# Тонкие W'- и W-доменные стенки в сегнетоэластике $Pb_3(PO_4)_2$

#### © В.А. Непочатенко\*, Е.Ф. Дудник

\* Белоцерковский государственный аграрный университет, 09117 Белая Церковь, Украина Днепропетровский национальный университет, Днепропетровск, Украина

E-mail: aaa@btsau.kiev.ua

#### (Поступила в Редакцию 27 февраля 2003 г.)

Предложена модель сегнетоэластических доменных стенок, состоящих из прослоек согласования кристаллических решеток. Получена зависимость параметров прослоек и уравнений W' и W от величины кристаллографических параметров сегнетоэластической фазы в  $Pb_3(PO_4)_2$ . Рассмотрен вопрос о числе возможных ориентационных состояний и их взаимодействие в полидоменном кристалле.

В работе [1] предложена структура сегнетоэластической доменной стенки, состоящая из индуцированной фазы (прослойки), согласующей кристаллические решетки смежных доменов, и фазового перехода первого рода между прослойкой и сегнетофазой. Данная модель позволила определить параметры и симметрию прослойки для различных типов доменных стенок в  $Pb_3(PO_4)_2$ при наличии известной из эксперимента ориентации доменной стенки в системе координат  $\alpha$ -фазы. Показано, что прослойка, соответствующая W', имеет симметрию парафазы (P — тип двойникования), W — симметрию сегнетоэластической фазы (F — тип двойникования), а ориентация доменных стенок соответствует утраченным элементам симметрии  $\beta$ -фазы.

Представляет интерес, исходя из результатов [1], решить аналогичную задачу для любой температуры  $\alpha$ -фазы, не используя экспериментальных данных по ориентации доменных стенок, а также объяснить угловые соотношения между различными доменными стенками в полидоменном кристалле.

Решение данной задачи проведем в три этапа. Сначала получим уравнения, определяющие ориентацию и параметры прослоек согласования для W'- и W-доменных стенок для произвольной температуры α-фазы, затем с целью сравнения полученных результатов с известными экспериментальными данными проведем вычисления для 20°C. В завершение рассмотрим взаимодействие ориентационных состояний в полидоменном кристалле.

Ортофосфат свинца  $Pb_3(PO_4)_2$  является чистым несобственным сегнетоэластиком. При 180°С в данном кристалле наблюдается фазовый переход  $\bar{3}mF2/m$  из ромбоэдрической  $\beta$ -фазы в моноклинную  $\alpha$ -фазу [2,3]. В кристалле возможны прямые *W*- и наклонные *W*'-доменные стенки [4–6].

Поскольку прослойки имеют симметрию не ниже моноклинной [1], все фазы будут описываться в рамках моноклинной или псевдомоноклинной симметрии. Условимся обозначать параметры  $\beta$ -фазы:  $a_0, b_0, c_0, \varphi_0 = = \beta_0 - 90^\circ$ ;  $\alpha$ -фазы:  $a_1, b_1, c_1, \varphi_1 = \beta_1 - 90^\circ$ ; параметры прослойки:  $a_2, b_2, c_2, \varphi_2 = \beta_2 - 90^\circ$ ; ориентационные состояния:  $C_1, C_2, C_3$ .

Выберем следующую ортогональную систему координат (СК): ось X параллельна оси c, ось Y — оси b, ось Z составляет угол  $\varphi$  с осью a.

# 1. Структура W'-доменной стенки

Рассмотрим доменную стенку W', разделяющую  $C_1$  и  $C_2$ , относительно СК  $C_1$ . Поскольку в доменной стенке наблюдается фазовый переход 1-го рода, то прослойка согласует смежные ориентационные состояния с помощью двух фазовых границ, имеющих ориентацию доменной стенки. Согласно [7], уравнение фазовой границы, согласующей две моноклинные ячейки с параметрами  $a_1, b_1, c_1, \varphi_1 = \beta_1 - 90^\circ$  и  $a_2, b_2, c_2, \varphi_2 = \beta_2 - 90^\circ$  относительно КС первой фазы имеет вид

$$X_1^2 A_{11} + Y_1^2 A_{22} + Z_1^2 A_{33} + 2X_1 Z_1 A_{13} = 0, (1)$$

 $(1)^2$   $(1)^2$ 

где

$$A_{11} = 1 - (c_2/c_1), \quad A_{22} = 1 - (b_2/b_1),$$

$$A_{13} = -\frac{c_2}{c_1 \cos \varphi_1} \left(\frac{c_2}{c_1} \sin \varphi_1 - \frac{a_2}{a_1} \sin \varphi_2\right),$$

$$A_{33} = 1 - \frac{1}{\cos^2 \varphi_1}$$

$$\times \left(\left(\frac{a_2}{a_1}\right)^2 \cos^2 \varphi_2 + \left(\frac{c_2}{c_1} \sin \varphi_1 - \frac{a_2}{a_1} \sin \varphi_2\right)^2\right),$$

а относительно СК второй фазы

$$X_{2}^{2}B_{11} + Y_{2}^{2}B_{22} + Z_{2}^{2}B_{33} + 2X_{2}Z_{2}B_{13} = 0,$$
  

$$B_{11} = -1 - (c_{1}/c_{2})^{2}, \quad B_{22} = 1 - (b_{1}/b_{2})^{2},$$
  

$$B_{13} = -\frac{c_{1}}{c_{2}\cos\varphi_{2}} \left(\frac{c_{1}}{c_{2}}\sin\varphi_{2} - \frac{a_{1}}{a_{2}}\sin\varphi_{1}\right),$$
  

$$B_{33} = 1 - \frac{1}{\cos^{2}\varphi_{2}}$$
  

$$\times \left(\left(\frac{a_{1}}{a_{2}}\right)^{2}\cos^{2}\varphi_{1} + \left(\frac{c_{1}}{c_{2}}\sin\varphi_{2} - \frac{a_{1}}{a_{2}}\sin\varphi_{1}\right)^{2}\right). \quad (2)$$

Уравнение (2) при условии

$$\det\left\{B_{i\,i}\right\} = 0\tag{3}$$

соответствует уравнению двух пересекающихся плоскостей

$$X + BY + CZ = 0, (4)$$

$$X - BY + CZ = 0, (5)$$

где  $B = \sqrt{-B_{22}/B_{11}}, C = B_{13}/B_{11}.$ 

Поскольку *W'*-доменная стенка расположена в направлении утраченной оси второго порядка, то ее уравнение имеет вид

$$X_0 + \sqrt{3Y_0 + A_3 Z_0} = 0, \tag{6}$$

где А<sub>3</sub> является параметром, зависящим от температуры.

Поскольку фазовая граница имеет ориентацию доменной стенки, то уравнения (4) и (6) совпадают, следовательно

$$\sqrt{-B_{22}/B_{11}} = \sqrt{3},\tag{7}$$

$$B_{13}/B_{11} = A_3. (8)$$

В связи с тем что симметрия прослойки совпадает с симметрией парафазы, ее спонтанная деформация равняется нулю, поэтому

$$e_{11}^S = 0,$$
 (9)

$$e_{13}^S = 0.$$
 (10)

Из уравнения (7)–(10) получаем следующую систему уравнений:

$$\sqrt{-B_{22}/B_{11}} = \sqrt{3},$$

$$A_3 = B_{13}/B_{11},$$

$$e_{11}^S = 0,$$

$$e_{13}^S = 0.$$
(11)

Решив ее, получаем

$$b_2 = b_1 \sqrt{1 + 3F^2}/2, \tag{12}$$

$$c_2 = c_1 \sqrt{1 + 3F^2} / 2F, \tag{13}$$

$$A_3 = -\frac{2mF}{\sqrt{4F^2 + m^2(1 - F^2)}},$$
(14)

$$\operatorname{tg} \varphi_2 = \left( c \sqrt{P} \operatorname{tg} \varphi_1 - A_3(1 - c^2) \right) / c^2, \qquad (15)$$

$$a_2 = a_1 \cos \varphi_1 / \left( \sqrt{P} \cos \varphi_2 \right), \tag{16}$$

$$c = \frac{c_1}{c_2}, \quad F = \frac{b_0 c_1}{b_1 c_0}, \quad P = 1 - \frac{A_3^2 (1 - c^2)}{c^2}$$
$$m = \frac{2F\sqrt{1 + 3F^2}}{\cos\varphi_1 (1 - F^2)} \left(\sin\varphi_1 - \frac{c_1}{3a_1}\right).$$

Из уравнений (12)–(16) можно определить параметры прослойки, а из этих данных — тензор деформации P' относительно параметров  $\beta$ -фазы и тензор деформации D' относительно параметров  $\alpha$ -фазы. Подставляя параметры прослойки в (1), получаем уравнение W' относительно СК  $\alpha$ -фазы

$$X_1 + DY_1 + KZ_1 = 0,$$
  
$$D = \sqrt{3} \frac{b_0 c_1}{b_1 c_0}, \quad K = A_3 \sqrt{\frac{1 + 3F^2}{4F^2 - A_3^2(1 - F^2)}}.$$
 (17)

Поскольку известны уравнения W' в двух системах координат (6), (17), можно определить матрицу поворота  $T'_1$ из СК  $\beta$ - в  $\alpha$ -фазу.

Аналогично решается задача для смежного ориентационного состояния  $C_2$ . Получаем прослойку, аналогичную предыдущей, но повернутую на угол 120° вокруг оси Z. Ей соответствует матрица поворота  $T'_2$ . С учетом симметрии эти прослойки являются одинаковыми и одна общая прослойка согласует кристаллические решетки смежных доменов. Согласно критерия толщины сегнетоэластической доменной стенки для данной модели [1],  $d \approx 20$  Å.

Поверхностную плотность упругой энергии доменной стенки определяем по формуле

$$E = \frac{d}{2}c_{ijkl}e_{ij}e_{kl},\tag{18}$$

где d — толщина стенки,  $e_{ij}$  — компоненты тензора D',  $c_{ijkl}$  — упругие константы [8,9].

Из матриц  $T'_1$  и  $T'_2$  вычисляем матрицу K', определяющую взаимное расположение осей координат в  $C_1$  и  $C_2$ , разделенных W',

$$K' = (T_1')^T B T_2', (19)$$

где *В* — матрица поворота СК вокруг оси *Z* на угол 120°.

Вернемся к уравнению (5). Этой фазовой границе соответствует доменная стенка W', разделяющая  $C_1$  и  $C_3$ . Используя ее уравнение

$$X_0 - \sqrt{3}Y_0 + A_3 Z_0 = 0 \tag{20}$$

как исходное, согласно (12)–(16) получаем прослойку, аналогичную предыдущей.

Таким образом, при формировании W' каждое ориентационное состояние может принимать две близкие ориентации, которым соответствуют матрицы  $T'_1$  и  $T'_2$ .

#### 2. Структура *W*-доменной стенки

Рассмотрим доменную стенку W, разделяющую  $C_1$  и  $C_2$ . Ее уравнение относителльно СК  $\beta$ -фазы соответствует утраченной плоскости симметрии

$$X_0 - \sqrt{3}/3Y_0 = 0. \tag{21}$$

Согласно [1], в данной доменной стенке у прослойки согласования  $e_{13} \neq 0$ , а следовательно, для согласования прослоек, соответствующих  $C_1$  и  $C_2$ , необходимо повернуть каждую вместе с доменом вокруг своей оси Y на угол  $\alpha = -2 \arctan e_{13}$ . Применяя данную операцию вращения, получаем уравнение W относительно СК прослойки

$$X_1 - \sqrt{3/3B_2Y_1} + B_3Z_1 = 0,$$
  

$$B_2 = \sqrt{1 + 4e_{13}^2}, \quad B_3 = -2e_{13}.$$
 (22)

Используя уравнение (22) как исходное, получаем аналогично W' следующую систему уравнений:

$$\sqrt{-B_{22}/B_{11}} = \sqrt{3}/3B_2,$$
  

$$B_{13}/B_{11} = B_3,$$
  

$$e_{11}^S = 0,$$
  

$$e_{13} = (c_2 3a_2 \cos \beta_2) / (6a_2 \sin \beta_2).$$
 (23)

Решив (23), получаем

Т

$$e_{13} = \sqrt{\frac{-T \pm \sqrt{D}}{8F^2}},$$
 (24)

$$b_2 = b_1 \sqrt{\frac{1 + B_2^2 F^2}{1 + B_2^2}},\tag{25}$$

$$c_2 = \frac{c_1}{F} \sqrt{\frac{1 + B_2^2 F^2}{1 + B_2^2}},\tag{26}$$

$$\operatorname{tg} \varphi_2 = \left( c \sqrt{H} \operatorname{tg} \varphi_1 - B_3 (1 - c^2) \right) / c^2,$$
 (27)

$$a_2 = \frac{a_1 \cos \varphi_1}{\sqrt{H} \cos \varphi_2},\tag{28}$$

$$c = \frac{c_1}{c_2}, \quad F = \frac{b_0 c_1}{b_1 c_0}, \quad H = 1 - \frac{B_3^2 (1 - c^2)}{c^2},$$
$$n = \frac{c_1}{6a_1 \cos \varphi_1} - \frac{1}{2} \operatorname{tg} \varphi_1,$$
$$= 3 + F^2 + 12n^2 - (4nF)^2, \quad D = T^2 + 64F^4 n^2.$$

Определив параметры прослойки (24)–(28), можно вычислить тензор деформации P относительно параметров  $\beta$ -фазы и тензор деформации D относительно параметров  $\alpha$ -фазы. Подставляя параметры прослойки в (1), получаем уравнение W относительно СК сегнетоэластической фазы

$$X_{2} - D_{2}Y_{2} + D_{3}Z_{2} = 0,$$
  

$$D_{2} = \frac{\sqrt{3}F}{3}\sqrt{1 + 4e_{13}^{2}},$$
  

$$D_{3} = -2e_{13} / \sqrt{c^{2} - 4e_{13}^{2}(1 - c^{2})}.$$
 (29)

Из уравнений (21), (29) определяем матрицу поворота системы координат  $T_1$  из СК  $\alpha$ -фазы в  $\beta$ -фазу.

Решая аналогичную задачу для смежного ориентированного состояния  $C_2$ , получаем прослойку, аналогичную предыдущей, но повернутую на 120° вокруг оси  $Z \beta$ -фазы. Ей соответствует матрица поворота  $T_2$ . Поскольку W-доменная стенка состоит из двух прослоек, ее толщина в 2 раза больше, чем в W'. С учетом последнего обстоятельства наблюдается существенное увеличение упругой энергии в W-доменной стенке.

Используя матрицы  $T_1$  и  $T_2$ , определяем аналогично (20) матрицу K, описывающую взаимное расположение осей координат в смежных доменах, разделенных W-доменной стенкой:

$$K = (T_1)^T B T_2. aga{30}$$

Таким образом, применяя данную модель доменной стенки, можно определить параметры прослоек, уравнения доменных стенок в разных системах координат, матрицы  $T'_1$ ,  $T'_2$ , K',  $T_1$ ,  $T_2$ , K, тензоры деформаций P', D', P, D и энергию доменных стенок для любой температуры сегнетоэластической фазы. Остается проверить, насколько она соответствует экспериментальным данным. С этой целью проведем вычисления для 20°С с использованием данных [10]. Полученные результаты представлены в табл. 1.

# 3. Взаимодействие ориентационных состояний в полидоменном кристалле

Согласно [11], в монодоменном образце каждое ориентационное состояние может принимать две близкие ориентации в зависимости от того, какая фазовая граница его формирует. Как было показано выше, при формировании в кристалле одной доменной стенки, каждое ориентационное состояние может принимать четыре близкие ориентации, которым соответствуют матрицы  $T_1, T_2, T'_1, T'_2$ . В этом случае доменные стенки ориентированы вдоль утраченных при фазовом переходе элементов симметрии  $\beta$ -фазы, что находится в соответствии с [12]. Данный вывод распространяется и на случай, когда в кристалле наблюдаются несколько параллельных однотипных доменных стенок (полосчатая доменная структура).

Рассмотрим, как будут взаимодействовать ориентационные состояния при образовании в кристалле различных доменных стенок. Допустим, кристалл состоит из трех доменов: в центре расположен  $C_1$ , с одной стороны он отделен доменной стенкой  $W'_{12}$  от  $C_2$ , с другой доменной стенкой  $W'_{13}$  от  $C_3$ . Координаты уравнения  $W'_{12}$ относительно СК  $\beta$ - и  $\alpha$ -фаз связаны соотношением

$$X_{0i} = T_1' X_{1j}, (31)$$

аналогично для  $W'_{13}$ 

$$X_{0i}' = T_2' X_{1j}. (32)$$

Параметр	W'-доменная стенка		W-доменная стенка	
$a_2, \text{\AA}$ $b_2, \text{\AA}$ $c_2, \text{\AA}$ $eta_2, \circ$ $P'  imes 10^{-3}$	$ \begin{array}{r} 13.8938 \\ 5.5136 \\ 9.5491 \\ 103.244 \\ \begin{pmatrix} -6.06 & 0 & 0 \\ & -6.06 & 0 \\ & & -1.84 \end{pmatrix} $	$a_2, \text{\AA}$ $b_2, \text{\AA}$ $c_2, \text{\AA}$ $eta_2, \circ$ $P  imes 10^{-3}$	$ \begin{array}{rrrrrrrrrrrrrrrrrrrrrrrrrrrrrrrrrrrr$	
$D'  imes 10^{-3}$	$\begin{pmatrix} 11.29 & 0 & -6.36 \\ & -31.17 & 0 \\ & & 3.64 \end{pmatrix}$	$D  imes 10^{-3}$	$\begin{pmatrix} 33.49 & 0 & -0.21 \\ & -10.46 & 0 \\ & & 0.005 \end{pmatrix}$	
$T_1'$	$\begin{pmatrix} 0.99984 & -0.01756 & -0.0019 \\ 0.01753 & 0.99976 & -0.0134 \\ 0.00213 & 0.01338 & 0.99991 \end{pmatrix}$	$T_1$	$\begin{pmatrix} 0.99978 & 0.0186 & -0.0096 \\ -0.01854 & 0.99981 & 0.0056 \\ 0.00969 & -0.005478 & 0.99994 \end{pmatrix}$	
$T_2'$	$\begin{pmatrix} 0.99984 & 0.01756 & -0.0019 \\ -0.01753 & 0.99976 & 0.0134 \\ 0.00213 & -0.01338 & 0.99991 \end{pmatrix}$	$T_2$	$\begin{pmatrix} 0.99978 & -0.0186 & -0.0096 \\ 0.01854 & 0.99981 & -0.0056 \\ 0.00969 & 0.005478 & 0.99994 \end{pmatrix}$	
K'	$\begin{pmatrix} -0.4693 & -0.883 & -0.0087 \\ 0.883 & -0.4694 & 0.0052 \\ -0.0087 & -0.0052 & 0.99995 \end{pmatrix}$	K	$\begin{pmatrix} -0.5316 & -0.8467 & 0.0195 \\ 0.8467 & -0.5319 & -0.0108 \\ 0.0195 & 0.0108 & 0.99975 \end{pmatrix}$	
$E', J/m^2$	3.7358	$E, J/m^2$	13.338	

**Таблица 1.** Параметры прослоек доменных стенок W' и W при  $t = 20^{\circ}$  С

**Таблица 2.** Матрицы поворота системы координат, соответствующие различным парам доменных стенок ( $t = 20^{\circ} C$ )

Матрица	Смежные доменные стенки					
	$W_{12}' - W_{12}$	$W_{12}' - W_{13}'$	$W_{12}' - W_{13}$	$W_{12} - W_{13}$		
М	$\begin{pmatrix} 0.9993 & -0.0361 & 0.0079 \\ 0.0363 & 0.99917 & -0.019 \\ -0.0072 & 0.019 & 0.99979 \end{pmatrix}$	$\begin{pmatrix} 0.99938 & -0.0351 & 0.00047 \\ 0.0351 & 0.99902 & -0.0268 \\ 0.00047 & 0.0268 & 0.99964 \end{pmatrix}$	$\begin{pmatrix} 0.99997 & 0.0001 & 0.0077 \\ -0.00094 & 0.99997 & -0.0078 \\ -0.0077 & 0.0078 & 0.99994 \end{pmatrix}$	$\begin{pmatrix} 0.9993 & 0.037 & 0.0002 \\ -0.037 & 0.9992 & 0.011 \\ 0.0002 & -0.011 & 0.99994 \end{pmatrix}$		

Из уравнений (31), (32) получаем

$$X_{0i} = M X'_{oj},$$
  
 $M = T'_1 (T'_2)^T.$  (33)

Матрица M описывает поворот одной системы координат относительно другой, а следовательно, и поворот ранее полученных уравнений доменных стенок. Рассматривая различные варианты смежных доменов и доменных стенок, получаем соответствующие им матрицы M(табл. 2).

## 4. Обсуждение результатов

Прослойка согласования, соответствующая W', представляет собой сжатую парафазу (см.  $P'_1$  в табл. 1). Почти противоположная ситуация наблюдается в прослойке согласования W: парафаза растянута вдоль осей X и Y, сжата в направлении оси Z и присутствует сдвиговая

10 Физика твердого тела, 2003, том 45, вып. 10

деформация  $e_{13}$ , обусловливающая ее моноклинную симметрию. Поверхностная плотность упругой энергии *E* в *W* примерно в 3.6 раза больше, чем в *W*', следовательно, доменная стенка *W*' является энергетически более выгодной.

Из анализа температурной зависимости параметров доменных стенок получено: 1) уравнения W' изменяются с температурой, уравнение W стабильно относительно СК  $\beta$ -фазы, но изменяется относительно СК  $\alpha$ -фазы; 2) энергия доменных стенок пропорциональна квадрату спонтанной деформации.

Различие в структуре доменных стенок приводит к различию в ориентации и рельефе доменов. Из матрицы K (табл. 1) получаем, что угол между осями второго порядка смежных доменов, разделенных W-доменной стенкой,  $\alpha = 57.86^{\circ} (59 \pm 1^{\circ})$  (в скобках приводится соответствующее экспериментальное значение [5]), угол между моноклинными плоскостями (100)  $\gamma = 178.7^{\circ}$  (178.6  $\pm$  0.1°). Аналогично из матрицы K':  $\alpha = 117.99^{\circ}$ 

 $(118 \pm 1^{\circ}), \ \gamma = 179.42^{\circ}$  (180°, точность не указана). как видно, не подтверждается компланарность доменов, разделенных W'.

Из анализа матриц M (табл. 2) следует, что при образовании в кристалле различных доменных стенок происходит поворот кристаллографических осей и доменных стенок. Так, угол между следами доменных стенок  $W'_{12}$  и  $W_{12}$  на плоскости (100) отличается от 90° на  $2.2^{\circ}$  ( $2 \pm 0.5^{\circ}$ ), а между  $W'_{12}$  и  $W_{13}$  отличается от  $30^{\circ}$  на  $0.45^{\circ}$  ( $0 \pm 0.5^{\circ}$ ). Данное взаимодействие является одной из причин существования  $92^{\circ}$  доменных стенок в кристалле.

Таким образом, из анализа результатов модели тонких доменных стенок можно сделать вывод, что в ортофосфате свинца различные типы доменных стенок отличаются симметрией прослойки, толщиной, энергией и механизмом двойникования. При образовании в кристалле одной или нескольких параллельных доменных стенок каждое ориентационное состояние при данной температуре может принимать четыре близкие ориентации в зависимости от вида доменной стенки и ориентации смежного домена. Утраченные при фазовом переходе элементы симметрии парафазы становятся элементами двойникования доменов. Если в кристалле образуется более сложная доменная структура, то происходят еще дополнительные повороты кристаллографических осей, что приводит к увеличению возможных ориентаций доменов и доменных стенок.

## Список литературы

- [1] В.А. Непочатенко. Кристаллография 48, 2 (2003).
- [2] K. Aizu. J. Phys. Soc. Japan. 27, 387 (1969).
- [3] V. Keppler. Z. Kristallogr. **132**, 228 (1970).
- [4] L.H. Brixner, P.E. Bierstedt, W.F. Jaep, J.R. Barkley. Mat. Res. Bull. 8, 497 (1973).
- [5] M. Chabin, F. Gilletta. J. Appl. Cryst. 10, 247 (1977).
- [6] Е.Ф. Дудник, Е.В. Синяков, В.В. Гене, С.В. Вагин. ФТТ 17, 1846 (1975).
- [7] Е.Ф. Дудник, В.А. Непочатенко. Кристаллография 25, 5, 984 (1980).
- [8] Cao-Xuan An, G. Hauret, J.P. Chapelle. C.R. Acad. Sci. Parix 280 B, 5, 543 (1975).
- [9] J. Torres, J. Primot, A.M. Pougnet, J. Aubree. Ferroelectrics 26, 1–4, 689 (1980).
- [10] C. Joffren, J.P. Benoit, L. Deschamps, M. Lambert. J. Phys. (France) 38, 2, 205 (1977).
- [11] В.А. Непочатенко. Кристаллография 47, 3, 514 (2002).
- [12] Л.А. Шувалов. Изв. АН СССР. Сер. физ. **43**, *8*, 1554 (1979).