

05.2; 05.3

(C) 1992

МАГНИТОКАЛОРИЧЕСКИЙ ЭФФЕКТ ПРИ АНТИФЕРРО-ФЕРРИМАГНИТНОМ ПЕРЕХОДЕ В СОЕДИНЕНИИ $Mn_{1.9}Cr_{0.1}Sb$

Н.В. Б а р а н о в, П.Е. М а р к и н, Ю.А. Х р у л е в

В качестве материалов для магнитных рефрижераторов, предназначенных для работы при комнатных температурах, рассматривают вещества, испытывающие в этой области температур магнитные фазовые переходы (МФП). Это могут быть переходы второго рода типа порядок–беспорядок, МФП первого рода типа порядок – другой порядок и ориентационные МФП, связанные с изменением ориентации намагниченности относительно кристаллографических осей [1–3]. Среди материалов первого класса наибольшей хладоизводительностью вблизи температуры Кюри T_c обладают сплавы редкоземельных металлов Tb – Gd [3, 4]. В них достигается величина магнитокалорического эффекта (МКЭ) ΔT до 10 К при индукции 6 Тл. Недавно на соединении $Fe_{49}Rh_{51}$, которое относится ко второму классу материалов, получено ΔT до 12.9 К при $B = 1.95$ Тл [5]. В этом соединении при повышении температуры до критического значения $T_K = 320$ –340 К происходит спонтанный МФП первого рода из антиферромагнитного (AF) в ферромагнитное (F) состояние. Приложение магнитного поля при $T < T_K$ также индуцирует AF – F переход 1-го рода, который в адиабатических условиях сопровождается охлаждением образца. Представляет интерес поиск соединений с аналогичным поведением, но не содержащих дорогих и дефицитных элементов.

В настоящей работе проведено исследование магнитокалорического эффекта при МФП в соединении $Mn_{1.9}Cr_{0.1}Sb$. Mn_2Sb обладает ферримагнитным (F_I) упорядочением при $T < T_c = 550$ К [6]. Частичное замещение марганца хромом, ванадием, кобальтом, медью или цинком, а также замещение сурьмы германием, мышьяком или оловом приводит к образованию при низких температурах антиферромагнитного порядка, который при повышении температуры сменяется ферримагнитным также путем МФП 1-го рода [7, 8]. Выполненные в последнее время расчеты зонной структуры [9] и измерения электронной части теплоемкости [10] позволяют предположить, что наличие таких переходов в соединениях на основе Mn_2Sb так же, как и в $FeRh$, обусловлено особенностями электронного энергетического спектра и поведение этих соединений должно рассматриваться в рамках модели зонного магнетизма.

Соединение $Mn_{1.9}Cr_{0.1}Sb$ было получено сплавлением компонентов в индукционной печи с последующим отжигом при 750°C в течение недели. Согласно данным рентгеновского анализа, образцы содержали следы фазы $MnSb$. Намагниченность измерялась

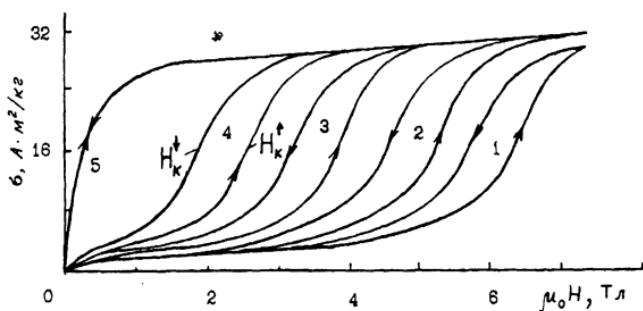


Рис. 1. Полевые зависимости намагниченности, измеренные на образце соединения $Mn_{1.9}Cr_{0.1}Sb$ при разных температурах: 1 - 240, 2 - 245, 3 - 250, 4 - 255, 5 - 265 К.

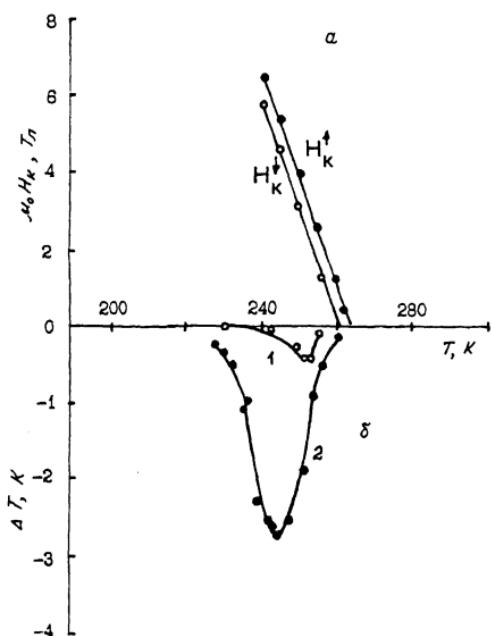


Рис. 2. Температурные зависимости критических полей H'_K , H''_K (а) и величины магнитокалорического эффекта ΔT (б) при $\mu_0H = 1$ (1) и 6 Тл (2) для соединения $Mn_{1.9}Cr_{0.1}Sb$.

с помощью вибрационного магнитометра при индукции до 7.5 Тл. Измерения МКЭ проводились с помощью дифференциальной термопары медь-константан при введении и выведении образца из поля, создаваемого сверхпроводящим соленоидом.

Как видно из рис. 1, где представлены полевые зависимости намагниченности соединения $Mn_{1.9}Cr_{0.1}Sb$, $AF-FI$ переход при индукции до 7.5 Тл наблюдается при температурах $240 < T < 265$ К и сопровождается значительным гистерезисом. Размытие перехода на интервал индукций до 2 Тл может быть обусловлено не достаточно однородным распределением хрома по образцу и, следовательно, различием критических полей в разных областях образца.

На рис. 2, а представлены температурные зависимости критических полей H_K^f и H_K^{ff} , которые были определены из полевых зависимостей намагниченности при возрастании и убывании поля соответственно. Как видно, зависимости $H_K^{ff}(T)$ в этой области температур близки к линейным, а величина $\mu_0 dH_K^{ff}/dT = -0.26$ Тл/К согласуется с данными работы [11]. Экстраполяция зависимости $H_K^f(T)$ на $H = 0$ дает значение критической температуры $AF-FI$ перехода $T_K = 264$ К. При $T < T_K$ $AF-FI$ переход под действием поля в образце соединения $Mn_{1.9}Cr_{0.1}Sb$, осуществленный в адиабатических условиях, сопровождается его охлаждением. Как следует из температурных зависимостей магнитокалорического эффекта, представленных на рис. 2, б при $\mu_0 H = 6$ Тл охлаждение образца достигает 2.7 К. В соответствии с анализом, проведенным в [11] на основании термодинамического соотношения

$$\frac{dH_K}{dT} = \frac{\Delta S_m}{\Delta M},$$

где ΔS_m и ΔM – изменения магнитной части энтропии и намагниченности при переходе соответственно, можно заключить, что меньшая величина МКЭ в исследуемом соединении по сравнению с $FeRh$ обусловлена существенно меньшим значением скачка энтропии ΔS_m (5.9 Дж/кг·К для $Mn_{1.9}Cr_{0.1}Sb$ и 10.8 Дж/кг·К для $FeRh$). Однако следует отметить, что МКЭ в случае МФП 1-го рода зависит не только от изменений магнитного вклада в энтропию, которые являются обратимыми, но и от кинетики переходов, поскольку они осуществляются путем образования и роста зародышей новой фазы. Поэтому следует ожидать, что можно достичь большего охлаждения образца $Mn_{1.9}Cr_{0.1}Sb$ при уменьшении полевого гистерезиса при переходе, то есть площади, заключенной между кривыми $\sigma(H')$ и $\sigma(H'')$, поскольку необратимые процессы смешения межфазных границ сопровождаются выделением тепла.

Учитывая сказанное выше, можно сделать заключение, что соединения $Mn_{2-x}A_xSb_{1-y}By$ могут представлять интерес в качестве материалов для магнитных рефрижераторов. Положительным моментом является также тот факт, что путем изменения концентрации замещающих элементов может быть получено соединение с любым интервалом рабочих температур в диапазоне от 100 до 400 К.

С п и с о к л и т е р а т у р ы

- [1] Б е л о в К.П., Упругие, тепловые и электрические явления в ферромагнитных металлах. М., 1951.
- [2] Б е л о в К.П. Магнитотепловые явления в редкоземельных магнетиках. М., 1990. 95 с.
- [3] Т и ш и н А.М. // Письма в ЖТФ. 1990. Т. 16. В. 2. С. 12-16.
- [4] Н и к и т и н С.А., Т и ш и н А.М., Р е д ь к о С.В. // ФММ. 1988. Т. 66. В. 1. С. 86-94.
- [5] N i k i t i n S.A., M u a l i k g u l y e v G., T i s h i n A.M., A n n a o r a z o v M.P., A s a t r y a n K.A., T y u r i n A.L. // Phys. Lett. A. 1990. V. 148. P. 363-366.
- [6] W i l k i n s o n M.K., G i n g r i c h M.S., S h u l l C.G. // J. Phys. Chem. Sol. 1957. V. 2. P. 289-300.
- [7] B i t h e r T.A., W a l t e r P.H.L., C l o u d W.H., S v o b o d a T.J., B i e r s t e d t P.E. // J. Appl. Phys. Suppl. 1962. V. 33. P. 1346-1347.
- [8] Г а л к и н А.А., З а в а д с к и й Э.А., М о р о з о в Е.М. // УФН. 1970. Т. 15. В. 9. С. 1440-1444.
- [9] Б а р а н о в Н.В., М а р к и н П.Е., Р е с е л ь Р. Тез. докл. 29 Совещ. по физике низких температур. Казань, 1992. Ч. 2. С. 77.
- [10] C h o n a n T., Y a m a d a A., M o t i z u - k i R. // J. Phys. Soc. Jap. 1991. V. 60. P. 1638-1646.
- [11] F l i p p e n R.B., D a r n e l F.J. // J. Appl. Phys. 1963. V. 34. P. 1094-1095.

Поступило в Редакцию
28 сентября 1992 г.