14,15

Температурная и концентрационная зависимости фотолюминесценции композитных пленок МЕН-РРУ с наночастицами ZnO

© А.Н. Алешин^{1,2,3}, И.П. Щербаков¹, И.Н. Трапезникова¹

 ¹ Физико-технический институт им. А.Ф. Иоффе РАН, Санкт-Петербург, Россия
² ООО "Оптоган-ОСР", Санкт-Петербург, Россия
³ Санкт-Петербургский государственный электротехнический университет "ЛЭТИ" им. В.И. Ульянова (Ленина), Санкт-Петербург, Россия

E-mail: aleshin@transport.ioffe.ru

(Поступила в Редакцию 10 апреля 2013 г. В окончательной редакции 10 июля 2013 г.)

> Исследовались спектры поглощения и фотолюминесценции (ФЛ) композитных пленок МЕН-РРV: ZnO в зависимости от концентрации наночастиц ZnO и температуры (в случае ФЛ). Показано, что при 297 К с возрастанием концентрации наночастиц ZnO происходит падение интенсивности линий ФЛ композита относящихся к MEH-PPV, в то время как интенсивность линий ФЛ относящихся к ZnO возрастает. При понижении температуры при относительно малых концентрациях наночастиц ZnO наблюдается рост интенсивности линий ФЛ композита связанных с MEH-PPV и ZnO, в то время как при больших концентрациях ZnO интенсивность ФЛ этих линий падает. При этом наблюдается небольшой сдвиг максимума ФЛ в ИК-область и сужение ширины линии ФЛ композита, относящейся к MEH-PPV как с понижением температуры, так и с ростом концентрации ZnO. Обсуждается механизм переноса энергии в композитных системах полимер-неорганические наночастицы, который может обуславливать наблюдаемые эффекты.

> Работа выполнена при поддержке Программы фундаментальных исследований Президиума РАН П-8 направление: "Полифункциональные материалы для молекулярной электроники", гранта РФФИ № 11-02-00451-а и ООО "Оптоган-ОСР".

1. Введение

Гибридные (органика-неорганика) нанокомпозитные материалы являются быстро развивающейся областью исследований в связи с ростом интереса к их уникальным оптическим и электрическим свойствам, таким как перестраиваемые фото- и электролюминесценция, фотохромизм, нелинейные оптические характеристики [1]. Области применения устройств на основе гибридных (органика-неорганика) композитных систем включают в себя светоизлучающие диоды для видимого [2], инфракрасного [3] и белого [2,4] спектральных диапазонов, твердотельные лазеры, [5] солнечные элементы [6], фотодиоды. [7], светоизлучающие транзисторы [8]. Для формирования эмиссионного слоя в фотонных устройствах на основе органических материалов используются как слои полупроводниковых полимеров и смеси различных полимерных молекул, так и композитные (органиканеорганика) материалы, которые по сравнению с чисто полимерными смесями структурно и химически более стабильны. Важным, но не до конца изученным вопросом в этой области остается выяснение механизма взаимодействия между органической и неорганической фазами в таких нанокомпозитных системах, который может осуществляться посредством как излучательной так и безизлучательной передачи энергии, а также с

участием обоих этих процессов [9]. В гибридных системах безизлучательный перенос энергии может являться одним из эффективных путей не оптического возбуждения молекул сопряженных полимеров. Этот механизм, как правило, описывается Ферстеровской теорией передачи энергии — механизмом переноса энергии между двумя хромофорами (от донора к акцептору), который происходит без промежуточного испускания фотонов и является результатом диполь-дипольного взаимодействия между донором и акцептором [10,11]. Характерным признаком данного процесса является тушение фотолюминесценции (ФЛ) донора и возникновение ФЛ акцептора в длинноволновой спектральной области. Скорость передачи энергии при этом зависит от перекрытия между спектрами излучения донора и спектром поглощения акцептора [12], а также от расстояния между молекулами донора и акцептора, что позволяет измерять расстояние между двумя молекулами. Теория Ферстера в случае диполь-дипольного взаимодействия предсказывает, что скорость релаксации передачи энергии зависит от расстояния как r^{-6} : [10,11]

$$K_T(r) = K_D (R_0/r)^6,$$
 (1)

где K_D — скорость релаксации ФЛ донорного компонента в отсутствии акцепторного компонента системы, которая задается как $K_{D,R} + K_{D,NR}$ ($K_{D,R} = 1/\tau_{D,R}$

и $K_{D,NR} - 1/\tau_{D,NR}$ — скорости излучательной и безизлучательной рекомбинации донора соответственно). Ферстеровский радиус, R_0 — эффективное расстояние, на котором скорость передачи энергии составляет 50% от максимума, определяется как

$$R_0^6 = (\text{const}\kappa^2 \Phi_D / 128\pi^5 N_{\text{AV}} n^4) \int_0^\infty I_D(\lambda) \varepsilon_A(\lambda) \lambda^4 d\lambda, \quad (2)$$

где $N_{\rm AV}$ — число Авогадро, κ^2 — фактор, связанный с дипольными моментами донора и акцептора (усредненное значение -2/3) [12], Φ_D — ответственно за квантовый выход ФЛ донора в отсутствии акцептора, п средний показатель преломления в области спектрального перекрытия между нормированными спектрами ФЛ донора, $I_D(\lambda)$, и спектром поглощения акцептора, $\varepsilon_A(\lambda)$. В соответствии с теорией Ферстера для описания процессов безизлучательнной передачи энергии, донорное возбужденное состояние передает энергию на акцептор безизлучательно посредством дальнодействующего диполь-дипольного взаимодействия. Этот эффект ранее наблюдался в гибридных гетероструктурах на основе неорганических полупроводников с квантовыми ямами и аморфных пленок сопряженных полимеров [13,14]. В то же время полупроводниковые наночастицы, включая оксиды металлов, являются наиболее подходящими средами для обеспечения условий однородной дисперсии и для более эффективного переноса заряда в композитных (органика-неорганика) материалах [15–17].

В недавних работах нами были получены и исследованы композитные пленки и светоизлучающие полевые транзисторы на основе широко используемого в полимерной оптоэлектронике полимера — poly[2-methoxy,5-(2-ethylhexyloxy)-1,4-phenylenevinylene] (MEH-PPV) и наночастиц окиси цинка (ZnO) [15,18]. Было показано, что внедрение наночастиц ZnO в полимерную матрицу приводит к значительной трансформации спектров ФЛ (вплоть до эмиссии белого цвета), а также к резкому возрастанию подвижности носителей заряда в таких структурах, вплоть до значений $\sim 1.2\,\mathrm{cm}^2/\mathrm{Vs}$ и $\sim 1.4\,\mathrm{cm}^2/\mathrm{Vs}$ для электронов и дырок соответственно. Следует отметить, что процессы излучательной рекомбинации носителей в системах типа полимер-неорганические наночастицы изучены в настоящее время достаточно подробно [1,2,15,18], в то время как роль процессов безизлучательной передачи энергии и применимость теории Ферстера для их описания в таких системах исследованы до сих пор недостаточно. Эти вопросы обсуждалась ранее в работе [19], где в матрицу полимера МЕН-РРУ вводились частицы ZnO микронных размеров. В случае композитов MEH-PPV с наночастицами ZnO характер зависимостей интенсивности и спектров ФЛ от соотношения концентраций компонентов, а также температуры не были исследованы. Следует отметить, что безизлучательный механизм передачи энергии в таких композитных системах является энергетически более выгодным, так как в этих материалах донорные и акцепторные составляющие композита распределены по всему объему образца [13,20]. В то же время, как было показано в работе [11], в случае сопряженных полимеров, из-за неопределенности во взаимном расположении компонентов и диффузии экситонов вдоль полимерных цепочек, теория Ферстера не всегда точно описывает оптические свойства композитных материалов. В ряде исследований сообщалось о наблюдении в сопряженных полимерах скорости передачи энергии отличной от предсказанной теорией Ферстера с учетом диполь-дипольного взаимодействия, и что характер зависимости $K_T(r)$ может определяться геометрией взаимодействий (диполь-дипольных, диполь-поверхностных или поверхностно-поверхностных) [11,19,21]. Учитывая, что изменение характера спектров эмиссии в зависимости от соотношения концентраций компонентов и температуры имеют решающее значение для работы многих оптоэлектронных приборов на основе нанокомпозитных материалов, в том числе белых светодиодов, их исследование является важной задачей для предсказания эмиссионных свойств таких систем.

Целью настоящей работы являлось исследование спектров поглощения и ФЛ композитных пленок MEH-PPV : ZnO в интервале температур 90–287 К в зависимости от концентрации наночастиц ZnO и температуры. Рассмотрена динамика изменения интенсивности линий, а также вида спектров ФЛ, относящихся к MEH-PPV, эксиплексным состояниям и ZnO с ростом концентрации ZnO и уменьшением температуры. Рассмотрены возможные механизмы переноса энергии в композитных системах полимер-неорганические наночастицы.

2. Объекты и методы исследования

В работе исследовались оптические и электрические свойства пленок композитов на основе растворимого сопряженного полимера — poly[2-methoxy,5-(2-ethylhexyloxy)-1,4-phenylenevinylene] (MEH-PPV), $(C_{18}H_{28}O_2)_n$, молекулярная масса, $M_w \sim 4 - 7 \cdot 10^4$, ширина запрещенной зоны, $E_g \sim 2.24 \,\mathrm{eV}$, и наночастиц окиси цинка (ZnO) диаметром $\sim 50-70$ nm, $E_g \sim 3.3$ eV. Структура молекулы полимера MEH-PPV приведена на вставке к рис. 1. Полимер MEH-PPV и наночастицы ZnO, используемые в наших экспериментах, были приобретены в Sigma-Aldrich и использовались без дополнительной обработки. В процессе изготовления образцов полимер MEH-PPV растворяли в хлороформе, в котором также готовили коллоидный раствор наночастиц ZnO. Полученные растворы смешивали и после обработки ультразвуком в течение $8-10 \min (f \sim 22 \, \text{kHz}) 20\%$ раствор полимера MEH-PPV с наночастицами ZnO в хлороформе наносился на кварцевые подложки с последующим высушиванием при 80° С в течение 20-30 min в атмосфере азота. Толщина слоев оценивалась по результатам исследова-



Рис. 1. Спектры поглощения пленок МЕН-РРV и МЕН-РРV : ZnO при различной концентрации наночастиц ZnO (wt.%): 1 - 0; 2 - 17; 3 - 33; 4 - 50; 5 - спектр ФЛ наночастиц ZnO. Толщина пленок $\sim 0.6 \,\mu$ m. Вставка: химическая структура МЕН-РРV.

ний пленок с помощью атомно-силового микроскопа и составляла $\sim 0.6\,\mu\text{m}$. Содержание частиц ZnO в композитах составляло $\sim 0-50$ wt./%. Исследования спектров поглощения композитных пленок проводились с использованием спектрометра Cary-50 (Varian). Спектры ФЛ пленок композитов MEH-PPV : ZnO исследовались с помощью установки на основе зеркального монохроматора SPM-2, в диапазоне $\lambda \sim 300-830$ nm при спектральном разрешении от 0.5 до 5 nm. Для возбуждения ФЛ использовался импульсный ультрафиолетовый азотный лазер ЛГИ-21 с длиной волны излучения 337.1 nm, плотностью энергии в импульсе более 10^{-4} J/cm^2 и длительностью импульса $\sim 10^{-8}\,\mathrm{s.}$ На выходе SPM-2 спектры ФЛ регистрировались в спектральном диапазоне $\lambda \sim 300-830 \, {\rm nm}, \, {\rm c}$ помощью фотоэлектронного умножителя ФЭУ-136 при 300° К. Разрешающая способность всей установки составляла ~ 2 nm. Измерения в диапазоне 297-90 К проводились с помощью оптического криостата со стабилизацией температуры орtCRYO198. Для исследования кинетики ФЛ пленок MEH-PPV : ZnO использовались запоминающие цифровые осциллографы TEKTRONIX TDS 2002В и ACK-3106.

3. Результаты и обсуждение

Согласно теории [14], скорость как излучательной, так и безизлучательной передачи энергии в гибридных (органика-неорганика) системах полностью определяется спектральными свойствами отдельных компонентов таких материалов. Таким образом, вид спектров поглощения и ФЛ отдельных компонентов композитов определяют особенности передачи энергии между взаимодействующими компонентами композитной системы. На рис. 1 приведены спектры поглощения пленок MEH-PPV и MEH-PPV : ZnO при различных концентрациях наночастиц ZnO: 0; 17; 33; 50 wt.%, измеренные при 297 К. Там же показан спектр ФЛ наночастиц ZnO. Как видно из рис. 1, спектры поглощения акцепторной компоненты композита (MEH-PPV) и спектр ФЛ донорной компоненты (ZnO) разнесены по энергии, но перекрываются, что создает предпосылки для передачи энергии между компонентами. Спектры поглощения, как пленки чистого МЕН-РРУ, так и композитных пленок MEH-PPV : ZnO с концентрацией ZnO ~ 17 и ~ 33 wt.% имеют максимумы при $\lambda \sim 500$ nm. Введение наночастиц ZnO в матрицу полимера MEH-PPV приводит к уменьшению интенсивности пика поглощения в композитных пленках в области $\lambda \sim 500 \,\mathrm{nm}$ по отношению к поглошению в МЕН-РРV, что подтверждает наличие взаимодействия между молекулами полимера MEH-PPV и наночастицами ZnO. Этот эффект наиболее ярко выражен для образца MEH-PPV : ZnO с концентрацией ZnO \sim 50 wt.%, для которого наблюдается трансформация максимума в спектре поглощения в ступеньку.

Спектры ФЛ пленок MEH-PPV : ZnO с различной концентрацией наночастиц ZnO, измеренные при 297 K, показаны на рис. 2, а. Как видно из рис. 2, а, при введении в полимерную матрицу наночастиц ZnO в спектре ФЛ наряду с широкой полосой с диапазоне $\lambda \sim 500-700$ nm, соответствующей спектру излучения полимерной матрицы, появляется пик $\Phi\Pi$ при $\lambda \sim 374$ nm, связанный с $\Phi\Pi$ наночастиц ZnO. Наряду с этими основными пиками ФЛ для образцов MEH-PPV : ZnO с относительно небольшой концентрацией ZnO (~ 17 wt.%) в спектральном диапазоне $\sim 400-530\,\text{nm}$ наблюдается ряд слабых пиков Φ Л при ~ 430 nm (~ 2.88 eV) и ~ 450 nm (~ 2.75 eV), которые отсутствовали в спектрах ФЛ отдельных компонентов композита. Эти особенности спектров ФЛ композитных пленок были исследованы ранее в нашей работе [15]. По аналогии с [15] мы связываем эти дополнительные линии с эмиссией от "эксиплексных" состояний — комплексов с переносом заряда, формируемых в системе полимер MEH-PPV-наночастицы ZnO. Формирование комплексов с переносом заряда в композитных пленках MEH-PPV: ZnO также подтверждается сдвигом максимума поглощения при $\lambda \sim 490 \, \text{nm}$ в красную область (энергия сдвига $\sim 0.1 \, \mathrm{eV}$) для пленок MEH-PPV : ZnO по сравнению с MEH-PPV (рис. 1).

Как показано на рис. 2, а и вставке к рис. 2, а, интенсивность и вид спектров ФЛ композитных пленок MEH-PPV : ZnO при 297 К зависят от концентрации введенных в них наночастиц ZnO. В частности, с ростом концентрации наночастиц ZnO интенсивность пика ФЛ, связанного с донорной составляющей (ZnO) возрастает. В то же время как интенсивность пика ФЛ, связанного с акцепторной составляющей композита (MEH-PPV), снижается, что может быть связано с механизмом как излучательной, так и безизлучательной передачи энергии от наночастиц к полимерным молекулам. Как было показано в работе [15], при относительно малых концентрациях наночастиц ZnO значительная их часть



Рис. 2. *а*) Спектры ФЛ пленок МЕН-РРУ: ZnO при 297 К при различной концентрации наночастиц ZnO (wt.%): I - 9; 2 - 17; 3 - 33; 4 - 50; 5 - 67. Вставка: изменение интенсивности пиков ФЛ при T = 297 К с ростом концентрации наночастиц ZnO при ~ 600 nm (I) и ~ 374 nm (2); b) Спектры ФЛ пленок МЕН-РРУ: ZnO при 90 К при различной концентрации наночастиц ZnO (wt.%): I - 9; 2 - 17; 3 - 33; 4 - 50; 5 - 67. Вставка: изменение интенсивности пиков ФЛ при T = 90 К с ростом концентрации наночастиц ZnO (wt.%): I - 9; 2 - 17; 3 - 33; 4 - 50; 5 - 67. Вставка: изменение интенсивности пиков ФЛ при T = 90 К с ростом концентрации наночастиц ZnO при ~ 600 nm (I) и ~ 374 nm (2).

участвует в формировании "эксиплексных" состояний с фрагментами полимерных молекул. При высоких концентрациях наночастиц ZnO количество таких взаимодействующих частиц резко падает, что проявляется в исчезновении "эксиплексных" линий в спектре ФЛ композита и в росте интенсивности ФЛ относящейся к ZnO, что коррелирует с экспериментальными данными, приведенными на рис. 2, *а.* Рост концентрации наночастиц ZnO приводит также к небольшому смещению положения основных максимумов ФЛ композитов, относящихся к эмиссии ZnO и MEH-PPV, в сторону ИК-области. Это свидетельствует об эффективной связи между донорным и акцепторным компонентами композита, которая может осуществляться посредством как излучательного, так и безизлучательного механизма передачи энергии.

Важная информация о механизме передачи энергии и взаимодействии между компонентами в композитной системе MEH-PPV : ZnO, состоящей из неорганического донора и органического акцептора, может быть получена при анализе спектров ФЛ пленок MEH-PPV: ZnO с различной концентрацией наночастиц ZnO, измеренных при низкой температуре (рис. 2, b и вставка к рис. 2, b). Как показано на рис. 2, b, спектры ФЛ композитных пленок MEH-PPV : ZnO при температуре 90 К в основном сохраняют поведение составляющих ее органической и неорганической компонент. Для образцов с относительно небольшой концентрацией ZnO ($\sim 9-17$ wt.%) при понижении температуры с 297 до 90К наблюдается значительный (более 50%) рост интенсивности ФЛ, относящейся к обоим компонентам композита (рис. 2, b, кривые 1 и 2). При этом максимум экситонной эмиссии от сопряженного полимера-акцептора при понижении температуры сдвигается в красную область спектра от $\sim 608\,\text{nm}~(\sim 2.04\,\text{eV})$ при 297 K до $\sim 635\,\text{nm}$ $(\sim 1.95 \,\text{eV})$ при 90 К. Интенсивность ФЛ, соответствующей "эксиплексным" состояниям при 90 К, также возрастает по сравнению с данными для тех же образцов при 297 К. При увеличении концентрации наночастиц ZnO до $\sim 50-67$ wt.% наблюдается падение ("гашение") интенсивности ФЛ как от обоих компонентов композита, так и от "эксиплексных" состояний (вставка к рис. 2, b, рис. 2, b, кривые 4 и 5). При этом наблюдалось небольшое сужение полуширины пика ФЛ сопряженного полимера (MEH-PPV) с ростом концентрации наночастиц ZnO как при 297 K (от \sim 200 nm до \sim 189 nm), так и при 90 K (от \sim 196 nm до \sim 180 nm) для образцов с ~ 9 wt.% и 67 wt.% наночастиц ZnO соответственно. На рис. 3 представлена динамика изменения спектров ФЛ пленок MEH-PPV : ZnO с концентрацией наночастиц ZnO ~ 9 wt.% (a) и ~ 67 wt.% (b) при понижении температуры от 297 К до 90 К. На вставках к рис. 3, а, b показано изменение интенсивности пиков ФЛ с изменением температуры при ~ 613 nm (1) и ~ 374 nm (2). Как следует из рис. 3, а, b и вставок к ним, характер температурных зависимостей спектров ФЛ для образцов MEH-PPV : ZnO с малой и большой концентрацией наночастиц ZnO отличается значительно. В случае малых концентраций наночастиц интенсивность ФЛ от обоих компонентов композита растет с понижением температуры (рис. 3, а), тогда как для образцов с большой концентрацией наночастиц ZnO наблюдается падение интенсивности ФЛ от обоих компонент с уменьшением температуры образцов (рис. 3, b). При этом, как видно из рис. 4, с уменьшением температуры для образца с высокой концентрацией наночастиц ZnO ($\sim 67 \text{ wt.}\%$) наблюдалось небольшое уменьшение полуширины линии ФЛ соответствующей излучению полимера и слабый рост полуширины линии ФЛ соответствующей излучению наночастиц ZnO, тогда как для образца с малой концентрацией наночастиц ZnO (~ 9 wt.%) эти параметры менялись незначительно. Аналогичные результаты были получены и для других образцов с близкими концентрациями наночастиц ZnO.

Наблюдаемое при росте концентрации наночастиц ZnO и при понижении температуры смещение максимумов спектров ФЛ полимера MEH-PPV в красную область спектра можно связать с ростом упорядочения полимерных материалов при понижении температуры. При этом возрастает степень упорядоченности полимерных цепей, что приводит к росту степени делокализации электронов и уменьшению энергии $\pi - \pi$ переходов [22]. Рост интенсивности ФЛ, относящейся к пику излучения полимера MEH-PPV, наночастиц ZnO а также эксиплексных состояний при понижении температуры в образцах с малым содержанием наночастиц ZnO, на наш взгляд, связан с возрастанием при низких температурах



Рис. 3. Спектры ФЛ пленок МЕН-РРV : ZnO с концентрацией наночастиц ZnO ~ 9 wt.% (*a*) и ~ 67 wt.% (*b*) при различных температурах (K): 1 - 297; 2 - 250; 3 - 200; 4 - 150; 5 - 120; 6 - 100; 7 - 90. Вставки: изменение интенсивности пиков ФЛ с изменением температуры при ~ 613 nm (*1*) и ~ 374 nm (*2*).



Рис. 4. Зависимости полуширины линии ФЛ пленок MEH-PPV : ZnO от температуры для компонент композита: MEH-PPV при ~ 613 nm — кривые 1 (9 wt.%) и 2(67 wt.%) и наночастиц ZnO при ~ 372 nm — кривые 3 (67 wt.%) и 4 (9 wt.%).



Рис. 5. Энергетическая диаграмма системы MEH-PPV : ZnO.

квантового выхода ФЛ структуры MEH-PPV : ZnO, энергетическая диаграмма которой показана на рис. 5. Квантовый выход зависит от соотношения скоростей излучательной и безизлучательной рекомбинации носителей заряда. При низких температурах скорость безизлучательной рекомбинации заметно падает, что увеличивает время жизни возбужденных состояний, ответственных за излучательные переходы, приводя к росту интенсивности ФЛ.

Приведенное выше объяснение в определенной степени подтверждается проведенными нами исследованиями времен релаксации возбужденных состояний, τ , в пленках чистого MEH-PPV и композитов MEH-PPV : ZnO (концентрация наночастиц ZnO ~ 33 wt.%). Нами была исследована кинетика ФЛ этих пленок из анализа зависимостей: $I_{PL} \sim e^{-t/\tau}$. Полученные значения τ показывают, что время жизни возбужденных состояний чистого MEH-PPV в максимуме спектра ФЛ ($\lambda \sim 570$ nm) составляет $\tau \sim 2.7 \mu$ s, что в ~ 1.5 больше, τ носителей заряда в максимуме спектра ФЛ композитной пленки MEH-PPV : ZnO с ZnO ~ 33 wt.% ($\tau \sim 1.8 \mu$ s). При этом τ носителей заряда при $\lambda \sim 360$ nm, относящейся к ФЛ наночастиц ZnO, составило $\sim 0.16 \mu$ s. Это указывает на то, что время жизни возбужденных состояний снижается при введении в матрицу сопряженного полимера MEH-PPV наночастиц ZnO, что приводит к росту концентрации дефектов в полимерной цепи MEH-PPV, а также к усилению роли безизлучательных процессов передачи энергии между компонентами в композитной системе полимер-неорганические наночастицы.

Наиболее интересным, на наш взгляд, результатом является эффект падения интенсивности ФЛ при понижении температуры в образцах MEH-PPV : ZnO с большой (более 50 wt.%) концентрацией наночастиц ZnO. Динамика изменения спектров ФЛ в таких композитных пленках на основе полупроводникового полимера МЕН-РРУ и наночастиц ZnO при увеличении их концентрации и при понижении температуры качественно коррелирует со свойствами композитов на основе MEH-PPV и микрочастиц ZnO, описанными в работе [19]. Наблюдаемый эффект указывает на резкое увеличение вклада безизлучательных процессов передачи энергии в таких системах. В работе [19] было показано, что подобное поведение спектров ФЛ в образцах с большой концентрацией ZnO соответствует механизму Ферстера для описания процессов безизлучательного переноса энергии с учетом влияния диполь-дипольного взаимодействия. В нашем случае, возможно, необходимо учитывать также влияние диполь-поверхностного взаимодействия, которое в ряде случаев обеспечивает значительно лучшее описание таких результатов в рамках теории Ферстера по сравнению диполь-дипольным взаимодействием [19,21]. Это может быть связано с конечными нанометровыми размерами используемых нами наночастиц ZnO (50-70 nm) и с возможностью образования их агломератов (100-150 nm), что на 1-2 порядка больше, чем типичные размеры молекул МЕН-РРV (1-10 nm) [23]. При этом донорноакцепторные пары можно рассматривать, как бесконечные плоскости ZnO взаимодействующие с молекулярными диполями MEH-PPV. При этом безизлучательная передача энергии от неорганического донора к органическому акцептору в нанокомпозите MEH-PPV : ZnO должна быть столь же эффективной, как и другие каналы релаксации возбужденных молекул ZnO даже при относительно небольших концентрациях акцепторных молекул MEH-PPV. Детали механизма передачи энергии в композитных системах с большой концентрацией наночастиц ZnO, а также процессы релаксации связанные с комплексами с переносом заряда, образующимися на границе полимер-неорганические наночастицы, требуют, на наш взгляд, дальнейших исследований при более низких температурах.

4. Заключение

Исследованы спектры поглощения и ФЛ композитных пленок MEH-PPV : ZnO в зависимости от концентрации наночастиц ZnO и температуры. Показано, что с возрастанием концентрации наночастиц ZnO при 297 К происходит падение интенсивности линий ФЛ композита относящихся к MEH-PPV, в то время как интенсивность линий ФЛ относящихся к ZnO возрастает. При малых концентрациях наночастиц ZnO при понижении температуры наблюдается рост интенсивности линий ФЛ связанных с MEH-PPV и ZnO, в то время как при больших концентрациях ZnO интенсивность ФЛ этих линий падает. При этом наблюдается небольшой сдвиг максимума ФЛ в ИК область и сужение ширины линии ФЛ композита, относящейся к MEH-PPV как с понижением температуры, так и с ростом концентрации ZnO. Динамика изменения спектров ФЛ в композитных пленках на основе полупроводникового полимера МЕН-РРУ и наночастиц ZnO при увеличении их концентрации и при понижении температуры соответствует механизму Ферстера для описания процессов безизлучательного переноса энергии с учетом влияния диполь-дипольного и, возможно, диполь-поверхностного взаимодействия. Понимание механизмов излучательного и безизлучательного переноса энергии является ключевым фактором для предсказания люминесцентных свойств композитных материалов, используемых в оптоэлектронных приборах, в частности, в белых органических светодиодах.

Список литературы

- T.A. Skotheim, J.R. Reynolds / Handbook of Conducting Polymers. 3rd ed. V. 1–2. CRC Press, N.Y. (2007). P. 1949.
- [2] M. Sessolo, H. Bolink. Adv. Mater. 23, 1829 (2011).
- [3] N. Tessler, V. Medvedev, M. Kazes, S. Kan, U. Banin. Science 295, 1506 (2002).
- [4] Y. Li, A. Rizzo, R. Cingolani, G. Gigli. Adv. Mater. 18, 2545 (2006).
- [5] V.C. Sunder, H.J. Eisler, T. Dong, Y. Chan, E.L. Thomas, M.G. Bawendi. Adv. Mater. 16, 2137 (2004).
- [6] W.H. Huynh, J.J. Dittmer, A.P. Alivisatos. Science 295, 2425 (2002).
- [7] N. Cho, K.R. Choudhury, R.B. Thapa, Y. Sahoo, T. Ohulchansky, A.N. Cartwright, K.S. Lee, P.N. Prasad. Adv. Mater. 19, 232 (2007).
- [8] A.N. Aleshin, I.P. Shcherbakov, V.N. Petrov, A.N. Titkov. Organ. Electron. 12, 1285 (2011).
- [9] G. Heliotis, P.N. Stavrinou, D.D.C. Bradley, E. Gu, C. Griffin, C.W. Jeon, M.D. Dawson. Appl. Phys. Lett. 87, 103 505 (2005).
- [10] Th. Forster. Ann. Phys. 437, 55 (1948).
- [11] J. Cabanillas-Gonzalez, A.M. Fox, J. Hill, D.D.C. Bradley. Chem. Mater. 16, 4705 (2004).
- [12] L.M. Herz, C. Silva, R.H. Friend, R.T. Phillips, S. Setayesh, S. Becker, D. Marsitsky, K. Mullen. Phys. Rev. B 64, 195 203 (2001).
- [13] G. Heliotis, G. Itskos, R. Murray, M.D. Dawson, I.M. Watson, D.D.C. Bradley. Adv. Mater. 18, 334 (2006).

- [14] D. Basko, G.C. La Rocca, F. Bassani, V.M. Agranovich. Eur. Phys. J.B 8, 353 (1999).
- [15] A.N. Aleshin, E.L. Alexandrova, I.P. Shcherbakov. J. Phys. D 42, 105 108 (2009).
- [16] A.N. Aleshin, E.L. Alexandrova, I.P. Shcherbakov. Eur. Phys. J. Appl. Phys. 51, 33 202 (2010).
- [17] А.А. Ващенко, В.С. Лебедев, А.Г. Витухновский, Р.Б. Васильев, И.Г. Саматов. Письма в ЖЭТФ **96**, 118 (2012).
- [18] А.Н. Алешин, И.П. Щербаков, Ф.С. Федичкин, П.Е. Гусаков. ФТТ 54, 2388 (2012).
- [19] A.A.R. Neves, A. Camposeo, R. Cingolani, D. Pisignano. Adv. Func. Mater. 18, 751 (2008).
- [20] T.Q. Nguyen, I.B. Martini, J. Liu, B.J. Schwartz. J. Phys. Chem. B 104, 237 (2000).
- [21] V. Bulovic, A. Shoustikov, M.A. Balbo, E. Bose, V.G. Kozlov, M.E. Thompson, S.R. Forrest. Chem. Phys. Lett. 287, 455 (1998).
- [22] A.K. Sheridan, J.M. Lupton, I.D.W. Samuel, D.D.C. Bradley. Synthetic Metals 111–112, 531 (2000).
- [23] J.K. Grey, D.Y. Kim, B.C. Norris, W.L. Miller, P.F. Barbara. J. Chem Phys. B 110, 25 568 (2006).