## Теория диффузного рассеяния рентгеновских лучей поверхностными блистерами

## В. И. Пунегов<sup>1)</sup>

Физико-математический институт Коми научного центра Уральского отделения РАН, 167982, Сыктывкар, Россия

Поступила в редакцию 27 марта 2018 г.

Разработана теория диффузного рассеяния рентгеновских лучей на новом типе дефектов – хаотически распределенных поверхностных блистерах. Получено выражение для амплитуды диффузного рассеяния от поверхностных блистеров в рамках модели усеченного шарового слоя. Проведено численное моделирование карт распределения интенсивности рассеяния от поверхностных блистеров. Показано влияние упругого изгиба отражающих плоскостей решетки поверхностных блистеров на угловое распределение интенсивности рассеяния в обратном пространстве.

DOI: 10.7868/S0370274X18100132

Введение. Исследования углового распределения диффузного рассеяния (ДР) рентгеновских лучей вблизи узла обратной решетки позволяет получать информацию о кристаллических дефектах [1, 2], наноструктурах [3, 4], пористых кристаллах [5], а также элементах рентгеновской оптики [6]. В ряде случаев анализ диффузного рассеяния бывает весьма сложным из-за одновременного возникновения разных дефектов, например, в результате ионной имплантации [7] или лазерного воздействия на поверхность кристалла [8].

Известно, что в результате ионной имплантации помимо деформаций кристаллической решетки возникают разного типа дефекты в приповерхностном слое материала, такие как вакансии, скопления газовых пузырей, дислокационные петли, тромбоциты и т.д. Хаотически распределенные блистеры (волдыри) также представляют определенный тип дефектов. Впервые образование блистеров и участков отслоения при облучении легкими ионами наблюдалось на поверхности изоляторов [9], оксидов и металлов [10]. Исследования блистеринга полупроводниковых материалов [11, 12], прежде всего, связано с процессом создания отслаивающихся тонких слоев с целью переноса их на другую подложку [13]. Возникновение блистеров зависит от многих параметров, таких как свойства полупроводникового материала, дозы и энергии ионов, а также температуры имплантации [11, 12].

Отметим, что теория диффузного рассеяния поверхностными блистерами до сих пор не разработана. А это затрудняет характеризацию нарушенных в результате ионной имплантации приповерхностных слоев с использованием анализа ДР [7]. Поэтому цель данной работы состоит в рассмотрении диффузного рассеяния поверхностными блистерами на основе модели усеченного шарового слоя.

Диффузное рассеяние. Рассмотрим диффузное рассеяние рентгеновских лучей от хаотически распределенных блистеров, возникших на поверхности кристалла, например, в результате ионной имплантации (рис. 1). Распределение интенсивности рентгеновского диффузного рассеяния вблизи узла обратной решетки может быть представлено как [2]

$$I_h^d(\mathbf{q}) = K_D \tau(\mathbf{q}),\tag{1}$$

где  $\mathbf{q} = \mathbf{Q} - \mathbf{h}$  – отклонение вектора дифракции  $\mathbf{Q} = \mathbf{k}_{\mathbf{h}} - \mathbf{k}_0$  от узла обратной решетки  $\mathbf{h}$ ,  $\mathbf{k}_{0,\mathbf{h}}$  – волновые векторы падающего и отраженного рентгеновского пучка,  $K_D$  – постоянный коэффициент,

$$\tau(\mathbf{q}) = \int_{-\infty}^{\infty} d\boldsymbol{\rho} \exp(i\mathbf{q}\boldsymbol{\rho})g(\boldsymbol{\rho})$$
(2)

– корреляционный объем,  $g(\boldsymbol{\rho})$  – корреляционная функция [2]. Корреляционный объем (2) можно записать в виде  $\tau(\mathbf{q}) = |D(\mathbf{q})|^2$ , где

$$D(\mathbf{q}) = \int D(\mathbf{r}) \exp(i[\mathbf{qr} + \mathbf{hu}(\mathbf{r})]) d\mathbf{r}, \qquad (3)$$

– амплитуда диффузного рассеяния,  $\mathbf{u}(\mathbf{r})$  – поле атомных смещений из-за упругих деформаций решетки,

$$D(\mathbf{r}) = \begin{cases} 1, & \mathbf{r} \in V_B, \\ 0, & \mathbf{r} \notin V_B \end{cases}$$

– функция формы и V<sub>B</sub> – объем блистера.

<sup>&</sup>lt;sup>1)</sup>e-mail: vpunegov@dm.komisc.ru



Рис. 1. Схематическое изображение диффузного рассеяния от кристалла с поверхностными блистерами.  $h_B$  – высота микрополости блистера,  $R_B$  – радиус блистера

Поскольку размеры блистеров меняются в широких пределах, от 2 мкм [10] до 30 мкм [11], то такие образования следует относить к крупномасштабным дефектам. Кроме того, внутри объема блистера кристаллическая структура может быть нарушена мелкомасштабными дефектами (водородные пузыри, дислокационные петли и т.д.), а также упругими деформациями решетки. Мелкомасштабные дефекты приводят к уменьшению отражательной способности блистера, а также появлению протяженного (вторичного) диффузного рассеяния. Упругие деформации решетки вызывают изменение углового распределения диффузного рассеяния [14]. Далее мы не будем учитывать диффузное рассеяние мелкомасштабными дефектами, отражательную способность кристаллической структуры блистера будем считать постоянной величиной.

Модель поверхностного блистера. За основу возьмем модель блистера в форме усеченного шарового слоя (рис. 2). Основание блистера лежит в плоскости x0y, ось z направлена вверх. Усеченный шаровой слой формируется усеченными сферами с радиусами  $R_1$  и  $R_2$ . Высоты усеченных сфер обозначим  $h_1$  и  $h_2$  соответственно. Объем блистера равен  $V_B = V_1 - V_2$ , где для j = 1, 2,  $V_j = \pi h_j^2 (3R_j - h_j)/3$ объем усеченной сферы с номером j. Радиус блистера оценивается формулой  $R_B = \sqrt{R_1^2 - (R_1 - h_1)^2}$ . Высота полости под блистером  $h_B = h_2$ , толщина блистера  $t_B = h_1 - h_2$ .

Предположим, что в объеме блистера отражающие решеточные плоскости имеют упругий изгиб, поле атомных смещений для наиболее простой модели запишется как

$$u(\mathbf{r}) = u(x,y) = \frac{x^2 + y^2}{2R_b}$$



Рис. 2. Модель поверхностного блистера в виде усеченного шарового слоя

где  $R_b$  – радиус изгиба отражающих плоскостей.

Амплитуда диффузного рассеяния от поверхностных блистеров запишется в виде

$$D(\mathbf{q}) = \Phi(\mathbf{q}; h_1, R_1) - \Phi(\mathbf{q}; h_2, R_2),$$
(4)

где для j = 1, 2

$$\Phi(\mathbf{q}; h_j, R_j) =$$

$$=2\pi \int_{-(R_j-h_j)}^{h_j} dz \exp(iq_z[z+R_j-h_j])\Omega(q_0,R_z^{(j)}).$$
 (5)

Здесь функция под интегралом в (5) равна

$$\Omega(q_0, R_z^{(j)}) = -(1/2) \exp(i b R_z^{(j)^2}/2) \times$$

$$\times \left[ U_1 \left( \frac{q_0^2}{2b}, q_0 R_z^{(j)} \right) + i U_0 \left( \frac{q_0^2}{2b}, q_0 R_z^{(j)} \right) \right] \frac{\sin(b R_z^{(j)^2}/2)}{(b R_z^{(j)^2}/2)}$$
(6)

где  $U_n(z,\zeta) = \sum_{k=0} (-1)^k \left(\frac{z}{\zeta}\right)$   $J_{2k+n}(\zeta)$  – функция Ломмеля двух переменных [15], в нашем случае nпринимает значения 0 и 1,  $J_{2k+n}(\zeta)$  – функция Бесселя 2k + n порядка,  $b = \frac{h}{2R_b}$ , h – величина вектора обратной решетки,  $q_0 = \sqrt{q_x^2 + q_y^2}$ ,  $R_z^{(j)} = \sqrt{R_j^2 - z^2}$ . В интегральном виде функции Ломмеля двух переменных в (6) могут быть представлены через функции Бесселя первого порядка  $J_1(q_0 R_z^{(j)} t)$  как

$$U_0\left(\frac{q_0^2}{2b}, q_0 R_z^{(j)}\right) =$$
  
=  $-q_0 R_z^{(j)} \int_0^1 J_1(q_0 R_z^{(j)} t) \cos\left(\frac{q_0^2}{2b}[1-t^2]/2\right) dt,$   
 $U_1\left(\frac{q_0^2}{2b}, q_0 R_z^{(j)}\right) =$   
=  $-q_0 R_z^{(j)} \int_0^1 J_1(q_0 R_z^{(j)} t) \sin\left(\frac{q_0^2}{2b}[1-t^2]/2\right) dt.$ 

Письма в ЖЭТФ том 107 вып. 9-10 2018



Рис. 3. (Цветной онлайн) RSM диффузного рассеяния от хаотически распределенных блистеров радиуса  $R_B = 3$  мкм, толщиной  $t_B = 1$  мкм, высотой микрополости  $h_B = 0.5$  мкм. Радиус изгиба плоскостей  $R_b$ : 0.03 м (a); 0.02 м (b); 0.01 (c); 0.005 м (d)

В отсутствие упругого изгиба отражающих решеточных плоскостей ( $R_b \to \infty$ ) соотношение (5) трансформируется к более простому виду

$$\Phi(\mathbf{q}; h_j, R_j) =$$

$$=2\pi \int_{-(R_j-h_j)}^{h_j} dz \exp(iq_z[z+R_j-h_j]\frac{R_z^{(j)}}{q_0}J_1(q_0R_z^{(j)}),$$

где  $J_1(q_0 R_z^{(j)})$  – функция Бесселя первого порядка.

В трехосевой схеме двумерной дифракции интенсивность диффузного рассеяния в обратном пространстве запишется как

$$I_h^d(q_x, q_z) = \int_{-\infty}^{+\infty} dq_y I_h^d(\mathbf{q}), \tag{7}$$

где под интегралом решение (1) для случая 3D дифракции. Отметим, что угловое распределение ин-

Письма в ЖЭТФ том 107 вып. 9-10 2018

тенсивности рассеяния обычно регистрируется в виде карт в обратном пространстве RSM (*reciprocal space map*).

Численное моделирование. Численные расчеты углового распределения диффузного рассеяния блистерами выполнены для (004) отражения  $\sigma$ поляризованного рентгеновского Cu $K_{\alpha 1}$  излучения от приповерхностного слоя GaAs. Радиус блистера для всех вычислений  $R_B = 3$  мкм, толщина  $t_B =$ = 1 мкм, высота микрополости  $h_B = 0.5$  мкм. Контуры равной интенсивности диффузного рассеяния на картах RSM представлены в логарифмическом масштабе, отношение интенсивностей между соседними линиями составляет 0.01.

На рис. 3 показаны карты RSM от поверхностных блистеров в зависимости от радиуса изгиба отражающих плоскостей. В случае малых деформаций распределение диффузного рассеяния в обратном пространстве имеет овальную форму (рис. 3a), интенсивность рассеяния сконцентрирована вблизи узла обратной решетки. С увеличением величины изгиба отражающих плоскостей наблюдается уширение диффузного пятна, как в латеральном, так и вертикальном направлениях (рис. 3b). Дальнейшее уменьшение радиуса изгиба приводит к уширению контуров равной интенсивности в латеральном направлении (рис. 3c, d).

На рис. 4 приведены профили кривых <br/>  $q_x$ - и  $q_z$ - сечений RSM диффузного рассеяния от ха<br/>отически



Рис. 4. (Цветной онлайн) Кривые  $q_x$ - (а) и  $q_z$ -сечений (b) RSM диффузного рассеяния от хаотически распределенных блистеров радиуса  $R_B = 3$  мкм, толщиной  $t_B = 1$  мкм, высотой микрополости  $h_B = 0.5$ ,мкм. Радиус изгиба плоскостей  $R_b$ : 1 - 0.03 м; 2 - 0.005 м

распределенных блистеров радиуса  $R_B = 3$  мкм, толщиной  $t_B = 1$  мкм, высотой микрополости  $h_B = 0.5$  мкм с разными радиусами изгиба отражающих плоскостей. В случае малого изгиба (кривые 1) как вертикальное, так и латеральное сечение RSM заметно уже, чем для сильного изгиба отражающих плоскостей (кривая 2). Причем  $q_x$ -сечение для слабодеформированных поверхностных блистеров имеет максимальное пиковое значение интенсивности рассеяния в центре узла обратной решетки, в то время как в случае сильного изгиба в этой области наблюдается небольшой провал.

Таким образом, разработанная теория диффузного рассеяния от поверхностных блистеров будет весьма полезна при анализе ионно-имплантированных слоев на основе экспериментальных данных высокоразрешающей рентгеновской дифрактометрии.

Работа выполнена при частичной финансовой поддержке программы фундаментальных исследований Уральского отделения РАН (проект 18-10-2-23) и Российского фонда фундаментальных исследований (проекты 17-02-00090-а; 16-43-110350).

- М. А. Кривоглаз, Дифракция рентгеновских лучей и нейтронов в неидеальных кристаллах, Наукова думка, Киев (1983), 408 с.
- В. И. Пунегов, Кристаллография 54, 415 (2009) [V. I. Punegov, Crystallography Reports 54, 391 (2009)].
- В.И. Пунегов, УФН 185, 449 (2015) [V.I. Punegov, Phys. Usp. 58, 419 (2015)].
- В. И. Пунегов, Н. Н. Фалеев, Письма в ЖЭТФ 92, 483 (2010) [V. I. Punegov and N. N. Faleev, JETP Lett. 92, 437 (2010)].
- A. A. Lomov, V. I. Punegov, D. Nohavica, M. A. Chuev, A. L. Vasiliev, and D. V. Novikov, J. Appl. Cryst. 47, 1614 (2014).
- D. V. Irzhak, M. A. Knyasev, V. I. Punegov, and D. V. Roshchupkin, J. Appl. Cryst. 48, 1159 (2015).
- K. Shcherbachev and M. J. Bailey, Phys. Status Solidi (a) 208, 2576 (2011).
- V. I. Punegov, A. P. Petrakov, and N. A. Tikhonov, Phys. Status Solidi (a) **122**, 449 (1990).
- 9. W. Primak, J. Appl. Phys. 34, 3630 (1963).
- W. Primak and J. Luthra, J. Appl. Phys. 37, 2287 (1966).
- 11. B. Terreault, Phys. Status Solidi (a) 204, 2129 (2007).
- R. Singh, S.H. Christiansen, O. Moutanabbir, and U. Gosele, J. Electron. Mater. 39, 2177 (2010).
- 13. M. Bruel, Nucl. Instr. and Meth. B 108, 313 (1996).
- В.И. Пунегов, С.И. Колосов, Кристаллография 52, 215 (2007) [V.I. Punegov and S.I. Kolosov, Crystallography Rep. 52, 191 (2007)].
- G.N. Watson, A treatise on the theory of Bessel functions, 2 nd ed., Cambridge. University press (1944), 804 p.