

скорости удара. Эксперименты, проведенные в широком диапазоне углов встречи, показали, что разлетающаяся дисперсная фракция может вносить существенный вклад в изменение параметров газа в случае обтекания тела запыленным потоком.

## Л и т е р а т у р а

- [1] Духовский И.А., Ковалев П.И., Лунькин Ю.П., Подкладенко А.Н. В сб.: Турбулентные двухфазные течения и техника эксперимента. Таллин, 1985, с. 23-27.
- [2] Духовский И.А., Ковалев П.И., Разумовская А.И., Черных В.Т. - Оптика и спектроскопия, 1987, т. 63, в. 5, с. 1105-1108.
- [3] Табаков В., Мейлэк М.Ф., Хамед А. Аэрокосмическая техника, 1987, № 12, с. 58-64.
- [4] Armstrong J.P., Collings N. and Shaglier P.J. - AIAA Journal, 1984, v. 22, N 2, p. 214-218.
- [5] Духовский И.А., Ковалев П.И., Шмидт А.А. - Письма в ЖТФ, 1984, т. 10, в. 11.
- [6] Свифт Х.Ф. Механика соударения со сверхвысокими скоростями. - В сб.: Динамика удара, М., 1985, с. 173-197.

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

Поступило в Редакцию  
27 июня 1988 г.

Письма в ЖТФ, том 14, вып. 17

12 сентября 1988 г.

## ИЗМЕНЕНИЕ ФОРМЫ КОЛЕБЛЮЩЕЙСЯ $180^\circ$ ДОМЕННОЙ ГРАНИЦЫ В МОНОКРИСТАЛЛАХ ЖЕЛЕЗА ПРИ ПОВЫШЕНИИ ЧАСТОТЫ

В.Е. Зубов, Г.С. Кринчик, А.Д. Кудаков

Исследована частотная зависимость амплитуды и фазы колебаний  $180^\circ$  доменной границы (ДГ) на поверхности и в объеме нитевидных монокристаллов железа (вискеров) в переменном магнитном поле в диапазоне частот  $f = 20$  Гц-2 МГц. Установлено, что с ростом амплитуда колебаний ДГ на поверхности ( $\Delta^{180^\circ}$ ) убывает значительно быстрее, чем в объеме ( $\Delta^{180^\circ}$ ). Особенно быстрое спадание  $\Delta^{180^\circ}$  наблюдается в диапазоне частот до 15 кГц, в котором  $\Delta^{180^\circ}$  практически не меняется, а  $\Delta^{180^\circ}$  уменьшается почти на порядок. На основании полученных экспериментальных данных качественно восстановлена форма ДГ, которая имеет сложный вид и изменяется с ростом  $f$ .

Вильямсом, Шокли и Киттелем [1] для случая одной ДГ было показано, что электромагнитные потери в ферромагнитных металлах определяются движением ДГ. Праем и Бином [2] эти результаты были обобщены на случай, когда в кристалле имеется большое число ДГ. В дальнейшем при исследовании поведения ДГ в переменных полях с использованием магнитооптических методов было показано, что  $180^\circ$  ДГ при своем движении изгибаются таким образом, что амплитуда ее колебаний на поверхности оказывается больше, чем в объеме (обзор этих работ можно найти, например, в [3] и [4]). Это связано с тем, что плотность вихревых токов, образующихся при движении ДГ, имеет наибольшее значение в центре пластины и уменьшается на краях. Изгиб ДГ приводит к уменьшению мощности вихревых потерь по сравнению со случаем колебаний прямой границы. Численными методами расчет формы колеблющейся границы был проведен Бишопом [5]. В работах [3, 6] было показано, что степень изгиба ДГ возрастает при увеличении амплитуды ее колебаний, частоты, толщины образца ( $d$ ) и величины  $L/d$ , где  $L$  – равновесная ширина доменов. Расчет величины вихревых потерь в модели изгибающейся ДГ [3] приводит к лучшему согласию с экспериментом, чем в модели плоских границ.

В недавних работах по исследованию колебаний ДГ в монокристаллах кремнистого железа [7, 8] показано, что  $\Delta_{\text{Пов}}$  оказывается существенно меньше, чем предсказывается теорией Бишопа [4, 5]. Возможной причиной указанного расхождения может быть усложнение структуры  $180^\circ$  ДГ в приповерхностной области монокристаллов железа, которое теоретически было предсказано Хубертом [9] и магнитооптическим методом обнаружено Кринчиком и Бенидзе [10]. Усложнение структуры заключается в том, что при подходе к поверхности граница уширяется в несколько раз и имеет асимметричную форму, обусловленную появлением неелевской (перпендикулярной плоскости ДГ) компоненты намагниченности. Усложнение формы ДГ оказывает значительное влияние на ее динамические свойства. Например, скручивание ДГ на поверхности ортоферрита приводит к увеличению параметра затухания на два порядка [11]. С целью изучения влияния приповерхностной структуры границы на ее динамические свойства в настоящей работе проведено сравнительное исследование амплитудных и фазовых характеристик колебаний ДГ на поверхности и в объеме железных вискеров в широком диапазоне частот.

Процесс смешения ДГ внутри образцов исследовался динамическим компенсационным методом, с помощью которого измерялась переменная составляющая намагниченности, усредненная по объему вискеров. При изучении динамики ДГ на поверхности использовался высокочастотный фазочувствительный магнитооптический микромагнетометр [12]. Вискеры представляли собой квадратные в поперечном сечении стержни длиной  $\sim 10$  мм и поперечными размерами  $\sim 0.05 \times 0.05$  мм<sup>2</sup> с естественными оптически совершенными гранями типа (001). Ребра вискеров совпадали с направлениями

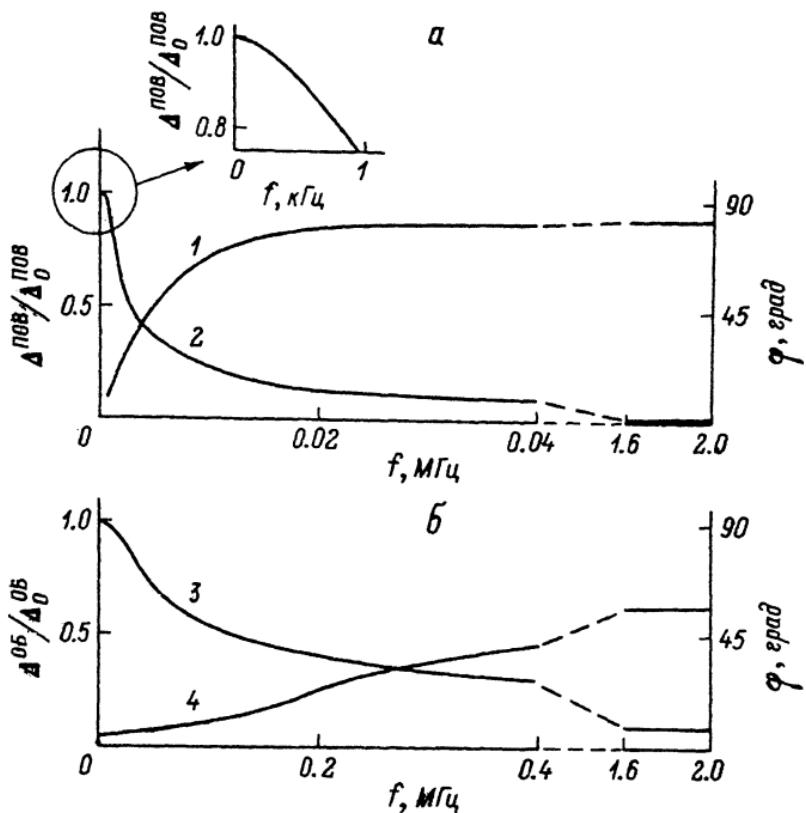


Рис. 1. Частотные зависимости амплитуды (1, 3) и сдвига фазы колебаний ДГ (2, 4) (по отношению к фазе внешнего поля) на поверхности (а) и в объеме (б) вискера.  $\Delta_0^{\text{пов}}$ ,  $\Delta_0^{\text{об}}$  – амплитуды колебаний ДГ при  $f \rightarrow 0$  на поверхности и в объеме соответственно.

типа [001]. Образцы содержали 180° ДГ, расположенную в центре вдоль оси вискеров и параллельную боковым граням.

На рис. 1 представлены зависимости  $\Delta^{\text{пов}}(f)$ ,  $\Delta^{\text{об}}(f)$ , а также  $\varphi^{\text{пов}}(f)$  и  $\varphi^{\text{об}}(f)$  ( $\varphi^{\text{пов}}$  и  $\varphi^{\text{об}}$  – величины, определяющие разность фаз переменного магнитного поля и колебаний ДГ на поверхности и в объеме соответственно). Из рис. 1 видно, что при  $f \gg 20$  кГц  $\Delta^{\text{пов}} \ll \Delta^{\text{об}}$  и граница на поверхности в этой области частот практически закреплена. Отставание фазы колебаний ДГ на поверхности от фазы поля при  $f \sim 20$  кГц приближается к своему максимальному значению  $\varphi_{\text{макс}}^{\text{пов}} = 80 - 85^\circ$ . Уменьшение  $\Delta^{\text{об}}$  с ростом  $f$

обусловлено главным образом влиянием вихревых токов, поскольку вклад приповерхностной области образца в это спадание, как видно из рис. 1, незначителен. Отсюда можно сделать вывод о том, что вблизи поверхности не перемагничивается очень тонкий слой. Результаты исследования процессов намагниченности вискеров

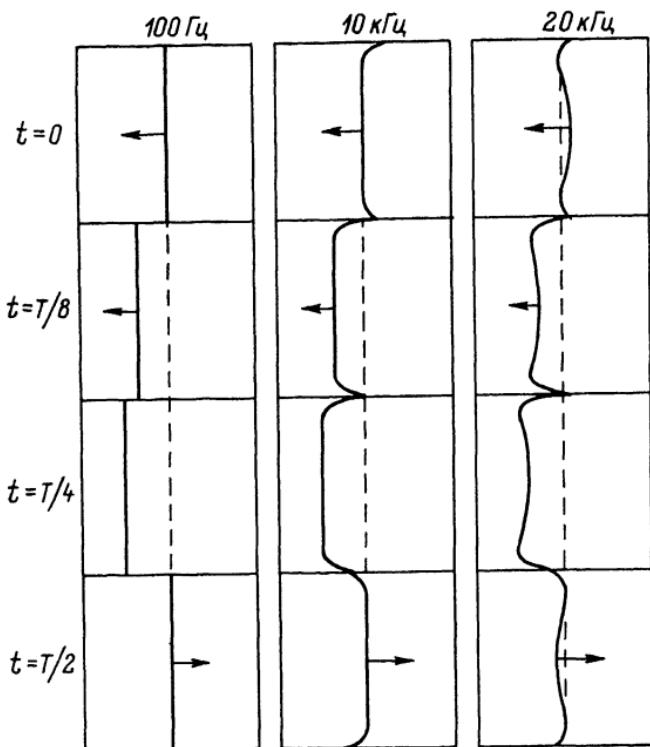


Рис. 2. Форма ДГ в различные моменты времени ( $t$ ) при нескольких частотах перемагничивания. Т – период внешнего поля, время  $t=0$  соответствует началу периода внешнего поля. Пунктиром показано равновесное положение ДГ при отсутствии поля.

на поверхности и в объеме позволяют судить об изменении формы ДГ в кристалле с ростом частоты.

На рис. 2 приведено поперечное сечение вискера и показана примерная форма ДГ в этом сечении в различные моменты периода колебаний границы при нескольких частотах. Из рисунка видно, что форма ДГ внутри образца с повышением частоты усложняется. Отметим, что сложная форма границы обусловлена как непрерывным изменением амплитуды, так и фазы колебаний ДГ по глубине вискера. Спадание амплитуды колебаний в центре образца при возрастании  $f$  вызвано влиянием вихревых токов. Быстрое уменьшение  $\Delta_{\text{пов}}$  с ростом  $f$  обусловлено, по-видимому, асимметричным загибом ДГ вблизи поверхности. При повышении частоты влияние скин-эффекта усиливается, что приводит к закреплению ДГ и в центре образца. Границы области раскачки ДГ в сечении вискера при высоких частотах приобретают вид, напоминающий цифру 8.

Качественное отличие поведения ДГ на поверхности по сравнению с результатами более ранних работ [3, 7, 8] связано, видимо, с тем, что поперечные размеры вискеров ( $d \sim 0.05$  мм) значительно меньше размеров образцов, исследованных раньше ( $d = 0.2\text{--}0.6$  мм). Кроме того, величина  $L/d$  для вискеров составляла  $\sim 0.5$ , а в указанных работах размеры доменов всегда были значительно больше толщины образцов. Значительное уменьшение степени изгиба ДГ

при уменьшении  $d$  и  $L/d$  наблюдалось экспериментально [6].

Быстрый рост плотности вихревых токов при увеличении  $d$  и  $L/d$  приводит, вероятно, к маскировке эффекта торможения ДГ в приповерхностной области.

В заключение можно сделать вывод, что обнаруженный эффект малой подвижности ДГ на поверхности монокристаллов железа по сравнению с объемом представляет с одной стороны интересный физический результат, с другой – этот эффект должен существенно влиять на величину вихревоковых потерь в достаточно тонких образцах.

#### Л и т е р а т у р а

- [1] Williams H.J., Shockley W., Kittel C. – Phys. Rev., 1950, v. 80, N 6, p. 1090–1094.
- [2] Ру R.H., Bean C.P. – J. Appl. Phys., 1958, v. 29, p. 532–533.
- [3] Филиппов Б.Н., Зайкова В.А., Жаков С.В., Драгошанский Ю.Н. – Изв. АН СССР, сер. физич., 1978, т. 42, № 8, с. 1744–1752.
- [4] Bishop J.E.L. – IEEE Trans. Magn., 1980, v. MAG-16, N 1, p. 129–139
- [5] Bishop J.E.L. – J. Phys. D: Appl. Phys., 1973, v. 6, p. 97–115.
- [6] Хан Е.Б., Зайкова В.А., Шур Я.С., Типунов В.Ф. – ФММ, 1972, т. 33, № 2, с. 289–294.
- [7] Miashara T., Takahashi M. – J. Magn. and Magn. Mater., 1985, v. 51, p. 291–304.
- [8] Celasco M., Masoero A., Mazetti P., Stepanescu A. – IEEE Trans. Magn., 1986, v. MAG-22, N 5, p. 502–504.
- [9] Hubert A. – Z. Angew. Phys., 1971, v. 32, N 1, s. 58–63.
- [10] Кринчик Г.С., Бенидзе О.М. – ЖЭТФ, 1974, т. 67, № 6, с. 2180–2194.
- [11] Кринчик Г.С., Чепурова Е.Е., Штайн А.В. – ЖЭТФ, 1984, т. 87, с. 2014–2023.
- [12] Зубов В.Е., Кринчик Г.С., Кудаков А.Д. Деп. в ВИНИТИ № 43-В88, М., 1987. 32 с.

Московский государственный  
университет им. М.В. Ломоносова

Поступило в Редакцию  
20 мая 1988 г.