04,05,08

Изучение эффектов содопирования нанокристаллов гидроксиапатита методами импульсного электронного парамагнитного резонанса

© М.Р. Гафуров¹, Т.Б. Биктагиров¹, Г.В. Мамин¹, Д.В. Шуртакова¹, Е.С. Климашина², В.И. Путляев², С.Б. Орлинский¹

 ¹ Казанский (Приволжский) федеральный университет, Казань, Россия
 ² Московский государственный университет им. М.В. Ломоносова, Москва, Россия
 E-mail: marat.gafurov@kpfu.ru

(Поступила в Редакцию 13 июля 2015 г.)

Изучено влияние содопирования нанокристаллов гидроксиапатита (ГАП) со средними размерами $35 \pm 15 \,\mathrm{nm}$ в процессе "мокрого" синтеза карбонат анионами CO_3^{2-} и катионами Mn^{2+} на релаксационные характеристики (на времена электронной спин–спиновой релаксации) нитратного радикал-аниона NO_3^{2-} . На примере ГАП продемонстрировано, что электронный парамагнитный резонанс (ЭПР) является эффективным методом изучения процессов анионного и катионного (со)допирования наноразмерных частиц. Экспериментально и проведенными квантово-механическими расчетами показано, что одновременное внедрение нескольких ионов может быть энергетически более выгодным, чем их отдельное включение. Предложены возможные модели содопирования, рассчитаны их энергетические параметры.

Работа выполнена в рамах проекта бюджетного финансирования и программы повышения конкурентоспособности Казанского федерального университета. Авторы Е.С.К. и В.И.П. выполнили работу при поддержке грантами РФФИ 15-08-99597, 15-03-09387; использовалось оборудование приобретенное в рамках Программы развития Московского университета.

1. Введение

Положительные эффекты содопирования исходных материалов различными ионами на свойства лазерных и полупроводниковых кристаллов достаточно хорошо изучены экспериментально и теоретически. Оптимально подобранные параметры содопирования могут вести к существенному увеличению энергии выхода излучения лазерных кристаллов, повышению стабильности ряда их физических характеристик к воздействию световых, радиационных и иных внешних факторов, позволяют на несколько порядков подавить или увеличить послесвечение кристаллов, влияют на механические свойства и др. [1–3]. Изучение же эффектов допирования и содопирования наносистем только начинается.

Неослабевающий интерес на протяжении последних десятилетий вызывают модифицированные различными ионами материалы на основе гидроксиапатита (ГАП) — $Ca_{10}(PO_4)_6(OH)_2$ [4]. Синтетический ГАП (помимо того, что он является идеальным модельным материалом для изучения процессов остеоинтеграции — взаимодействия имплантата с нативной костью) обладает широким спектром потенциальных и уже реализованных применений как в приборостроении (сорбенты, люминофоры, пьезоэлектрики), так и для биомедицинских приложений (материалы для имплантации костной ткани, для адресной доставки флуоресцирующих препаратов, контрастных агентов и лекарственных средств к исследуемым тканям, сорбенты тяжелых металлов и радионуклидов и др.) [5,6]. В литературе встречаются упоминания о воз-

можности применения ГАП как высокоэффективного абсорбента нитратов из почвы и грунтовых вод [7], подложки для катализаторов [8] и др. Селективная антиопухолевая активность нанокристаллов ГАП продемонстрирована недавно в работах [9,10].

Несмотря на большое количество проведенных исследований, многие важные вопросы, относящиеся к анионным и катионным замещениям в ГАП, остаются изученными недостаточно, а данные многих работ противоречивы. В этом смысле апатит продолжает оправдывать свое название, которое в переводе с греческого означает "вводить в заблуждение". Наиболее противоречивая информация связана с типом дефектов, возникающих при допировании, местами локализации примесей в биоминералах и синтетических образцах и самой возможностью допирования наночастиц: развитая поверхность нанокристалла определяет принципиально иную термодинамику вхождения примесных ионов. Следует отметить, что некоторые примеси вызывают цитотоксичность и приводят к отторжению материала организмом. Очевидно, что к таким примесям следует отнести, в частности, нитратный анион NO₃⁻, учитывая, что основной метод синтеза ГАП — осаждение из растворов нитратных солей.

Вопросы же содопирования наночастиц гидроксиапатита только с недавнего времени стали привлекать пристальное внимание ряда исследовательских групп. Влияние одновременного замещения разными ионами и группами на физико-химические свойства материала и сама возможность такого рода содопирования в процессе синтеза наночастиц практически не изучены, а соответствующие аналитические подходы не разработаны. Авторам известны лишь несколько работ по данной тематике [11,12]: анионно-катионное содопирование Mg^{2+} и CO_3^{2-} , Zn^{2+} и CO_3^{2-} , Sr^{2+} и CO_3^2 и катионно-катионное (Mg^{2+} , Sr^{2+} и Mn^{2+}).

В ряде наших недавних работ [13-19] мы продемонстрировали, что применение некоторых современных, коммерчески реализованных подходов электронного парамагнитного резонанса (ЭПР) позволяет значительно расширить границы изучения состава и структуры ГАП, наноразмерного ГАП как синтетического, так и биогенного происхождения [5,20,21]. В работе [16] мы показали, как спектроскопические характеристики радиационно наведенных азотных центров NO_3^{2-} , внедренных изначально в виде нитратов как нежелательная примесь в процессе "мокрого" синтеза, изменяются с внедрением карбонат-ионов CO_3^{2-} . Было продемонстрировано, что используя NO₃²⁻ центры в качестве ЭПР зонда можно изучать анион-анионное содопирование и замещение. В данной работе изучались спектроскопические и релаксационные характеристики нитратного радикала при содопировании нанокристаллов ГАП карбонат-ионами и катионами Mn²⁺. На примере наноразмерных порошков ГАП продемонстрировано, что метод ЭПР может служить эффективным средством изучения процессов анионного и катионного (со)допирования.

2. Материалы и методы

ΓΑΠ, Порошки нанокристаллического а именно $Ca_{10}(PO_4)_6(OH)_2$ ("чистый" $\Gamma A \Pi$), $Ca_{10-x}Na_x(PO_4)_{6-x}(CO_3)_x(OH)_2$ $(CO-\Gamma A\Pi)$ и $Ca_{10-v}Mn_v(PO_4)_6(OH)^2$ (Мп-ГАП) со средними размерами кристаллитов от 20 до 50 nm и значениями x и y в диапазонах от 0 до 2 и от 0 до 0.5 соответственно, были синтезированы методом осаждения из водного раствора. Нитрат кальция моногидрат $Ca(NO_3)_2 \cdot H_2O$ (235 g) растворяли в 420 ml 20 wt.% NH₄OH (раствор A), в то время как (NH₄)2HPO₄ (72.2 g) растворяли в 380 ml деионизированной воды (раствор Б). 30 ml 20 wt.% NH₄OH добавляли после полного растворения (NH₄)₂HPO₄. Нужное стехиометрическое количество MnSO₄ · H₂O растворяли в 100 ml деионизированной воды, добавляли к раствору А, смешивали в течение 5 min. Раствор Б затем добавляли к раствору А при интенсивном перемешивании на магнитной мешалке и оставляли на 24 h. Полученные осадки остаривали 48 h, после чего декантировали и промывали 2.51 деионизированной воды 3 раза для удаления сопутствующего продукта реакции NH4OH и NO₃⁻. Промывание осадка повторяли 3 раза, после чего его фильтровали на воронке Бюхнера. Осадки Мп-ГАП отжигали при температуре 900°С в течение 3 h для улучшения степени кристалличности и дополнительного удаления NH4OH. Процедуры синтеза образцов "чистого" ГАП и СО-ГАП, а также детали химической и термической обработки образцов с целью достижения наибольшей степени кристалличности и очистки конечного продукта от посторонних примесей приведены в наших работах [13,16,17].

Полученные образцы были охарактеризованы методами электронной микроскопии (LEO SUPRA 50VP, Carl Zeiss, 5 kV), рентгенофазового анализа (Rigaku D/MAX 2500 с вращающимся анодом и Bruker D2 Phaser), локального рентгеноспектрального микроанализа (INCA Energy+ комбинированного с –LEO SUPRA 50VP), инфракрасной спектроскопии (Perkin-Elmer 1600), масс-спектрометрии с индуктивно связанной плазмой (ICP-MS, Perkin Elmer, ELAN–DRC II).

Сигналов ЭПР от исследованных образцов "чистого" НАр и СО-НАр не наблюдалось. Для создания парамагнитных комплексов исследуемые материалы образцы облучались рентгеновскими лучами при комнатной температуре на установке УРС-55 (U = 55 kV, I = 16 mA, W антикатод), доза облучения составляла около 10 kGy. Для исследования спектров ЭПР использовался спектрометр Центра коллективного пользования физикохимических исследований Казанского федерального университета (КФУ) X-диапазона (9.6 GHz) Elexsys 580 фирмы Bruker, с применением стационарного и импульсного режимов. В импульсном режиме использовались стандартные двух- и трех-импульсные последовательности [22]. Электронное спиновое эхо (ЭСЭ) регистрировалось при помощи последовательности $\pi/2 - \tau - \pi$, где длительность π импульса была равна 16 ns, а временная задержка $\tau = 240 \, \mathrm{ns.}$ Для измерения времени фазовой памяти (времени поперечной релаксации, T_2^*) длительность т варьировалась с минимальным шагом 4 ns. Для измерения времени спин-решеточной (продольной) релаксации, Т₁ использовалась последовательность инверсии-восстановления $\tau - T_{delay} - \pi/2 - \tau - \pi$, где варьировалось значение временной задержки T_{delay}, в то время как значение т было постоянным. Исследования проводились в диапазоне температур от 20 до 300 К. Образцы изучались до и после рентгеновского облучения.

Квантово-химическое исследование взаимодействия примесных центров в кристалле ГАП проведено в рамках теории функционала плотности (DFT) в спинполяризованном формализме с применением обобщенного градиентного приближения в версии PBE [23] для обменно-корреляционного функционала и псевдопотенциалов Вандербильта [24]. Граничное значение кинетической энергии плоских волн было выбрано равным 40 Ry, в то время как электронная плотность не превышала 320 Ry. Описание сильно-коррелированной 3*d*-оболочки иона Mn^{2+} осуществлялось с помощью локального кулоновского взаимодействия *U* (метод DFT + *U*). Значение поправки *U* в формализме модели Хаббарда было выбрано равным 3 eV с помощью метода линейного отклика [25].

Все расчеты выполнены с применением пакета Quantum Espresso [26]. Детали вычислений, описание структуры ГАП и использованной модели азотсодер-

жащей примеси приведены в наших предыдущих работах [16-18]. Следуя им, ион NO₃⁻ (и, следовательно, радикал NO_3^{2-}), в структуре ГАП замещает группу ортофосфата, и компенсация заряда осуществляется посредством удаления одного из соседних атомов Са. Положение вакансии Са было выбрано таким, чтобы обеспечивалась наименьшая энергия основного состояния расчетной ячейки ГАП, не содержащей иона Mn²⁺. Далее в ячейку вводились примесные ионы Mn²⁺, замещающие ионы Ca²⁺. Расчетная ячейка ГАП состояла из 88 атомов (в отсутствие примесей). Рассмотрены три конфигурации с различным взаимным расположением примесей NO_3^{2-} и Mn^{2+} с межатомными расстояниями r_{N-Mn} равными 0.34, 0.63 и 0.85 nm. Для каждой из конфигураций была определена величина скалярного обменного взаимодействия между парамагнитными центрами, описывающегося гамильтонианом вида

$$H = -J_{\rm ex}S_{\rm Mn}S_{\rm N},\tag{1}$$

где $S_{\rm Mn}$ и $S_{\rm N}$ — операторы спинов иона марганца и радикала. Константа $J_{\rm ex}$ определялась на основании результатов расчетов DFT + U

$$J_{\rm ex} = (E_{LS} - E_{HS}) / S_{\rm max}(S_{\rm max} + 1), \qquad (2)$$

где E_{HS} и E_{LS} — рассчитанные энергии основного состояния системы для высокоспиновой и низкоспиновой конфигураций соответственно $S_{max} = |S_{Mn}| + |S_N| = 3$ (см. работу [27]).

3. Результаты

До облучения рентгеновским излучением в образцах Мп-ГАП в спектре ЭПР *W*-диапазона (95 GHz) наблюдался типичный 6-компонентный порошковый спектр ЭПР ионов Mn²⁺ с g = 2.001(1) и константой сверхтонкого взаимодействия A = 9.1(2) mT (см. нашу работу [15]). Спектр Mn²⁺ не изменялся при отжиге вплоть до температур порядка 900°С, что можно рассматривать как свидетельство преимущественной локализации ионов Mn²⁺ в объеме нанокристаллов ГАП. В *X*-диапазоне спектр ЭПР марганца представляет собой широкую неразрешенную линию (см. далее). Спектры ЭПР азотсодержащих и карбонатных радикалов также, как и другие линии ЭПР, зарегистрированы не были.

Спектр ЭПР облученного образца Мп-ГАП показан на рис. 1. Из него следует, что в спектре ЭПР к сигналу от Mn^{2+} (широкая подложка) добавляется характерный сигнал нитратного радикала, обусловленного сверхтонким взаимодействием с ядерным магнитным моментом ядра ¹⁴N (I = 1). Природа нитратного сигнала, форма линии ЭПР, спектроскопические характеристики и изменения спектра нитратного радикала при допировании ГАП карбонат-ионами подробно рассмотрены в работах [16,17,19].

Значение магнитного поля, в котором проводились измерения релаксационных характеристик, соответству-



Рис. 1. Эхо-детектированные спектры ЭПР нанокристаллов Mn-ГАП (y = 0.05) при T = 100 K после воздействия рентгеновского излучения; вставка иллюстрирует влияние содопирования образцов ГАП ионами марганца на распад поперечной намагниченности для радиационного центра NO_3^{2-} при T = 100 K. Значение магнитного поля, в котором проводились измерения релаксационных характеристик радикала NO_3^{2-} во всех исследованных образцах, отмечено стрелочкой.



Рис. 2. Влияние содопирования образцов ГАП ионами марганца и карбонат-ионами на распад поперечной намагниченности для нитрат-ионов при T = 300 К и их соответствующие моноэкспоненциальные аппроксимации с приведенными временами T_2^* : (I) — образец СО-ГАП $T_2^* = 5330 \pm 15$ ns; (2) — образец Мп-ГАП $T_2^* = 155 \pm 6$ пs. Данные представлены в полулогарифмическом масштабе.

ет значению перпендикулярной компоненты g-фактора азотного радикала g_{\perp} (максимум сигнала электронного спинового эха, см. рис. 1). Как следует из вставки к рис. 1 (T = 100 K), рис. 2 (T = 300 K) и таблицы, измеренные релаксационные характеристики существенно различаются в зависимости от примесного состава образца. В то время как введение карбонат-ионов не влияет на релаксационные параметры T_1 и T_2^* нитрат-

Времена спин-спиновой T_2^* и спин-решеточной T_1 релаксации нитрат-ионов NO₃²⁻ при T = 300 К в зависимости от примесного состава изученных наноразмерных порошков гидроксиапатита

Образец	T_2^* , ns	$T_1, \ \mu s$
$\begin{array}{c} Ca_{10}(PO_4)_6(OH)_2\\ Ca_{9.5}Na_{0.5}(PO_4)_{5.5}(CO_3)_{0.5}(OH)_2\\ Ca_{9.995}Mn_{0.005}(PO_4)_6(OH)_2 \end{array}$	5330(40) 5330(15) 155(6)	20(1) 19(2) 1.0(3)

иона, введение ионов Mn^{2+} в структуру ГАП даже в малой концентрации (y = 0.005) приводит к резкому ускорению электронной спиновой релаксации радикала NO_3^{2-} . Описанный эффект наблюдается во всем температурном диапазоне. Измеренные температурные зависимости скоростей спин-решеточной релаксации T_1^{-1} имеют достаточно сложный вид, характеризуемый суммой различных вкладов [28–31] и их подробный анализ выходит за рамки данной работы.

4. Обсуждение

Анионы NO₃⁻ и CO₃²⁻ являются изоэлектронными частицами (24е⁻) с одинаковой формой молекул в виде плоского треугольника (группа симметрии D_{3h}). Различия в зарядах ионов и их размерах (термохимические радиусы равны 1.89 и 1.85 Å соответственно) приводят к тому, что электростатическое взаимодействие нитратного аниона с катионами кальция более слабое по сравнению с взаимодействием $Ca^{2+} \leftrightarrow CO_3^{2-}$. Это означает, что для нитратного аниона тенденция занятия гексагонального канала в структуре ГАП (так называемая А-позиция), характеризующегося высокой плотностью положительного заряда, менее выражена, чем для карбонат-иона. С химической точки зрения это соответствует тому, что основность анионов падает в ряду $OH^- > CO_3^{2-} > NO_3^-$. Действительно, как было показано в наших предыдущих работах [16-18], из спектроскопических характеристик радиационно наведенных нитратных радикалов следует, что по мере увеличения их содержания они практически сразу замещают группу РО₄³⁻ в кристаллической структуре ГАП (замещение В-типа, см. рис. 3). В то же время карбонат-ионы могут внедряться как в позицию ОН-группы (замещение А-типа), так и по уже указанному В-типу. Влияние допирования ГАП карбонат ионами в концентрации от 0 до 14 wt.% на интенсивность спектра ЭПР NO_3^{2-} радикалов позволило установить, что при используемом процессе синтеза образцов ионы CO₃²⁻ внедряются в структуру ГАП сначала по А-, а затем по В-типу замещения [16]. При концентрации карбонат-ионов около 7 wt.% нитратионы практически полностью замещаются более основными карбонатными анионами.

Рассмотрим случай содопирования ионами марганца. Проведенные ЭПР и масс-спектрометрические измере-

ния позволяют количественно оценить концентрацию парамагнитных центров в одной наночастице (предполагая, что все ионы марганца находятся в состоянии 2+) не более двух нитрат-ионов для всех исследованных образцов и не более 50 ионов марганца при y = 0.005 на одну наночастицу сферической формы диаметром 35 nm. Учитывая моноэкспоненциальность распада поперечной намагниченности и кривой восстановления продольной намагниченности для всех исследованных образцов, можно ожидать существование тенденции к определенному взаимному расположению примесей NO₃⁻/NO₃²⁻ и Mn²⁺ в кристаллической решетке ГАП. Ускорение релаксации радикала NO₃²⁻, по всей видимости, обусловлено спин-спиновым взаимодействием с быстро релаксирующими ионами Mn²⁺, распределенными вблизи примесного нитрата. Для упрощения анализа были рассмотрены простейшие случаи пары взаимодействующих парамагнитных центров, расположенных на фиксированном расстоянии r_{N-Mn}, которые соответствуют межатомным расстояниям в кристаллической решетке ГАП при изовалентном замещении марганцем различных позиций Са.

Принято выделять две основные составляющие спинспинового взаимодействия: дипольное и скалярное (обменное). При этом обменный механизм преобладает при относительно малом расстоянии между парамагнитными центрами. В самом деле, анализ величины обменного взаимодействия, полученной на основании результатов численных расчетов DFT + U, показывает, что для конфигураций с межатомными расстояниями $r_{\rm N-Mn} = 0.34\,{
m nm}$ и $r_{\rm N-Mn} = 0.63\,{
m nm}$ константа $J_{\rm ex}$ равна по своему абсолютному значению 1.72 meV (415.89 GHz) и 0.02 meV (4.84 GHz) соответственно и превышает величину дипольного взаимодействия (1.32 и 0.21 GHz в приближении точечных диполей). В то же время для конфигурации с $r_{\rm N-Mn} = 0.85\,{\rm nm}$ рассчитанное значение $J_{\rm ex}$ составляет менее 10^{-3} meV, что ниже точности вычисляемых энергий основного состояния системы. Следовательно, начиная приблизительно с этого расстояния, должен проявляться превалирующий вклад дипольного механизма.



Рис. 3. Кристаллические ячейки гидроксиапатита, содержащие нитрат-ионы (*a*) и карбонат ионы (*b*), при замещении *B*-типа.

Оценить влияние дипольного взаимодействия на ускорение релаксации радикала NO_3^{2-} можно, следуя теории, изложенной, например, в работах [32,33]. Это позволяет приближенно оценить величину $r_{\rm N-Mn}$

$$r_{\rm N-Mn}^{6} \,[{\rm m}^{6}] = 8.4 \cdot 10^{-54} / \Delta(1/T_1) T_{\rm 2Mn}, \tag{3}$$

где $\Delta(1/T_1) = 1/T_1 - 1/T_{1i}$ — ускорение продольной спиновой релаксации радикала NO_3^{2-} одиночным ионом Mn^{2+} ; T_{1i} и T_1 — времена релаксации, полученные соответственно для случая изолированного радикала NO_3^{2-} (в отсутствие ионов метала) и в системе, содержащей примесный Mn^{2+} ; T_{2Mn} — время поперечной релаксации иона Mn^{2+} . При выводе формулы (3) было учтено, что *g*-фактор иона металла близок по величине *g*-фактору радикала. Кроме того, принято, что в эксперименте релаксационные характеристики были получены при значении магнитного поля, соответствующем перпендикулярной ориентации радикала NO_3^{2-} .

Расчет по формуле (3) показывает, что расстояние $r_{\rm N-Mn}$ составляет менее 5 nm. Из этой приближенной оценки с неизбежностью следует, что при содопировании ГАП нитрат-ионами и ионами марганца взаимодействующие центры $\rm NO_3^{2-}$ и $\rm Mn^{2+}$ оказываются локализованы в пределах одной наночастицы (средний размер исследованных образцов составляет 35 ± 15 nm). Таким образом, достаточно простое измерение времен релаксации прямо указывает на возможность содопирования наночастиц различными парамагнитными примесями.

Полученные результаты демонстрируют, что радикал NO_3^{2-} должен испытывать воздействие со стороны совокупности примесных ионов Mn^{2+} , распределенных в его пространственной близости. Как следствие, временная эволюция спинового эха парамагнитного центра NO_3^{2-} должна определяться суперпозицией всех возможных взаимных ориентаций парамагнитных центров, что существенно затрудняет более детальный анализ.

5. Заключение

Использование подхода, основанного на измерении спектроскопических и релаксационных характеристик парамагнитных центров, позволило выявить тенденцию ионов Mn²⁺ и противоположно заряженных азотных примесей локализоваться в пространственной близости в пределах нанокристаллов ГАП. Это является первым экспериментальным наблюдением взаимодействия противоположно заряженных примесных ионов в структуре ГАП на атомном уровне. На примере наноразмерных порошков ГАП показано, что различные ЭПР-подходы могут являться эффективными инструментами изучения процессов анионного и катионного (со)допирования нанокристаллов.

Энергетическое преимущество содопирования может ожидаться и в случае введения других типов анионных примесей. В свою очередь это должно напрямую влиять на функциональные свойства материала. Надеемся,

что продемонстрированные возможности современных методов спектроскопии ЭПР могут и должны быть эффективно использованы в исследованиях процессов синтеза функциональных (нано)материалов с заранее заданными свойствами.

Список литературы

- А.А. Каминский, Б.М. Антипенко. Многоуровневые функциональные схемы кристаллических лазеров. Наука, М. (1989). 270 с.
- [2] M. Laroche, S. Girard, R. Moncourge, M. Bettinelli, R. Abdulsabirov, V. Semashko. Opt. Mater. 22, 147 (2003).
- [3] A.S. Nizamutdinov, V.V. Semashko, A.K. Naumov, S.L. Korableva, R.Yu. Abdulsabirov, A.N. Polivin, M.A. Marisov. J. Lumin. 127, 71 (2007).
- [4] S.V. Dorozhkin. Am. J. Biomed. Eng. 2, 48 (2012).
- [5] А.Б. Брик, А.П. Шпак, В.Л. Карбовский, А.П. Клименко, В.А. Дубок, А.М. Калиниченко, Н.Н. Багмут, В.В. Бевз. Минерал. журн. 27, 5 (2005).
- [6] J. Hui, X. Wang. Inorg. Chem. Front. 1, 215 (2014).
- [7] M. Islam, P.C. Mishra, R. Patel J. Environ. Manag. 91, 1883 (2010).
- [8] Biomedical Engineering Frontiers and Challenges. / Ed. R. Fazel-Rezai. Intech, Rijeka. (2011). P. 75.
- [9] S.H. Chu, D.F. Feng, Y. Ma, Z.Q. Li. Int. J. Nanomed. 7, 3659 (2012).
- [10] M. Iafisco, J.M. Delgado-Lopez, E.M. Varoni, A. Tampieri, L. Rimondini, J. Gomez-Morales, M. Prat. Small 9, 3834 (2013).
- [11] R. Gibson, W. Bonfield, J. Biomed. Mater. Res. 52, 697 (2002).
- [12] M.P. Moreira, V.T. Da Silva Aragão, G. De Almeida Soares, E.A. Dos Santos. Key Eng. Mater. 493–494, 20 (2012).
- [13] B.V. Yavkin, G.V. Mamin, S.B. Orlinskii, M.R. Gafurov, M.Kh. Salakhov, T.B. Biktagirov, E.S. Klimashina, V.I. Putlayev, Y.D. Tretyakov, N.I. Silkin. Phys. Chem. Chem. Phys. 14, 2246 (2012).
- [14] M.R. Gafurov, B.V. Yavkin, T.B. Biktagirov, G.V. Mamin, S.B. Orlinskii, V.V. Izotov, M.Kh. Salakhov, E.S. Klimashina, V.A. Abdulyanov, I.M. Ignatjev, R.N. Khairullin, A.V. Zamochkin, Y.A. Chelyshev. Magn. Reson. Solids, **15**, 13102 (2013).
- [15] T.B. Biktagirov, Y.A. Chelyshev, M.R. Gafurov, G.V. Mamin, S.B. Orlinskii, Y.N. Osin, M.Kh. Salakhov. J. Phys.: Conf. Ser. 478, 012 002 (2013).
- [16] T. Biktagirov, M. Gafurov, G. Mamin, E. Klimashina, V. Putlayev, S. Orlinskii. J. Phys Chem A 118, 1519 (2014).
- [17] M. Gafurov, T. Biktagirov, B. Yavkin, G. Mamin, Y. Filippov, E. Klimashina, V. Putlayev, S. Orlinskii. Письма в ЖЭТФ 99, 223 (2014).
- [18] Т.Б. Биктагиров, М.Р. Гафуров, Г.В. Мамин, С.Б. Орлинский, Б.В. Явкин, А.А. Родионов, Е.С. Климашина, В.И. Путляев, Я.Ю. Филлипов, Оптика и спектроскопия 116, 774 (2014).
- [19] M. Gafurov, T. Biktagirov, G. Mamin, S. Orlinskii. Appl. Magn. Reson. 45, 1189 (2014).
- [20] Л.Г. Гилинская, М.Я. Щербакова. Изоморфные замещения и структурные нарушения в апатите по данным ЭПР. В кн.: Физика апатита. Отв. ред. В.С. Соболев). Наука, Новосибирск. (1975). С. 7–63.

- [21] P. Fattibene, F. Callens. Appl. Rad. Isotopes 68, 2033 (2010).
- [22] J.A. Weil, J.R. Bolton. Electron Paramagnetic Resonance: Elementary Theory and Practical Applications. 2nd ed. John Wiley & Sons, Hoboken, New Jersey (2004) 664 p.
- [23] J.P. Perdew, K. Burke, M. Ernzerhof. Phys. Rev. Lett. 77, 3865 (1996).
- [24] D. Vanderbilt. Phys. Rev. B 41, 7892 (1990).
- [25] H.J. Kulik, M. Cococcioni, D.A. Scherlis, N. Marzari. Phys. Rev. Lett. 97, 103 001 (2006).
- [26] P. Giannozzi, S. Baroni, N. Bonini, M. Calandra, R. Car, C. Cavazzoni, D. Ceresoli, G.L. Chiarotti, M. Cococcioni, I. Dabo, A. Dal Corso, S. Fabris, G. Fratesi, S. de Gironcoli, R. Gebauer, U. Gerstmann, C. Gougoussis, A. Kokalj, M. Lazzeri, L. Martin-Samos, N. Marzari, F. Mauri, R. Mazzarello, S. Paolini, A. Pasquarello, L. Paulatto, C. Sbraccia, S. Scandolo, G. Sclauzero, A.P. Seitsonen, A. Smogunov, P. Umari, R.M. Wentzcovitch. J. Phys. Condens. Matter. 21, 395 502 (2009).
- [27] E. Ruiz, J. Cano, S. Alvarez, P. Alemany. J. Comp. Chem. 20, 1391 (1999).
- [28] A. Abragam, B. Bleaney. Electron paramagnetic resonance of transition ions. Oxford University Press, Oxford, England (1970). P. 541.
- [29] L.K. Aminov, V.A. Ivanshin, I.N. Kurkin, M.R. Gafurov, I.Kh. Salikhov, H. Keller, M. Gutmann. Physica C 349, 30 (2001).
- [30] M.R. Gafurov, L.K. Aminov, I.N. Kurkin, V.V. Izotov. Supercond. Sci. Technol. 18, 352 (2005).
- [31] H. Sato, B.A. Filas, S.S. Eaton, G.R. Eaton. Rad. Meas. 42, 997 (2007).
- [32] D.J. Hirsh, W.F. Beck, J.B. Innes, G.W. Brudvig. Biochemistry 31, 532–541 (1992).
- [33] A.V. Kulikov, G.I. Likhtenstein. Adv. Mol. Relax. Interact. Proc. 10, 47 (1977).