

$$\left. \begin{aligned} x &= d\tilde{x}, \quad t = \frac{d^2}{\nu}\tilde{t}, \quad \mathbf{u} = \frac{\nu}{d}\tilde{\mathbf{u}}, \quad T - T_w = (T_w - T_c)\tilde{T}, \\ p + \rho_0 g z [1 - \alpha_0(T_w - T_0)] &= \rho_0 \frac{\nu^2}{d^2}\tilde{p}. \end{aligned} \right\} \quad (6.83)$$

(6.78) を (6.76) に代入して  $\rho$  を消去した基礎方程式に, (6.83) を代入して得られる無次元方程式は

$$\tilde{\nabla} \cdot \tilde{\mathbf{u}} = 0, \quad (6.84)$$

$$\frac{\partial \tilde{\mathbf{u}}}{\partial \tilde{t}} + (\tilde{\mathbf{u}} \cdot \tilde{\nabla})\tilde{\mathbf{u}} = -\tilde{\nabla}\tilde{p} + \tilde{\nabla}^2\tilde{\mathbf{u}} + \frac{Ra}{Pr}\tilde{T}\mathbf{e}_z, \quad (6.85)$$

$$\frac{\partial \tilde{T}}{\partial \tilde{t}} + (\tilde{\mathbf{u}} \cdot \tilde{\nabla})\tilde{T} = \frac{1}{Pr}\tilde{\nabla}^2\tilde{T} \quad (6.86)$$

となる。ただし

$$Pr \equiv \frac{\nu}{\kappa}, \quad Ra \equiv \frac{\alpha_0 g (T_w - T_c) d^3}{\nu \kappa} \quad (6.87)$$

はプラントル数 (Prandtl number), レイリー数 (Rayleigh number) と呼ばれ, この系を特徴づける無次元数となる。なお, 境界条件は次式となる。

$$\tilde{T} = 0 \quad \text{at } \tilde{z} = 0, \quad \tilde{T} = -1 \quad \text{at } \tilde{z} = 1, \quad (6.88)$$

$$\tilde{w} = \frac{\partial \tilde{u}}{\partial \tilde{z}} = \frac{\partial \tilde{v}}{\partial \tilde{z}} = 0 \quad \text{at } \tilde{z} = 0, 1. \quad (6.89)$$

### 6.5.3 基本場

この問題設定では, それが安定か不安定かは別として, 静水圧平衡にある静止解が存在する。ここではまずこの静止解を記述しておこう。

静水圧平衡の解だから  $\tilde{u}$  は 0 となり, 他の変数も  $\tilde{z}$  のみの関数となる。この仮定によって, 無次元化した方程式 (6.84) ~ (6.86) のうち, (6.85) の  $\tilde{x}, \tilde{y}$  成分と (6.84) は常に成立し, 残りの 2 式は

$$0 = -\frac{d\tilde{p}}{d\tilde{z}} + \frac{Ra}{Pr}\tilde{T}, \quad (6.90)$$

$$0 = \frac{1}{Pr} \frac{d^2\tilde{T}}{d\tilde{z}^2} \quad (6.91)$$