14

Самоорганизация ламелей и проницаемость микропористых ориентированных пленок полипропилена

© Д.В. Новиков 1 , Г.К. Ельяшевич 1 , В.К. Лаврентьев 1 , И.С. Курындин 1 , V. Bukošek 2

1 Институт высокомолекулярных соединений РАН,

Санкт-Петербург, Россия

² University of Ljubljana, Faculty for Natural Sciences and Engineering, Ljubljana, Slovenia

E-mail: dvnovikov65@mail.ru, elya@hq.macro.ru

(Поступила в Редакцию 5 марта 2013 г.)

Методами малоуглового рассеяния рентгеновских лучей и сканирующей электронной микроскопии изучено влияние температуры T_{ann} отжига экструдированных пленок полипропилена на структуру мембран, полученных в результате одноосной вытяжки отожженных пленок и последующей термофиксации. Показано, что повышение проницаемости мембран с ростом T_{ann} обусловлено самоорганизацией элементов ламелярной структуры полимера в результате упорядочения и агрегации частиц.

Работа выполнена при поддержке РФФИ (грант № 13-03-00219), Проекта совместных исследований РАН и университета г. Любляна (Словения) BI-RU/12-13-032.

1. Введение

В работах [1-6] исследованы структура, проницаемость и механические свойства мембран — микропористых ориентированных пленок полиолефинов (полиэтилена и полипропилена), полученных экструзией расплава полимера с последующими стадиями отжига, одноосного растяжения и термофиксации [7]. В результате формирования структуры на стадиях экструзии и отжига пленки приобретали способность к высоким обратимым деформациям, а именно, они могли быть вытянуты в несколько раз без разрушения [1-3,7]. В процессе одноосного растяжения таких образцов в них появляются разрывы сплошности — поры. Было показано, что число и размер пор возрастают с увеличением степени растяжения, и при достижении определенных величин деформации в результате слияния пор происходит формирование сквозных каналов, т.е. пленки становятся фильтрационными мембранами, проницаемыми для жидкостей [1,7]. Было установлено также, что объемную степень пористости P и проницаемость G мембран можно регулировать изменением как величины кратности фильерной вытяжки расплава полимера при экструзии (λ_f) , так и температуры отжига T_{ann} экструдированных пленок при фиксированных прочих параметрах процесса получения пористых образцов. При этом сходный вид графиков зависимостей $G(\lambda_f)$ и $G(T_{ann})$ указывает на единый механизм роста проницаемости при увеличении какого-либо одного из параметров λ_f и T_{ann} [3].

В работе [6] было установлено, что с ростом параметра λ_f в микропористых пленках происходит самоорганизация элементов структуры, результатом которой является возникновение регулярной пространственной решетки ориентированных частиц — стопок ламелей (суперрешетки ламелей). Процессу самоорганизации по шкале λ_f предшествует возникновение перколяции по

порам (образование сквозных пор) при некотором критическом значении λ_f^* . Формирование перколяционного кластера пористой фазы сопровождается ростом флуктуаций плотности распределения частиц и фрактализацией поверхности мембран. Самоорганизация частиц при $\lambda_f > \lambda_f^*$ имеет место в стационарных условиях, когда средний размер пор в мембранах увеличивается, а степень пористости P не изменяется $(\partial P/\partial \lambda_f = 0)$ [3].

Согласно данным работы [3], с ростом температуры отжига T_{ann} в диапазоне $T_{ann} < T_m$, где T_m — температура плавления полимера, величина P микропористых пленок полиолефинов увеличивается по линейному закону. По этой причине в ряду образцов мембран трансформация пористой фазы по шкале T_{ann} проходит в квазистационарном режиме $(\partial P/\partial T_{ann} = \text{const})$ и может приводить к аналогичному эффекту самоорганизации системы [8], который наблюдается по шкале λ_f в области $\lambda_f > \lambda_f^*$.

Цель настоящей работы — установление механизма трансформации структуры экструдированных пленок полипропилена (PP) при отжиге и при одноосном растяжении в процессе порообразования в зависимости от T_{ann} , а также обоснование закономерностей роста проницаемости мембран при увеличении T_{ann} .

2. Объекты и методы исследования

Для получения пористых пленок использовали гранулы изотактического PP с молекулярной массой $M_w=380\,000~(M_w/M_n=4-5)$. Формование пленок на стадии экструзии расплава полимера осуществлялось с применением плоскощелевой фильеры. Кристаллизация расплава происходила на воздухе. Степень ориентации расплава задавали кратностью фильерной вытяжки λ_f . Для исследования были выбраны пористые пленки,

сформованные при $\lambda_{f1}=44$ и $\lambda_{f2}=78$. Экструдированные пленки подвергали отжигу при варьировании T_{ann} в диапазоне от 422 до 444 K, ограниченном температурой плавления $T_m=445$ K. Формирование пористой структуры мембран происходило при одноосном растяжении отожженных пленок в результате раздвижки и изгиба кристаллических ламелей [1,2,7] и появления между ними пор и сквозных каналов [3]. Процесс растяжения проводили при комнатной температуре до степени растяжения 200% (соответственно до кратности вытяжки, равной 3) со скоростью 400% min⁻¹. Завершающая стадия — термофиксация — обеспечивала релаксацию внутренних напряжений, возникающих при растяжении, и стабилизацию размеров пленок [1,3].

Проницаемость G мембран определяли методом фильтрационной порометрии (методом Пуазейля) по измерению скорости протекания жидкости (этанола) через образец [1,9].

Влияние температуры T_{ann} отжига на структуру экструдированных пленок PP исследовали методом малоуглового рентгеновского рассеяния с использованием камеры "KRATKI". По значениям большого периода d_0 и рентгеновской степени кристалличности образцов рассчитана средняя толщина отдельных ламелей (l_c) и аморфной прослойки (l_a) в направлении фильерной вытяжки пленок.

Структуру поверхности мембран, полученных используемым методом при варьировании параметра T_{ann} , изучали методом сканирующей электронной микроскопии (SEM) с помощью микроскопа LEO 1550 FE SEM (ZIESS, Германия).

Компьютерную обработку изображений поверхности (рис. 1) проводили с использованием кластерной двухфазной модели на квадратной решетке по методике [4].

Эффективный размер d и фрактальную размерность D кластеров пористой фазы рассчитывали с помощью радиальной функции g(R) распределения решеточной плотности кластеров [4].

Периоды $L_{s\parallel}$ и $L_{p\parallel}$ чередования решеточной плотности кластеров твердой $(L_{s\parallel})$ и пористой $(L_{p\parallel})$ фаз вдоль оси s ориентации (вытяжки) пленок определяли с использованием функций $g(R)_{\parallel}$, рассчитанных по направлению оси s (рис. 2, 3). Толщину l_{\parallel} частиц твердой фазы рассчитывали как $l_{\parallel}=0.8R_{\min}$ [6], где R_{\min} — позиция первого минимума соответствующей функции $g(R)_{\parallel}$.

Для количественной оценки степени упорядоченности частиц (координационного порядка вдоль оси s) использовали параметр $\varphi = |L_s_{\parallel} - L_{p\parallel}|/(L_s_{\parallel} \cdot L_{p\parallel})^{1/2}$. Регулярной пространственной решетке частиц соответствует значение $\varphi = 0$; с увеличением координационного беспорядка параметр φ возрастает.

3. Результаты и их обсуждение

Доля Ω_p пористой фазы [4] в двумерном изображении поверхности изученных образцов мембран ($\lambda_{f1}=44$ и $\lambda_{f2}=78$) практически не зависит от параметра T_{ann}

в диапазоне $432-444\,\mathrm{K}$ и составляет $\Omega_p=0.25\pm0.05$. Таким образом, твердой фазе на плоской решетке соответствует бесконечный кластер связанных между собой частиц, а пористой фазе — дискретные кластеры.

Изображения SEM показывают, что в области $432 < T_{ann} < 442 \, {\rm K}$ микрорельеф поверхности мембран формируется периодическим чередованием анизометрических частиц $(l_{\parallel}=20-35\,\mathrm{nm})$ твердой фазы и кластеров $(d \approx 50 \, \mathrm{nm})$ пористой фазы в направлении вытяжки пленок (рис. 1 a, d). При этом характер микрорельефа однотипен и не изменяется при варьировании параметра λ_f на стадии экструзии расплава полимера. В области $T_{ann} = 442 - 444 \,\mathrm{K}$ мембранам свойствен полиморфизм, выражающийся в наличии участков поверхности различной топологии. Участкам первого типа отвечают регулярно расположенные частицы, аналогичные имеющимся в мембранах при $T_{ann} < 442 \, {\rm K} \, ({\rm puc.} \, 1, a, d)$. Участки второго типа характеризуются более крупными надмолекулярными образованиями ($l_{\parallel} = 50 - 300 \, \mathrm{nm}$), размер которых увеличивается с ростом параметров T_{ann} и λ_f (рис. 1, b, c, e, f). Отметим, что доля участков первого типа, как правило, невелика. Трансформация микрорельефа поверхности мембран при переходе от участков первого типа к участкам второго типа отображается скачкообразным увеличением периода $L_{s\parallel}$ чередования плотности кластера твердой фазы и толщины l_{\parallel} частиц (рис. 4, кривые *1* и *2*).

В мембранах, сформированных при $T_{ann} < 442 \, {\rm K}$, а также на топологически однотипных участках мембран, сформированных в области $T_{ann}=442-444\,\mathrm{K},$ толщина частиц l_{\parallel} близка к толщине l_c одиночной ламели PP, которая в среднем увеличивается с ростом температуры отжига экструдированных пленок (рис. 5, кривая 1). Вывод о близости параметров l_{\parallel} и l_c следует с учетом искажений, вносимых методикой препарирования образцов для SEM, а также погрешности компьютерной обработки изображений. Увеличение параметров $L_{s\parallel}$ и l_{\parallel} на отдельных участках мембран, сформированных в области $T_{ann} = 442 - 444 \,\mathrm{K}$, обусловлено образованием более крупных частиц — стопок ламелей, составляющих каркас перколяционного кластера твердой фазы [4]. Образование агрегатов ламелей приводит к разделению кривых $L_{s\parallel}(T_{ann})$ и $l_{\parallel}(T_{ann})$ в точке бифуркации при $T_{ann} > 440 \, {\rm K}$ на две ветви (рис. 4) — ветвь одиночных ламелей и ветвь агрегатов. Отметим, что на ветви ламелей (кривая 3) параметры $L_{s\,\parallel}$ и l_{\parallel} в пределах погрешности расчета не зависят от T_{ann} и λ_f , а положение ветви агрегатов на шкале T_{ann} зависит от параметра λ_f (кривые 1 и 2).

Агрегация ламелей трансформирует кластеры пористой фазы: резко увеличиваются их эффективный размер d (рис. 6,a) и величина фрактальной размерности D (рис. 6,b).

Важно отметить, что при $T_{ann} < 442\,\mathrm{K}$ отношение $L_{s\,\parallel}/d_0$ периода чередования ламелей в мембранах к рентгеновскому большому периоду в пленках близко к 3 и соответствует кратности одноосной вытяжки пленок (рис. 7). Очевидно, что в этом случае структура

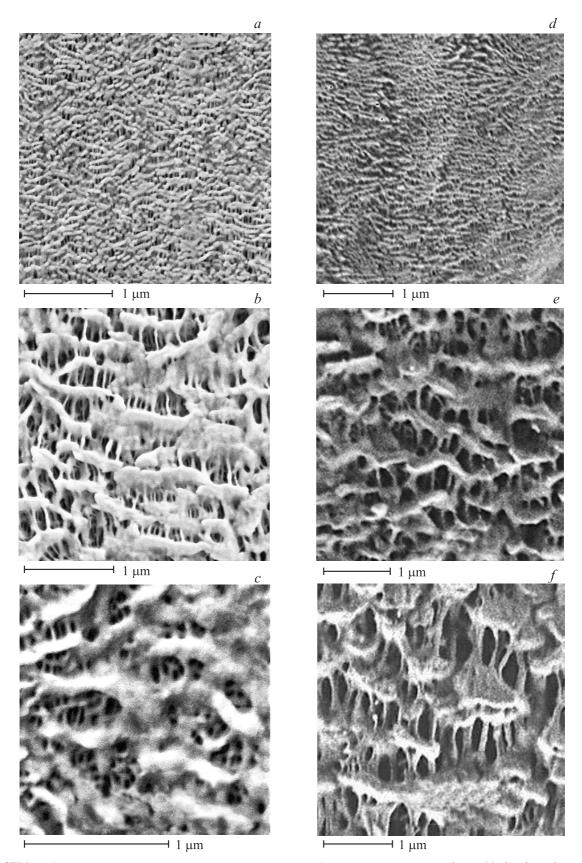


Рис. 1. SEM-изображения отдельных участков поверхности мембран, соответствующих $\lambda_{f1} = 44 \ (a-c)$ и $\lambda_{f2} = 78 \ (d-f)$. Температура T_{ann} отжига пленок: 439 (a), 443 (b), 444 (c), 440 (d), 442 (e), 443 (f).

мембран формируется на стадии порообразования за счет раздвижки одиночных ламелей. В свою очередь при $T_{ann} \geq 442~\mathrm{K}$ в мембранах реализуются два способа построения квазирешетки частиц за счет чередования либо отдельных ламелей, либо стопок ламелей. В первом случае выполняется условие $L_{s\parallel}/d_0 \approx 3$ (рис. 7, кривая 3). Во втором случае, который имеет место на большей площади поверхности мембран, величина $L_{s\parallel}/d_0$ резко возрастает с увеличением T_{ann} , причем тем больше, чем выше значение λ_f (рис. 7, кривые I и 2).

Образование агрегатов ламелей в мембранах при $T_{ann} \geq 442 \, \mathrm{K}$ обусловлено структурными изменениями в

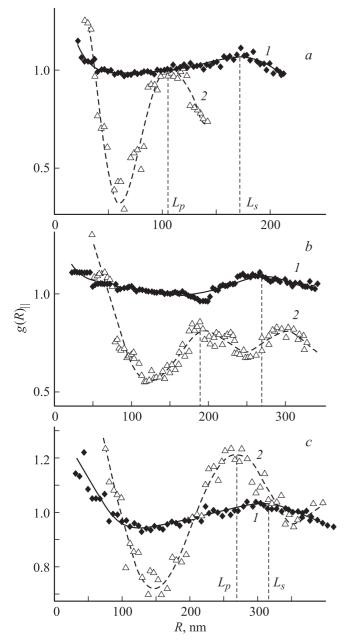


Рис. 2. Радиальные функции $g(R)_{\parallel}$ распределения плотности кластеров фаз на отдельных участках поверхности мембран с $\lambda_{f1}=44~(I$ — твердая фаза, 2— пористая фаза). Температура T_{ann} отжига пленок: 442 (a), 443 (b), 444 (c).

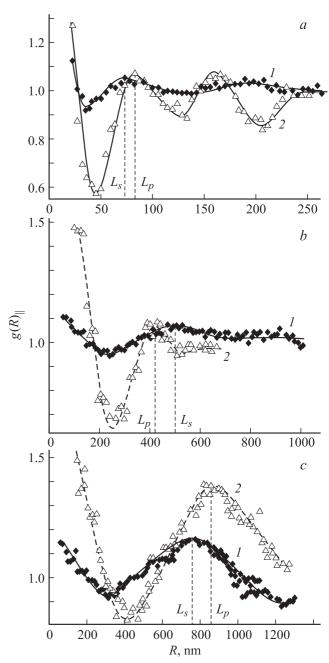


Рис. 3. Радиальные функции $g(R)_{\parallel}$ распределения плотности кластеров фаз на отдельных участках поверхности мембран с $\lambda_{f2}=78~(I$ — твердая фаза, 2 — пористая фаза). Температура T_{ann} отжига пленок: 440 (a), 442 (b), 443 (c).

экструдированных пленках PP при увеличении температуры отжига. Необходимым условием агрегации ламелей на стадии порообразования является увеличение участков проходных цепей в аморфных прослойках, соединяющих кристаллиты. Действительно, рост средней толщины l_a аморфной прослойки должен способствовать раздвижке элементов структуры в виде стопок ламелей и сопутствующему резкому увеличению эффективного размера пор (рис. 6,a) без изменения общей доли Ω_p пористой фазы на поверхности мембран. Такой рост

величины l_a фиксируется при изучении рентгеновского рассеяния в экструдированных пленках PP, отожженных вблизи T_m в области $T_{ann} \ge 442 \, \mathrm{K}$ (рис. 5, кривая 2).

Ранее методами атомной силовой микроскопии и SEM было установлено [6], что величина λ_f оказывает существенное влияние на ориентационный и координационный порядок структонов как в экструдированных и отожженных пленках РР, так и в получаемых из них мембранах. По данным работы [6], при фиксированной величине $T_{ann}=443\,\mathrm{K}$ с ростом параметра λ_f в пленках формируется квазипериодический ансамбль ориентированных надмолекулярных образований, при расщеплении которых на стадии одноосной вытяжки образуется пространственная решетка частиц — фактически отдельных ламелей. Данные настоящей работы показывают, что с такой решеткой сосуществует и решетка, построенная агрегатами ламелей (суперрешетка ламелей). Таким образом, необходимо учитывать, что топология решеток частиц в мембранах РР зависит не

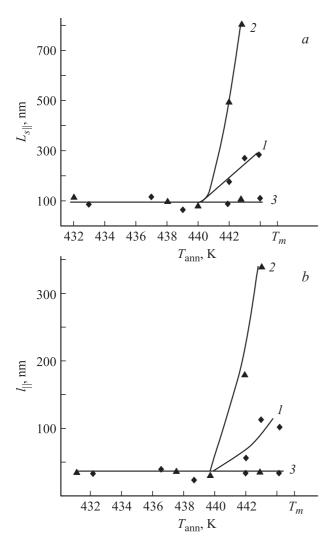


Рис. 4. Зависимости периода $L_{s\parallel}$ (a) и толщины l_{\parallel} частиц (b) в мембранах от температуры T_{ann} отжига пленок. I — ветвь агрегатов ламелей для $\lambda_{f1}=44;\ 2$ — ветвь агрегатов ламелей для $\lambda_{f2}=78;\ 3$ — ветвь одиночных ламелей.

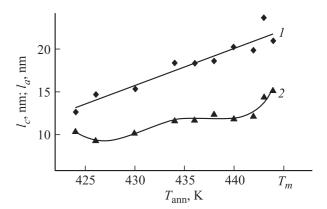


Рис. 5. Зависимости средней толщины l_c (1) ламелей и аморфной прослойки l_a (2) от температуры отжига T_{ann} экструдированных пленок РР ($\lambda_{f2}=78$).

только от параметра λ_f , но и от температуры T_{ann} отжига экструдированных пленок.

Влияние T_{ann} на степень упорядоченности частиц в мембранах демонстрирует рис. 8 (кривая 2). В области $T_{ann} < 439-440\,\mathrm{K}$ с ростом T_{ann} происходит упорядочение ламелей, и параметр φ падает тем интенсивнее, чем больше λ_f . В области $T_{ann} > 440\,\mathrm{K}$ на рис. 8 параметр φ рассчитан для агрегатов ламелей. Его изменение показывает, что степень упорядоченности частиц по-разному зависит от T_{ann} для двух значений: $\lambda_{f1} = 44\,\mathrm{u}~\lambda_{f2} = 78.$

В мембранах, полученных при $\lambda_{f1}=44$, с ростом T_{ann} параметр φ изменяется немонотонно и приближается к нулю при $T_{ann} \to T_m$ (рис. 8,a, кривая 2). Переход от менее упорядоченного кластера твердой фазы (рис. 2,a) к более упорядоченному (рис. 2,c) связан со сближением значений периодов $L_{s\parallel}$ и $L_{p\parallel}$ и образованием суперрешетки ламелей [6]. Аналогичная самоорганизация частиц в мембранах происходит с ростом параметра λ_f при фиксированной температуре T_{ann} [5,6].

В мембранах, полученных при $\lambda_{f2}=78$, образование агрегатов (стопок) ламелей при $T_{ann}>440\,\mathrm{K}$ практически не изменяет высокую степень координационного порядка структонов, возникающую с ростом T_{ann} при $T_{ann}=440\,\mathrm{K}$ (рис. 8,b, кривая 2). В результате формируется суперрешетка ламелей (рис. 3,b,c), причем размер пор d в этой структуре увеличивается с ростом T_{ann} (рис. 8,a, кривая 2).

При исследовании зависимости проницаемости мембран G от T_{ann} (рис. 8, кривая I) необходимо учитывать, что при условии $\Omega_p \approx {\rm const}$ и неизменной толщине образцов величина G, в первую очередь, должна зависеть от размера пор d на поверхности и объемной концентрации сквозных каналов. Последняя должна изменяться симбатно со степенью упорядоченности частиц, характеризуемой параметром ϕ . Таким образом, рост проницаемости G должен происходить как за счет увеличения d, так и за счет уменьшения ϕ .

Для мембран, полученных при $\lambda_{f1} = 44$, в области $T_{ann} < 439 \,\mathrm{K}$ рост T_{ann} сопровождается увеличением координационного порядка частиц (рис. 8, a, кривая 2),

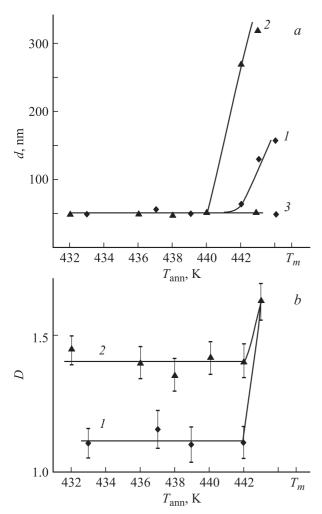


Рис. 6. Зависимости эффективного размера d (a) и фрактальной размерности D (b) пор в мембранах от температуры T_{ann} отжига пленок. На части a: I — ветвь агрегатов ламелей для $\lambda_{f1}=44$; 2 — ветвь агрегатов ламелей для $\lambda_{f2}=78$; 3 — ветвь одиночных ламелей. На части b: образцы мембран: $\lambda_{f1}=44$ (I), $\lambda_{f2}=78$ (2).

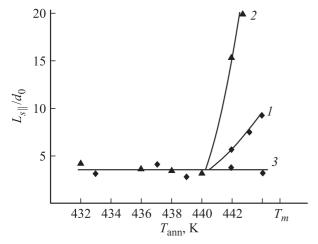


Рис. 7. Зависимости отношения $L_{s\parallel}/d_0$ в мембранах от температуры T_{ann} отжига пленок. I — ветвь агрегатов ламелей для $\lambda_{f1}=44;\ 2$ — ветвь агрегатов ламелей для $\lambda_{f2}=78;\ 3$ — ветвь одиночных ламелей.

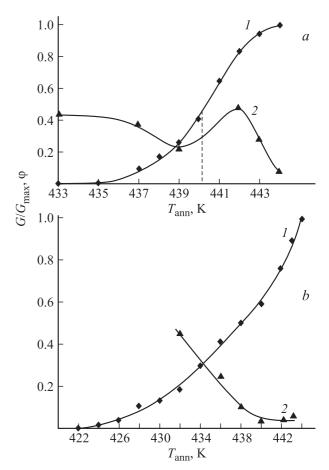


Рис. 8. Зависимости отношения G/G_{\max} (1) для проницаемости G мембран, где G_{\max} — максимальное значение проницаемости при $T_{ann}=444~\mathrm{K}$, и параметра φ (2) от температуры T_{ann} отжига пленок. Образцы мембран: $\lambda_{f1}=44~(a)$, $\lambda_{f2}=78~(b)$. Параметр φ рассчитан для одиночных ламелей при $T_{ann}<440~\mathrm{K}$ и для агрегатов ламелей при $T_{ann}\geq440~\mathrm{K}$.

что при практически постоянном эффективном размере пор d (рис. 6, a, кривая 3) приводит к ускоренному росту кривой $G(T_{ann})$ (рис. 8, a, кривая 1). В области $439 \, {
m K} < T_{ann} < 445 \, {
m K}$ функция $d(T_{ann})$ возрастает (рис. 6, a, кривая 1), а функция $\varphi(T_{ann})$ проходит через максимум около $T_{ann} = 442 \,\mathrm{K}$ (рис. 8, a, кривая 2). Суперпозиция функций $\varphi(T_{ann})$ и $d(T_{ann})$ приводит к замедлению роста кривой $G(T_{ann})$ выше точки перегиба при $T_{ann} \approx 440 \, \text{K}$ (рис. 8, *a*, кривая *1*). Таким образом, совместное рассмотрение зависимостей $\varphi(T_{ann})$ и $d(T_{ann})$ объясняет S-образный вид графика функции $G(T_{ann})$. Замедление роста кривой $G(T_{ann})$ вблизи T_m обусловлено увеличением относительного вклада участков мембран с регулярным чередованием отдельных ламелей, в результате чего уменьшается усредненный по поверхности эффективный размер пор. Регулярная решетка ламелей для образца, полученного при $\lambda_{f1} = 44$ и $T_{ann} = 444$ K, характеризуется близкими значениями $L_{s\parallel}$ и $L_{p\parallel}$ и отношением $L_{s\parallel}/l_{\parallel}\approx 3$ (рис. 9).

Проницаемость G мембран, полученных при $\lambda_{f2} = 78$, неограниченно возрастает с ростом T_{ann} (рис. 8, b, кри-

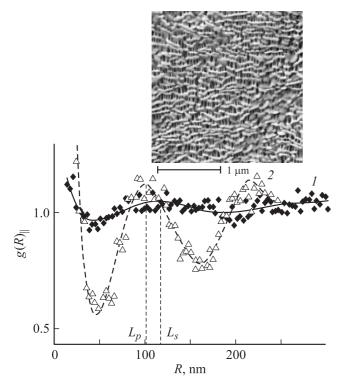


Рис. 9. SEM-изображение и функции $g(R)_{\parallel}$ (I — твердая фаза, 2 — пористая фаза) для регулярной решетки ламелей в мембране, отвечающей $\lambda_{f1}=44$ и $T_{ann}=444$ К.

вая I). Такой ход зависимости $G(T_{ann})$ объясняется тем, что в области $T_{ann} < 440\,\mathrm{K}$ рост проницаемости происходит за счет увеличения степени упорядоченности решетки частиц (уменьшения φ) при неизменном размере пор d, а в области $T_{ann} > 440\,\mathrm{K}$ за счет увеличения d при $\varphi \approx \mathrm{const}$ (рис. 6, a, кривая 2).

4. Заключение

Проведенный анализ процессов упорядочения в мембранах РР показал, что на формирование пористой структуры этих образцов оказывают существенное влияние как степень ориентации λ_f расплава полимера на стадии экструзии, так и температура T_{ann} отжига экструдированных пленок. Возрастание значений этих параметров приводит к увеличению основных характеристик мембран — проницаемости и общей пористости. Параметр λ_f задает не только ориентационный, но и координационный порядок структонов, а также определяет топологию кластеров пористой фазы и условия протекания по ним как в объеме [3], так и на поверхности образцов [4–6]. В свою очередь, величина T_{ann} оказывает влияние не только на размер частиц и пор, но и на топологическую структуру мембран, в том числе степень упорядоченности кластера твердой фазы.

Как показано в настоящей работе, синергетическое влияние параметров λ_f и T_{ann} на структуру и проницаемость мембран (G) можно описать в рамках представле-

ний о самоорганизации ламелей в результате упорядочения и агрегации частиц. Особенности кривых $G(T_{ann})$ полностью объясняются вкладом трех зависящих друг от друга составляющих: степени пространственной упорядоченности частиц, размера пор и относительной доли фракций ламелей и их агрегатов.

Одним из проявлений самоорганизации частиц является сосуществование ансамблей различных топологических элементов структуры в мембранах, полученных из пленок, отожженных вблизи температуры плавления полимера. Если отжиг экструдированных пленок проводили при $T_{ann} > 440 \, \mathrm{K}$, то в пористых образцах ансамбли чередующихся одиночных ламелей сосуществуют с ансамблями агрегатов ламелей (стопок ламелей), структура которых зависит от степени ориентации расплава полимера на стадии формования пленок, т. е. от величины λ_f .

Для ансамблей ламелей в мембранах эффективный размер пор в области $T_{ann}=432-440\,\mathrm{K}$ практически не зависит от T_{ann} , а степень упорядоченности частиц возрастает при увеличении как T_{ann} , так и λ_f .

Влияние агрегации ламелей на характер пористой структуры состоит в увеличении эффективного размера пор. Формированию высокоупорядоченного ансамбля стопок ламелей способствуют как отжиг экструдированных пленок при температурах, близких к T_m , так и повышение параметра λ_f на стадии экструзии расплава полимера.

Список литературы

- [1] Г.К. Ельяшевич, А.Г. Козлов, Е.Ю. Розова. Высокомолекуляр. соединения, А **40**, *6*, 956 (1998).
- [2] M. Raab, J. Scudla, A.G. Kozlov, V.K. Lavrentyev, G.K. Elyashevich. J. Appl. Polym. Sci. 80 2, 214 (2001).
- [3] Г.К. Ельяшевич, И.С. Курындин, В.К. Лаврентьев, А.Ю. Бобровский, V. Bukošek. ФТТ **54**, 1787 (2012).
- [4] Д.В. Новиков, В.К. Лаврентьев, Г.К. Ельяшевич, V. Bukošek. ФТТ 54, 1783 (2012).
- [5] Д.В. Новиков, И.С. Курындин, Г.К. Ельяшевич, V. Bukošek. ФТТ 54, 2176 (2012).
- [6] Д.В. Новиков, Г.К. Ельяшевич, В.К. Лаврентьев, И.С. Курындин, Н.Н. Сапрыкина, Г.И. Воробьев, А.В. Варламов, V. Bukošek. ФТТ 55, 398 (2013).
- [7] Г.К. Ельяшевич, Е.Ю. Розова, Е.А. Карпов. Микропористая полиэтиленовая пленка и способ ее получения. Патент РФ № 2140936. Приоритет от 15.04.97.
- [8] Г. Николис, И. Пригожин. Самоорганизация в неравновесных системах. От диссипативных структур к упорядоченности через флуктуации / Пер. с англ. В.Ф. Пастушенко. Мир, М. (1979). 512 с. [G. Nicolis, I. Prigogine. Self-Organization in Nonequilibrium Systems. From Dissipative Syructures to Order Through Fluctuations. Wiley-Interscience Publ. N.Y. (1977). 480 р.]
- [9] Р.Е. Кестинг. Синтетические полимерные мембраны / Пер. с англ. под ред. В.К. Ежова. Химия, М. (1991). С. 54. [R.E. Kesting. Synthetic Polymeric Membranes. John Wiley & Sons, Inc. (1985). P. 44].