

УДК 539.017: 677.4

**ВРЕМЕНА РЕЛАКСАЦИИ И ЗАПАЗДЫВАНИЯ
У НЕТКАНЫХ МАТЕРИАЛОВ**

В.Ю. МИШАКОВ, Н.А. МАКАРОВА, А.М. СТАЛЕВИЧ

(Московский государственный университет дизайна и технологии,
Санкт-Петербургский государственный университет технологии и дизайна)

В [1] на примере образцов нетканого термостреченого полотна, обладающего хорошей воздухопроницаемостью, был изложен простейший способ моделирования физико-механических свойств нетканого материала в зоне неразрушающего механического воздействия методами наследственной механики. Было показано, что достаточно самым простым способом определить параметры релаксации – при деформации $\epsilon = \text{const}$, чтобы с их помощью прогнозировать режимы сложной релаксации – когда $\epsilon \neq \text{const}$. При этом с целью максимального упрощения расчетов было принято допущение, что при бесконечно длительном деформировании приложенное усилие отрелаксирует полностью. В случае линейной вязкоупругости подтвердить или опровергнуть это допущение с помощью непосредственных измерений практически невозможно.

В то же время указанное упрощение расчета релаксирующего напряжения при заданном режиме деформирования сопровождается затруднениями при решении обратной задачи, поскольку в определяющем уравнении наследственной механики [2]:

$$\epsilon_t = E_0^{-1} \sigma_t + \int \sigma_{t-s} D'_s ds \quad (1)$$

усложняется аналитическое задание D'_s – ядра данного уравнения, которое является производной от функции податливости $\sigma^{-1} \epsilon_t = D_t$, где σ – напряжение; ϵ_t – деформация; E_0 – модуль упругости.

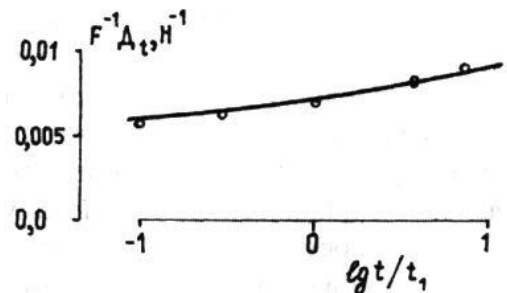


Рис. 1

Для преодоления этой трудности следует аппроксимировать экспериментально полученную функцию податливости нетканого материала, рассчитанную по семейству измеренных кривых ползучести и представленную на рис. 1, где линия – эксперимент, точки – расчет (ширина образца в виде полоски ткани составляла 10 мм; $t_1 = 1$ мин – базовое время).

Для этой цели в уравнении

$$\epsilon_t P^{-1} = F^{-1} D_t = F^{-1} E_0^{-1} + (F^{-1} E_\infty^{-1} - F^{-1} E_0^{-1}) \varphi_{0t}, \quad (2)$$

где P – растягивающая сила; F – площадь поперечного сечения образца; E_∞ – равновесное значение модуля, применим следующие допущения.

Во-первых, зададимся значением равновесной вязкоупругой деформационной жесткости:

$$F E_\infty = C F E_0 = 0,25 F E_0, \quad (3)$$

где $C = E_\infty E_0^{-1}$.

Во-вторых, воспользуемся заданием нормированной функции ползучести по аналогии с релаксацией [1], [3]:

$$\varphi_{\sigma t} = [1 + (t / \tau_{\sigma})^{-A}]^{-1}, \quad (4)$$

где τ_{σ} – среднестатистическое время запаздывания при заданном значении напряжения σ .

В-третьих, воспользуемся равенством значений параметра A в нормированных функциях ползучести (4) и релаксации [1].

В первом варианте аппроксимации кривой, представленной на рис. 1, воспользуемся полученными ранее параметрами релаксации [1]:

$$FE_0 = 240 \text{ Н} \quad \text{и} \quad A = 0,25,$$

а по принятому условию (3) получим

$$FE_{\infty} = 0,25 \cdot 240 = 60 \text{ Н.}$$

Для вычисления среднестатистического времени запаздывания из уравнения (2) с учетом (4) записываем формулу

$$\lg \tau_{\sigma} = \lg t - A^{-1} \lg ((F^{-1} D_t - 0,0042) / (0,0168 - F^{-1} D_t)). \quad (5)$$

Определение времени запаздывания по релаксационным характеристикам по (рис. 1) и формуле (5) при $FE_0 = 240 \text{ Н}$; $A = 0,25$; $c = 0,25$ представлено в табл. 1.

Таблица 1

t, мин	0,1	0,25	0,5	1	2	4	8
$\lg \tau_{\sigma}$	2,7	2,5	2,6	2,5	2,5	2,4	2,4
$F^{-1} D_t, \text{ Н}^{-1}$ расчет	0,0056	0,006	0,0063	0,0066	0,007	0,0074	0,0078

Примечание. Ср. $\lg \tau_{\sigma} \cong 2,5$; $\tau_{\sigma} = 316 \cong 320 \text{ мин.}$

В табл. 1 помимо экспериментальных приводятся также значения податливости, вычисленные по (2) по полученным параметрам:

$$F^{-1} D_t = 0,0042 + 0,0126 [1 + (t / 320)^{-0,25}]^{-1}.$$

Близость к измеренным значениям подтверждает приемлемость используемых параметров.

Аналогичным образом осуществлялись уточнение среднестатистического времени релаксации:

$$\lg \tau_{\epsilon} = \lg t - A^{-1} \lg ((240 - FE_t) / (FE_t - 60)) \quad (6)$$

и проверочный расчет релаксирующей деформационной жесткости нетканого материала:

$$FE_t = 240 - 180 [1 + (t / 0,23)^{-0,25}]^{-1}. \quad (7)$$

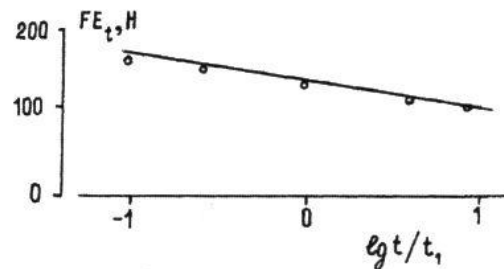


Рис. 2

На рис. 2 изображены экспериментально полученная кривая деформационной жесткости (линия) и расчетные точки. Уточненное значение времени релаксации составило ср. $\lg \tau_{\epsilon} = -0,63 \cong -0,6$; $\tau_{\epsilon} = 0,23 \text{ мин.}$

Во втором варианте с помощью кривой на рис. 1 по среднему значению податливости

$$F^{-1} D_t = (0,0042 + 0,0168) / 2 = 0,0105 \quad (8)$$

рассчитываем $\lg (\tau_{\sigma} / t_1) = 1,9$, то есть $\tau_{\sigma} \cong 80 \text{ мин.}$

Далее расчет производится по формуле, получаемой из (2) и (4):

$$A = \lg ((F^{-1}D_t - 0,0042) / (0,0168 - F^{-1}D_t)) / \lg (t / \tau_0), \quad (9)$$

а также уточняются значения F^{-1}/D_t по формулам (2) и (4) с учетом нового значения A .

На рис. 1 точками показаны расчетные значения податливости F^{-1}/D_t .

Далее по полученному значению $A = 0,33 \cong 1/3$ уточняется значение времени релаксации и осуществляется расчетная проверка по формуле

$$FE_t = 240 - 180 [1 + (t / 0,3)^{-1/3}]^{-1}.$$

На рис. 2 точками показаны рассчитанные значения FE_t при $A = 0,33$.

Во втором варианте аппроксимации получены более точные значения времен релаксации $\tau_\epsilon = 0,3$ и запаздывания $\tau_\sigma = 80$ мин при одних и тех же остальных параметрах: $FE_0 = 240$; $FE_\infty = 60H$; $A = 1/3$.

Следует отметить, что соотношение $\tau_\sigma > \tau_\epsilon$ соответствует всевозможным механическим моделям вязкоупругих свойств [3] и тем самым свидетельствует о глубоком сходстве свойств модели и свойствами реального материала.

Состоявшееся «сближение» параметров релаксации и запаздывания не противоречит действительности наследственной взаимосвязи этих двух процессов:

$$E_0 D_t + \int_0^t D_{t-s} E'_s ds = 1, \quad (10)$$

которая была подтверждена расчетом по непосредственно измеренным процессам релаксации и ползучести [1]. После того, как стали известны параметры податливости, ту же самую взаимосвязь (10) можно

$$\int_0^t \varphi_t dt = 3\tau_\epsilon \left\{ \frac{1}{3}(t/\tau_\epsilon)^{+1} - \frac{1}{2}(t/\tau_\epsilon)^{2/3} + (t/\tau_\epsilon)^{1/3} - \ln \left[1 + (t/\tau_\epsilon)^{1/3} \right] \right\}. \quad (13)$$

Формулы (13) и (12) заметно облегчают прогнозирование равномерного растяжения, то есть диаграммы растяжения при заданной скорости деформирования. Облегчается также процедура дальнейшего уточнения параметров модели – если воз-

проконтролировать и по выражению

$$E_0^{-1} E_t + \int_0^t E_{t-s} D'_s ds = 1, \quad (11)$$

получаемому из уравнения (1) при $\epsilon_t = \text{const}$.

Как и в расчетах по (10), в данном случае отклонения от единицы оказались не большими. Из этого следует, что достигнутое предельное упрощение математической модели вязкоупругих свойств не противоречит представлению об идентичности микромеханизмов релаксации при различных режимах деформирования. Вместе с тем допустимость отклонения от единицы в условии (10) или (11) в пределах $\pm 5\%$ приводит к значительному упрощению наследственно-вязкоупругих характеристик.

Произведенное уточнение значения A как параметра формы релаксационного спектра [3] не приводит к усложнению аналитического описания диаграммы равномерного растяжения, которое рассматривалось в [1].

В уравнении диаграммы

$$\begin{aligned} \sigma_t &= E_0 \epsilon_t - (E_0 - E_\infty) \dot{\epsilon} \int_0^t \varphi_t dt = \\ &= \epsilon_t [E_0 - (E_0 - E_\infty) t^{-1} \int_0^t \varphi_t dt] \end{aligned} \quad (12)$$

при значении $A = 1/3$ интеграл берется точно [4]:

никает такая необходимость – посредством сопоставления прогнозируемых диаграмм с экспериментальными.

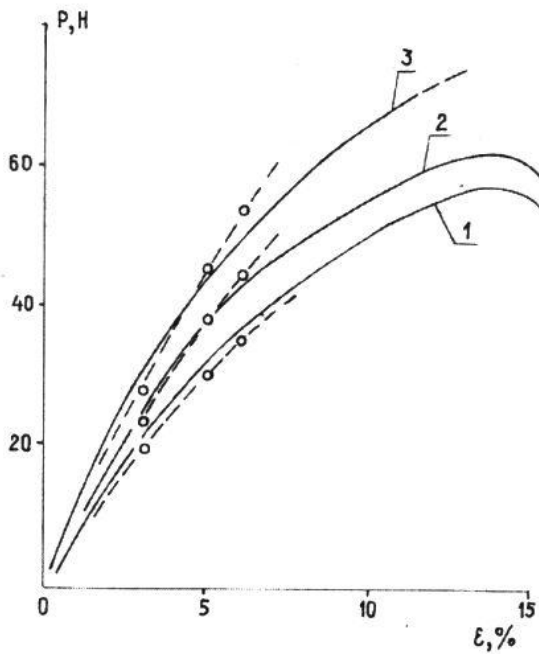


Рис. 3

На рис. 3 представлены экспериментальные (линии) и расчетные (точки) диаграммы растяжения при различных скоростях $\dot{\epsilon} = 0,005 \text{ мин}^{-1}$ (1); $\dot{\epsilon} = 0,05 \text{ мин}^{-1}$ (2); $\dot{\epsilon} = 0,5 \text{ мин}^{-1}$ (3); пунктир – рассчитанные диаграммы.

С точки зрения физической интерпретации спектров, содержащихся в предлагаемой предельно упрощенной модели, распределение релаксирующих частиц по собственным временам релаксации отличается от их распределения по временам запаздывания только соответствующими среднестатистическими значениями времени релаксации и времени запаздывания. Можно предположить, что такое «сближение» ядер релаксации и запаздывания (ползучести) окажется применимым также и к другим полимерным материалам и композитам.

1. При математическом моделировании вязкоупругих свойств нетканого материала в качестве наследственных ядер релаксации или запаздывания оказалось возможным использование одинаковых элементарных степенных функций, отличающихся только среднестатистическими временами релаксации и запаздывания.

2. Проиллюстрированы конкретные методики расчета физически обоснованных деформационных характеристик как параметров математической модели.

3. Анализ взаимосвязи процессов релаксации и ползучести, прогнозирование диаграмм растяжения подтвердили представление о наследственном характере деформационных характеристик и тем самым о возможности прогнозирования еще более сложных процессов релаксации или ползучести.

ЛИТЕРАТУРА

1. Мишаков В.Ю., Слуцкер Г.Я., Сталевич А.М. Моделирование физико-механических параметров качества полимерных нетканых материалов // 3-я Междунар. научн.-практ. конф.: Качество полимерных материалов и изделий: инновация, сертификация, контроль. – С.-Петербург, 2003. С. 42.
2. Алфрей Т. Механические свойства высокополимеров. – М.: Наука, 1970.
3. Сталевич А.М. Деформирование ориентированных полимеров. – С.-П., РИЦ СПГУТД, 2002.
4. Двайт Г.Б. Таблицы интегралов. – М. 1978.

Рекомендована кафедрой сопротивления материалов СПГУТД. Поступила 01.04.04.