

## § 8.2 流体の運動に関する Kelvin の原理

図 8.2.1 に座標系  $O(x, y, z)$  その他を示す。水の存在する領域を  $\Omega$  とし、物体表面、自由表面、水底、外部境界を、それぞれ  $S_H, S_F, S_B, S_O$  とする。水の速度ベクトルを  $\mathbf{u}_f = (u_f, v_f, w_f)$ 、速度ポテンシャルを  $\phi$ 、自由表面の変位を  $\eta$  で表す。

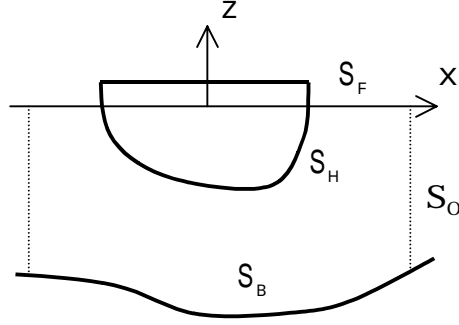


図 8.2.1 流体の運動

水の運動は、以下の (8.2.1) 式と (8.2.2) 式で記述される。

力学的条件 [M] :

$$u_f = \frac{\partial \phi}{\partial x}, \quad v_f = \frac{\partial \phi}{\partial y}, \quad w_f = \frac{\partial \phi}{\partial z} \quad \text{in } \Omega \quad (8.2.1a)$$

$$\frac{g}{i\omega} \eta = -\phi \quad \text{on } S_F \quad (8.2.1b)$$

運動学的条件 [K]

$$\frac{\partial u_f}{\partial x} + \frac{\partial v_f}{\partial y} + \frac{\partial w_f}{\partial z} = 0 \quad \text{in } \Omega \quad (8.2.2a)$$

$$u_f n_x + v_f n_y + w_f n_z = \bar{f}_H \quad \text{on } S_H \quad (8.2.2b)$$

$$w_f = i\omega \eta \quad \text{on } S_F \quad (8.2.2c)$$

$$u_f n_x + v_f n_y + w_f n_z = 0 \quad \text{on } S_B \quad (8.2.2d)$$

$$u_f n_x + v_f n_y + w_f n_z = \bar{f}_O \quad \text{on } S_O \quad (8.2.2e)$$

運動学的条件 [K] の下に、仮想速度  $\delta u_f, \delta v_f, \delta w_f$  および仮想変位  $\delta \eta$  を考えると

$$0 = \iiint_{\Omega} \left[ \left( u_f - \frac{\partial \phi}{\partial x} \right) \delta u_f + \left( v_f - \frac{\partial \phi}{\partial y} \right) \delta v_f + \left( w_f - \frac{\partial \phi}{\partial z} \right) \delta w_f \right] dx dy dz$$

$$\begin{aligned}
& + \iint_{S_f} \left( \frac{g}{i\omega} \eta + \phi \right) \delta w_f dx dy \\
& = \iiint_{\Omega} (u_f \delta u_f + v_f \delta v_f + w_f \delta w_f) dx dy dz \\
& \quad - \iiint_{\Omega} \left[ \left( \frac{\partial \phi \delta u_f}{\partial x} + \frac{\partial \phi \delta v_f}{\partial y} + \frac{\partial \phi \delta w_f}{\partial z} \right) - \phi \left( \frac{\partial \delta u_f}{\partial x} + \frac{\partial \delta v_f}{\partial y} + \frac{\partial \delta w_f}{\partial z} \right) \right] dx dy dz \\
& \quad + \iint_{S_f} \left( \frac{g}{i\omega} \eta + \phi \right) \delta w_f dx dy \\
& = \delta \left[ \frac{1}{2} \iiint_{\Omega} (u_f^2 + v_f^2 + w_f^2) dx dy dz \right] + \frac{g}{i\omega} \iint_{S_f} \eta \delta w_f dx dy \\
& = \delta \left[ \frac{1}{2} \iiint_{\Omega} (u_f^2 + v_f^2 + w_f^2) dx dy dz + \frac{g}{2} \iint_{S_f} \eta^2 dx dy \right] \tag{8.2.3}
\end{aligned}$$

したがって, (8.2.1)式と(8.2.2)式で与えられる境界値問題は, 変分問題

$$\begin{aligned}
\Pi_K[\bar{u}_f, \eta] &= \frac{1}{2} \iiint_{\Omega} (u_f^2 + v_f^2 + w_f^2) dx dy dz + \frac{g}{2} \iint_{S_f} \eta^2 dx dy \\
&= \text{stationary} \\
&\text{under } [K]
\end{aligned}$$

(8.2.4)

と等しい。この変分問題は, Kelvin の原理の拡張であるので, 以下では Kelvin の原理と呼ぶ。(8.2.3)式より, この変分問題の自然条件は, 力学的条件[M]である。