

【5.3】

流速 u は x 方向（流下方向）に変化しないため、

$$\frac{\partial u}{\partial x} = 0$$

流速 u は y に一様であるため、

$$\frac{\partial u}{\partial y} = 0$$

y 方向（水路横断方向）に流れは生じないため、

$$v = 0$$

これらを式(2.18)の連続式に適用すれば、

$$\frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\partial v}{\partial y} + \frac{\partial w}{\partial z} = 0 \rightarrow \frac{\partial w}{\partial z} = 0 \rightarrow w = C \quad (C: \text{積分定数})$$

水路床または水面において、 z 方向に流れは生じないので、

$$w|_{z=0} = w|_{z=h} = 0$$

を境界条件とすれば、

$$C = 0 \rightarrow w = 0$$

定常な流れを対象としているため、

$$\frac{\partial u}{\partial t} = 0$$

x 方向の質量力 f_x は

$$f_x = g \sin \theta$$

圧力 p は x 方向（流下方向）に変化しないため、

$$\frac{\partial p}{\partial x} = 0$$

以上の結果を式(5.9)のナビエ・ストークス方程式に適用して u の一般解を求める。

$$\frac{\partial u}{\partial t} + u \frac{\partial u}{\partial x} + v \frac{\partial u}{\partial y} + w \frac{\partial u}{\partial z} = f_x - \frac{1}{\rho} \frac{\partial p}{\partial x} + \nu \left(\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial z^2} \right)$$

$$\rightarrow 0 = g \sin \theta + \nu \frac{\partial^2 u}{\partial z^2} \rightarrow \frac{\partial^2 u}{\partial z^2} = -\frac{g}{\nu} \sin \theta$$

$$\rightarrow \frac{\partial u}{\partial z} = -\frac{g \sin \theta}{\nu} z + C_1 \quad (C_1: \text{積分定数})$$

$$\rightarrow u = -\frac{g \sin \theta}{2\nu} z^2 + C_1 z + C_2 \quad (C_2: \text{積分定数})$$

水路床および水面での境界条件として、

$$\text{水路床: } u|_{z=0} = 0$$

$$\text{水面: } \left. \frac{\partial u}{\partial z} \right|_{z=h} = 0$$

を適用すれば、

$$C_1 = \frac{g \sin \theta}{\nu} h, \quad C_2 = 0$$

を得るので、流速分布は次式となる、

$$u(z) = \frac{g \sin \theta}{\nu} \left(-\frac{z^2}{2} + hz \right)$$

最大流速（水表面流速） u_s は、

$$u|_{z=h} = \frac{g \sin \theta}{2\nu} h^2$$

断面平均流速 u_m は、

$$u_m = \frac{1}{h} \int_0^h u(z) dz = \frac{g \sin \theta}{3\nu} h^2 = \frac{2}{3} u_s$$

単位幅流量 q は、水路幅を B とすれば、

$$q = \frac{Q}{B} = \int_0^h u(z) dz B = \frac{g \sin \theta}{3\nu} h^3 = h u_m$$

せん断応力 τ は、式(1.15)のニュートンの粘性法則より、

$$\tau = \mu \frac{du}{dz} = -\rho g (z - h) \sin \theta$$