

- [4] Чистый И. Л., Китаева В. Ф., Осико В. В. и др. ФТТ, 1975, т. 17, № 5, с. 1434—1441.
- [5] Чистый И. Л. Труды ФИАН, 1977, т. 102, с. 129—201.
- [6] Жариков Е. В., Китаева В. Ф., Осико В. В. и др. Препринт ФИАН № 200. М., 1983. 10 с.
- [7] Krupke W. F., Shinn M. D., Morion J. E. et al. J. Opt. Soc. Am., 1986, vol. B3, N 1, p. 102—114.
- [8] Kitaeva V. F., Zharikov E. V., Chisty I. L. Phys. Stat. Sol. (a), 1985, vol. 92, p. 475—488.
- [9] Krzesinska M., Szuta-Buchacz T. Phys. Stat. Sol. (a), 1984, vol. 82, p. 421—424.
- [10] Антиюхов А. Н., Кумуков Б. И., Антонов А. В., Иванов И. А. ФТТ, 1985, т. 27, № 4, с. 1224—1226.
- [11] Ершова Л. М., Жариков Е. В., Китаева В. Ф. и др. Краткие сообщения по физике, 1984, № 7, с. 48—51.
- [12] Жариков Е. В., Китаева В. Ф., Кошелева И. В. и др. КСФ, 1985, № 1, с. 23—26.
- [13] Жариков Е. В., Китаева В. Ф., Осико В. В. и др. ФТТ, 1984, т. 26, № 5, с. 1517—1519.
- [14] Lynch R. T., Dillon J. F., van Uitert L. G. J. Appl. Phys., 1973, vol. 44, N 1, p. 225—229.

Физический институт
им. П. Н. Лебедева АН СССР
Москва

Поступило в Редакцию
8 июля 1988 г.

УДК 669.12²235'24'234 : 538.953,955

Физика твердого тела, том 31, в. 2, 1989

Solid State Physics, vol. 31, № 2, 1989

ГИГАНТСКОЕ МАГНИТНОЕ ПОСЛЕДЕЙСТВИЕ ТЕРМИЧЕСКОГО РАСПИРЕНИЯ ВБЛИЗИ МАГНИТНОГО ФАЗОВОГО ПЕРЕХОДА 1-ГО РОДА В СПЛАВАХ НА ОСНОВЕ $Fe_{0.49}Rh_{0.51}$

*К. Б. Власов, Е. А. Розенберг, А. В. Четвериков,
Н. В. Баранов*

К настоящему моменту хорошо известно магнитное последействие (МП) после «мгновенного» изменения магнитного поля H . Экспериментально и теоретически оно в основном изучено для намагниченности в ферромагнетиках [1]. В [2] нами начато исследование МП (также при изменении H) для магнетиков в области гетерогенных (при которых меняется концентрация магнитных фаз) магнитных фазовых переходов 1-го рода (МФП-1) порядок—порядок. Такие переходы реализуются в них в отличие от ферромагнетиков не только по H , но и температуре T . Отсюда вытекает возможность наблюдения МП в таких объектах и по T . До сих пор подобный эффект не был обнаружен. Это связано с тем, что в ферромагнетиках МФП по температуре переход 2-го рода (гомогенный и безгистерезисный). В магнетиках же, обладающих МФП-1 по температуре, экспериментально реализуемое время t изменения этой температуры на ΔT может превышать $t_{\text{МП}}$ — характерную длительность МП. В работе сообщается об обнаружении подобного эффекта.

Исследовались поликристаллические сплавы $(Fe_{0.965}Ni_{0.035})_{0.49}Rh_{0.51}$ и $Fe_{0.49}(Rh_{0.92}Pd_{0.08})_{0.51}$ — далее сплавы 1 и 2. Как и базовый $Fe_{0.49}Rh_{0.51}$, они имеют ОЦК структуру типа $CsCl$, а с ростом T (при $T = T_k$) в них возникает МФП-1 из антиферро- в ферромагнитное состояние (см. обзор [3]). Добавки 3d- и 4d-металлов уменьшают T_k [4]. В сплавах 1 и 2 измерялись деформации $\lambda = (l_r - l_0)/l_0$ (где l_r , l_0 — длины образцов при температурах T и 77 K) по методике [2]. Значения λ определяют термическое расширение при квазистатическом изменении T и его последействие после измене-

ния T на ΔT и ее стабилизации. Точность поддержания T при измерении МП была не хуже 0.02 К.

На рис. 1 приведены петли температурных гистерезисов термического расширения (ТГТР) в области МФП-1 сплавов 1 (а) и 2 (б). Они получены и воспроизводятся для скорости изменения $T=1$ К/мин и связаны с термострикцией (спонтанной стрикцией) при МФП-1. Такая скорость недостаточна для установления в образцах устойчивого по t состояния. Поэтому если на ветвях ТГТР при достижении некоторой T стабилизировать ее, то возникает МП термического расширения (изменение λ с t для $T=\text{const}$).

На рис. 2 изображены зависимости λ от $\lg t$ для сплавов 1 (а) и 2 (б), характеризующие кинетику МФП-1 в них (изменение относительных

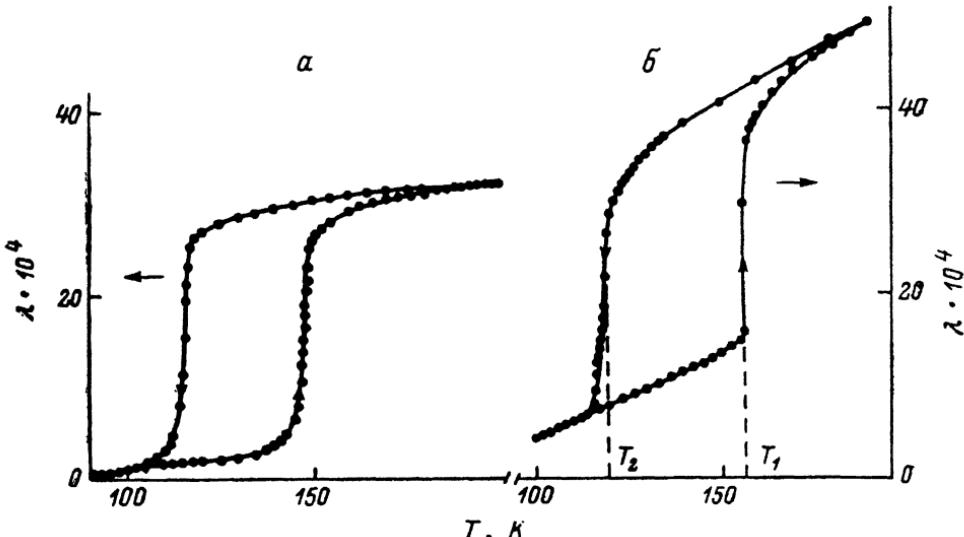


Рис. 1. Петли температурных гистерезисов термического расширения (ТГТР) в области МФП-1 для $(\text{Fe}_{0.965}\text{Ni}_{0.035})_{0.49}\text{Rh}_{0.51}$ (а) и $\text{Fe}_{0.49}(\text{Rh}_{0.92}\text{Pd}_{0.08})_{0.51}$ (б).

объемов существующих магнитных фаз со временем). Они сняты на восходящих ветвях ТГТР при температуре, примыкающей к T_1 со стороны низких T . Аналогичные зависимости наблюдаются на исходящих ветвях (если T примыкает к T_2 со стороны высоких T). Здесь T_1 и T_2 соответствуют наиболее крутым участкам восходящей и нисходящей ветвей петель ТГТР (рис. 1, б). На рис. 2, в показаны «мгновенные» изменения λ при переходе от T к $T \pm \Delta T$ (прямые стрелки) и последующие деформации $\lambda_{\text{МП}}$, возникающие при $T=\text{const}$ за время $t_{\text{МП}}$ (волнистые стрелки) на ветвях петли ТГТР сплава 1; $t_{\text{МП}}$ — время от начала МП до достижения им скорости $d\lambda/dt \leqslant 10^{-7}/\text{мин}$ (длительность МП); ΔT — разность температур между предыдущим и следующим процессами МП (при $\Delta T/\Delta t \leqslant \leqslant 1$ К/мин). Из рис. 2 видны характерные особенности изученного МП, позволяющие назвать его гигантским.

1) Большие величины $\lambda_{\text{МП}}$, соизмеримые с полными изменениями при прохождении МФП-1 по T (ср. рис. 2, а, б и 1, а, б). Значительные длительности МП (например, $t_{\text{МП}} \approx 240$ мин для случая рис. 2, а).

2) Нелинейные зависимости λ от $\lg t$. Для температур, примыкающих к T_1 и T_2 , характерен переход от роста модуля наклона касательных к кривым λ ($\lg t$) к его уменьшению при $t \rightarrow t_{\text{МП}}$. При таком переходе на кривых λ ($\lg t$) регистрируются точки перегиба (сплав 1) и скачок (сплав 2) — рис. 2, а, б. При отходе от T_1 и T_2 наблюдается уменьшение $\lambda_{\text{МП}}$ и $t_{\text{МП}}$ (рис. 2, в). Зависимости λ ($\lg t$) при этом остаются нелинейными, однако на них отсутствуют точки перегиба и скачки: на восходящей ветви ТГТР модуль угла наклона касательной при $T < T_1$ возрастает с ростом t .

(на исходящей уменьшается для $T < T_2$) и уменьшается при $T > T_1$ (увеличивается для $T > T_2$).

Отметим, что совпадение температур скачков на зависимостях λ ($\lg t$) в ветвях ТГТР сплава 2, а также равенство величин этих скачков (ср. рис. 1, б и 2, б) прямо подтверждают предположение [2] о связи формы кривых λ ($\lg t$) и λ (T) при МФП-1. Следовательно, особенности гигантского МП согласуются с представлениями [2] о существовании при МФП-1 неустойчивых (меняющихся с t), а также относительно устойчивой ($t \rightarrow \infty$) петель ТГТР. При $T = \text{const}$ точка, описывающая состояние маг-

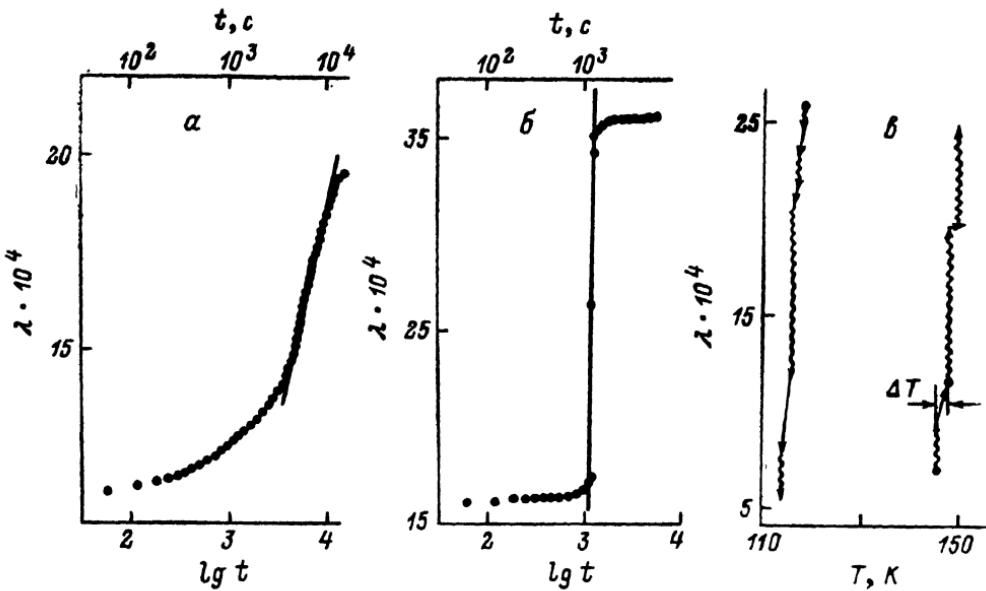


Рис. 2. Зависимости деформаций λ от $\lg t$ при последействии термического расширения для $(\text{Fe}_{0.965}\text{Ni}_{0.035})_{0.49}\text{Rh}_{0.51}$, $T \approx 147.7$ К (а) и $\text{Fe}_{0.49}(\text{Rh}_{0.92}\text{Pd}_{0.08})_{0.51}$, $T \approx 156.3$ К (б).

нетика, переходит со временем от неустойчивых (метастабильных) к устойчивым состояниям, вызывая МП. Объяснение нелинейной зависимости λ от $\lg t$ при флуктуационном последействии возможно при отказе от постулата [5] о независимости от t предлогарифмического множителя и учете того, что его величина определяется крутизной ветвей упомянутых петель для $T = \text{const}$. При прочих равных условиях эта крутизна наибольшая у магнетиков с более высокими значениями спонтанной стрикции в области МФП-1.

Таким образом, впервые обнаружено гигантское по времени и величине магнитное последействие после изменения T на примере последействия термического расширения при магнитном фазовом переходе 1-го рода.

Л и т е р а т у р а

- [1] Вонсовский С. В. Магнетизм. М.: Наука, 1971, Гл. 24.
- [2] Власов К. Б., Розенберг Е. А., Четвериков А. В. ЖЭТФ, 1987, т. 93, № 5, с. 1812—1820; ФТТ, 1988, т. 30, № 7, с. 1938—1943.
- [3] Винокурова Л. И. и др. Тр. ИОФАН, 1986, т. 3, № 1, с. 3—35.
- [4] Kouvel J. S. J. Appl. Phys., 1966, vol. 37, N 3, p. 1257—1258.
- [5] Neel L. J. Phys. Rad., 1951, vol. 12, N 2, p. 339—351.

Институт физики металлов
УрО АН СССР
Свердловск

Поступило в Редакцию
19 мая 1988 г.
В окончательной редакции
18 июля 1988 г.