### 07;12

# Эффект оптического ограничения в тонких пленках С<sub>70</sub>-полиимид. Влияние фуллеренов на пропускание фуллеренсодержащих пленок азидов

#### © Н.В. Каманина, Е.Л. Александрова, Л.Н. Капорский

Государственное унитарное предприятие Всероссийский научный центр "Государственный оптический институт им. С.И. Вавилова", С.-Петербург

#### Поступило в Редакцию 21 декабря 1999 г.

Представлено исследование эффекта оптического ограничения лазерного излучения в видимом диапазоне спектра для перспективной фоточувствительной среды на основе тонких пленок С<sub>70</sub>-полиимид. Показано влияние фуллеренов на пропускание лазерного излучения фуллеренсодержащей системой на основе азидов.

Интенсивное изучение высокомолекулярных сред, полиимидов, началось сразу после того, как в работе [1] было обосновано их применение в качестве фотопроводниковых материалов для электрофотографического репродуцирования. Однако проблема плохой растворимости полиимидов в большинстве органических растворителей сдерживала их практическое использование в оптике. Авторам [2,3] удалось создать новый класс ароматических растворимых полиимидов, обладающих высокой собственной фоточувствительностью в сине-фиолетовой и близкой УФ областях спектра. Данный класс полиимидов нашел широкое применение в системах реверсивной записи оптической информации [4], коррекции фазовых аберраций [5], других устройствах когерентно-оптических систем реального масштаба времени [6,7].

Уникальные оптические, фотоэлектрические свойства растворимых ароматических полиимидов определяются возможностью возбуждения  $\pi$ -электронных систем данных полимеров. Регулирование электронных свойств путем направленного изменения структуры цепей макромолекул полиимидов и электронного донорно-акцепторного взаимодействия в них во многом содействуют перспективности их применения.

87

Одно из важных направлений современного изучения оптических свойств высокомолекулярных соединений, в том числе полиимидов, определяется актуальностью их использования в качестве матриц для введения фуллеренов с целью создания эффективных оптических ограничителей мощности лазерного излучения [8,9]. В работах [10,11] было отмечено существование батохромного сдвига в спектрах поглощения фуллеренсодержащего полиимида, представлена зависимость уровня оптического ограничения от концентрации фуллереновой смеси (87 wt.% C<sub>60</sub> и 13 wt.% C<sub>70</sub>). Для той же системы в работе [12] рассчитано сечение поглощения комплекса с переносом заряда между трифениламиновым, донорным, фрагментом молекулы полиимида и фуллереном, выступающим в качестве акцептора электронов, продемонстрировано существование пика поглощения на  $\lambda = 1405 \, \text{nm}$ , обусловленного вероятным процессом межмолекулярного комплексообразования в фуллеренсодержащем полиимиде. Заметим, что наличие спектральных особенностей в длинноволновом диапазоне спектра существенно расширяет область использования фуллеренсодержащих полиимидов как нелинейно-оптических ограничителей и в ближней ИК-области спектра. Объяснение особенностей эффекта обратного насыщения поглощения, а следовательно, и процесса ограничения лазерного излучения в системе фуллерен-краситель-полиимид в рамках модели Forster'а было дано в работе [13].

В данной работе проведено исследование эффекта оптического ограничения в тонких пленках С<sub>70</sub>-полиимид. Представлены сравнительные эксперименты по изучению пропускания фуллеренсодержащих пленок азидов, показано влияние величины сродства к электрону акцепторного фрагмента на светочувствительность и квантовый выход фотогенерации носителей заряда фуллеренсодержащих пленок азидов.

Пленки полиимидов (толщиной  $1.5-2 \,\mu$ m) были приготовлены на основе 3 и 6.5%-го растворов фоточувствительного полиимида 6Б в 1.1, 2.2-тетрахлорэтане. Методом центрифугирования состав наносился на стеклянные подложки с предварительно нанесенными проводящими покрытиями, что давало возможность определять проводимость и светочувствительность структур. Поскольку выбранный растворитель обладает высоким показателем растворимости и для фуллеренов [14], это способствовало созданию однородных систем с изменением пропускания He–Ne-лазера в пятне 300  $\mu$ m на уровне 5% по всей апертуре пленки диаметром 35 mm. Высокая однородность исследуемых струк-

тур была подвержена также исследованиями пленок на электронном микроскопе Cam Scan SU-90FE с разрешением 20 A [15]. Концентрация фуллерена  $C_{70}$  варьировалась в диапазоне 0.2-0.5 wt.%. При синтезе тонких пленок на основе азидов концентрация вводимого фуллерена  $C_{60}$  составляла 0.5 wt.%. Пластификатором был выбран нефоточувствительный полиимид 81 A, обладающий прозрачностью в видимом диапазоне спектра, хорошей пленкообразующей способностью и адгезией к стеклянной подложке. Содержание азидов по отношению к содержанию пластификатора находилось в соотношении 5:1.

В качестве источника излучения использовалась вторая гармоника импульсного неодимового лазера с длиной волны  $\lambda = 532$  nm и длительностью импульса ~ 15 ns. Размер пятна на образце составлял 3–3.5 mm. Для варьирования мощности лазерного луча использовались калиброванные светофильтры. Однопроходовая схема эксперимента аналогична описанной в [13]. Эксперименты по измерению светочувствительности были сделаны по электрофотографической методике, представленной в [16], средняя плотность потока фотонов составляла  $10^{13}$  cm<sup>-2</sup> · s<sup>-1</sup> в области спектра 400–900 nm.

На рис. 1 приведена зависимость выходной энергии (Eout) от величины падающего излучения (E<sub>in</sub>) для четырех исследованных образцов полиимидов. Зависимость 1 соответствует пропусканию пленки 3%-го полиимида без вводимой фуллереновой добавки. Кривые 2 и 3 определяют нелинейное пропускание структур на основе 3%-го полиимида с 0.2 и 0.5 wt.% фуллерена С<sub>70</sub> соответственно. Кривая 4 соответствует изменению пропускания выходного пучка при использовании 6.5%-го полиимида с 0.5 wt.% С<sub>70</sub>. Как видно из графика, для всех фуллеренсодержащих образцов регистрируется наличие оптического ограничения лазерного излучения, что определяется проявлением эффекта обратного насыщения поглощения в указанной системе при данных уровнях мощности пучка и в данном спектральном диапазоне. В общем случае эффект определяется созданием возбужденных состояний молекул фуллерена с сечением поглощения, превышающим сечение поглошения основного состояния молекулы [17–19]. Поскольку в нашем эксперименте длительность импульса излучения ~ 15 ns больше времени перехода фуллерена из синглета в триплет (1.2 ns [19]), последнее обстоятельство определяет проявление эффекта по схеме  $T_n \rightarrow T_1$ . Причем, как было рассчитано ранее [12], сечение поглощения возбужденного межмолекулярного комплекса в фуллеренсодержащем полиимиде, а именно фуллерентрифенил-



**Рис. 1.** Зависимость энергии излучения на выходе образцов ( $E_{out}$ ) от величины энергии излучения на входе ( $E_{in}$ ) для исследованных полиимидов.

аминовый фрагмент полиимида, в 300 раз больше сечения поглощения внутримолекулярного комплекса с переносом заряда между донорным и акцепторным фрагментами матричной молекулы полиимида. Данный факт, естественно, определяет особенности оптического ограничения в фуллеренсодержащих полиимидных структурах. Заметим, что в случае изучаемой в настоящей работе системы при сенсибилизации полиимида фуллереном C<sub>70</sub> начало нелинейного участка пропускания смещается от 150 mJ (сенсибилизация смесью фуллеренов C<sub>60</sub> и C<sub>70</sub> [10,11]) к 350–400 mJ для того же процентного содержания фуллерена 0.5 wt.%. Ослабление излучения также более эффективно при использовании фуллереном C<sub>70</sub> смещен в сторону длинных волн на 25–30 nm по сравнению со спектром поглощения полиимида, сенсибилизированного фуллереновой смесью C<sub>60</sub> и C<sub>70</sub>. Это создает более благоприятные условия для перекрытия спектра поглощения системы C<sub>70</sub>-полиимид





**Рис. 2.** Зависимость энергии излучения на выходе образцов  $(E_{out})$  от величины энергии излучения на входе  $(E_{in})$  для исследованных пленок азидов.

со спектром люминесценции полиимидной матрицы на длине волны излучения 532 nm, а значит, ведет к более эффективной передаче возбуждения в этом случае. Более того, низкий потенциал ионизации трифениламинового фрагмента полиимида и его конформационное превращение при возбуждении из нейтральной тетраэдральной в ионизованную планарную форму создает возможность найти параллельное расположение плоскостей, более эффективное при перекрытии электронных оболочек с молекулой C<sub>70</sub> (в форме регби-мяча), чем C<sub>60</sub> (практически сферическая форма футбольного мяча). Определенный из зависимости 3 уровень оптического ограничения лазерного излучения составил ~ 4 J · cm<sup>-2</sup> при падающей энергии  $E_{in}$  ~ 500 mJ, что указывает на возможность применения фуллеренсодержащих полиимидов как эффективных нелинейно-оптических ограничителей лазерного излучения при достаточно высоких уровнях плотности мощности входящего пучка.

Акцепторный фрагмент	Группа —ОСН <sub>3</sub>	Группа —NO2	Группа О    -С-СН <sub>3</sub>	Фуллерен С <sub>60</sub>
Энергия сродства к электрону,* eV	-0.17	0.54	0.64	2.65
Светочувствительность, $cm^2 \cdot J^{-1}$	$3 \cdot 10^{-3}$	$1.2 \cdot 10^{-3}$	$\sim 10^{-4}$	
Квантовый выход фотогенерации	0.07	0.02	$< 10^{-4}$	

\* Представленные в таблице значения энергии сродства к электрону для акцепторных фрагментов взяты из публикации [20], для фуллерена —[18].

На рис. 2 представлена зависимость выходного излучения ( $E_{out}$ ) от величины падающего излучения ( $E_{in}$ ) для образцов фуллеренсодержащих пленок азидов с различной величиной энергии сродства к электрону внутримолекулярного акцепторного фрагмента. В таблице даны соответствующие значения энергии сродства к электрону акцепторных фрагментов выбранных азидных соединений. Заметим, что без введения фуллеренов пленки на основе азидов пропускают лазерное излучение на уровне 5%. При введении фуллерена C<sub>60</sub> пропускание всех исследуемых в данной работе образцов увеличилось до 50–60%. Просветление пленок, по-видимому, связано как с возбуждением отдельных фуллереновых молекул, так и комплексов с переносом заряда между донорным азидным фрагментом и фуллереном, обладающим высокой акцепторной способностью с энергией сродства к электрону, превышающей таковую для акцепторного фрагмента выбранных азидов.

Как видно из графика (рис. 2) с учетом данных таблицы, пропускание, светочувствительность и квантовый выход фотогенерации носителей заряда фуллеренсодержащих пленок азидов увеличиваются с уменьшением энергии сродства к электрону матричных акцепторных фрагментов молекулы азида, что, очевидно, свидетельствует о том, что фуллерены, как более эффективные акцепторы электронов, замещают при межмолекулярном донорно-акцепторном взаимодействии внутримолекулярные акцепторные фрагменты азидов.

В заключение в настоящем исследовании изучено проявление оптического ограничения в тонких пленках  $C_{70}$ -полиимид. Определен уровень оптического ограничения, дано качественное объяснение отличия эффекта в системе  $C_{70}$ -полиимид по сравнению со структурой  $C_{60}$ -полиимид. Представлены сравнительные эксперименты по изучению пропускания фуллеренсодержащих пленок азидов, показано влияние величины сродства к электрону матричного акцепторного фрагмента на эффективность использования фуллеренов, светочувствительность и квантовый выход фуллеренсодержащих пленок азидов.

## Список литературы

- [1] Патент № 3554744, США, 1971.
- [2] Дубенсков П.И., Журавлева Т.С., Ванников А.В., Василенко Н.А., Ламская Е.В., Берендяев В.И. // Высокомол. соед. 1988. Т. (А) XXX. № 6. С. 1211–1217.
- [3] Румянцев Б.М., Берендяев В.И., Василенко Н.А., Маленко С.В., Котов Б.В. // Высокомол. соед. Сер. А. 1997. Т. 39. № 4. С. 720–726.
- [4] Мыльников В.С. Фотопроводимость полимеров. Л.: Химия, 1990. 240 с.
- [5] Каманина Н.В., Соме Л.Н., Тарасов А.А. // Оптика и спектроскопия. 1990. Т. 68. № 3. С. 691–693.
- [6] Kamanina N.V., Vasilenko N.A. // Electron. Lett. 1995. V. 31. P. 394-395.
- [7] Kamanina N.V., Vasilenko N.A. // Optical and Quantum Electronics. 1997. V. 29. N 1. P. 1–9.
- [8] Kost A., Tutt L., Klein M.B., Dougherty T.K., Elias W.E. // Opt. Lett. 1993.
  V. 18. N 5. P. 334–336.
- [9] Boggess T.F., Allan G.R., Rychnovsky S.J., Labergerie D.R., Venzke C.H., Smirl A.L., Tutt L.W., Kost A.R., Mc Cahon S.W., Klein M.B. // Opt. Eng. 1993. V. 32. N 5. P. 1063–1067.
- [10] Каманина Н.В., Капорский Л.Н., Котов Б.В. // Оптический журнал. 1998. Т. 65. № 3. С. 85–87.
- [11] Kamanina N.V., Kaporskii L.N., Kotov B.V. // Optics Commun. 1998. V. 152. N 4–6. P. 280–282.
- [12] Cherkasov Y.A., Kamanina N.V., Alexandrova E.L., Berendyaev V.I., Vasilenko N.A., Kotov B.V. // Proceed of SPIE. 1998. V. 3471. P. 254–260.
- [13] Kamanina N.V. // Optics Commun. 1999. V. 162. N 4-6. P. 228-232.
- [14] Безмельницын В.Н., Елецкий А.В., Окунь М.В. // Успехи физических наук. 1998. Т. 168. № 11. С. 1195–1220.

- [15] Kamanina N.V., Kozhevnikov N.M., Kognovitsky S.O., Vasilenko N.A. // Принято к представлению в качестве Oral presentation paper on Photonics West. "Optoelectronics Materials and Devices" Conference. 22–28 January 2000. San Jose, California. USA.
- [16] Акимов И.А., Черкасов Ю.А., Черкашин М.И. Сенсибилизированный фотоэффект. М.: Наука, 1980. 384 с.
- [17] Tutt L.W., Kost A. // Nature. 1992. V. 356. N 19. P. 225-226.
- [18] *Елецкий А.В., Смирнов Б.М.* // Успехи физических наук. 1995. Т. 165. № 9. С. 977–1009.
- [19] Белоусов В.П., Белоусова И.М., Будтов В.П., Данилов В.В., Данилов О.Б., Калинцев А.Г., Мак А.А. // Оптический журнал. 1997. Т. 64. № 12. С. 3–37.
- [20] Гурвич Л.В., Карачевцев Г.В., Кондратьев В.Н., Лебедев Ю.А., Медведев В.А., Потапов В.К., Ходеев Ю.С. Энергии разрыва химических связей, потенциалы ионизации и сродство к электрону. М.: Наука, 1974. 351 с.