

[演習 6.3] $-c_p \theta \nabla \Pi + \mathbf{g}$
 $= -\underbrace{c_p \theta_0 \nabla \Pi_h}_{\mathbf{g}} - (\theta'/\theta_0) \underbrace{c_p \theta_0 \nabla \Pi_h - c_p \theta_0 \nabla \Pi_d - (\theta'/\theta_0) c_p \theta_0 \nabla \Pi_d + \mathbf{g}}_{\mathbf{g}}$
第 2 項に比べて小さいから無視
 $= -(\theta'/\theta_0) \mathbf{g} - c_p \theta_0 \nabla \Pi_d - (\theta'/\theta_0) c_p \theta_0 \nabla \Pi_d \sim -(\theta'/\theta_0) \mathbf{g} - c_p \theta_0 \nabla \Pi_d.$

[演習 6.4] $\omega = 0$ より $U = \mp N / (k_x^2 + k_z^2)^{1/2}$ となるが, これより複号は下の方をとらなければいけないことがわかる. よって $c_{gx} - U = -N k_z^2 / (k_x^2 + k_z^2)^{3/2} < 0$,
 $c_{gz} = N / (k_x^2 + k_z^2)^{1/2} - N k_x^2 / (k_x^2 + k_z^2)^{3/2} = N k_z^2 / (k_x^2 + k_z^2)^{3/2} > 0$.
 また $c_{gz} = N k_z k_x / (k_x^2 + k_z^2)^{3/2} > 0$ より k_x と k_z は同符号.

[演習 6.5] $dRa/d\tilde{k}_h = 2(\pi^2 + \tilde{k}_h^2)^2 (2\tilde{k}_h^2 - \pi^2) / \tilde{k}_h^3$ だから, 最小になるのは $\tilde{k}_h = \pi/2^{1/2}$ の時. この時 $Ra(\tilde{k}_h = \pi/2^{1/2}) = (\pi^2 + \pi^2/2)^3 / (\pi^2/2) = 27\pi^4/4$.

[演習 6.6] $w' = 0$ は自明. (6.101) より $T' = 0$ が $(\partial/\partial \tilde{t} - \hat{\nabla}^2) \hat{\nabla}^2 w' = 0$ になることもすぐわかる. 粘着条件では \tilde{x}, \tilde{y} 方向に広がる境界上ではどこでも $u' = v' = 0$ だから, $\partial u'/\partial \tilde{x} = \partial v'/\partial \tilde{y} = 0$ となり, 連続の方程式より $\partial w'/\partial \tilde{z} = 0$ となる.

第 7 章 回転流体の力学

[演習 7.1] コリオリ力は流速に対して直交するので, コリオリ力と流速の内積は 0 となる. よって, 仕事はしない.

[演習 7.2] 流速のスケールを U , 地球半径を R とすると, メトリック加速度とコリオリ加速度の比が 1 程度になるのは, $\frac{U^2}{R} / 2\Omega U = U / (2\Omega R) \simeq 1$, つまり U が $2\Omega R$ 程度以上の場合である. $\Omega = 2\pi/24/3600 \text{ rad s}^{-1}$ と $R = 6.4 \times 10^6 \text{ m}$ より, $U \gg 9.3 \times 10^2 \text{ m s}^{-1}$ の場合となる.

[演習 7.3] $|fU| = g$ となるように流速スケール U を求めると, 最低でも $g/2\Omega$ 以上, つまり $g=9.8 \text{ m s}^{-2}$, $\Omega = 2\pi/24/3600 \text{ rad s}^{-1}$ とすると, $6.7 \times 10^4 \text{ m s}^{-1}$ もの速さが必要になる.

[演習 7.4] 絶対渦位が保存するので, $\frac{D\tilde{\zeta}}{Dt} \left(\frac{f+\tilde{\zeta}}{h} \right) = 0$ である. 流れの水平スケールが大きいので渦度 $|\tilde{\zeta}|$ は小さく考えられ, ある程度 $|f|$ の大きな中高緯度では $f + \tilde{\zeta} \simeq f$ と近似できる. また, 水深の深い外洋域では $h = H + \eta \simeq H$ となるので, 絶対渦位は f/H と近似できる. f も H も時間の関数ではないので, $\frac{D\tilde{\zeta}}{Dt} \left(\frac{f}{H} \right) = \mathbf{u} \cdot \nabla \left(\frac{f}{H} \right) = 0$ となり, f/H の等値線と流れは平行する.

[演習 7.5]

1. $f = 2\Omega \sin \varphi$ と $\beta = (2\Omega/R) \cos \varphi$ を使い, $\Omega = 2\pi/24/3600 \text{ rad s}^{-1}$ と $R = 6.4 \times 10^6 \text{ m}$ より, 赤道では $f_0 = 0 \text{ s}^{-1}$, $\beta_0 = 2.3 \times 10^{-11} \text{ m}^{-1} \text{ s}^{-1}$, 北極では $f_0 = 1.5 \times 10^{-4} \text{ s}^{-1}$, $\beta_0 = 0 \text{ m}^{-1} \text{ s}^{-1}$ となる.
2. 上式の f と β を代入して, 両辺を $\cos \varphi (> 0)$ で割れば $\tan \varphi > L/R$ の条件が求まる. 従って, 赤道の南北各 8.8° の低緯度域を除けば成立する.

[演習 7.6] 流速を U , 幅を L と書けば, η の偏差量は $f_0 UL/g$ となる. 所定の量を代入していくと, およそ 0.7 m となる.

[演習 7.7] $f_0 = -|f_0|$ に変更される. $\sqrt{-i} = (1-i)/\sqrt{2}$ なので, B の虚数の係数が逆符号になり, これに応じて A の指数部も逆符号となる. 結局「時計回り」が「反時計回り」に変更となる.