

КРИСТАЛЛИЧЕСКАЯ СТРУКТУРА И ПРОЦЕССЫ ПЕРЕМАГНИЧИВАНИЯ В СПЛАВАХ НЕОДИМ-ЖЕЛЕЗО-НИОБИЙ-БОР

С. Ораби, С. Г. Непомнящий, Ю. Г. Пастушенков, Д. Д. Мишин

Современная схема оптимизации магнитных свойств порошковых постоянных магнитов на основе сплавов неодим-железо-бор включает в себя частичные замещения неодима тербием или диспрозием и железа кобальтом. Это позволяет повысить поле анизотропии и температуру Кюри основной фазы магнитов, однако имеет следствием снижение их коэрцитивной силы [1,2]. Как показали последующие эксперименты, коэрцитивная сила магнитов может быть восстановлена легированием исходных сплавов такими элементами, как титан, молибден, алюминий и ряд других [3]. Последняя операция позволяет не только получить высокие магнитные свойства, но и часто существенно повысить коррозионную стойкость магнитов. Влияние легирующих добавок на свойства магнитов связано с изменением магнитных характеристик высокоанизотропной фазы и значительным усложнением микроструктуры образцов. Оба механизма в значительной степени определяются не только концентрацией, но и видом легирующего элемента. В связи с вышеизложенным в настоящей работе поставлена задача изучения влияния легирования ниобием на магнитные и структурные характеристики сплавов типа неодим-железо-бор.

В качестве базового состава для исследований выбраны образцы постоянных магнитов $(\text{Nd}_{0.9}\text{Tb}_{0.1})_{16}(\text{Fe}_{0.8-x}\text{Co}_{0.2}\text{Nb}_x)_{76}\text{B}_8$, в которых содержание тербия и кобальта оставалось постоянным, а концентрация ниobia x менялась в пределах $0.01 \leq x \leq 0.08$. Постоянные магниты были изготовлены с использованием технологии, описанной в работе [4]. Дополнительная термическая обработка магнитов включала в себя высокотемпературный отжиг в вакууме при температуре 900°C в течение 2 ч, медленное охлаждение до 500°C со скоростью 1,5 град/мин и выдержку при температуре 500°C в течение 1 ч.

Магнитные измерения проводились в неполнотью замкнутой магнитной цепи при комнатной температуре методом колловского гистериографа. Рентгеноструктурные исследования выполнены на дифрактометре ДРОН-УМ 1 в излучении FeK_{α} . Изменение относительного объема фаз в образцах оценивалось по интенсивностям соответствующих дифракционных максимумов и данным металлографического количественного анализа.

На рис. 1 представлены результаты измерений остаточной намагниченности и коэрцитивной силы постоянных магнитов $(\text{Nd}_{0.9}\text{Tb}_{0.1})_{16}(\text{Fe}_{0.8-x}\text{Co}_{0.2}\text{Nb}_x)_{76}\text{B}_8$ с различным содержанием ниobia. Как и следовало ожидать, по мере роста концентрации ниobia наблюдается монотонное снижение остаточной намагниченности исследуемых образцов. Коэрцитивная сила образцов по намагниченности, напротив, носит немонотонный характер и при $x = 0.04$ проходит через абсолютный максимум, дальнейшее увеличение концентрации ниobia приводит к резкому падению H_c . При $x = 0.02$ и 0.03 наблюдаются локальные максимум

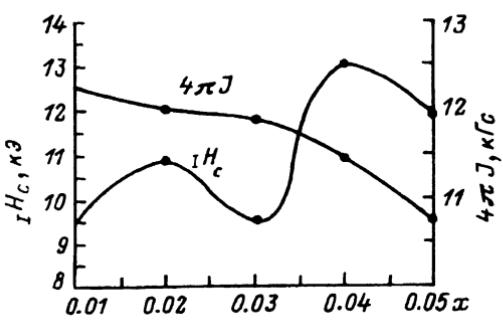


Рис. 1. Коэрцитивная сила и остаточная намагниченность порошковых постоянных магнитов $(\text{Nd}_{0.9}\text{Tb}_{0.1})_{16}(\text{Fe}_{0.8-x}\text{Co}_{0.2}\text{Nb}_x)_{76}\text{B}_8$ в зависимости от концентрации ниобия x .

и минимум H_c . Следует отметить, что хотя увеличение концентрации ниобия до значений $x = 0.04$ вызывает повышение H_c , практический интерес имеют лишь добавки ниобия в концентрациях, не превышающих $x = 0.03$, так как дальнейшее увеличение x приводит к значительному ухудшению прямоугольности петли магнитного гистерезиса (рис. 2). На рис. 2 дополнительно показана размагничивающая кривая модельного образца с концентрацией ниобия $x = 0.08$. Этот образец использован для анализа влияния появления дополнительных фазовых составляющих на магнитные характеристики.

Сопоставление данных магнитных измерений с результатами рентгеноструктурного и рентгенофазового анализов позволяет сделать ряд выводов относительно влияния тех или иных элементов микроструктуры на магнитные и гистерезисные характеристики.

Так было установлено, что в исследованных образцах постоянных магнитов состава $(\text{Nd}_{0.9}\text{Tb}_{0.1})_{16}(\text{Fe}_{0.8-x}\text{Co}_{0.2}\text{Nb}_x)_{76}\text{B}_8$, где $x = 0.01 - 0.05$, и модельном образце с содержанием ниобия $x = 0.08$, кроме высокоанизотропной матричной фазы $(\text{NdTb})_2(\text{FeCoNb})_{14}\text{B}$ присутствуют по крайней мере еще шесть фаз. Это две фазы, обогащенные неодимом, а также фазы $(\text{NdTb})_{1.1}(\text{FeCo})_4\text{B}_4$, $(\text{CoFe})\text{NbB}$, $(\text{NdTb})(\text{FeCoNb})_2$ и $(\text{NdTb})_2(\text{FeCoNb})_{17}$.

Отметим основные тенденции в изменении фазового состава и микроструктуры образцов, обусловленные легированием исходного сплава ниобием. Наиболее важные в магнитном отношении данные представлены на рис. 3. Как видно, введение в сплав ниобия сопровождается изменением объема элементарной ячейки матричной фазы. Параметр a_0 (рис. 3, a) не изменяется с увеличением содержания ниобия и равен 8.774 \AA . Характер же изменения c_0 соответствует в точности изменению коэрцитивной силы H_c (рис. 1). С ростом концентрации ниобия объем матричной фазы монотонно снижается, косвенным подтверждением этому является медленный рост объема фазы $(\text{CoFe})\text{NbB}$ (рис. 3, г).

Сложное поведение коэрцитивной силы исследованных магнитов в зависимости от содержания ниобия определяется тем обстоятельством, что этот параметр зависит не только от свойств матричной фазы, но и весьма чувствителен к степени магнитной изоляции зерен друг от друга. В

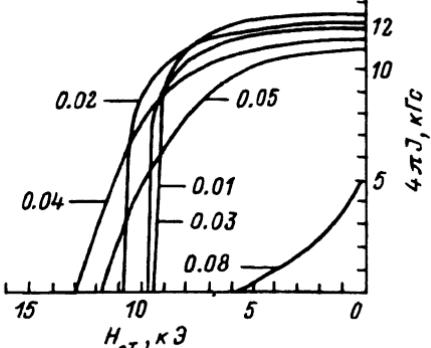


Рис. 2. Размагничивающие части петель гистерезиса порошковых постоянных магнитов $(\text{Nd}_{0.9}\text{Tb}_{0.1})_{16}(\text{Fe}_{0.8-x}\text{Co}_{0.2}\text{Nb}_x)_{76}\text{B}_8$ в зависимости от концентрации ниобия x .

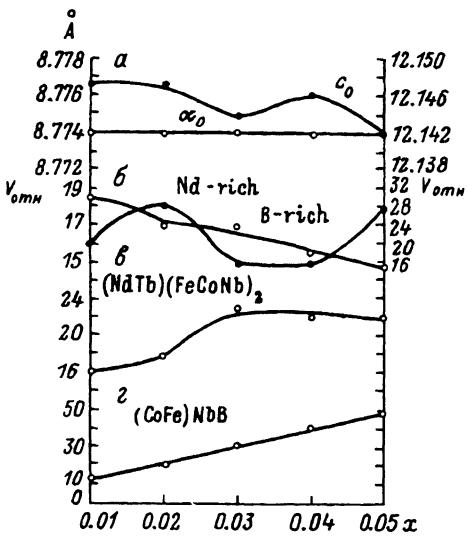


Рис. 3. Концентрационные зависимости параметров элементарной ячейки матричной фазы $(\text{NdTb})_2(\text{FeCoNb})_{14}\text{B}$ (а), относительного объема фаз Nd-rich и B-rich (б), $(\text{NdTb})(\text{FeCoNb})_2$ (в), $(\text{CoFe})\text{NbB}$ (г).

связи с этим весьма важное значение приобретают фазы Nd-rich и B-rich [1,5].

Под общим названием Nd-rich мы понимаем две фазы, одна из которых имеет кубическую элементарную ячейку ГЦК-типа, а другая — гексагональную элементарную ячейку ГПУ типа. Общим для них является высокое содержание редкоземельного компонента. Обнаружение этих фаз производилось по одному-двум характерным максимумам на общей дифракционной картине, поэтому параметры элементарных ячеек не определялись. Что касается относительного объема этих фаз, то изменение интегрального содержания их в магнитах показано на рисунке 3, б. Элементарная ячейка B-rich фазы $(\text{NdTb})_{1.1}(\text{FeCo})_4\text{B}_4$ имеет тетрагональную симметрию. Относительный объем этой фазы с ростом концентрации ниобия уменьшается (рис. 3, б).

Другие образующиеся фазы неоднозначно влияют на магнитные характеристики. Например, многократно подтвержден факт образования фазы типа фазы Лавеса Fe_2Nb [5] при легировании базового состава кобальтом. Хотя ее появление должно неизбежно ухудшать магнитные характеристики образцов, указанная закономерность в чистом виде не прослеживается. Это видно из сравнения рис. 3, в и рис. 1. Как и в случае легирования базового состава молибденом [4], естественно было ожидать появления фазы, активно поглощающей бор. Действительно, такая фаза была обнаружена. Это фаза типа CoNbB , хотя ее состав, по-видимому, является более сложным. Содержание этой фазы быстро растет с увеличением концентрации ниобия в сплаве (рис. 3, г). Сопоставление этих данных с концентрационной зависимостью остаточной намагниченности (рис. 1) показывает, что именно эта фаза, активно поглощающая бор, несет ответственность за неуклонное снижение остаточной намагниченности.

Как уже отмечалось выше, при достижении концентрации ниобия в сплаве $x > 0.03$ наблюдается ухудшение прямоугольности петель гистерезиса (рис. 2). Этот эффект естественно связать с появлением и ростом

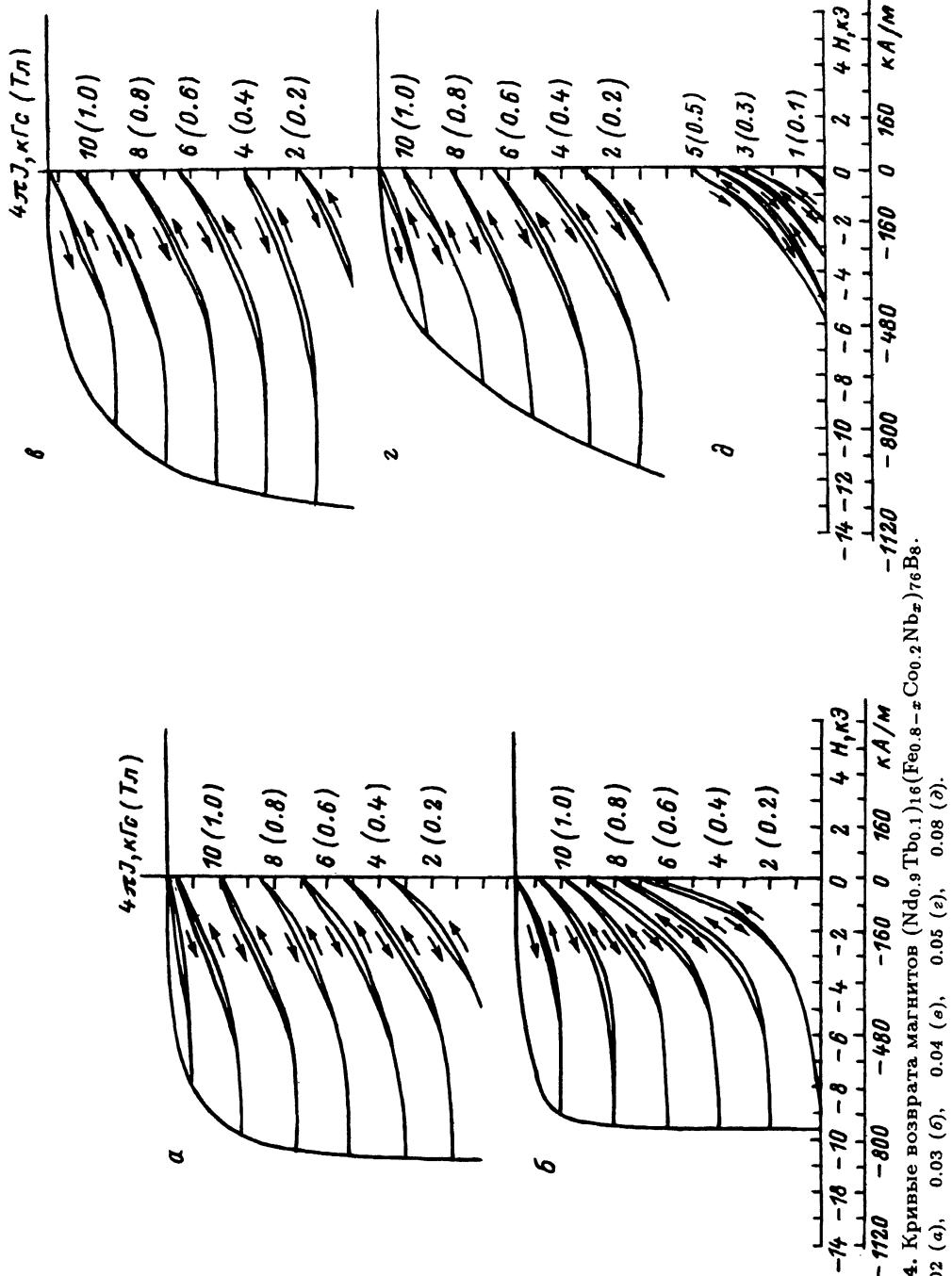


Рис. 4. Кривые возврата магнитов $(\text{Nd}_{0.9}\text{Tb}_{0.1})16(\text{Fe}_{0.8-x}\text{Co}_{0.2}\text{Nb}_x)_{76}\text{B}_8$.
 $x = 0.02$ (α), 0.03 (β), 0.04 (γ), 0.05 (δ), 0.08 (δ).

содержания в образцах магнитомягкой фазы типа 2:17. Элементарная ячейка фазы $(\text{NdTb})_2(\text{FeCoNb})_{17}$ имеет гексагональную симметрию (ромбоэдрическая установка). При содержании ниобия от $x = 0.01$ до 0.03 данная фаза не образуется, о чем косвенно свидетельствует не ухудшающаяся прямоугольность размагничивающих частей петель гистерезиса. В качестве механизма образования этой фазы предлагается следующий: при концентрации ниобия в сплаве, превышающей $x = 0.03$, фаза $(\text{CoFe})\text{NbB}$ поглощает значительную часть бора, вследствие этого матричная фаза частично модифицируется в фазу типа 2:17. Этот вывод подтверждается анализом структуры модельного образца с содержанием ниобия $x = 0.08$. В этом случае значительная часть бора идет на формирование фазы $(\text{CoFe})\text{NbB}$, вследствие чего объемное содержание фазы типа 2:17 в образце становится сопоставимым с объемом матричной фазы, что проявляется в более чем двукратном снижении H_c и появлении перетяжки на петле магнитного гистерезиса. Одновременно вдвое снижается остаточная намагниченность. Ответственным за это является рост парамагнитной фазы $(\text{CoFe})\text{NbB}$, объемное содержание которой также становится сопоставимым с объемом матричной фазы.

Комплексно эффект роста парамагнитной фазы $(\text{CoFe})\text{NbB}$ и магнитомягкой фазы $(\text{NdTb})_2(\text{FeCoNb})_{17}$ наглядно проявляется на кривых возврата (рис. 4). Если для составов с $x = 0.02$ и 0.03 возврат намагниченности монотонно растет при увеличении амплитуды размагничивающего поля от 0 до H_c , что свидетельствует о зародышебразовании в высокоанизотропной фазе, то большие концентрации ниобия приводят к отклонению от данной закономерности. В этой области концентраций ниобия, таким образом, значительную роль в перемагничивании играют парамагнитная и магнитно-мягкая фазы. Экстремально эта закономерность прослеживается для состава с $x = 0.08$, где возврат намагниченности составляет практически 100%.

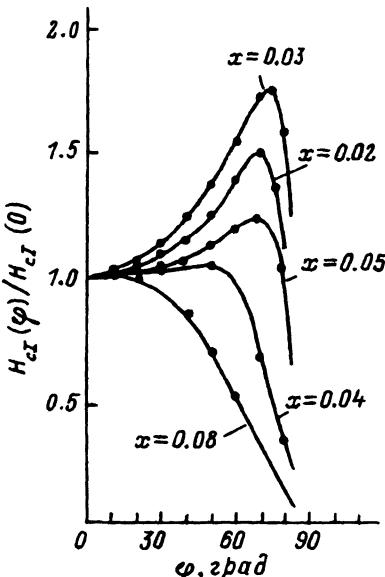


Рис. 5. Угловая зависимость коэрцитивной силы порошковых постоянных магнитов $(\text{Nd}_{0.9}\text{Tb}_{0.1})_{16}(\text{Fe}_{0.8-x}\text{Co}_{0.2}\text{Nb}_x)_{76}\text{B}_8$ в зависимости от концентрации ниобия в сплаве x .

Сложный характер влияния фазового состава и микроструктуры образцов на процессы перемагничивания наглядно прослеживается на угловых зависимостях коэрцитивной силы H_c (рис. 5). Представленные на рисунке кривые соответствуют размагничиванию образцов, предварительно намагниченных в направлении оси текстуры. Поле намагничивания составляло ~ 100 кЭ. Размагничивающее поле прикладывалось под углом φ к отрицательному направлению оси текстуры.

Как видно из рис. 5, экспериментально наблюдаемая угловая зависимость коэрцитивной силы $H_c(\varphi)$ не описывается законом $H_c(\varphi) \sim 1/\cos\varphi$. При этом расхождение эксперимента и модельных предсказаний растет с увеличением концентрации ниобия в сплаве.

Если учесть, что для зерен высокоанизотропной фазы в постоянных магнитах типа неодим–железо–бор характерна зависимость коэрцитивной силы $H_c(\varphi) = H_c''/\cos(\varphi - \varphi_m)$, где H_c'' — коэрцитивная сила зерна в направлении его оси легкого намагничивания, φ_m — угол между этой осью и осью текстуры образца [6,7], то можно полагать, что характер изменения угловой зависимости $H_c(\varphi)$ с ростом концентрации ниобия связан с изменением роли магнитно-мягкой и магнитно-твёрдой фазовых составляющих в процессе перемагничивания.

В целом постепенное сглаживание максимума на кривых $H_c(\varphi)$ обусловлено увеличением объема магнитно-мягкой фазы. Строгое же описание кривых $H_c(\varphi)$ требует комплексного учета не только изменения относительного объема магнитно-твёрдой и магнитно-мягкой фазовых составляющих, но и степени их магнитостатической связи. Такую работу предполагается выполнить в дальнейшем.

Таким образом, в результате проведенного исследования влияния легирования ниобием на магнитные характеристики и фазовый состав постоянных магнитов типа неодим–железо–бор показана возможность оптимизации свойств магнитов при введении ниобия в концентрациях $x = 0.02 – 0.03$. Параллельное изучение фазового состава и магнитных характеристик позволило уточнить влияние отдельных фазовых составляющих на характер процессов перемагничивания в рассмотренной группе материалов.

Список литературы

- [1] Tokunaga M., Tobise M., Hiraga H. // IEEE Trans. Magn. 1986. Vol. Mag-22. N 5. P. 904–909.
- [2] Shibata T., Nagakura M. // IEEE Trans. Magn. 1986. Vol. MAG-23. P. 2299–2301.
- [3] Tokunaga M., Harada H. // Proc. of 9th Intern. conf. on Magn. Bad-Soden, 1977. P. 477–481.
- [4] Егоров С.М., Непомнящий С.Г., Титов Ю.В. // Физика магнитных материалов. Тверь, 1990. С. 94–111.
- [5] Jinfang L., Helie L., Jiang W. // J. Magn. Mater. 1992. Vol. 103. P. 65–72.
- [6] Пастушенков Ю.Г. // Физика магнитных материалов. Тверь, 1992. С. 98–112.
- [7] Jahn L., Pastuschenkov J., Christoon V. // Phys. Stat. Sol. (a). 1989. Vol. 116. P. K179–K181.

Тверской университет

Поступило в Редакцию
17 июля 1992 г.