Квазиодномерные фуллерен-нанотрубные структуры: строение, энергетика образования и электронные свойства

Л. А. Чернозатонский¹⁾, А. А. Артюх, В. А. Демин

Институт биохимической физики им. Эмануэля РАН, 119334 Москва, Россия

Поступила в редакцию 20 декабря 2012 г.

Рассмотрен новый класс наноструктур: углеродные нанотрубы (УНТ), одетые в "шубу" из плотноупакованных фуллеренов C_{60} (или C_{70}), "приклеенны" к ней силами Ван-дер-Ваальса. Дана классификация таких упаковок. Расчеты, проведенные полуэмпирическим и молекулярно-динамическим методами, выявили наиболее энергетически устойчивые системы, а также показали, что топологический (Stone-Walles) дефект на нанотрубе может помочь более выгодному "приклеиванию" к ней фуллерена. Показано, что молекулярное взаимодействие "шубы" из фуллеренов с нанотрубой приводит к существенному изменению ее электронного спектра – образованию минизон из большого числа ветвей, связанных со снятием вырождения уровней C_{60} , и свертке ветвей УНТ в меньшую, чем в УНТ, зону Бриллюэна системы. Этот факт должен существенно изменить взаимодействие света с такой наноструктурой по сравнению с УНТ и фуллеренами, что дает перспективу ее применения в фотовольтаике.

DOI: 10.7868/S0370274X13020100

Введение. В последнее время возрос интерес к углеродным композитным материалам с новыми физическими свойствами, отличными от свойств участвующих в них компонент. Это фуллерены внутри углеродных нанотруб ("пиподы" C₆₀@CNT, см., например, [1]) или между графеновыми слоями [2,3], структуры графен-углеродные нанотрубы (УНТ) [4,5], своеобразный композит, в котором фуллерены ковалентно прикреплены к УНТ в виде "почек" [6,7], фуллерены С₆₀ с нанотрубами, функционализированными карбоксильными группами [8]. Необходимость получения модификаций материалов фуллерен–УНТ диктуется прежде всего перспективой их применений в фотовольтаике. Известно, что фуллерены являются акцепторами электронов и хорошо возбуждаются светом. Даже если между С₆₀ и УНТ и нет химической связи, а существует ковалентная связь, захваченные фуллеренами фотоэлектроны легко переносятся на проводящую нанотрубу, что повышает энергетику преобразования света в электричество [9].

В данной работе рассматривается новая молекулярная структура, CNT@FT (carbon nanotube into fullerene tube), состоящая из слоя плотноупакованных фуллеренов, покрывающих нанотрубу в виде своеобразной "шубы" – фуллереновой нанотрубы (FT). Такую структуру можно получить в растворе фуллеренов путем "обмакивания" в него нанотруб, нанесенных на полимерную или графеновую пленку, с последующим ее вытягиванием (методика Ленгмюра–Блоджетт [10]). Заметим, что покрытая молекулами ДНК углеродная нанотруба [11] может служить аналогом структуры CNT@FT. Исследования электронного спектра соединения показывают, что такая "кукуруза" может эффективно поглощать свет, а следовательно, и преобразовывать его в фототок в широком диапазоне от ИК до УФ.

Ниже приведены подробное исследование таких структур с "шубой" из наиболее распространенных фуллеренов C₆₀ и более краткое описание покрытия УНТ фуллеренами C₇₀ ввиду меньшей их распространенности. Структуры с покрытием фуллеренами большего диаметра могут быть рассмотрены аналогично.

Расчет геометрии и полных энергий структур проводился методом молекулярной динамики по программе GULP. Для построения энергетических спектров был использован метод теории функционала плотности DFT, реализованный в программном пакете Siesta.

Классификация СNT@FT. "Шуба" из одного слоя фуллеренов C₆₀ (трубка из упакованных шариков) близка по структуре к трубочкам из сферических биоструктур [12]. Она может быть сформирована на УНТ любого диаметра. Наиболее плотная упаковка фуллеренов в "шубе" FT_h, когда каждый C₆₀ окружен шестью соседями (псевдогексагональная *h*-структура; рис. 1а), может быть классифицирована аналогично классификации углеродных нанотруб (трубок из C-атомных "шариков") [1]. Псевдо-

¹⁾e-mail: cherno@sky.chph.ras.ru



Рис. 1. (а) – Углеродная нанотруба (14,0) в "шубе" $FT_h(7,0)$ из C₆₀ с "гексагональной" укладкой (вид сверху; верхний ряд C₆₀ выглядит более ярким). (b) и (c) – Виды сбоку нанотрубы (8,0) в "шубе" $FT_h(6,0)$ с плотной упаковкой фуллеренов и $FT_s(8,0)$ в "шубе" с "квадратной" укладкой C₆₀

квадратная упаковка FT_s (рис. 1b), в которой каждый фуллерен окружен четырьмя ближайшими соседями, классифицируется аналогично нанотрубам SiO₂ [13]. Таким образом, укладку "шубы" FT(k, l) в ее развертке на плоскости удобно описать вектором хиральности L $(k, l) = k\mathbf{e}_1 + l\mathbf{e}_2$, где k и l – целые числа, а \mathbf{e}_1 и \mathbf{e}_2 – единичные векторы элементарной ячейки FT с углом β между ними. Величины периметра $L = |\mathbf{L}|$ и периода суперячейки T $(L \bullet T = 0)$ данной FT-структуры легко выразить через расстояние между центрами C₆₀-фуллеренов $d_{ff} \approx 1$ нм и числа k и l. Если угол β составляет 60° или 90° (hили s-укладка), то довольно просто (по аналогии с УНТ [1] SiO₂ HT [11]) получить выражения для L и T:

$$L_h(k,l) = d_{ff}\sqrt{(k^2 + kl + l^2)},$$

$$T = d_{ff}\frac{\sqrt{3}\sqrt{l^2 + lk + k^2}}{d} \text{ при } \beta = 60^\circ,$$
 (1*h*)

$$L_s(k,l) = d_{ff}\sqrt{(k^2 + l^2)},$$

 $T = d_{ff}\frac{\sqrt{l^2 + k^2}}{d_r},$ при $\beta = 90^\circ,$
(1s)

где $d_r = \text{HOД}(2m + n, 2n + m), \text{HOД} – наименьший общий делитель.$

Для оценки диаметра $D_{\text{CNT}}(n,m)$ входящей в "шубе" FT(k,l) нанотрубы CNT(n,m)нетрудно выразить его через диаметр цилиндра $D(k,l) = L(k,l)/\pi$, проходящего через центры фуллеренов:

$$D_{\rm CNT}(n,m) \approx D(l,k) - d_f - 2d_{\rm VdW}, \qquad (2)$$

где $d_f \approx 0.7$ нм – диаметр фуллерена, $d_{\rm VdW} \approx 0.3$ нм – расстояние между УНТ и С₆₀. Используя это выражение и соотношения (1), легко подобрать для лю-

бой УНТ "гексагональное" (или "квадратное") покрытие однослойной фуллереновой "шубой" с диаметром $D_h($ или $D_s)$.

Расчет системы CNT@FT с хиральными компонентами существенно усложняется ввиду резкого увеличения числа атомов в ее элементарной ячейке, т.е. большей величины периода ее суперячейки по сравнению с периодом нехиральной системы с подобранным соразмерным количеством элементарных ячеек нанотрубы и "шубы". Например, суперячейка системы (n, 0)@FT(k, 0) может состоять из четырех элементарных ячеек нанотрубы на одну ячейку "гексагональной" $FT_h(k, 0)$, и пяти на две "квадратной" $FT_s(k,0)$, а для хиральных систем – из более длинных. В качестве примеров было построено несколько нехиральных систем CNT@FT с углеродными нанотрубами типа "зигзаг": (8,0), (10,0), (12,0) и (14,0) и "кресло" ((6, 6), (16, 16)) в окружении молекул фуллеренов (рис. 1) – фуллереновых "шуб" FT(k, 0). Для нанотруб (5,0), (8,0), (10,0) и (6,6) подходит покрытие с плотной упаковкой из шести фуллеренов, FT(6,0), в одном кольце вокруг нанотрубы, а для (14,0) и (16,16) – из семи FT(7,0).

Для диаметра второго слоя фуллеренов, упаковка которого непосредственно зависит от структуры первого, также можно получить приближенное выражение:

$$D_{2h}(k',l') = D_h(k,l) +$$

$$+ 2\sqrt{(d_{\rm VdW} + d_f/2)^2 - \left[\frac{2}{3}(d_{\rm VdW} + d_f)\right]^2}, \quad (3h)$$

$$D_{2s}(k',l') = D_s(k,l) +$$

$$+ 2\sqrt{(d_{\rm VdW} + d_f/2)^2 - \frac{1}{2}(d_{\rm VdW} + d_f)^2}. \quad (3s)$$

В нем фуллерены должны занимать место над тетраэдрическим или октаэдрическим углублением, об-

Письма в ЖЭТФ том 97 вып. 1-2 2013



Рис. 2. (а) – Нанотруба (5,4) в "шубе", состоящей из двух слоев: $FT_h(6,0)$ и $FT_h(11,0)$ (вид сверху). (b) – Структура $C_{60}@(10,10)$ @ $FT_h(8,0)$. (c) – Структура (5,5) @ $C_{70}T_h(6,0)$ из фуллеренов C_{70} с "гексагональной" укладкой (вид сбоку). (d) – Нанотруба (5,5) СNT внутри трех слоев фуллеренов C_{60} . (Расстояния между нанотрубой и фуллереном, а также между фуллеренами в кольце равны $d_{VdW} = (0.31-0.32)$ нм)

разованным тремя соседними фуллеренами первого FT_h -слоя (рис. 2a) или четырьмя в случае квадратной решетки FTs.

Здесь подробно рассматриваются только структуры с не заполненными С₆₀-фуллеренами углеродными нанотрубами, т.е. на этапе формирования "шубы" концы УНТ полагаются закрытыми. Разумеется, можно формировать и структуры с "пиподами" типа C₆₀@CNT@FT (см. пример на рис. 2b). Однако синтез подобных структур, скорее всего, окажется более слокнаемофикацию структур CNT@FT с "шубой" F₇₀T из фуллеренов C₇₀ легко провести аналогично, используя расположение плотноупакованных фуллеренов на поверхности цилиндра нанотрубы. Из-за несферичности фуллерена (С₇₀ имеет продольные размеры 0.84 нм и ширину $w_f = 0.71$ нм) приближенное выражение для диаметра хиральных F₇₀T будет выглядеть несколько сложнее, чем для нехиральных. Расчеты показывают, что в энергетически оптимальной геометрии систем CNT@F₇₀T фуллерены С₇₀ вытянуты вдоль оси углеродной нанотрубы и выстроены "браслетами" вокруг нанотрубы, т.е. центры фуллеренов лежат на окружности в плоскости, перпендикулярной оси УНТ. Самым стабильным состоянием обладает структура $CNT@T_t(k,0)$ с "триклинной" упаковкой (рис. 2с), для которой вектора e_1 и e_2 при ее развертке на плоскость не равны между собой. Здесь $|\mathbf{e}_1| = 1.03$ нм – величина, равная расстоянию между центрами фуллеренов d_{ff} в направлении, перпендикулярном оси C_{70} , $d_{ff} \approx w_f + d_{VdW}$, $d_{\rm VdW} \approx 0.32$ нм, вектор ${\bf e}_2$ направлен под углом $\beta \approx 32.8^{\circ}$ к $\mathbf{e}_1, \, |\mathbf{e}_2| = 0.84$ нм, а период вдоль оси системы $T_t = 2|\mathbf{e}_2|\sin\beta \approx 1.96$ нм. Второй по устойчивости (см. табл. 1) оказывается "ромбическая" структура CNT@F₇₀T_r(k, 0) ($\beta = 90^{\circ}, |\mathbf{e}_1| = 1.03$ нм, $|\mathbf{e}_2| =$

1.26 нм = $T_r(k, 0)$). Для таких двух наиболее простых укладок фуллеренов приближенные значения для периметра "шубы" равны $L(k, 0) \approx k d_{ff}$. Приравнивая диаметр цилиндра $D_{70}(k, 0) = L(k, 0)/\pi$, проходящего через центры фуллеренов C_{70} , к его выражению через диаметр нанотрубы $D_{70}(k, 0) \approx D_{\text{CNT}}(n, m) + w_f + 2d_{\text{VdW}}$, можно подобрать соответствующую углеродную нанотрубу для выбранной "шубы" $F_{70}T_{r(s)}(k, 0)$.

Методы расчетов устойчивости структур. Моделирование систем и их оптимизация проводились методами механики и молекулярной динамики (МД) в рамках программного пакета GULP [14] с использованием потенциалов Бреннера [15] и Леннарда–Джонса [16].

Конечно, трудно подобрать точно соизмеримые периоды УНТ и фуллереновой оболочки, чтобы было проще рассчитывать свойства структуры CNT@FT в рамках одной суперячейки. Используя выражения (2) и (3), мы остановились на системах, в которых "шубы" и нанотрубы являются нехиральными, а УНТ имеют диаметры порядка 1 нм.

Расстояния $d_{\rm VdW}$ между нанотрубой и фуллеренами C_{60} , а также между соседними фуллеренами примерно равны расстоянию в 1.002 нм между ближайшими молекулами в низкотемпературной фазе фуллерита ($T < 200 \, {\rm K}$), где фуллерены C_{60} выстроены в гранецентрированную кубическую решетку с постоянной решетки 1.417 нм [17]. Известно, что при температуре более 260 K молекулы C_{60} в кристалле фуллерита начинают быстро вращаться по всем степеням свободы, что приводит к уменьшению связывающих ван-дер-вальсовых сил [17]. Проведенный МД-расчет дает похожую картину и для всех построенных систем: при температуре более 260 K молеку-

Таблица 1

| $D_{\rm CNT}$, нм | D, нм | Структура | E/атом, эВ |
|--------------------|-------|-----------------------------------------------------|------------|
| | | Φ уллерит (fcc элементарная ячейка) | 0.113 |
| 0.55 | 1.6 | (7,0)@FT _s $(5,0)$ | 0.060 |
| 0.55 | 1.6 | (7,0)@FT _h $(5,0)$ | 0.079 |
| 1.09 | 2.2 | (14,0)@FT _h $(7,0)$ | 0.084 |
| 2.16 | 2.2 | (16, 16)@FT _h $(7, 0)$ | 0.087 |
| 0.78 | 1.9 | $(10,0)$ @FT $_{s}(6,0)$ | 0.089 |
| 0.78 | 1.9 | (10,0)@FT _h $(6,0)$ | 0.090 |
| 0.81 | 1.9 | (6,6)@FT _h $(6,0)$ | 0.091 |
| 1.41 | 2.5 | (18,0)@FT _h $(8,0)$ | 0.091 |
| 0.63 | 1.9 | (8,0)@FT _s $(6,0)$ | 0.093 |
| 0.63 | 1.9 | (8,0)@FT _h $(6,0)$ | 0.094 |
| 0.86 | 1.9 | (5.5)@FT. (6.0)@FT. (11.0) | 0.100 |
| | 3.5 | $(0,0) \cong \Gamma_h(0,0) \cong \Gamma_{h2}(11,0)$ | |
| 0.67 | 2.1 | (5,5)@C ₇₀ T _s $(6,0)$ | 0.578 |
| 0.67 | 2.1 | $(5,5)@C_{70}T_h(6,0)$ | 0.807 |

Энергия образования молекулярно связанных структур



Рис. 3. УНТ-фрагменты с фуллереном C₆₀, "прилипшим" к вогнутому ($\pi/2$) SW-дефекту (a) и к выпуклому участку ($\pi/4$) SW-дефекта (b) на нанотрубе (16, 16)

лы фуллеренов вращаются по всем степеням свободы, в том числе и вокруг нанотрубы.

В качестве примера исследования устойчивости систем CNT@FT мы приведем результаты МДмоделирования структуры (10,0)@FT_h(6,0) при постоянной температуре (T = 100, 200 и $300 \,\mathrm{K}$) в течение 15 пс при шаге 0.1 фс. В качестве расчетного фрагмента было выбрано 2 периода суперячейки системы. При 100 К фуллерены стоят на месте, при 200 К слегка колеблются вокруг оси нанотрубы со смещением около 0.05 нм, а при 300 К наблюдаются медленное движение вокруг УНТ и вращение фуллеренов вокруг своей оси (один оборот – около 30 пс). Это время по порядку величины совпадает с измеренным методом ядерного магнитного резонанса периодом вращения C_{60} (от 6.8 до 14.9 пс) в фуллерите при изменении температуры от 241 до 331 К [18, 19], а также с периодом вращения фуллеренов при 300 K, помещенных между двумя слоями графена (10 пс) [3], хотя и несколько превосходит их.

Интересно, что в случае многослойного покрытия нанотрубы фуллерены могут изменять первоначальную укладку. Так, в случае трех C_{60} -слоев на нанотрубе с близким к фуллереновому диаметром МДрасчет показывает, что при 100 К фуллерены выстраиваются вокруг УНТ в виде линейных цепочек, плотно упакованных друг с другом в гексагональную решетку (рис. 3d).

Энергетические характеристики. Рассматриваемые системы CNT@FT являются устойчивыми и энергетически выгодными по сравнению с отдельными их элементами. Энергия образования (выгодного соединения молекул в систему) в них оценивалась по следующей формуле:

$$E = (E_s E_{nt} - n_f E_f)/N, \tag{4}$$

Письма в ЖЭТФ том 97 вып. 1-2 2013

где E_s – энергия системы, E_{nt} – энергия нанотрубы, n_f – количество фуллеренов в структуре, E_f – энергия одной молекулы C₆₀, N – количество атомов всей структуры. Полученные для различных систем CNT@FT энергии приведены в табл. 1. Из их сравнения видно, что "гексагональная" укладка фуллеренов относительно друг друга в слое FT является более энергетически выгодной по сравнению с "квадратной".

В расчетах использовались периодические граничные условия. Период ячейки выбирался так, чтобы расстояние между самими фуллеренами и нанотрубой соответствовало формулам (1) и (4).

Закрепление. Из-за малого трения Фуллерены в принципе могут "соскакивать" с нанотрубы (эффект, аналогичный "телескопическому" вытягиванию однослойной нанотрубы из многослойной [20]). Поэтому интересно выяснить, может ли фуллереновая "шуба" более тесно прикрепиться к нанотрубе. Известно, что в реальности на УНТ существуют дефекты. Даже на наиболее совершенной однослойной нанотрубе их оказывается несколько на одном микрометре [1,21]. Мы рассмотрели ситуацию, когда фуллерен может "прилипнуть" к дефекту из-за большей величины взаимодействия с ним, чем с совершенной поверхностью УНТ. При этом другие фуллерены будут пристраиваться к одной из молекулярно (или ковалентно) прикрепленных к дефекту молекул С₆₀ и тем самым формировать фуллереновую "шубу" с увеличением общей молекулярной связи ее с УНТ.

В УНТ наблюдаются главным образом дефекты типа Стоуна-Валиса (S-W) [21]. (Они хорошо идентифицируются с помощью сканирующей электронной микроскоскопии (СЭМ) [22].) Мы оценили энергетику прикрепления к одному из таких дефектов фуллерена для нанотруб диаметром 0.7-2.8 нм разного типа (в основном кресельного) (рис. 3). Подобный дефект представляет собой конфигурацию из двух пентагонов и двух гептагонов, возникающих при локальном повороте одной С-С связи между четырьмя гексагонами на угол $\pi/2$. Высокая энергия формирования барьера такой реакции оценивается в 4.8 эВ [23], что объясняет малую плотность дефектов S-W на нанотрубе. Подобный дефект легко образуется под действием внешних неравновесных условий (например, быстрого охлаждения после нагрева или облучения электронами [23]). Он остается стабильным при комнатной температуре за счет высокого барьера обратного разворота связи (≈ 5 эВ [24]). С помощью СЭМ наблюдались различные развороты S-Wдефекта по отношению к оси УНТ (различные расположения С–С-связи, объединяющей два пентагона)

Письма в ЖЭТФ том 97 вып. 1–2 2013

[22, 23]. Так, для УНТ кресельного типа возможны углы разворота связи относительно оси УНТ $\alpha = \pi/2$ (рис. 3а) и $\pi/4$ (рис. 3b), а для УНТ типа "зигзаг" α равно $3\pi/4$ и 0. Для хиральных УНТ существует множество углов поворота α S–W-дефекта. Их можно разделить на группы с образованием тупого или острого углов α . Примеры прилипания фуллерена к нанотрубе приведены на рис. 3.

Для УНТ кресельного типа в случае, если угол между осью нанотрубы и SW-связью составляет $\pi/2$, в структуре УНТ появляется вогнутый участок, в который может "ложиться" фуллерен (рис. 3а). При этом взаимодействие Ван-дер-Ваальса оказывается больше по сравнению со случаем расположения С₆₀ на бездефектном участке нанотрубы. Например, выигрыш в энергии "прилипания" для нанотрубы (13, 13) составляет ≈ 0.35 эВ/атом.

Нами проведен расчет оптимальных геометрий структур УНТ@С₆₀ с дефектами и без них при периодических граничных условиях. Длина УНТ во всех расчетах составляла более 3.5 нм, чтобы исключить влияние фуллеренов друг на друга, а также большую плотность дефектов. Расчет показывает, что размеры возникающей вогнутости в зависимости от диаметра УНТ (D = 0.7-2 нм) колеблются в следующих пределах: глубина $H_d = (0.06-0.15)$ нм, длина $L_d = (0.54-0.56)$ нм. Таким образом, фуллерен подходит на $\approx 0.1-0.2$ нм ближе к центру УНТ, увеличивая область межмолекулярного взаимодействия.

Если угол между осью и связью составляет $\pi/4$, на УНТ образуется небольшая выпуклость высотой $H_d \approx 0.5$ нм (рис. 3b), вблизи которой прилипание C_{60} может также иногда быть более выгодным, чем прилипание к бездефектному участку нанотрубы.

Для зигзагообразных нанотруб наличие S–Wдефекта с поворотом С–С-связи приводит к появлению выпуклости, что уменьшает энергию взаимодействия С₆₀ с ней. Таким образом, возможны случаи как увеличения, так и уменьшением энергии образования связи за счет наличия дефекта.

Похожая ситуация наблюдается для хиральных нанотруб. Если дефект приводит к образованию вогнутости, энергия образования увеличивается. В случае же выпуклости в зависимости от диаметра УНТ возможно как небольшое увеличение, так и уменьшение ее относительно "бездефектного прилипания".

Данные по разности энергий "прилипания" $\Delta E = (E_f - E_d)/N$ к дефектному (E_d) и свободному бездефектному (E_f) участкам нанотруб (где $E_{d,f}$ – полные энергии выбранного фрагмента, N – количество атомов в системе) приведены в табл. 2.

Таблица 2

| УНТ | α | ΔЕ (эВ/ат.) | α | ΔE (эB/ат.) |
|----------|------------|-------------|-------------|---------------------|
| (6, 6) | | -0.02 | | -0.03 |
| (10, 10) | | -0.04 | | 0.09 |
| (13, 13) | -(2 | -0.11 | -/4 | 0.11 |
| (16, 16) | 11/2 | -0.05 | 1/4 | -0.13 |
| (8, 0) | C W | 0.02 | | |
| (12, 0) | | -0.03 | | 0.01 |
| (14, 0) | ů ů | 0.15 | 2-/4 | 0.10 |
| (24, 0) | 0 | -0.01 | 5π/4 | |
| (5, 4) | C W | 0.01 | C W | 0.02 |
| (7, 8) | | -0.03 | | -0.01 |
| (12, 11) | Тупой угол | -0.01 | Острый угол | 0.07 |

Энергетические характеристики ΔE в зависимости от угла α между разворачиваемой С–С-связью и осью УНТ*)

^{*)}На схемах: штриховая линия – С–С-связь до поворота, сплошная – после поворота с образованием SW-дефекта.

Расчет показал, что наличие на УНТ дефектавакансии (отсутствие одного или двух С-атомов в решетке нанотрубы) мало сказывается на увеличении энергии "прилипания" фуллерена (< 0.02 эB/ат.для УНТ с диаметром в рассматриваемом диапазоне 0.6-2 нм).

Электронные спектры. Для построения электронных спектров был использован метод теории функционала плотности DFT [25], реализованный в программном пакете Siesta [26]. Он позволяет проводить квантово-химические расчеты из первых принципов (ab initio) в рамках метода локальной электронной плотности (LDA) в параметризации Пердью и Цунгера [27]. Исследуемые структуры помещались в "периодичный ящик" так, чтобы расстояние между ними и их периодичными образами было не меньше 10 Å. Интегрирование по зоне Бриллюэна проводилось по сетке Монхорста–Пака 1 × 1 × 50.

В качестве примеров нами были рассмотрены структуры с нанотрубой (7,0), окруженной "шубой" $FT_s(5,0)$ и $FT_h(5,0)$. Элементарная ячейка системы (7,0)@ $FT_s(5,0)$ была выбрана из 5 ячеек нанотрубы и 10 фуллеренов, что дает соразмерность входящих в нее фрагментов структуры. Для расчета были заданы периодические граничные условия с параметрами трансляции z = 21.23 Å вдоль оси трубы и = y = 50 Å для исключения химического взаимодействия между соседними структурами. Ячейка системы (7,0)@ $FT_h(5,0)$ содержит на одну ячейку трубы меньше, поскольку гексагональная упаковка является более плотной. Следовательно, параметр трансляции z = 16.97 Å (параметры x = y = 50 Å, как и в предыдущем случае).

На рис. 4 представлено сравнение энергетических спектров систем (7,0)@FT $_{h,s}(5,0)$ и их компонент. Углеродная нанотруба (7,0) имеет запрещенную зону $E_g = 0.27$ эВ (рис. 4а). Изолированная молекула С₆₀ имеет разницу энергий между верхней заполненной молекулярной орбиталью (НОМО) и нижней свободной (LUMO) в 1.5 эВ (рис. 4b), а ее электронные уровни сильно вырождены из-за высокой симметрии усеченного икосаэдра С₆₀ [17]. Спектры нанотрубы с оболочкой из фуллеренов с различной их упаковкой представлены на рис. 4с-е. Характер спектра CNT@FT вблизи уровня Ферми изменяется слабо по сравнению с нанотрубой (7,0): ширина запрещенной зоны практически сохраняется (E_q для s-(h-) упаковки равна 0.25 (0.27) эВ). Поскольку суперячейки систем (7,0)@FT_{h,s}(5,0) содержат в себе 4 или 5 элементарных ячеек нанотрубы в зависимости от упаковки фуллеренов (4 для "гексагональной" и 5 для "квадратной"), такое увеличение периода системы вдоль оси нанотрубы приводит к уменьшению зоны Бриллюена (ЗБ) и увеличению числа ветвей в спектре (рис. 4с-е) по сравнению со спектром одной нанотрубы (рис. 4а). Добавление фуллеренов и потеря ими симметрии икосаэдра из-за молекулярного взаимодействия с нанотрубой приводит к образованию минизон. Последние состоят из большого числа ветвей спектра, что связано со снятием вырождения уровней С₆₀ и сверткой ветвей УНТ в меньшую ЗБ (сравните рис. 4a и d). Как видно из сравнения рис. 4c

Письма в ЖЭТФ том 97 вып. 1-2 2013



Рис. 4. Энергетические спектры E(k) квазиодномерной системы CNT@FT и ее компонент: (a) – нанотрубы (7,0), (b) – фуллерена C₆₀, (c) – системы (7,0)@FT_s(5,0), (d) – минизон вблизи уровня Ферми, (e) – системы (7,0)@FT_h(5,0). Штриховая линия – уровень Ферми

и е, тип упаковки фуллереновой "шубы" на характер спектра значительно не влияет: примерно одинаковой ширины минизоны остаются сосредоточенными вблизи энергий, соответствующих уровням свободного фуллерена С₆₀. Спектры систем с другими вставленными УНТ (как типов "зигзаг" и "кресло", так и хиральными) имели тот же характер широких минизон и щель E_g , мало отличающуюся от запрещенной зоны "одинокой" УНТ.

Выводы. Итак, в настоящей работе предложена новая стабильная, энергетически выгодная углеродная структура из нанотрубы, окруженной слоем фуллеренов. Получены формулы для построения "шубы" с плотными упаковками фуллеренов. В качестве выгодного места зарождения такого слоя рассмотрен дефект S-W на УНТ, на котором должен "задержаться" первый фуллерен C₆₀ в силу большего притяжения его силами Ван-дер-Ваальса, чем в случае совершенной цилиндрической поверхности УНТ. Подобная "шуба" может быть построена для любой УНТ при использовании приведенных авторами формул. Благодаря проводящим свойствам и широким спектрам плотности состояний вблизи Г-точки электронного CNT@FT-спектра, возникающим изза взаимодействия фуллеренов с УНТ, подобные соединения могут быть использованы в фотогальванических устройствах. Можно надеяться, что новые композитные CNT@FT-структуры с исключительно широким электронным энергетическим спектром будут востребованы и в различных физико-химических приложениях.

Авторы благодарны за плодотворные обсуждения проф. Йохену Брюнингу (J. Bruening) и проф. Евге-

нию Кацу (Е. Katz). Работа выполнена при поддержке Российского фонда фундаментальных исследований (грант # 11-02-01453/12), а так же совместного русско-немецкого гранта DFG 436 RUS 113/990/0-1 и программы F7-2012 (гранта FAERCAR). Все вычисления выполнены с использованием ресурсов межведомственного суперкомпьютерного центра (МСЦ) и суперкомпьютерного комплекса МГУ "Ломоносов".

- Carbon nanotubes: Properties and application (ed. by M. J. O'connell), CRC Press, FL, USA, 2006.
- S. Saito and A. Oshiyama, Phys. Rev. B 49, 17413 (1994).
- M. Ishikawa, S. Kamiya, S. Yoshimoto et al., Journal of Nanomaterials 2010, (2010).
- D. Kondo, S. Sato, and Y. Awano, Applied Physics Express 1, 074003(3) (2008).
- Л. А. Чернозатонский, Е. Ф. Шека, А. А. Артюх, Письма в ЖЭТФ 89, 412 (2009)
- A.G. Nasibulin, P.V. Pikhitsa, H. Jiang et al., Nature Nanotechnology 2(3), 156 (2007).
- 7. X. Wu and X. C. Zeng, ACS Nano. 2, 7 (2008).
- C. Li, Y. Chen, Y. Wang et al., J. Mater. Chem. 17, 2406 (2007).
- N. S. Sariciftci, D. Braun, C. Zhang et al., Appl. Phys. Lett. 62, 6 (1993).
- Langmuir-Blodgett film // Wikipedia, the free Encyclopedia. – http://en.wikipedia.org/wiki/ Langmuir%E2%80%93Blodgett film.
- M. Zhang, A. Jagota, M.S. Strano et al., Science **302**, 1545 (2003).
- 12. R. O. Erickson, Science **181**(4101), 705 (1973).
- Л. А. Чернозатонский, Письма в ЖЭТФ 80(10), 732 (2004).

- 14. J. D. Gale and A. L. Rohl, Mol. Simul. 29, 291 (2003).
- 15. D.W. Brenner, Phys. Rev. B **42**, 9458 (1990).
- 16. J. E. Lennard-Jones, Proc. Roy. Soc. A 106, 463 (1924).
- Fullerene polymers and fullerene polymer composites (ed. by P. C. Eklund and A. M. Rao), Springer, Berlin, 2000.
- P. A. Heiney, G. B. M. Vaughan, J. Fischer et al., Phys. Rev. B 45, 4544 (1992).
- R. D. Johnson, C. S. Yannoni, H. C. Dorn et al., Science 255, 1235 (1992)
- 20. J. Cumings and A. Zettl, Science **289**(5479), 602 (2000).
- 21. F. Banhart, J. Kotakoski, and A.V. Krasheninnikov,

ACS Nano 5, 26 (2011).

- Y. Miyamoto, A. Rubio, S. Berber et al., Phys. Rev. B 69, 121413R (2004)
- L. Li, S. Reich, and J. Robertson, Phys. Rev. B 72, 184109 (2005).
- 24. J. Kotakoski, J. C. Meyer, S. Kurasch et al., Phys. Rev. B 83, 245420 (2011).
- P. Hohenberg and W. Kohn, Phys. Rev. A 136, 864 (1964).
- 26. Y. J. M. Soler, E. Artacho, J. D. Gale et al., J. Phys.: Condens. Matter 14, 2745 (2002).
- 27. J. P. Perdew and A. Zunger, PRB 23, 5075 (1981).