

М.М. Ревяко, А.И. Крюковский  
ВНУТРЕННИЕ ТЕМПЕРАТУРНЫЕ НАПРЯЖЕНИЯ  
В КОМПОЗИЦИОННЫХ ПОЛИМЕРНЫХ МАТЕРИАЛАХ

Вывод формул для расчета напряжений в компонентах при действии механических напряжений осуществлялся в работах [1, 2]. В данной работе получены формулы для расчета внутренних напряжений в компонентах при действии температурного поля. Для более удобного математического описания композиционного материала рассмотрим такую его модель, у которой распределение частиц наполнителя по всему объему матрицы равномерно, а их ориентация и искривление по всем направлениям равновероятны. Компоненты композиции изотропны, размеры модели намного превышают характерные размеры для наполнителя. Модель необходимо рассматривать как сплошное тело. В связи с этим мы полагаем, что адгезия частиц наполнителя к полимерной матрице происходит по всей поверхности частиц и остается достаточно прочной в течение времени действия поля температуры.

В композиции отсутствуют трещины и другие дефекты. Упругие, термоупругие и теплофизические характеристики материала матрицы и наполнителя монотонно изменяются с изменением температуры. Учет температурных зависимостей характеристик особенно важен для полимерных композиционных материалов, так как свойства полимерной матрицы значительно зависят от температуры.

Учитывая предыдущие замечания о качествах рассматриваемой модели композиционного материала и налагаемого температурного поля, предположим, что составляющие композиции подчиняются термодинамическому уравнению линейной термоупругости в переменных ( $\varepsilon_{jk}$ ,  $\theta$ ):

$$\sigma_{jk} = (\lambda \varepsilon_{rr} - \beta \theta) \delta_{jk} + 2\mu \varepsilon_{jk}, \quad (1)$$

где  $\sigma_{jk}$  - тензор напряжений в переменных  $\epsilon_{jk}, \theta$ ;  $\epsilon_{jk}$  - тензор деформаций;  $\lambda, \mu$  - изометрические модули упругости (постоянные Ляме);  $\beta$  - термоупругая постоянная,  $\beta = (3\lambda + 2\mu)\alpha$ ,  $\alpha$  - коэффициент линейного температурного расширения;  $\theta = T - T^0$ ,  $T^0$  - начальная температура,  $^{\circ}\text{K}$ ,  $T$  - температура эксплуатации,  $^{\circ}\text{K}$ .

Произведем преобразование уравнения (1) в интегральное уравнение относительно флюктуаций. При этом величины напряжений, деформаций, перемещений, упругих постоянных, термоупругой постоянной считаем флюктуирующими. Используя при выводе расчетных формул математический аппарат, разработанный в [1, 3], окончательную зависимость между напряжениями в компонентах, средними напряжениями композиционного материала и температурой запишем следующим образом:

$$\begin{aligned} \langle \sigma_{jk_1} \rangle &= \frac{1}{c_1 \mu^*(\mu_1 - \mu_2)} \left[ \mu_1 (\mu^* - \mu_2) \langle \sigma_{jk} \rangle + \right. \\ &+ \frac{\mu^* K_1 (\mu_1 - \mu_2) (K^* - K_2) - K^* \mu_1 (K_1 - K_2) (\mu^* - \mu_2)}{3K^*(K_1 - K_2)} \times \\ &\times \langle \sigma_{rr} \rangle \delta_{jk} + \frac{K_1 \mu^* (\mu_1 - \mu_2)}{K^*(K_1 - K_2)} (K^* \langle \beta \rangle - K_2 \beta^*) \theta \delta_{jk} \left. \right] - \\ &- \beta_1 \theta \delta_{jk}; \end{aligned} \quad (2)$$

$$\begin{aligned} \langle \sigma_{jk_2} \rangle &= \frac{1}{c_2 \mu^*(\mu_2 - \mu_1)} \left[ (\mu^* - \mu_1) \mu_2 \langle \sigma_{jk} \rangle + \right. \\ &+ \frac{\mu^* K_2 (\mu_2 - \mu_1) (K^* - K_1) - K^* \mu_2 (K_2 - K_1) (\mu^* - \mu_1)}{3K^*(K_2 - K_1)} \times \\ &\times \langle \sigma_{rr} \rangle \delta_{jk} + \frac{K_3 \mu^* (\mu_2 - \mu_1)}{K^*(K_2 - K_1)} (K^* \langle \beta \rangle - K_1 \beta^*) \theta \delta_{jk} \left. \right] - \\ &- \beta_2 \theta \delta_{jk}, \end{aligned}$$

где  $K_1$  и  $K_2$  – объемные модули упругости наполнителя и связующего;  $K^* = \lambda^* + \frac{2}{3}\mu^*$ ;  $c_1$  и  $c_2$  – объемные концентрации наполнителя и связующего соответственно.

Положим,  $\langle \sigma_{jk} \rangle = 0$ . Согласно гипотезе эргодичности, напряжения в компонентах распределяются обратно пропорционально концентрациям этих компонентов и противоположны по знаку:

$$\frac{\langle \sigma_{jk1} \rangle}{\langle \sigma_{jk2} \rangle} = -\frac{c_2}{c_1}.$$

В этом случае выражения для внутренних напряжений:

$$\langle \sigma_{jk1} \rangle = \frac{3K_2 K_1 (\langle \alpha \rangle - \alpha^*)}{c_1 (K_1 - K_2)} \theta \delta_{jk}; \quad (3)$$

$$\langle \sigma_{jk2} \rangle = \frac{3K_1 K_2 (\langle \alpha \rangle - \alpha^*)}{c_2 (K_2 - K_1)} \theta \delta_{jk};$$

где  $\langle \alpha \rangle = c_1 \alpha_1 + c_2 \alpha_2$ ,  $\alpha_1$  и  $\alpha_2$  – коэффициенты линейного теплового расширения наполнителя и связующего.

Формула для расчета приведенного коэффициента линейного теплового расширения хаотически наполненных композиций в отличие от формулы, полученной в работе [4], полнее учитывает моментные свойства композиционного материала путем введения поправок вида  $31 + 2m$ .

$$\alpha^* = \frac{\langle \beta \rangle (3\langle \lambda + 2\mu \rangle + 31 + 2m) - (3F_{(0)}^{1,0,1} + 2F_{(0)}^{0,1,1})}{(3\langle \lambda + 2\mu \rangle + 31 + 2m)(3\lambda + 2\mu) - 9F_{(0)}^{2,0,0} - 12F_{(0)}^{1,1,0} - 4F_{(0)}^{0,2,0}},$$

$$\text{где } F_{(0)}^{2,0,0} = c_1 c_2 (\lambda_1 - \lambda_2)^2; \quad F_{(0)}^{1,1,0} = c_1 c_2 (\mu_1 - \mu_2)(\lambda_1 - \lambda_2)$$

$$F_{(0)}^{0,2,0} = c_1 c_2 (\mu_1 - \mu_2)^2; \quad F_{(0)}^{1,0,1} = c_1 c_2 (\lambda_1 - \lambda_2)(\beta_1 - \beta_2);$$

$$F_{(0)}^{0,1,1} = c_1 c_2 (\mu_1 - \mu_2)(\beta_1 - \beta_2); \quad l = (c_2 - c_1)(\lambda_1 - \lambda_2);$$

$$m = (c_2 - c_1)(\mu_1 - \mu_2).$$

Таблица 1. Расчетные величины для композиции ПЭВД-стекловолокно

Показатели	Концентрации стекловолокна, вес. %		
	10	20	30
Коэффициент линейного теплового расширения $\alpha \cdot 10^{-6}$ 1/град, средний по интервалу 20 – 100°C	310	150	70
Внутренние напряжения в связующем ПЭВД при $\theta = 80^\circ\text{C}$ , $\sigma_2$ , кг/см <sup>2</sup>	37	76	96

Важно отметить, что никаких ограничений относительно концентрации и свойств компонентов не делается. Это обеспечивает широкое применение полученных формул.

По (3) и (4) произведены расчеты для композиции ПЭВД-стекловолокно, представленные в табл. 1.

В качестве исходных данных для ПЭВД принимаем следующие: плотность  $\rho = 0,92 \text{ г/см}^3$ ; модуль Юнга, средний по интервалу температур  $E = 0,004 \cdot 0,981 \cdot 10^{10} \text{ н/м}^2$  [5]; коэффициент Пуассона, осредненный по интервалу 20 – 100°C,  $\delta = 0,45$  [6]. Коэффициент линейного теплового расширения в интервале температур 20 – 100°C:  $\alpha = 480 \cdot 10^{-6} 1/\text{град}$ .

Для алюмоборосиликатного бесщелочного стекловолокна ( $\rho = 2,5 \text{ г/см}^3$ ,  $E = 7 \cdot 0,981 \cdot 10^{10} \text{ н/м}^2$ ,  $\delta = 0,2$ ,  $\alpha = 5 \cdot 10^{-6} 1/\text{град}$  [7]). Значения этих констант мало изменяются в связи с колебанием температуры в интервале 20 – 100°C. Поэтому для расчета нами взяты характеристики, измеренные при нормальной температуре.

Согласно справочным данным, предел прочности при растяжении ПЭВД равен 120 – 160 кг/см<sup>2</sup>. По расчетным формулам, величина максимальных внутренних напряжений при 30%-ном наполнении достигает 96 кг/см<sup>2</sup>, т.е. связующее в случае объемного напряженного состояния должно деформироваться при охлаждении композиции без образования трещин. Однако микротрещины могут появляться в местах концентрации напряжений на концах стекловолокна. В острых углах наполненных изделий могут возникать и макротрещины.

По данным табл. 1, коэффициент линейного теплового расширения композиции ПЭВД-стекловолокно при изменении концентрации наполнителя от 0 вес.% до 30 вес.% уменьшается в шесть - семь раз. Это означает: температурная усадка ПЭВД, наполненного 30% стекловолокна, уменьшается в шесть-семь раз, что хорошо согласуется с данными опыта.

#### Л и т е р а т у р а

1. Хорошун Л.П. К теории изотропного деформирования упругих тел со случайными неоднородностями. - Прикладная механика, 1967, т. 3, вып. 9, с. 12 - 18. 2. Хорошун Л. П. Статистическая теория деформирования однона правленных волокнистых материалов. - Прикладная механика, 1968, т.4, вып.7, с. 8 - 15. 3. Лифшиц И.М., Розенцвейг Л.Н. К теории упругих свойств поликристаллов. - Журнал экспериментальной и теоретической физики, 1946, т. 16, вып. 11, с. 967-975. 4. Хорошун Л.П. Термоупругие свойства стохастически армированных сред. - Прикладная механика, 1966, т. 2, вып. 9, с. 99-106. 5. Шифрина В.С., Самосатский Н.Н. Полиэтилен. Изд. 3-е, доп. и испр. Л., 1961, с. 176. 6. Брехова В.Д. Исследование коэффициента Пуассона при сжатии некоторых кристаллических полимеров. - "Механика полимеров", 1965, № 4, с. 43 - 46. 7. Зак А.Ф. Физико-химические свойства стеклянного волокна. М., 1962, с. 224.