

	誤	正	年月日
p. 14, 下から1行目と3行目	$q\sqrt{1+q^2}$	$2q\sqrt{1+q^2}$	041015
p. 15, 2行目	$(q + \sqrt{(q^2 + 1)}, 1, 0)^T$	$(-q + \sqrt{(q^2 + 1)}, 1, 0)^T$	170125
p. 15, 2行目	$(q - \sqrt{(q^2 + 1)}, 1, 0)^T$	$(-q - \sqrt{(q^2 + 1)}, 1, 0)^T$	170125
p. 25の最後の式から次ページの第3行まで		$ds - ds_0 \approx \left( u_1 + \frac{\partial u_1}{\partial x_1} dx_1 + dx_1 - u_1 \right) - dx_1$ $= \frac{\partial u_1}{\partial x_1} dx_1 = E_{11} dx_1 \quad \therefore \frac{ds - ds_0}{ds_0} = E_{11}$	041206
p. 58, 最初の式	$q(r) =$	$g(r) =$	
p. 61, 式(3.52) [ ] 内の第3項	$\rho_m(t_c - h - b - t_0)$	$\rho_m g(t_c - h - b - t_0)$	041004
p. 67, 17行目	$\int_h^h \Delta \rho(z) dz$	$\int_h^{h_c} \Delta \rho(z) dz$	050706
p. 74, 図4.3	$T_{II}/\Delta S, T_{III}/\Delta S$	$T_{II}/(\Delta S)^2, T_{III}/(\Delta S)^3$	041005
p. 84	$\dot{\epsilon}$	$\dot{E}$	041006
p. 84, 式(4.39)	$1/\dot{\epsilon}_{xx}$	$\dot{E}_{xx}$	041006
p. 84, 式(4.40)の1行前	のとき, $(a-z)\dot{\epsilon}_{xx}$ である. したがって上昇速度は	のときの上昇量が $(a-z)\dot{E}_{xx}$ である. したがって下降速度は	041006
p. 85, 式(4.42)第2項	$G_v \frac{\partial T}{\partial z}$	$G_z \frac{\partial T}{\partial z}$	041006
p. 86, 下行の行列の第22成分	$\sigma_1 \cos^2 \theta + \sigma_2 \sin^2 \theta$	$\sigma_1 \sin^2 \theta + \sigma_2 \cos^2 \theta$	111128

<p>p. 87, 図4.10b</p> <p>(注釈： 引張りが正符号の流儀では，左側の図が正しいが，ここでは圧縮を正符号とする<math>\sigma</math>を使っているので，右側の図が正しい．圧縮をやはり正とする土質力学では，<math>\theta</math>を本書のように<math>\angle BAO</math>とは定義せず，<math>\angle ABO</math>と定義することにより，左側の図を正当化している．)</p>			<p>100527</p>
<p>p. 96, 図4.18a</p>			<p>130607</p>

<p>p. 96, 図4.18b</p>			<p>130607</p>
<p>p. 108, 第2段落第1行</p>	<p>clack</p>	<p>crack</p>	<p>041012</p>
<p>p. 109, 式(6.1)の次の行</p>	<p><math>(0, \pm\sigma_T)</math></p>	<p><math>(\sigma_T, 0)</math>と<math>(0, \pm 2\sigma_T)</math></p>	<p>041012</p>
<p>p. 109, 式(6.1)の2行下</p>	<p>図6.1</p>	<p>図6.2</p>	<p>041012</p>
<p>p. 110, 式(6.5)の次の行</p>	<p>shear angle</p>	<p>angle of shear</p>	<p>041012</p>
<p>p. 111, 図6.5のキャプション</p>	<p>(a) クーロン-ナビエの最大剪断応力説. (b) モールの応力円と強度崩落線の関係. 水平の破線は, 破壊がおこらない場合の最大剪断応力を示す. 破壊がする場合には, 強度包絡線と<math>\sigma_1, \sigma_3</math>をむすぶモール円との接点が, この岩体において実現される最大剪断応力となる. 粗く点を打った領域の剪断応力を, 岩石は破壊のために保持できない. (b) 剪断面角<math>\theta</math>と主応力軸および変位のセンスの関係. <math>\sigma_2</math>軸は紙面と直交している. つまり破壊面は<math>\sigma_2</math>軸をふくむ.</p>	<p>(a) クーロン-ナビエの最大剪断応力説を説明するモールダイアグラム. (b) 剪断面角<math>\theta</math>と主応力軸および変位のセンスの関係. <math>\sigma_2</math>軸は紙面と直交している. つまり破壊面は<math>\sigma_2</math>軸をふくむ.</p>	<p>041012</p>
<p>p. 111, 式(6.6)</p>	<p>180°</p>	<p>90°</p>	<p>110615</p>

p. 111, 式(6.6)の次の行	$\tan(180^\circ - 2\theta) = -\cot 2\theta$	$\tan(90^\circ - 2\theta) = 1 / \tan 2\theta$	110615
p. 111, 式(6.7)	$-1/\mu$	$1/\mu$	110615
p. 119, 式(6.22)の4行上	$\tan \alpha = \mp 1/\mu_f$	$\tan \alpha = \mp \mu_f$	041012
p. 139, 本文最終行	<del>および</del> でかこまれる微小直方体	でかこまれる直方体	101025
p. 140, 式(8.2)の4行上	$\sigma_{xx} < F(z < w), \sigma_{xx} = F(z = w), \sigma_{xx} > F(z > w)$	$\sigma_{xx} _{z < w} < F/t_e$ $\sigma_{xx} _{z = w} = F/t_e$ $\sigma_{xx} _{z > w} > F/t_e$	101025
p. 140, 式(8.2)の次の行	上で短縮... 下側では	下側で短縮... 上側では	101025
p. 141, 第1行	二軸性応力	平面応力	101025
p. 141, 第3行	代入し, 式を	代入すると	101025
p. 141, 第5行	板は薄く, たわみは小さい... 無視できる.	ここではy方向の運動を無視するので, $\varepsilon_{yy}=0$ .	101025
p. 141, 第6行	$\varepsilon_{zz}=0$ を代入すると	$\varepsilon_{yy}=0$ を代入すると	101025
p. 141, 式(8.6)の下4行	扇形... と書ける. ゆえに,	前ページの脚注2のとおり,	101025
p. 141, 式(8.9)の大括弧[ ]の中身	$\frac{d^2 w}{dx^2} (w - z) z$	$\frac{d^2 w}{dx^2} (w - z)^2$	101025
p. 148, 第3段落	軟化する硬化	軟化する効果	041025
p. 151, 第2段落5行目	$4.0 \times 10^{15}, 1.5 \times 10^{-5}$	$4.0 \times 10^{14}, 1.5 \times 10^{-4}$	130607
p. 151, 第2段落6行目	2.4%	5%	130607
p. 151, 第2段落9行目	$1.3 \times 10^8$ , 4桁小さく	$1.3 \times 10^9$ , 2桁小さく	130607
p. 151, 第3段落1行目	3.8	12	130607
p. 158, 図8.18キャプションの2行	は線は	破線は	130607
p. 159, 図8.19中の文字	ber, bei, ker, kei	Ber, Bei, Ker, Kei	130607
p. 167, 2行目	$\dot{H} / H = -2\eta / \rho D$	$\dot{H} / H = -2\eta / \rho g D$	041026
p. 167, 3行目	$\tau = 2\eta / \rho D$	$\tau = 2\eta / \rho g D$	041026
p. 173, 式(9.48)およびその1行上	$\nabla^2$	$\nabla^4$	041029
p. 175, 式(9.60)	$\varphi_{zzzz}^{(i)} + 2\varphi_{zz}^{(i)} + \varphi^{(i)} = 0$	$\varphi_{zzzz}^{(i)} - 2k^2 \varphi_{zz}^{(i)} + k^4 \varphi^{(i)} = 0$ これは式(9.16)と同じ形なので, 式(9.17)の形の一般解を持つ.	041029
p. 175, 式(9.61)	$\varphi^{(i)} = a^{(i)} e^{-kz} + b^{(i)} z e^{-kz} + c^{(i)} e^{kz} + d^{(i)} z e^{kz}$	$\varphi^{(i)} = a^{(i)} e^{-kz} + b^{(i)} z e^{-kz} + c^{(i)} e^{kz} + d^{(i)} z e^{kz}$	041029
p. 183, 本文第2段落第6行	地殻硬化	地殻厚化	041027

p. 206, 10. 7 節第 1 行	20~20km	約20km	041102
p. 207, 最初の数式	$= \frac{1}{2} A$	$= \frac{1}{2} A^2$	041104
p. 207, 式(10.53)の1行上	$M = (4\pi/6)L^3$	$M = (4\pi/6)L^3 \rho$	041104
p. 208, 脚注 4	式(10.62)	式(10.51)	041104
p. 209, 図10.18	$\eta = T_E / \dot{E}_E$	$2\eta = T_E / \dot{E}_E$	041104
p. 209, 図10.18のキャプション	傾き	傾きの半分	041104
P. 221, 図11.4	S0 と S1 が逆に記入されている		040927
p. 230, 式(11.21)の1行前	$\varepsilon_1 = n_1 s_1, \varepsilon_2 = n_2 s_2, \varepsilon_3 = n_3 s_3$	$\varepsilon_1 = 4\gamma n_1 s_1, \varepsilon_2 = 4\gamma n_2 s_2, \varepsilon_3 = 4\gamma n_3 s_3$	041025
p. 250, 式(12.22)の2行下	$\sin \theta = \frac{\partial \tilde{h}}{\partial x} \sqrt{1 + \left(\frac{\partial \tilde{h}}{\partial x}\right)^2}$	$\sin \theta = \frac{\partial \tilde{h}}{\partial x} \left[1 + \left(\frac{\partial \tilde{h}}{\partial x}\right)^2\right]^{-1/2}$	041108
p. 254, 本文下から2行目	$\mathbf{a} \times (\mathbf{b} \times \mathbf{c})$	$\mathbf{a} \cdot (\mathbf{b} \times \mathbf{c})$	041013
p. 267, 式(A.64)の次の行	2つの角 $\theta$ と $\phi$ は回転軸の方向を規定し,	2つの角 $\theta$ と $\phi$ は図A.5の場合, 回転軸の方向をあらわす. それらを固定すると,	040605
p. 258, 式(A.21)	$\mathbf{Q} \cdot \mathbf{A} \cdot \mathbf{Q}^T = \begin{pmatrix} \lambda_1 & 0 & 0 \\ 0 & \lambda_2 & 0 \\ 0 & 0 & \lambda_3 \end{pmatrix} \quad (\text{A.20})$	$\mathbf{B} = \mathbf{Q} \cdot \mathbf{A} \cdot \mathbf{Q}^T = \begin{pmatrix} \lambda_1 & 0 & 0 \\ 0 & \lambda_2 & 0 \\ 0 & 0 & \lambda_3 \end{pmatrix} \quad (\text{A.20})$	041013
p. 258, 式(A.21)の次の行から式(A.21)まで ( $\mathbf{A}$ と $\mathbf{B}$ は同一の固有値を持ち, 主軸方向のみが違うことに注意)	$\mathbf{A}$	$\mathbf{B}$	041013
p. 259, 第2行平方根の中身	$(a-b)^2 + 4c^2$	$(a-b)^2 + 4c^2$	041013
p. 259, 本文最下行	楕円対	楕円体	041013
p. 261, 式(A.29)	$\mathbf{T}' = \mathbf{R}^T \cdot \mathbf{T} \cdot \mathbf{R}$	$\mathbf{T}' = \mathbf{R} \cdot \mathbf{T} \cdot \mathbf{R}^T$	041013
p. 261, 式(A.31)の次の行	$\mathbf{e} = \mathbf{e}\mathbf{e}$	$\mathbf{e} = \mathbf{e}\mathbf{e}^T$	150626
p. 262, 9行目の式	$\left\  \left( \sum_i X_{i1} \cdot \mathbf{e}^{(i)} \right), \mathbf{e}^{(2)}, \mathbf{e}^{(3)} \right\ $ $= \left\  \left( X_{11} \cdot \mathbf{e}^{(1)} + X_{21} \cdot \mathbf{e}^{(2)} + X_{31} \cdot \mathbf{e}^{(3)} \right), \mathbf{e}^{(2)}, \mathbf{e}^{(3)} \right\ $ $= X_{11}$	$\left\  \left( \sum_i X_{i1} \mathbf{e}^{(i)} \right), \mathbf{e}^{(2)}, \mathbf{e}^{(3)} \right\ $ $= \left\  \left( X_{11} \mathbf{e}^{(1)} + X_{21} \mathbf{e}^{(2)} + X_{31} \mathbf{e}^{(3)} \right), \mathbf{e}^{(2)}, \mathbf{e}^{(3)} \right\ $ $= X_{11}$	041013

p. 262, 第12行	$\begin{aligned} \therefore X_{11} &= \mathbf{X} \cdot \mathbf{e}^{(1)}, \\ X_{22} &= \mathbf{X} \cdot \mathbf{e}^{(2)}, \\ X_{33} &= \mathbf{X} \cdot \mathbf{e}^{(3)}. \end{aligned}$	$\begin{aligned} \therefore X_{11} &= \left\  (\mathbf{X} \cdot \mathbf{e}^{(1)}), \mathbf{e}^{(2)}, \mathbf{e}^{(3)} \right\ , \\ X_{22} &= \left\  \mathbf{e}^{(1)}, (\mathbf{X} \cdot \mathbf{e}^{(2)}), \mathbf{e}^{(3)} \right\ , \\ X_{33} &= \left\  \mathbf{e}^{(1)}, \mathbf{e}^{(2)}, (\mathbf{X} \cdot \mathbf{e}^{(3)}) \right\ . \end{aligned}$	041013
p. 266, 式(A. 52)	$= \left( \frac{\partial F_1}{\partial x_1}, \frac{\partial F_2}{\partial x_2}, \frac{\partial F_3}{\partial x_3} \right)^T$	$= \left( \frac{\partial F}{\partial x_1}, \frac{\partial F}{\partial x_2}, \frac{\partial F}{\partial x_3} \right)^T$	041013
p. 266, 式(A. 56) (重複削除)	$= \sum_{i,j} \left( \frac{\partial a_j}{\partial x_i} \right) e^{(i)} e^{(j)} = \sum_{i,j} \left( \frac{\partial a_j}{\partial x_i} \right) e^{(i)} e^{(j)}$	$= \sum_{i,j} \left( \frac{\partial a_j}{\partial x_i} \right) e^{(i)} e^{(j)}$	041013
p. 267, 最終行から次ページ第1段落最後まで	<p>回転行列<math>\mathbf{Q}</math>があたえられたなら, 回転軸と回転角をいかにして計算できるだろうか. . . 固有ベクトルが回転軸の方向をあらわすのである.</p>	<p>回転行列<math>\mathbf{P}</math>があたえられたなら, いかにして回転角が計算できるだろうか. 目的の回転角を<math>\alpha</math>とする. 回転軸と第3座標軸を平行に選ぶなら, <math>\mathbf{P}</math>が<math>\mathbf{P}'</math>に変換されるとすると,</p> $\mathbf{P}' = \begin{pmatrix} \cos \alpha & \sin \alpha & 0 \\ -\sin \alpha & \cos \alpha & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}$ <p>であって,</p> $\text{tr } \mathbf{P}' = 1 + 2\cos \alpha. \quad (\text{A.65})$ <p>しかるに行列のトレースは不変量なので, 座標軸の方向によらない. したがって与えられた<math>\mathbf{P}</math>のトレースを式(A.65)の左辺に代入することにより, <math>\alpha</math>が計算できる.</p>	041013
p. 279, 文献[91]	1863	1963	040426
p. 279, 文献[108]	Lockner, 1995	Lockner, D. A., 1995	050714
p. 281, 文献[208]	田中隆・小草欽治, 1981. 地質雑, vo. 87, p. 725-736.	古川隆治・富沢昭文, 1985. 石油技協誌, 50, 43-52.	050706

この表の最後の列は, この表に当該項目を追加した日を示す.  
 正誤表の最新版は, <http://www.kueps.kyoto-u.ac.jp/~yamaji/RT/RT.html> にあります.