

流れの方程式について

河川研究室

[問] 流れを解くための方程式の各項が持つ意味について教えてください。

[回答] 流れを解くための物理モデルは、

- 1) 3次元流モデル
- 2) 2次元浅水流モデル
- 3) 不定流モデル
- 4) 不等流モデル
- 5) 等流モデル

など種々ありますが、どれも物体にかかる力とその物体の運動を表現したものです。

計算を簡易化するため、力および運動の各成分をオーダー比較し、あまり重要でないと思われる成分を省略しますが、省略の仕方により上記のようなモデルの違いがでできます。

しかし、各モデルとも考え方は同じです。以下、考え方について説明します。

基本的な考え方は、運動の第2則

$$\text{質量} \times \text{加速度} = \text{力}$$

すなわち、

$$m \cdot a = F$$

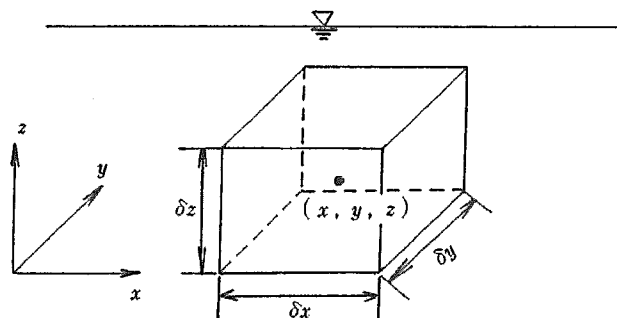
です。

(ex) 重力場で物体にかかる力、すなわち重力は、
 (重力) = $m \cdot g$
 m ; 物体の質量
 g ; 重力加速度
 で表わされる。

1. 完全流体の運動方程式

最初に、最もシンプルな完全流体の運動方程式を考えるとします。水中(川の中)に、微小な正六面体(サイコロ状)の水の塊まりを考えます。

中心の座標 = (x, y, z)



(i) 力

この正六面体において、正六面体に働く力は、

- 質量力 (例えば、重力)
- 各面に働く応力; 粘性を無視した完全流体の場合面に垂直に押すように働く圧力 P のみ。

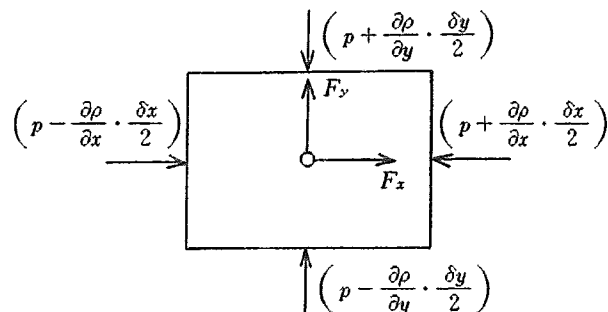
の2種類です。

- 単位質量に働く質量力を F , その成分を F_x, F_y, F_z とすると、正六面体に働く質量力は、
 (質量力の x 方向成分) = $\rho F_x \delta x \delta y \delta z$
 です。

- 中心 (x, y, z) の圧力を P とすると、 x 方向に働く圧力は、

$$\left(P - \frac{\partial p}{\partial x} \cdot \frac{\delta x}{2} \right) \delta y \cdot \delta z - \left(P + \frac{\partial p}{\partial x} \cdot \frac{\delta x}{2} \right) \delta y \cdot \delta z$$

$$= - \frac{\partial p}{\partial x} \delta x \cdot \delta y \cdot \delta z$$



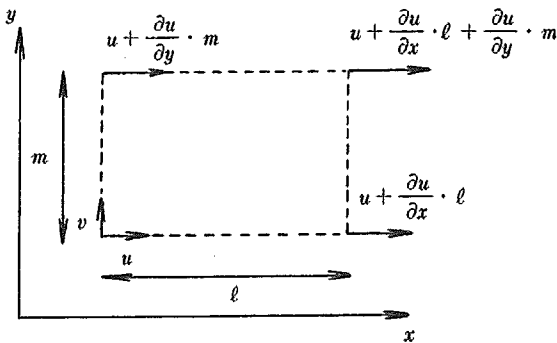
以上より、正六面体に働く x 方向の力は、

$$\rho F_x \delta x \delta y \delta z - \frac{\partial p}{\partial x} \delta x \delta y \delta z$$

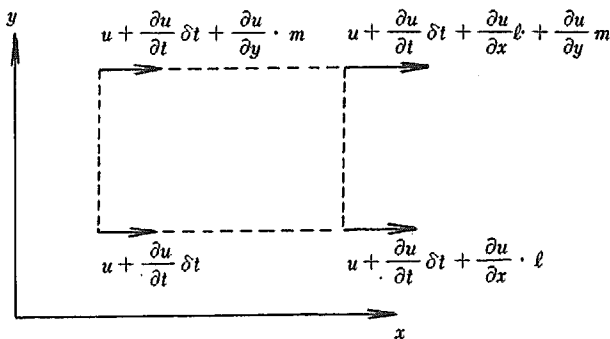
となります。 y 方向、 z 方向にも同様に考えることができます。

(ii) 加速度

x 軸方向の物体 (サイコロ) の加速度 a_x を求めることとします。加速度は、単位時間の速度の変化量です。したがって、ある時刻 t と δt 時刻後、 $t + \delta t$ の速度の変化量を求めればよいことになります。



時刻 t の流速場



時刻 $t + \delta t$ の流速場

ある平面内で流速について、 x 軸方向に $\partial u / \partial x$ の勾配、 y 軸方向に $\partial u / \partial y$ の勾配を持つとすると、 x 軸方向に距離 l 、 y 軸方向に距離 m 離れた地点の流速は、もとの地点の流速を u と表わすと、 $u + \partial u / \partial x \cdot l + \partial u / \partial y \cdot m$ で表わされます。

流速 u で距離 l 進む時間を δt 、流速 v で距離 m 進む時間も δt となるよう l 、 m をとると、 $l = u \delta t$ 、 $m = v \delta t$ となります。したがって、 x 軸方向に u 、 y 軸方向に v の流速をもつ地点にある物体が δt 時刻後には、 x 軸方向の流速が $u + \frac{\partial u}{\partial x} u \delta t + \frac{\partial u}{\partial y} v \delta t$ なる地点に移動することになります。しかし、流速は刻々と変化しており、流

速が u であった地点の流速は、 δt 時刻後には、

$$u + \frac{\partial u}{\partial t} \delta t \text{ に変化しています。同様に、} u + \frac{\partial u}{\partial x} u \delta t + \frac{\partial u}{\partial y} v \delta t \text{ の流速であった地点の流速は、} u + \frac{\partial u}{\partial x} u \delta t + \frac{\partial u}{\partial y} v \delta t + \frac{\partial u}{\partial t} \delta t \text{ に変化していることとなります。}$$

したがって、物体の x 軸方向の流速は、 u から $u + \frac{\partial u}{\partial x} u \delta t + \frac{\partial u}{\partial y} v \delta t + \frac{\partial u}{\partial t} \delta t$ へと変化することになります。

流速が z 軸方向にも w という流速をもっている場合は、 u から $u + \frac{\partial u}{\partial x} u \delta t + \frac{\partial u}{\partial y} v \delta t + \frac{\partial u}{\partial z} w \delta t + \frac{\partial u}{\partial t} \delta t$ へと変化します。以上より、 x 軸方向の加速度は、

$$a_x = \lim_{\delta t \rightarrow 0} \frac{(u + \frac{\partial u}{\partial x} u \delta t + \frac{\partial u}{\partial y} v \delta t + \frac{\partial u}{\partial z} w \delta t + \frac{\partial u}{\partial t} \delta t) - u}{\delta t} \\ = \frac{\partial u}{\partial t} + u \frac{\partial u}{\partial x} + v \frac{\partial u}{\partial y} + w \frac{\partial u}{\partial z}$$

同様にして、 y 軸方向、 z 軸方向の加速度を求めると、次のようになります。

$$\begin{cases} a_x = \frac{\partial u}{\partial t} + u \frac{\partial u}{\partial x} + v \frac{\partial u}{\partial y} + w \frac{\partial u}{\partial z} \\ a_y = \frac{\partial v}{\partial t} + u \frac{\partial v}{\partial x} + v \frac{\partial v}{\partial y} + w \frac{\partial v}{\partial z} \\ a_z = \frac{\partial w}{\partial t} + u \frac{\partial w}{\partial x} + v \frac{\partial w}{\partial y} + w \frac{\partial w}{\partial z} \end{cases}$$

(iii) 力 = 質量 × 加速度

(i) より、

$$x \text{ 軸方向の力} = \rho \cdot F_x \cdot \delta x \cdot \delta y \cdot \delta z - \frac{\partial p}{\partial x} \cdot \delta x \cdot \delta y \cdot \delta z$$

(ii) より、

$$x \text{ 軸方向加速度} = \frac{\partial u}{\partial t} + u \frac{\partial u}{\partial x} + v \frac{\partial u}{\partial y} + w \frac{\partial u}{\partial z}$$

一方、正六面体の質量は、 $\rho \cdot \delta x \cdot \delta y \cdot \delta z$ です。

したがって、

$$\text{力} = \text{加速度} \times \text{質量}$$

$$\rho \cdot F_x \cdot \delta x \cdot \delta y \cdot \delta z - \frac{\partial p}{\partial x} \cdot \delta x \cdot \delta y \cdot \delta z$$

$$= \left(\frac{\partial u}{\partial t} + u \frac{\partial u}{\partial x} + v \frac{\partial u}{\partial y} + w \frac{\partial u}{\partial z} \right) \cdot \rho \cdot \delta x \cdot \delta y \cdot \delta z$$

$$F_x - \frac{1}{\rho} \frac{\partial p}{\partial x}$$

$$= \frac{\partial u}{\partial t} + u \frac{\partial u}{\partial x} + v \frac{\partial u}{\partial y} + w \frac{\partial u}{\partial z}$$

同様にして、 y 軸方向、 z 軸方向についても考えると、

$$\begin{cases} \frac{\partial u}{\partial t} + u \frac{\partial u}{\partial x} + v \frac{\partial u}{\partial y} + w \frac{\partial u}{\partial z} = F_x - \frac{1}{\rho} \frac{\partial p}{\partial x} \\ \frac{\partial v}{\partial t} + u \frac{\partial v}{\partial x} + v \frac{\partial v}{\partial y} + w \frac{\partial v}{\partial z} = F_y - \frac{1}{\rho} \frac{\partial p}{\partial y} \\ \frac{\partial w}{\partial t} + u \frac{\partial w}{\partial x} + v \frac{\partial w}{\partial y} + w \frac{\partial w}{\partial z} = F_z - \frac{1}{\rho} \frac{\partial p}{\partial z} \end{cases}$$

↓

Euler の運動方程式

2. 粘性流体の運動方程式

次に、粘性を持った流れについて考えることとします。実在の粘性流体 (ex, 水, 空気) では、面に垂直に働く力 (圧力) のほかに、面に平行な力が働きます。

すなわち、流体に粘性があるため、流体塊の間に応力が働きます。x 軸方向の力を考えると、

$$\begin{aligned} & \left\{ \left(\tau_{xx} + \frac{\partial \tau_{xx}}{\partial x} \frac{\delta x}{2} \right) - \left(\tau_{xx} - \frac{\partial \tau_{xx}}{\partial x} \frac{\delta x}{2} \right) \right\} \delta y \cdot \delta z \\ & + \left\{ \left(\tau_{yx} + \frac{\partial \tau_{yx}}{\partial y} \frac{\delta y}{2} \right) - \left(\tau_{yx} - \frac{\partial \tau_{yx}}{\partial y} \frac{\delta y}{2} \right) \right\} \delta z \cdot \delta x \\ & + \left\{ \left(\tau_{zx} + \frac{\partial \tau_{zx}}{\partial z} \frac{\delta z}{2} \right) - \left(\tau_{zx} - \frac{\partial \tau_{zx}}{\partial z} \frac{\delta z}{2} \right) \right\} \delta x \cdot \delta y \\ & = \left(\frac{\partial \tau_{xx}}{\partial x} + \frac{\partial \tau_{yx}}{\partial y} + \frac{\partial \tau_{zx}}{\partial z} \right) \delta x \delta y \delta z \end{aligned}$$

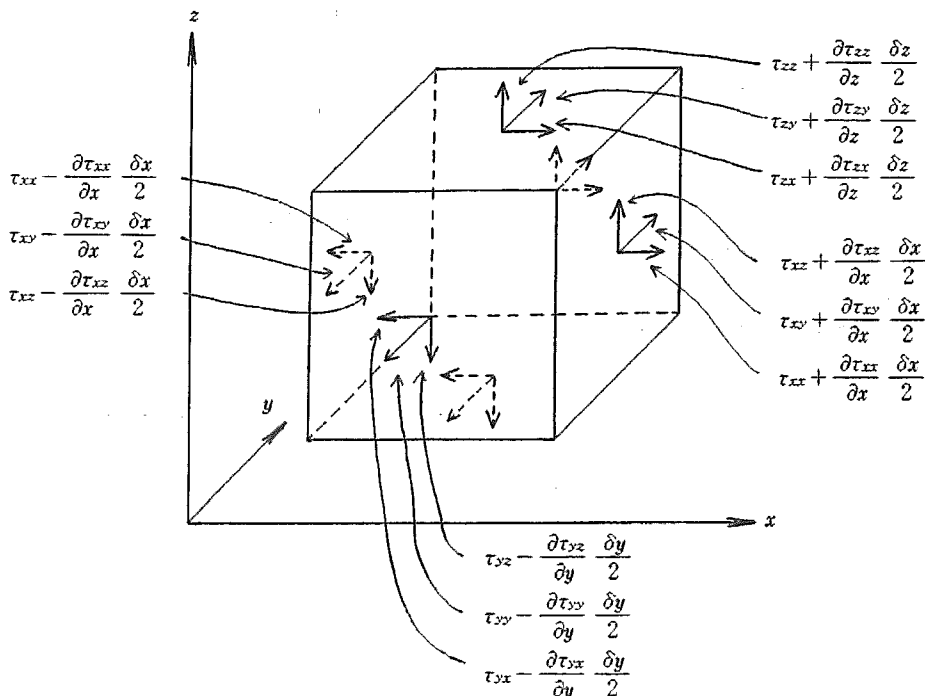
なる力が、完全流体の場合に加えて正六面体にかかることとなります。

y 軸, z 軸についても x 軸と同様に与えると、粘性流体の運動方程式は、以下のようになります。

$$\begin{cases} \frac{\partial u}{\partial t} + u \frac{\partial u}{\partial x} + v \frac{\partial u}{\partial y} + w \frac{\partial u}{\partial z} \\ = F_x - \frac{1}{\rho} \frac{\partial p}{\partial x} + \frac{1}{\rho} \left(\frac{\partial \tau_{xx}}{\partial x} + \frac{\partial \tau_{yx}}{\partial y} + \frac{\partial \tau_{zx}}{\partial z} \right) \\ \frac{\partial v}{\partial t} + u \frac{\partial v}{\partial x} + v \frac{\partial v}{\partial y} + w \frac{\partial v}{\partial z} \\ = F_y - \frac{1}{\rho} \frac{\partial p}{\partial y} + \frac{1}{\rho} \left(\frac{\partial \tau_{xy}}{\partial x} + \frac{\partial \tau_{yy}}{\partial y} + \frac{\partial \tau_{zy}}{\partial z} \right) \\ \frac{\partial w}{\partial t} + u \frac{\partial w}{\partial x} + v \frac{\partial w}{\partial y} + w \frac{\partial w}{\partial z} \\ = F_z - \frac{1}{\rho} \frac{\partial p}{\partial z} + \frac{1}{\rho} \left(\frac{\partial \tau_{xz}}{\partial x} + \frac{\partial \tau_{yz}}{\partial y} + \frac{\partial \tau_{zz}}{\partial z} \right) \end{cases}$$

or

$$\begin{cases} \frac{\partial u}{\partial t} + u \frac{\partial u}{\partial x} + v \frac{\partial u}{\partial y} + w \frac{\partial u}{\partial z} \\ = - \frac{\partial}{\partial x} \left(\Omega + \frac{p}{\rho} \right) + \frac{1}{\rho} \left(\frac{\partial \tau_{xx}}{\partial x} + \frac{\partial \tau_{yx}}{\partial y} + \frac{\partial \tau_{zx}}{\partial z} \right) \\ \frac{\partial v}{\partial t} + u \frac{\partial v}{\partial x} + v \frac{\partial v}{\partial y} + w \frac{\partial v}{\partial z} \\ = - \frac{\partial}{\partial y} \left(\Omega + \frac{p}{\rho} \right) + \frac{1}{\rho} \left(\frac{\partial \tau_{xy}}{\partial x} + \frac{\partial \tau_{yy}}{\partial y} + \frac{\partial \tau_{zy}}{\partial z} \right) \\ \frac{\partial w}{\partial t} + u \frac{\partial w}{\partial x} + v \frac{\partial w}{\partial y} + w \frac{\partial w}{\partial z} \\ = - \frac{\partial}{\partial z} \left(\Omega + \frac{p}{\rho} \right) + \frac{1}{\rho} \left(\frac{\partial \tau_{xz}}{\partial x} + \frac{\partial \tau_{yz}}{\partial y} + \frac{\partial \tau_{zz}}{\partial z} \right) \end{cases}$$



～参考～

$$\begin{aligned} \tau_{xx} &= 2\mu \frac{\partial u}{\partial x}, & \tau_{yz} &= \tau_{zy} = \mu \left(\frac{\partial w}{\partial y} + \frac{\partial v}{\partial z} \right), \\ \frac{\partial \Omega}{\partial x} &= g \frac{\partial z^*}{\partial x} \\ \tau_{yy} &= 2\mu \frac{\partial v}{\partial y}, & \tau_{zx} &= \tau_{xz} = \mu \left(\frac{\partial u}{\partial z} + \frac{\partial w}{\partial x} \right), \\ \frac{\partial \Omega}{\partial y} &= g \frac{\partial z^*}{\partial y} \\ \tau_{zz} &= 2\mu \frac{\partial w}{\partial z}, & \tau_{xy} &= \tau_{yx} = \mu \left(\frac{\partial v}{\partial x} + \frac{\partial u}{\partial y} \right), \\ \frac{\partial \Omega}{\partial z} &= g \frac{\partial z^*}{\partial z} \end{aligned}$$

より,

$$\begin{aligned} & \cdot \frac{\partial u}{\partial t} + u \frac{\partial u}{\partial x} + v \frac{\partial u}{\partial y} + w \frac{\partial u}{\partial z} \\ &= -\frac{\partial}{\partial x} \left(\frac{p}{\rho} + gz^* \right) + 2 \frac{\partial}{\partial x} \left(\nu \frac{\partial u}{\partial x} \right) + \frac{\partial}{\partial y} \left\{ \nu \left(\frac{\partial v}{\partial x} + \frac{\partial u}{\partial y} \right) \right\} \\ & \quad + \frac{\partial}{\partial z} \left\{ \nu \left(\frac{\partial u}{\partial z} + \frac{\partial w}{\partial x} \right) \right\} \\ & \cdot \frac{\partial v}{\partial t} + u \frac{\partial v}{\partial x} + v \frac{\partial v}{\partial y} + w \frac{\partial v}{\partial z} \\ &= -\frac{\partial}{\partial y} \left(\frac{p}{\rho} + gz^* \right) + \frac{\partial}{\partial x} \left\{ \nu \left(\frac{\partial v}{\partial x} + \frac{\partial u}{\partial y} \right) \right\} \\ & \quad + 2 \frac{\partial}{\partial y} \left(\nu \frac{\partial v}{\partial y} \right) + \frac{\partial}{\partial z} \left\{ \nu \left(\frac{\partial u}{\partial z} + \frac{\partial w}{\partial x} \right) \right\} \\ & \cdot \frac{\partial w}{\partial t} + u \frac{\partial w}{\partial x} + v \frac{\partial w}{\partial y} + w \frac{\partial w}{\partial z} \\ &= -\frac{\partial}{\partial z} \left(\frac{p}{\rho} + gz^* \right) + \frac{\partial}{\partial x} \left\{ \nu \left(\frac{\partial u}{\partial z} + \frac{\partial w}{\partial x} \right) \right\} \\ & \quad + \frac{\partial}{\partial y} \left\{ \nu \left(\frac{\partial w}{\partial y} + \frac{\partial v}{\partial z} \right) \right\} + 2 \frac{\partial}{\partial z} \left(\nu \frac{\partial w}{\partial z} \right) \end{aligned}$$

ここで, μ ; 粘性係数, ν ; 動粘性係数, $\frac{\mu}{\rho} = \nu$

3. 乱れを持った流れ

さらに, 乱れを持った流れについて考えることとします。

連続の式 $\frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\partial v}{\partial y} + \frac{\partial w}{\partial z} = 0$ を用い, 粘性流体の運動方程式を変形すると,

$$\left\{ \begin{aligned} & \cdot \rho \left\{ \frac{\partial u}{\partial t} + \frac{\partial(u^2)}{\partial x} + \frac{\partial(uv)}{\partial y} + \frac{\partial(uw)}{\partial z} \right\} \\ &= \rho F_x + \frac{\partial}{\partial x} (\tau_{xx} - p) + \frac{\partial}{\partial y} (\tau_{xy}) + \frac{\partial}{\partial z} (\tau_{xz}) \\ & \cdot \rho \left\{ \frac{\partial v}{\partial t} + \frac{\partial(uv)}{\partial x} + \frac{\partial(v^2)}{\partial y} + \frac{\partial(vw)}{\partial z} \right\} \\ &= \rho F_y + \frac{\partial}{\partial y} (\tau_{xy}) + \frac{\partial}{\partial y} (\tau_{yy} - p) + \frac{\partial}{\partial z} (\tau_{yz}) \\ & \cdot \rho \left\{ \frac{\partial w}{\partial t} + \frac{\partial(uw)}{\partial x} + \frac{\partial(vw)}{\partial y} + \frac{\partial(w^2)}{\partial z} \right\} \\ &= \rho F_z + \frac{\partial}{\partial x} (\tau_{xz}) + \frac{\partial}{\partial y} (\tau_{yz}) + \frac{\partial}{\partial z} (\tau_{zz} - p) \end{aligned} \right.$$

となります。

ここで, 流れの乱れを考えることとします。

不規則に変動する流れでは, 各瞬間の値を, 平均値(添字 $\bar{\quad}$)と変動分(添字 \prime)とに分割できます。

すなわち,

$$\begin{aligned} u &= \bar{u} + u' \\ v &= \bar{v} + v' \\ w &= \bar{w} + w' \\ p &= \bar{p} + p' \end{aligned}$$

となります。また,

$$\begin{aligned} \overline{uu} &= \overline{(\bar{u} + u')(\bar{u} + u')} = \bar{u}\bar{u} + 2\bar{u}u' + \overline{u'u'} \\ &= \bar{u}^2 + \overline{u'u'} \\ \overline{uv} &= \overline{(\bar{u} + u')(\bar{v} + v')} = \bar{u}\bar{v} + \overline{\bar{u}v'} + \overline{\bar{v}u'} \\ & \quad + \overline{u'v'} = \bar{u}\bar{v} + \overline{u'v'} \\ \overline{vw} &= \overline{(\bar{v} + v')(\bar{w} + w')} = \bar{v}\bar{w} + \overline{\bar{v}w'} + \overline{\bar{w}v'} \\ & \quad + \overline{v'w'} = \bar{v}\bar{w} + \overline{v'w'} \end{aligned}$$

です。

一方, 粘性流体の運動方程式は, 平均流を表現しているため,

$$\left\{ \begin{aligned} & \cdot \rho \left\{ \frac{\partial \bar{u}}{\partial t} + \frac{\partial(\overline{uu})}{\partial x} + \frac{\partial(\overline{uv})}{\partial y} + \frac{\partial(\overline{uw})}{\partial z} \right\} \\ &= \rho F_x + \frac{\partial}{\partial x} (\bar{\tau}_{xx} - \bar{p}) + \frac{\partial}{\partial y} (\bar{\tau}_{xy}) + \frac{\partial}{\partial z} (\bar{\tau}_{xz}) \\ & \cdot \rho \left\{ \frac{\partial \bar{v}}{\partial t} + \frac{\partial(\overline{uv})}{\partial x} + \frac{\partial(\overline{vv})}{\partial y} + \frac{\partial(\overline{vw})}{\partial z} \right\} \\ &= \rho F_y + \frac{\partial}{\partial x} (\bar{\tau}_{xy}) + \frac{\partial}{\partial y} (\bar{\tau}_{yy} - \bar{p}) + \frac{\partial}{\partial z} (\bar{\tau}_{yz}) \\ & \cdot \rho \left\{ \frac{\partial \bar{w}}{\partial t} + \frac{\partial(\overline{uw})}{\partial x} + \frac{\partial(\overline{vw})}{\partial y} + \frac{\partial(\overline{ww})}{\partial z} \right\} \\ &= \rho F_z + \frac{\partial}{\partial x} (\bar{\tau}_{xz}) + \frac{\partial}{\partial y} (\bar{\tau}_{yz}) + \frac{\partial}{\partial z} (\bar{\tau}_{zz} - \bar{p}) \end{aligned} \right.$$

となり,

$$\left\{ \begin{aligned} & \cdot \rho \left\{ \frac{\partial \bar{u}}{\partial t} + \frac{\partial(\bar{u}^2)}{\partial x} + \frac{\partial(\bar{u}\bar{v})}{\partial y} + \frac{\partial(\bar{u}\bar{w})}{\partial z} \right\} \\ & = \rho F_x + \frac{\partial}{\partial x} (\bar{\tau}_{xx} - \bar{p} - \rho \overline{u'u'}) + \frac{\partial}{\partial y} (\bar{\tau}_{xy} - \rho \overline{u'v'}) \\ & \quad + \frac{\partial}{\partial z} (\bar{\tau}_{xz} - \rho \overline{u'w'}) \\ & \cdot \rho \left\{ \frac{\partial \bar{v}}{\partial t} + \frac{\partial(\bar{u}\bar{v})}{\partial x} + \frac{\partial(\bar{v}^2)}{\partial y} + \frac{\partial(\bar{v}\bar{w})}{\partial z} \right\} \\ & = \rho F_y + \frac{\partial}{\partial x} (\bar{\tau}_{xy} - \rho \overline{u'v'}) + \frac{\partial}{\partial y} (\bar{\tau}_{yy} - \bar{p} - \rho \overline{v'v'}) \\ & \quad + \frac{\partial}{\partial z} (\bar{\tau}_{yz} - \rho \overline{v'w'}) \\ & \cdot \rho \left\{ \frac{\partial \bar{w}}{\partial t} + \frac{\partial(\bar{u}\bar{w})}{\partial x} + \frac{\partial(\bar{v}\bar{w})}{\partial y} + \frac{\partial(\bar{w}^2)}{\partial z} \right\} \\ & = \rho F_z + \frac{\partial}{\partial x} (\bar{\tau}_{xz} - \rho \overline{u'w'}) + \frac{\partial}{\partial y} (\bar{\tau}_{yz} - \rho \overline{v'w'}) \\ & \quad + \frac{\partial}{\partial z} (\bar{\tau}_{zz} - \bar{p} - \rho \overline{w'w'}) \end{aligned} \right.$$

ここで、

$$\begin{aligned} \tau_{xx} &= 2\mu \frac{\partial u}{\partial x}, & \tau_{yz} &= \tau_{zy} = \mu \left(\frac{\partial w}{\partial y} + \frac{\partial v}{\partial z} \right) \\ \tau_{yy} &= 2\mu \frac{\partial v}{\partial y}, & \tau_{zx} &= \tau_{xz} = \mu \left(\frac{\partial u}{\partial z} + \frac{\partial w}{\partial x} \right) \\ \tau_{zz} &= 2\mu \frac{\partial w}{\partial z}, & \tau_{xy} &= \tau_{yx} = \mu \left(\frac{\partial v}{\partial x} + \frac{\partial u}{\partial y} \right) \end{aligned}$$

です。

これに、乱流によるレイノルズ応力を加えた応力は、

$$\begin{aligned} \bar{\tau}_{xx} - \rho \overline{u'u'} &= 2\rho(\nu + \epsilon) \left(\frac{\partial \bar{u}}{\partial x} \right) \\ \bar{\tau}_{yy} - \rho \overline{v'v'} &= 2\rho(\nu + \epsilon) \left(\frac{\partial \bar{v}}{\partial y} \right) \\ \bar{\tau}_{zz} - \rho \overline{w'w'} &= 2\rho(\nu + \epsilon) \left(\frac{\partial \bar{w}}{\partial z} \right) \\ \bar{\tau}_{xy} - \rho \overline{u'v'} &= \rho(\nu + \epsilon) \left(\frac{\partial \bar{v}}{\partial x} + \frac{\partial \bar{u}}{\partial y} \right) \\ \bar{\tau}_{yz} - \rho \overline{v'w'} &= \rho(\nu + \epsilon) \left(\frac{\partial \bar{w}}{\partial y} + \frac{\partial \bar{v}}{\partial z} \right) \\ \bar{\tau}_{zx} - \rho \overline{w'u'} &= \rho(\nu + \epsilon) \left(\frac{\partial \bar{u}}{\partial z} + \frac{\partial \bar{w}}{\partial x} \right) \end{aligned}$$

で表わされます。

ここで、 ν ；動粘性係数、 ϵ ；渦動粘性係数($\nu = \mu/\rho$)

以上より、

$$\left\{ \begin{aligned} & \cdot \left\{ \frac{\partial \bar{u}}{\partial t} + \frac{\partial(\bar{u}^2)}{\partial x} + \frac{\partial(\bar{u}\bar{v})}{\partial y} + \frac{\partial(\bar{u}\bar{w})}{\partial z} \right\} \\ & = F_x + \frac{\partial}{\partial x} \left\{ 2(\nu + \epsilon) \frac{\partial \bar{u}}{\partial x} - \frac{\bar{p}}{\rho} \right\} + \frac{\partial}{\partial y} \left\{ (\nu + \epsilon) \left(\frac{\partial \bar{v}}{\partial x} + \frac{\partial \bar{u}}{\partial y} \right) \right\} + \frac{\partial}{\partial z} \left\{ (\nu + \epsilon) \left(\frac{\partial \bar{u}}{\partial z} + \frac{\partial \bar{w}}{\partial x} \right) \right\} \\ & \cdot \frac{\partial \bar{v}}{\partial t} + \frac{\partial(\bar{u}\bar{v})}{\partial x} + \frac{\partial(\bar{v}^2)}{\partial y} + \frac{\partial(\bar{v}\bar{w})}{\partial z} \\ & = F_y + \frac{\partial}{\partial x} \left\{ (\nu + \epsilon) \left(\frac{\partial \bar{v}}{\partial x} + \frac{\partial \bar{u}}{\partial y} \right) \right\} + \frac{\partial}{\partial y} \left\{ 2(\nu + \epsilon) \frac{\partial \bar{v}}{\partial y} - \frac{p}{\rho} \right\} + \frac{\partial}{\partial z} \left\{ (\nu + \epsilon) \left(\frac{\partial \bar{w}}{\partial y} + \frac{\partial \bar{v}}{\partial z} \right) \right\} \\ & \cdot \frac{\partial \bar{w}}{\partial t} + \frac{\partial(\bar{u}\bar{w})}{\partial x} + \frac{\partial(\bar{v}\bar{w})}{\partial y} + \frac{\partial(\bar{w}^2)}{\partial z} \\ & = F_z + \frac{\partial}{\partial x} \left\{ (\nu + \epsilon) \left(\frac{\partial \bar{u}}{\partial z} + \frac{\partial \bar{w}}{\partial x} \right) \right\} + \frac{\partial}{\partial y} \left\{ (\nu + \epsilon) \left(\frac{\partial \bar{w}}{\partial y} + \frac{\partial \bar{v}}{\partial z} \right) \right\} \\ & \quad + \frac{\partial}{\partial z} \left\{ 2(\nu + \epsilon) \frac{\partial \bar{w}}{\partial z} - \frac{p}{\rho} \right\} \end{aligned} \right.$$

となります。

ここで、 \bar{u} 、 \bar{v} 、 \bar{w} を u 、 v 、 w と書き表わし、

$$\frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\partial v}{\partial y} + \frac{\partial w}{\partial z} = 0 \text{ を用いると、}$$

$$\left\{ \begin{aligned} & \cdot \frac{\partial u}{\partial t} + u \frac{\partial u}{\partial x} + v \frac{\partial u}{\partial y} + w \frac{\partial u}{\partial z} \\ & = F_x + \frac{\partial}{\partial x} \left\{ 2(\nu + \epsilon) \frac{\partial u}{\partial x} - \frac{p}{\rho} \right\} + \frac{\partial}{\partial y} \left\{ (\nu + \epsilon) \left(\frac{\partial v}{\partial x} + \frac{\partial u}{\partial y} \right) \right\} + \frac{\partial}{\partial z} \left\{ (\nu + \epsilon) \left(\frac{\partial w}{\partial z} + \frac{\partial u}{\partial x} \right) \right\} \\ & \cdot \frac{\partial v}{\partial t} + u \frac{\partial v}{\partial x} + v \frac{\partial v}{\partial y} + w \frac{\partial v}{\partial z} \\ & = F_y + \frac{\partial}{\partial x} \left\{ (\nu + \epsilon) \left(\frac{\partial v}{\partial x} + \frac{\partial u}{\partial y} \right) \right\} + \frac{\partial}{\partial y} \left\{ 2(\nu + \epsilon) \frac{\partial v}{\partial y} - \frac{p}{\rho} \right\} + \frac{\partial}{\partial z} \left\{ (\nu + \epsilon) \left(\frac{\partial w}{\partial y} + \frac{\partial v}{\partial z} \right) \right\} \\ & \cdot \frac{\partial w}{\partial t} + u \frac{\partial w}{\partial x} + v \frac{\partial w}{\partial y} + w \frac{\partial w}{\partial z} \\ & = F_z + \frac{\partial}{\partial x} \left\{ (\nu + \epsilon) \left(\frac{\partial w}{\partial z} + \frac{\partial u}{\partial x} \right) \right\} + \frac{\partial}{\partial y} \left\{ (\nu + \epsilon) \left(\frac{\partial w}{\partial y} + \frac{\partial v}{\partial z} \right) \right\} \\ & \quad + \frac{\partial}{\partial z} \left\{ 2(\nu + \epsilon) \frac{\partial w}{\partial z} - \frac{p}{\rho} \right\} \end{aligned} \right.$$

となります。

上式中で、 $\nu \ll \epsilon$ (ν : 動粘性係数 ν は分子運動に起因するが、渦動粘性係数 ϵ は分子に比べてはるかにスケールの大きい流体塊の混合によるものです)。

また、

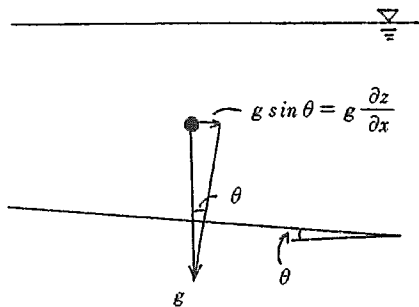
$$\begin{aligned} & \partial/\partial y (\partial v/\partial x), \partial/\partial z (\partial w/\partial x) \\ & \quad < \partial/\partial y (\partial u/\partial y), \partial/\partial z (\partial u/\partial z) \\ & \partial/\partial x (\partial u/\partial y), \partial/\partial z (\partial w/\partial y) \\ & \quad < \partial/\partial x (\partial v/\partial x), \partial/\partial z (\partial v/\partial z) \\ & \partial/\partial x (\partial u/\partial z), \partial/\partial y (\partial v/\partial z) \\ & \quad < \partial/\partial x (\partial w/\partial x), \partial/\partial y (\partial w/\partial y) \end{aligned}$$

です。

一方、河川において、外力としては重力のみを考えればよいから、

$$F_x = -g \frac{\partial z}{\partial x}, \quad F_y = -g \frac{\partial z}{\partial y}, \quad F_z = -g$$

となります。



以上より、3次元の運動方程式は、

$$\left. \begin{aligned} & \cdot \frac{\partial u}{\partial t} + u \frac{\partial u}{\partial x} + v \frac{\partial u}{\partial y} + w \frac{\partial u}{\partial z} \\ & = -\frac{1}{\rho} \frac{\partial p}{\partial x} + 2 \frac{\partial}{\partial x} \left(\epsilon \frac{\partial u}{\partial x} \right) + \frac{\partial}{\partial y} \left(\epsilon \frac{\partial u}{\partial y} \right) \\ & \quad + \frac{\partial}{\partial z} \left(\epsilon \frac{\partial u}{\partial z} \right) - g \frac{\partial z}{\partial x} \\ & \cdot \frac{\partial v}{\partial t} + u \frac{\partial v}{\partial x} + v \frac{\partial v}{\partial y} + w \frac{\partial v}{\partial z} \\ & = -\frac{1}{\rho} \frac{\partial p}{\partial y} + \frac{\partial}{\partial x} \left(\epsilon \frac{\partial v}{\partial x} \right) + 2 \frac{\partial}{\partial y} \left(\epsilon \frac{\partial v}{\partial y} \right) \\ & \quad + \frac{\partial}{\partial z} \left(\epsilon \frac{\partial v}{\partial z} \right) - g \frac{\partial z}{\partial y} \\ & \cdot \frac{\partial w}{\partial t} + u \frac{\partial w}{\partial x} + v \frac{\partial w}{\partial y} + w \frac{\partial w}{\partial z} \\ & = -\frac{1}{\rho} \frac{\partial p}{\partial z} + \frac{\partial}{\partial x} \left(\epsilon \frac{\partial w}{\partial x} \right) + \frac{\partial}{\partial y} \left(\epsilon \frac{\partial w}{\partial y} \right) \\ & \quad + 2 \frac{\partial}{\partial z} \left(\epsilon \frac{\partial w}{\partial z} \right) - g \end{aligned} \right\}$$

となります。

(文責 渡邊康玄)

参考文献

例えば、椿 東一郎，水理学工，森北出版株式会社，1973年2月。

*

*

*