# 03,09

# Влияние примесей кислорода и углерода на параметры кремниевого кластера при наличии вакансии

© Н.Т. Сулайманов<sup>1</sup>, Ш.М. Махкамов<sup>1</sup>, М.Ю. Ташметов<sup>1</sup>, Ш.М. Назармаматов<sup>1</sup>, С.Р. Эгамов<sup>1</sup>, А.К. Рафиков<sup>1</sup>, М.Н. Эрдонов<sup>1</sup>, Х.М. Холмедов<sup>2</sup>

<sup>1</sup> Институт ядерной физики АН Узбекистана, Ташкент, Узбекистан <sup>2</sup> Ташкентский университет информационных технологий им. Аль-Хоразмий, Ташкент, Узбекистан E-mail: nadimbeksulaymanov@gmaile.com, muzaffarerdonov1978@yandex.ru

Поступила в Редакцию 11 июля 2024 г. В окончательной редакции 5 декабря 2024 г. Принята к публикации 12 декабря 2024 г.

Методом компьютерного моделирования в приближении к методу функционала плотности изучено влияние вакансии на структуру кремниевых кластеров  $Si_{29}H_{36}$  и  $Si_{87}H_{70}$ , модифицированных внедрением атомов О и С. Показано, что в без-вакансионном кластере при одновременном внедрении атомов С и О образуется комплекс  $O_i$ -Si- $C_i$ , а в кластерах с вакансией формируются комплексы типа  $3H + C_i + Si$  и Si-O-V. Определено, что местоположения углерода и кислорода в большей степени зависит от размера нано-кластера, при этом в кластерах  $Si_{80}Si_{70}$  кислород, взаимодействуя с вакансией, образует *А-центр*. Выявлено, что глубокие уровни могут появиться за счет изменения электронных состояний кремниевого кластера, обусловленных взаимодействием фоновых примесей с вакансией в элементарной ячейке кластера кремния. Установлено, что при одновременном внедрении атомов О и С, в зависимости от размера нано-кластеров и при наличии междоузельных атомов кремния и водорода, они приводят к формированию слабо взаимодействующих дефектных комплексов и миграции атомов Водорода вовнутрь нано-кластера.

Ключевые слова: кремний, нано-кластер, дефект, вакансия, технологические примеси, компьютерное моделирование, структура, кристаллическая решетка, abinitio методы расчета, энергетические уровни, запрещенная зона.

DOI: 10.61011/FTT.2025.02.59976.187

## 1. Введение

Широкое использование монокристаллического кремния в современной твердотельной электронике ставит новые требования к однородности кристаллической структуры и их чистоте. Наличие неконтролируемых, технологических и фоновых примесей, а также собственных точечных структурных дефектов даже в малых концентрациях, в полупроводниковых кристаллах может привести к формированию различного рода комплексов как на поверхности, так и в матрице базового кристалла [1-3]. Физический механизм и изменение свободной энергии системы при кластерообразовании в кристаллической решетке полупроводника, влияние поверхности, содержания междоузельных атомов основного вещества, размера кластера и других факторов на закономерности формирования кластеров и возможности применения их в приборах полупроводниковой электроники рассмотрены в работе [4]. Авторами [5] при изучении электронной структуры оксида кремния, содержащего кремниевые кластеры, показано, что отсутствие щели в верхней части валентной зоны тетраэдрических модификаций кремния объясняется заполнением водородными состояниями, которые появляются из-за насыщения болтающихся связей на границе кластера атомами водорода. Отмечено, что электронная структура дефектных состояний в SiO<sub>2</sub> определяется в первую очередь сортом атомов, принимающих участие в образовании химических связей в низкоразмерных системах. Особенности формирования кремниевых нано-кластеров в объемной моноокиси кремния при термоотжиге изучены в [6]. При термообработке диспропорционированной трехфазной моноокиси кремния от 800 до 1200 °C авторами обнаружено формирование нано-кристаллических преципитатов кремния в среде аморфного субоксида SiO<sub>x</sub> и немонотонные изменения чисел центров кристаллизации кремния в объеме в зависимости от температуры отжига. Экспериментальные результаты влияния О и С на зарождение микродефектов, представляющих собой кластеры междоузельных атомов Si, в процессе выращивания кристалла представлены в [7]. Авторами установлено, что плотность микродефектов, служащих зародышами окислительных дефектов упаковки в монокристаллах кремния, легированных бором, повышается с возрастанием отношения концентраций О/С в монокристалле. Образование малых кластеров, содержащих 29 атомов Si, при лазерной обработке [8] и ультрадисперсных нано-кластеров диаметром  $1 \div 5 \, \text{nm}$ обнаружено в [9] при ионной имплантации кремния. В работе [10] исследовано из первых принципов конфигурационное пространство вдоль соответствующих реакций и путей миграции, включающих образование и диссоциацию междоузельных комплексов углерода и кислорода, C<sub>i</sub>O<sub>i</sub> и C<sub>i</sub>O<sub>2i</sub>, в кремнии. Установлено, что механизмы их образования/диссоциации происходят посредством захвата/испускания мобильных примесей C<sub>i</sub> комплексами O, закрепленными в решетке.

Одними из таких низко-размерных структурных образований в кремнии являются кластеры, формирование которых существенным образом может повлиять на свойства кристалла, сохранив неизменным фазовое состояние основного вещества.

В работе [11] с применением комбинации нетрадиционного метода сильной связи с методом молекулярной динамики были проведены расчеты структуры и электронных состояний кремниевых кластеров с 29 атомами Si при наличии атомов углерода и было показано, что в кремниевых кластерах углерод образует мостиковую связь с двумя атомами Si и находится в гексагональном положении в центре ячейки, формируя дефект типа  $Si_{29}H_{36}$ :C<sub>i</sub>.

Однако, как показывают приведенные данные, изменение структурных параметров и состояния нанокластеров зависит от их примесного состава и размера нано-кластера. Их изменения при наличии различных дефектных состояний в кластере можно прогнозировать применением расчетных методов компьютерного моделирования структуры [12].

Целью данной работы является исследование методом компьютерного моделирования структурных параметров, размеров и основных энергетических характеристик нано-кластеров  $Si_{29}H_{36}$  и  $Si_{80}Si_{70}$ , содержащих атомы фоновых примесей кислорода и углерода с участием вакансии в кластере.

# 2. Метод расчета параметров моделей нано-кластеров

Применяемый метод компьютерного моделирования структуры и электрофизических параметров нанокластеров предусматривает применение программы визуализации структур много-частичных взаимосвязанных систем Chem 3d 16.0, пакет программ для расчетов структурных и электрофизических параметров и энергетических спектров из первых принципов ORCA, программы визуализации и анализа энергетических характеристик рассчитанных структур Molecular Orbital Calculations, а так же некоторых теоретических предположений авторов, основанных на результатах работ [13-18]. Многоцелевой программный пакет для квантово-химических расчетов ORCA (Optimization Rationalized Calculations Approximations by ab initio methods), поддерживающий современные методы расчета электронной структуры, включая теорию функционала плотности (DFT), методы теории возмущений многих тел и связанные кластерные методы, разработанные в 1999 году, создавался с целью обеспечения универсальности, расширяемости, высокой вычислительной эффективности и удобства использования, и предоставляется бесплатно для академических пользователей [13]. ORCA использует стандартные гауссовы базисные функции и характеризуется полной параллелизацией вычислений.

Для выявления физических процессов, происходящих при образовании квантовых точек и воздействии на них атомов примесей, существующие теоретические расчеты в кремниевых нано-кристаллах базируются в основном на двух подходах: многозонном методе эффективной массы с участием электронов и дырок и методе сильной связи для моделирования излучательных и безызлучательных процессов в нано-структурах. Эти методы учитывают взаимодействия внедренного атома только с ближайшими атомами матрицы, а участие сопутствующих атомов или легирующих примесей в формировании и свойствах нано-кристалла не рассматривается. Неэмпирические теоретические расчеты физических параметров при компьютерном моделировании систем, состоящих из N<sub>x</sub> частиц, предполагают динамическое изменение электронного газа в поле медленно меняющихся параметров ядра атома.

Поскольку учесть все взаимодействия между всеми электронами и атомами нереально, на практике обычно реализуются различные подходы для упрощения уравнения состояния, однако требование максимально возможного воспроизведения структуры и энергетических параметров реальной много-частичной системы должно быть сохранено неизменным. С этой точки зрения метод теории функционала плотности (DFT) является наиболее информативным для описания равновесного энергетического состояния электронной структуры и свойств взаимодействующей системы многих частиц, в том числе атомных кластеров полупроводников. Метод DFT описывает полную энергию кластерной системы формулами [14]

$$E_{DFT}[\rho] = T_S[\rho] + E_{ne}[\rho] + J[\rho] + E_{XC}[\rho]$$
(1)

где  $T_S[\rho]$  — кинетическая энергия всех электронов;  $E_{ne}[\rho]$  — энергия притяжения электрона к ядру и  $J[\rho]$  — энергия кулоновского отталкивания электронов в системе взаимосвязанных частиц;  $E_{XC}[\rho]$  — функционал энергии обменно-корреляционного взаимодействия.

Все функционалы являются функциями плотностей электронных состояний  $\rho$ . Энергия обменнокорреляционного взаимодействия определяется соотношением

$$E_{XC}[\rho] = T[\rho] + T_S[\rho] - E_{ee}[\rho] - J[\rho]$$
(2)

где  $T[\rho]$  — кинетическая энергия системы частиц;  $E_{ee}[\rho]$  — энергия взаимодействия электронов, участвующих в связывании в системе.

Если в методе DFT найден функционал, то вычисления проводятся аналогично волновой механике: набор ортогональных орбиталей определяется методом минимизации энергии. Преимущество метода DFT: необходимо вычислить только полную электронную плотность в базовом энергетическом состоянии системы взаимосвязанных частиц. Поэтому мы обратились к известному набору неэмпирических методов моделирования структуры и свойств многочастичных систем -ORCA в приближении локальной плотности электронных состояний (DFT-LDA) (приближение 1-го порядка к теории функционала плотности), где учитывается состояние электрона в однородности. Важным аспектом, влияющим на точность, является выбор базового набора атомных орбиталей. Если выбор правильный, то расчеты оптимизации будут выполнены с должной точностью как для структурных, так и для энергетических параметров. Для расчетов мы использовали базисный набор атомных орбиталей 6-31 G\*\*, где учтена поляризация вдоль всех атомов и улучшено моделирование остовных электронов [14]. Он считается наилучшим компромиссом скорости и точности и наиболее часто используемым, но он доступен для элементов от Н до Кr. Затем неполяризованный набор двойных экспонент (DZ) атомных базисных функций (STO) типа Слейтера использовался в приближенных расчетах DFT методом BLYP [15].

В данном методе, помимо полноэлектронного базисного набора, рассматривается также набор с приближением замороженного ядра, что позволяет повысить эффективность расчетных алгоритмов за счет уменьшения размера базиса. Такой подход позволяет применить к теории функционала плотности дополнительное приближение def 2/J, описание которого дано в [16]. При расчетах легированных кластеров кремния, пассивированных водородом, используются следующие минимальные базисные наборы для Si: 16s 10p 1d, что приводит к 4s 3p 1d в виде  $\{6631/631/1\}$ ; для H - 4s 1p, что приводит к 4s 3p 1d в виде  $\{6631/631/1\}$ ; для B - 10s 4p 1d, что приводит к 3s 2p 1d в виде  $\{631/31/1\}$ .

Более того, метод BLYP включает зависимости обменной и корреляционной энергии не только от электронной плотности, но и от производных плотности. Похожие методы известны как методы коррекции градиента или обобщенные градиентные приближения (GGA) [16,17]. Большинство из них связаны с функциональной модификацией LSDA (локальные спиновые приближения плотности). В методе BLYP обменнокорреляционная энергия с градиентом принимает следующий вид

$$E_{XC}^{GGA}[n_{\downarrow}n_{\uparrow}] = \int d\vec{r} f\left(n_{\uparrow}(\vec{r}), n_{\downarrow}(\vec{r}), \Delta n_{\uparrow}(\vec{r}), \Delta n_{\downarrow}(\vec{r})\right)$$
(3)

где  $n_{\uparrow}(\vec{r})$  и  $n_{\downarrow}(\vec{r})$  — концентрации электронов со спином вверх и спином вниз соответственно,  $\Delta n_{\uparrow}(\vec{r})$  и  $\Delta n_{\downarrow}(\vec{r})$  — их изменения при взаимодействии.

Точное аналитическое выражение для функции  $f(n_{\uparrow}(\vec{r}), n_{\downarrow}(\vec{r}), \Delta n_{\uparrow}(\vec{r}), \Delta n_{\downarrow}(\vec{r})$  было получено в интегральной форме в [17]. Но из-за сложности применения интегральной формы в приближении BLYP мы использовали здесь формулу для обменно-корреляционного потенциала, полученную в [18].

$$V_{XC}[n(\vec{r})] = \frac{\partial E_{XC}[n]}{\partial n(\vec{r})} - \nabla \cdot \frac{\partial E_{XC}[n]}{\partial \nabla n(\vec{r})}$$
(4)

где  $\frac{\partial E_{XC}[n]}{\partial n(\vec{r})}$  — частная производная обменнокорреляционного энергетического члена по плотности носителей заряда  $n(\vec{r})$ ,  $\nabla = \frac{\partial}{\partial r}$  — дифференциальный оператор,  $\frac{\partial E_{XC}[n]}{\partial \nabla n(\vec{r})}$  — частная производная обменнокорреляционного энергетического члена по скорости изменения плотности носителей заряда  $n(\vec{r})$ .

Таким образом, для оценки влияния обменно-корреляционного функционала были выбраны градиентноскорректированные функционалы (GGA) BLYP [15] и гибридный B3LYP (гибридный означает комбинацию обменных вкладов, определяемых методом Хартри-Фока, и DFT-функционалов) [17]. Однако использование гибридного метода B3LYP существенно увеличивает время компьютерных расчетов. Для сокращения времени построения компьютерных моделей кластеров мы использовали метод BLYP, как это было сделано ранее в [18].

# 3. Результаты и их обсуждение

#### 3.1. Структурные параметры нано-кластеров

Состоянием кремниевого кластера с малыми размерами, можно управлять изменением геометрического положения и зарядового состояния атомов примесей. При этом, с точки зрения инструментального физического анализа, взаимодействие внедряемых атомов углерода и кислорода с имеющимися в кластере собственным дефектом V<sub>Si</sub> типа является весьма трудоемким процессом. Поэтому, для оптимизационных расчетов структурных параметров и соответствующих энергетических характеристик, мы применили алгоритмы приближения к теории плотности электронных энергетических состояний в многоатомной взаимодействующей системе, в рамках 5-ой версии пакета расчетных программ ORCA [13,18]. Рассчитанные структурные параметры приведены в нижеследующих табл. 1 и 2, а атомная структура кремниевого кластера с содержанием собственных и примесных дефектов показана на рис. 1.

Оптимизированные геометрии нано-кластеров сохраняют, в целом, размеры и симметрию, а образование дефектов (рис. 1–3) снижает симметрии локальных областей. В этом случае геометрия нано-кластеров изменяется от сферической к немного вытянутой эллипсоидальной. При замещении узельного атома Si примесью (O, C), влияние образованной дефектной области не распространяется на весь нано-кластер, а снижение ( $T_d \rightarrow C$ ) симметрии не приводит к кардинальному изменению сингонии, за исключением междоузельного



**Рис. 1.** Структуры оптимизированных кластеров Si<sub>29</sub>H<sub>36</sub>, Si<sub>80</sub>Si<sub>70</sub> и их производных при образовании вакансии и внедрении атома O (1 и 3 колонки); области образования собственных и примесных дефектов приведены в увеличенном масштабе (2 и 4 колонки).

Нано-кластеры	$G_{s}$	$D(\text{\AA})$	$R_1$ (Å)	Нано-кластеры	$G_{s}$	$D\left(\mathrm{\AA} ight)$	$R_1$ (Å)
Si <sub>29</sub> H <sub>36</sub>	$T_d$	10.672	2.384	Si <sub>87</sub> Si <sub>70</sub>	$T_d$	17.832	2.400
Si <sub>28</sub> OH <sub>36</sub>	$C_{\infty}$	10.583	2.097	Si <sub>86</sub> OH <sub>70</sub>	$C_{\infty}$	17.974	1.950
$Si_{28}O_iH_{36}$	$C_{2v}$	10.612	2.097	Si <sub>86</sub> O <sub>i</sub> H <sub>70</sub>	$C_{2v}$	18.238	1.736
$Si_{27}O_iVH_{34}$	$C_4$	11.861	1.698	Si <sub>85</sub> O <sub>i</sub> VH <sub>70</sub>	$C_4$	17.885	1.749
Si <sub>28</sub> CH <sub>36</sub>	$C_{\infty}$	10.578	1.982	Si <sub>86</sub> CH <sub>70</sub>	$T_d$	17.902	2.401
Si <sub>27</sub> C <sub>i</sub> VH <sub>34</sub>	$T_d$	10.709	1.974	Si <sub>86</sub> C <sub>i</sub> H <sub>70</sub>	$C_{4\mathrm{v}}$	17.941	2.054
				$\mathrm{Si}_{85}\mathrm{C_iVH}_{70}$	$C_4$	17.712	1.903
Si <sub>28</sub> O <sub>s</sub> C <sub>i</sub> H <sub>36</sub>	$C_{4\mathrm{h}}$	11.106	1.409	Si <sub>87</sub> C <sub>i</sub> O <sub>i</sub> H <sub>70</sub>	$C_{4\mathrm{v}}$	17.974	0.408
Si <sub>28</sub> VO <sub>i</sub> C <sub>i</sub> H <sub>36</sub>	> C <sub>s</sub>	11.471	0.766 1.257*	Si <sub>86</sub> VC <sub>i</sub> O <sub>i</sub> H <sub>70</sub>	> C <sub>s</sub>	17.953	2.141; 2.183

Таблица 1. Группа симметрии, диаметры нано-кластеров и радиусы дефектных локальных областей нано-кластеров

Примечание: D — диаметр нано-кластера;  $G_s$  — группа симметрии в локальной области образования дефекта  $R_1$  — расстояние между атомом (или вакансией) в центре нано-кластера с 1-мы соседними атомами; \* —  $R_{V-H}$  — Расстояние между вакансией и мигрировавшим извне ячейки атомом водорода.

кислорода (рис. 1). Кислород, внедренный в междоузлие элементарной ячейки структуры кластера, имеющей вакансию, образует равновесные связи с атомами кремния [19,20].

Когда атом О внедряется в элементарную ячейку кластера  $Si_{29}H_{36}$ , где не имеется вакансия, то он в конце оптимизационного цикла не образует с атомами Si равновесные ковалентные связи, но переходит в положение центрального узла:  $Si_{29}H_{36} + O \rightarrow Si_{28}O_8H_{36}$ , группа симметрии дефектной области  $C_{4v}$  (здесь и далее элементы симметрии соответствует данным [20]).

Если в этой области имеется вакансия,  $O_i$  образует связи с двумя ближайшими атомами Si, но в нанокластере и, в отличие от монокристалла кремния, не образуется *А*-центр, в этом случае группа симметрии дефектной области  $C_{2v}$ . Оптимизация модели нанокластера Si<sub>86</sub>O<sub>i</sub>H<sub>70</sub> показывает, что более устойчивым является междоузельное положение кислорода, т.е., образование *А*-центра зависит от размера нано-кластера (табл. 2):

$$\begin{split} &Si_{28}VH_{36}+O_i\to Si_{26}[Si:O_i:Si]VH_{36}\\ &Si_{86}VH_{36}+O_i\to Si_{86}[O_i:V]H_{70}. \end{split}$$

Такое изменение симметрии вокруг точечного дефекта — от  $T_d$  до  $C_{2v}$ , а также сильная зависимость поляризации электронных состояний от взаимодействия V с междоузельным О, хорошо согласуется с аналогичными данными для кислорода в монокристаллическом кремнии [19,21] и частично подтверждает результаты *ab initio* исследований нано-частиц кремния с кислородным дефектом [22]. Но для Si<sub>28</sub>VH<sub>36</sub> кластера соответствие с данными других авторов не наблюдается [19–22].

Анализ литературных данных [23,24] показал, что внедренный в кристаллическую решетку кремния примесный атом С, с большей вероятностью занимает междоузельное положение, а авторы [25], на основе анализа заряженных состояний и глубоких уровней, обусловленных углеродом, пришли к заключению, что С в некоторых случаях может занимать узел в решетке. Для нано-кластеров Si<sub>29</sub>H<sub>24</sub> и Si<sub>29</sub>H<sub>36</sub> равновесные нейтральные и заряженные состояния внедренного атома углерода нами были анализированы в работе [11].

В рамках представляемой оптимизированной модели внедрения атома С в междоузлие нано-кластера Si<sub>29</sub>H<sub>36</sub>, реакция образования дефекта имеет следующий вид: Si<sub>29</sub>H<sub>36</sub> + C<sub>i</sub>  $\rightarrow$  Si<sub>28</sub>CsH<sub>36</sub>, где C<sub>s</sub> образует связи с четырьмя атомами Si и занимает центральный узел. С увеличением размера нано-кластера вероятности нахождения углерода в узельном и междоузельном положениях сравняются, при этом группы симметрий одинаковы ( $T_d$ ) (рис. 2). Реакция образования дефекта имеет следующий вид:

$$Si_{80}Si_{70} + C_i \rightarrow Si_{86}C_iH_{70} \equiv Si_{80}Si_{70} + C_s \rightarrow Si_{86}C_iH_{70}$$

При внедрении атома углерода в элементарную ячейку, содержащую вакансию, реакции образования дефектов можно написать в виде:

$$Si_{28}VH_{36}+C_i\rightarrow Si_{28}C_sH_{36}\equiv Si_{28}VH_{36}+C_s\rightarrow Si_{28}C_sH_{36}$$

$$Si_{86}VH_{70}\!+\!C_i\!\rightarrow\!Si_{85}VC_iH_{70}\!\equiv\!Si_{86}VH_{70}\!+\!C_s\!\rightarrow\!Si_{85}VC_iH_{70}$$

Соответствующие группы симметрий:  $T_d$  для Si<sub>28</sub>CsH<sub>36</sub> и  $C_{4v}$  для Si<sub>85</sub>VC<sub>i</sub>H<sub>70</sub>. Совокупное влияние атомов в нано-кластере Si<sub>28</sub>VH<sub>36</sub> приводит к занятию вакантного узла атомом углерода (C<sub>i</sub>  $\rightarrow$  C<sub>s</sub>), а в нано-кластере Si<sub>86</sub>VH<sub>70</sub> внедрение атома С вблизи вакансии, приводит к образованию дефектного комплекса [3Si-C<sub>i</sub>-V], что хорошо согласуется с данными авторов [10,26,27].

Сравнительный анализ оптимизированных геометрий нано-кластеров с атомами примесей показывает, что вне



**Рис. 2.** Структуры оптимизированных кластеров Si<sub>29</sub>H<sub>36</sub>, Si<sub>80</sub>Si<sub>70</sub> и их производных при образовании вакансии и внедрении атома С; области образования собственных и примесных дефектов приведены в увеличенном масштабе.

зависимости от способа и порядка одновременного внедрения атомов кислорода и углерода в ультрадисперсные кластеры кремния, атом О занимает междоузельное положение, а атом С — занимает узел элементарной ячейки (если в области внедрения имеется вакансия) или переходит в междоузельное положение с образованием дефектного комплекса {[Si-Ci-3H]...O<sub>i</sub>} (рис. 3). В данном случае, изменения симметрий в дефектных областях нано-кластеров, явно зависят от размерных эффектов. На образование сложных, содержащих в себе междоузельные примесные атомы, также указывается в [28–30]. Если учесть наличие в кремниевом кластере атомов водорода, тогда со снижением симметрии в области дефектообразования и миграцией атомов водорода, происходит формирование новых сложных дефектных комплексов:

$$\begin{split} &Si_{29}H_{36}\!+\!O\!+\!C\to Si_{26}\{[Si\!-\!C_i\!-\!2H]\!-\!V\!\!-\!O_i\!\!-\!Si]\}H_{37}\\ &Si_{29}H_{36}+C+O\to Si_{26}\{[Si\!-\!C_i\!-\!2H]+V\!\!-\!Si\!\!-\!O_i]\}H_{38} \end{split}$$

Возможность такой миграции атомов водорода от поверхности нами была предложена для нано-кластера кремния  $Si_{10}H_{16}$  ранее в работе [30], где внедрение атома водорода в объем нано-кластера описывается моделью

Нано- кластеры	$R_2$ (Å)	R <sub>3</sub> (Å)	Нано- кластеры	$R_2$ (Å)	<i>R</i> <sub>3</sub> (Å)
Si <sub>27</sub> O <sub>i</sub> VH <sub>34</sub>	1.26	1.71 2.07 2.41	Si <sub>85</sub> O <sub>i</sub> VH <sub>70</sub>	0.829	1.749 1.752 3.209 4.180
Si <sub>28</sub> C <sub>8</sub> H <sub>36</sub>	_	-	$\mathrm{Si}_{86}\mathrm{C_{s}H}_{70}$		
			$Si_{86}C_iH_{70}$	-	-
Si <sub>27</sub> C <sub>i</sub> VH <sub>34</sub>	0.104	1.935 1.966	Si <sub>85</sub> C <sub>i</sub> VH <sub>70</sub>	0.577	2.042 2.076 2.081 4.564
Si <sub>28</sub> O <sub>i</sub> C <sub>s</sub> H <sub>36</sub>	1.414	2.469 2.883 2.854 2.962	Si <sub>87</sub> C <sub>i</sub> O <sub>i</sub> H <sub>70</sub>	1.405 1.705	0.408 2.076 2.953 2.218
Si <sub>28</sub> VO <sub>i</sub> C <sub>i</sub> H <sub>36</sub>	2.844	2.889 2.879 2.918 3.189	Si <sub>86</sub> VC <sub>i</sub> O <sub>i</sub> H <sub>70</sub>	1.426	2.141 2.183 2.199 2.664
Si <sub>29</sub> O <sub>i</sub> C <sub>s</sub> H <sub>36</sub>	1.414	2.469 2.883 2.854 2.962	Si COH	1.405	0.408 2.076
Si <sub>29</sub> O <sub>s</sub> C <sub>i</sub> H <sub>36</sub>	1.428	0.978 2.765 2.771 2.959	SI87CiOin70	1.705	2.953 2.218
Si <sub>28</sub> VH <sub>36</sub>	_	2.111	Si <sub>86</sub> VH <sub>70</sub>	_	2.136 2.148 2.191 2.191 2.206
Si <sub>28</sub> VO <sub>i</sub> C <sub>i</sub> H <sub>36</sub>	2.844	2.889 2.879 2.918 3.189	Si <sub>86</sub> VC <sub>i</sub> O <sub>i</sub> H <sub>70</sub>	1.426	2.141 2.183 2.199 2.664

**Таблица 2.** Расстояния между центральным атомом Si (или  $V_{Si}$ ) и атомами примесей в дефектных локальных областях нано-кластеров

Примечание: *R*<sub>2</sub> — расстояния между атомами примесей (O,C); *R*<sub>3</sub> — расстояния между вакансией в центральном узле кристаллической решетки с ближайшими атомами Si.

диссоциации Si—H связи. Внедрение в нано-кластер Si $_{87}$ Si $_{70}$  с большим геометрическим размером атомов O и C приводит к образованию [ $V_{Si}$  + Si<sub>i</sub>] пары [20,25,28]. При этом происходят следующие квази-химические реакции с формированием сложных структурных дефектов:

$$\begin{split} &Si_{87}Si_{70}+C{+}O\rightarrow Si_{84}\{[V{-}Si_i] \\ &+[Si_i{-}C_i{-}Si]+[Si_i{-}O_i{-}Si]\}H_{70} \end{split}$$

(атомы С и О внедрены в одну элементарную ячейку)

$$\begin{split} \mathrm{Si}_{87}\mathrm{Si}_{70} + C + O &\rightarrow \mathrm{Si}_{84} \\ &\times \{[\mathrm{V}\text{-}\mathrm{Si}] + [\mathrm{C_i}\text{-}\mathrm{3Si}] + [\mathrm{O_i}\text{-}\mathrm{2Si}]\}\mathrm{H}_{70} \end{split}$$

(атомы С и О внедрены в соседние элементарные ячейки).

Если одновременно внедрить атомы кислорода и углерода в нано-кластеры  $(Si_{28}VH_{36} u Si_{86}VH_{70})$  с вакансией в центральном узле, то возможны следующие квазихимические реакции:

$$Si_{28}VH_{36} + O + C \rightarrow Si_{27}[Si-C_i-3H] + [O_i-H-V] H_{38}$$
  
 $Si_{86}VH_{70} + O + C \rightarrow Si_{85}[C_i-V] + [C_i-O_i-Si]H_{69}$ 

(атомы С и О внедрены в одну элементарную ячейку)

$$Si_{86}VH_{70} + O + C \rightarrow Si_{83}\{[Si-V] + [C_i-O_i-2Si]\}H_{69}$$

(атомы С и О внедрены в соседние элементарные ячейки) Из этого следует, что структура области образования дефектного комплекса, содержащего вакансию и атом примеси рассматриваемых нано-кластеров, зависит не только от взаимоположений атомов примесей и собственных дефектов, но и от эффектов, зависящих от размера (механизмов образования пар Френкеля, *A*-центра, эффекта Яна-Теллера) и от квантовых явлений [11,18,26].

Анализ полученных табличных данных и расчета структурных параметров кремниевых кластеров, содержащих примесные и вакансионные дефекты, показал, что формирование дефектов в кластере приводит к изменению симметрии локальных областей в зависимости от расположения примеси в кластере и размера образованного кремниевого нано-кластера. Т. е., наличие примеси О в Si<sub>28</sub>OH<sub>36</sub> приводит к увеличению параметра решетки, а примеси С в Si<sub>28</sub>CH<sub>36</sub> — к уменьшению. При наличии С и О в кластере Si<sub>28</sub>OCH<sub>36</sub> симметрия в области дефектообразования резко снижается и параметр решетки увеличивается.

#### 3.2. Энергетические параметры и уровни электронов нано-кластеров

Для анализа энергетических характеристик нанокластеров с собственными, технологическими и внедренными примесными дефектами, нами построены диаграммы распределений электронов по энергетическим уровням в зависимости от плотностей энергетических состояний в запрещенной зоне кластера (рис. 1 и 2). Ширины запрещенных зон нано-кластеров определены как разности значений  $E_{c1}$  и  $E_{v1}$ :  $E_g = E_{c1} - E_{v1}$ , где  $E_{c1}$  — дно зоны проводимости,  $E_{v1}$  — потолок валентной зоны. Результаты расчетов энергетических параметров и спектра электронных уровней показывают, что в запрещенных зонах нано-кластеров всегда образуются мелкие уровни, в большинстве случаев — кратные. Значения



**Рис. 3.** Структуры оптимизированных кластеров Si<sub>29</sub>H<sub>36</sub>, Si<sub>80</sub>Si<sub>70</sub> и их производных при при образовании вакансии и внедрении атомов О и С; области образования собственных и примесных дефектов приведены в увеличенном масштабе.

Cluster	$E_{g}$ (eV)	$E_{\rm pa}~({\rm eV})$	D (Debay)	Cluster	$E_{\rm g}~({\rm eV})$	$E_{\rm pa}~({\rm eV})$	D (Debay)
Si <sub>29</sub> H <sub>36</sub>	-5.63	-8413	0.0002	Si <sub>87</sub> H <sub>70</sub>	-3.23	-25220	0.075
Si <sub>28</sub> VH <sub>36</sub>	-6.07	-8123	0.00016	Si <sub>86</sub> VH <sub>70</sub>	-3.06	-24931	0.09066
Si <sub>28</sub> OH <sub>36</sub>	-6.18	-8199	0.0006	Si <sub>86</sub> OH <sub>70</sub>	-3.21	-25006	3.089
Si <sub>27</sub> O <sub>i</sub> VH <sub>34</sub>	-6.03	-7909	0.4366	Si <sub>85</sub> VO <sub>i</sub> H <sub>70</sub>	-3.36	-24717	2.456
Si <sub>28</sub> CH <sub>36</sub>	-6.01	-8164	0.0003	Si <sub>86</sub> CiH <sub>70</sub>	-3.23	-24969	0.073
Si <sub>27</sub> CiVH <sub>34</sub>	-5.94	-7872	0.5737	Si <sub>85</sub> VCiH <sub>70</sub>	-3.31	-24679	1.722
$\begin{array}{c} Si_{28}OsCiH_{36}\\ (alpha) \end{array}$	-5.616	-8239	0.9468				
$\begin{array}{c} Si_{28}OsCiH_{36}\\ (beta) \end{array}$				Si <sub>87</sub> OiCiH <sub>70</sub>	-3.04	-25334	1.809
Si <sub>28</sub> OiCsH <sub>36</sub>	-5.575	-8239	0.6907	1			
Si <sub>28</sub> VOiCiH <sub>36</sub>	-5.535	-8237	0.4766	Si <sub>86</sub> VOiCiH <sub>70</sub>	-3.47	-25044	0.392

Таблица 3. Основные энергетические параметры нано-кластеров  $Si_{29}H_{36}$ ,  $Si_{28}VH_{36}$ ,  $Si_{87}H_{70}$ ,  $Si_{86}VH_{70}$  и их производных, образованных одновременным внедрением атомов примесей (O, C)

Примечание:  $E_{\rm g}$  — ширина запрещенной зоны;  $E_{\rm pa}$  — энергия связи на каждый атом в нано-кластере. D — дипольные моменты нано-кластеров.



Рис. 4. Энергетические параметры и зависимости энергетических уровней электронов от плотностей состояний нано-кластеров Si<sub>29</sub>H<sub>36</sub>, Si<sub>28</sub>VH<sub>36</sub> и их производных, образованных внедрением атома примеси О или С в отдельности. E<sub>c1</sub> — дно зоны проводимости; E<sub>v1</sub> потолок валентной зоны; степень указывает на кратность энергетического уровня, т.е., это — степень вырождения. Например:  ${}^{3}E_{v2} = -1.4325 \,\text{eV}$  — уровень  $E_{v2}$  является трехкратно вырожденным.

E

Energy, eV

-4

-6

-6

-4

Energy, eV

0



**Рис. 5.** Энергетические параметры и зависимости энергетических уровней электронов от плотностей состояний нано-кластеров  $Si_{29}H_{36}$ ,  $Si_{28}VH_{36}$  и их производных, образованных одновременным внедрением атомов примесей (O, C)  $E_{c1}$  — дно зоны проводимости;  $E_{v1}$  — потолок валентной зоны; степень указывает на кратность энергетического уровня, т.е., это — степень вырождения. Например:  ${}^{3}E_{v2} = -1.4325 \text{ eV}$  — уровень  $E_{v2}$  является трехкратно вырожденным.



Рис. 5 (продолжение).

этих и глубоких уровней, обусловленных атомами примесей, отличаются от уровней в монокристалле кремния (рис. 4).

Как видно из рис. 4, атом кислорода, внедренный в элементарную ячейку, содержащую вакансию, вносит многочисленные мелкие уровни в запрещенную зону и приводит к их смещению и усилению вырождения мелких уровней на краях запрещенной зоны. Полученные данные показали, что в отличие от монокристаллического кремния, в нано-кластере Si<sub>28</sub>VOH<sub>36</sub> не наблюдается глубокий уровень, обусловленный дефектом [ $V_{Si}$ -O<sub>i</sub>], что подтверждает принадлежность глубокого уровня ( $E_c - 2.186 \text{ eV}$ ) в Si<sub>28</sub>OH<sub>36</sub> междоузельному атому кислорода.

Результаты наших расчетов показывают, что внедренный в нано-кластер  $Si_{29}H_{36}$  атом углерода может занимать узельное положение и снижать плотность электронных состояний на мелких уровнях на краях запрещенной зоны. При наличии вакансии в области проникновения атома углерода с образованием  $Si_{27}VCH_{34}$ происходит отрыв двух атомов водорода от кластера. При этом как в  $Si_{28}CsH_{36}$ , так и в  $Si_{27}VCH_{34}$  наблюдается существенное снижение плотности электронных состояний у дна зоны проводимости.

При одновременном внедрении атомов кислорода и углерода в междоузлия нано-кластеров Si<sub>29</sub>H<sub>36</sub>, Si<sub>28</sub>VH<sub>36</sub> положения энергетических зон и уровней в запрещенной зоне, обусловленных дефектами, а также плотности электронных состояний значительно изменяются (рис. 5) и в кластере Si<sub>28</sub>O<sub>s</sub>C<sub>i</sub>H<sub>36</sub> образуются глубокие уровни  $E_{0\alpha} = E_c - 1.668 \text{ eV}$  и  $E_{0\beta} = E_c - 4.126 \text{ eV}$ , обусловленные бистабильным состоянием мигрировавших атомов водорода и входящих в состав дефектного

комплекса 2H-C<sub>i</sub>-V]. При этом одновременно образуется дефектный комплекс [Si-O<sub>i</sub>-V], что препятствует формированию кислород-содержащего *А*-центра. Если один из внедряемых атомов (О или С), в процессе оптимизации, занимает узельное положение, то глубокие уровни  $E_{0\alpha}$  и  $E_{0\beta}$ , обусловленные образованием дефектного комплекса [2H-C<sub>i</sub>-V] и [Si-O<sub>i</sub>-V], исчезают.

Увеличение размеров нано-кластеров, с возрастанием содержания атомов Si в кластере, кардинально изменяет положения энергетических зон вблизи потолка валентной зоны Si<sub>80</sub>Si<sub>70</sub>. При этом мелкие уровни сливаются в промежуточную зону, а в Si<sub>86</sub>VH<sub>70</sub> обнаруживаются два глубоких уровня ( $E_V + 1.864 \text{ eV}$ ,  $E_V + 2.128 \text{ eV}$ ), обусловленные конфигурацией вакансии. Внедрение атомов O и C в междоузлия этих нано-кластеров резко увеличивает плотности электронных состояний в области формирования дефектов, что приводит к образованию энергетически более выгодного дефекта [ $V_{\text{Si}}$ -Si<sub>i</sub>] (пара Френкеля) и [O<sub>i</sub>-2Si] без участия O<sub>i</sub> и C<sub>i</sub>. А междоузялия атомами кремния, вносит вклад в повышение плотности электронных состояний сливаются и электронных состояний в области узельный углерод, образуя равновесные связи с двумя атомами кремния, вносит вклад в повышение плотности электронных состояний во всем объеме нано-кластера.

При внедрении атомов кислорода и углерода в элементарную ячейку с болышим размером нано-кластера Si<sub>86</sub>VH<sub>70</sub>, в образованном нано-кластере Si<sub>86</sub>VO<sub>i</sub>C<sub>i</sub>H<sub>70</sub>, более энергетически и структурно устойчивым оказывается дефектный комплекс [O<sub>i</sub>-V-C<sub>i</sub>], а пара Френкеля распадается, и плотность электронных состояний по краю валентной зоны несколько снижается, а по краю зоны проводимости — увеличивается. Положения энергетических зон изменяются по сравнению с малоразмерными нано-кластерами Si<sub>28</sub>O<sub>i</sub>C<sub>i</sub>H<sub>36</sub>, Si<sub>27</sub>VO<sub>i</sub>C<sub>i</sub>H<sub>36</sub>. Для определения влияния размера больших и малых кластеров кремния проведен расчет их энергетических параметров.

Как правило, полная внутренняя энергия связи всех атомов кластеров Si<sub>29</sub>H<sub>36</sub> и Si<sub>80</sub>Si<sub>70</sub>, рассчитывается в рамках приближения к теории функционала плотности и определяется разностью полных энергий связей соответствующих им кластеров с дефектами. Так, энергии образования углерода и кислорода рассчитываются как разность полных энергий нелегированных ( $E(Si_nH_m)$ ) и легированных ( $E(Si_{n-1}AH_m)$ ) структур по следующей формуле:

$$E_f = E(\operatorname{Si}_{n-1}AH_m) - E(\operatorname{Si}_nH_m) + \mu_{\operatorname{Si}} - \mu_A \qquad (5)$$

где  $\mu_{Si}$  — полная энергия на атом объемного кремния, а  $\mu_A$  — полная энергия на атом примеси (С или О). При одновременном присутствии обоих атомов С и О,  $\mu_A$  — суммарная полная энергия атомов (С + О). Рассчитанные энергии образования дефекта, представленные в табл. 3, соответствуют предположению, что атом примеси в кластерах кремния занимает энергетически более предпочтительное положение в элементарной ячейке.

Сопоставление табличных данных энергий связи на каждый атом указывает на высокую устойчивость электронной структуры нано-кластеров при содержании О, С и V, к одновременному образованию дефектных комплексов.

Обнаружена выраженная зависимость поляризации в распределении зарядов и ширин запрещенных зон от размера. Внедрение атомов примесей О и С в две соседние элементарные ячейки не приводит к изменениям энергетических параметров, но резко увеличивает поляризацию зарядов.

# 4. Выводы и заключение

Таким образом, результаты компьютерного моделирования показали, что наличие технологических примесей в нано-кластерах кремния приводит к изменениям ширин запрещенных зон и энергии формирования дефектов, но это не всегда приводит к образованию глубоких уровней в запрещенной зоне. Показано, что изменение размеров нанокластера с содержанием атомов Si<sub>i</sub>, при одновременном внедрении кислорода и углерода, приводят к образованию слабо взаимодействующих дефектных комплексов и миграции атомов водорода вовнутрь нанокластера. При этом плотность электронных состояний в нано-кластерах изменяется, симметрия области дефектообразования снижается в зависимости от вида дефекта. Определено, что при внедрении атома кислорода в междоузлие в элементарную ячейку, вне зависимости от присутствия вакансии V<sub>Si</sub>, при наличии в соседней элементарной ячейке междоузельного атома примеси углерода образуется пара Френкеля и структурные параметры кластера не изменяются. Выявлено, что глубокие уровни могут появиться за счет изменения электронных

состояний кремниевого кластера, обусловленных взаимодействием фоновых примесей с вакансией в элементарной ячейке кремниевого кластера. Выявлен механизм повышения эффективности миграции атомов водорода в малоразмерных кластерах, содержащих примесные дефекты. Компьютерным моделированием с применением пакета программ ORCA структур трех групп кремниевых кластеров Si<sub>28</sub>H<sub>36</sub>: O, Si<sub>28</sub>H<sub>36</sub>: [V+O], Si<sub>86</sub>H<sub>70</sub>: O и Si<sub>85</sub>H<sub>70</sub>: [V+O]; Si<sub>28</sub>H<sub>36</sub>: C, Si<sub>28</sub>H<sub>36</sub>: [V+C], Si<sub>86</sub>H<sub>70</sub>: C и  $Si_{85}H_{70}$ : [V + C] и  $Si_{28}H_{36}$ : O + C,  $Si_{28}H_{36}$ : [V + O + C],  $Si_{86}H_{70}:O+C$  и  $Si_{85}H_{70}:[V+O+C]$  обнаружены зависимость положения атомов О, СО + С от размера нанокластера и проявление эффекта Яна-Теллера при взаимодействии с вакансией. При этом, с увеличением размера нано-кластера влияние этого эффекта на электронную структуру уменьшается.

#### Финансирование работы

Работа выполнена в рамках финансирования научноисследовательской программы Института ядерной физики Академии наук Республики Узбекистан на 2020–2024 годы.

#### Конфликт интересов

Авторы заявляют, что у них нет конфликта интересов.

## Список литературы

- М.Г. Мильвидский, В.Б. Освенский. Структурные дефекты в монокристаллах полупроводников. Металлургия, М. 1984, 256 с.: ил.
- [2] Вопросы радиационной технологии полупроводников. Под ред. Л.С. Смирнова. Новосибирск, Наука. 1980. С. 294.
- [3] В.И. Фистуль. Атомы легирующих примесей в полупроводниках. М. Физматлит. 2004. С. 400.
- [4] М.Г. Мильвидский, В.В. Чалдышев. ФТП 32, 513 (1998).
- [5] С.С. Некрашевич, В.А. Гриценко. ФТТ 56, 209. (2014).
- [6] Д.А. Ложкина, Е.В. Астрова, Р.В. Соколов, Д.А. Кириленко, А.А. Левин, А.В. Парфеньева, В.П. Улин. ФТП 55, 373 (2021).
- [7] И.Ф. Червоный, А.В. Бубунец. Scientific J. "ScienceRice".
   11, 2, 16 (2015).
- [8] V.S. Vendamani, Hamad Syed, V. Saikiran, A.P. Pathak, S. Venugopal Rao, V.V. Ravi Kanth Kumar, S.V.S.J. Nageswara Rao. Mater. Sci. 50, 1666–1672 (2015).
- [9] K. Tokarska. Facile production of ultra-fine silicon nanoparticles. 2020 Facile production of ultra-fine silicon nanoparticles. R. Soc. Open Sci. 7: 200736. (1–9). http://dx.doi.org/10.1098/rsos.200736
- [10] H.M. Ayedh, E.V. Monakhov. J. Coutinho. Phys. Rev. Mater. 4, 064601 (2020).
- [11] М.Ю. Ташметов, Ш.М. Махкамов, Ф.Т. Умарова, А.Б. Нормуродов, Н.Т. Сулайманов, А.В. Хугаев, Х.М. Холмедов. ФТП. 57, 2, 106–112 (2023) DOI:10.21883/FTP.2023.02.55330.3335

- [12] Erik W. Draeger, C. Jeffrey. Grossman, Andrew J. Williamson, Giulia Galli. J. OF CHEM. PHYS., **120**, *22*, 10807–10814. (2004). [DOI: 10.1063/1.1738633]
- [13] Frank Neese. Software update: the ORCA program system, version 4.0, 17 July 2017. // WIREs Computational Molecular sciences, Vol. 8, Issue 1, Jan./Febr. 2018, e1327. https://doi.org/10.1002/wcms.1327; F. Neese. The ORCA program system // Wiley Interdisciplinary Reviews: Computational Molecular Science. 2, № 1. C. 73–78. (2012).
- [14] G. Velde, F.M. Bickelhaupt, E.J. Baerends, C. Fonseca Guerra, S.J.A. van Gisbergen, J.G. Sijders, T. Ziegler. J. Comp. Chem. 22, 931 (2001).
- [15] F. Weigend, R. Ahlrichs. Balanced Basis Sets of Split Valence, Triple Zeta Valence and Quadruple Zeta Valence Quality for H to Rn: Design and Assessment of Accuracy. Phys. Chem. Chem. Phys., 7, 3297–3305 (2005). https://doi.org/10.1039/b508541a.
- [16] G. Velde, F.M. Bickelhaupt, E.J. Baerends, C. Fonseca Guerra, S.J.A. van Gisbergen, J.G. Sijders, T. Ziegler. J. Comp. Chem. 22, 931 (2001).
- [17] E. Van Lenthe, E.J. Baerends. J. Comp. Chem. 24, 1142 (2003).
- [18] Sh. Makhkamov, F.T. Umarova, A.B. Normurodov, N.T. Sulaymanov, O.B. Ismailova. Uzbek. Phys. J. 18, 82 (2016).
- [19] L.I. Murin, B.G. Svensson, J.L. Lindströ m, V.P. Markevich and C.A. Londos. Solid State Phenomena. 156–158, 129–134 (2010).
- [20] International Tables for Crystallography. Volume A: Spacegroup symmetry / Edited by M.I. Aroyo. — International Union of Crystallography, 2016. — ISBN 978-0-470-97423-0. (https://it.iucr.org/A c/ )
- [21] В.М. Бабич, Н.И. Блецкан, Е.Ф. Венгер. Кислород в монокристаллах кремния Киев. InterpresLTD, 1997. 240 с.
- [22] А.А. Гниденко, В.Г. Заводинский. ФТП. 42, (7), 817–822 (2008).
- [23] V.V. Lukjanitsa. Semiconductors. 37, 4, 404–413 (2003) Translated from Fizika i Tekhnika Poluprovodnikov, 37, 4, 422–431 (2003).
- [24] G.D. Wotkins, K.L. Brower. Phys. Rev. Lett., 36, 1329 (1976).
   DOI: https://doi.org/10.1103/PhysRevLett.36.1329
- [25] Noura D. Alkhaldi, Sajib K. Barman, Muhammad N. Huda. Heliyon. 5, 11, e02908 (2019).
- [26] П.А. Селищев. ФТП. 35, 1, 11–14. (2001).
- [27] В.К. Люев, А.М. Кармоков. Современные наукоемкие технологии. 5, 2, 262–265 (2016).
- [28] Silicon Nanocrystals: Fundamentals, Synthesis and Applications. Edited by Lorenzo Pavesi and RasitTuran. — 2010 WILEY-VCH Verlag GmbH & Co. KGaA, Weinheim, P. 652. ISBN: 978-3-527-32160-5.
- [29] C.A. Londos and J. Grammatjkak. Phys. Stat. Sol. (a) 109, 421–426 (1988).
- [30] Z.M. Khakimov, F.T. Umarova, N.T. Sulaymonov, A.E. Kiv, A.A. Levin. Int. J. Quantum Chem. 93, 5, 351–359. (2003).

Редактор Т.Н. Василевская