### ФИЗИКА КОНДЕНСИРОВАННОГО СОСТОЯНИЯ ВЕЩЕСТВА

# Необычные диэлектрические свойства электрохромных композитов полидипиридиния трифлата с углеродными нанотрубками

И.А. Малышкина,<sup>*a*</sup> Е.Е. Махаева,<sup>*б*</sup> Р.Д. Пичугов<sup>*в*</sup>

Московский государственный университет имени М.В. Ломоносова,

физический факультет, кафедра физики полимеров и кристаллов. Россия, 119991, Москва, Ленинские горы, д. 1, стр. 2.

Поступила в редакцию 25.11.2019, после доработки 22.01.2020, принята к публикации 23.01.2020.

Исследованы диэлектрические свойства электрохромного композитного материала на основе трифлата поли[4,4'-(1,4-фенилен)бис(2,6-дифенилпиридиния)] (ПВ) и многостенных углеродных нанотрубок (МУНТ). На низких частотах ( $10^{-1}-10^3$  Гц) переменного электрического поля в нанокомпозитах ПВ/МУНТ различного состава были зафиксированы отрицательные значения диэлектрической проницаемости. Частота перехода значений диэлектрической проницаемости от отрицательного к положительному, а также величина проводимости увеличивалась при приложении постоянного напряжения. Физический механизм, ответственный за необычные свойства, связан с делокализованными зарядами, образующимися на множественных границах проводник— диэлектрик.

*Ключевые слова*: электрохромные полимеры, углеродные нанотрубки, нанокомпозиты, отрицательная диэлектрическая проницаемость, проводимость. УДК: 538.956. PACS: 72.20.-i, 77.22.-d, 77.84.Lf.

#### введение

В последнее время все большее распространение и развитие получают полимерные композиционные материалы. Полимерные композиты широко используются в различных областях, начиная от строительства и до производства аэрокосмической техники. Включение наноразмерных наполнителей в полимеры может привести к существенному улучшению отдельных физических свойств по сравнению с исходным веществом. Даже при относительно низкой концентрации нанонаполнителей можно добиться значительных улучшений свойств из-за высокого отношения площади поверхности к объему в них.

В качестве наполнителей для изготовления нового класса полимерных гетероструктур активно используются углеродные нанотрубки (УНТ), которые вызывают большой интерес благодаря нанометровым размерам, а также значительной анизотропии формы и своим уникальным механическим, термическим и электрическим свойствам [1, 2]. Композиты полимер-УНТ объединяют уникальные характеристики и функциональность компонент, что отражается на физико-химических и эксплуатационных свойствах материала [3–7]. Макроскопические образцы из одностенных УНТ в виде случайно ориентированных волокон из нанотрубок образуют псевдометалл с проводимостью приблизительно 10<sup>3</sup> См/см [8].

Основным аспектом, связанным со свойствами проводимости композита, является связь между проводимостью и количеством частиц. Когда объемная доля частиц наполнителя достигает определенного критического значения, свойства резко меняются от диэлектрических к проводящим. Такое поведение связано с образованием взаимосвязанной сети проводящих частиц, и соответствующая критическая объемная доля частиц называется порогом перколяции [9]. Порог электрической перколяции зависит и от материала матрицы, и от процесса приготовления образцов [10]. Даже для полимера, обладающего высокими изоляционными свойствами, такого, как полиэтилен, порог перколяции наблюдался при 7.5 вес.% УНТ.

Электрохромные полимеры представляют собой класс интеллектуальных материалов, которые способны модулировать свой спектр поглощения после приложения внешнего потенциала. Эти системы интенсивно изучаются в связи с рядом перспективных приложений в различных областях, таких как интеллектуальные окна и другие оптоэлектронные устройства [11]. Учитывая широкое применение электрохромных полимеров, функциональные свойства и их модификации были предметом исследований в течение нескольких десятилетий.

Интерес к модуляции функциональных свойств электрохромных материалов способствовал разработке многочисленных методов. Одним из предложенных способов оптимизации свойств является образование электрохромных композитов с УНТ. Включение нанотрубок значительно способствует переносу заряда в полимерных системах благодаря их превосходным электронным свойствам. Например, удельная электропроводность композитов на основе полианилина с 15 вес.% одностенных УНТ составила 3000 См/м [12]. Сюн и соавт. [13] продемонстрировали, что увеличение весового содержания многостенных УНТ (МУНТ) в композитах на основе полианилина приводит к улучшению электрохромного контраста и кинетики переключения.

В данной работе изучены диэлектрические свойства композитов на основе электрохромного полимера трифлата поли[4,4'-(1,4-фенилен)бис(2,6-дифенилпиридиния)] (ПВ) и МУНТ. ПВ представляет

<sup>&</sup>lt;sup>a</sup> E-mail: malysh@polly.phys.msu.ru

<sup>&</sup>lt;sup>6</sup> E-mail: makh@polly.phys.msu.ru

<sup>&</sup>lt;sup>*e*</sup> E-mail: pichugov@polly.phys.msu.ru

собой сопряженный полимер, состоящий из ароматических колец в основной полимерной цепи, эта структура имеет сильные  $\pi - \pi$ -взаимодействия между  $\pi$ -сопряженной системой полимера и нанотрубок [14]. ПВ — полиэлектролит (поликатион), имеющий характерную для жесткоцепных полимеров конформацию, близкую к стержню. Показано [15], что жесткоцепной ароматический полимер может вытягиваться вдоль нанотрубок, чтобы максимизировать взаимодействие между  $\pi$ -связями. Так, взаимодействие ПВ и МУНТ приводит к адсорбции полимера вдоль поверхности нанотрубок.

Заряженные группы ПВ действуют как функциональные группы, что позволило получить стабильную дисперсию УНТ, что, в свою очередь, повлияло на характеристики переноса заряда в полимере. В наших предыдущих исследованиях было показано, что в композитах ПВ/МУНТ существенно улучшилась кинетика переключения [16], а также было продемонстрировано увеличение электронной проводимости композитных пленок ПВ/МУНТ на 5 порядков по сравнению с пленками из чистого ПВ [17]. В настоящей работе получены необычные диэлектрические свойства композитов ПВ/МУНТ в диапазоне частот 10<sup>-1</sup>-10<sup>7</sup> Гц: были зафиксированы отрицательные значения диэлектрической проницаемости в диапазоне низких частот, а также показана возможность управлять значениями диэлектрической проницаемости и проводимости путем приложения постоянного напряжения различной полярности.

#### 1. ОБРАЗЦЫ И МЕТОДИКА ЭКСПЕРИМЕНТА

Трифлат поли[4,4'-(1,4-фенилен)бис(2,6-дифенилпиридиний] (ПВ) синтезировали в соответствии с методикой, описанной в [18]. Коммерчески доступные МУНТ (NC7000 <sup>ТМ</sup>), синтезированные методом химического осаждения из паровой фазы, были приобретены у Nanocyl S. А. (Бельгия).

Композиты ПВ/МУНТ были получены методом полива из стабильных дисперсий ПВ-МУНТ. Дисперсии ПВ-МУНТ готовили согласно следующей методике. Рассчитанное количество МУНТ добавляли к растворам ПВ в диметилформамиде и обрабатывали ультразвуком в течение 15 мин, чтобы получить хорошо диспергированную суспензию. Затем образец центрифугировали (12 000 об/мин в течение 15 мин) для отделения оставшихся МУНТ, которые не были модифицированы молекулами полимера. В результате получали стабильную дисперсию ПВ/МУНТ. Концентрации компонентов в дисперсии определяли по оптическим спектрам поглощения (спектрофотометр Shimadzu UV-3600).

Полученные дисперсии были использованы для приготовления пленок для электрических измерений путем полива на стеклянные подложки, которые затем сушили в вакууме при 60°С в течение 24 ч. Для исследований были приготовлены пленки, содержащие 0.12 и 1.2 вес.% МУНТ (образцы ПВ/0.12МУНТ и ПВ/1.2МУНТ). Были выбраны такие концентрации МУНТ, чтобы они были выше и ниже порога перколяции для данных композитов [17]. Для проведения измерений пленки снимали с подложки. Толщина пленок составляла ~ 0.02 мм. Диэлектрические характеристики измеряли при помощи широкополосного диэлектрического спектрометра Novocontrol Concept 40 в интервале частот  $10^{-1}-10^7$  Гц при комнатной температуре. Для измерений пленки зажимали между двумя позолоченными электродами.

#### 2. ЭКСПЕРИМЕНТАЛЬНЫЕ РЕЗУЛЬТАТЫ И ОБСУЖДЕНИЕ

Комплексную диэлектрическую проницаемость  $\varepsilon^*(f)$  определяли при комнатной температуре при приложении переменного электрического поля  $V_{\rm ac}$  амплитудой 1В, измеряя переменный ток  $I_{\rm ac}$ , протекающий через образец. При этом  $\varepsilon^*(f) = \varepsilon'(f) - i\varepsilon''(f) = -\frac{i}{2\pi f Z^*(f)} \frac{1}{C_0}$ , где  $Z^* = \frac{V_{\rm ac}^*}{I_{\rm ac}^*}$  — комплексный импеданс образца,  $C_0$  — емкость пустого конденсатора той же геометрии. Типичные частотные зависимости действительной части диэлектрической



*Рис.* 1. Частотные зависимости действительной части диэлектрической проницаемости  $\varepsilon'(f)$  для композитов ПВ/МУНТ с различными концентрациями МУНТ



Рис. 2. Частотные зависимости проводимости  $\sigma'(f)$  для композитов ПВ/МУНТ с различными концентрациями МУНТ



Рис. 3. Частотные зависимости действительной части диэлектрической проницаемости  $\varepsilon'(f)$  для ПВ/1.2МУНТ для различных амплитуд приложенного положительного (*a*) и отрицательного (б) постоянного напряжения



Рис. 4. Частотные зависимости проводимости σ'(f) для ΠВ/1.2МУНТ для различных амплитуд приложенного положительного (a) и отрицательного (б) постоянного напряжения

проницаемости  $\varepsilon'(f)$  для двух образцов с различной концентрацией МУНТ представлены на рис. 1. Для обоих образцов при понижении частоты наблюдается незначительная дисперсия  $\varepsilon'(f)$ , при этом ее значения возрастают на несколько десятков единиц; затем происходит резкое падение величины  $\varepsilon'(f)$  с одновременной сменой знака с положительного на отрицательный при определенной характерной «частоте переключения»  $f_c$  ( $f_c$  = 370 Гц для ПВ/1.2МУНТ и 0.5 Гц для ПВ/0.12МУНТ). Ниже данной частоты абсолютная величина  $\varepsilon'(f)$  продолжает резко увеличиваться, достигая величины  $10^5$  и  $10^2$  соответственно при f = 1 Гц.

Соответствующие частотные зависимости проводимости  $\sigma'(f)$  при комнатной температуре для обеих пленок показаны на рис. 2. Кривые имеют вид, типичный для разупорядоченных систем, содержащих носители заряда [19]: в области низких частот наблюдается частотно-независимый участок (плато) и возрастающая зависимость на более высоких частотах. Значения  $\sigma'(f)$  в области плато характеризуют проводимость на постоянном токе  $\sigma_{\rm dc}$ , которая увеличивается при росте доли МУНТ:  $\sigma_{\rm dc} = 5 \cdot 10^{-11}$  См/см для ПВ/0.12МУНТ и 2.6  $\cdot 10^{-6}$  См/см для ПВ/1.2МУНТ. При этом проводимость чистого ПВ —  $\sigma_{\rm dc} \sim 10^{-12}$  См/см [17]. Видно, что введение 1.2 вес.% МУНТ значительно улучшает проводящие свойства композита, так как посредством МУНТ формируются непрерывные проводящие пути, тогда как при низком содержании МУНТ (0.12 вес.%) проводимость еще затруднена, поскольку МУНТ разделены между собой диэлектрической матрицей.

В некоторых случаях подобное «переключение» диэлектрической проницаемости в нанокомпозитах наблюдается только при приложении постоянного электрического поля разной полярности [20]. При этом частота переключения увеличивается с ростом амплитуды постоянного поля. Аналогичное поведение частоты переключения наблюдалось и в композитах ПВ/МУНТ (рис. 3) при приложении постоянного напряжения V<sub>dc</sub> в диапазоне -2.5 - +2.5 В, что соответствовало полям внутри образца –1.5–+1.5 кВ/мм. Частота переключения f<sub>c</sub> при этом возрастала от 360 до 620 Гц при изменении V<sub>dc</sub> от 0 до 2.5 В и от 320 до 1260 Гц при изменении  $V_{\rm dc}$  от 0 до -2.5 В, т.е. эффект от приложения отрицательного напряжения проявлялся значительней. При приложении постоянного поля разной полярности также изменяется и величина проводимости  $\sigma_{\rm dc}$  (рис. 4), причем аналогично эффект более выражен для отрицательного напряжения:  $\sigma_{
m dc}$  возрастает почти на порядок (от  $\sim 4.6\cdot 10^{-6}$  до 1.8 · 10<sup>-5</sup> См/см). Разница в характере зависимостей от амплитуды напряжения разных знаков может быть связана с электроактивностью ПВ, проявляющего окислительно-восстановительные свойства в области отрицательных потенциалов [16]. Для ПВ характерна окислительно-восстановительная реакция с потенциалом полуволны  $E_{1/2} = (-567 \pm 10)$  мВ относительно хлоридсеребряного электрода сравнения.

В последние годы явление отрицательной диэлектрической проницаемости все чаще становится предметом исследований. Материалы, в которых наблюдается данный эффект, можно разделить на две группы. Первая — так называемые «метаматериалы» [21, 22], искусственно созданные структуры, которые обладают особыми свойствами, не присущими природным материалам. Необычные свойства метаматериалов определяются их специально разработанной структурой, а не составом, и диэлектрическая проницаемость слабо зависит (или вообще не зависит) от химической структуры, состава или от взаимодействия между различными компонентами в материале. Основным механизмом появления отрицательной диэлектрической проницаемости в этом случае считаются резонансные явления. Другую группу составляют композитные материалы, содержащие проводящие включения в диэлектрической матрице. Это широкий класс нанокомпозитов с наполнителями различной концентрации, размеров, морфологии: полианилин [23, 24], поливинилиденфторид с УНТ [25], нанокомпозиты с углеродными нановолокнами [26] и графеном [27]. Отрицательные значения диэлектрической проницаемости в этом случае зависят от состава нанокомпозитов (концентрации, соотношений компонент и микроструктуры) и в основном связываются с образованием непрерывных проводящих путей и наличием делокализованных зарядов на границах между диэлектрической и проводящей фазой.

Возникновение отрицательной диэлектрической проницаемости в композитах, содержащих проводящие включения, обусловлено плазменными колебаниями делокализованных электронов на границе раздела между диэлектриком и проводящими включениями (поверхностный плазмонный резонанс) [28, 29]. Теоретические исследования частоты плазмонного резонанса в различных наноструктурах показывают, что чем больше соотношение геометрических размеров наполнителя, тем значительней плазмонный резонанс и выше абсолютная величина отрицательной диэлектрической проницаемости [30]. Теоретически плазмоподобное поведение с отрицательной диэлектрической проницаемостью может быть описано моделью Друде [31], согласно которой частотная зависимость диэлектрической проницаемости для делокализованных электронов определяется выражением

$$\varepsilon'(\omega) = 1 - \frac{\omega_p^2}{\gamma^2 + \omega^2},$$

где  $\omega$  — круговая частота,  $\omega_p = \sqrt{rac{Ne^2}{arepsilon_0m}}$  — плазменная частота,  $\gamma$  — коэффициент диссипации (которым можно пренебречь),  $\varepsilon_0 = 8.85 \cdot 10^{-12} \, \Phi/{
m M} - ди$ электрическая проницаемость вакуума, N — эффективная концентрация делокализованных электронов, е и т — заряд и масса электрона соответственно. Таким образом, диэлектрическая проницаемость становится отрицательной, когда  $\omega < \omega_p$ . При увеличении концентрации МУНТ облегчается движение зарядов в композите, следовательно, N увеличивается, что в свою очередь ведет к повышению  $\omega_n$ и частоты переключения. Это объясняет и повышение частоты переключения, и рост проводимости при приложении постоянного напряжения, которое является источником избыточных носителей заряда. Играют роль также и  $\pi-\pi$ -взаимодействия ПВ и МУНТ, которые способствуют накоплению зарядов на границе раздела.

#### ЗАКЛЮЧЕНИЕ

В нанокомпозитах ПВ/МУНТ в области низких частот были зафиксированы отрицательные значения диэлектрической проницаемости. При этом «частота переключения» диэлектрической проницаемости с положительного знака на отрицательный, а также проводимость композита возрастают при увеличении концентрации МУНТ и амплитуды приложенного внешнего постоянного напряжения. Показано, что отрицательная диэлектрическая проницаемость композитов ПВ/МУНТ связана с плазменными колебаниями делокализованных электронов на границе между диэлектриком и проводящими включениями.

Работа выполнена при финансовой поддержке РФФИ (грант № 18-03-01019а).

#### СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

- 1. Zhang Q. M., Li H. F., Poh M. et al. // Nature. 2002. 419. P. 284.
- Huang C., Klein R., Xia F. et al. // IEEE Trans. on Dielectrics and Electrical Insulation. 2004. 11, N 2. P. 299.
- Liu Y., Kumar S. // ACS Appl. Mater. Interfaces. 2014.
   N 9. P. 6069
- 4. Saha A., Jiang C., Martн A.A. // Carbon. 2014. 79. P. 1.
- Wang X., Kalali E. N., Wan J.-T., Wang D.-Y. // Prog. Polym. Sci. 2017. 69. P. 22.
- De Volder M. F., Tawfick S. H., Baughman R. H., Hart A. J. // Science. 2013. 339, N 6119. P. 535.
- Sahoo N. G., Rana S., Cho J. W. et al. // Prog. Polym. Sci. 2010. 35, N 7. P. 837.
- Fischer J. E., Dai H., Thess A. et al. // Phys. Rev. B: Cond. Matt. 1997. 55, N 8. R4921.

- 9. *StaufferD*. Introduction to Percolation Theory. London: Taylor & Francis, 1985.
- Barrau S., Demont P., Peigney A. et al. // Macromolecules. 2003. 36. P. 5187.
- 11. Mortimer R. // Annu. Rev. Mater. Res. 2011. 41. P. 241.
- 12. Blanchet G., Fincher C., Gao F. // Appl. Phys. Lett. 2003. 82. P. 1290.
- Xiong S., Wei J., Jia P. et al. // ACS Appl. Mater. Interfaces. 2011. 3, N 3. P. 782.
- Zhou J., Lubineau G. // ACS Appl. Mater. Interfaces. 2013. 5, N 13. P. 6189.
- Chen J., Liu H., Weimer W. et al. // J. Am. Chem. Soc. 2002. 124, N 31. P. 9034.
- Pichugov R., Makhaeva E., Keshtov M. // Electrochim. Acta 2018. 260. P. 139.
- 17. Pichugov R.D., Malyshkina I.A., Makhaeva E.E. // J. Electroanal. Chem. 2018. 823. P. 601.
- Lin F., Cheng S., Harris F. // Polymer. 2002. 43. P. 3421.
- Dyre J. C., Schruder T. B. // Rev. Mod. Phys. 2000. 72, N 3. P. 873.
- Chu C. W., Chen F., Shulman J. et al. // Proc. SPIE. 5932. Strongly Correlated Electron Materials: Physics and Nanoengineering, 59320X (5 October 2005).

- 21. Valentine J., Zhang Sh., Zentgraf T. et al. // Nature. 2008. 455. P. 376.
- Li B., Sui G., Zhong W.-H. // Adv. Mater. 2009. 21. P. 4176.
- Gu H., Guo J., Wei S., Guo Zh. // J. Appl. Polym. Sci. 2013. 130, N 4. P. 2238.
- 24. Gu H., Huang Y., Zhang X. et al. // Polymer. 2012. 53, N 3. P. 801.
- Zhen Yi, Arredondo J., Zhao G.-L. // Open Journal of Organic Polymer Materials. 2013. 3, N 4. P. 99.
- Zhu J., Wei S., Ryu J., Guo Zh. // J. Phys. Chem. C. 2011. 115. P. 13215.
- Zhu J., Luo Z., Wu S. et al. // J. Mater. Chem. 2012.
   P. 835.
- Ramakrishna S. A. // Rep. Progr. Phys. 2005. 68, N 2. P. 449.
- Kou X., Yao X., Qiu J. // Organic Electronics. 2016. 38. P. 42.
- Zhu J., Wei S., Zhang L. et al. // J. Mater. Chem. 2011.
   P. 342.
- Gu H., Guo J., Wei S., Guo Z. // J. Appl. Polym. Sci. 2013. 130. P. 2238.

## Unusual Dielectric Properties of Electrochromic Polydipyridinium Triflate Composites with Carbon Nanotubes

#### I. A. Malyshkina<sup>a</sup>, E. E. Makhaeva<sup>b</sup>, R. D. Pichugov<sup>c</sup>

Department of Polymers and Crystals Physics, Faculty of Physics, Lomonosov Moscow State University. Moscow 119991, Russia.

 $\label{eq:constraint} \textit{E-mail: } ^{a} \textit{malysh} @\textit{polly.phys.msu.ru, } ^{b} \textit{makh} @\textit{polly.phys.msu.ru, } ^{c} \textit{pichugov} @\textit{polly.phys.msu.ru. } \\$ 

The dielectric properties of electrochromic composite material based on poly[4,4'-(1,4-phenylene)bis(2,6-diphenylpyridinium)triflate] (PV) and multi-wall carbon nanotubes (MWCNTs) have been studied. Negative permittivity was registered at low frequencies of the alternating electric field  $(10^{-1}-10^3 \text{ Hz})$  in the PV/MWCNT nanocomposites of different composition. The frequency of transition from negative to positive permittivity, as well as the values of conductivity, increased in the case of application of direct-current (dc) voltage. The physical mechanism responsible for the unusual properties appears to be related to the delocalized charges located at the multiple insulator-conductor interfaces.

*Keywords*: electrochromic polymers, carbon nanotubes, nanocomposites, negative permittivity, conductivity. PACS: 72.20.-i, 77.22.-d, 77.84.Lf. *Received 25 November 2019.* 

English version: Moscow University Physics Bulletin. 2020. 75, No. 2. Pp. 153-157.

#### Сведения об авторах

- 1. Малышкина Инна Александровна канд. физ.-мат. наук, доцент, ст. науч. сотрудник; тел.: (495) 939-44-08, e-mail: malysh@polly.phys.msu.ru.
- 2. Махаева Елена Евгеньевна доктор физ.-мат. наук, профессор; тел.: (495) 939-29-59, e-mail: makh@polly.phys.msu.ru.
- 3. Пичугов Роман Дмитриевич аспирант; тел.: (495) 939-29-59, e-mail: pichugov@polly.phys.msu.ru.