13,14

Электронная структура зоны проводимости при формировании сверхтонких пленок фуллеренов на поверхности оксида германия

© А.С. Комолов, Э.Ф. Лазнева, Н.Б. Герасимова, Ю.А. Панина, А.В. Барамыгин, Г.Д. Зашихин

Санкт-Петербургский государственный университет, Санкт-Петербург, Россия E-mail: a.komolov@spbu.ru

(Поступила в Редакцию 28 октября 2015 г.)

Приведены результаты исследования электронной структуры зоны проводимости в энергетическом диапазоне на 5-25 eV выше уровня Ферми E_F и пограничного потенциального барьера при осаждении пленок азиридинилфенилпирролофуллерена (АРР-С₆₀) и фуллерена (С₆₀) на поверхность реального оксида германия ((GeO₂)Ge). Содержание окисла на поверхности (GeO₂)Ge определялось методом рентгеновской фотоэлектронной спектроскопии. Для установления электронных свойств использовалась методика регистрации отражения от поверхности тестирующего пучка низкоэнергетических электронов, реализованная в режиме спектроскопии полного тока. Исследованы закономерности изменения тонкой структуры спектров полного тока (ТССПТ) в процессе увеличения толщины покрытия АРР-С₆₀ и С₆₀ до 7 nm. При сравнении структуры максимумов ТССПТ пленок C₆₀ и АРР-С₆₀ удалось выделить энергетический диапазон на 6–10 eV выше $E_{\rm F}$, энергетические состояния в котором обусловлены как π^* -, так и σ^* -состояниями, а ТССПТ обладает различной структурой максимумов для пленок АРР-С₆₀ и незамещенного С₆₀. Формирование пограничного потенциального барьера при осаждении АРР-С₆₀ и С₆₀ на поверхность (GeO₂)Ge сопровождается увеличением работы выхода поверхности $E_{\rm vac} - E_{\rm F}$ на 0.2–0.3 eV, что соответствует переносу электронной плотности от подложки к исследованным органическим пленкам. Наибольшие изменения происходят при увеличении толщины покрытия до 3 nm, а при дальнейшем осаждении APP-C₆₀ и C₆₀ работа выхода поверхности изменяется незначительно.

Работа выполнена при поддержке научного гранта СПбГУ 11.38.219.2014, РФФИ (№ 14-03-00087 и 15-29-05786).

Использовано оборудование научного парка СПбГУ "Физические методы исследования поверхности".

1. Введение

В последнее время в научной литературе проявляется значительный интерес к исследованиям электронных свойств полупроводниковых органических материалов благодаря возможности их применения в качестве компонентов устройств органической электроники и устройств на основе отдельных молекул [1-4]. Наряду с поверхностями металлов и кремния поверхность германия является перспективной для использования в качестве подложки при формировании полупроводниковых органических покрытий [5-7]. Электронные свойства органических материалов можно модифицировать путем формирования композитов с неорганическими наночастицами [1,8,9], воздействия со стороны поверхности неорганического полупроводника [10] или введения в состав молекул поляризующих примесей [11]. Значительный интерес представляют молекулы с концевыми заместителями на основе фуллеренов (С₆₀) вследствие возможности образования ковалентной связи между фуллеренами и поверхностью золота, часто используемого в качестве материала электродов [12]. Ранее были синтезированы вещества на основе фенилпирролов с концевыми заместителями на основе С₆₀ и продемонстрирована

возможность их использования в качестве молекулярных проволок [12–14]. Можно предположить, что в молекуле азиридинилфенилпирролофуллерена (АРР-С₆₀) (рис. 1) фуллереновые заместители притягивают электронную плотность из центральной сопряженной части молекулы [15,16]. Такой перенос заряда внутри молекулы влияет на структуру валентных и незаполненных электронных состояний [12,16].

В настоящей работе использовалась методика отражения от поверхности тестирующего пучка медленных электронов (very low energy electron diffraction —



Рис. 1. Структурная формула молекулы азиридинилфенилпирролофуллерена (АРР-С₆₀).

VLEED), реализованная в режиме спектроскопии полного тока (СПТ) [17]. Приведены результаты исследования формирования интерфейсного потенциального барьера и структуры максимумов вакантных электронных состояний в диапазоне на 5–25 eV выше уровня Ферми E_F при осаждении ультратонких органических пленок на основе молекул C_{60} и APP- C_{60} на поверхность окисленного германия (GeO₂)Ge.

2. Эксперимент

Для приготовления пленок использовались реактивы С60 (производитель Sigma-Aldrich) и АРР-С₆₀, синтезированный согласно процедуре, описанной в работе [14]. Реактивы в течение нескольких часов выдерживали в вакуумной камере с базовым давлением 10⁻⁷ Ра при температуре 100°С для их обезгаживания. Для приготовления пленочных образцов проводилось термическое осаждение со скоростью 0.1 nm/min, при этом допускалось изменение давления на порядок выше базового. В качестве подложек для нанесения пленок использовались пластины монокристаллического дырочного германия, легированного галлием (ГДГ-30), предварительно очищенные в 10% растворе НF. Такая процедура очистки приводит к удалению окисла с поверхности и последующему нарастанию слоя нового реального окисла толщиной около 3-5 nm [18]. Следует ожидать, что поверхность реального оксида германия ((GeO₂)Ge), полученная в атмосферных условиях, будет иметь углеродсодержащие и другие примеси. Атмосферные примеси можно удалить путем очистки поверхности in situ в условиях вакуума [19,20]. В настоящей работе специальная очистка поверхности (GeO₂)Ge не проводилась, была проведена лишь серия незначительных импульсных нагревов до 150-200°С. Вместе с этим был проведен анализ состава поверхности (GeO₂)Ge с помощью рентгеновской фотоэлектронной спектроскопии (XPS) на установке Escalab 250Xi (Thermo Fisher Scientific Inc.). В диапазоне энергий связи от 0 до 1000 eV в XPS-спектрах были преимущественно обнаружены максимумы, соответствующие атомам германия, кислорода и углерода: Ge_{3d} (29.5 eV), O_{1s} (532 eV) и C_{1s} (284.7 eV). С учетом табличных значений коэффициентов чувствительности при регистрации этих элементов относительный атомный состав Ge : О : С анализируемого приповерхностного слоя можно оценить как 1:1:1. Таким образом, исследованная поверхность (GeO₂)Ge содержала значительное количество примеси углерода. Значительное относительное количество атомов германия можно связать с тем, что глубина анализа в области энергий максимума Ge_{3d} превышает 5 nm, т.е. характерные значения толщины слоя реального оксида германия [21]. Работа с загрязненной поверхностью (GeO₂)Ge хоть и несколько затрудняет анализ результатов, но позволяет приблизить свойства (GeO2)Ge к свойствам поверхностей германия, которые используются при приготовлении приборных структур без использования вакуума.

Толщина осаждаемых покрытий С60 и АРР-С₆₀ достигала 7-8 nm, что контролировалось с помощью кварцевых микровесов и путем анализа изменения интенсивности максимумов при измерениях методом спектроскопии полного тока [12,22]. В методике СПТ параллельный пучок электронов с площадью поперечного сечения 0.2-0.4 mm² направляется по нормали к исследуемой поверхности, и регистрируется производная по энергии от полного тока S(E), проходящего через образец, как функция энергии падающих электронов. СПТ предоставляет возможность определять работу выхода поверхности исследуемых образцов $E_{\rm F}-E_{\rm vac}$, и при изменении энергии падающих электронов в диапазоне от 5 до 25 eV производятся измерения тонкой структуры спектров полного тока (ТССПТ). Ранее теоретически и экспериментально было показано, что в случае органических полупроводниковых материалов максимумы ТССПТ соответствуют нижним границам особенностей плотности незаполненных электронных состояний [23-26].

3. Результаты и обсуждение

Результаты формирования ТССПТ пленок C_{60} в процессе их осаждения на поверхность (GeO₂)Ge представлены на рис. 2. В ТССПТ подложки (GeO₂)Ge не наблюдается четко выраженных особенностей (рис. 2, толщина покрытия 0 nm). Это отличает ТССПТ используемой в настоящей работе подложки от ТССПТ более тщательно очищенных *in situ* поверхностей германия, использовавшихся в [19,20]. Действительно, как обсуждалось в разделе 2, XPS-анализ показал присутствие значительного количества углеродсодержащих загрязнений на исследуемой поверхности (GeO₂)Ge. А наличие



Рис. 2. ТССПТ в процессе осаждения покрытия C60 на поверхность $(GeO_2)Ge$. $S_1 - S_6$ — максимумы ТССПТ, характерные для пленок C₆₀. Около кривых указана соответствующая толщина пленки C₆₀.



Рис. 3. Сравнение ТССПТ для C_{60} и АРР- C_{60} . *а* — ТССПТ C_{60} на поверхности (GeO₂)Ge (*I*) и оксида кремния (*2*), *b* — ТССПТ АРР- C_{60} на поверхности (GeO₂)Ge (*I*) и оксида кремния (*2*). S_1-S_6 и L_1-L_4 — максимумы ТССПТ, характерные для пленок C_{60} и АРР- C_{60} соответственно. Вертикальные штриховые линии показаны для удобства сравнения положений максимумов.

загрязнений, вероятно, приводит к размазыванию спектральных особенностей ТССПТ. По мере увеличения толщины C₆₀-покрытия до 7 nm в ТССПТ (рис. 2) отчетливо проявляются шесть максимумов: максимумы $S_1 - S_4$ с энергиями 7, 8, 9.5 и 12 eV, двойной максимум S₅ с вершинами при энергиях 15.5 и 17 eV и максимум S_6 с энергией 20 eV. Такая структура максимумов хорошо согласуется с ТССПТ, полученной нами в работе [16] при осаждении пленок С₆₀ на поверхность окисленного кремния. Максимумы S₁-S₆ ТССПТ пленок C₆₀ на подложке $(GeO_2)Ge$ (рис. 3, *a*, кривая 1) сдвинуты приблизительно на 0.5 eV в сторону меньших энергий электрона относительно максимумов ТССПТ пленок С₆₀ на подложке окисленного кремния [16] (рис. 3, a, кривая 2), но структура максимумов S₁-S₆ аналогична в обоих случаях. Таким образом, для этих пограничных структур выбор материала подложки не оказывает существенного влияния на ТССПТ осаждаемого покрытия.

На рис. 4 представлены ТССПТ покрытия пленок замещенного фуллерена, APP-C₆₀, в процессе осаждения на поверхность (GeO₂)Ge. По мере увеличения толщины APP-C₆₀ покрытия до 7 nm интенсивность основных максимумов ТССПТ увеличивается. ТССПТ пленок APP-C₆₀ (рис. 4) демонстрирует четыре основных максимума: L_1-L_4 с энергиями 7.5, 11.5, 16 и 19.5 eV соответственно. Такая структура максимумов соответствует ТССПТ, полученной нами в работе [16] при осаждении APP-C₆₀ на поверхность окисленного кремния. Сравнение ТССПТ пленок APP-C₆₀ на поверхностях окисленного кремния и германия (GeO₂)Ge представлено на рис. 3, *b*. При детальном рассмотрении видно, что в случае пленки APP-С₆₀ на поверхности (GeO₂)Ge (рис. 3, b, кривая 1) максимумы L1 и L2 ТССПТ сдвинуты приблизительно на 0.5 eV относительно соответствующего максимума ТССПТ этой же пленки на поверхности окисленного кремния (рис. 3, b, кривая 2). Это может быть связано с различием особенностей формирования пленок АРР-С₆₀ на двух выбранных видах подложек. Можно заметить, что в случае пленок АРР-С₆₀ на поверхности оксида кремния (рис. 3, b, кривая 2) все максимумы ТССПТ имеют несколько большую ширину по сравнению с теми же максимумами ТССПТ в случае пленок на подложке $(GeO_2)Ge$ (рис. 3, b, кривая 1). Для определения характера максимумов $S_1 - S_6$ (рис. 2) и $L_1 - L_4$ (рис. 4) целесообразно использовать результаты работы [27], в которой для молекул С₆₀ и АРР-С₆₀ расчетным методом установлено расположение области π^* -орбиталей в интервале от 2 до 5.5 eV. Область смешанных π^* - и σ^* -обриталей располагается в энергетическом диапазоне от 5.5 до 8.7 eV. Область σ^* -обриталей располагается при энергиях выше 8.7 eV. Расчет проводился в программном пакете GAUSSIAN 09 [28] при помощи теории функционала плотности с использованием гибридного функционала B3LYP [29] в базисе 6-31G(d).

При сравнении ТССПТ C_{60} и APP- C_{60} (рис. 3) можно заметить, что наибольшие различия наблюдаются при энергиях в диапазоне до 10 eV выше уровня Ферми: двум максимумам пленки APP- C_{60} соответствуют четыре максимума пленки C_{60} как в случае кремниевой, так и в случае германиевой подложки (рис. 3, *a* и *b*). В то же время при энергиях более 10 eV над уровнем Ферми ТССПТ пленок C_{60} и APP- C_{60} практически не различаются. При этом в случае пленки APP- C_{60} максимумы



Рис. 4. ТССПТ в процессе осаждения покрытия APP- C_{60} на поверхность (GeO₂)Ge. L_1-L_4 — максимумы ТССПТ, характерные для пленок APP- C_{60} . Около кривых указана соответствующая толщина пленки APP- C_{60} .



Рис. 5. Изменение положения уровня вакуума E_{vac} относительно E_{F} в зависимости от толщины покрытия APP-C₆₀ (*a*) и C₆₀ (*b*).

ТССПТ L_2-L_4 сдвинуты примерно на 1 eV в сторону меньших энергий электрона относительно максимумов ТССПТ пленки C₆₀. Это свидетельствует о том, что введение азиридинилфенилпиррол-заместителя в молекулу C₆₀ оказывает наибольшее влияние на ТССПТ в энергетическом диапазоне от 6 до 10 eV, т.е. в области смешанных состояний и в области низколежащих σ^* -состояний.

Путем регистрации энергетического положения первичного СПТ-пика проведен анализ структуры интерфейсного барьера в пограничной области при осаждении исследуемых пленок на поверхность (GeO₂)Ge. Значение $E_{\rm vac} - E_{\rm F}$ для подложки (GeO₂)Ge было установлено равным $4.5 \pm 0.1 \,\text{eV}$, что является характерным значением работы выхода для этой поверхности [30]. При осаждении пленки АРР-С₆₀ значения *E*_{vac}-*E*_F увеличивались монотонно до $4.7 \pm 0.1 \,\mathrm{eV}$ (рис. 5, *a*). Для пленки С₆₀ по мере увеличения толщины напыляемого покрытия работа выхода увеличилась до $4.8 \pm 0.1 \, \mathrm{eV}$ (рис. 5, b). Увеличение работы выхода при осаждении пленки соответствует переносу отрицательного заряда в органическую пленку из подложки. Это хорошо согласуется с тем, что фуллерены выступают в роли акцептора электронов по отношению к ряду поверхностей полупроводниковых материалов [12,31], и результатами работы [32], в которой упоминалось об увеличении работы выхода пленок малых органических молекул при введении электрон-притягивающих заместителей. Наиболее значительное изменение работы выхода $E_{\rm vac} - E_{\rm F}$, при формировании интерфейсов APP-C₆₀/(GeO₂)Ge и C₆₀/(GeO₂)Ge происходит при увеличении толщины органического покрытия до 3 nm, когда ТССПТ осаждаемой пленки еще не полностью сформирована (рис. 5). На фоне таких изменений значений $E_{\rm vac} - E_{\rm F}$ существенных изменений энергетического положения максимумов

ТССПТ подложки и ТССПТ осаждаемой пленки не наблюдалось. Это свидетельствует о том, что изменение работы выхода вызвано главным образом изменением состава поверхностного слоя в процессе нанесения органического материала на подложку.

4. Заключение

Проведены исследования тонкой структуры спектров полного тока и пограничного потенциального барьера при осаждении тонких пленок С₆₀ и АРР-С₆₀ на поверхность реального оксида германия ((GeO₂)Ge). ТССПТ исследованы в энергетическом диапазоне на $5-25\,\text{eV}$ выше E_{F} , толщина осаждаемых пленок достигала 7 nm. Установленное расположение максимумов ТССПТ пленок АРР-С₆₀ на поверхности (GeO₂)Ge хорошо согласуется с расположением максимумов ТССПТ этих пленок на поверхности окисленного кремния. При сравнении ТССПТ пленок С60 и АРР-С60 в энергетическом диапазоне на $10-25 \, \text{eV}$ выше E_{F} , соответствующем области σ^* -состояний исследованных пленок, значительного различия в расположении максимумов ТССПТ не обнаружено. В диапазоне на $6-10 \,\mathrm{eV}$ выше E_{F} , энергетические состояния в котором обусловлены как π^* -, так и σ^* -состояниями, в ТССПТ пленок АРР-С₆₀ обнаружено два максимума, в то время как ТССПТ пленок незамещенного С₆₀ обладает четырьмя максимумами. По мере формирования интерфейса APP- $C_{60}/(GeO_2)Ge$ происходит увеличение работы выхода от 4.5 до 4.7 eV, а в случае интерфейса C₆₀/(GeO₂)Ge обнаружено увеличение работы выхода от 4.5 до 4.8 eV. Наиболее заметное изменение работы выхода происходит при увеличении до толщины осаждаемых покрытий C₆₀ и APP-C₆₀ до 3 nm.

Авторы благодарят А.Ф. Хлебникова за предоставление реактива замещенного фуллерена.

Список литературы

- J. Jo, J.-R. Pouliot, D. Wynands, S.D. Collins, J.Y. Kim, T.L. Nguyen, H.Y. Woo, Y. Sun, M. Leclerc, A.J. Heeger. Adv. Mater. 25, 34, 4783 (2013).
- [2] O.V. Kozlov, Y.N. Luponosov, S.A. Ponomarenko, N. Kausch-Busies, D.Yu. Paraschuk, Y. Olivier, D. Beljonne, J. Cornil, M.S. Pshenichnikov. Adv. Energy Mater. 5, 7, 1401657 (2015).
- [3] В.А. Закревский, Н.Т. Сударь. ФТТ 55, 1298 (2013).
- [4] I.E. Gracheva, V.A. Moshnikov, E.V. Maraeva, S.S. Karpova, O.A. Alexsandrova, N.I. Alekseyev, V.V. Kuznetsov, G. Olchowik, K.N. Semenov, A.V. Startseva, A.V. Sitnikov, J.M. Olchowik, J. Non-Cryst. Solids **358**, *2*, 433 (2012).
- [5] A.A. Ahmad Zebari, M. Kolmer, J.S. Prauzner-Bechcicki. Appl. Surf. Sci. 332, 403 (2015).
- [6] А.С. Комолов. ЖТФ 74, 5, 113 (2004).
- [7] Q. Cai, B. Xu, L. Ye, T. Tang, S. Huang, X. Du, X. Bian, J. Zhang, Z. Di, Q. Jin, J. Zhao. Appl. Surf. Sci. 316, 46 (2014).
- [8] А.Н. Алешин, И.П. Щербаков, И.Н. Трапезникова. ФТТ 56, 2, 399 (2014).
- [9] A.N. Aleshin, I.P. Shcherbakov, A.S. Komolov, V.N. Petrov, I.N. Trapeznikova. Org. Electron. 16, 186 (2015).

- [10] S. Godlewski, M. Szymonski. Int. J. Mol. Sci. 14, 2, 2946 (2013).
- [11] M. Marks, S. Sachs, C.H. Schwalb, A. Schöll, U. Höfer. J. Chem. Phys. 139, 12, 124 701 (2013).
- [12] J.K. Sørensen, J. Fock, A.H. Pedersen, A.B. Petersen, K. Jennum, K. Bechgaard, K. Kilså, V. Geshkin, J. Cornil, T. Bjørnholm, M.B. Nielsen. J. Org. Chem. **76**, *1*, 245 (2011).
- [13] C.A. Martin, D. Ding, J.K. Sørensen, T. Bjørnholm. J. Am. Chem. Soc. 130, 13 198 (2008).
- [14] A.S. Konev, A.F. Khlebnikov, H. Frauendorf. J. Org. Chem. 76, 15, 6218 (2011).
- [15] K.X. Steirer, G.A. MacDonald, S. Olthof, J. Gantz, E.L. Ratcliff, A. Kahn, N.R. Armstrong. J. Phys. Chem. C 117, 43 22 331 (2013).
- [16] А.С. Комолов, Э.Ф. Лазнева, Н.Б. Герасимова, А.А. Гавриков, А.Е. Хлопов, С.Н. Ахремчик, М.В. Зимина, Ю.А. Панина, А.В. Поволоцкий, А.С. Конев, А.Ф. Хлебников. ФТТ 56, 8, 1608 (2014).
- [17] A.S. Komolov, E.F. Lazneva, S.N. Akhremtchik, N.S. Chepilko, A.A. Gavrikov. J. Phys. Chem. C 117, 24, 12633 (2013).
- [18] T. Kaufman-Osborn, K. Kiantaj, C-P. Chang, A.C. Kummel. Surf. Sci. 630, 254 (2014).
- [19] А.С. Комолов, Э.Ф. Лазнева, Н.Б. Герасимова, Ю.А. Панина, А.В. Барамыгин, Г.Д. Зашихин, С.А. Пшеничнюк. ФТТ 58, 2, 367 (2016).
- [20] A.S. Komolov, P.J. Møller. Appl. Surf. Sci. 212–213, 497 (2003).
- [21] M.P. Seah, W.A. Dench. Surf. Interface Analys. 1, 1, 2 (1979).
- [22] A.S. Komolov, S.N. Akhremtchik, E.F. Lazneva. Spectrochim. Acta A 798, 708 (2011).
- [23] I. Bartos. Progr. Surf. Sci. 59, 197 (1998).
- [24] С.А. Пшеничнюк, А.В. Кухто, И.Н. Кухто, А.С. Комолов. ЖТФ 81, 6, 8 (2011).
- [25] S.A. Pshenichnyuk, A.S. Komolov. J. Phys. Chem. A 116, 1, 761 (2012).
- [26] A. Modelli, S.A. Pshenichnyuk. Phys. Chem. Chem. Phys. 15, 5, 1588 (2013).
- [27] A.S. Komolov, E.F. Lazneva, N.B. Gerasimova, Yu.A. Panina, G.D. Zashikhin, A.V. Baramygin, P. Si, S.N. Akhremtchik, A.A. Gavrikov. J. Electron Spectrosc. Relat. Phenom. 205, 52 (2015).
- [28] M.J. Frisch, G.W. Trucks, H.B. Schlegel, G.E. Scuseria, M.A. Robb, J.R. Cheeseman, G. Scalmani, V. Barone, B. Mennucci, G.A. Petersson, G.A. Nakatsuji, M. Caricato, X. Li, H.P. Hratchian, A.F. Izmaylov, J. Bloino, G. Zheng, J.L. Sonnenberg, M. Hada, M. Ehara, K. Toyota, R. Fukuda, J. Hasegawa, M. Ishida, T. Nakajima, Y. Honda, O. Kitao, H. Nakai, T. Vreven, J.A. Montgomery, Jr., J.E. Peralta, F. Ogliaro, M. Bearpark, J.J. Heyd, E. Brothers, K.N. Kudin, V.N. Staroverov, R. Kobayashi, J. Normand, K. Raghavachari, A. Rendell, J.C. Burant, S.S. Iyengar, J. Tomasi, M. Cossi, N. Rega, J.M. Millam, M. Klene, J.E. Knox, J.B. Cross, V. Bakken, C. Adamo, J. Jaramillo, R. Gomperts, R.E. Stramann, O. Yazyev, A.J. Austin, R. Cammi, C. Pomelli, J.W. Ochterski, R.L. Martin, K. Morokuma, V.G. Zakrzewski, G.A. Voth, P. Salvador, J.J. Dannenberg, S. Dapprich, A.D. Daniels, Ö. Farkas, J.B. Foreman, J.V. Ortiz, J. Cioslowski, D.J. Fox. Gaussian 09. Revision D.01. Gaussian, Inc., Wallingford CT (2009).
- [29] A.D. Becke. J. Chem. Phys. 98, 5648 (1993).
- [30] N. Tallaj, M. Buyle-Bodin. Surf. Sci. 69, 428 (1977).
- [31] D. Friedrich, K. Henkel, M. Richter, D. Schmeisser. BioNanoSci. 1, 4, 218 (2011).
- [32] A.P. Hitchcock, P. Fischer, A. Gedanken, M.B. Robin. J. Phys. Chem. 91, 531 (1987).