**У**ДК 538.221 *ФИЗИКА* 

## ВИНАЙ К. АГАРВАЛ (ИНДИЯ), Р. Н. КУЗЬМИН

## ЭФФЕКТИВНЫЕ ПОЛЯ НА ЯДРАХ Fe<sup>57</sup> В РЕДКОЗЕМЕЛЬНЫХ ФЕРРИМАГНЕТИКАХ

(Представлено академиком Н. В. Беловым 26 VI 1972)

Новые высококоэрцитивные материалы для постоянных магнитов  $R_2M_{17}$ , где R — редкоземельный металл (р.з.м.), а M=CO, Fe имеют наибольшую магнитную энергию  $(BH)_{max}$  ( $^4$ ) и представляют интерес не только для практических целей, но и для теории магнетизма, поскольку в таких соединениях в совершенно неожиданной форме могут проявляться взаимодействия недостроенных 4f-оболочек р.з.м. с 3d-элементами.

В сплавах  $R_2M_{17}$  интенсивно изучаются эффективные поля на ядрах  $(^{2-7})$ , однако из-за сложной сверхтонкой структуры (с.т.с.) мёссбауэровских спектров большинству исследователей не удалось получить какихлибо определенных сведений об эффективных полях  $H_{\text{эф}}$  на ядрах  $\text{Fe}^{\text{57}}$ . Широкий класс исследованных нами ферримагнетиков  $R_2\text{Fe}_{17}$  (табл. 1)

Положе- ния атомов Fe	эксп.	расч.	эксп.	расч.	эксп.	расч.
	$\mathrm{Pr_{2}Fe_{17}*}$		Nd <sub>2</sub> Fe <sub>17</sub> *		$Gd_2Fe_{17}*$	
6 (c)	$336 \pm 8$	345	332±8	345	359+8	350
18 (f)	285	306	282	307	297	313
9 (d)	280	298	278	298	295	304
18 (h)	265	272	267	272	283	281
ļ	$Y_2$ Fe <sub>17</sub> **		$\mathrm{Dy_2Fe_{17}}**$		Er <sub>2</sub> Fe <sub>17</sub> **	
4(f)	348	348	363	356	366	356
$12 \ (j)$	304	305	317	319	318	319
6 (g)	292	296	302	310	304	305
12 $(k)$	273	268	292	288	292	287

<sup>\*</sup> Соединения, структурный тип и пространственная группа которых  ${
m Th}_2{
m Zn}_{17},~R^3_3m,~(D^5_{3d}).$ 

имеет структуры двух родственных типов:  $\text{Th}_2\text{Zn}_{17}$  (\*) и  $\text{Th}_2\text{Ni}_{17}$  (\*), в которых атомы железа находятся в четырех кристаллографически неэквивалентных положениях. В структуре типа  $\text{Th}_2\text{Zn}_{17}$  атомы железа занимают положения: 6(c), 9(d), 18(f) и 18(h), а в структуре типа  $\text{Th}_2\text{Ni}_{17} - 4(f)$ , 6(g), 12(j), 12(k).

Определенные нами значения  $H_{\text{эф}}$  на ядрах  $\text{Fe}^{57}$  приведены в табл. 1 и соответствуют четырем позициям атомов железа в решетке кристаллов. Приблизительное равенство  $H_{\text{эф}}$  показывает, что обменное взаимодействие  $\text{R} \rightarrow \text{Fe}$  намного слабее по сравнению с взаимодействием между атомами  $\text{Fe} \rightarrow \text{Fe}$ . Так как в данных соединениях атомов железа почти в 9 раз больше, чем редкоземельных элементов, то можно предположить, что основной вклад в  $H_{\text{эф}}$  дают атомы железа.

<sup>\*\*</sup> Th<sub>2</sub>Ni<sub>17</sub>,  $P6_{3}$  mme,  $(D_{gh}^{4})$ .

Рассматривая конфигурацию окружения каждого атома в структуре соединений типа Th<sub>2</sub>Zn<sub>17</sub> и Th<sub>2</sub>Ni<sub>17</sub>, можно отметить, что атомы железа, находящиеся в положениях: (c), (f), (d), (h) и (f), (g), (g), (k), соответственно имеют одинаковые координационные числа: 13, 11, 10 и 9 по ближайшим атомам железа, а с учетом ближайших редкоземельных ионов: 14, 13, 12, 12. Такие большие координационные числа свойственны структурам с плотной упаковкой, поэтому, полагая, что основной вклад в  $H_{\mathfrak{d}\Phi}$  на ядрах Fe<sup>57</sup> определяется ближайшими соседями, можно считать соединения R₂F<sub>17</sub> аналогами твердых растворов редкоземельных металлов в железе. Тогда, на основе рассмотрения модели теории молекулярного поля ближайших соседей и использования величины магнитных моментов ионов, предлагается следующее эмпирическое выражение для расчета  $H_{\circ \Phi}$  на ядрах  ${\rm Fe}^{57}$  для температуры  $T = 0^{\circ} \text{ K}$ :

$$H_{j} = K_{1}\mu_{Fe} \sum_{i} \left(\frac{n_{i}^{Fe}}{r_{i}^{Fe-Fe}}\right)_{j} + K_{2}\mu_{R} \sum_{i} \left(\frac{n_{i}^{R}}{r_{i}^{Fe-R}}\right)_{j}, \tag{1}$$

где  $n_i$  — число связей сорта i в положении  $j,\ i$  — порядковый номер межатомного расстояния  $r_{ij}^{({
m Fe-Fe;\;Fe-R})}$  в структурном положении  $j,\ j$  — положение атомов в ячейке (c), (f), (d) и (h) для структуры типа  $\mathrm{Th}_2\mathrm{Zn}_{17}$  и (f), (g) и (k) для структуры типа  $\mathrm{Th}_2\mathrm{Ni}_{17}$ ;  $K_1$  и  $K_2$  — константы, характерные для данных структурных типов;  $\mu_{Fe}$  и  $\mu_{R}$  — магнитные моменты атома железа и ионов редкоземельных элементов соответственно.

Константа  $K_1$  была определена с помощью экспериментальных значений  $H_{\circ \Phi}$  для соединения  $Y_{\circ}Fe_{17}$ , в котором иттрий является немагнитным элементом, а потому второй член в выражении (1) равен нулю. Константа  $K_2$ определена с учетом константы  $K_1$  и экспериментальных значений  $H_{\circ \Phi}$  для других соединений.

Из табл. 1 следует, что рассчитанные  $H_{\text{ob}}$  совпадают с экспериментальными  $H_{\circ \Phi}$  только в предположении знака плюс у второго члена в выражении (1). Эти результаты позволяют считать, что величина магнитных полей на ядрах  ${
m Fe}^{57}$  в основном определяется поляризацией s-электронов внутренних оболочек атомов железа за счет собственного магнитного момента, а дополнительный вклад в поле  $H_{\rm sp}$  создается ионами редкоземельных элементов через поляризованные электроны проводимости, что находится в соответствии с механизмом возникновения полей  $H_{\circ \Phi}$ , предложенного Фрименом и Ватсоном (10, 11).

Настоящий подход к описанию полей на ядрах может быть распространен и на другие железосодержащие соединения.

*Примечание при корректуре*. После сдачи статьи в печать появилась работа А. З. Меньшикова и Е. Е. Юрчикова (12), в которой приведена формула (7), аналогичная нашей формуле (1), что отвечает одинаковому предположению о пропорциональности эффективного поля на ядре эффективному молекулярному полю, возникающему от ближайшего окружения магнитных атомов.

Университет Рурки Индия

Поступило 5 IV 1972

Московский государственный университет им. М. В. Ломопосова

## ЦИТИРОВАННАЯ ЛИТЕРАТУРА

ЦИТИРОВАННАЯ ЛИТЕРАТУРА

1 R. Lemaire, R. Pauthenet, J. Schweizer, IEEE, Trans. Magnetics, Mag., 6, 153 (1970). 2 S. Blow, J. Phys. Ser. C, 3, 158 (1970). 3 L. M. Levingson, E. Rosenberg et al., J. Appl. Phys., 41, 910 (1970). 4 K. H. J. Buschow, J. S. Van Wieringen, Phys. Stat. Sol., 42, 231 (1970). 5 B. K. Arapban, P. H. Kysьмин, Кристаллография, 16, 774 (1971). 6 J. Bara, O. I. Bodak et al., Proc. of the Conf. on Mössbauer Spectrometry (Dresden), 2, 1971, p. 377. 7 B. K. Arapban, P. H. Кузьмин, B. И. Чечерников, ibid., p. 681. 8 E. С. Макаров, С. И. Виноградов, Кристаллография, 1, 634 (1956). 9 J. W. Florio, N. C. Baenzinger, R. E. Rundle, Acta crystallogr., 9, 367 (1956). 10 R. E. Watson, A. J. Freeman, Phys. Rev., 123, 2027 (1961). 11 A. J. Freemen, Hyperfine Structure and Nuclear Radiations, Amsterdam, 1968, p. 427. 12 A. 3. Меньшиков, E. E. Юрчиков, ЖЭТФ, 63, 1 (7), 190 (1972).