Отрицательная диэлектрическая проницаемость нанопористого образца полиакриловой кислоты

В. К. Новик,* Н. Д. Гаврилова, И. А. Малышкина, А. А. Воробьев
¹ Московский государственный университет имени М.В. Ломоносова, физический факультет, кафедра полимеров и кристаллов
Россия, 119991, Москва, Ленинские горы, д. 1, стр. 2
(Статья поступила 25.04.2016; Подписана в печать 05.05.2016)

В системе «полимер ПАК + 3 % вес. атмосферной влаги» исследована спонтанно сформировавшаяся температурно-частотная зона отрицательной диэлектрической проницаемости $\varepsilon' < 0$. Посредством 3D-портретов зависимостей $\varepsilon'(f,T)$, $\varepsilon"(f,T)$ и $\operatorname{tg}\delta(f,T)$ показаны зарождение и развитие зоны. Установлено условие ее появления, которым является освобождение связанной воды при $T > 65^{\circ}\mathrm{C}$. Регулярное, монотонное расширение зоны по частоте при повышении температуры испытывает резкое приращение в сторону низких частот при $83^{\circ}\mathrm{C}$, в температурной точке отмеченной аномальным поведением термостимулированных токов воды. Спонтанное проявление эффекта свидетельствует об его возможной реализации в природных, в частности, в биополимерах, т. е. живых организмах.

PACS: 77.22.-d, 77.84.Jd УДК: 537.226.1

Ключевые слова: полиакриловая кислота, диэлектрическая проницаемость, связанная вода.

1. ЭКСПЕРИМЕНТ

Приготовление образцов

Образцы порошка ПАК стандартного коммерческого качества (Aldrich, $Mv\sim450,000$), молекулярным весом 450000 г/моль и различной степени влажности прессовались в таблетки диаметром 13 мм, толщиной от 1 до $1.5\,\mathrm{mm}$ при усилии $\approx\!8$ тонн. Во избежание переполяризации приповерхностного слоя в качестве электродов использовалась бумага, пропитанная графитом (фирма Тогау). В процессе экспериментов, никаких следов диффузии графита в поверхность образцов не наблюдалось. Постепенная усадка порошка в процессе прессования с понижением первоначального усилия с 9 до 8 тонн свидетельствовали о деформации, взаимном скольжении и внутреннем трении зерен порошка при сжатии. Этими процессами в образцах неминуемо формировалось трибо- и механоэлектретное состояние Измерения показали наличие на электродах образцов постоянного напряжения ≈1,5 В. Анализ поверхности таблеток в сканирующем зондовом микроскопе показал их пористую структуру с характерным размером пор 50-100 нм и количеством пор 1-100 на $1\,{\rm mkm}^2$ при глубине пор 1-15 нм.

2. ОБСУЖДЕНИЕ ЭКСПЕРИМЕНТАЛЬНЫХ РЕЗУЛЬТАТОВ

Обнаруженный эффект столь необычен, что оправдывает разностороннюю иллюстрацию явления с привлечением отличных, мелких и крупных, масштабов.

*E-mail: novikmp@orc.ru

Общий вид зависимостей в линейном масштабе представлен на рис. 1.

Рисунки 1a, b, c, d, f представляют формирование в зависимостях $\varepsilon'(\log f, T)$ и $\varepsilon''(\log f, T)$ ряда гребней и нерегулярных открытых полостей — «тупиковых карманов» в пространстве координат $T = 55 \div 90^{\circ}\mathrm{C}$ и частот $f = 10^{-1} \div 10^3 \, \Gamma$ ц, наглядно видных на многочисленных приведенных сечениях. Около 65°C при повышении температуры начинается регулярное развитие зоны $\varepsilon'(\log f, T) < 0$, в которой столь же резко спадают значения $\varepsilon''(\log f, T)$. Еще более резкий провал наблюдается при 83°C, где значения $\varepsilon'(\log f, T)$ срываются до отрицательного значения с уровня $\varepsilon' \approx 880$, а значения $\varepsilon''(\log f, T)$ также до отрицательных значений с уровня $\varepsilon'' \approx 930$. Обращают на себя внимание своеобразные карманы со стороны низких частот (рис. 1b,c). Обсуждаемые реакции являются усредненными по объему образца, и никаких признаков изменений этого усреднения не наблюдалось.

Область смены знака зависимостей $\varepsilon'(\log f,T) < 0$ и $\varepsilon''(\log f,T)$ в крупном масштабе показана на рис. 2 в пространстве координат $T=60 \div 90^{\circ}\mathrm{C},$ $(\log f,[\mathrm{Hz}])=5 \div -1.$

Область формирования значений $\varepsilon'<0$ (рис. 1e) демонстрирует принципиальный, на наш взгляд, характер перехода от значений $\varepsilon'>0$ к значениям $\varepsilon'<0$ — резкий скачок. На наш взгляд, это основной признак, отличающий проявление физического эффекта формирования $\varepsilon'<0$, от констатации экспериментального артефакта, вызванного особенностью процессов проводимости образца.

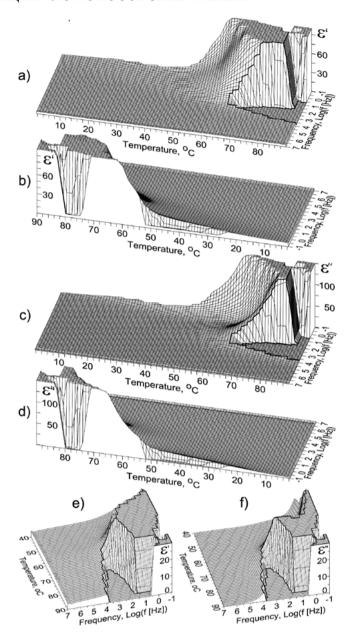


Рис. 1: Зависимости $\varepsilon'(\log f,T)$ и $\varepsilon''(\log f,T)$ образца с содержанием воды $\approx 3\,\%$ вес. a) — Зависимость $\varepsilon'(\log f,T)$, вид со стороны высоких частот. Максимальное значение $\varepsilon'(0.1~\Gamma \mathrm{L},~90^{\circ}\mathrm{C}) = 12300$ и пик искусственно обрезан на уровне $\varepsilon'=100~\mathrm{для}$ лучшего рассмотрения деталей. b — Зависимость $\varepsilon'(\log f,T)$, вид со стороны низких частот. c — Зависимость $\varepsilon''(\log f,T)$, вид со стороны высоких частот. Максимальное значение $\varepsilon''(0.1~\Gamma \mathrm{L},~90^{\circ}\mathrm{C}) = 32400$ и пик искусственно обрезан на уровне $\varepsilon'=150~\mathrm{для}$ лучшего рассмотрения деталей. d — Зависимость $\varepsilon''(\log f,T)$, вид со стороны низких частот. e — Зависимость $\varepsilon''(\log f,T)$, срез $\varepsilon'=30$. Иллюстрация различия значений ε' на низко- и высокочастотной границах зоны $\varepsilon'<0$. f — Зависимость $\varepsilon''(\log f,T)$, срез $\varepsilon''=30$. Иллюстрация различия значений ε'' на низко- и высокочастотной границах зоны $\varepsilon'<0$

3. ОБСУЖДЕНИЕ ЭКСПЕРИМЕНТАЛЬНЫХ РЕЗУЛЬТАТОВ

Эффект зарождения и развития области $\varepsilon' < 0$ наблюдался нами, по-видимому, впервые, поскольку в литературе такие сообщения отсутствуют. Этот эффект наблюдаемый в одном эксперименте с одним переменным параметром, в данном случае температурой, поз-

воляет непосредственно выделить явление, инициирующее $\varepsilon' < 0$, его механизм и создать модель, допускающую обобщения.

На такое инициирующее явление указывает рис. 3. Оно обусловлено присутствием захваченной из атмосферы воды в порошке ПАК.

Захваченная вода пробуждает два новых процесса (или механизма) диэлектрического отклика (рис. 3).

2016 УЗФФ 163508-2

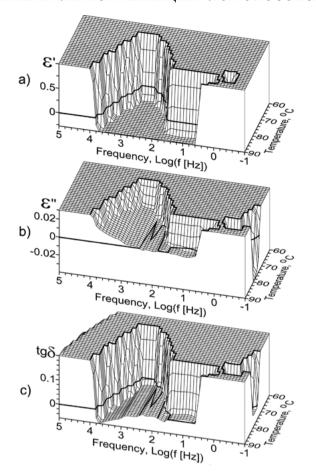


Рис. 2: Область смены знака зависимостей $\varepsilon'(\log f,T)$ (a), $\varepsilon''(\log f,T)$ (b), $\lg \delta(\log f,T)$ (c).

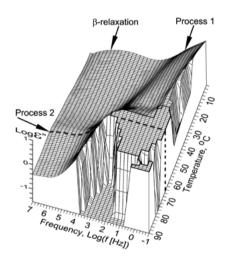


Рис. 3: Конфигурация новых процессов 1 и 2, сформировавшихся в образце ПАК с содержанием влаги $\approx \!\! 3\,\%$ вес в координатах $\varepsilon''(\log f,T)<0$. Для наглядности развития и пересечения процессов 1 и 2, зависимость $\varepsilon''(\log f,T)<0$ обрезана на уровне $\varepsilon''=1$. Штриховая линия соответствует пику процесса 2.

Среди различных категорий захваченной воды [1] (связанная, вода переходного типа — от связанной к свободной, свободная) в связи с ее малым содержанием, основной интерес для нашего случая представляет связанная вода. Связанная вода содержится в микропорах размером $\sim \! 10$ нм. Вязкость адсорбционной пленки снижается с увеличением ее толщина (0.5–5 нм), толщина, в свою очередь, возрастает с повышением температуры.

Все перечисленные категории воды и формируют процесс 1 (рис. 3) во изменение зависимостей $\varepsilon'(\log f,T)<0$ и $\varepsilon''(\log f,T)<0$ влажного образца сравнительно с сухим.

Нетрудно видеть, что активное развитие процесса 1 с участием связанной воды начинается при температуре 0° С и сохраняется без изменения ее компонентов до его пересечения с процессом 2 при $T\approx 65^{\circ}$ С. В интервале температур $65\div 70^{\circ}$ С вязкость связанной воды становится такой же, как и у свободной воды [1], то есть происходит уменьшение толщины граничной фазы воды с искаженной структурой и переход в свободную воду.

При $T<65^{\circ}\mathrm{C}$ образец содержит структуру со связанной водой в виде моно- и полимолекулярных слоев, при $T>65^{\circ}\mathrm{C}$ в состав образца входят уже подвижные фазы воды и освободившаяся связанная вода, т. е. типы воды измененной структурной организации.

Уход связанной воды с точек локализации на стенках поры и есть явление, инициирующее $\varepsilon'<0$, поскольку, как нетрудно видеть (рис. 3), при температуре $T\approx65^{\circ}\mathrm{C}$ зарождается эффект $\varepsilon'<0$. Формирование механизма этого эффекта демонстрирует упрощенная модель, показанная на рис. 4.

Пора заполнена поляризуемой средой, формирующей процесс 1 (рис.3). Возможно — осмотической водой [1], обладающей конечной вязкостью.

При $T<65^{\circ}\mathrm{C}$ эффективный заряд 4 упруго связан (рис.4a) с адсорбционным центром 2, и эта связь создает возвращающую (восстанавливающую) силу, отвечающую за один из классических механизмов поляризуемости среды.

Повышение температуры T > 65°C уводит эффективный заряд 4 со связи с адсорбционным центром 2 (рис. 4b) и, таким образом, освобождает его от воздействия возвращающей (восстанавливающей) силы. Эффективный заряд 4 приобретает свойства квазисвободного заряда, смещения которого в переменном электрическом поле уже определяются механической массой (инерцией) заряда и сопротивлением среды поры его движению. Фаза смещения заряда 4 принципиально должна отставать от фазы поля вплоть до отклонения на 180°. Этот предельный случай формирует компоненту диэлектрического отклика. Отрицательная компонента сосуществует в реакции образца с положительным вкладом отклика матрицы. Итоговые значения ε' и ε'' представляют собой суммарное значение «+» и «-» компонент на конкретной частоте. В нашем эксперименте наблюдались соотношения: $1 - \epsilon' > 0$

163508-3

2016 УЗФФ

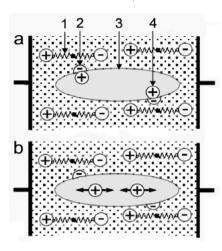


Рис. 4: Формирование отрицательной компоненты диэлектрического отклика: $a-T<65^{\circ}\mathrm{C};\ b-T>65^{\circ}\mathrm{C}.\ 1$ — дипольный фрагмент структуры с упругой связью между зарядами и матрицей; 2 — активный адсорбционный центр поверхности стенки поры 3 в матрице; 4 — эквивалентный эффективный заряд, формируемый связанной водой на стенке поры.

$$\begin{array}{l} \epsilon''>0;\ 2-\epsilon'<0\ \epsilon''>0;\ 3-\epsilon'>0\ \epsilon''<0;\ 4-\epsilon'<0\\ \epsilon''<0. \end{array}$$

В настоящее время не ясен механизм обмена энергией для случая $\epsilon'' < 0$.

В заключение выскажем следующие обобщающие предположения:

- 1. Эффект отрицательной диэлектрической проницаемости должен иметь место в твердотельных матрицах и композитах, в которых присутствует элемент структуры, лишенный возвращающей силы, вне зависимости от механизма этой особенности:
- 2. Эффект должен быть чувствителен к внешнему магнитному полю;
- 3. Спонтанное проявление эффекта в полимерной матрице свидетельствует об его реализации в природе и, возможно, в биополимерах, т.е. живых организмах.

[1] Korolev V. A. Soros Educational Journal. N 9, P. 79. (1996).

Negative dielectric permittivity of the Poly(acrylic acid) nanoporous sample

V. K. Novik^a, N. D. Gavrilova^a, I. A. Malyshkina^b, A.V. Vorobiev^c

Department of Polymers and Crystals Physics , Faculty of Physics, M. V. Lomonosov Moscow State University, 1(2), Leninskie gory, Moscow 119991, Russia
E-mail: anovikmp@orc.ru, bmalysh@polly.phys.msu.ru, cvorobyev@polly.phys.msu.ru

Spontaneously formed temperature-frequency zone of negative dielectric permittivity ε '<0 was found in polymer-water system «PolyAcrylic Acid + 3 weight % of moisture». Nucleation and evolution of this zone is demonstrated on $\varepsilon'(f,T)$, $\varepsilon''(f,T)$ and $\operatorname{tg}\delta(f,T)$ 3D plots. The release of bound water at $T>65^\circ\mathrm{C}$ is thought to be the reason of this phenomenon. The frequency width of the zone steadily increases with temperature up to $T=83^\circ\mathrm{C}$, and then increases sharply from low-frequency side. This effect might be related to the anomalies in temperature dependencies of thermodepolarization currents in water at 83°C. Spontaneous manifestation of $\varepsilon'<0$ phenomenon indicates that one can expect it in natural materials, including biopolymers, i.e. in living organisms.

PACS: 77.22.-d, 77.84.Jd

Keywords: poly(acrylic acid), dielectric permittivity, bound water.

Received: 25.04.2016.

Сведения об авторах

- 1. Новик Виталий Константинович докт. физ.-мат. наук, профессор, вед. науч. сотрудник; тел.: (495) 939–12–25, e-mail: novikmp@orc.ru.
- 2. Гаврилова Надежда Дмитриевна докт. физ.-мат. наук, профессор, вед. науч. сотрудник; тел.: (495) 939–44–08, e-mail: novikmp@orc.ru.
- 3. Малышкина Инна Александровна канд. физ.-мат. наук, доцент, ст. науч. сотрудник; тел.: (495) 939-44-08, e-mail: malysh@polly.phys.msu.ru.
- 4. Воробьев Андрей Владимирович аспирант; (495) 939-44-08, e-mail: vorobyev@polly.phys.msu.ru.

2016 УЗФФ 163508-4