

УДК 677.017:539.3

РАСЧЕТ ПРОЧНОСТИ ПРЯЖИ С ПРИМЕНЕНИЕМ ТЕОРИИ УПРУГОСТИ АНИЗОТРОПНОГО ТЕЛА*

В. П. ЩЕРБАКОВ

(Московская государственная текстильная академия им. А. Н. Косыгина)

Введем ортогональную систему координат, связанную с осевой линией волокна (рис. 1). Три вектора: касательная τ , главная нормаль ν и бинормаль β образуют естественный трехгранник винтовой линии. Главная нормаль к винтовой линии во всех ее точках совпадает с нормалью к цилиндру. В некоторой точке M на волокне зададим цилиндрическую систему координат (e_x, e_r, e_φ) .

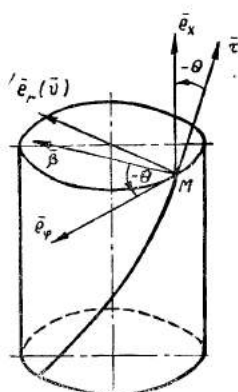


Рис. 1.

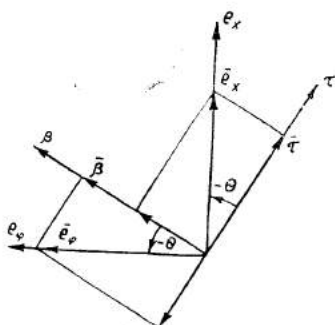


Рис. 2.

Расположим оси таким образом, чтобы ось ν естественного трехгранника совпала с осью e_r , направленной к центру нити, а ось e_x направим вдоль оси нити. Цилиндрические оси образуют правую тройку векторов, повернутых относительно оси ν , совпадающей с направлением оси e_r , на отрицательный угол Θ . Найдем выражения перехода от одного ортогонального базиса к другому. Из рис. 2

$$\begin{aligned} \bar{\nu} &= \bar{e}_r, \\ \bar{e}_x &= \bar{\tau} \cos \Theta + \bar{\beta} \sin(-\Theta), \\ \bar{e}_\varphi &= -\bar{\tau} \sin(-\Theta) + \bar{\beta} \cos \Theta. \end{aligned} \quad (1)$$

Соответствующая матрица перехода запишется в виде

* Окончание. Начало см. в № 6 за 1996 г.

$$[l_{ij}] = \frac{\bar{e}_x}{\bar{e}_r} \begin{bmatrix} \bar{\tau} & \bar{\nu} & \bar{\beta} \\ \cos\Theta & 0 & -\sin\Theta \\ 0 & 1 & 0 \\ \sin\Theta & 0 & \cos\Theta \end{bmatrix}. \quad (2)$$

Элементы матрицы $[l_{ij}]$ можно рассматривать как направляющие косинусы между векторами базисов $\{\bar{\tau}, \bar{\nu}, \bar{\beta}\}$ и $\{\bar{e}_x, \bar{e}_r, \bar{e}_\varphi\}$.

С учетом введенных элементов и соотношений, характеризующих структуру нити, рассмотрим преобразование матрицы коэффициентов $[E_{ij}]$ при переходе к матрице жесткости $[C_{ij}]$. Напряжения в цилиндрических координатах σ'_{kl} связаны с напряжением в естественных координатах σ_{ij} соотношением:

$$\sigma'_{kl} = \sigma_{ij} l_{ki} l_{lj}. \quad (3)$$

Для примера записываем одно из системы уравнений в развернутом виде:

$$\sigma'_{11} = \sigma_{11} l_{11} + \sigma_{12} l_{11} l_{12} + \sigma_{13} l_{11} l_{13} + \sigma_{21} l_{12} l_{11} + \sigma_{22} l_{12} + \sigma_{23} l_{12} l_{13} + \sigma_{31} l_{13} l_{11} + \sigma_{32} l_{13} l_{12} + \sigma_{33} l_{13} \quad (4)$$

и, заменяя индексы ij и kl по правилу [(3).1], и приводя подобные члены, получаем

$$\sigma'_1 = \sigma_1 l_{11}^2 + \sigma_2 l_{12}^2 + \sigma_3 l_{13}^2 + 2\sigma_4 l_{11} l_{12} + 2\sigma_5 l_{11} l_{13} + 2\sigma_6 l_{12} l_{13}. \quad (5)$$

Система уравнений (3) в матричных обозначениях принимает вид

$$\sigma'_i = g_{ij} \sigma_j, \quad (6)$$

где коэффициенты g_{ij} имеют значения, указанные в табл. 1.

Таблица 1

ij	1	2	3	4	5	6
1	$l_{11}l_{11}$	$l_{12}l_{12}$	$l_{13}l_{13}$	$2l_{11}l_{12}$	$2l_{11}l_{13}$	$2l_{12}l_{13}$
2	$l_{21}l_{21}$	$l_{22}l_{22}$	$l_{23}l_{23}$	$2l_{21}l_{22}$	$2l_{21}l_{23}$	$2l_{22}l_{23}$
3	$l_{31}l_{31}$	$l_{32}l_{32}$	$l_{33}l_{33}$	$2l_{31}l_{32}$	$2l_{31}l_{33}$	$2l_{32}l_{33}$
4	$l_{11}l_{21}$	$l_{12}l_{22}$	$l_{13}l_{23}$	$l_{11}l_{22} + l_{12}l_{21}$	$l_{11}l_{23} + l_{13}l_{21}$	$l_{12}l_{23} + l_{13}l_{22}$
5	$l_{11}l_{31}$	$l_{12}l_{32}$	$l_{13}l_{33}$	$l_{11}l_{32} + l_{12}l_{31}$	$l_{11}l_{33} + l_{13}l_{31}$	$l_{12}l_{33} + l_{13}l_{32}$
6	$l_{21}l_{31}$	$l_{22}l_{32}$	$l_{23}l_{33}$	$l_{21}l_{32} + l_{22}l_{31}$	$l_{21}l_{33} + l_{23}l_{31}$	$l_{22}l_{33} + l_{23}l_{32}$

В нашем случае, когда матрица перехода $[l_{ij}]$ записывается в виде (2), табл. 1 примет вид табл. 2.

Таблица 2

ij	1	2	3	4	5	6
1	$\cos^2\Theta$	0	$\sin^2\Theta$	0	$-2\sin\Theta\cos\Theta$	0
2	0	1	0	0	0	0
3	$\sin^2\Theta$	0	$\cos^2\Theta$	0	$2\sin\Theta\cos\Theta$	0
4	0	0	0	$\cos\Theta$	0	$-\sin\Theta$
5	$\sin\Theta\cos\Theta$	0	$-\sin\Theta\cos\Theta$	0	$\cos^2\Theta - \sin^2\Theta$	0
6	0	0	0	$\sin\Theta$	0	$\cos\Theta$

Матрица коэффициентов жесткости E_{ij} при переходе от волокон к нити преобразуется по формуле:

$$C_{il} = E_{jh} g_{ij} g_{lh}. \quad (7)$$

Заметим, что трансверсально-изотропный материал при повороте осей координат вокруг главной нормали в новых координатах уже не является моноотропным. Если бы оси координат были повернуты произвольно, то имели бы 21 коэффициент, то есть поведение материала не отличалось бы от полностью анизотропного состояния. В связи с этим необходимо определить все постоянные жесткости нити. Кроме этого учтем, что коэффициенты упругости отдельного волокна преобразуются к новым осям координат, связанным с нитью.

В дальнейшем вклады отдельных волокон в жесткость нити определенным образом будут усреднены. А пока коэффициенты упругости индивидуального волокна в новых осях обозначим через C^*_{il} в отличие от постоянных жесткости нити C_{il} .

В соответствии с (7) запишем

$$\begin{aligned} C^*_{11} = E_{ih} g_{1j} g_{1k} = & E_{11} g_{11} g_{11} + E_{12} g_{11} g_{12} + E_{13} g_{11} g_{13} + \\ & + E_{21} g_{12} g_{11} + E_{22} g_{12} g_{12} + E_{23} g_{12} g_{13} + E_{31} g_{13} g_{11} + \\ & + E_{32} g_{13} g_{12} + E_{33} g_{13} g_{13} + E_{44} g_{14} g_{14} + E_{55} g_{15} g_{15} + \\ & + E_{66} g_{16} g_{16} = E_f \cos^4 \Theta + E_t \sin^4 \Theta + 2E_{t_f} \sin^2 \Theta \cos^2 \Theta + \\ & + 4G' \sin^2 \Theta \cos^2 \Theta = E_f \{ \cos^4 \Theta + p \sin^4 \Theta + 2[\nu p / (1 + \nu) + \\ & + 2p / (1 + p(1 + 2\nu'))] \sin^2 \Theta \cos^2 \Theta \}; \end{aligned} \quad (8)$$

$$C^*_{22} = p E_f; \quad (9)$$

$$\begin{aligned} C^*_{33} = E_f \{ \sin^4 \Theta + p \cos^4 \Theta + 2[\nu p / (1 + \nu) + \\ + 2p / (1 + p(1 + 2\nu'))] \sin^2 \Theta \cos^2 \Theta \}; \end{aligned} \quad (10)$$

$$C^*_{12} = E_{t_f} \cos^2 \Theta + E_{t_f} \sin^2 \Theta = \nu p / (1 + \nu) E_f; \quad (11)$$

$$\begin{aligned} C^*_{13} = E_f \{ \nu p / (1 + \nu) (\sin^4 \Theta + \cos^4 \Theta) + [1 + p - \\ - 4p / (1 + p(1 + 2\nu'))] \sin^2 \Theta \cos^2 \Theta \}; \end{aligned} \quad (12)$$

$$C^*_{23} = \nu p / (1 + \nu) E_f. \quad (13)$$

Остальные коэффициенты равны или близки нулю.

Постоянные жесткости (8...13) получены в результате преобразования матрицы коэффициентов жесткости отдельного волокна, ориентированного под углом Θ относительно оси X нити. Геометрическая модель нити допускает, что волокна располагаются по винтовым линиям с постоянным шагом. Тогда, как отмечено, шаг винтовой линии h не зависит от текущего радиуса нити r , а угол ориентации отдельного волокна Θ , равный углу подъема винтовой линии, изменяется вдоль радиуса, достигая на поверхности нити радиуса R величины β . Модуль упругости нити E_x определяется жесткостью всех волокон, поэтому для расчета прочности нити необходимы усредненные характеристики C_{ij} , для чего делим нить на цилиндрические элементы радиальной толщины dr и площадью $2\pi r dr$ с углом винтовой линии Θ . Тогда среднее значение $\cos^4 \Theta$ получим в результате интегрирования [2]:

$$\langle \cos^4 \Theta \rangle = 1/(\pi R^2) \int_0^R 2\pi r \cos^4 \Theta dr. \quad (14)$$

Интеграл можно упростить, введя вместо r новую переменную Θ , полагая, что

$$r = h \operatorname{tg} \Theta / (2\pi).$$

Отсюда

$$dr = 1/(2\pi) h / \cos^2 \Theta d\Theta$$

и, кроме того,

$$2\pi R = h \operatorname{tg} \beta, \quad 2\pi r = h \operatorname{tg} \Theta.$$

После приведения подынтегрального выражения к новой переменной и замены пределов в (14) имеем

$$\langle \cos^4 \Theta \rangle = h^2 / (2\pi^2 R^2) \int_0^\beta \operatorname{tg} \Theta \cos^2 \Theta d\Theta = \cos^2 \beta. \quad (15)$$

Постоянные жесткости нити C_{il}^* обусловлены вкладом жесткости отдельного волокна, ориентированного под углом Θ относительно оси X нити. Аналогично находим усредненные значения тригонометрических функций, входящих в соотношения, определяющие величину жесткости нити C_{il}^* :

$$\langle \sin^4 \Theta \rangle = 1/(\pi R^2) \int_0^R 2\pi r \sin^4 \Theta dr = 1 + \cos^2 \beta + 4 \ln \cos \beta / \operatorname{tg}^2 \beta. \quad (16)$$

$$\begin{aligned} \langle \sin^2 \Theta \cos^2 \Theta \rangle &= 1/(\pi R^2) \int_0^R 2\pi r \sin^2 \Theta \cos^2 \Theta dr = \\ &= -\cos^2 \beta - 2 \ln \cos \beta / \operatorname{tg}^2 \beta. \end{aligned} \quad (17)$$

После усреднения получим формулы для постоянных жесткости нити:

$$C_{11} = E_f \{ p + (1+p) \cos^2 \beta + 4 \ln \cos \beta / \operatorname{tg}^2 \beta - 2p [v/(1+v) + 2/(1+p(1+2v'))] (\cos^2 \beta + 2 \ln \cos \beta / \operatorname{tg}^2 \beta) \}; \quad (18)$$

$$C_{22} = p E_f; \quad (19)$$

$$\begin{aligned} C_{33} &= E_f \{ 1 + (1+p) \cos^2 \beta + 4 \ln \cos \beta / \operatorname{tg}^2 \beta - \\ &- 2p [v/(1+v) + 2/(1+p(1+2v'))] (\cos^2 \beta + \\ &+ 2 \ln \cos \beta / \operatorname{tg}^2 \beta) \}; \end{aligned} \quad (20)$$

$$C_{12} = E_f \nu p / (1+v); \quad (21)$$

$$C_{13} = E_f \{ \nu p (1 + 2 \cos^2 \beta + 4 \ln \cos \beta / \operatorname{tg}^2 \beta) / \\ / (1 + \nu) - [1 + p - 4p / (1 + p(1 + 2\nu'))] (\cos^2 \beta + \\ + 2 \ln \cos \beta) / \operatorname{tg}^2 \beta \}; \quad (22)$$

$$C_{23} = E_f \nu p / (1 + \nu). \quad (23)$$

Если известны элементы матрицы внутренней жесткости нити $[C_{ij}]$, то можно найти модуль упругости нити и обозначить его через E_x . Для этого рассмотрим одноосное растяжение нити вдоль оси X . Уравнения равновесия в нашем случае принимают вид

$$\begin{aligned} \sigma_1 &= C_{11} \varepsilon_1 C_{12} \varepsilon_2 + \varepsilon_{13} \varepsilon_3, \\ 0 &= C_{12} \varepsilon_1 + C_{22} \varepsilon_2 + C_{23} \varepsilon_3, \\ 0 &= C_{13} \varepsilon_1 + C_{23} \varepsilon_2 + C_{33} \varepsilon_3. \end{aligned} \quad (24)$$

Так как модуль упругости нити представляет собой коэффициент пропорциональности между напряжением $\sigma_1 = \sigma_x$ и деформацией $\varepsilon_1 = \varepsilon_x$, выразим деформации ε_2 и ε_3 через ε_1 . После довольно громоздких подстановок и преобразований находим формулу для определения модуля упругости нити:

$$E_x = C_{11} - [(C_{12}^2 C_{33} + C_{13}^2 C_{22} - 2C_{12} C_{13} C_{23}) / (C_{22} C_{33} - C_{23}^2)]. \quad (25)$$

Таким образом, получены необходимые для расчета прочности нити уравнения и формулы, основанные на теории упругости анизотропного тела, методах матричного исчисления и статистического усреднения. Методология проектирования [3] предполагает расчеты характеристик свойств волокон, включая продольный E_f и поперечный E_t модули упругости, коэффициенты Пуассона ν и ν' ; параметров распределения Вейбулла по прочности волокон; средней прочности волокон с действительной длиной l по формуле $\bar{P}(l) = P_*(l_0/l)^{1/\alpha} \Gamma(1+1/\alpha)$, где P_* , α — параметры распределения Вейбулла по прочности волокон и $\Gamma(x)$ — гамма-функция Эйлера; коэффициента реализации средней прочности волокон по формуле $k = (\alpha e)^{-1/\alpha} / \Gamma(1+1/\alpha)$ и модуля упругости нити.

ЛИТЕРАТУРА

1. Щербаков В. П. // Изв. вузов. Технология текстильной промышленности. — 1996, № 2. С. 9. . . 13.
2. Hearle J. W. S., Grosberg P., Backer S. Structural Mechanics of Fibers, Yarns and Fabrics, New-York, 1969.
3. Скуладова Н. С. О построении новой модели разрушения и расчете прочности пряжи // Изв. вузов. Технология текстильной промышленности. — 1994, № 1. С. 5. . . 10.

Рекомендована кафедрой механической технологии волокнистых материалов. Поступила 07.05.96.