# ВЕРОЯТНОСТИ ОКТАЭДРИЧЕСКИХ КЛАСТЕРОВ В ЗАВИСИМОСТИ ОТ ПАРАМЕТРОВ ДАЛЬНЕГО ПОРЯДКА И СОСТАВА В НЕСТЕХИОМЕТРИЧЕСКОМ МОНООКСИДЕ ТИТАНА TiO<sub>y</sub>

## М. Г. Костенко<sup>а</sup>, А. А. Ремпель<sup>а,b\*</sup>

<sup>а</sup> Институт химии твердого тела Уральского отделения Российской академии наук 620990, Екатеринбург, Россия

<sup>b</sup> Уральский государственный технический университет УГТУ-УПИ 620002, Екатеринбург, Россия

Поступила в редакцию 22 мая 2012 г.

На примере сверхструктуры  $Ti_5O_5$  нестехиометрического монооксида титана  $TiO_y$  описан метод расчета вероятностей кластерных конфигураций в упорядоченных сверхструктурах сильно нестехиометрических соединений в зависимости от состава и параметров порядка. Найдены аналитические выражения зависимостей вероятностей основных кластерных конфигураций в сверхструктуре  $Ti_5O_5$  от доли атомных позиций в подрешетках титана и кислорода и параметров дальнего порядка. Вычислены значения вероятностей конфигураций при различных параметрах дальнего порядка с учетом экспериментальных данных о содержании структурных вакансий в титановой и кислородной подрешетках. На основании соотношений между сверхструктурным ближним порядком и дальним порядком установлены зависимости вероятностей кластерных конфигураций от параметров ближнего порядка.

#### 1. ВВЕДЕНИЕ

Монооксид титана ТіО<sub>и</sub> относится к сильно нестехиометрическим соединениям [1]. В отличие от большинства других нестехиометрических бинарных соединений переходных металлов, он содержит структурные вакансии сразу в двух подрешетках: металлической и неметаллической. В случае эквиатомного состава (y = 1) их количество составляет по 15 ат. % в каждой подрешетке [2, 3]. При отклонении состава от стехиометрического доли вакантных узлов в подрешетках изменяются [4]. Для того чтобы показать существование вакансий в обеих подрешетках монооксида титана, его состав можно записать в виде  $\operatorname{Ti}_x \operatorname{O}_z$  или  $\operatorname{Ti}_x \blacksquare_{1-x} \operatorname{O}_z \square_{1-z}$ , где x и z доля атомных позиций соответственно в подрешетке титана и кислорода,  $\blacksquare$ ,  $\Box$  — структурные вакансии в этих подрешетках. Состав у, который указывают в формуле  $\operatorname{TiO}_y$ , равен y = z/x. Благодаря высокому содержанию структурных вакансий у варьируется в широком интервале от 0.70 до 1.25 [2].

Монооксид титана обладает базисной структурой типа B1 (NaCl). Вакансии могут располагаться по узлам подрешеток случайным образом или упорядоченно. Если вакансии расположены неупорядоченно, то структура сохраняет кубическую симметрию базисной структуры В1. Кубическая фаза с неупорядоченным расположением вакансий термодинамически стабильна при температурах выше 1263 К [2]. При медленном отжиге ниже 1263 К происходит перераспределение вакансий по узлам подрешеток базисной структуры. В результате этого перераспределения образуются упорядоченные фазы [2, 3, 5, 6]. Если y = 1.0, то при упорядочении образуется моноклинная сверхструктура  $Ti_5O_5$  ( $Ti_5 \blacksquare_1O_5 \square_1$ ) [2, 3, 5]. Ее элементарная ячейка представлена на рис. 1. Каждая подрешетка этой сверхструктуры содержит 1/6 долю вакантных узлов.

Все перечисленные выше особенности делают монооксид титана интересным модельным объектом для исследования особенностей упорядочения точечных дефектов в твердом теле, соотношений между ближним и дальним порядком, зависимости пара-

<sup>&</sup>lt;sup>\*</sup>E-mail: rempel@ihim.uran.ru



Рис.1. Элементарная ячейка сверхструктуры Ti<sub>5</sub>O<sub>5</sub>. Направления осей *x*, *y*, *z* соответствуют направлениям [100], [010], [001] базисной решетки *B*1

метров порядка от стехиометрии, а также корреляции между параметрами порядка в разных подрешетках.

Чтобы рассчитать равновесную фазовую диаграмму с учетом упорядочения, для каждого значения температуры *T* необходимо решить систему уравнений

$$\frac{\partial F_{dis}(y,T)}{\partial y} = \frac{\partial F_{ord}(y,T)}{\partial y},\tag{1}$$

$$F_{dis}(y,T) - y \frac{\partial F(y,T)}{\partial y} = F_{ord}(y,T) - y \frac{\partial F(y,T)}{\partial y}, \quad (2)$$

где  $F_{dis}$  и  $F_{ord}$  — свободная энергия соответственно неупорядоченной и упорядоченной фаз. Свободная энергия, как известно, определяется выражением

$$F = E - TS, (3)$$

где E — внутренняя энергия системы, S — энтропия. При заданной температуре T равновесной является та структура, у которой свободная энергия минимальна. В работе [7] для описания особенностей упорядочения структурных вакансий в сильно нестехиометрических соединениях, в частности, для моделирования функции свободной энергии упорядоченных структур, предложено использовать кластерный подход. Его суть состоит в том, что в базисной структуре соединения выбирается характерный кластер, который учитывает наиболее существенное взаимодействие между атомами. Если это взаимодействие ограничивается в основном первой координационной сферой, то в случае структуры типа B1такой кластер будет представлять собой октаэдр, в центре которого находится узел одной из подрешеток, а в вершинах — узлы другой подрешетки.

Если в структуре отсутствуют вакансии, то возможны только две конфигурации кластеров: с атомом титана в центре и с атомом кислорода в центре. Вероятность каждой конфигурации составляет 1/2. При наличии вакансий количество конфигураций увеличивается. Во-первых, в центре октаэдра может находиться как атом, так и вакансия. Во-вторых, и в том и другом случаях в вершинах октаэдров могут располагаться от 0 до 6 вакансий. Кроме того, это количество вакансий может располагаться по-разному. Например, две вакансии могут размещаться в смежных, либо в противоположных вершинах.

Если в рамках *ab initio* или эмпирических подходов удается оценить энергию  $\varepsilon_i$  каждой *i*-й конфигурации, то для описания упорядочения вакансий можно применить метод вариации кластеров, описанный в работах [8–10]. Энергия упорядочивающегося соединения, состоящего из N узлов базисной решетки, выражается в этом методе формулой

$$F = N \sum_{s=1}^{n} o^{(S)} \sum_{i \in s} \lambda_i^{(S)} P_i^{(S)} \left[ \varepsilon_i^{(S)} + k_B T \ln P_i^{(S)} \right].$$
(4)

Число фигур перекрытия (n-1), параметры переоценки  $o^{(S)}$ , мультиплетности  $\lambda_i^{(S)}$ , как и энергия кластеров  $\varepsilon_i$ , при упорядочении остаются постоянными величинами. Переменными являются только вероятности  $P_i^{(S)}$  *i*-х конфигураций кластеров *S* (тетраэдрических, октаэдрических либо иных). Таким образом, задача сводится к выбору фигуры *S* кластера, подсчету возможных конфигураций *i* и определению вероятности каждой конфигурации в зависимости от некоторых параметров, характеризующих не энергетические особенности, а структуру упорядочивающегося соединения.

В настоящей работе поставлена цель найти аналитические зависимости основных конфигураций



Рис.2. Основные конфигурации октаэдрических кластеров в структуре *B*1 с вакансиями: • — атомы титана, ∘ — атомы кислорода, ■ — вакансии в титановой подрешетке, □ — вакансии в кислородной подрешетке

октаэдрических кластеров в сверхструктуре Ti<sub>5</sub>O<sub>5</sub> монооксида титана TiO<sub>y</sub> от параметров дальнего и ближнего порядка, а также концентрации вакансий в подрешетках.

## 2. МЕТОД РАСЧЕТА

В неупорядоченной фазе монооксида титана вероятность обнаружить атом титана в любом узле подрешетки титана равна x, а в подрешетке кислорода — *z*. Вероятность октаэдрического кластера с *m* вакансиями в вершинах равна  $xz^{6-m}(1-z)^m/2$ , если рассматривается кластер с атомом титана в центре, и  $(1-x)z^{6-m}(1-z)^m/2$ , если рассматривается кластер с вакансией титана в центре. Вероятности кластеров с центральным узлом подрешетки кислорода базисной структуры получаются заменой «х» на «z», а «z» на «x». Основные конфигурации октаэдрических кластеров в монооксиде титана представлены на рис. 2. Вероятность кластера с тремя и более вакансиями достаточно мала. Кроме того, образование таких кластеров энергетически невыгодно, поэтому такие кластеры в настоящей работе не рассмотрены. Кластеры с двумя вакансиями в вершине имеют две возможные конфигурации. Вероятность конфигурации определяется умножением вероятности кластера с *m* вакансиями в вершине на коэффициент, учитывающий число возможных вариантов размещений вакансий по узлам октаэдра.



Рис.3. Конфигурации октаэдрических кластеров полностью упорядоченной сверхструктуры  ${
m Ti}_5{
m O}_5$  $(\eta = \eta^{{
m Ti}} = \eta^{{
m O}} = 1)$ : • — атомы титана, ∘ — атомы кислорода, ■ — вакансии в титановой подрешетке, □ — вакансии в кислородной подрешетке. Указаны вероятности каждой конфигурации

Для конфигураци<br/>и $S_2^{atom}$ он составляет 1/5, а для конфигураци<br/>и $S_3^{atom}$ равен 4/5.

Структуру упорядоченной фазы можно представить как совокупность четырех подрешеток: титановых вакансий, атомов титана, кислородных вакансий и атомов кислорода. Обозначим вероятности нахождения атомов в узлах каждой подрешетки соответственно  $n_1^{\text{Ti}}$ ,  $n_2^{\text{Ti}}$ ,  $n_1^{\text{O}}$  и  $n_2^{\text{O}}$ . Вероятности нахождения вакансий в этих узлах равны  $(1-n_1^{\rm Ti}),\,(1-n_2^{\rm Ti}),$  $(1 - n_1^{\rm O})$  и  $(1 - n_2^{\rm O})$ . В случае, если структура полностью упорядочена,  $n_1^{\rm Ti} = 0$ ,  $n_2^{\rm Ti} = 1$ ,  $n_1^{\rm O} = 0$  и  $n_2^{\rm O} = 1$ . Каждый узел подрешетки титана и подрешетки кислорода базисной решетки В1 в идеальной упорядоченной структуре Ті<sub>5</sub>О<sub>5</sub> может быть центральным узлом одной из конфигураций, представленной на рис. З. При этом 1/6 узлов имеет ближайшее окружение, соответствующее конфигурации  $S_0^{vacancy}, 1/6$ узлов — конфигурации  $S_2^{atom}$  и 2/3 — конфигурации  $S_1^{atom}$ . При разупорядочении симметрия структуры нарушается и все эти узлы могут оказаться центральными для любых других кластерных конфигураций, поэтому вероятность какой-либо конфигурации *i* кластера *S* представляет собой сумму вероятностей того, что на месте каждой из трех конфигураций упорядоченной фазы окажется искомая конфигурация *i*. Например, вероятность конфигурации S<sub>1</sub><sup>atom</sup> с центральным узлом подрешетки титана выразится следующим образом:

$$\begin{split} P_{S_1^{atom}} &= \frac{1}{2} \left\{ \frac{1}{6} n_1^{\text{Ti}} \left[ \frac{1}{6} \cdot 6(1 - n_2^{\text{O}})(n_2^{\text{O}})^5 \right] + \\ &+ \frac{1}{6} n_2^{\text{Ti}} \left[ \frac{1}{6} \cdot 2(1 - n_1^{\text{O}})(n_1^{\text{O}})^1 (n_2^{\text{O}})^4 + \\ &+ \frac{1}{6} \cdot 4(1 - n_2^{\text{O}})(n_1^{\text{O}})^2 (n_2^{\text{O}})^3 \right] + \\ &+ \frac{2}{3} n_2^{\text{Ti}} \left[ \frac{1}{6} \cdot 1(1 - n_1^{\text{O}})(n_2^{\text{O}})^5 + \\ &+ \frac{1}{6} \cdot 5(1 - n_2^{\text{O}})(n_2^{\text{O}})^4 (n_1^{\text{O}})^1 \right] \right\}. \end{split}$$
 (5)

Множитель 1/2 можно не учитывать, если вероятность нормируется только на одну из подрешеток базисной структуры. Аналогичные выражения для всех основных конфигураций кластеров приведены в работе [7]. Величины  $n_1^{\text{Ti}}$ ,  $n_2^{\text{Ti}}$ ,  $n_1^{\text{O}}$  и  $n_2^{\text{O}}$  зависят от доли атомных позиций x в подрешетке титана (или z в подрешетке кислорода) и параметров дальнего порядка:

$$n_1^{\rm Ti} = f_1(x, \eta^{\rm Ti}),$$
 (6)

$$n_2^{\rm Ti} = f_2(x, \eta^{\rm Ti}),$$
 (7)

$$n_1^{\rm O} = f_3(z, \eta^{\rm O}),$$
 (8)

$$n_2^{\rm O} = f_4(z, \eta^{\rm O}).$$
 (9)

Здесь  $\eta^{\text{Ti}}$  и  $\eta^{\text{O}}$  — параметры дальнего порядка для подрешеток титана и кислорода базисной структуры *B*1. Выражения (6)–(9) называют функциями распределения атомов для титановой и кислородной подрешеток [1,3]. Подставляя значения функций распределения атомов в уравнения для вероятностей кластерных конфигураций  $P_i$ , можно найти зависимости этих вероятностей от доли атомных позиций в подрешетках и параметров дальнего порядка:

$$P_i = f\left(x, z, \eta^{\mathrm{Ti}}, \eta^{\mathrm{O}}\right). \tag{10}$$

Функции (10), рассчитанные для всех кластерных конфигураций, однозначно характеризуют состав упорядочивающейся фазы и степень порядка.

## 3. АНАЛИТИЧЕСКИЕ ВЫРАЖЕНИЯ ДЛЯ ВЕРОЯТНОСТЕЙ КЛАСТЕРНЫХ КОНФИГУРАЦИЙ

Если параметр дальнего порядка какой-либо подрешетки базисной структуры *B*1 равен нулю, то функция распределения принимает значение, равное доли атомных позиций в этой подрешетке:

$$n_1^{\mathrm{Ti}} = f_1(x, \eta^{\mathrm{Ti}} = 0) = x,$$
 (11)

$$n_2^{\mathrm{Ti}} = f_2(x, \eta^{\mathrm{Ti}} = 0) = x,$$
 (12)

$$n_1^{\mathcal{O}} = f_3(z, \eta^{\mathcal{O}} = 0) = z,$$
 (13)

$$n_2^{\mathcal{O}} = f_4(z, \eta^{\mathcal{O}} = 0) = z.$$
 (14)

В этом случае структура полностью неупорядочена. При упорядочении возникает зависимость величин  $n_1^{\text{Ti}}$ ,  $n_2^{\text{Ti}}$ ,  $n_1^{\text{O}}$  и  $n_2^{\text{O}}$  не только от состава y = z/x, но и от параметров дальнего порядка. Выражения для функций распределения упорядоченной структуры  $\text{Ti}_5 O_5$ , по данным работы [3], приведены в таблице.

Рассчитанные функции (10) представлены в Приложении А. Они позволяют изучать влияние состава и степени упорядоченности структуры на вероятности кластерных конфигураций в этой структуре, а следовательно, и на свободную энергию соединения. В общем случае вероятности (10) являются функциями четырех переменных. Наиболее интересным представляется рассмотрение некоторых частных случаев:

Таблица. Значения функции распределения атомов и вакансий в подрешетках титана и кислорода моноклинной сверхструктуры Ti<sub>5</sub>O<sub>5</sub> [3]

Подрешетка	Значение функции
	распределения
Титан	$n_{\mathrm{Ti}} = x + \eta^{\mathrm{Ti}}/6$
Вакансии титана	$n_{\mathrm{Ti}} = x - 5\eta^{\mathrm{Ti}}/6$
Кислород	$n_{\rm O} = z + \eta^{\rm O}/6$
Вакансии кислорода	$n_{\rm O} = z - 5\eta^{\rm O}/6$



Рис. 4. Вероятности основных октаэдрических кластерных конфигураций в сверхструктуре  $Ti_5O_5$  в зависимости от параметра дальнего порядка  $\eta = \eta^{Ti} = \eta^{O}$ . Кривая 1 - зависимость, соответствующая вероятности  $P_{S_0^{atom}}$ , кривая 2 - вероятно-сти  $P_{S_1^{atom}}$ , кривая  $3 - вероятности P_{S_2^{atom}}$ , кривая  $4 - вероятности P_{S_3^{atom}}$ , кривая  $5 - вероятности P_{S_3^{vacancy}}$ , кривая  $6 - вероятности P_{S_3^{vacancy}}$ 

 параметры дальнего порядка для двух подрешеток равны, а доли атомных позиций в подрешетках постоянны;

 доли атомных позиций в подрешетках постоянны, а один из параметров дальнего порядка равен нулю или единице;

3) оба параметра дальнего порядка равны нулю, доли атомных позиций в подрешетках переменны.

## 4. ЗАВИСИМОСТЬ ОТ ПАРАМЕТРОВ ДАЛЬНЕГО ПОРЯДКА

Если состав рассматриваемого соединения стехиометрический, то x = 1/6 и z = 1/6 [3]. Поэтому, когда параметры дальнего порядка равны друг другу ( $\eta^{\text{Ti}} = \eta^{\text{O}} = \eta$ ), зависимость (10) преобразуется к виду

$$P_i = f(\eta), \tag{15}$$

т.е. представляет собой функцию только одной переменной η. Зависимости вероятностей (15) основных конфигураций кластеров с центральным узлом подрешетки титана представлены на рис. 4. При упо-



Рис. 5. Вероятности основных октаэдрических кластерных конфигураций с центральным атомом титана в сверхструктуре  ${\rm Ti}_5{\rm O}_5$  в зависимости от параметра дальнего порядка подрешетки титана  $\eta^{\rm Ti}$  в случае, когда параметр дальнего порядка подрешетки кислорода  $\eta^{\rm O}$  равен единице (сплошные линии) и нулю (штриховые линии). Кривая 1- зависимость, соответствующая вероятности  $P_{S_0^{atom}}$ , кривая 2- вероятности  $P_{S_1^{atom}}$ , кривая 3- вероятности  $P_{S_0^{atom}}$ , кривая 5- вероятности  $P_{S_0^{vacancy}}$ , кривая 6- вероятности  $P_{S_1^{vacancy}}$ 

рядочении сверхструктуры Ti<sub>5</sub>O<sub>5</sub> доли конфигураций  $S_1^{atom}$ ,  $S_2^{atom}$  и  $S_0^{vacancy}$  в базисной структуре B1 увеличиваются, а конфигураций  $S_0^{atom}$ ,  $S_3^{atom}$  и  $S_1^{vacancy}$  уменьшаются до нуля. При этом кривая зависимости для  $S_3^{atom}$  отличается от всех прочих наличием перегиба. В силу симметрии, обусловленной равенством  $\eta^{\text{Ti}} = \eta^{\text{O}} = \eta$ , вероятности, рассчитанные для кластеров с центральным узлом подрешетки титана, соответствуют вероятностям кластеров с центральным узлом подрешетки кислорода.

В случае, когда один из параметров дальнего



Рис. 6. Вероятности основных октаэдрических кластерных конфигураций с центральным атомом титана в сверхструктуре  ${\rm Ti}_5{\rm O}_5$  в зависимости от параметра дальнего порядка подрешетки кислорода  $\eta^{\rm O}$  в случае, когда параметр дальнего порядка подрешетки титана  $\eta^{\rm Ti}$  равен единице (сплошные линии) и нулю (штриховые линии). Кривая 1— зависимость, соответствующая вероятности  $P_{S_0^{atom}}$ , кривая 2— вероятности  $P_{S_1^{atom}}$ , кривая 3— вероятности  $P_{S_0^{atom}}$ , кривая 5— вероятности  $P_{S_0^{vacancy}}$ , кривая 6— вероятности  $P_{S_1^{vacancy}}$ 

порядка постоянен, зависимость (10) также представляет собой функцию одного переменного. На рис. 5 представлены кривые зависимости вероятностей основных кластерных конфигураций с центральным атомом титана от параметра дальнего порядка подрешетки титана  $\eta^{\text{Ti}}$  при фиксированных значениях параметра дальнего порядка подрешетки кислорода  $\eta^{\text{O}}$ , а на рис. 6 — зависимости от параметра  $\eta^{\text{O}}$  для тех же конфигураций, но при фиксированных значениях параметра  $\eta^{\text{Ti}}$ . Следует отметить, что функции  $P_i = f(\eta^{\text{Ti}}, \eta^{\text{O}} = 1)$  становятся линей-



**Рис. 7.** Вероятности основных октаэдрических кластерных конфигураций с центральным узлом подрешетки титана в сверхструктуре  $\mathrm{Ti}_5\mathrm{O}_5$  в зависимости от параметра дальнего порядка подрешетки кислорода  $\eta^{\mathrm{O}}$  при y=0.75 (сплошные линии) и титана  $\eta^{\mathrm{Ti}}$  при y=1.33 (штриховые линии). Кривая 1- зависимость, соответствующая вероятности  $P_{S_0^{atom}}$ , кривая 2- вероятности  $P_{S_0^{atom}}$ , кривая 3- вероятности  $P_{S_0^{atom}}$ , кривая 5- вероятности  $P_{S_0^{vacancy}}$ , кривая 6- вероятности  $P_{S_1^{vacancy}}$ . Цифры слева относятся к сплошным линиям, справа — к штриховым

ными. Если параметр дальнего порядка в подрешетке кислорода равен нулю, то вероятности  $P_S$  вообще не зависят от параметра  $\eta^{\text{Ti}}$  и становятся постоянными величинами. Зависимости от параметра  $\eta^{\text{O}}$  при фиксированном  $\eta^{\text{Ti}}$  остаются нелинейными (рис. 6). Выводы справедливы и для кластеров с центральным узлом кислородной подрешетки при замене  $\eta^{\text{Ti}}$ на  $\eta^{\text{O}}$  и наоборот.

На границах области гомогенности монооксида титана TiO<sub>y</sub> максимальное значение параметра дальнего порядка одной из подрешеток не может превышать 0.9. Другая подрешетка полностью заполнена атомами, поэтому для нее параметр дальнего порядка равен нулю [11]. Зависимости вероятностей основных октаэдрических кластерных конфигураций с центральным атомом титана от параметра дальнего порядка подрешетки кислорода  $\eta^{O}$  при y = 0.75 и титана  $\eta^{\text{Ti}}$  при y = 1.33 представлены на рис. 7. Вероятности многих конфигураций на границах области гомогенности обращаются в нуль и не зависят от параметра дальнего порядка. Для вероятностей кластеров с центральным узлом кислородной подрешетки зависимости аналогичные, только сплошную линию на рис. 7 следует заменить на штриховую и наоборот.



Рис. 8. Зависимость доли атомных позиций x в подрешетке титана (сплошная линия) и z в подрешетке кислорода (штриховая линия) от состава у в монооксиде титана  $\operatorname{TiO}_y$  ( $\operatorname{Ti}_x \blacksquare_{1-x} \operatorname{O}_z \Box_{1-z}$ ): • экспериментальные данные для подрешетки титана, ∘ — экспериментальные данные для подрешетки кислорода

## 5. ЗАВИСИМОСТЬ ОТ СТЕХИОМЕТРИИ

При отклонении состава соединения от стехиометрического доли атомных позиций х и z в подрешетках титана и кислорода изменяются. При этом характер этого изменения не очевиден и требует экспериментального исследования. Изменение содержания вакансий в подрешетках при варьировании состава исследовано в работе [4]. Важно, что при увеличении содержания вакансий в одной из подрешеток количество вакансий в другой не остается постоянным, а уменьшается. В работе [11] на основании данных работы [4] предложено использовать для расчетов следующие уравнения:

$$\begin{cases} x = -\frac{1}{4}y + \frac{13}{12}, & 1 \le y \le 1.33, \\ x = -\frac{2}{3}y + \frac{3}{2}, & 0.75 \le y < 1, \end{cases}$$
(16)

$$\begin{cases} z = \frac{1}{2}y + \frac{1}{3}, & 1 \le y \le 1.33, \\ z = \frac{1}{3}y + \frac{1}{2}, & 0.75 \le y < 1. \end{cases}$$
(17)

Экспериментальные и расчетные зависимости представлены на рис. 8. Приняв, что параметры дальнего порядка подрешетки титана и кислорода равны нулю, а также учитывая выражения (16), (17), можно исследовать вероятности кластерных конфигураций в зависимости от состава у неупорядоченной фазы TiO<sub>y</sub>. Соответствующие зависимости для кластеров



Рис. 9. Вероятности основных октаэдрических кластерных конфигураций в монооксиде титана  ${
m TiO}_{y}$  в зависимости от состава y в случае, когда параметры дальнего порядка равны нулю ( $\eta = \eta^{Ti} = \eta^{O}$ ). Кривая 1 — зависимость, соответствующая вероятности  $P_{S_0^{atom}}$ , кривая 2 — вероятности  $P_{S_*^{atom}}$ , кривая 3 — вероятности  $P_{S_2^{atom}}$ , кривая 4 — вероятности  $P_{S_{o}^{atom}}$ , кривая 5-вероятности  $P_{S_{o}^{vacancy}}$ , кривая 6- вероятности  $P_{S_1^{vacancy}}$ 

1.0

1.1

0

0.7

0.8

0.9

с центральным узлом титановой подрешетки изображены на рис. 9. Излом кривых в точке y = 1.0обусловлен особенностями уравнений (16), (17).

## 6. ЗАВИСИМОСТЬ ОТ СВЕРХСТРУКТУРНОГО БЛИЖНЕГО ПОРЯДКА

В работе [12] найдены аналитические зависимости параметров сверхструктурного ближнего порядка  $\alpha_{V-A}^{cs}$  от параметров дальнего порядка  $\eta^{\mathrm{Ti}}$  и  $\eta^{\mathrm{O}}$ . В обозначении сверхструктурного ближнего порядка  $\alpha_{V-A}^{cs}$ индексы «V» и «A» указывают соответственно на тип вакансии и атома, а индекс «cs» — на координационную сферу, для которой рассчитывается вероятность образования пары V-А. Если известны параметры ближнего порядка  $\alpha_{\text{Ti}-V_{\text{Ti}}}^{\text{II}}$  и  $\alpha_{\text{O}-V_{\text{O}}}^{\text{II}}$ , то, в соответствии с результатами работы [12], можно найти и параметры дальнего порядка  $\eta^{\rm Ti}$  и  $\eta^{\rm O}\colon$ 

$$\eta^{\rm Ti} = 6\sqrt{\alpha^{\rm II}_{{\rm Ti}-V_{\rm Ti}} x(x-1)},$$
 (18)

$$\eta^{\rm O} = 6\sqrt{\alpha_{\rm O-V_O}^{\rm II} z(z-1)} \,. \tag{19}$$

1.2

1.3

1.4

y

Подставляя выражения (18), (19) в уравнения для вероятности кластерных конфигураций, найдем зависимость этих вероятностей от параметров ближнего порядка. Соответствующие выражения представлены в Приложении В. Наличие функциональной зависимости

$$P_i = f\left(x, z, \alpha_{\mathrm{Ti}-V_{\mathrm{Ti}}}^{\mathrm{II}}, \alpha_{\mathrm{O}-V_{\mathrm{O}}}^{\mathrm{II}}\right)$$

позволяет исследовать влияние ближнего порядка на вероятности любых конфигураций кластеров точно так же, как и влияние дальнего порядка. Из результатов работы [12] следует, что параметры дальнего порядка  $\eta^{\text{Ti}}$  и  $\eta^{\text{O}}$  удается однозначно выразить только через параметры ближнего порядка  $\alpha_{\text{Ti}-V_{\text{Ti}}}^{\text{II}}$  и  $\alpha_{\text{O}-V_{\text{O}}}^{\text{II}}$ , а не через  $\alpha_{\text{Ti}-V_{\text{O}}}^{\text{II}}$  и  $\alpha_{\text{O}-V_{\text{Ti}}}^{\text{II}}$  или  $\alpha_{\text{Ti}-V_{\text{O}}}^{\text{III}}$  и  $\alpha_{\text{O}-V_{\text{Ti}}}^{\text{III}}$ .

#### 7. ЗАКЛЮЧЕНИЕ

Таким образом, вероятности кластерных конфигураций в сверхструктурах сильно нестехиометрических соединений на всей области гомогенности могут быть представлены в виде функции долей атомных позиций в подрешетках соединения и параметров дальнего порядка этих подрешеток. Если из эксперимента известны зависимости содержания структурных вакансий от состава, то вероятности конфигураций кластеров можно представить в виде функций параметров дальнего порядка и состава. Найденные аналитические выражения для вероятностей основных конфигураций кластеров в сверхструктуре Ti<sub>5</sub>O<sub>5</sub> в зависимости от параметров дальнего порядка и состава дают возможность исследовать изменения в структуре как при разупорядочении, так и при отклонении состава соединения от стехиометрического в пределах его области гомогенности. Если известны значения энергий каждой кластерной конфигурации, то эти выражения можно использовать для моделирования функции свободной энергии соединения и расчета теоретических фазовых диаграмм методом вариации кластеров.

Исследование выполнено при финансовой поддержке РФФИ (грант № 10-03-00035а) и УрО РАН (грант № 12-М-23-2001).

#### приложение А

Аналитические выражения для вероятности основных октаэдрических кластерных конфигураций монооксида титана TiO<sub>y</sub> в зависимости от параметров дальнего порядка

Конфигурация	Вероятность конфигурации
$S_0^{atom}$	$\frac{(\eta^{\rm O}+6z)^4}{93312} \left( (\eta^{\rm O})^2 x + 36xz^2 - 6\eta^{\rm O}\eta^{\rm Ti}z - 24\eta^{\rm O}xz \right)$
$S_1^{atom}$	$-\frac{(\eta^{\mathrm{O}}+6z)^{3}}{15552} \left( \begin{array}{c} (\eta^{\mathrm{O}})^{2}\eta^{\mathrm{Ti}} + (\eta^{\mathrm{O}})^{3}x - 216xz^{2} + 216xz^{3} + 30\eta^{\mathrm{O}}\eta^{\mathrm{Ti}}z + \\ + 108\eta^{\mathrm{O}}xz - 36\eta^{\mathrm{O}}\eta^{\mathrm{Ti}}z^{2} - 6(\eta^{\mathrm{O}})^{2}\eta^{\mathrm{Ti}}z - 108\eta^{\mathrm{O}}xz^{2} - \\ - 18(\eta^{\mathrm{O}})^{2}xz \end{array} \right)$
$S_2^{atom}$	$\frac{(\eta^{\mathrm{O}}+6z)^2}{31104} \begin{pmatrix} 2(\eta^{\mathrm{O}})^3 \eta^{\mathrm{Ti}} + (\eta^{\mathrm{O}})^2 x + (\eta^{\mathrm{O}})^4 x + 1296xz^2 - 2592xz^3 + 1296xz^4 - \\ -72(\eta^{\mathrm{O}})^2 \eta^{\mathrm{Ti}}z^2 - 216(\eta^{\mathrm{O}})^2 xz^2 - 144\eta^{\mathrm{O}} \eta^{\mathrm{Ti}}z - 432\eta^{\mathrm{O}}xz + \\ + 360\eta^{\mathrm{O}} \eta^{\mathrm{Ti}}z^2 + 72(\eta^{\mathrm{O}})^2 \eta^{\mathrm{Ti}}z - 216\eta^{\mathrm{O}} \eta^{\mathrm{Ti}}z^3 - 6(\eta^{\mathrm{O}})^3 \eta^{\mathrm{Ti}}z + \\ + 864\eta^{\mathrm{O}}xz^2 + 216(\eta^{\mathrm{O}})^2 xz - 432\eta^{\mathrm{O}}xz^3 - 12(\eta^{\mathrm{O}})^3 xz \end{pmatrix}$
$S_3^{atom}$	$\begin{aligned} & \frac{(\eta^{\mathrm{O}}+6z)^2}{69984}(\eta^{\mathrm{O}}+6z-6)\times\\ & \times \left(\begin{array}{c} 20(\eta^{\mathrm{O}})^3\eta^{\mathrm{Ti}}-102(\eta^{\mathrm{O}})^2\eta^{\mathrm{Ti}}-666(\eta^{\mathrm{O}})^2x+129(\eta^{\mathrm{O}})^3x-1944xz^2+\\ & +1944xz^3+360\eta^{\mathrm{O}}\eta^{\mathrm{Ti}}z+1512\eta^{\mathrm{O}}xz-468\eta^{\mathrm{O}}\eta^{\mathrm{Ti}}z^2+42(\eta^{\mathrm{O}})^2\eta^{\mathrm{Ti}}z-\\ & -1836\eta^{\mathrm{O}}xz^2+414(\eta^{\mathrm{O}})^2xz \end{array}\right)\end{aligned}$
$S_0^{vacancy}$	$\frac{(\eta^{\rm O}+6z)^4}{93312} \left( (\eta^{\rm O})^2 + 36xz^2 - (\eta^{\rm O})^2x + 36z^2 - 24\eta^{\rm O}z + 6\eta^{\rm O}\eta^{\rm Ti}z + 24\eta^{\rm O}xz \right)$
$S_1^{vacancy}$	$\frac{(\eta^{\mathrm{O}}+6z)^{3}}{15552} \begin{pmatrix} (\eta^{\mathrm{O}})^{2}\eta^{\mathrm{Ti}} + (\eta^{\mathrm{O}})^{3}x + 108\eta^{\mathrm{O}}z^{2} + 18(\eta^{\mathrm{O}})^{2}z - 216xz^{2} + 216xz^{3} - (\eta^{\mathrm{O}})^{3} + 216z^{2} - 216z^{3} - 108\eta^{\mathrm{O}}z + 30\eta^{\mathrm{O}}\eta^{\mathrm{Ti}}z + 108\eta^{\mathrm{O}}xz - (\eta^{\mathrm{O}})^{3} + 216z^{2} - 216z^{3} - 108\eta^{\mathrm{O}}z + 30\eta^{\mathrm{O}}\eta^{\mathrm{Ti}}z + 108\eta^{\mathrm{O}}xz - (\eta^{\mathrm{O}})^{2}\eta^{\mathrm{Ti}}z - 6(\eta^{\mathrm{O}})^{2}\eta^{\mathrm{Ti}}z - 108\eta^{\mathrm{O}}xz^{2} - 18(\eta^{\mathrm{O}})^{2}xz \end{pmatrix}$

#### приложение в

Аналитические выражения для вероятности основных октаэдрических кластерных конфигураций монооксида титана  $\text{TiO}_y$  в зависимости от параметров сверхструктурного ближнего порядка  $\alpha_{\mathbf{Ti}-V_{\mathbf{Ti}}}^{\mathbf{II}}$  и  $\alpha_{\mathbf{O}-V_{\mathbf{O}}}^{\mathbf{II}}$  ( $R_1 = \sqrt{\alpha_{\mathbf{Ti}-V_{\mathbf{Ti}}}^{\mathbf{II}} x(x-1)$ ,  $R_2 = \sqrt{\alpha_{\mathbf{O}-V_{\mathbf{O}}}^{\mathbf{II}} z(z-1)}$ )

Конфигурация	Вероятность конфигурации
$S_0^{atom}$	$\frac{z}{2}(z+R_2)^4(4xR_2+6R_1R_2+\alpha_{O-V_O}^{II}x-xz-\alpha_{O-V_O}^{II}xz)$
$S_1^{atom}$	$3z(z+R_2)^3 \left(\begin{array}{c} xz-5R_1R_2-xz^2-3xR_2+\alpha_{O-V_O}^{\rm II}R_1-3\alpha_{O-V_O}^{\rm II}xz-7\alpha_{O-V_O}^{\rm II}zR_1+\\ +3\alpha_{O-V_O}^{\rm II}xz^2+\alpha_{O-V_O}^{\rm II}xR_2+3xzR_2+6zR_1R_2+6\alpha_{O-V_O}^{\rm II}z^2R_1-\alpha_{O-V_O}^{\rm II}xzR_2\end{array}\right)$
$S_2^{atom}$	$\frac{3z}{2}(z+R_2)^3(z-1) \begin{pmatrix} 2xzR_2+4R_1R_2+xz^2+\alpha_{\rm O-V_O}^{\rm II}x-xz+\alpha_{\rm O-V_O}^{\rm II}\cdot 2xz^2+6\alpha_{\rm O-V_O}^{\rm II}xz-2z-2zz+2\alpha_{\rm O-V_O}^{\rm II}x-2zz+2\alpha_{\rm O-V_O}^{\rm II}x-2z-2\alpha_{\rm O-V_O}^{\rm II}x-2z-2z-2z-2z-2z-2z-2z-2z-2z-2z-2z-2z-2z-$
$S_3^{atom}$	$2z(z+R_2)^2(z+R_2-1) \begin{pmatrix} 14xR_2+20R_1R_2+3xz^2+37\alpha_{O-V_O}^{\mathrm{II}}x-3xz+34\alpha_{O-V_O}^{\mathrm{II}}R_1-\\ -60\alpha_{O-V_O}^{\mathrm{II}}xz-48\alpha_{O-V_O}^{\mathrm{II}}zR_1-43\alpha_{O-V_O}^{\mathrm{II}}xR_2-17xzR_2-\\ -40\alpha_{O-V_O}^{\mathrm{II}}R_1R_2+23\alpha_{O-V_O}^{\mathrm{II}}xz^2-26zR_1R_2+14\alpha_{O-V_O}^{\mathrm{II}}z^2R_1+\\ +40\alpha_{O-V_O}^{\mathrm{II}}zR_1R_2+43\alpha_{O-V_O}^{\mathrm{II}}xzR_2 \end{pmatrix}$
$S_0^{vacancy}$	$\frac{z}{2}(z+R_2)^4(z^2-xz^2-4zR_2+\alpha_{\rm O-V_O}^{\rm II}xz+4xzR_2+R_2^2-\alpha_{\rm O-V_O}^{\rm II}xz^2+6zR_1R_2)$
$S_1^{vacancy}$	$3z(z+R_2)^3 \begin{pmatrix} 3R_2 - 3xR_2 - 3zR_2 - z - 3\alpha_{O-V_O}^{II} z^2 - 5R_1R_2 - xz^2 + z^2 + 3\alpha_{O-V_O}^{II} z + xz + \alpha_{O-V_O}^{II} R_1 - \nu 2R_2 - 3\alpha_{O-V_O}^{II} xz - 7\alpha_{O-V_O}^{II} zR_1 + \alpha_{O-V_O}^{II} xR_2 + \alpha_{O-V_O}^{II} zR_2 + 3xzR_2 + \alpha_{O-V_O}^{II} xzR_2 + 3xzR_2 + \alpha_{O-V_O}^{II} xzR_2 + 6\alpha_{O-V_O}^{II} z^2R_1 - \alpha_{O-V_O}^{II} xzR_2 \end{pmatrix}$

# ЛИТЕРАТУРА

- 1. A. I. Gusev, A. A. Rempel, and A. Magerl, Disorder and Order in Strongly Non-Stoichiometric Compounds. Transition Metal Carbides, Nitrides and Oxides, Springer, Berlin (2001).
- D. Watanabe, O. Terasaki, A. Jostsons, and J. R. Castles, in *The Chemistry of Extended Defects in Non-Metallic Solids*, ed. by L. Eyring and M. O'Keefe, North-Holland, Amsterdam (1970), p. 238.
- А. А. Валеева, А. А. Ремпель, А. И. Гусев, Неорганические материалы 37, 716 (2001).
- 4. A. A. Valeeva, A. A. Rempel, W. Sprengel, and H.-E. Schaefer, Phys. Rev. B 75, 094107-1 (2007).
- D. Watanabe, J. R. Castles, A. Jostsons, and A. S. Marlin, Acta Cryst. 23, 307 (1967).

- D. Watanabe, O. Terasaki, A. Jostsons, and J. R. Castles, J. Phys. Soc. Jpn. 25, 292 (1968).
- А. А. Валеева, А. А. Ремпель, Письма в ЖЭТФ 88, 203 (2008).
- 8. R. Kikuchi, Phys. Rev. 81, 988 (1951).
- M. Kurata, R. Kikuchi, and T. Watari, J. Chem. Phys. 21, 434 (1953).
- А. А. Ремпель, Эффекты упорядочения в нестехиометрических соединениях внедрения, Наука, Екатеринбург (1992).
- 11. М. Г. Костенко, А. А. Ремпель, ФТТ 53, 1808 (2011).
- М. Г. Костенко, А. А. Валеева, А. А. Ремпель, ЖЭТФ 138, 892 (2010).