# 06;12 Исследования фотопроводящих и фотодиэлектрических свойств гетероструктур из пленок поли-*N*-эпоксипропилкарбазола и МЕН-РРV с добавкой октабутилфталоцианина цинка

© Н.А. Давиденко,<sup>1</sup> С.В. Дехтяренко,<sup>1</sup> А.В. Козинец,<sup>1</sup> А.С. Лобач,<sup>2</sup> Е.В. Мокринская,<sup>1</sup> В.А. Скрышевский,<sup>1</sup> Н.Г. Спицына,<sup>2</sup> С.Л. Студзинский,<sup>1</sup> О.В. Третяк,<sup>1</sup> Л.С. Тонкопиева<sup>1</sup>

 <sup>1</sup> Киевский национальный университет им. Тараса Шевченко, 01601 Киев, Украина e-mail: daviden@ukrpack.net
 <sup>2</sup> Институт проблем химической физики РАН, 142432 Черноголовка, Московская область, Россия

(Поступило в Редакцию 17 марта 2010 г.)

Получены гетероструктуры из пленок поли-*N*-эпоксипропилкарбазола и [2-метокси-5-(2'-этилгексилокси)-1,4-фенилен-винилена] с добавками 2,3,9,10,16,17,23,24-октабутилфталоцианина цинка. Исследованы фотопроводящие и фотодиэлектрические свойства гетероструктур в области поглощения металлокомплекса. Фоточувствительность исследованных образцов определяется триплетным состоянием фотогенерированных электронно-дырочных пар, их диссоциацией во внешнем электрическом поле и захватом носителей заряда на энергетические ловушки. Повышенная фоточувствительность гетероструктур по сравнению с монослоями пленок поясняется большей эффективностью диссоциации фотогенерированных электронно-дырочных пар и нивелированием ловушек для неравновесных носителей заряда на границах раздела пленок.

## Введение

Органические материалы, используемые в фотовольтаических системах, многообразны по своей химической природе. Основной задачей многочисленных исследований в области химической фотоники в основном является создание молекулярных композиций ароматических и гетероароматических соединений, интенсивно поглощающих в области солнечного излучения. В последние годы разработаны фотовольтаические системы на основе богатых электронами фталоцианинов, а также синтезирован новый класс сопряженных полимеров, содержащих порфирин, пара-фенилен-винилен (PPV) и фуллереновые части [1–4]. Одним из наиболее распространенных материалов данного класса полимерных соединений является поли [2-метокси-5-(2-этилгексилокси)-1,4фенилен-винилен] (МЕН-РРV).

Длинноволновый край поглощения МЕН-РРV без специально введенных добавок находится вблизи длины волны света  $\lambda \approx 600$  nm. Для смещения спектра фоточувствительности фотоэлектрических преобразователей в ближнюю инфракрасную (ИК) область создают пленки полимерных композитов (ППК) с добавками органических красителей или металлокомплексов [5–11]. Наличие в ППК ионов металлов увеличивает скорость синглет-триплетной конверсии в электронно-дырочных парах (ЭДП), которые образуются в результате внутреннего фотоэффекта [12–14]. Для геминальных ЭДП увеличение скорости спиновой конверсии приводит к возрастанию скорости диссоциации ЭДП на свободные носители тока.

Время жизни ЭДП, которые состоят из двух парамагнитных частиц с коррелированными спинами, может быть увеличено в случае фотогенерации ЭДП на границе раздела двух ППК с различающимися электроннодонорными свойствами. В последнем случае переход носителя заряда из одного слоя ППК к другому зависит от энергетического барьера между слоями и может уменьшить вероятность геминальной рекомбинации носителей заряда. Примером таких гетероструктур являются ППК на основе МЕН-РРV и карбазолилсодержащих полимеров или олигомеров (например, поли-*N*эпоксипропилкарбазол — PEPC), первый из которых обладает электронной и дырочной проводимостью, а второй — только дырочной проводимостью.

Ранее были изучены электропроводящие свойства гетероструктуры PEPC/PPV [15] и обнаружены некоторые интересные особенности, что связано с наличием разности потенциалов ионизации карбазольных фрагментов PEPC и молекул PPV. Однако фотопроводящие свойства гетероструктур на основе ППК PEPC и MEH-PPV с сенсибилизирующими добавками не исследованы.

Целью настоящей работы есть изучение фотопроводящих и фотодиэлектрических свойств гетероструктур на основе пленок РЕРС и МЕН-РРV с добавками 2, 3, 9, 10, 16, 17, 23, 24-октабутилфталоцианин цинка (Pc<sup>Bu</sup>Zn), который является эффективным сенсибилизатором фотопроводимости ППК.

## Образцы и методика эксперимента

Для приготовления образцов использовали PEPC, MEH-PPV и Pc<sup>Bu</sup>Zn, структурные формулы молекул которых приведены ниже.

·Bu

И



Bu



Pc<sup>Bu</sup>Zn

Образцы для иследований готовили в виде структур со свободной поверхностью:

(стеклянная подложка)/ППК, где ППК — (РЕРС, MEH-PPV, MEH-PPV + 3 mass.%Pc<sup>Bu</sup>Zn, PEPC/MEH-PPV + 3 mass.%  $Pc^{Bu}Zn$ , MEH-PPV + 3 mass.%  $Pc^{Bu}Zn/$ PEPC)

и сэндвич-структур: (стеклянная подложка)/ІТО/ППК/ где ППК — (MEH-PPV + 3 mass.%  $Pc^{Bu}Zn$ , Ag,  $MEH-PPV + 3mass.\% Pc^{Bu}Zn/PEPC, PEPC/MEH-PPV +$ +3 mass.% Pc<sup>Bu</sup>Zn); ITO — электропроводящий слой SnO<sub>2</sub>: In<sub>2</sub>O<sub>3</sub>.

Гетероструктуры PEPC/MEH-PPV + 3 mass.%  $Pc^{Bu}Zn$ , MEH-PPV + 3 mass.% Pc<sup>Bu</sup>Zn/PEPC готовили методом последовательного нанесения слоев соответствующих ППК из растворов на стеклянные подложки со слоем ІТО и их последовательного высушивания. Толщина слоев в гетероструктурах была одинакова, а общая толщина ППК составляла ~ 2.0 µm и ее измеряли с помощью интерференционного микроскопа.

В образцах со свободной поверхностью измеряли спектры оптической плотности (D) в диапазоне длин волн света  $\lambda = 400-900$  nm. Образцы сэндвич-структуры использовали для измерений плотности тока до облучения светом и плотности фототока  $(j_1, j_2)$  во время и после облучения светом с длиной волны соответственно  $\lambda_1 = 633, \lambda_2 = 337 \,\mathrm{nm}$  в зависимости от электрического напряжения U (соответственно — от напряженности электрического поля E), приложенного к электрическим контактам, полярности U, напряженности (H) внешнего магнитного поля, длительности времени (t) облучения и после выключения света. В качестве источника света для измерений *j*<sub>1</sub> использовали Не-Ne-лазер с мощностью излучения 15 mW, а для измерений j<sub>2</sub> — импульсный азотный лазер с длительностью импульса излучения 8 ns и мощностю в импульсе 20 mW.

Для исследования изменений *j*<sub>1</sub> в магнитном поле использовали электромагнит, величину Н между полюсами которого можно изменять в диапазоне 0-5.5 kOe. Рассчитывали относительную величину изменения  $j_1$  под действием магнитного поля  $\delta j_{1\max} = [j_{1\max}(H) - j_{1\max}(0)] / j_{1\max}(0),$  где  $j_{1\max}(0)$  максимальное значение  $j_1$  в отсутствие  $H, j_{1 \max}(H)$  максимальное значение плотности этого фототока при наложении магнитного поля. Величину U изменяли в диапазоне 1-300 V. Кинетику тока регистрировали с помощью запоминающего осциллографа. В образцах сэндвич-структуры измеряли также зависимость тангенса угла диэлектрических потерь  $(tg \delta)$  и электрической емкости (C) от частоты (f) синусоидального переменного электрического напряжения с амплитудным значением U = 1 - 30 V без облучения и при облучении светом из области поглощения Pc<sup>Bu</sup>Zn. Величину f изменяли в диапазоне 80-2 · 10<sup>5</sup> Hz. Из этих измерений рассчитывали величину

$$\Delta \operatorname{tg} \delta = rac{\operatorname{tg} \delta_{\mathrm{PH}} - \operatorname{tg} \delta_0}{\operatorname{tg} \delta_0}$$
 $\Delta C = rac{C_{PH} - C_0}{C_0},$ 

где tg  $\delta_{PH}$ ,  $C_{PH}$  и tg  $\delta_0$ ,  $C_0$  — соответственно значение тангенса угла диэлектрических потерь, емкости после включения и до включения монохроматического света с  $\lambda_1$ . Все измерения проводили при комнатной температуре, которая соответствует условиям практического применения ППК.

#### Результаты и их обсуждение

В видимой области света пленки РЕРС не обладают собственным поглощением света, а пленки MEH-PPV характеризуются слабо выраженным максимумом поглощения вблизи  $\lambda = 520$  nm. При наличии Pc<sup>Bu</sup>Zn в ППК наблюдается полоса поглощения в ближней ИК области света (рис. 1), которая определяется поглощением молекул Pc<sup>Bu</sup>Zn.

На рис. 2 приведены результаты измерений кинетики нарастания  $j_1$  после начала облучения до квазистационарного значения  $j_{1 \max}$ , (a, b, c) а также зависимости  $j_{1 \max}$  от *E*. В двойных логарифмических координатах графики этой зависимости могут быть аппроксимированы прямыми линиями, что



**Рис. 1.** Спектры поглощения пленок МЕН-РРV (1) и МЕН-PPV + 3 mass.%  $Pc^{Bu}Zn$  (2).

позволяет описать ее аналитическим выражением  $j_{1 \max} \propto E^{m_1}$ . Из рис. 2 видно, что величина показателя степени  $m_1 > 2$  и она не зависит от полярности U. Но значение  $j_{1 \max}$  увеличивается при переходе от образцов ITO-MEH-PPV+3 mass.% Pc<sup>Bu</sup>Zn-Ag к образцам ITO-MEH-PPV+3 mass.% Pc<sup>Bu</sup>Zn/PEPC-Ag, ITO-PEPC/MEH-PPV+3 mass.% Pc<sup>Bu</sup>Zn-Ag и в двух последних случаях существенно зависит от полярности U. Это означает, что фотопроводящие свойства гетероструктур исследуемых ППК, в отличие от образцов с MEH-PPV + 3 mass.% Pc<sup>Bu</sup>Zn, являются чувствительными к полярности приложенного электрического напряжения. Более того, отрицательная полярность U на электроде ITO в образцах ITO–PEPC/MEH-PPV + 3 mass.% Pc<sup>Bu</sup>Zn–Ag обеспечивает не только увеличение  $j_{1 \text{ max}}$  в рассматриваемом ряду IIIIK, но и уменьшает вклад замедленной составляющей фототока после начала и окончания облучения образцов светом с длиной волны  $\lambda_1$  (рис. 2).

Так как приготовление образцов гетероструктур с ППК MEH-PPV + 3 mass.%  $Pc^{Bu}Zn/PEPC$ , PEPC/MEH-PPV + 3 mass.%  $Pc^{Bu}Zn$  осуществлялось посредством полива растворов, то правомерен вопрос о возможности механического смешивания компонент PEPC и MEH-PPV + 3 mass.%  $Pc^{Bu}Zn$  в гетероструктурах.

На рис. З представлены примеры кинетики фототока  $j_2$  в зависимости от полярности U. Зарегистрировано увеличение амплитуды импульса переходного тока фотопроводимости в образцах с ІТО-РЕРС/ МЕН-PPV + 3 mass.%  $Pc^{Bu}Zn - Ag$  при переходе от отрицательной к положительной полярности U на электроде ITO и отсутствие такого импульса в образцах c ITO-MEH-PPV + 3 mass.% Pc<sup>Bu</sup>Zn-Ag, ITO-MEH-PPV+3 mass.% Pc<sup>Bu</sup>Zn/PEPC-Ag. Ранее было установлено, что при облучении ультрафиолетовым (УФ) светом в слоях РЕРС происходит фотогенерация дырок с подвижностью  $\sim 10^{-6}\,cm^2s^{-1}V^{-1}$ , а в ППК на основе PPV — подвижность неравновесных носителей заряда  $\sim 10^{-3}\,{
m cm}^2{
m s}^{-1}{
m V}^{-1}$ . Так как нами был использован осциллограф с фронтом нарастания импульса переходного тока ~ 5 ns, то в экспериментах с образцами ITO-MEH-PPV + 3 mass.% Pc<sup>Bu</sup>Zn/PEPC-Ag при ис-



**Рис. 2.** Зависимости lg  $j_{1 \text{ max}} \propto \text{lg } E$  и  $j_1/j_{1 \text{ max}} = f(t)$  (эпюры a-c) в образцах с ITO-MEH-PPV + 3 mass.% Pc<sup>Bu</sup>Zn-Ag (1, 1', a); ITO-MEH-PPV + 3 mass.% Pc<sup>Bu</sup>Zn/PEPC-Ag (2, 2', b); ITO-PEPC/MEH-PPV + 3 mass.% Pc<sup>Bu</sup>Zn-Ag (3, 3', c) при положительной (1-3) и отрицательной (1'-3') полярности U на электроде ITO. Кроме того, показаны изображения сечений исследуемых образцов. Интенсивность света 20 W/m<sup>2</sup>. Момент выключения света на эпюрах a-c указан вериткальной стрелкой.

Журнал технической физики, 2011, том 81, вып. 2



106

**Рис. 3.** Кинетика фототока  $j_2$  в образцах с ITO–РЕРС/МЕН-PPV + 3 mass.% Pc<sup>Bu</sup>Zn–Ag (I, I', 2, 2') и ITO–МЕН-РРV + + 3 mass.% Pc<sup>Bu</sup>Zn–Ag (3, 3') при отрицательной (I-3) и положительной (I'-3') полярности U на электроде ITO. При измерениях зависимостей 2, 2', 3, 3' частота импульсов азотного лазера была 100 Hz. Моменты включения и выключения света с  $\lambda_2$  отмечены вертикальными стрелками.

пользовании импульсного лазера наблюдаются только квазистационарные токи фотопроводимости. Результат этих экспериментов есть подтверждение того, что в исследуемых образцах действительно образованы гетероструктуры PEPC/MEH-PPV + 3 mass.% Pc<sup>Bu</sup>Zn и MEH-PPV+3 mass.% Pc<sup>Bu</sup>Zn/PEPC.

Для установления причины возрастания  $j_{1 \max}$ при переходе от образцов с ITO-MEH-PPV + +3 mass.% Pc<sup>Bu</sup>Zn-Ag к образцам с ITO-PEPC/MEH-PPV + 3 mass.% Pc<sup>Bu</sup>Zn-Ag исследованы особенности фотогенерации ЭДП и транспорта неравновесных носителй тока. На рис. 4 представлены зависимости  $\delta j_{1 \max}(H)$ . Быстрое увеличение  $j_{1 \max}$  после включения магнитного поля (время изменения фототока магнитной соизмеримо co временем изменения индукции между полюсами электромагнита) и малое изменение  $\delta j_{1 \max}$  для  $H > 1 \, \mathrm{kOe}$  свидетельствует о том, что на первой стадии фотогенерации в основном образуются триплетные ЭДП [12–14]. При этом включение и выключение Н не влияет на ток электропроводности. Обычно ЭДП образуются в ППК из синглетных возбужденных состояний молекул красителей или родственных им соединений [11,16]. Однако наличие ионов металлов или других высокоспиновых способствовать частиц может

спиновой конверсии. Так как зависимости  $\delta j_{1 \max}(H)$ мало отличаются для исследуемых ППК, то можно сделать вывод, что наличие гетероперехода в ППК для исследуемых образцов мало влияет на спиновое состояние ЭДП. После образовния подвижных носителей заряда в результате диссоциации долгоживущих ЭДП они (носители заряда) могут попасть на энергетические ловушки вблизи центров фотогенерации — молекул Рс<sup>Ви</sup>Zn. Поэтому в кинетике тока проводимости после включения и выключения света наблюдается замедленная составляющая (рис. 2). Уменьшение доли замедленной составляющей в кинетике фототока при переходе от образцов с ITO-MEH-PPV + 3 mass.%  $Pc^{Bu}Zn$ -Ag к образцам с ITO-PEPC/MEH-PPV + 3 mass.% Pc<sup>Bu</sup>Zn-Ag И при



Рис. 4. Зависимости  $\delta j_{1 \max}(H)$  в образцах с ITO– MEH-PPV + 3 mass.% Pc<sup>Bu</sup>Zn–Ag (1), ITO–MEH-PPV + + 3 mass.% Pc<sup>Bu</sup>Zn/PEPC–Ag (2), ITO–PEPC/MEH-PPV + + 3 mass.% Pc<sup>Bu</sup>Zn–Ag (3).



**Рис. 5.** Графики  $\Delta tg \delta$ , нормированные на максимальное значение  $\Delta tg \delta_{max}$ , в зависимости от времени после начала и окончания облучения светом с  $\lambda_1$  в образцах с ITO-MEH-PPV + 3 mass.% Pc<sup>Bu</sup>Zn-Ag (1, 1'), ITO-MEH-PPV + + 3 mass.% Pc<sup>Bu</sup>Zn/PEPC-Ag (2), ITO-PEPC/MEH-PPV + + 3 mass.% Pc<sup>Bu</sup>Zn-Ag (3, 3'). Момент выключения света отмечен вертикальной стрелкой. Графики 1' и 3' измерены соответственно в образцах с ITO-MEH-PPV + + 3 mass.% Pc<sup>Bu</sup>Zn-Ag (1') и ITO-PEPC/MEH-PPV + + 3 mass.% Pc<sup>Bu</sup>Zn-Ag (1') и ITO-PEPC/MEH-PPV + + 3 mass.% Pc<sup>Bu</sup>Zn-Ag (1') и ITO-PEPC/MEH-PPV + + 3 mass.% Pc<sup>Bu</sup>Zn-Ag (3') после их длительного облучения светом с  $\lambda_1$  без приложения внешнего электрического напряжения и с закороченными электрическими контактами.



f, kHz

Рис. 6. Графики зависимости  $\Delta \operatorname{tg} \delta$  (1-3) и  $\Delta C$  (1'-3') от частоты f, измеренные в образцах с ITO-MEH-PPV+ + 3 mass.% Pc<sup>Bu</sup>Zn-Ag (1, 1'), ITO-MEH-PPV+ + 3 mass.% Pc<sup>Bu</sup>Zn/PEPC-Ag (2, 2'), ITO-PEPC/MEH-PPV+ + 3 mass.% Pc<sup>Bu</sup>Zn-Ag (3, 3') после их длительного облучения светом с  $\lambda_1$ .

отрицательной полярности *U* на электроде ITO можно пояснить отбором дырок с гетероперехода PEPC/MEH-PPV + 3 mass.% Pc<sup>Bu</sup>Zn в слой PEPC. Наличие энергетических ловушек для неравновесных носителей заряда и нивелирование их влияние гетеропереходом в ППК подтверждается результатами фотодиэлектрических исследований.

На рис. 5 представлены графики зависимости изменения tg  $\delta$ , C под действием света и после его выключения. Особенностью этих исследований является то, что кинетика изменения tg  $\delta_{PH}$ ,  $C_{PH}$  не зависит от величины и полярности U, а также — увеличения tg  $\delta$ , C при облучении светом без приложенного электрического напряжения (кривые I, I' на рис. 5). Последнее означает, что в ППК при облучении светом с  $\lambda_1$  происходит фотогенерация и накопление электрических зарядов, время жизни которых значительно превосходит время жизни геминальных ЭДП.

На рис. 6 представлены зависимости  $\Delta \operatorname{tg} \delta$  и  $\Delta C$  от f, измеренные в образцах после их длительного облучения светом с  $\lambda_1$ . Видно, что величина  $\Delta \operatorname{tg} \delta$  и  $\Delta C$  уменьшается при переходе от образцов с ITO-MEH-PPV + 3 mass.% Pc<sup>Bu</sup>Zn-Ag к образцам с ITO-PEPC/MEH-PPV + 3 mass.% Pc<sup>Bu</sup>Zn-Ag, и это может быть связано с влиянием гетероперехода на уменьшение заполнения энергетических ловушек.

## Заключение

В образцах с ITO-PEPC/MEH-PPV + + 3 mass.% Pc<sup>Bu</sup>Zn-Ag высокая фотопроводимость в области поглощения Pc<sup>Bu</sup>Zn при отрицательной полярности электрического напряжения на электроде ITO обеспечивается несколькими факторами: триплетным состоянием фотогенерированных ЭДП; подвижностью дырок и электронов, что способствует диссоциации ЭДП в слое MEH-PPV + 3 mass.%  $Pc^{Bu}Zn$ ; нивелированием влияния энергетических ловушек для дырок за счет их переходов из слоя MEH-PPV + + 3 mass.%  $Pc^{Bu}Zn$  в транспортный слой PEPC. Подобные гетероструктуры могут быть использованы в фотовольтаических преобразователях солнечной энергии.

## Список литературы

- [1] Huang C., Wang N., Li Y., Li C., Li J., Liu H., Zhu D. // Macromolecules. 2006. Vol. 39. P. 5319.
- [2] Braun D., Heeger A.J. // Appl. Phys. Lett. 1991. Vol. 58. P. 1982.
- [3] Yu G., Zhang C., Heeger A.J. // Appl. Phys. Lett. 1994. Vol. 64. N 12. P. 1540.
- [4] Sariciftci N.S., Braun D., Zhang C., Srdanov V.I., Heeger A.J., Stucky G., Wudl F. // Appl. Phys. Lett. 1993. Vol. 62. P. 585.
- [5] Yenger N.A., Harrison B., Duran R.S., Schanze K.S., Reynolds J.R. // Macromolecules. 2003. Vol. 36. N 24. P. 8978.
- [6] Мальцев Е.И., Брусенцева М.А., Румянцева В.Д., Лысенко Д.А., Берендяев В.И., Миронов А.Ф., Новиков С.В., Ванников А.В. // Высокомолекулярные соединения. 2006. Т. 48. № 2. С. 254.
- [7] Marletta A., Goncalves V., D'ebora T. // Brazilian J. Phys. 2004. Vol. 34. N 2B. P. 697.
- [8] Kumar A., Bhatnagar P.K., Mathur P.C., Tada K., Onoda M. // Appl. Surf. Sci. 2006. Vol. 252. P. 3953.
- [9] Kazukauskas V. // Semicond. Sci. Technol. 2004. Vol. 19. P. 1373.
- [10] Давиденко Н.А., Спицына Н.Г., Лобач А.С., Бреусова М.О., Томилова Л.Г., Якущенко И.К. // Теорет. и эксперим. химия. 2006. Т. 42. № 5. С. 271.
- [11] Давиденко Н.А., Ищенко А.А., Кувшинский Н.Г. Фотоника молекулярных полупроводниковых композитов на основе органических красителей. Киев: Наук. думка, 2005.
- [12] Бучаченко А.Л. // Успехи химии. 2003. Т. 72. № 5. С. 419.
- [13] Бучаченко А.Л., Бердинский В.Л. // Успехи химии. 2004. Т. 73. № 11. С. 1123.
- [14] Давиденко Н.А., Кувшинский Н.Г. // ФТТ. 1997. Т. 39. Вып. 6. С. 1020.
- [15] Алешин А.Н., Александрова Е.Л. // ФТТ. 2007. Т. 50. Вып. 10. С. 1895.
- [16] Теренин А.Н. Фотоника молекул красителей и родственных соединений. Л.: Наука, 1967.