимость подвижности μ от давления (рис. 2). При малых давлениях подвижность ДГ может быть рекордно велика ($\sim 150 \cdot 10^3$ см/с·Э). В целом эта зависимость качественно согласуется с [5], однако для количественного расчета необходимо знание ряда констант, еще не измеренных для FeBO₃.

Список литературы

- [1] Diehl D., Jantz W., Nalang J., Wetling W. // Current Topic in mater. Sci. 1984. V. 1. № 11. P. 1—370.
- [2] Scott G. B. // J. Phys. D: Appl. Phys. 1974. V. 7. P. 1578—1587.
- [3] Ким Н. Д., Хван Д. И. // ФТТ. 1982. Т. 24. № 8. С. 2300—2304.
- [4] Четкин М. В., Терещенко В. Д. // Кристаллография. 1988. Т. 33. № 5. С. 1311—1313.
- [5] Звездин А. К., Костюченко В. В., Мухин А. А. // Препринт ФИАН. 1983. № 209. 56 с.
- [6] Барыктар В. Г., Иванов Б. А., Четкин М. В. // УФН. 1985. Т. 146. № 3. С. 417—458.
- [7] Четкин М. В., Звездин А. К., Гадецкий С. Н., Гомонов С. В., Смирнов В. Б., Курбатова Ю. Н. // ЖЭТФ. 1988. Т. 94. № 1. С. 269—279.
- [8] Красильников В. А., Крылов В. В. Введение в физическую акустику. М.: Наука, 1984. 400 с.
- [9] Белов К. Н., Звездин А. К., Кадомцева А. М., Левитин Р. З. Ориентационные переходы в редкоземельных магнитиках. М.: Наука, 1979. 320 с.