Исследования фазовых диаграмм аммонийных криолитов $(NH_4)_3Ga_{1-x}Sc_xF_6$

© М.В. Горев, И.Н. Флёров, А. Трессо*, Д. Деню*, А.И. Зайцев, В.Д. Фокина

Институт физики им. Л.В. Киренского Сибирского отделения Российской академии наук, 660036 Красноярск, Россия * Institut de Chimie de la Matiére Condensée de Bordeaux, F-33608 Pessac. France

(Поступила в Редакцию 4 декабря 2001 г.)

Выполнены исследования фазовых T-p- и T-x-диаграмм и калориметрических свойств твердых растворов криолитов (NH₄)₃Ga_{1-x}Sc_xF₆ с x = 0, 0.1, 0.35, 0.4, 0.6, 0.8, 1. Определены термодинамические параметры фазовых переходов. Обсуждается обобщенная фазовая диаграмма и взаимосвязь последовательных структурных превращений в ряду аммонийных криолитов (NH₄)₃M³⁺F₆.

Работа выполнена при финансовой поддержке ИНТАС (грант № 97-10177) и Российского фонда фундаментальных исследований (гранты № 00-02-16034 и 00-15-96790).

Кристаллы аммонийных криолитов $(NH_4)_3 M^{3+}F_6$ в исходной высокотемпературной фазе имеют кубическую решетку Fm $\bar{3}$ m (Z = 4), в которой вдоль ребер ячейки чередуются фторные октаэдры $M^{3+}F_6$ и $(NH_4)^+F_6$. Межоктаэдрические пустоты заняты ионами аммония. При понижении температуры все известные соединения испытывают единичные или последовательные структурные фазовые переходы. Многочисленные исследования, проведенные в последнее время различными методами, позволили выявить некоторые характерные особенности таких переходов.

Температуры фазовых переходов и последовательности искаженных фаз в аммонийных криолитах существенно зависят от размера трехвалентного катиона M^{3+} . В случае больших ионов M^{3+} (Sc, In) наблюдается последовательность из трех фазовых переходов [1–3]. В кристаллах с малыми размерами ионов M^{3+} (Ga, V, Cr, Fe) происходит один фазовый переход первого рода из кубической фазы в триклинную [1,2,4]. Кристалл (NH₄)₃AlF₆, имеющий наименьший размер катиона M^{3+} , испытывает последовательность из двух фазовых переходов [5].

В результате исследований теплоемкости аммонийных криолитов были определены термодинамические параметры фазовых переходов [1–3,5–8]. Обнаруженное большое изменение энтропии связано со значительной ролью процессов упорядочения. Согласно модели [1,5,6], при фазовых переходах происходит ориентационное упорядочение как фторных октаэдрических, так и тетраэдрических аммонийных ионных групп.

В кубической фазе в случае жестких правильных фторных октаэдров ионы фтора могут находиться или на ребрах ячейки в положениях 24*e* или в положениях 192*l*. В последнем случае имеются восемь равновероятных ориентаций октаэдра. Аммонийные ионы занимают в кубической ячейке два различных положения: 8*c* и 4*b*. В первом случае они находятся в межоктаэдрических полостях и могут иметь только одну ориентацию. Вовтором положении ионы аммония находятся внутри октаэдра и разупорядочены в соответствии с симметрией занимаемого ими места, имея две возможные ориентации. Таким образом, изменение энтропии, связанное с полным ориентационным упорядочением октаэдрических и тетраэдрических ионных групп, составляет $\Delta S = R(\ln 2 + \ln 8) = R \ln 16$. Эта величина хорошо согласуется с экспериментальными результатами, полученными для криолитов [1,2,5–7].

Модель фазового перехода, связанная с одновременным упорядочением октаэдров и тетраэдров, в галлиевом криолите подтверждена ЯМР-исследованиями [9], где было показано, что времена спин-решеточной релаксации и протонов и фторов испытывают скачок при температуре фазового перехода.

В скандиевом соединении из трех фазовых переходов $G_0 \rightarrow G_1 \rightarrow G_2 \rightarrow G_3$ только переходы $G_0 \rightarrow G_1$ при T_1 и $G_1 \rightarrow G_2$ при T_2 могут быть связаны с процессами ориентационного упорядочения, поскольку лишь они сопровождаются значительными изменениями энтропии, близкими к Rln 8 и Rln 2 соответственно. Согласно ЯМР-исследованиям кристалла (NH₄)₃InF₆ [10], который также возможно испытывает последовательность из трех фазовых переходов [1], времена спин-решеточной релаксации ведут себя аномально лишь при T₁ и T₂. Причем характер движения ионов фтора существенно изменяется как при T₁, так и при T₂. Таким образом, скорее всего, изменение энтропии при фазовом переходе из кубической фазы связано и с упорядочением аммонийных тетраэдров (Rln 2), и с частичным упорядочением октаэдров (Rln 4) [2,4,8]. Окончательное упорядочение октаэдров происходит при втором фазовом переходе ($\Delta S_2 = R \ln 2$). Третий фазовый переход является ярко выраженным переходом первого рода с чрезвычайно большим гистерезисом и небольшим изменением энтропии [2,8]. Можно предположить, что фазы G₂ и G₃ представляют собой два полностью упорядоченных варианта исходной фазы, различающиеся между собой лишь характером ориентаций тетраэдров в положении 4b.

Гидростатическое давление, так же как и уменьшение размера иона M^{3+} , приводит к уменьшению объема элементарной ячейки кристалла, изменению взаимодействий в решетке и соответственно должно вызывать изменение температур и последовательностей структурных превращений. Фазовые Т-р-диаграммы аммонийных криолитов (NH₄)₃ScF₆ и (NH₄)₃GaF₆ исследовались в работах [3,8]. Для обоих соединений под давлением обнаружены тройные точки и смена последовательностей структурных искажений. При высоких давлениях в скандиевом соединении реализуется прямой фазовый переход $G_0 \to G_3$, а в галлиевом криолите появляется последовательность индуцированных давлением фаз $G_0 \rightarrow G_4 \rightarrow G_5 \rightarrow G_3$. Было сделано предположение, что фазовая диаграмма галлиевого криолита является продолжением диаграммы скандиевого соединения в об-

Цель данной работы — выяснение взаимосвязи между различными последовательными структурными искажениями в аммонийных криолитах и построение обобщенной фазовой диаграммы, включающей все наблюдаемые при атмосферном и высоком давлениях фазовые переходы в кристаллах $(NH_4)_3 M^{3+}F_6$. Для этого выполнены исследования теплоемкости твердых растворов $(NH_4)_3 Ga_x Sc_{1-x} F_6$ и влияния гидростатического давления на температуры фазовых переходов в них.

ласть более высоких давлений.

Твердые растворы $(NH_4)_3Ga_{1-x}Sc_xF_6$ с x = 0, 0.1,0.35, 0.4, 0.6, 0.8, 1 были получены в виде мелкодисперсного порошка методом твердофазного синтеза при температуре 600 К. Исходные реактивы (NH₄)₃GaF₆ и (NH₄)₃ScF₆, взятые в соответствующих мольных пропорциях, помещались в платиновые пробирки, которые запаивались в атмосфере аргона. Идентификация полученных в результате синтеза соединений проводилась на рентгеновском дифрактометре. Синтезированные образцы действительно являются кристаллическими соединениями co структурой криолита. Признаков, указывающих на наличие в твердых растворах исходных соединений (по крайней мере, больше 5%), не обнаружено. При комнатной температуре соединения с x = 0.6, 0.4, 0.35, 0.1имеют кубическую структуру, а твердый раствор с *x* = 0.8 характеризуется моноклинной симметрией, соответствующей одной из искаженных фаз скандиевого криолита. Кубическая фаза в последнем образце обнаружена при температуре выше ~ 330 K.

По данным рентгеновской дифракции, рассчитаны величины параметра элементарной ячейки a_0 кубической фазы. Согласно правилу Вегарда [9], в случае реализации непрерывного ряда твердых растворов двух соединений должна существовать линейная связь между параметром a_0 и концентрацией твердого раствора x. Из рис. 1, aвидно, что параметры почти всех соединений удовлетворительно описываются линейной зависимостью. Исключение представляет состав с x = 0.35, для которого отклонения от аппроксимирующей прямой составили ~ 0.1 по концентрации и 0.002 nm по параметру ячейки.



Рис. 1. Зависимость параметра кубической ячейки a_0 твердых растворов (NH₄)₃Ga_{1-x}Sc_xF₆ от концентрации Sc.



Рис. 2. Результаты ДСМ-исследований твердых растворов $(NH_4)_3Ga_{1-x}Sc_xF_6$. *x*: *a* — 0, *b* — 0.35, *c* — 0.4, *d* — 0.6, *e* — 0.8, *f* — 1.0.

Точность определения параметра ячейки рентгеновским методом составляет ~ 0.001 nm. К вопросу точности определения *x* мы вернемся при обсуждении результатов калориметрических исследований.

На рис. 2 представлены результаты исследований твердых растворов методом дифференциальной сканиру-



Рис. 3. Зависимость температур фазовых переходов в твердых растворах $(NH_4)_3Ga_{1-x}Sc_xF_6$ от концентрации Sc.

ющей микрокалориметрии (ДСМ) в интервале температур 150–350 К, в котором реализуются фазовые переходы в исходных криолитах, и где можно было ожидать наличие искаженных фаз в смешанных соединениях.

В скандиевом криолите и в соединениях с x = 0.8и 0.6 обнаружены три пика теплоемкости, соответствующие трем фазовым переходам. При уменьшении концентрации скандия температурные интервалы существования промежуточных искаженных фаз сужаются, и при x в интервале от 0.6 до 0.4 происходит их выклинивание (рис. 3). Исходя из вида аномалий на рис. 2, можно сделать вывод, что твердые растворы с x = 0.4 и 0.35 испытывают один фазовый переход. Однако для x = 0.4выше и ниже температуры максимума ΔC_p при ~ 262 К в интервале порядка 10 К наблюдаются изломы, которые также могут быть связаны с близкорасположенными фазовыми переходами.

Отметим также, что во всех исследованных материалах обнаружены небольшие аномалии теплоемкости, температуры максимумов которых не менялись при изменении состава твердых растворов. Эти температуры удовлетворительно согласуются с температурами фазовых переходов при $T_1 = 330$ и $T_2 = 291$ К в скандиевом криолите. Последнее обстоятельство свидетельствует о том, что в результате твердофазного синтеза не прореагировала определенная часть (NH₄)₃ScF₆. Однако при описании данных рентгеновских исследований выше уже отмечалось отсутствие а пределах чувствительности метода исходных соединений в твердых растворах. Предполагаемое по результатам калориметрических исследований количество (NH₄)₃ScF₆, не вступившего в твердофазную реакцию, было определено путем сопоставления энтальпии фазового перехода в скандиевом криолите с величиной теплового эффекта при 330К в твердых растворах. Рассчитанное содержание не вступившего в реакцию (NH₄)₃ScF₆ колеблется в разных образцах от 1 до 4% и, таким образом, оказывается меньше предела чувствительности метода рентгеновской дифракции.

В связи с довольно существенным размытием и перекрытием аномалий точность определения температур фазовых переходов в твердых растворах невысока (рис. 3). Именно по этой причине для соединения с x = 0.6 определена только суммарная величина изменения энтропии, которая оказалась равна 2.02R. Определение параметров фазовых переходов в твердых растворах выполнено с учетом содержания непрореагировавших исходных компонентов.

Выбор образцов для дальнейшего детального исследования термодинамических свойств определялся следующими обстоятельствами. Подробные калориметрические исследования соединения с x = 0.1, выполненные нами ранее [2], показали, что в нем происходит один фазовый переход, аналогичный переходу при атмосферном давлении в галлиевом криолите, поэтому в настоящей работе для него изучено только влияние гидростатического давления на температуру структурного превращения. В соответствии с диаграммой T – x (рис. 3) твердые растворы с x = 0.4 и 0.6 наиболее близки по составу к точкам выклинивания промежуточных фаз G₁ и G₂. По этой причине данные образцы являлись наиболее удобными объектами для исследования процесса выклинивания, вызванного уменьшением объема элементарной ячейки под давлением. Кроме того, для твердого раствора с x = 0.4 была измерена теплоемкость методом адиабатического калориметра с целью уточнения данных ДСМ о числе фазовых переходов.

Измерения теплоемкости выполнены в режимах дискретных и непрерывных нагревов в интервале температур 80–320 К. Образец массой 1.05 g помещался в кон-



Рис. 4. a — температурная зависимость теплоемкости твердого раствора (NH₄)₃Ga_{0.6}Sc_{0.4}F₆ (штриховая линия — решеточная теплоемкость); b — изменение энтропии в твердом растворе (NH₄)₃Ga_{0.6}Sc_{0.4}F₆.

ΦП	ТД-параметры	x						
		0	0.1	0.35	0.4	0.6	0.8	1
$G_0 ightarrow G_1$	$\Delta S/R$						~ 1	1.63
	<i>dT/dp</i> ,K/GPa					-8.2		-16.4
$G_1 ightarrow G_2$	$\Delta S/R$						~ 1	0.81
	dT/dp, K/GPa					46.4		57.5
$G_2 ightarrow G_3$	$\Delta S/R$						~ 0.05	0.08
	dT/dp, K/GPa					65.2		59.9
$G_0 ightarrow G_2$	$\Delta S/R$							
	dT/dp, K/GPa							
$G_0 ightarrow G_3$	$\Delta S/R$	2.76	2.56	2.16	2.60			
	dT/dp, K/GPa	-12.1	-6.5		-15.3	-8.1		
$G_0 ightarrow G_4$	$\Delta S/R$							
	dT/dp, K/GPa	101.3	100.8					
$G_4 ightarrow G_5$	$\Delta S/R$							
	dT/dp, K/GPa	~ 0	-8.8					
$G_5 ightarrow G_3$	$\Delta S/R$							
	dT/dp, K/GPa	-22.5	-26.3					
$G_0 ightarrow G_5$	$\Delta S/R$							
	dT/dp, K/GPa	73.1	82.3		60.1			
Литературная		[2.8]	[2]					[2.8]
ссылка								

Термодинамические (ТД) параметры фазовых переходов в криолитах (NH₄)₃Ga_{1-x}Sc_xF₆

тейнер из индия, герметизация которого проводилась в атмосфере гелия. Теплоемкость контейнера измерялась в отдельном эксперименте. Разброс экспериментальных точек от сглаженной кривой не превышал 0.5%. На зависимости теплоемкости от температуры (рис. 4), так же как и на кривых ДСМ (рис. 2, c), зафиксирована небольшая аномалия при $T \sim 295 \, {
m K}$, связанная с наличием в исследованном образце небольшого количества скандиевого криолита. Изломы на основном пике теплоемкости при $T \sim 262 \,\mathrm{K}$ так же, по-видимому, обусловлены неоднородностью состава образца, так как и (NH₄)₃GaF₆ и (NH₄)₃ScF₆ имеют в этой области температур аномалии теплоемкости, связанные с фазовыми переходами. Однако не исключена возможность существования второго фазового перехода ниже основной аномалии теплоемкости. Полное изменение энтропии при фазовом переходе в твердом растворе x = 0.4составляет $\Delta S = (2.6 \pm 0.2)R$ (рис. 4, *b*), что хорошо согласуется с величинами суммарного изменения энтропии в других криолитах [1-3,5-8] и исследованных в настоящей работе твердых растворах (см. таблицу).

Влияние гидростатического давления на температуры фазовых переходов исследовалось на образцах массой порядка 0.2 g. Температуры переходов и их изменение с изменением давления фиксировались методом дифференциального термического анализа [8,11]. Давление до 0.6 GPa создавалось в камере типа цилиндр-поршень. В качестве среды, передающей давление, использовалась смесь силиконового масла с пентаном. Давление и температура в камере измерялись манганиновым манометром сопротивления и термопарой медь-константан соответственно с ошибками порядка $\pm 10^{-3}$ GPa и ± 0.3 K. Надежность результатов проверялась путем измерений смещения температур фазовых переходов в режимах увеличения и снижения гидростатического давления. Результаты исследований твердых растворов с x = 0.4и 0.6 представлены на рис. 5 вместе с данными для (NH₄)₃GaF₆ и (NH₄)₃ScF₆, полученными нами ранее [8]. Добавка 10% скандия не вызвала существенного изменения параметров фазовой диаграммы, характерных для галлиевого криолита, поэтому на рисунке она не представлена.

В (NH₄)₃Ga_{0.4}Sc_{0.6}F₆ наблюдаются три фазовых перехода при p = 0, но выклинивание искаженной фазы G_1 происходит при более низком давлении (0.22 GPa), чем в скандиевом криолите (0.52 GPa). Вторая тройная точка, в которой выклинивается фаза G_2 , экспериментально наблюдается при 0.38 GPa. В (NH₄)₃ScF₆ мы смогли определить ее параметры (1.2 GPa) только из экстраполяции фазовых границ $G_0 \rightarrow G_3$ и $G_2 \rightarrow G_3$ [8].

Идентификация фазовых границ не вызывает особых затруднений во всех соединениях, за исключением $(NH_4)_3Ga_{0.6}Sc_{0.4}F_6$, в котором, как уже отмечалось при анализе данных ДСМ, низкотемпературная аномалия может быть связана как со вторым фазовым переходом $G_2 \rightarrow G_3$, так и с наличием в образце примесей исходных криолитов. Эта аномалия мала по сравнению с аномалией, связанной с переходом из кубической фазы $G_0 \rightarrow G_3$, сильно размыта и не фиксировалась при давлениях больше 0.05 GPa. Характер изменения температуры этой аномалии с давлением также не позволяет надежно соотнести ее с переходом, аналогичным



Рис. 5. Фазовые T-p-диаграммы соединений: a — (NH₄)₃ScF₆ [8], b — (NH₄)₃Ga_{0.4}Sc_{0.6}F₆, c — (NH₄)₃Ga_{0.6}Sc_{0.4}F₆, d — (NH₄)₃GaF₆ [8].

переходу $G_2 \rightarrow G_3$ в скандиевом криолите. При давлении 0.3 GPa наблюдается резкий излом фазовой границы $G_0 \rightarrow G_3$, который можно интерпретировать как связанный с наличием тройной точки $G_0 \rightarrow G_3 \rightarrow G_5$. В пользу этого предположения свидетельствует и соотношение величин давления в тройных точках (NH4)₃Ga_{0.6}Sc_{0.4}F₆ и галлиевого криолита (0.05 GPa) [8]. Фазовый переход $G_5 \rightarrow G_3$ в эксперименте не был зарегистрирован, что, по-видимому, связано с малой величиной соответствующего теплового эффекта и размытием аномалии теплоемкости при высоких давлениях.

Величины dT/dp для всех обнаруженных в экспериментах под давлением фазовых переходов представлены в таблице.



Рис. 6. Обобщенная фазовая диаграмма аммонийных криолитов $(NH_4)_3 M^{3+} F_6$.

Анализ величин изменения энтропии при фазовых переходах и вида T-p-фазовых диаграмм исследованных соединений позволяет построить обобщенную фазовую диаграмму (рис. 6), охватывающую все структурные изменения, происходящие в аммонийных криолитах. Штриховыми линиями на рисунке показаны участки, соответствующие экспериментально наблюдаемым фазовым диаграммам исследованных соединений.

В криолите (NH₄)₃ScF₆, имеющем наибольший объем элементарной ячейки, при атмосферном давлении наблюдается последовательность из трех фазовых переходов $G_0 \to G_1 \to G_2 \to G_3$. При первом переходе происходит частичное упорядочение фторного октаэдра $(\Delta S = R \ln 8/2 = 1.4R)$. Поскольку симметрия положения, в котором находятся ионы аммония, изменилась, неизбежно происходит и полное упорядочение аммонийных тетраэдров, расположенных внутри октаэдров $(\Delta S = R \ln 2 = 0.7R)$. При втором переходе фторные октаэдры окончательно упорядочиваются ($\Delta S = R \ln 2$). Третий фазовый переход $G_2 \rightarrow G_3$ сопровождается небольшим изменением энтропии и не связан с процессами упорядочения. Скорее всего, это переход между полностью упорядоченными фазами с разным типом упорядочения аммонийных групп. Предварительные результаты исследования дейтерированных криолитов свидетельствуют о существенном влиянии дейтерирования на температуру только этого фазового перехода.

По мере увеличения давления, что эквивалентно уменьшению объема ячейки при уменьшении концен-

трации Sc в твердых растворах, температура фазового перехода $G_0 \rightarrow G_1$ понижается, а температуры двух других переходов — $G_1 \rightarrow G_2$ и $G_2 \rightarrow G_3$ — возрастают. Фазы G_1 и G_2 последовательно выклиниваются в двух тройных точках, которые экспериментально наблюдаются в скандиевом соединении (рис. 5, *a*) и твердом растворе состава (NH₄)₃Ga_{0.4}Sc_{0.6}F₆ (рис. 5, *b*). При дальнейшем возрастании давления фазовый переход $G_0 \rightarrow G_3$ расщепляется в тройных точках на последовательности сначала из двух $G_0 \rightarrow G_5 \rightarrow G_3$, а затем из трех $G_0 \rightarrow G_4 \rightarrow G_5 \rightarrow G_3$ фазовых переходов. Эти последовательности переходов и тройные точки экспериментально наблюдаются под давлением в твердом растворе (NH₄)₃Ga_{0.6}Sc_{0.4}F₆ (рис. 5, *c*) и галлиевом соединении (рис. 5, *d*).

Наличие двух различных последовательностей фазовых переходов — $G_0 \rightarrow G_1 \rightarrow G_2 \rightarrow G_3$ при малых давлениях (больших параметрах кубической ячейки) и $G_0 \rightarrow G_4 \rightarrow G_5 \rightarrow G_3$ при больших давлениях (малых a_0) — связано с возможностью двух вариантов частичного упорядочения октаэдрических ионных групп в G_1 , подобных искажениям (00 ψ) и (0 $\psi\psi$) в эльпасолитах с атомарными ионами A⁺ и M³⁺ [12].

Модель фазовых переходов базируется в основном на экспериментально определенных величинах изменения энтропии и симметрии мест в структуре, занимаемых упорядочивающимися ионами в исходной кубической фазе. Надежных экспериментальных доказательств именно такого разупорядочения октаэдров и тетраэдров пока нет. Попытки интерпретации рентгеновских данных в рамках модели ориентационно разупорядоченных октаэдров предпринимались в [13] для некоторых эльпасолитов с атомарными катионами. Было показано, что ионы фтора "выдавлены" из ребра кубической ячейки и могут двигаться по положениям 96k, 96 і или 192l, но сделать однозначный выбор положения на основании *R*-фактора не удалось. Авторы [13] склонялись к варианту 96 *j*, но в этом случае в результате фазового перехода октаэдры неизбежно должны исказиться, что не было подтверждено экспериментально. В эльпасолитах с атомарными катионами происходят фазовые переходы типа смещения и движение ионов фтора, скорее, характеризуется существенным ангармонизмом и анизотропией, чем перескоками между локальными разупорядоченными положениями [12].

Предварительные рентгеновские исследования структуры аммонийного криолита $(NH_4)_3GaF_6$ показали, что кубическая фаза хорошо уточняется в предположении разупорядочения ионов фтора по положениям 192*l*.

Симметрия искаженных фаз $(NH_4)_3ScF_6$ и $(NH_4)_3GaF_6$ исследовалась в [3,14]. Было установлено, что в скандиевом криолите последовательность фаз следующая: $G_1 = G_{2h}^5(P12_1/n1, Z = 2), G_2 = G_{2h}^3(I12/m1, Z = 16), G_3 = G_i^1(P\bar{1}, Z = 16).$ Структура галлиевого соединения в низкотемпературной фазе та же, что и структура фазы G_3 в скандиевом криолите [14]. Фазы G_4 и G_5 в исследуемой системе наблюдались нами только под давлением. Однако вполне возможно, что фаза G_5 соответствует промежуточной фазе в криолите $(NH_4)_3AlF_6$, испытывающем два фазовых перехода при p = 0 [5]. К сожалению, структура этого криолита подробно не исследовалась, известно лишь, что при 93 К она не кубическая [15]. Детальные исследования структуры искаженных фаз и фазовой T-p-диаграммы этого соединения позволили бы уточнить обобщенную фазовую диаграмму и механизмы фазовых превращений в криолитах.

Авторы благодарны А.Д. Васильеву за обсуждение результатов исследований и дискуссию относительно характера разупорядочения ионов фтора в кубической фазе (NH₄)₃GaF₆.

Список литературы

- A. Tressaud, S. Khairoun, L. Rabardel, T. Kobayashi, T. Matsuo, H. Suga. Phys. Stat. Sol. (a) 98, 2, 407 (1986).
- [2] И.Н. Флёров, М.В. Горев, Т.В. Ушакова. ФТТ 41, 3, 523 (1999).
- [3] М.В. Горев, И.Н. Флёров, С.В. Мельникова, С.В. Мисюль, А.Ф. Бовина, М.Л. Афанасьев, А. Трессо. Изв. РАН. Сер. физ. 64, 6, 1104 (2000).
- [4] M. Epple. Thesis. Univ. Tübingen, Germany (1978).
- [5] K. Moriya, T. Matsuo, H. Suga, S. Seki. Bull. Chem. Soc. Jpn. 52, 11, 3152 (1979).
- [6] K. Moriya, T. Matsuo, H. Suga, S. Seki. Bull. Chem. Soc. Jpn. 50, 8, 1920 (1977).
- [7] K. Kobayashi, T.Matsuo, H. Suga, S. Khairoun, A. Tressaud. Solid State Commun. 53, 8, 719 (1985).
- [8] M.V. Gorev, I.N. Flerov, A. Tressaud. J. Phys.: Condens. Matter. 11, 749 (1999).
- [9] L. Vegard. Z. für Physik, Bd. V, 17 (1921).
- [10] A. Sasaki, Y. Furukawa, D. Nakamura. Ber. Bunsenges. Phys. Chem. 93, 1142 (1989).
- [11] М.В. Горев, И.Н. Флёров. ФТТ 34, 8, 2614 (1992).
- [12] I.N. Flerov, M.V. Gorev, K.S. Aleksandrov, A. Tressaud, J. Grannec, M. Couzi. Material Sci. Eng. R24, 3, 81 (1998).
- [13] W. Massa, D. Babel, M. Epple. Rev. Chim. Miner. 23, 508 (1986).
- [14] С.В. Мельникова, С.В. Мисюль, А.Ф. Бовина, М.Л. Афанасьев ФТТ 43, 8, 1533 (2001).
- [15] E.G. Steward, H.P. Rooksby. Acta Crystallogr. 6, 49 (1953).