

II-382 琵琶湖湖岸の三次元的数値解析

京都大学大学院 学生員 阿部 徹
京都大学工学部 正員 若佐 義朗
京都大学工学部 助手 横伸

1.はじめに：本報は、琵琶湖の潮流の長期間の再現を目的として、とくに、成層の形成および破壊過程を明確にするために鉛直方向に多層分割を行ふ。また、河川の流入出ととともに気象学的リテラから、太陽熱エネルギー収支、および風によるせん断応力を考慮して、3次元レベルモデルを開発したものである。

2.基礎式； x 、 y 、 z 軸は右手系直交座標で、 z 軸は鉛直上向きとする。 u 、 v 、 w はそれぞれ x 、 y 、 z 方向の平均流速、 η は水位の基準平衡水位からの鉛直上向きの変位、 $\delta\rho$ は密度偏差（ ρ ：水の密度、 ρ_0 ：水の基準密度（1000kg/m³）とするとき $\delta\rho = \rho_0 - \rho$ ）、 Au 、 Av はそれぞれ鉛直渦動粘性係数、水平渦動粘性係数、 Ku 、 Kv はそれぞれ鉛直渦動拡散係数、水平渦動拡散係数、 f はコリオリパラメータ、 g は重力加速度、 θ は輻射熱による密度偏差の生成源である。

運動方程式： x 方向 $\frac{\partial u}{\partial t} + u \frac{\partial u}{\partial x} + v \frac{\partial u}{\partial y} + w \frac{\partial u}{\partial z} = f v - \frac{1}{\rho_0} \frac{\partial p}{\partial x} + Ax \left(\frac{\partial^2 u}{\partial z^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} \right) + Av \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}$ (1)

y 方向 $\frac{\partial v}{\partial t} + u \frac{\partial v}{\partial x} + v \frac{\partial v}{\partial y} + w \frac{\partial v}{\partial z} = f u - \frac{1}{\rho_0} \frac{\partial p}{\partial y} + Ax \left(\frac{\partial^2 v}{\partial z^2} + \frac{\partial^2 v}{\partial x^2} \right) + Av \frac{\partial^2 v}{\partial y^2}$ (2)

z 方向 $0 = -g - \frac{1}{\rho_0} \frac{\partial p}{\partial z}$ (鉛直方向の運動方程式は静水圧分布式で近似する) (3)

連続式： $\frac{\partial \eta}{\partial t} + u \frac{\partial \eta}{\partial x} + v \frac{\partial \eta}{\partial y} + w \frac{\partial \eta}{\partial z} = 0$ (4)

密度保存則： $\frac{\partial \rho}{\partial t} + u \frac{\partial \rho}{\partial x} + v \frac{\partial \rho}{\partial y} + w \frac{\partial \rho}{\partial z} = k_x \left(\frac{\partial^2 \rho}{\partial z^2} + \frac{\partial^2 \rho}{\partial y^2} \right) + k_y \frac{\partial^2 \rho}{\partial x^2} + g$ (5)

境界条件：湖面（ $z=3$ ）では、 $W_3 = \frac{\partial \eta}{\partial x} + u \frac{\partial \eta}{\partial z} + v \frac{\partial \eta}{\partial y}$ (6)、 $\rho_0 Av \left(\frac{\partial u}{\partial z}, \frac{\partial v}{\partial z} \right) = (T_{Sz}, T_{Sg})$ (7)、 $Kv \frac{\partial \rho}{\partial z} = \frac{dQ}{C_p}$ (P) ここに、 T_{Sz} 、 T_{Sg} は風のせん断応力の x 、 y 成分、 Q は湖面において空気中より湖中へ入る熱量、 C_p は水の比熱、 α は温度体積膨張係数。湖底（ $z=0$ ）では、 $W_0 = u_b \frac{\partial \eta}{\partial x} + v_b \frac{\partial \eta}{\partial y}$ (9)、 $\rho_0 Av \left(\frac{\partial u}{\partial z}, \frac{\partial v}{\partial z} \right) = (T_{Bx}, T_{By})$ (10)、 $Kv \frac{\partial \rho}{\partial z} = 0$ (11) ここに、 T_{Bx} 、 T_{By} は湖底におけるせん断応力。陸岸下では、 $U_m = U_R$ (12)、 $k_n \frac{\partial \rho}{\partial n} = U_m \delta\rho - U_R \delta\rho_R$ (13) ここに、 n は湖岸に立てた法線、 U_R は河川の流入出流量に相当する流速で河川のない場合は $U_R = 0$ 、 $\delta\rho_R$ は河川の密度偏差。

3.差分化：空間的スタッガードスキームを用ひることにより、各変量の定義位置を次のようにとる。いま、簡便のために水平面の分割で得られた水深を高さとする水柱をcolumnと名付け、また、columnをさらに鉛直方向に分割した最小単位のcontrol columnとcellとよぶ。水位 η は各columnの上面の中心、密度偏差 $\delta\rho$ は各cellの中心、流速 u 、 v および w は各cellの y 面、 z 面、および上面のそれぞれの中心において定義する。

運動方程式の差分化： x 、 y 方向の運動方程式をそれぞれ x 軸の負の方向に $\frac{\partial}{\partial x}$ 、 y 軸の負の方向に $\frac{\partial}{\partial y}$ だけcellを下らせた領域とcontrol columnと1つ体積積分した結果を差分化する。ここでは x 方向で湖面および湖底を含むcontrol columnについて示す。

$\frac{\partial u_{ijk}}{\partial t} + u_{ijk} \frac{\partial u_{ijk}}{\partial x} + v_{ijk} \frac{\partial u_{ijk}}{\partial y} + w_{ijk} \frac{\partial u_{ijk}}{\partial z} = \text{外力項(コリオリ項)} + \text{移流項} + \text{圧力項} + \text{拡散項}$ (4)

外力項 = $f \cdot \frac{1}{4} (V_{i,j-k,k}^{m1} + V_{i,j+k,k}^{m1} + V_{i,j,k-k}^{m1} + V_{i,j,k+k}^{m1})$ (5)

移流項 = $- \{ V_{i,j-k,k}^{m1} \cdot U_{i,j-k,k}^{m1} + \frac{\partial \epsilon}{2} |U_{i,j-k,k}^{m1}| (U_{i,j-k,k}^{m1} - U_{i,j,k-k}^{m1}) \} \Delta x \Delta z_{ijk}^{m1} + \{ U_{i,j-k,k}^{m1} \cdot U_{i,j-k,k}^{m1} + \frac{\partial \epsilon}{2} |U_{i,j-k,k}^{m1}| (U_{i,j-k,k}^{m1} - U_{i,j,k-k}^{m1}) \} \Delta y \Delta z_{ijk}^{m1}$
 $- \{ V_{i,j+k,k}^{m1} \cdot U_{i,j+k,k}^{m1} + \frac{\partial \epsilon}{2} |U_{i,j+k,k}^{m1}| (U_{i,j+k,k}^{m1} - U_{i,j,k+k}^{m1}) \} \Delta x \Delta z_{ijk}^{m1} - \{ V_{i,j+k,k}^{m1} \cdot U_{i,j+k,k}^{m1} + \frac{\partial \epsilon}{2} |U_{i,j+k,k}^{m1}| (U_{i,j+k,k}^{m1} - U_{i,j,k+k}^{m1}) \} \Delta y \Delta z_{ijk}^{m1}$
 $+ \{ V_{i,j-k,k}^{m1} \cdot U_{i,j-k,k}^{m1} + \frac{\partial \epsilon}{2} |U_{i,j-k,k}^{m1}| (U_{i,j-k,k}^{m1} - U_{i,j-k,j}^{m1}) \} \Delta x \Delta z_{ijk}^{m1} - \{ V_{i,j+k,k}^{m1} \cdot U_{i,j+k,k}^{m1} + \frac{\partial \epsilon}{2} |U_{i,j+k,k}^{m1}| (U_{i,j+k,k}^{m1} - U_{i,j+k,j}^{m1}) \} \Delta x \Delta z_{ijk}^{m1}$
 $- \{ V_{i,j,k-k}^{m1} \cdot U_{i,j,k-k}^{m1} + \frac{\partial \epsilon}{2} |U_{i,j,k-k}^{m1}| (U_{i,j,k-k}^{m1} - U_{i,j-k,k}^{m1}) \} \Delta x \Delta z_{ijk}^{m1} + \{ V_{i,j,k+k}^{m1} \cdot U_{i,j,k+k}^{m1} + \frac{\partial \epsilon}{2} |U_{i,j,k+k}^{m1}| (U_{i,j,k+k}^{m1} - U_{i,j+k,k}^{m1}) \} \Delta x \Delta z_{ijk}^{m1}$ (6)

圧力項 = $- \frac{1}{\rho_0} \{ \frac{1}{2} (P_{ijk-k} + P_{ijk+k}) \Delta z_{ijk}^{m1} - \frac{1}{2} (P_{i,j-1,k} + P_{i,j+1,k}) \Delta z_{ijk}^{m1} \}$ (7)

$P_{ijk-k} = \rho_0 g \{ (1-\Theta) S_{ij}^{m1} + \Theta S_{ij}^{m2} \} - \int_z^3 \Delta P_{ij}^{m1} dz$ (ただし、上のほうに $z=0$ から $z=p_0$ による静水圧は取除かれている) (8)

拡散項 = $Ax \left\{ \frac{1}{2x} \{ (U_{i,j-k,k}^{m1} - U_{i,j,k-k}^{m1}) \Delta y \Delta z_{ijk}^{m1} - (U_{i,j-k,k}^{m1} - U_{i,j,k-k}^{m1}) \Delta y \Delta z_{ijk}^{m1} \} + \frac{1}{2y} \{ (U_{i,j+k,k}^{m1} - U_{i,j,k+k}^{m1}) \Delta x \Delta z_{ijk}^{m1} - (U_{i,j+k,k}^{m1} - U_{i,j,k+k}^{m1}) \Delta x \Delta z_{ijk}^{m1} \} \right\}$

$$+ \text{Adv} \frac{1}{2} \left(\frac{1}{\Delta Z_{i,j,k-1}^{m+1}} + \frac{1}{\Delta Z_{i,j,k+1}^{m+1}} \right) (U_{i,j,k-1}^{m+1} - U_{i,j,k+1}^{m+1}) \Delta x \Delta y - \frac{1}{2} \left(\frac{1}{\Delta Z_{i,j,k-1}^{m+1}} + \frac{1}{\Delta Z_{i,j,k+1}^{m+1}} \right) (U_{i,j,k-1}^{m+1} - U_{i,j,k+1}^{m+1}) \Delta x \Delta y \quad (49)$$

ただし $U_{i,j,k} = \frac{1}{2} (U_{i,j,k-1} + U_{i,j,k+1})$, $U_{i,j,k-1} = \frac{1}{2} (U_{i,j,k-1} + U_{i,j,k})$, $U_{i,j,k+1} = \frac{1}{2} (U_{i,j,k+1} + U_{i,j,k})$,

$$\Delta Z_{i,j,k} = \frac{1}{2} (\Delta Z_{i,j,k-1} + \Delta Z_{i,j,k+1}), \Delta Z_{i,j,k-1} = \frac{1}{2} (\Delta Z_{i,j,k-1} + \Delta Z_{i,j,k}), \Delta Z_{i,j,k+1} = \frac{1}{2} (\Delta Z_{i,j,k+1} + \Delta Z_{i,j,k}),$$

$$W_{i,j,k} = \frac{1}{2} (W_{i,j,k-1} + W_{i,j,k+1})$$

連続式の差分化：cell への流入量と cell からの流出量が等しくなるように各 cell について体積積分したものと差分化する。湖面および湖底を含む cell について示す

$$\frac{U_{i,j,k}^{m+2} - U_{i,j,k}^{m+1}}{\Delta x} + \frac{V_{i,j,k}^{m+2} - V_{i,j,k}^{m+1}}{\Delta y} + \frac{W_{i,j,k}^{m+2} - W_{i,j,k}^{m+1}}{\Delta z} = 0 \quad (20)$$

密度保存則式の差分化：各 cell について体積積分したものと差分化する。湖面および湖底を含む cell について示す

$$\frac{\Delta \rho_{i,j,k}^{m+2} - \Delta \rho_{i,j,k}^{m+1}}{\Delta t} \Delta x \Delta y \Delta Z_{i,j,k}^{m+1} = \text{生成項} + \text{移流項} + \text{拡散項} \quad (21)$$

$$\text{生成項} = g_{i,j,k} \Delta x \Delta y \Delta Z_{i,j,k}^{m+1} \quad (22)$$

$$\begin{aligned} \text{移流項} = & - \{ U_{i,j,k}^{m+1} \Delta \rho_{i,j,k}^{m+1} + \frac{\partial \rho}{\partial x} | U_{i,j,k}^{m+1} | (\Delta \rho_{i,j,k}^{m+1} - \Delta \rho_{i,j,k}^{m+2}) \} \Delta x \Delta Z_{i,j,k}^{m+1} + \{ U_{i,j,k+1}^{m+1} \Delta \rho_{i,j,k+1}^{m+1} + \frac{\partial \rho}{\partial x} | U_{i,j,k+1}^{m+1} | (\Delta \rho_{i,j,k+1}^{m+1} - \Delta \rho_{i,j,k}^{m+2}) \} \Delta x \Delta Z_{i,j,k+1}^{m+1} \\ & - \{ V_{i,j,k}^{m+1} \Delta \rho_{i,j,k}^{m+1} + \frac{\partial \rho}{\partial y} | V_{i,j,k}^{m+1} | (\Delta \rho_{i,j,k}^{m+1} - \Delta \rho_{i,j,k}^{m+2}) \} \Delta y \Delta Z_{i,j,k}^{m+1} + \{ V_{i,j,k+1}^{m+1} \Delta \rho_{i,j,k+1}^{m+1} + \frac{\partial \rho}{\partial y} | V_{i,j,k+1}^{m+1} | (\Delta \rho_{i,j,k+1}^{m+1} - \Delta \rho_{i,j,k}^{m+2}) \} \Delta y \Delta Z_{i,j,k+1}^{m+1} \\ & - \{ W_{i,j,k}^{m+1} \Delta \rho_{i,j,k}^{m+1} + \frac{\partial \rho}{\partial z} | W_{i,j,k}^{m+1} | (\Delta \rho_{i,j,k}^{m+1} - \Delta \rho_{i,j,k}^{m+2}) \} \Delta z \Delta Z_{i,j,k}^{m+1} + \{ W_{i,j,k+1}^{m+1} \Delta \rho_{i,j,k+1}^{m+1} + \frac{\partial \rho}{\partial z} | W_{i,j,k+1}^{m+1} | (\Delta \rho_{i,j,k+1}^{m+1} - \Delta \rho_{i,j,k}^{m+2}) \} \Delta z \Delta Z_{i,j,k+1}^{m+1} \end{aligned} \quad (23)$$

$$\begin{aligned} \text{拡散項} = & k_r \left\{ \frac{1}{\Delta x} (\Delta \rho_{i,j,k}^{m+1} - \Delta \rho_{i,j,k}^{m+2}) \Delta x \Delta Z_{i,j,k}^{m+1} - (\Delta \rho_{i,j,k+1}^{m+1} - \Delta \rho_{i,j,k}^{m+2}) \Delta x \Delta Z_{i,j,k+1}^{m+1} \right. \\ & \left. + k_v \left\{ \frac{1}{\Delta Z_{i,j,k}^{m+1}} (\Delta \rho_{i,j,k}^{m+1} - \Delta \rho_{i,j,k}^{m+2}) \Delta x \Delta y - \frac{1}{\Delta Z_{i,j,k+1}^{m+1}} (\Delta \rho_{i,j,k+1}^{m+1} - \Delta \rho_{i,j,k}^{m+2}) \Delta x \Delta y \right\} \right\} \end{aligned} \quad (24)$$

ただし $g_{i,j,k} = \frac{1}{2} (g_{i,j,k-1} + g_{i,j,k+1})$, $\Delta \rho_{i,j,k} = \frac{1}{2} (\Delta \rho_{i,j,k-1} + \Delta \rho_{i,j,k+1})$, $\Delta \rho_{i,j,k+1} = \frac{1}{2} (\Delta \rho_{i,j,k-1} + \Delta \rho_{i,j,k+1})$

4. 計算手順：具体的な計算手法は連続式を column と control

volume として積分し、湖面下の境界条件を用いれば

$$\frac{\partial z}{\partial x} = -\frac{\partial}{\partial x} \int_0^z u dz - \frac{\partial}{\partial y} \int_0^z v dz \text{ が得られるが、この式中の } u, v \text{ に semi-implicit scheme を用いて } u = (1-\theta) u^{m+1} + \theta u^{m+2}, v = (1-\theta)$$

$$+ v^{m+1} + \theta v^{m+2} \text{ とし、これより差分化を行い、さらに、運動方程式的差分式から得られる } u^{m+2}, v^{m+2} \text{ を代入することにより、水位 } z^{m+2}$$

に関する連立方程式とする。これを逐次近似法(SOR 法)によつて解くことにより水位 z^{m+2} が求まる。こゆから z^{m+2} を

含む運動方程式的圧力項が計算され u^{m+2}, v^{m+2} が求まる。つぎ

に、密度保存則により $\Delta \rho^{m+2}$ を求める。さらに、連続式に u^{m+2}

, v^{m+2} を代入すれば w^{m+2} が求まる。つぎのステップに進む時には $u^{m+2} \rightarrow u^{m+1}$, $v^{m+2} \rightarrow v^{m+1}$, $w^{m+2} \rightarrow w^{m+1}$, $z^{m+2} \rightarrow z^{m+1}$,

$\Delta \rho^{m+2} \rightarrow \Delta \rho^{m+1}$ ($i=1, 2$) と置き換えればよい。ただし、時間差分に中央差分を用いていうので周期 $2at$ の計算上の振動が発達し遂には計算不安定を引き起こすので、計算の開始と一定のステップ毎には松野の方法を用いる必要がある。

5. 計算例と今後の課題：以上述べてきたモデルを用いて 56 年 3 月 1 日から 1か月間計算を行つた結果の例が付図（3 月 15 日および 31 日の最上層の流速分布）である。このように、一応、計算可能であることが解ったので今後は長期間の湖流の解析を行いたい。

この研究にあたり、有益なる御助言をいただいた京都大学、井上和也助教授に深く謝意を表します。

《参考文献》 1) 大西行雄：数値研究その手法、環境科学とその海洋学 2, 第 15 章、攝部純男編、東大出版会、昭和 53 年

2) 新田尚三：1972, 気象力学に用いられる数値計算法、気象研究ノート、第 110 号、日本気象学会

