Состояния кремниевых нано-кластеров, содержащих примеси углерода

© М.Ю. Ташметов¹, Ш.М. Махкамов¹, Ф.Т. Умарова¹, А.Б. Нормуродов¹, Н.Т. Сулайманов^{1,}[¶], А.В. Хугаев¹, Х.М. Холмедов²

¹ Институт ядерной физики Академии наук Республики Узбекистан,

100214 Ташкент, Узбекистан

² Ташкентский университет информационных технологий им. аль-Хорезми,

100084 Ташкент, Узбекистан

[¶] E-mail: sulaymon@inp.uz

Поступила в Редакцию 1 марта 2022 г. В окончательной редакции 1 июня 2022 г. Принята к публикации 6 марта 2023 г.

Методом нетрадиционной сильной связи в комбинации с методом молекулярной динамики определены структурные и электронные состояния дефектных комплексов в кластере Si₂₉ с участием атомов углерода и водорода. Показано, что в кремниевых кластерах атомы углерода образуют мостиковую связь с двумя атомами кремния и находятся в гексагональном положении в центре ячейки, формируя дефект типа Si₂₉:C_i. Введение водорода в кремниевый кластер приводит к образованию дефектного комплекса C_i -H-Si и понижению энергии связи дефекта Si₂₉:C_i. На основе проведенных расчетов выявлено, что углерод дает мелкие уровни в запрещенной зоне нанокремния, а дефектный комплекс углерод-водород в гидрогенизированном кластере, в зависимости от зарядового состояния дефектного комплекса, проявляет как глубокие, так и мелкие уровни.

Ключевые слова: МД и НМСС методы, кремниевые нанокластеры, гидрогенизированный кластер, структурные дефекты, *ab initio* методы, атомы углерода и водорода, пространственная структура, мелкий и глубокий уровни.

DOI: 10.21883/FTP.2023.02.55330.3335

1. Введение

В последние годы в связи необходимостью поиска новых материалов для наноэлектроники активно развиваются исследования по управлению свойствами полупроводников, основанные на формировании в их матрице низкоразмерных кластеров. Нанокластеры могут стать основой таких материалов благодаря своим уникальным свойствам, таким как сильная зависимость их электронной структуры от размера, состава и геометрических параметров, что позволяет моделировать необходимые характеристики приборов.

В состав кластера могут входить атомы вводимых и сопутствующих примесей, атомы собственных компонентов, а также собственные точечные дефекты кристаллической решетки. Если учесть, что монокристаллический кремний является базовым материалом современной полупроводниковой электроники, содержащей в матрице сопутствующие примеси, такие как кислород, углерод и водород, имеющие склонность к формированию различных низкоразмерных структурных дефектных комплексов, тогда эти примеси могут существенно влиять на структуру кремниевых кластеров, изменяя их свойства и электронные состояния. Изменение состояния кластеров можно прогнозировать путем моделирования структуры кремниевых нанокластеров [1]. Имеющиеся работы по моделированию в основном посвящены изучению структуры кластеров,

сформированных с участием собственных атомов без учета примесных дефектов с использованием различных методов. Проведение оптимизации геометрии и модельного расчета электронной структуры кремниевых кластеров, с участием сопутствующих примесей, требует комплексного подхода и комбинации полуэмпирического, неэмпирического и других вычислительных подходов. Цель данной работы заключается в применении комбинации нетрадиционного метода сильной связи с методом молекулярной динамики для расчета структуры и электронных состояний кремниевых кластеров, содержащих атомы углерода с различными зарядами и выявление роли внедренных атомов водорода на характеристики кластера, включающего 29 атомов кремния.

2. Методика расчетов

Объектами исследования нами были выбраны кремниевые наноразмерные димеризованные и недимеризованные гидрогенизированные (оборванные поверхностные связи нейтрализованы атомами водорода) кластеры типа Si₂9 : C, Si₂9 H₂₄ : C, Si₂9 H₃₆ : C.

Первоначально рассмотрим формирование дефектов в монокристаллическом кремнии с участием углерода и водорода. Углерод является неконтролируемой примесью в Si, его содержание в матрице Si может доходить до $2 \cdot 10^{18}$ см⁻³. Считалось, что его присутствие в расплаве может влиять только на структурное совершенство выращенных монокристаллов и является электрически нейтральной примесью. Однако в последнее время установлено, что углерод, взаимодействуя с сопутствующими примесями, особенно с кислородом, может влиять и на электрофизические свойства материала, подавляя формирование кислородных термодоноров, образуя низкоразмерные кислородно-углеродные комплексы типа СО_n. В работах [2,3] из исследований ЭПР были получены основные сведения о состоянии примеси углерода в кремнии. Выявлены три типа образующих пар электрически активных состояний углерода: положительно заряженное межузельное состояние C_i^+ ; нейтральное состояние С⁰_i, термически распадающееся при 65°С, и стабильная до 250°С, более устойчивая пара С₅-С_i. Большая вероятность нахождения углерода в межузельном положении была подтверждена и авторами работ [4,5]. Присутствие как кислорода, так и углерода в кремнии при термообработке может стимулировать образование ассоциатов в результате выделения примесей из их пересыщенных твердых растворов с последующим формированием различных микродефектов до концентраций $\sim 10^8 - 10^9 \,\mathrm{cm}^{-3}$ с размерами $\sim 60 - 80 \,\mathrm{нm}$ [6]. Эти микродефекты могут быть уменьшены до минимума путем обработки кристалла в атмосфере аргона с добавлением водорода. Обработка в атмосфере чистого водорода ведет к образованию микродефектов нового типа, представляющих собой выделение водорода и приводящих к ухудшению механической прочности и стойкости кремния к окислению. По литературным данным, атомы водорода располагаются в межузельных позициях алмазоподобных полупроводников, образуя комплексные дефекты, энергетический спектр которых носит характер, присущий водородоподобным примесям, но отличающийся симметрией примесного центра от обычных водородоподобных примесей замещения [7]. Энергия связи атомов водорода с атомами кремния составляет ~ 2.0 эВ. Такая большая энергия ионизации не позволяет проявлять атомарному водороду электрическую активность. Известно, что насыщение водородом поверхности кремния из-за соединения оборванных химических связей атомов кремния стабилизирует ее свойства. Однако сведения о поведении водорода в кремниевых кластерах, в зависимости от содержания примеси углерода, практически отсутствуют. Структуру сформированных кластеров, с участием углерода и водорода, можно рассчитать методом моделирования кластеров. Как будет показано далее, использование комбинированных методов для исследования электронной структуры кремниевых кластеров позволит на основе теоретических расчетов моделировать оптимизированную геометрическую структуру кластеров кремния с учетом примеси углерода и введенных атомов водорода.

Расчеты структуры кластеров проводились комбинацией методов молекулярной динамики (МД) с нетради-

ционным методом сильной связи (НМСС) [8,9], в котором учитываются физические и химические свойства межатомных связей как между атомами матрицы, так и между атомами матрицы и примесными атомами, в том числе и все составляющие полной внутренней энергии связи кристаллической решетки. Процедура параметризации в данном случае позволяет рассчитывать структурные параметры как бездефектной решетки, так и кристалла с точечными дефектами. Равновесная геометрия кластеров была оптимизирована с помощью метода МД. Мы используем НМСС с полным функциональным выражением энергии, которое отличается по форме от обычно используемых энергетических функционалов метода сильной связи (МСС). Выражение для функционала полной энергии НМСС можно описать в следующем виде [8]:

$$E_{tot} = \sum_{\mu} \sum_{\nu > \mu} \frac{Z_{\mu}^{scr}(R_{\mu\nu}) Z_{\nu}^{scr}(R_{\mu\nu})}{R_{\mu\nu}} + \sum_{\mu} \sum_{\nu > \mu} \frac{Q_{\mu}(R_{\mu\nu}) Q_{\nu}(R_{\mu\nu})}{R_{\mu\nu}} + \sum_{\mu} \sum_{\nu > \mu} \sum_{i} \sum_{j} P_{\mu i, \nu j} H_{\mu i, \nu j} + \sum_{\mu} (E_{\mu} - E_{\mu}^{0}), \quad (1)$$

где $R_{\mu\nu}$ — расстояние между ядрами, экранированный заряд ядра атома

$$Z_{\mu}^{scr} = Z_{\mu}^{scr}(R_{\mu\nu}, \{N_{\mu i}^{0}\})$$

= $Z_{\mu} - \sum_{i} N_{\mu i}^{0} [1 - a_{\mu i} \exp(-\alpha_{\mu i} R_{\mu\nu} / R_{\mu i}^{0})],$ (2)

и неточечный ионный заряд

$$Q_{\mu} = Z_{\mu}^{scr}(R_{\mu\nu}, \{N_{\mu i}^{0}\}) - Z_{\mu}^{scr}(R_{\mu\nu}, \{N_{\mu i}\}), \qquad (3)$$

 Z_{μ} — заряд μ -го ядра (или ядра вместе с остовными электронами); $R_{\mu i}^{0} = n/\xi_{\mu i}^{0}$ — наиболее вероятное расстояние между электроном и ядром, n и $\xi_{\mu i}^{0}$ — главное квантовое число и слейтеровские экспоненты *i*-й атомной орбитали (АО), центрированной на μ -м ядре; E_{μ}^{0} и E_{μ} — полные энергии индивидуальных атомов в невзаимодействующей и взаимодействующей системах, характеризующихся числами заполнения $\{N_{\mu i}^{0} \equiv P_{\mu i,\mu i}^{0}\}$ и $\{N_{\mu i} \equiv P_{\mu i,\mu i}\}$ (здесь $P_{\mu i,\mu i}^{0}$ и $P_{\mu i,\mu i}$ — функция, характеризующая меру "точечности" электронного облака вокруг ядра), и энергиями $\{E_{\mu i}^{0}\}$ и $\{E_{\mu i}\}$ валентных АО соответственно; α и α — подгоночные параметры. Здесь и далее всегда подразумеваются атомные единицы величин.

Первый член в (1) представляет собой отталкивание экранированных ядерных зарядов нейтральных атомов в основном состоянии. Второй член в уравнении (1) может быть отличным от нуля даже для нейтрального атома. Для нейтральной двухатомной молекулы AO предполагаются ортогональными и матричное уравнение вида

$$\sum_{\nu i} (H_{\mu i,\nu j} - \varepsilon \delta_{\mu i,\nu j}) C_{\nu j} = 0$$
(4)

решается самосогласованно для определения энергетического спектра $\{\varepsilon_k\}$ и коэффициентов разложения $C_{\nu j}$ молекулярных орбиталей (МО) системы по АО, где $\delta_{\mu i,\nu j}$ — потенциал возмущения при взаимодействии μ -атомной орбитали *i*-атома с ν -атомной орбиталью *j*-атома.

В параметризации НМСС параметры малых кластеров, полученные в рамках *ab initio* расчетов [10], являются основными реперными системами. Точность метода расчета обеспечивается корректной процедурой параметризации геометрических и энергетических характеристик и спектроскопических энергий малых систем с использованием выражения для полной энергии (1), составляющие которой определяются через индивидуальные характеристики (энергии и слейтеровские экспоненты AO) химических элементов.

Оптимизация пространственной структуры кластеров проводилась методом молекулярной динамики. Метод молекулярной динамики [11] является методом, основанным на классической механике, а именно на численном интегрировании уравнений движения Ньютона [9]:

$$m_i d^2 \vec{r}_i / dt^2 = m_i \vec{a}_i = \vec{F}_i; \quad \vec{F}_i = dU / d\vec{r}_i, \quad (5)$$

где m_i , \vec{r}_i и \vec{a}_i — соответственно масса, положение и ускорение *i*-й частицы; \vec{F}_i — сила, действующая на *i*-ю частицу со стороны других частиц; U — полная потенциальная энергия системы, которая может быть рассчитана одним из приближенных методов.

При сравнительном анализе энергетических характеристик следует учесть, что семейство полуэмпирических методов сильной связи недоучитывает, a *ab initio* методы, основанные на теории функционала плотности, переучитывают в расчетах полную внутреннюю энергию. Следующим шагом в приближении к идеальному состоянию взаимодействующей системы многих заряженных частиц является одноэлектронное приближение, т.е. приведение многоэлектронной задачи к одноэлектронной. В результате таких упрощений расчетов, при сохранении точности структурных параметров системы и достаточно хорошего соответствия энергетических характеристик, происходит системная недооценка значений полной внутренней энергии [12]. В методах расчетов параметров и характеристик системы взаимодействующих атомов из первых принципов, для устранения нефизических отклонений рассчитываемых значений величин также прибегают к одноэлектронному приближению, но здесь не используется отсечение двукратного учета взаимодействия электронов, участвующих в образовании связей. Вследствие этого значение полной внутренней энергии переоценивается [9]. Но в обоих вариантах, при моделировании, структурные параметры рассчитываются с одинаковой точностью. Поэтому вполне справедливо использование полуэмпирического подхода в компьютерном моделировании структуры и некоторых основных энергетических параметров кластеров, полученные результаты которых сравнимы с результатами расчетов в рамках ab initio методов, например с результатами работы [10]. С другой стороны, сложности процедур параметризации и известная ограниченность применения полуэмпирических методов сильной связи, а также необходимость сравнительного анализа с широко распространенными ab initio методами побудили нас обратиться к возможностям пакета программ ORCA для оптимизации структурных и энергетических параметров наноразмерных кластеров кремния. Дальнейшие исследования проводятся с применением собственно ab initio методов.

3. Результаты и обсуждение

3.1. Дефектные центры углерода в кластерах кремния

Изначально для моделирования структур рассчитаны межузельные атомы углерода в различных положениях чистого поверхностно-димеризованного кластера $Si_{29}:C_i$ и гидрогенизированного кластеров $Si_{29}H_{24}:C_i$ и $Si_{29}H_{36}:C_i$ в положительном и отрицательном зарядовых состояниях углерода (рис. 1).

Из приведенных пространственных структур видно, что атом углерода образует мостиковую связь с двумя атомами кремния, располагаясь в межузельной позиции (далее обозначим этот атом как C_i , а примесный атом углерода, который занимает узел в кристаллической решетке кремния — C_s). В моделируемых структурах атом углерода позиционируется или в гексагональном положении в центре ячейки, или как примесь замещения на центральном T_d узле.

Полученные результаты расчета энергетических параметров кластеров приведены в табл. 1, из которой видно, что энергия связи атома углерода с кластером кремния наиболее сильно выражается для чистого кластера Si₂₉ с оборванными на поверхности орбиталями, что, очевидно, связано с изменением энергии связи. Это подтверждается также тем, что отрицательно заряженные дефектные состояния сильнее связываются с углеродным атомом. Обобщенную формулу расчета ширины запрещенной зоны для легированных углеродом кластеров можно описать следующим выражением:

$$E_g = E_{\rm HOMO} - E_{\rm LUMO}, \tag{6}$$

где E_{HOMO} — энергетический уровень, который наиболее близко лежит ниже от дна зоны проводимости кластера; E_{LUMO} — энергетический уровень, который наиболее высоко лежит от потолка валентной зоны



Рис. 1. Пространственная структура C_i в различных зарядовых состояниях: $Si_{29}:C_i(+)(a)$, $Si_{29}:C_i(-)(b)$, $Si_{29}H_{24}:C_i(+)(c)$, $Si_{29}H_{24}:C_i(-)(d)$, $Si_{29}H_{36}:C_i(+)(e)$, $Si_{29}H_{36}:C_i(-)(f)$. На рисунках черным кружком обозначен атом углерода, светлоголубыми — атомы водорода, синими — атомы кремния, черными штриховыми линиями обозначены слабые связи Si-H (они на доли ангстрема длиннее, чем равновесные Si-H связи). (Цветной вариант рисунка представлен в электронной версии статьи).

	Энергия связи углерода с кластером, эВ	<i>Е</i> _{LUMO} , эВ	<i>Е</i> _{НОМО} , эВ	<i>Е</i> g, эВ
$Si_{29}: C_i(-)$	12.59	-8.61	-8.38	0.23
$Si_{29}: C_i(+)$	12.29	-8.26	-8.25	0.01
$Si_{29}H_{24}:C_i(-)$	7.51	-9.35	-9.06	0.29
$Si_{29}H_{24}:C_i(+)$	7.85	-8.86	-8.37	0.49
$Si_{29}H_{36}:C_i(-)$	6.61	-10.39	-8.96	1.43
$Si_{29}H_{36}:C_i(+)$	6.78	-9.53	-9.04	0.49

Таблица 1. Энергетические параметры примеси C_i в нанокластерах чистого Si_{29} и содержащих водород $Si_{29}H_{24}$ и $Si_{29}H_{36}$

кластера. Локальные уровни, обусловленные примесными атомами углерода в запрещенной зоне кластера, незначительно влияют на края запрещенной зоны.

Это связано с тем, что, во-первых, межузельные примеси вводят обычно неглубокие уровни в запрещенную зону, во-вторых, атом углерода по энергетическим характеристикам и валентному состоянию мало отличается от кремния и поэтому такая примесь даже в замещенном положении не вносит глубоких локальных уровней. Находясь в элементарной ячейке наночастицы кремния, атом углерода из-за значительно меньшего ковалентного радиуса (0.771 Å), чем атомы матрицы (1.173 Å), может находиться значительно дольше в определенном заряженном состоянии, это обстоятельство дает преимущество в расположении примесного атома углерода в межузельном положении в матрице атомов кремния, что хорошо согласуется с данными [4].

3.2. Примесные центры углерод-водород в кластерах кремния

На основе анализа литературных данных [2,4,13,14]выявлено, что водород является стабилизирующей примесью в кремнии. Далее, рассмотрим его влияние на кластеры кремния, содержащие примеси углерода. Комплексы, образованные с участием одиночных атомов водорода в кремнии, содержащие атомы углерода, были обнаружены во время DLTS экспериментов [15–17]. Было показано, что пара C_i H обладает глубоким донорным уровнем $E_C - 0.16$ эВ. Предполагается, что C_i -H комплекс [13,16], захватив электрон, диссоциирует, изменяет свое зарядовое состояние [13,17], а затем распадается на нейтральное состояние с энергией активации 0.5 эВ [17–19]. Рассчитанные модели структур кремниевых кластеров, связанные с C_i -H примесью, приведены на рис. 2.



Рис. 2. Пространственная структура заряженных состояний дефектного комплекса C_i -H: Si_{29} : C_i (*a*), $Si_{29}H_{24}$: $(C_iH)^+$ (*b*), $Si_{29}H_{24}$: $(C_iH)^-$ (*c*). На рисунках черным кружком обозначен атом углерода, светло-голубыми — атомы водорода, синими — атомы кремния, черными штриховыми линиями обозначены слабые связи Si-H (они на доли ангстрема длиннее, чем равновесные Si-H связи).



Рис. 3. Образование энергетических уровней в запрещенной зоне в кластере Si₂₉H₃₆, обусловленном внедрением примесных атомов углерода и водорода.

Электроотрицательность углерода относительно кремния больше, но вблизи дефектного центра C_i -H электронная конфигурация кремния может перейти от $3s^2 3p^2$ в $3s^3 p^3$ [14,20,21]. При этом также наблюдается слабое проявление перехода электрона кремния из p^2 орбитали в d, вследствие чего изменяется электронная конфигурация комплекса C–H–Si. На

основе этого было высказано предположение, что структура этого комплекса представляет собой связь атома водорода между замещенным С и соседним Si атомом. Нами найдено, что энергия связи нейтрального H-C равна –1.17 эВ и что дефект является бистабильным. В положительных и нейтральных зарядовых состояниях H находится недалеко от центра

111

	Энергия связи дефектного комплекса, эВ	<i>Е</i> _{LUMO} , эВ	<i>Е</i> _{НОМО} , эВ	<i>Е</i> g, эВ
$Si_{29}:C_iH$	12.34	-8.29	-8.19	0.10
$Si_{29}: C_iH(+)$	12.58	-8.04	-7.93	0.11
$Si_{29}: C_iH(-)$	12.15	-8.57	-8.47	0.10
$Si_{29}H_{24}:C_{i}H$	7.53	-8.67	-8.15	0.52
$Si_{29}H_{24}:C_iH(+)$	7.68	-8.06	-7.11	0.95
$Si_{29}H_{24}:C_iH(-)$	7.45	-9.31	-9.22	0.09

Таблица 2. Энергетические параметры дефектного комплекса С_{*i*}-Н в нанокластере кремния

связи C–Si [20], однако в отрицательном состоянии водород находится с противоположной стороны к этой связи. Вклад в формирование глубокого уровня в запрещенной зоне кластера вносит межузельный примесный атом углерода, образуя дефектный центр H–C, представленный в виде графика на рис. 3. Второй атом Н может задерживаться возле дефекта. Водород образует прочные связи с межузельным дефектом, где энергия связи Н составляет -3.14 эВ. Сформированные структурные дефектные состояния, с участием водорода, быстро мигрируют и легко реагируют с другими дефектами, подавляя их концентрации. Присутствие атомов Н приводит к ликвидации электрической активности.

Из табл. 2. видно, что энергия связи дефектного комплекса углерод-водород с кластером кремния уменьшается в гидрогенизированных кластерах. Вместе с тем положительное и нейтральное зарядовые состояния дефекта проявляют локальные уровни глубоко в запрещенной зоне, тогда как отрицательное состояние дает мелкий уровень над валентной зоной нанокластера.

Энергии связи дефектного комплекса рассчитывали по формуле [20,21], с учетом энергии связи атомов дефекта с участием межузельного углерода и водорода в кластере кремния:

$$E_f = E(\mathrm{Si}_{n-1}X\mathrm{H}_i\mathrm{H}_m) - E(\mathrm{Si}_n\mathrm{H}_m) + \mu_{\mathrm{Si}} - \mu_X + l\mu_{\mathrm{H}}, \quad (7)$$

где E_f — энергия образования дефектного комплекса, $E(Si_{n-1}XH_lH_m)$ — полная энергия гидрогенизированного кластера с дефектом, $E(Si_nH_m)$ — полная энергия гидрогенизированного кластера без дефекта, μ_{Si} — полная энергия одного атома кремния в данном кластере, μ_X — полная энергия одного атома углерода в данном кластере, μ_H — полная энергия одного атома водорода в данном кластере (если в локальную область вокруг атома углерода вводится больше одного атома H, то ставится l, т.е., l — количество внедренных атомов H в области вокруг C_i).

Результаты расчетов энергетических параметров дефектного комплекса С_{*i*}-Н в нанокластере кремния приведены в табл. 2.

Из табл. 2 видно, что энергия связи С_{*i*}-Н в кластере слабо зависит от зарядового состояния H, а определяет-

ся числом атомов водорода в кластере. Гидрогенизация оборванных связей кластера приводит, с одной стороны, к стабилизации дефекта, а с другой — к ослаблению связей примесного атома C_i с окружающими атомами Si.

4. Заключение

В результате исследований структуры и электронных состояний кремниевых нанокластеров, содержащих атомы углерода и внедренных атомов водорода, установлено, что примесные атомы углерода, располагаясь в межузельном состоянии, образуют мостиковую связь с двумя атомами кремния и находятся в гексагональном положении в центре ячейки. Отрицательно заряженное состояние углерода приводит к упрочнению связи. Единичный примесный атом углерода дает мелкие уровни в запрещенной зоне нанокремния.

Показано, что наличие одного атома водорода в области нахождения C_i стимулирует образование дефектного комплекса C_i —H—Si и снижает энергию связи дефекта в кластере Si₂₉: C_i .

Выявлено, что положительное и нейтральное зарядовые состояния дефекта проявляют локальные глубокие уровни, а отрицательное состояние дает мелкий уровень в запрещенной зоне нанокластера.

Присутствие водорода приводит к нейтрализации электрически активного состояния мелкого уровня в кластере $Si_{29}:C_i$. Структурное и энергетическое состояние атома С в дефектном комплексе C_i —H—Si зависит от числа атомов водорода.

Конфликт интересов

Авторы заявляют об отсутствии конфликта интересов.

Список литературы

- [1] М.Г. Мильвидский, В.В. Чалдышев. ФТП, 32, 513 (1998).
- [2] K.L. Brower. Phys. Rev. B, 9, 2607 (1974).
- [3] G.D. Wotkins, K.L. Brower. Phys. Rev. Lett., 36, 1329 (1976).
- [4] A. Mattoni, F. Bernardini, L. Colombo. Phys. Rev. B, 66, 195214 (1-6) (2002).
- [5] D. Tsuchiya, K. Sueoka, H. Yamamoto. Phys. Status Solidi A, 216, 1 (2019).
- [6] А.Я. Нашельский. Производство полупроводниковых материалов (М., Металлургия, 1989) с. 272.
- [7] В.И. Фистуль. Атомы легирующих примесей в полупроводниках (М., Физматлит, 2004) с. 431.
- Z.M. Khakimov, P.L. Tereshchuk, N.T. Sulaymonov, F.T. Umarova, M.T. Swihart. Phys. Rev. B, 72, 115335 (2005);
 M.Yu. Tashmetov, A.B. Normurodov, N.T. Sulaymanov, Sh. Makhkamov, F.T. Umarova, A.V. Khugaev, Kh.M. Kholmedov. J. Nano-Electron. Phys., 10, 0301 (1–6) (2018).
- [9] Z.M. Khakimov. Comput. Phys. Commun., 147, 733 (2002).
- [10] K. Raghavachari, C.M. Rohlfing. Chem. Phys. Lett., 167, 559 (1990); Run-Ning Zhao, Zi-Chen Lu, Rui Chenaand Ju-Guang Han. Phys. Chem. Chem. Phys., 21, 25302 (2019).

- [11] P. Deák, T. Frauenheim, M.R. Pederson (eds). Computer Simulation of Materials at Atomic Level (Berlin, 2000) Chap. 3; T. Frauenheim, G. Seifert, M. Elstner, Z. Hajnal, G. Jungnickel, D. Porezag, S. Suhai, R. Scholz. A Self-Consistent Charge Density-Functional Based Tight-Binding Method for Predictive Materials Simulations in Physics, Chemistry and Biology.
- [12] Z.M. Khakimov. J. Phys.: Conf. Ser., 29, 177 (2006).
- [13] V.P. Markevich, B. Hourahine, R.C. Newman, R. Jones, Mats Kleverman, Lennart Lindström, L.I. Murin, M. Suezawa, S. Öberg, P.R. Briddon. // Publication in Lund University research portal /http://www.scientific.net/3-908450-83-7/. 221 (2), 1 (2003).
- [14] M.V. Kovalenko, L. Manna, A. Cabot, Z. Hens, D.V. Talapin, C.R. Kagan, V.I. Klimov, A.L. Rogach, P. Reiss, D.J. Milliron, Ph. Guyot-Sionnest, G. Konstantatos, W.J. Parak, T. Hyeon, B.A. Korgel, Ch.B. Murray, W. Heiss. ACS Nano 9, 1012 (2015).
- [15] E. Van Lenthe, E.J. Baerends. J. Comp. Chem., 24, 1142 (2003).
- [16] А.К. Ширяев. Квантовая механика и квантовая химия (Самара, Самарский ГТУ, 2014).
- [17] Л.В. Спивак, Н.Е. Щепина. Физико-химические основы процессов микро- и нанотехнологии (Пермь, Перм. гос. нац. исслед. ун-т, Электрон. дан. — 2018) ч. 1, 34,5 Мб; с. 202.
- [18] D.M. Fleetwood, S.T. Pantelides, R.D. Schrimpf. *Defects in Microelectronic Materials and Devices* (N.Y., Taylor & Francis Group, 2009) p. 737.
- [19] Vl. Kolkovskya, R. Stübnerb, K. Gwozdze, J. Weber. Physica B, 535, 128 (2018).
- [20] Z. Zhou, R.A. Friesner, L. Brus. J. Am. Chem. Soc., 125, 15599 (2003).
- [21] Sh. Makhamov, F.T. Umarova, A.B. Normurodov, N.T. Sulaymanov, O.B. Ismailova. Uzbek. Phys. J., 18, 82 (2016).

Редактор А.Н. Смирнов

Effect of hydrogen on the structure and electronic states of SiC nanoclusters containing carbon impurities

M.Yu. Tashmetov¹, Sh.M. Makhkamov¹, *F.T.* Umarova¹, A.B. Normurodov¹, N.T. Sulaymanov¹, A.V. Khugaev¹, Kh.M. Kholmedov²

 ¹ Institute of Nuclear Physics, Academy of Sciences of the Republic of Uzbekistan, 100214 Tashkent, Uzbekistan
 ² Tashkent University of Information Technologies named after al-Khwarizmi, 100084 Tashkent, Uzbekistan

Abstract The structural and electronic states of defective complexes in the Si_{29} cluster with the participation of carbon and hydrogen atoms were determined by the method of non-conventional strong binding in combination with the method of molecular dynamics. It is shown that carbon atoms in silicon clusters form a bridge bond with two silicon atoms and are in a hexagonal position at the center of the cell, forming a defect of the $Si_{29}:C_i$ type. The introduction of hydrogen into a silicon cluster results in the formation of a defective C_i -H-Si complex and a decrease in the binding energy of the $Si_{29}:C_i$ defect. Based on the calculations, it was found that carbon gives shallow levels in the band gap of nano-silicon, and the defective carbon-hydrogen complex in a hydrogenated cluster, depending on the charge state of the defective complex, exhibits both deep and shallow levels.