

ТЕОРИЯ УПРУГОСТИ

Е. А. Александрия

Кручение двутавровой балки

Задача о чистом кручении двутавровой балки служила предметом исследований многих авторов.

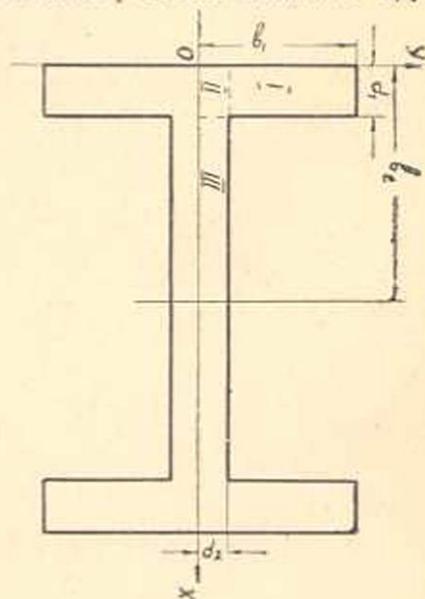
Приближенные теоретические решения этой задачи приведены в работах С. П. Тимошенко [1], Л. В. Канторовича [2] и А. С. Боженко [3].

Экспериментальные исследования задачи о кручении двутавровой прокатной балки проводились Фепилем [4], Инге-Лязом [5] и в ЦНИИПС [6]. Были даны приближенные эмпирические формулы для определения жесткости при кручении.

В настоящей работе приводится точное решение задачи о кручении призматического стержня с полигональным поперечным сечением в форме двутавра с произвольной толщиной его стенок. Решение получено на основании того же метода, которым мы пользовались в предыдущей нашей работе [7].

§ 1. *Постановка задачи.* Известно, что задача о кручении призматического стержня с двутавровым поперечным сечением приводится к нахождению функции напряжений  $U(x, y)$ , удовлетворяющей внутри области уравнению Пуассона  $\nabla^2 U = -2$  и принимающей на границе области значения равные нулю.

Пусть поперечное сечение стержня является двутавр с двумя осями симметрии (фиг. 1). Тогда достаточно найти функцию напряжений  $U(x, y)$  только в одной четверти сечения, потребовав при этом, чтобы на осях симметрии профиля нормальная производная функции  $U(x, y)$  равнялась нулю.



Фиг. 1.



Функцию напряжений  $U(x, y)$  будем искать в виде:

$$U(x, y) = \begin{cases} U_1(x, y) & \text{в области I + II,} \\ U_2(x, y) & \text{в области II + III,} \end{cases} \quad (1.1)$$

$$\text{где } U_1(x, y) = H_1(x, y) + \begin{cases} 0, & y > d_2, \\ \Phi_1(x, y), & y \leq d_2, \end{cases} \quad (1.2)$$

$$U_2(x, y) = H_2(x, y) + \begin{cases} 0, & x > d_1, \\ \Phi_2(x, y), & x \leq d_1. \end{cases}$$

Тогда для функций  $H_i(x, y)$  и  $\Phi_i(x, y)$  ( $i = 1, 2$ ) получим следующие условия:

$$\nabla^2 H_1 = \nabla^2 H_2 = -2, \quad \nabla^2 \Phi_1 = \nabla^2 \Phi_2 = 0, \quad (1.3)$$

$$H_1(x, y) \Big|_{x=0} = H_1(x, y) \Big|_{x=d_1} = H_1(x, y) \Big|_{y=b_1} = 0, \quad (1.4)$$

$$H_2(x, y) \Big|_{y=d_2} = \frac{\partial H_2}{\partial y} \Big|_{y=0} = \frac{\partial H_2}{\partial x} \Big|_{x=b_2} = 0, \quad (1.5)$$

$$\left[ \frac{\partial H_1}{\partial y} + \frac{\partial \Phi_1}{\partial y} \right]_{y=0} = 0, \quad [H_2(x, y) + \Phi_2(x, y)]_{x=0} = 0, \quad (1.6)$$

$$\Phi_1(x, y) \Big|_{y=d_2} = \Phi_1(x, y) \Big|_{x=0} = \frac{\partial \Phi_1}{\partial y} \Big|_{y=d_2} = 0, \quad (1.7)$$

$$\Phi_2(x, y) \Big|_{x=d_1} = \frac{\partial \Phi_2}{\partial x} \Big|_{x=d_1} = \frac{\partial \Phi_2}{\partial y} \Big|_{y=0} = 0, \quad (1.8)$$

$$\Phi_1(x, y) \Big|_{x=d_1} = H_2(x, y) \Big|_{x=d_1}, \quad \Phi_2(x, y) \Big|_{y=d_2} = H_1(x, y) \Big|_{y=d_2}. \quad (1.9)$$

§ 2. Дифференциальные уравнения и их решения. Функции  $H_i(x, y)$  и  $\Phi_i(x, y)$  ( $i = 1, 2$ ) ищем в виде:

$$H_1(x, y) = \sum_{k=1}^{\infty} \dot{f}_k(y) \cdot \sin \frac{k\pi x}{d_1}, \quad (2.1)$$

$$H_2(x, y) = \sum_{k=1}^{\infty} \varphi_{2k-1}(x) \cdot \cos \frac{(2k-1)\pi y}{2d_2},$$

$$\Phi_1(x, y) = \sum_{k=1}^{\infty} v_k(y) \sin \frac{k\pi x}{d_1}, \quad \Phi_2(x, y) = \sum_{k=1}^{\infty} w_{2k-1}(x) \cdot \cos \frac{(2k-1)\pi y}{2d_2}, \quad (2.2)$$

$$\text{где } v_k(y) = \frac{2}{d_1} \int_0^{d_1} \Phi_1(x, y) \sin \frac{k\pi x}{d_1} dx,$$

$$w_{2k-1}(x) = \frac{2}{d_2} \int_0^{d_2} \Phi_2(x, y) \cdot \cos \frac{(2k-1)\pi y}{2d_2} dy.$$

В силу (1.5) и (1.6) из условий (1.3) для  $\dot{f}_k(y)$ ,  $\varphi_{2k-1}(x)$ ,  $v_k(y)$  и  $w_{2k-1}(x)$  получим следующие дифференциальные уравнения:

$$\dot{f}_k''(y) - \left( \frac{k\pi}{d_1} \right)^2 \dot{f}_k(y) = -\frac{4}{k\pi} \left[ 1 + (-1)^{k+1} \right],$$

$$\varphi_{2k-1}''(x) - \left[ \frac{(2k-1)\pi}{2d_2} \right]^2 \varphi_{2k-1}(x) = -\frac{8(-1)^{k-1}}{\pi(2k-1)},$$

$$v_k''(y) - \left( \frac{k\pi}{d_1} \right)^2 v_k(y) = \frac{2}{d_1} (-1)^k \left( \frac{k\pi}{d_1} \right) \sum_{p=1}^{\infty} \varphi_{2p-1}(d_1) \cos \frac{(2p-1)\pi y}{2d_2},$$

$$w_{2k-1}''(x) - \left[ \frac{(2k-1)\pi}{2d_2} \right]^2 w_{2k-1}(x) = -\frac{2(-1)^{k-1}}{d_2} \left[ \frac{(2k-1)\pi}{2d_2} \right] \sum_{p=1}^{\infty} f_p(d_2) \sin \frac{p\pi x}{d_1}.$$

Решая эти уравнения и пользуясь граничными условиями (1.4), (1.5), (1.7), (1.8) и (1.9) получим следующие выражения:

$$i_k(y) = A_k \left[ \operatorname{ch} \frac{k\pi y}{d_1} - \operatorname{cth} \frac{k\pi b_1}{d_1} \operatorname{sh} \frac{k\pi y}{d_1} \right] + \frac{4d_1^2}{k^3 \pi^3} [1 + (-1)^{k+1}] \left[ 1 - \frac{\operatorname{sh} \frac{k\pi y}{d_1}}{\operatorname{sh} \frac{k\pi b_1}{d_1}} \right], \quad (2.3)$$

$$\varphi_{2k-1}(x) = C_{2k-1} \left[ \operatorname{ch} \frac{(2k-1)\pi x}{2d_2} - \operatorname{th} \frac{(2k-1)\pi b_2}{2d_2} \cdot \operatorname{sh} \frac{(2k-1)\pi x}{2d_2} \right] + \frac{32(-1)^{k-1}d_2^2}{\pi^2(2k-1)^3}, \quad (2.4)$$

$$v_k(y) = \frac{2(-1)^k}{\pi} \left( \frac{2d_2}{d_1} \right) \left[ \operatorname{ch} \frac{k\pi y}{d_1} \cdot \operatorname{sh} \frac{k\pi d_2}{d_1} - \operatorname{sh} \frac{k\pi y}{d_1} \operatorname{ch} \frac{k\pi d_2}{d_1} \right] \times \sum_{p=1}^{\infty} \frac{(-1)^{p-1} (2p-1) \varphi_{2p-1}(d_1)}{(2p-1)^2 + \left( \frac{2d_2 k}{d_1} \right)^2} - \frac{2k(-1)^k}{\pi} \left( \frac{2d_2}{d_1} \right)^2 \sum_{p=1}^{\infty} \frac{\varphi_{2p-1}(d_1) \cos \frac{(2p-1)\pi y}{2d_2}}{(2p-1)^2 + k^2 \left( \frac{2d_2}{d_1} \right)^2}, \quad (2.5)$$

$$w_{2k-1}(x) = \frac{4(-1)^k}{\pi} \left( \frac{d_1}{2d_2} \right) \left[ \operatorname{ch} \frac{(2k-1)\pi x}{2d_2} \cdot \operatorname{sh} \frac{(2k-1)\pi d_1}{2d_2} - \operatorname{sh} \frac{(2k-1)\pi x}{2d_2} \cdot \operatorname{ch} \frac{(2k-1)\pi d_1}{2d_2} \right] \sum_{p=1}^{\infty} \frac{p(-1)^p f_p(d_2)}{p^2 + (2k-1)^2 \left( \frac{d_1}{2d_2} \right)^2} + \frac{4(-1)^{k-1}(2k-1)}{\pi} \cdot \left( \frac{d_1}{2d_2} \right)^2 \sum_{p=1}^{\infty} \frac{f_p(d_2) \sin \frac{p\pi x}{d_1}}{p^2 + (2k-1)^2 \left( \frac{d_1}{2d_2} \right)^2}. \quad (2.6)$$

§ 3. *Исследование и решение бесконечной системы.* Из условий (1.6) для определения  $A_k$  и  $C_{2k-1}$  получим совокупность двух бесконечных систем. Предварительно введем обозначения:

$$\alpha p (-1)^{p-1} \frac{A_p}{\operatorname{ch} \frac{p\pi d_2}{d_1}} = A_p^*,$$

$$(2p-1)(-1)^{p-1} \frac{C_{2p-1}}{\operatorname{sh} \frac{(2p-1)\pi d_1}{2d_2}} = C_{2p-1}^*, \quad (3.1)$$

где  $\alpha$  — пока неизвестный коэффициент. Тогда будем иметь:

$$A_k^* = -\frac{4\alpha d_1^2}{\kappa^2 \pi^3} \frac{[1 + (-1)^{k+1}]}{\operatorname{ch} \frac{\kappa \pi b_1}{d_1} \cdot \operatorname{ch} \frac{\kappa \pi d_2}{d_1}} + \frac{4\alpha d_1 d_2}{\kappa \pi^2} \cdot \operatorname{th} \frac{\kappa \pi b_1}{d_1} \left[ 1 - \frac{d_1}{\kappa \pi d_2} \operatorname{th} \frac{\kappa \pi d_2}{d_1} \right] +$$

$$+ \frac{4\alpha \kappa d_2}{\pi d_1} \operatorname{th} \frac{\kappa \pi b_1}{d_1} \sum_{p=1}^{\infty} \frac{C_{2p-1}^* \operatorname{sh} \frac{(2p-1)\pi d_1}{2d_2}}{(2p-1)^2 + \kappa^2 \left( \frac{2d_2}{d_1} \right)^2} \cdot \left[ \operatorname{ch} \frac{(2p-1)\pi d_1}{2d_2} - \right.$$

$$\left. - \operatorname{th} \frac{(2p-1)\pi b_1}{2d_2} \cdot \operatorname{sh} \frac{(2p-1)\pi d_1}{2d_2} \right], \quad (3.2)$$

$$C_{2k-1}^* = -\frac{32d_2^3}{\pi^3(2\kappa-1)^2} \cdot \frac{1}{\operatorname{sh} \frac{(2\kappa-1)\pi d_1}{2d_2}} + \frac{16d_1^3}{\pi^4 \cdot d_2} \left[ \frac{\pi^2}{8(2\kappa-1)} \left( \frac{2d_2}{d_1} \right)^2 - \right.$$

$$\left. - \frac{\pi}{4(2\kappa-1)^2} \cdot \left( \frac{2d_2}{d_1} \right)^2 \cdot \operatorname{th} \frac{(2\kappa-1)\pi d_1}{4d_2} - \right.$$

$$\left. - \sum_{p=1}^{\infty} \frac{(2\kappa-1)}{(2p-1)^2 \left[ (2p-1)^2 + (2\kappa-1)^2 \left( \frac{d_1}{2d_2} \right)^2 \right]} \frac{\operatorname{sh} \frac{(2p-1)\pi d_2}{d_1}}{\operatorname{sh} \frac{(2p-1)\pi b_1}{d_1}} \right] +$$

$$+ \frac{4(2\kappa-1)}{\alpha \pi} \left( \frac{d_1}{2d_2} \right) \sum_{p=1}^{\infty} \frac{A_p^* \cdot \operatorname{ch} \frac{p\pi d_2}{d_1}}{p^2 + (2\kappa-1)^2 \left( \frac{d_1}{2d_2} \right)^2} \left[ \operatorname{ch} \frac{p\pi d_2}{d_1} - \right.$$

$$\left. - \operatorname{cth} \frac{p\pi b_1}{d_1} \operatorname{sh} \frac{p\pi d_2}{d_1} \right]. \quad (3.3)$$

Эти две бесконечные системы можно написать в виде одной

$$Z_k^* = \gamma_k^* + \sum_{p=1}^{\infty} c_{k,p}^* Z_p^*, \quad (3.4)$$

где

$$Z_{2k-1}^* = C_{2k-1}^*, \quad Z_{2k}^* = A_k^*,$$

$$\begin{aligned} \gamma_{2k-1}^* = & -\frac{32d_2^2}{\pi^2(2k-1)^2} \cdot \frac{1}{\operatorname{sh} \frac{(2k-1)\pi d_1}{2d_2}} + \frac{16d_1^3}{\pi^4 d_2} \left\{ \frac{\pi^2}{8(2k-1)} \left( \frac{2d_2}{d_1} \right)^2 - \right. \\ & \left. - \frac{\pi}{4(2k-1)^2} \cdot \left( \frac{2d_2}{d_1} \right)^3 \cdot \operatorname{th} \frac{(2k-1)\pi d_1}{4d_2} - \right. \\ & \left. - \sum_{p=1}^{\infty} \frac{(2k-1)}{(2p-1)^2 [(2p-1)^2 + (2k-1)^2 \left( \frac{d_1}{2d_2} \right)^2]} \cdot \frac{\operatorname{sh} \frac{(2p-1)\pi d_2}{d_1}}{\operatorname{sh} \frac{(2p-1)\pi b_1}{d_1}} \right\}, \quad (3.5) \end{aligned}$$

$$\gamma_{2k}^* = -\frac{4\alpha d_1^2}{k^2 \pi^3} \frac{[1 + (-1)^{k+1}]}{\operatorname{ch} \frac{k\pi b_1}{d_1} \cdot \operatorname{ch} \frac{k\pi d_2}{d_1}} + \frac{4\alpha d_1 d_2}{k\pi^2} \operatorname{th} \frac{k\pi b_1}{d_1} \left[ 1 - \frac{d_1}{k\pi d_2} \operatorname{th} \frac{k\pi d_2}{d_1} \right],$$

$$c_{2k-1, 2p-1}^* = 0, \quad c_{2k, 2p}^* = 0,$$

$$\begin{aligned} c_{2k-1, 2p}^* = & \frac{4(2k-1)}{\alpha\pi} \left( \frac{d_1}{2d_2} \right) \frac{\operatorname{ch} \frac{p\pi d_2}{d_1}}{p^2 + (2k-1)^2 \left( \frac{d_1}{2d_2} \right)^2} \left[ \operatorname{ch} \frac{p\pi d_2}{d_1} - \right. \\ & \left. - \operatorname{cth} \frac{p\pi b_1}{d_1} \operatorname{sh} \frac{p\pi d_2}{d_1} \right], \quad (3.6) \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} c_{2k, 2p-1}^* = & \frac{2\alpha k}{\pi} \left( \frac{2d_2}{d_1} \right) \operatorname{th} \frac{k\pi b_1}{d_1} \frac{\operatorname{sh} \frac{(2p-1)\pi d_1}{2d_2}}{(2p-1)^2 + k^2 \left( \frac{2d_2}{d_1} \right)^2} \left[ \operatorname{ch} \frac{(2p-1)\pi d_1}{2d_2} - \right. \\ & \left. - \operatorname{th} \frac{(2p-1)\pi b_2}{2d_2} \cdot \operatorname{sh} \frac{(2p-1)\pi d_1}{2d_2} \right]. \end{aligned}$$

Докажем, что система (3.4) вполне регулярна. Для этого, как известно, достаточно доказать, что

$$\sum_{p=1}^{\infty} |c_{k,p}^*| \leq 1 - \theta, \quad \text{где } \theta > 0 \text{ для всех значений } k \geq 1.$$

Сначала оценим сумму  $\sum_{p=1}^{\infty} |c_{k,p}^*|$  при нечетных значениях  $k$ .

В силу соотношений (3.6) имеем:

$$\sum_{p=1}^{\infty} |c_{2k-1, p}^*| = \frac{4(2k-1)}{\alpha\pi} \cdot \left( \frac{d_1}{2d_2} \right) \sum_{p=1}^{\infty} \frac{\operatorname{ch} \frac{p\pi d_2}{d_1}}{p^2 + (2k-1)^2 \left( \frac{d_1}{2d_2} \right)^2} \times$$

$$\times \left[ \operatorname{ch} \frac{\rho \pi d_2}{d_1} - \operatorname{cth} \frac{\rho \pi b_1}{d_1} \operatorname{sh} \frac{\rho \pi d_2}{d_1} \right] \leq \frac{1}{\alpha} \left( 1 + e^{-\frac{2\pi d_2}{d_1}} \right). \quad (3.7)$$

Для четных  $k$  будем иметь:

$$\sum_{p=1}^{\infty} |c_{2k,p}^*| = \frac{2k\alpha}{\pi} \left( \frac{2d_2}{d_1} \right) \operatorname{th} \frac{k\pi b_1}{d_1} \sum_{p=1}^{\infty} \frac{\operatorname{sh} \frac{(2p-1)\pi d_1}{2d_2}}{(2p-1)^2 + k^2 \left( \frac{2d_2}{d_1} \right)^2} \left[ \operatorname{ch} \frac{(2p-1)\pi d_1}{2d_2} - \operatorname{th} \frac{(2p-1)\pi b_2}{2d_2} \operatorname{sh} \frac{(2p-1)\pi d_1}{2d_2} \right] \leq \frac{\alpha}{4} \left[ 1 + e^{-\frac{\pi}{d_2}(b_2-d_1)} \right]. \quad (3.8)$$

Принимая

$$\alpha = 2 \sqrt{\frac{1 + e^{-\frac{2\pi d_2}{d_1}}}{1 + e^{-\frac{\pi}{d_2}(b_2-d_1)}}}, \quad (3.9)$$

для всех  $k \geq 1$  получим:

$$\sum_{p=1}^{\infty} |c_{k,p}^*| \leq \frac{1}{2} \sqrt{\left( 1 + e^{-\frac{2\pi d_2}{d_1}} \right) \left( 1 + e^{-\frac{\pi}{d_2}(b_2-d_1)} \right)}. \quad (3.10)$$

§ 4. *Определение жесткости при кручении.* Как известно, жесткость профиля  $C$  через функцию напряжений  $U(x,y)$  выражается следующим образом:

$$C = 2G \iint_{\Omega} U(x,y) dx dy. \quad (4.1)$$

В силу условий (1.1), (1.2), (2.3), (2.4), (2.5) и (2.6) будем иметь:

$$\begin{aligned} C &= 8G \left\{ \iint_{I+II} U_1(x,y) dx dy + \iint_{III} U_2(x,y) dx dy \right\} = \\ &= 8G \left\{ \int_0^{d_1} dx \int_{d_2}^{b_1} H_1(x,y) dy + \int_0^{d_1} dx \int_0^{d_2} [H_1(x,y) + \right. \\ &\quad \left. + \Phi_1(x,y)] dy + \int_{d_1}^{b_2} dx \int_0^{d_2} H_2(x,y) dy \right\}, \end{aligned} \quad (4.2)$$

или, подставляя значения  $H_1(x,y)$ ,  $\Phi_1(x,y)$  и  $H_2(x,y)$  из соотношений (2.1) и (2.2) в (4.2), в силу (2.3), (2.4) и (2.5) для  $C$  окончательно получим следующее выражение:

$$C = 8G \left\{ \frac{2d_1^2}{\alpha \pi^2} \sum_k^{1,3,5} \frac{Z_{2k}^*}{k^3} \left[ \operatorname{cth} \frac{k\pi b_1}{d_1} - \frac{\operatorname{ch} \frac{k\pi d_2}{d_1}}{\operatorname{sh} \frac{k\pi b_1}{d_1}} \right] + \right.$$

$$\begin{aligned}
 & + \frac{2d_2^2}{\pi^2} \sum_k^{1,3,5} \frac{Z_k^*}{k^3} \left[ 1 - \operatorname{ch} \frac{k\pi d_1}{d_2} + \operatorname{th} \frac{k\pi b_2}{2d_2} \cdot \operatorname{sh} \frac{k\pi d_1}{d_2} + \operatorname{th} \frac{k\pi d_1}{4d_2} \left( \operatorname{th} \frac{k\pi b_2}{2d_2} + \right. \right. \\
 & \left. \left. + \operatorname{sh} \frac{k\pi d_1}{d_2} - \operatorname{th} \frac{k\pi b_2}{2d_2} \cdot \operatorname{ch} \frac{k\pi d_1}{d_2} \right) \right] + \frac{b_1 d_1^3}{6} + \frac{2}{3} d_2^3 (b_2 - d_1) + \\
 & + \frac{128}{\pi^5} d_2^4 \sum_k^{1,3,5} \frac{1}{k^5} \operatorname{th} \frac{k\pi d_1}{4d_2} - \frac{16d_1^4}{\pi^5} \sum_k^{1,3,5} \frac{1}{k^5} \left[ \operatorname{cth} \frac{k\pi b_1}{d_1} - \frac{1}{\operatorname{sh} \frac{k\pi b_1}{d_1} \cdot \operatorname{ch} \frac{k\pi d_2}{d_1}} \right] \Bigg\},
 \end{aligned}$$

где  $Z_k^*$  — решения бесконечной вполне регулярной системы (3.4).

Ниже приводится расчет для случая  $b_1 = b_2 = b$ ,  $d_2 = \frac{d_1}{2} = d$ .

Тогда формула жесткости  $C$  при кручении примет вид:

$$\begin{aligned}
 C = 16Gbd^3 & \left\{ 1 - \frac{2}{3} \left( \frac{d}{b} \right) + \frac{64}{\pi^5} \left( \frac{d}{b} \right) \sum_k^{1,3,5} \frac{1}{k^5} \operatorname{th} \frac{k\pi}{2} - \right. \\
 & - \frac{128}{\pi^5} \left( \frac{d}{b} \right) \sum_k^{1,3,5} \frac{1}{k^5} \left[ \operatorname{cth} \frac{k\pi b}{2d} - \frac{1}{\operatorname{sh} \frac{k\pi b}{2d} \operatorname{ch} \frac{k\pi}{2}} \right] + \frac{4}{\pi^2} \left( \frac{d}{b} \right) \times \\
 & \times \sum_k^{1,3,5} \frac{Z_k^{**}}{k^3} \left[ \operatorname{cth} \frac{k\pi b}{2d} - \frac{\operatorname{ch} \frac{k\pi}{2}}{\operatorname{sh} \frac{k\pi b}{2d}} \right] + \frac{2}{\pi^2} \left( \frac{d}{b} \right) \sum_k^{1,3,5} \frac{Z_k^{**}}{k^3} \operatorname{sh} k\pi \times \\
 & \left. \times \left[ \operatorname{th} \frac{k\pi b}{2d} - \operatorname{th} \frac{k\pi}{2} \right] \right\},
 \end{aligned}$$

где

$$Z_k^{**} = \frac{Z_k^*}{d^2}.$$

Величины жесткостей при различных значениях отношения  $\frac{b}{2d}$  сведены в таблицу 1.

Таблица 1

$b/2d$	2	3	4	5	10
$\bar{C}$	14,095 $Gbd^3$	14,740 $Gbd^3$	15,055 $Gbd^3$	15,244 $Gbd^3$	15,622 $Gbd^3$
$\tilde{C}$	13,832 $Gbd^3$	14,560 $Gbd^3$	14,921 $Gbd^3$	15,136 $Gbd^3$	15,568 $Gbd^3$
$C$	13,963 $Gbd^3$	14,650 $Gbd^3$	14,988 $Gbd^3$	15,190 $Gbd^3$	15,595 $Gbd^3$

Данные таблицы 1 показывают, что в случае тонкостенного двутаврового профиля ( $b/2d \geq 8$ ) значения  $C$ , вычисленные по обще-

известной полуэмпирической формуле  $C = \alpha \sum_{l=1}^n \frac{b_l d_l^3}{3}$ , хорошо сов-

падают с найденными нами, в результате точных расчетов, значениями жесткости.

Сектор математики и механики  
АН Армянской ССР

Поступило 21 XI 1952

#### Л И Т Е Р А Т У Р А

1. Тимошенко С. П. Теория упругости. Л-М, ОНТИ, 1934.
2. Канторович Л. В. и Крылов Н. И. Приближенные методы высшего анализа. Москва, ОНТИ, 1941.
3. Боженко А. С. Изгиб (по Сен-Венану) стержней с поперечным сечением из прямоугольных областей при действии поперечной силы в плоскости симметрии. Инженерный сборник, т. V, вып. 1, 1948.
4. Förpl A. Vorlesungen 5, 1922.
5. Inge Lyse Bruce G. Proceedings of the American Society of Civil Engineers, Vol. 61, 469—508, 1925.
6. Бычков Д. В. и Мрошинский А. К. Кручение металлических балок. Москва, Стройиздат, 1944.
7. Александрия Е. А. О кручении некоторых призматических стержней. Известия АН Армянской ССР (серия ФМЕТ наук), т. V, № 2, 1952.

#### Ե. Ա. Ալեքսանդրյան

### ԵՐԿՏԱՎՐ ՇԵՇԱՆԻ ՈԼՈՐՈՒՄԸ

#### Ա Մ Փ Ո Փ Ո Ւ Մ

Հոդվածում բերվում է պատերի կամավոր հաստությամբ երկտավր լայնական հատվածք ունեցող հեծանի ոլորման խնդրի ճիշտ լուծումը:

Խնդիրը բերվում է հաստատուն գործակիցներով երկրորդ կարգի սովորական դիֆերենցիալ հավասարումների լուծմանը, իսկ ինտեգրման գործակիցները որոշվում են լիովին սեղուլյար հավասարումների անվերջ սխառեմից: Կոտուցյունը հաշվված է՝ կախված երկտավրի երկրաչափական պարամետրերից: