## Магнитные и магнитоупругие свойства соединений TbMnSi и Tb<sub>0.5</sub>La<sub>0.5</sub>MnSi

© Т.И. Иванова, С.А. Никитин, М.В. Масленникова, З.С. Умхаева

Московский государственный университет им. М.В. Ломоносова, 119992 Москва, Россия

E-mail: ivanova@rem.phys.msu.su

(Поступила в Редакцию 5 сентября 2003 г.)

Рентгеноструктурный анализ показал, что замещение тербия немагнитным лантаном в поликристиллическом соединении TbMnSi вызывает структурный переход от орторомбической структуры типа TiNiSi (для TbMnSi) к тетрагональной структуре типа CeFeSi (для  $Tb_{0.5}La_{0.5}MnSi$ ). Магнитные измерения (измерения намагниченности, магнитострикции и теплового расширения) обнаружили, что в соединении  $Tb_{0.5}La_{0.5}MnSi$  наблюдается изменение характера магнитного упорядочения, появление ферромагнитной составляющей магнитного момента Mn, резкое увеличение намагниченности по сравнению с TbMnSi, а также возникновение спонтанного магнитного момента. Введение иона лантана в редкоземельную подрешетку TbMnSi приводит к изменению размеров кристаллической ячейки, а следовательно, и межатомных расстояний Mn–Mn, Mn–Si и R–Mn, что в свою очередь вызывает изменение характера обменных взаимодействий в соединении  $Tb_{0.5}La_{0.5}MnSi$  и образование сложной магнитной структуры.

Работа поддержана грантом Российского фонда фундаментальных исследований № 01-02-17977 и Федерельной программой поддержки ведущих научных школ (грант НШ-205.2003.2).

Редкоземельные марганцевые силициды RMnSi (где R — атом редкоземельного металла) являются интересными объектами для исследования взаимосвязи магнитной и кристаллической структур этих соединений [1-11]. Резкоземельные соединения с кремнием и марганцем кристаллизуются с образованием тетрагональной кристаллической структуры типа CeFeSi (пространственная группа Р4/птт) [1] или орторомбической структуры типа TiNiSi (Pnma) [9]. Изоструктурные сплавы RMnSi можно представить как чередующиеся слои атомов марганца, кремния и редкоземельного элемента, которые расположены перпендикулярно оси с кристаллической ячейки. Подрешетка Мп в отличие от подрешеток других 3d-переходных металлов обладает существенным локализованным магнитным моментом  $(1.5-3\mu_B)$ , а соединения RMnSi имеют довольно высокие температуры Кюри и характеризуются сложными магнитными структурами. Тип магнитного упорядочения существенно зависит от межатомных расстояний Mn-Mn, R-Mn и Mn-Si, которые определяют ширину и степень заполнения 3d-зоны в результате гибридизации орбиталей атомов Mn и Si, а также характер обменных взаимодействий как внутри слоев, так и между ними. Методом нейтронографических исследований обнаружено, что при  $d_{\text{Mn-Mn}} \leq 2.84 \text{ Å}$  в плоскостях атомы марганца упорядочены ферромагнитно, а при  $d_{\text{Mn-Mn}} > 2.90 \text{ Å}$  — антиферромагнитно [3,6].

Одним из наиболее интересных в семействе RMnSi является соединение TbMnSi, которое может существовать в виде двух кристаллических модификаций: тетрагональной и орторомбической [2,9]. Результаты исследования магнитных характеристик TbMnSi в тетрагональной фазе представлены в работе [2], соединение TbMnSi демонстрирует ферромагнитное упорядочение с  $T_C = 265$  K.

Нейтронографические исследования TbMnSi [9] обнаружили антиферромагнитное упорядочение данного соединения в кристаллографической фазе TiNiSi. Известно, что структурный переход CeFeSi  $\rightarrow$  TiNiSi происходит в соединениях RMnSi при  $R^{3+} = 0.9$  Å ( $R^{3+}$  — радиус свободного трехвалентного иона), а  $R^{3+}_{Tb} = 0.92$  Å [5].

Целью данной работы является выяснение влияния на кристаллическую и магнитную структуры TbMnSi замещения редкоземельного тербия немагнитным лантаном в соединении Tb<sub>0.5</sub>La<sub>0.5</sub>MnSi.

## 1. Методика эксперимента и образцы

Соединения  $Tb_x La_{1-x}$  MnSi синтезировались на основе высокочистых редкоземельных металлов (тербия и лантана), электролитического марганца чистотой 99.9 wt.% и монокристаллического кремния чистотой 99.9999 at/%. Тербия очищался двойной вакуумной дистилляцией, а лантан — методом дуговой зонной перекристаллизации на медном поду с дугообразной лункой. Синтез осуществлялся в дуговой электропечи с нерасходуемым вольфрамовым электродом на медном водоохлаждаемом поду в атмосфере очищенного гелия при избыточном давлении. Равномерность состава соединений обеспечивалась многократным переплавом и гомогенизирующим отжигом в откачанных кварцевых ампулах при температуре 700°C в течение 200 h.

Микроструктурный анализ и рентгеноструктурные исследования, проведенные на дифрактометре ДРОН-3, показали, что соединения близки к однофазному состоянию. Параметры решетки образцов рассчитывались по порошковым дифрактограммам.

Экспериментальные исследования выполнялись на поликристаллических образцах соединений TbMnSi

и Tb<sub>0.5</sub>La<sub>0.5</sub>MnSi. Были проведены измерения намагниченности на маятниковом магнитометре в интервале температур 78–600 К в магнитных полях до 12 kOe (МГУ) и на SQUID-магнитометре в интервале температур 4.2-400 К в полях до 5 kOe. (Институт низких температур и структурных исследований. Вроцлав, Польша). Измерения магнитострикции осуществлялись тензометрическим методом в полях до 10 kOe в интервале температур 78–300 К (МГУ).

## 2. Экспериментальные результаты и их обсуждение

Магнитные измерения проводились на образце сплава TbMnSi, который кристаллизуется с образованием орторомбической структуры типа TiNiSi. Рентгеноструктурный анализ исследуемых сплавов TbMnSi и Tb<sub>0.5</sub>La<sub>0.5</sub>MnSi показал, что при замещении тербия лантаном происходит переход от орторомбической структуры (для TbMnSi) к тетрагональной структуре типа CeFeSi (для Tb<sub>0.5</sub>La<sub>0.5</sub>MnSi).

1) TbMnSi. Температурная зависимость удельной намагниченности TbMnSi обнаруживает в области низких температур три максимума (при  $T_1 = 39 \text{ K}, T_2 = 60.7 \text{ K}$ и  $T_3 = 131 \,\mathrm{K}$ ), которые соответствуют фазовым переходам в этом соединении (рис. 1). Согласно нейтронографическим исследованиям [9], при  $T \ge T_3$  происходит переход к коллинеарному антиферромагнетизму, в районе 300 К магнитные моменты расположены вдоль оси [100], причем магнитный момент тербия, по-видимому, индуцируется локальным молекулярным полем, не равным нулю. В области низких температур, меньших Т<sub>3</sub>, резко изменяются проекции волнового вектора  $q_x$ , характеризующие сложные антиферромагнитные структуры. В частности, в интервале температур T<sub>3</sub>-T<sub>2</sub> магнитные моменты тербия и марганца образуют неколлинеарные спиральные структуры, рас-



**Рис. 1.** Температурная зависимость удельной намагниченности соединения TbMnSi в магнитном поле 1.0 kOe.



**Рис. 2.** Температурная зависимость продольной магнитострикции  $\lambda_{\parallel}(T)$  соединения TbMnSi в магнитных полях 11.77 и 6.65 kOe.

положенные в плоскости (001). Ниже Т<sub>2</sub>, по-видимому, плоскость магнитной спирали (001) сохраняется. Однако величины углов между магнитными моментами Tb и Mn сильно зависят от температуры. Этим можно объяснить наличие максимумов на кривой  $\sigma(T)$ . При  $T = 2 \, \text{K}$  плоская спиральная структура существует во всех редкоземельных марганцевых силицидах [9]. Температура Нееля, определенная по кривой температурной зависимости намагниченнности, оказалась равной 410 К (см. вставку на рис. 1). В парамагнитном состоянии магнитная восприимчивость подчиняется закону Кюри-Вейса. Из линейной части обратной магнитной восприимчивости нами были найдены парамагнитая температура Кюри  $\theta_p = 31.07 \, \text{K}$  и эффективный магнитный момент  $\mu_{\text{eff}} = 10.17 \mu_{\text{B}}$ ; их значения близки по величине к данным [9]. Эффективный магнитный момент иона марганца, определенный по формуле  $\mu_{\rm eff}^{\rm Mn} = \sqrt{\mu_{\rm eff}^2 - x(\mu_{\rm eff}^{\rm Tb})^2},$ равен 3.07µ<sub>В</sub> (х — концентрация редкоземельного иона,  $\mu_{\rm eff}^{\rm Tb}$  — эффективный магнитный момент свободного иона Tb<sup>3+</sup>). Результаты измерения магнитоупругих свойств поликристаллического образца TbMnSi согласуются с выводами, полученными на основании измерения намагниченности. На кривых температурной зависимости продольной магнитострикции  $\lambda_{\parallel}(T)$  наблюдается четко выраженный максимум в области фазового перехода  $T_3 = 131$  K (рис. 2). Кривые температурной зависимости теплового расширения и коэффициента теплового расширения для этого образца также обнаруживают особенность вблизи Т<sub>3</sub> (на рисунке эти кривые не показаны). Таким образом, температура фазового перехода к коллинеарному антиферромагнетизму при  $T > T_3$  в соединении TbMnSi была определена при использовании трех магнитных методик: измерения намагниченности, магнитострикции и теплового расширения.

2)  $Tb_{0.5}La_{0.5}MnSi$ . Как показали результаты рентгеноструктурного анализа, замещение Tb немагнитным лантаном приводит к образованию однофаз-

Соединение	Пространственная группа	a,Å	b,Å	c,Å	$T_{\rm SR}, { m K}$	$\theta_p, \mathbf{K}$	$\mu_{\mathrm{eff}}, \mu_{\mathrm{B}}$	$\mu_{\mathrm{Mn}}^{\mathrm{eff}}, \mu_{\mathrm{B}}$	$d_{\mathrm{Mn-Mn}},\mathrm{\AA}$	$d_{ m Mn-Si}, m \AA$
TbMnSi	Рпта (орторомбическая)	6.981	4.089	7.971	$T_1 = 39$ $T_2 = 70$ $T_3 = 131$ $T_N = 410$	31.07	10.17	3.07	2.990	2.550
$Tb_{0.5}La_{0.5}MnSi$	<i>Р4/nmm</i> (тетрагональная)	4.080	—	7.250	$T_1 = 130$ $T_N = 250$	274.9	5.67	1.97	2.885	2.639

Основные магнитные и кристаллографические характеристики соединений TbMnSi и Tb<sub>0.5</sub>La<sub>0.5</sub>MnSi (*T*<sub>SR</sub> — температуры магнитного упорядочения)

ного тетрагонального антиферромагнетика с формулой Tb<sub>0.5</sub>La<sub>0.5</sub>MnSi и изменению характера кривой намагниченности (рис. 3). На кривой  $\sigma(T)$  наблюдается максимум при  $T_1 = 136$  K, который практически не смещается по температуре, но по величине почти в 3 раза превышает максимум на кривой  $\sigma(T)$  для TbMnSi. Этот максимум, по-видимому, также соответствует переходу при  $T > T_1$  к коллинеарному антиферромагнетизму. При охлаждении в области низких температур (4.2-30 К) наблюдается возрастание намагниченности, что можно объяснить упорядочением магнитной подрешетки тербия в области низких температур и образованием плоской спиральной структуры в области гелиевых температур при дальнейшем охлаждении [9]. Для более точного определения температуры Нееля (T<sub>N</sub> = 240 K) кроме магнитных данных необходимы дополнительные нейтронографические исследования соединения Tb<sub>0 5</sub>La<sub>0 5</sub>MnSi. В парамагнитной области (T > 300 K) температурная зависимость обратной восприимчивости Tb<sub>0.5</sub>La<sub>0.5</sub>MnSi подчиняется закону Кюри-Вейса; рассчитанные параметры оказались равными  $\theta_p = 274.9 \,\mathrm{K}$  и  $\mu_{\mathrm{eff}} = 5.67 \mu_{\mathrm{B}}$ . Изотермы удельной намагниченности Tb<sub>0.5</sub>La<sub>0.5</sub>MnSi при T = 4.2 и 77 К (на рисунке не показаны) демонстрируют появление спонтанного магнитного момен-



**Рис. 3.** Температурная зависимость удельной намагниченности соединения Tb<sub>0.5</sub>La<sub>0.5</sub>MnSi в поле 5.0 kOe.

та. Измерение магнитострикции поликристаллического образца Tb<sub>0.5</sub>La<sub>0.5</sub>MnSi обнаруживает на кривых  $\lambda_{\parallel}(T)$  четко выраженный максимум в области фазового перехода T = 136 К (рис. 4). На кривых температурной зависимости теплового расширения  $\Delta L/L(T)$  (рис. 5) и коэффициента теплового расширения  $\alpha(T)$  для образца Tb<sub>0.5</sub>La<sub>0.5</sub>MnSi наблюдаются два экстремума при температурах 136 и 240 К, близких к температурам фазовых переходов в этом соединении. Результаты рентгеноструктурных и магнитных исследований соединений TbMnSi и Tb<sub>0.5</sub>La<sub>0.5</sub>MnSi представлены в таблице.



**Рис. 4.** Температурная зависимость продольной магнитострикции  $\lambda_{\parallel}(T)$  соединения Tb<sub>0.5</sub>La<sub>0.5</sub>MnSi в магнитных полях 11.77 и 5.0 kOe.

Итак замещение Tb немагнитным лантаном в сплаве TbMnSi приводит к изменению кристаллической структуры, резкому увеличению намагниченности и появлению ферромагнитного момента в соединении Tb<sub>0.5</sub>La<sub>0.5</sub>MnSi. Наблюдаемые эффекты можно объяснить следующим образом. Введение лантана в редкоземельную подрешетку изменяет параметры кристаллической ячейки (радиус атома лантана больше радиуса атома тербия:  $R_{La} = 1.061$  Å,  $R_{Tb} = 0.92$  Å), координаты атомов, а также межатомные расстояния Mn–Mn, R–Mn и Mn–Si. Конкуренция обменных взаимодействий R–R, R–Mn и Mn–Mn приводит к образованию сложной магнитной структуры в Tb<sub>0.5</sub>La<sub>0.5</sub>MnSi. Известно, что



**Рис. 5.** Температурная зависимость теплового расширения  $\Delta L/L(T)$  соединения Tb<sub>0.5</sub>La<sub>0.5</sub>MnSi.

природа редкоземельного элемента R, а именно величина его магнитного момента и ионного радиуса, также существенно влияет на характер магнитного упорядочения соединений RMnSi (например, магнитный момент иона марганца линейно возрастает с ростом радиуса редкоземельного иона в обеих кристаллических структурах CeFeSi и TiNiSi) [3,9]. Межатомные расстояния Mn-Mn в соединениях TbMnSi (TiNiSi) и Tb<sub>0 5</sub>La<sub>0 5</sub>MnSi (CeFeSi) равны 2.990 и 2.885 Å соответственно, причем  $d_{\text{Mn-Mn}} = 2.885 \text{ Å}$  находится вблизи критического значения, разделяющего области ферро- и антиферромагнитного упорядочения соединений RMnSi. Увеличение межатомных расстояний Mn-Si в соединении Tb<sub>0.5</sub>La<sub>0.5</sub>MnSi приводит к уменьшению степени гибридизации орбиталей Mn и Si и, следовательно, к возрастанию магнитного момента. Большие положительные значения парамагнитной температуры Кюри (274.9 К) Tb<sub>0.5</sub>La<sub>0.5</sub>MnSi подтверждают наличие ферромагнитного взаимодействия как между слоями марганца, так и внутри слоев марганца. Появление ферромагнитной составляющей магнитного момента Mn вызывает резкое увеличение намагниченности Tb<sub>0 5</sub>La<sub>0 5</sub>MnSi и возникновение спонтанного магнитного момента.

## Список литературы

- [1] R. Welter, G. Venturini, B. Malaman. J. Alloys Comp. **206**, 55 (1994).
- [2] R. Welter, G. Venturini, E. Ressouche, B. Malaman. J. Alloys Comp. 210, 273 (1994).
- [3] G. Venturini, I. Ijjaali, E. Ressouche, B. Malaman. J. Alloys Comp. 256, 65 (1997).
- [4] R. Welter, I. Ijjaali, G. Venturini, B. Malaman. J. Alloys Comp. 265, 196 (1998).
- [5] A. Szytula. Crystall atructures and magnetic properties of RTX rare earth intermetallics. Jagiellonian University Press, Krakow, Poland (1998). P. 82.

- [6] I. Ijjaali, R. Welter, G. Venturini, B. Malaman, E. Ressouche. J. Alloys Comp. 270, 63 (1998).
- [7] S.A. Nikitin, T.I. Ivanova, I.A. Tskhadadze, K.P. Skokov, I.V. Telegina. J. Alloys Comp. 280, 1–2, 16 (1998).
- [8] С.А. Никитин, О.В. Некрасова, Т.И. Иванова, Ю.Ф. Попов, Р.С. Торчинова. ФТТ 33, 6, 1640 (1991).
- [9] R. Welter, G. Venturini, I. Ijjaali, B. Malaman. J. Magn. Magn. Mater. 205, 221 (1999).
- [10] I. Ijjaali, R. Welter, G. Venturini, B. Malaman. J. Alloys Comp. 292, 4 (1999).
- [11] С.А. Никитин, Т.И. Иванова, Ю.А. Овченкова, М.В. Масленникова, Г.С. Бурханов, О.Д. Чистяков. ФТТ 44, 2, 297 (2002).