

ERRATA DO WYDANIA KSIĄŻKOWEGO – stan na 29.03.2021
„Szczegółowe omówienie podstawowych zagadnień teorii sprężystości”

MIEJSCE	JEST	POWINNO BYĆ
str. 41 wzór przy rys. 2.7	$\mathbf{U} \cdot d\mathbf{X}_1 = \lambda_1 \cdot d\mathbf{X}_1$ $\mathbf{U} \cdot d\mathbf{X}_3 = \lambda_3 \cdot d\mathbf{X}_2$ $\mathbf{U} \cdot d\mathbf{X}_2 = \lambda_2 \cdot d\mathbf{X}_3$	$\mathbf{U} \cdot d\mathbf{X}_1 = \lambda_1 \cdot d\mathbf{X}_1$ $\mathbf{U} \cdot d\mathbf{X}_2 = \lambda_2 \cdot d\mathbf{X}_2$ $\mathbf{U} \cdot d\mathbf{X}_3 = \lambda_3 \cdot d\mathbf{X}_3$
str. 55, wzór powyżej wzoru 2.80	$= 0 + 2 \cdot \alpha_1 + 0 \cdot y + 0 \cdot z + \dots \approx 2\alpha_1$	$= 0 + 2 \cdot \alpha_1 + 0 \cdot \alpha_2 + 0 \cdot \alpha_3 + \dots \approx 2\alpha_1$
str. 85 wzór 3.9 i powyżej	suma (...) \mathbf{F}_Σ dana jest całką: $\mathbf{F}_\Sigma = \iint_{\Sigma} \mathbf{t}(\mathbf{x}, \Sigma, t) d\Sigma$	suma (...) \mathbf{F}_t dana jest całką: $\mathbf{F}_t = \iint_{\Sigma} \mathbf{t}(\mathbf{x}, \Sigma, t) d\Sigma$
str. 105 (wiele powtórzeń)	S_t	S_q
str. 108, rys. 3.18	$T = \frac{P}{A_0}$	$T = \frac{P}{A_R}$
str. 118, wzór (4.4)	$\frac{1}{2!} \frac{\partial x_i}{\partial X_k \partial X_l} \Big _{X_j} dX_k dX_l$	$\frac{1}{2!} \frac{\partial^2 x_i}{\partial X_k \partial X_l} \Big _{X_j} dX_k dX_l$
str. 148 tabela: wiersz 1, kolumna 3	[MPa]	[GPa]
str. 153 wzory (4.88), (4.89)	$\frac{d}{dt} \iiint_V \frac{1}{2} v_i v_i dV$	$\frac{d}{dt} \iiint_V \frac{\rho}{2} v_i v_i dV$
str. 224 ramka: wiersz 3	... rozwiązanie zagadnienia rozwiązanie statycznego zagadnienia ...
str. 255-256 wzory (5.162) (5.163)	$x_2^{P_0} \frac{\partial F}{\partial x_2} \Big _{P_0} + x_1^{P_0} \frac{\partial F}{\partial x_1} \Big _{P_0}$	$(x_2^P - x_2^{P_0}) \frac{\partial F}{\partial x_2} \Big _{P_0} + (x_1^P - x_1^{P_0}) \frac{\partial F}{\partial x_1} \Big _{P_0}$

str. 271 wzór (5.214) b	$2Gu_2 = \frac{(\kappa+1)}{2} \text{Im} \underline{\psi}_I - x_2 \text{Im}[\psi_I]$	$2Gu_2 = \frac{(\kappa+1)}{2} \text{Im} \underline{\psi}_I - x_2 \text{Re}[\psi_I]$
str. 330 powyżej wzoru (6.21)	$\delta \mathbf{u} = \mathbf{0}$	$\delta \mathbf{u}$
str. 359 wzór (7.1.2)	$\mathcal{F}^{-1}\{\hat{f}(\omega)\}(x) = f(x) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \hat{f}(\omega) e^{i\omega x} d\omega$	$\mathcal{F}^{-1}\{\hat{f}(\omega)\}(x) = f(x) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \hat{f}(\omega) e^{i\omega x} d\omega$
str. 375 wzór (7.2.21)	$u_i = \frac{P}{4\pi G} \left[\frac{x_3^2}{R^3} + (3-4\nu) \frac{1}{R} - \frac{1-2\nu}{R+x_3} \left(\frac{x_3}{R} + 1 \right) \right]$	$u_3 = \frac{P}{4\pi G} \left[\frac{x_3^2}{R^3} + (3-4\nu) \frac{1}{R} - \frac{1-2\nu}{R+x_3} \left(\frac{x_3}{R} + 1 \right) \right]$
str. 462 tytuł podrozdziału 7.11.2.3	7.11.2.2. METODA ROZDZIELANIA ZMIENNYCH	7.11.2.3. METODA ROZDZIELANIA ZMIENNYCH
str. 452 2 akapit	tekst niekompletny	W przypadku czystego zginania twierdzenie to jest – jak widzimy – nie hipotezą, ale faktem. Tę szczególną cechę deformacji przy zginaniu wykorzystuje się w modelowaniu ogólniejszych zagadnień zginania prętów , czyli takich, w których suma układu naprężeń w przekroju poprzecznym pręta redukuje się do pary leżącej w płaszczyźnie zawierającej oś pręta. Przyjmijmy zatem, że obowiązuje zasada płaskich przekrojów Bernoulliego. Możemy przeprowadzić lokalną analizę deformacji wycinka belki w otoczeniu pewnego przekroju x_1 (rys. 7.11.4).
str. 518 wzór (7.13.52)	$M_{rr} = -D_b \left[\frac{1}{r} \frac{dw}{dr} + \nu \frac{d^2w}{dr^2} \right]$	$M_{\phi\phi} = -D_b \left[\frac{1}{r} \frac{dw}{dr} + \nu \frac{d^2w}{dr^2} \right]$

W przypadku zauważenia innych błędów lub pomyłek uprzejmie proszę o przesłanie informacji na adres: pawel.szeptynski@gmail.com
Uwagi będą uwzględniane w aktualizowanej wersji cyfrowej.