

頁	訂正箇所	(誤)	(正)
4	下 L2	式(1.3),(1.4)で, …	式(1.3),(1.4)の最初の等式で, …
12	L9	…いる。エンタルピーも…	…いる。エントロピーも…
	脚注	…「比」エンタルピーであるが, …	…「比」エントロピーであるが, …
14	図 2.2(b)	\mathbf{u} の位置を (正) のように変更する	\mathbf{u} を一番太い矢印に沿って少し左下に下げる (\mathbf{u} は一番太い矢印を指している)
16	L14	コラム A: ロケットエンジンの推力	コラム A: ロケットエンジンの推力☆
16	注釈 L4		☆11.1.3 参照
20	下 L2~3	…空気を構成するおもな窒素分子の…	…空気をおもに構成する窒素分子の…
21	下 L4	平均自由時間 t (mean …	平均自由時間 τ (mean …
24	図 D.1 横軸	p [Mpa]	p [MPa]
26	図 2.11	よどみ点: p_1, T_1	よどみ点: p_0, T_1
	下 L4	…, 圧力, 温度 T の流れを…	…, 圧力 p , 温度 T の流れ…
38	注釈 L2	…の自転による遠心力の大きさ	…の自転による加速度の大きさ
41	式(3.49)の上 式の右辺	$-\nabla' \cdot \mathbf{q} + \rho \delta \dot{Q}$	$-\nabla' \cdot \mathbf{q} + \rho \dot{Q}$
41	式(3.49)の右 辺	$-\nabla' \cdot \mathbf{q} + \rho \delta \dot{Q}$	$-\nabla' \cdot \mathbf{q} + \rho \dot{Q}$
45	L6~8	$\left. \begin{aligned} \rho_1 u_1^2 + p_1 &= \rho_2 u_2^2 + p_2 \\ \rho_1 u_1 v_1 &= \rho_2 u_2 v_2 \\ \rho_1 u_1 w_1 &= \rho_2 u_2 w_2 \end{aligned} \right\} (4.9)$	$\left. \begin{aligned} \rho_1 u_1^2 + p_1 &= \rho_2 u_2^2 + p_2 \\ \rho_1 u_1 v_1 &= \rho_2 u_2 v_2 \\ \rho_1 u_1 w_1 &= \rho_2 u_2 w_2 \end{aligned} \right\} (4.9)$
50	式 4.34	$j_{t,1}^2 = \rho_1^2 u_1^2 = -\left(\frac{\partial p}{\partial v}\right)_{s,1} = \dots$	$j_{t,1}^2 = \cancel{\rho_1^2 u_1^2} = -\left(\frac{\partial p}{\partial v}\right)_{s,1} = \dots$
51	図 4.10	[1]超音速 $j^2 < j_{t,1}^2$	[1]超音速 $j^2 > j_{t,1}^2$
52	図 4.11	$(M_2 = 2)$	$(M_s = 2)$
65	図 E.2(a)(b)	ニュートン流	ニュートン流近似
65	図 E.2 タイトル	図 E.2 ニュートン流と斜め衝撃波の圧力増加率の違い	図 E.2 ニュートン流近似と斜め衝撃波の圧力増加率の違い
67	L6	…弓形衝撃波 (baw …	…弓形衝撃波 (bow …
75	式 (5.10)	… + $c_f(1/2) \rho u^2 \dots$	… - $c_f(1/2) \rho u^2 \dots$
76	式 (5.21)	… - $\gamma M^2/2 4c_f/D dx$ - …	… + $\gamma M^2/2 4c_f/D dx$ - …
77	式 (5.28)	(省略)	【欄外①】を参照
79	図 5.4(c)	スロート ($M < 1$)	スロート ($M = 1$)
92	L4	$M_2 < 1$	$M_2 \leq 1$
93	式 (6.33)	… = c_2 = …	… = a_2 = …
106	下 L2	となり, したがって, 推力 F は	ただし, 中心構造体の表面の圧力分布は考慮していない。したがって, 推力 F は
109	式 (7.4)	$ds = \dots$	$Tds = \dots$
110	式 (7.14)	$\dots = 0$	$\dots = 0$

	下 L3	流速ベクトルが	x 軸と
	下 L2	波 $\mathbf{c}_L, \mathbf{c}_R$ とのなす角度…	波 $\mathbf{c}_L, \mathbf{c}_R$ がなす角度…
112	下 L6	…を熱的完全気体に…	…を熱量的完全気体に…
113	式 (7.49)	…に対して, $ds=0$	…に対して, $ds=0, dh_t=0$
118	式(7.70)	$u_r(\mathbf{q}_w) = 0$	$u_r(\mathbf{q}_w) = u_{r,w}$
118	式(7.71)	$u_q(\mathbf{q}_w) = u_{q,w}$	$u_q(\mathbf{q}_w) = 0$
120	式(7.86)	$\varphi = \theta + \tan^{-1}\left(\frac{u_r}{u_\theta}\right) = \theta + \tan^{-1}\left(\frac{\tilde{u}_r}{\tilde{u}_\theta}\right) < \theta$	$\varphi = \theta + \tan^{-1}\left(\frac{u_\theta}{u_r}\right) = \theta + \tan^{-1}\left(\frac{\tilde{u}_\theta}{\tilde{u}_r}\right) < \theta$
120	図 7.10		(M_1 の矢先を追加)
123	式 (7.96)	$\theta_1 - \theta_2 = \theta_3$	$\theta_1 - \theta_2 = \theta_3$
127	L5	付着衝撃波となるが	斜め衝撃波となるが
128	下 L6	なす角度 b は	なす角度 β は
131	図 7.27(c)		図中、 \mathbf{q}_2 と \mathbf{q}_3 を入れ替える。
133	式 (8.6)	$a \equiv \sqrt{\left(\frac{\partial p}{\partial \rho}\right)_s}$ (8.6)	$a \equiv \sqrt{\left(\frac{\partial p}{\partial \rho}\right)_s} \left(= \sqrt{\gamma \frac{p}{\rho}} = \sqrt{\gamma RT} \right)$ (8.6)
137	式(8.40)	$c_3 \equiv \lambda_3 = u$ に沿って	$\lambda_3 \equiv c_0 = u$ に沿って
		$d\rho - \frac{1}{a^2} dp = 0$ すなわち $dJ_0 = 0, J_0 \equiv s$	$d\rho - \frac{1}{a^2} dp = 0$ すなわち $a^2 - \frac{dp}{d\rho} = \left(\frac{\partial p}{\partial \rho}\right)_s - \frac{dp}{d\rho} = 0, dJ_0 \equiv ds = 0$
138	L4~L5 の間 に挿入		$a^2 = \gamma \frac{p}{\rho}$ $da^2 = \gamma \left(\frac{dp}{\rho} - \frac{p}{\rho^2} d\rho \right) = (\gamma - 1) \frac{dp}{\rho}$
140	式 (8.59) の 末尾		$= \frac{a^2}{\gamma} \frac{\Delta p}{p} = \frac{\gamma}{\gamma a} \frac{\Delta p}{\rho} = \frac{\Delta p}{\rho a}$ を追記
154	式(9.12)	$\frac{\rho_{L^*}}{\rho_L} = \begin{cases} \frac{\frac{p_{L^*} + \gamma - 1}{p_L} \gamma + 1}{\gamma + 1 \frac{p_{L^*}}{p_L} + 1}, & \left(\frac{p_{L^*}}{p_L} > 1 \right) \\ \left(\frac{p_{L^*}}{p_L} \right)^{\frac{1}{\gamma}}, & \left(\frac{p_{L^*}}{p_L} \leq 1 \right) \end{cases}$	$\frac{\rho_{L^*}}{\rho_L} = \begin{cases} \frac{\frac{p_{L^*} + \gamma - 1}{p_L} \gamma + 1}{\gamma + 1 \frac{p_{L^*}}{p_L} + 1}, & \left(\frac{p_{L^*}}{p_L} > 1 \right) \\ \left(\frac{p_{L^*}}{p_L} \right)^{\frac{1}{\gamma}}, & \left(\frac{p_{L^*}}{p_L} \leq 1 \right) \end{cases}$
158	図 9.8	反射衝撃波 (左側)	反射膨張波
160	図 9.10	$p_2 / \Phi_L((u-u_2)/a_2) / p_1$	$p_2 \Phi_L((u-u_2)/a_2) / p_1$
		$p_4 / \Phi_L(u/a_4) / p_1$	$p_4 \Phi_L(u/a_4) / p_1$

168	L5	波の通過時間は、式(9.65)のような非常に簡単な形で表すことができた。	波の通過時間は、式(9.65)のような非常に簡単な形で表すことができた。
173	L1	線と4で交わる。…	線と5で交わる。…
173	L1	… $p_4 < p_2$ であるので、…	… $p_5 < p_2$ であるので、…
173	L5	…と4 ($p_4 < p_2$)	…と5 ($p_5 > p_2$)
174	図 I.2 横軸	u/a_1	(削除)
		軸ラベルがずれている	軸ラベルとグラフの位置を合わせる
175	L10	…が成り立つ。	…が成り立つ☆。
	注釈		☆ A. Iwakawa, et. al. : Transactions of the JSASS/Aerospace Technology Japan 60(5), pp 303–311(2017)
181	L10	…のうち、 c_{+12} を横切るときに…	…のうち、 c_{+23} を横切るときに…
182	図 10.6		(修正図は末尾)
183	式 (10.31) の下に追記		ここで(10.24)より、一様出口流れに対して、 $v(n+1, n+1) = 2\theta(n+1, 1) = 2\theta_{\max}$ 。これと M_e を(7.46)に代入すると、 θ_{\max} が得られる。
183	下 L3	これにより、 $v(i, 1)$ 、 $\theta(i, 1)$ ($i = n+1, \dots, 2n$)が求まる。	これにより、 $v(n+1, j)$ 、 $\theta(n+1, j)$ ($j = 1, \dots, n+1$)が求まる。
186	L12	…とする。低圧室端 ($x = \dots$)	…とする。高圧室端 ($x = \dots$)
191	式 (J.1)	$\dot{m} = -\frac{d}{dt} \left(\frac{p_t V}{RT_t} \right) = \left(\frac{2}{\gamma+1} \right)^{\frac{\gamma+1}{2(\gamma-1)}} p_t A_* \sqrt{\frac{\gamma}{RT_t}}$ (J.2)	$\dot{m} = -\frac{d}{dt} \left(\frac{pV}{RT} \right) = \left(\frac{2}{\gamma+1} \right)^{\frac{\gamma+1}{2(\gamma-1)}} p A_* \sqrt{\frac{\gamma}{RT}}$ (J.2)
197	L4	流量、抗力、圧力の大きな損失をもたらし、機器自体の…	流量、圧力の大きな損失をもたらし、また大きな抗力が発生し、機器自体の…
199	図 11.11 に追記	図内 領域境界線の上部に	式(11.33)
		図内 領域境界線の下部に	式(11.30)
226	下 L10	$y_i(t) = \exp(jai + zt)$	$y_i(t) = \exp(jai + zt)$ (jをイタリックに)
	下 L7	$z^2 + \frac{1}{t}z - \frac{1}{t}f \{ \exp(ja) - 1 \} = 0$	$z^2 + \frac{1}{t}z - \frac{1}{t}f \{ \exp(ja) - 1 \} = 0$ (jをイタリックに)
227	図 12.12 のタイトル	前の車が急に止まったときの…	前の車が急に Δt の間止まったときの…
227	図 12.13 のタイトル	前の車が急に止まったときの…	前の車が急に Δt の間止まったときの…
229	図 12.15(a)	$\tau_{c,1}$ の矢印の位置がずれている	グラフの横軸切片の位置を指す
231	図 12.18	$U_E = (\Delta Q - \dot{W}_E) / \Delta p$	$U_E = (\Delta Q - \dot{W}_E) / \Delta \rho$
235	式 (付 3.9)	$\begin{aligned} \sigma_{ij} &= -p \delta_{ij} + \tau_{ij} \\ &= -p \delta_{ij} + \lambda (\nabla \cdot \mathbf{u}) \delta_{ij} + 2\mu \dot{E}_{ij} \\ &= -p \delta_{ij} + \lambda (\nabla \cdot \mathbf{u}) \delta_{ij} + 2\mu \dot{E}_{ij} \end{aligned}$	$\begin{aligned} \sigma_{ij} &= -p \delta_{ij} + \tau_{ij} \\ &= -p \delta_{ij} + \lambda (\nabla \cdot \mathbf{u}) \delta_{ij} + 2\mu \dot{E}_{ij} \\ &= -p \delta_{ij} + \lambda (\nabla \cdot \mathbf{u}) \delta_{ij} + 2\mu \dot{E}_{ij} \end{aligned}$

【欄外①】

式 5.28 (修正後)

$$\begin{pmatrix} dM^2 / M^2 \\ du / u \\ da^2 / a^2 \\ dT / T \\ d\rho / \rho \\ dp / p \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} -(\gamma-1)M^2 - 2 & \gamma M^2 + 1 & -(\gamma+1)/\gamma & (\gamma-1)M^2 + 2 \\ -1 & 1 & -1/\gamma & 1 \\ (\gamma-1)M^2 & -\gamma M^2 + 1 & (\gamma-1)/\gamma & -(\gamma-1)M^2 \\ (\gamma-1)M^2 & -\gamma M^2 + 1 & (\gamma-1)/\gamma & -(\gamma-1)M^2 \\ M^2 & -1 & 1/\gamma & -1 \\ \gamma M^2 & -\gamma M^2 & 1 & -(\gamma-1)M^2 - 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \frac{1}{1-M^2} \frac{dA}{A} \\ \frac{1}{1-M^2} \frac{dQ}{h} \\ \frac{1}{1-M^2} \frac{\rho f dx}{p} \\ \frac{\gamma M^2 / 2}{1-M^2} \frac{4c_f dx}{D} \end{pmatrix}$$

図 10.6 修正図

