

08:09  
©1993

# ВЛИЯНИЕ ДЕФЕКТОВ И ТЕМПЕРАТУРЫ НА ЭФФЕКТИВНОСТЬ ВОЗБУЖДЕНИЯ УЛЬТРАЗВУКА ПОРОШКАМИ ФЕРРИТОВ

*B.M. Сарнацкий, T.B. Баханова*

В работе [1] нами была продемонстрирована возможность возбуждения и регистрации ультразвуковых колебаний системой слабо связанных магнитных частиц, помещенных в комбинацию переменного и постоянного магнитных полей. Проведенные исследования показали значительную зависимость эффективности акустомагнитного и магнитоакустического преобразования от величины магнитоупругой связи и констант магнитной анизотропии материала частиц, от ориентации и напряженности постоянного магнитного поля, от соотношения между средним размером частиц, их дисперсией по размеру и частотой ультразвука.

В настоящей работе изучена эффективность возбуждения ультразвука порошками ферритов в зависимости от содержания в них дефектов различного происхождения и от температуры. С этой целью исследовались  $\gamma$ -облученные образцы монокристаллического марганец-цинкового феррита (МЦФ) и твердых растворов железо-иттриевого граната (ЖИГ), в которых часть ионов железа замещена немагнитными ионами алюминия.

Частицы порошка приготавливались путем механического размельчения и просеивания через мерные сита монокристаллических объемных образцов МЦФ состава  $Mn_{0.61}Zn_{0.35}Fe_{2.04}O_4$  и поликристаллических иттриевых алюмоферрогранатов состава  $Y_3Al_xFe_{5-x}O_{12}$  ( $0 \leq x \leq 1.35$ ). Объемные образцы МЦФ перед размельчением подвергались  $\gamma$ -облучению от источника  $Co^{60}$ . Доза облучения  $D$  менялась от  $10^6$  рад до  $10^9$  рад. Исследования проводились на фиксированной частоте ультразвука  $\sim 15$  МГц, при этом средний размер частиц составлял  $\sim 100$  микрон, что соответствует половине длины волны ультразвуковых колебаний сдвиговой поляризации. При проведении температурных исследований использовалась продувка образца парами азота в диапазоне температур 150–350 К. Эффективность возбуждения ультразвука оценивалась по амплитуде  $A$  первого акустического импульса, прошедшего через стеклянный плоскопараллельный звукопровод цилиндрической

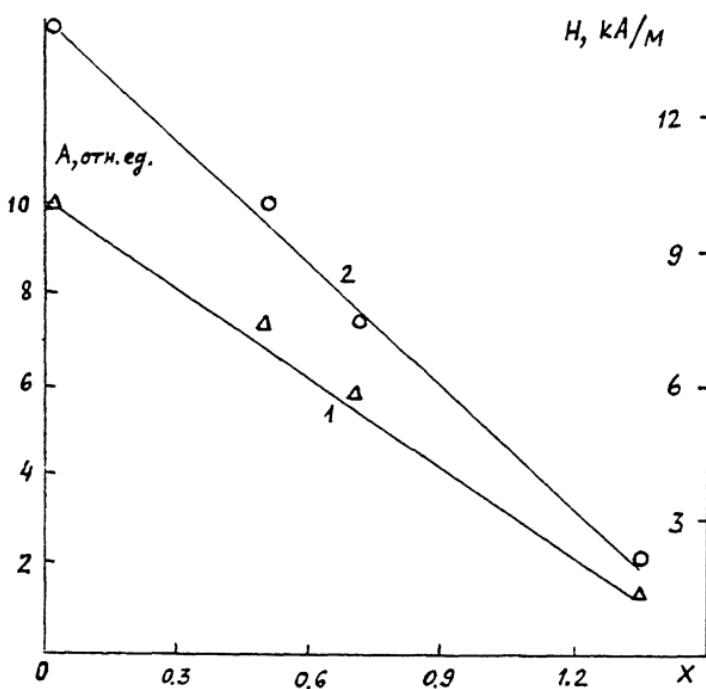


Рис. 1. Зависимость эффективности возбуждения ультразвука иттриевыми алюмоферрогранатами (кривая 1) и величины подмагничивающего поля для  $A_{\max}$  (кривая 2) от содержания ионов алюминия при  $T = 293$  К. По оси ординат значения  $A$  отложены в относительных единицах.

формы, на одном торце которого размещались частицы ферритового порошка и катушка индуктивности, связанная с источником импульсного переменного магнитного поля, а на другом торце — кварцевый пьезопреобразователь  $Y$  среза с резонансной частотой 15 МГц. Постоянное магнитное поле ориентировалось касательно плоскости расположения частиц, перпендикулярно направлению переменного магнитного поля.

Зависимость величины  $A$  от подмагничивающего постоянного поля в образцах с структурными и радиационными дефектами сохраняет те же особенности, что и для бездефектных образцов [1], в частности  $A$  монотонно возрастает с увеличением напряженности поля, достигает максимума и медленно спадает с дальнейшим ростом поля вследствие монодоменизации. При этом повышение концентрации ионов алюминия в образцах ЖИГ приводит к значительному снижению значений магнитного поля  $H$ , при которых наблюдается максимум величины  $A$ , и к уменьшению  $A_{\max}$ , что иллюстрируется рис. 1. В то же время  $\gamma$  — облучение образцов МЦШ ведет к монотонному росту  $A_{\max}$ , достигающему 30% при максимальной дозе облучения, и к незначительному смещению положения  $A_{\max}$  в сторону более высоких подмагничивающих полей (рис. 2). На рис. 2 до-

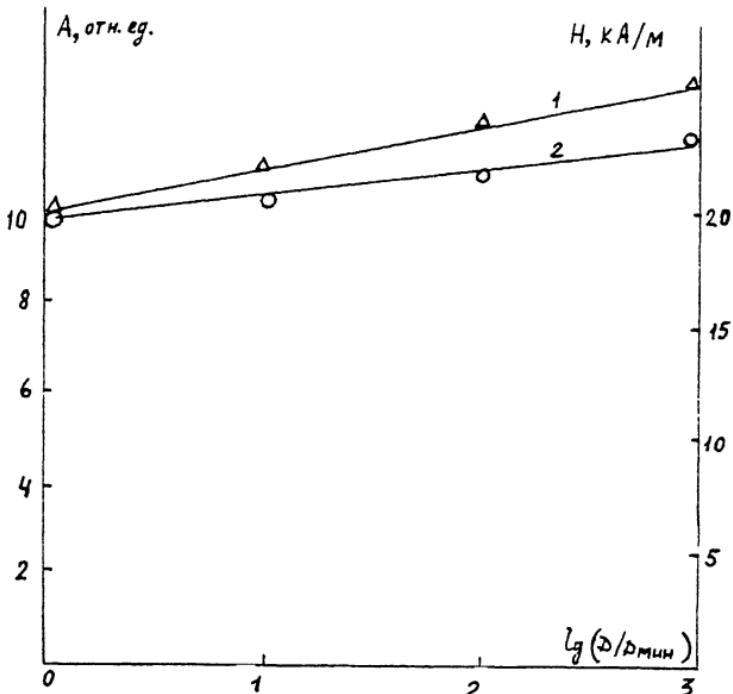


Рис. 2. Влияние  $\gamma$ -квантов на эффективность возбуждения звука порошками МЦФ (кривая 1) и величину подмагничивающего поля для  $A_{\max}$  (кривая 2) при  $T = 293$  К.

зы облучения по оси абсцисс отложены в логарифмическом масштабе по отношению к минимальной дозе  $10^6$  рад, при которой изменения исследуемых параметров малозаметны.

Полученные результаты для иттриевых алюмоферро-гранатов хорошо согласуются с существующими представлениями о преимущественном расположении немагнитных ионов алюминия в тетраэдрических узлах, что приводит к уменьшению намагниченности насыщения и коэффициента магнитоупругой связи. Вследствие облучения кристаллов МЦФ  $\gamma$ -квантами происходит перезарядка ионов железа [2], что в свою очередь влияет на значение константы магнитной анизотропии, приводя к уменьшению внутреннего поля. Перезарядка ионов железа в МЦФ по предположению, высказанному в работе [3], может дополнительно приводить и к увеличению динамической магнитострикций. Это предположение подтверждается ходом кривой 1 рис. 2 в зависимости  $A_{\max}$  от дозы облучения, а также результатами исследований эффекта магнитоакустического эха в тех же образцах [4].

На рис. 3 показана зависимость величины  $A$  от температуры. Кривые 1, 2 относятся к необлученному образцу МЦФ и измерены при фиксированных значениях подмагничивающего поля, равных соответственно 10 и 20 кА/М, кри-

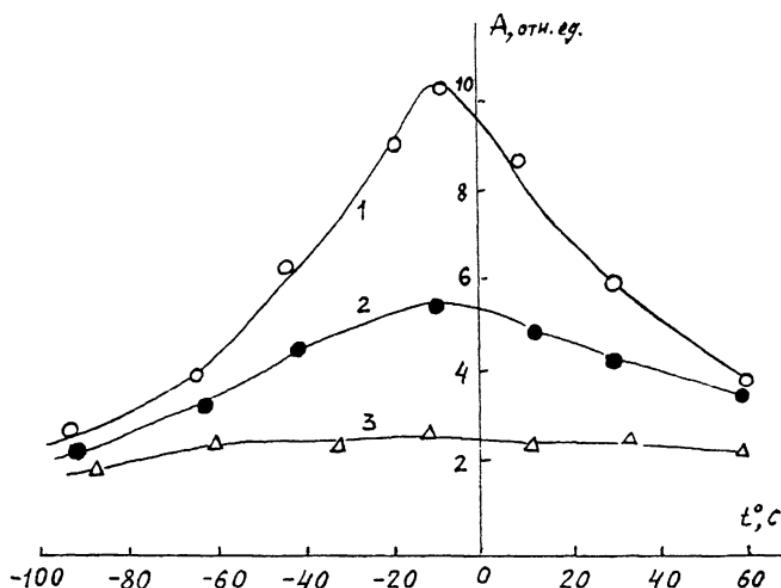


Рис. 3. Температурная зависимость эффективности возбуждения ультразвука порошками МЦФ и ЖИГ (1 — МЦФ в поле 10 кА/М, 2 — МЦФ в поле 20 кА/М, 3 — ЖИГ в поле 14 кА/М). Кривая 2 уменьшена по вертикали в 2.4 раза.

вая 3 измерена на образце ЖИГ без примеси алюминия в поле 14 кА/М, соответствующем  $A_{\max}$ . Из рис. 3 видно, что при температуре  $\sim 10^\circ\text{C}$  в образцах МЦФ отчетливо наблюдается максимум  $A$ , причем максимум становится более выраженным с понижением величины подмагничивающего поля. В то же время для железоиттриевого граната кривая  $A(T)$  показывает плавный ход.

Известно [5], что образцы МЦФ исследуемого на-  
ми состава при температуре  $-10^\circ\text{C}$  испытывают спин-  
переориентационный фазовый переход, при котором проис-  
ходит смена направления оси легкого намагничивания, при  
этом константа магнитной анизотропии проходит через ну-  
левое значение. В работе [6] при рассмотрении эффектив-  
ности электромагнитного возбуждения звука в ферромаг-  
нетиках за счет воздействия радиочастотного поля на сум-  
марную намагченность получено, что смещение домен-  
ных стенок при прочих равных условиях обратно пропор-  
ционально  $\sqrt{K_1}$ , где  $K_1$  — константа магнитной анизотро-  
пии. Аномалии в поведении  $K_1$  соответственно сказываются в ходе температурной зависимости величины  $A$ . Наложе-  
ние постоянного магнитного поля увеличивает вклад зеема-  
новского взаимодействия по сравнению с энергией магнит-  
ной анизотропии [5] и приводит к относительному снижению  
максимума  $A$  с температурой, что наблюдается в наших экс-

периментах. Образец ЖИГ не имеет аномалий в поведении  $K_1(T)$  и соответственно кривая  $A(T)$  имеет плавный вид.

Проведенные исследования показывают возможность выбора оптимальных условий (внешнего магнитного поля, состава порошка феррита, количества структурных и радиационных дефектов, температуры) для практической реализации преобразователей ультразвука на основе электромагнитного возбуждения порошков ферритов.

Работа проводилась в рамках выполнения гранда "Магнитоупругие свойства жидкокристаллических и дисперсных магнитоупорядоченных систем с различной атомно-молекулярной структурой".

### Список литературы

- [1] Кулешов А.А., Сарнацкий В.М., Шоно А.А. // Письма в ЖТФ. 1992. Т. 18. В. 7. С. 37–40.
- [2] Сарнацкий В.М., Котов Л.Н., Абаренкова С.Г., Ефиценко П.Ю. // ФТТ. 1990. Т. 32. В. 5. С. 1528–1529.
- [3] Белов К.П., Горяга А.Н., Шереметьев В.Н., Наумова О.А. // Письма в ЖЭТФ. 1985. Т. 52. В. 3. С. 97–99.
- [4] Сарнацкий В.М., Абаренкова С.Г., Котов Л.Н. // Письма в ЖТФ. 1990. Т. 16. В. 1. С. 7–10.
- [5] Шутилов В.А., Котов Л.Н., Мирзоахмедов Х.К., Сарнацкий В.М. // ФТТ. 1985. Т. 27. В. 6. С. 2348–2354.
- [6] Гитис М.Б. // ФТТ. 1972. Т. 14. В. 12. С. 3563–3567.

НИИ физики  
Санкт-Петербургского  
государственного университета

Поступило в Редакцию  
22 июля 1993 г.