

一般に不テコンシヤルな流に於いてはベルヌイの定理を適用出来る。然し各点の流束を求めたためには圧力と流速との関係を示す更にもう一つの条件が必要である。前者は二次元的な不テコンシヤル流の場合にはこの関係式を導き出すことが出来る。

図-1 に示す如く記号を仮定し、直座標と円柱座標に変換すると

$$\left. \begin{aligned} v_x &= v \cos \varphi & v_y &= v \sin \varphi \\ v_r &= v \sin(\omega - \varphi) = -v \sin \theta & v_\omega &= v \cos \theta \end{aligned} \right\} \dots (1)$$

$$g_x = 0 \quad g_y = -g \quad g_r = g \cos \omega \quad g_\omega = -g \sin \omega$$

となる。この等式を教値を \$x\$ 又は \$y\$ の円柱座標

の場合、オイラーの運動方程式に代入し定常流の条件を代入すると式を得る。

$$g \cos \omega - \frac{1}{\rho} \frac{\partial P}{\partial r} = -v \sin \theta \frac{\partial(-v \sin \theta)}{\partial r} + v \cos \theta \frac{\partial(-v \sin \theta)}{r \partial \omega} - \frac{v^2 \cos \theta}{r}$$

$$-g \sin \omega - \frac{1}{\rho} \frac{\partial P}{\partial r} = -v \sin \theta \frac{\partial(v \cos \theta)}{\partial r} + v \cos \theta \frac{\partial(v \cos \theta)}{r \partial \omega} - \frac{v^2 \sin \theta \cos \theta}{r}$$

又ベルヌイの定理(2)と \$r\$ 及び \$\omega\$ で偏微分すると

$$-\frac{1}{\rho} \frac{\partial P}{\partial r} + r \cos \omega + \frac{v^2}{2g} = H \dots \dots \dots (2)$$

$$-\frac{1}{\rho} \frac{\partial P}{\partial r} + g \cos \omega + v \frac{\partial v}{\partial r} = 0 \quad -\frac{\partial P}{r \partial \omega} - g \sin \omega + v \frac{\partial v}{r \partial \omega} = 0 \dots \dots \dots (3)$$

となりこの式を上・下式に代入し整理すると

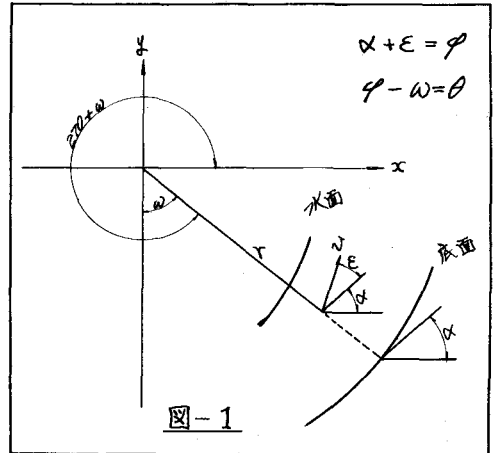
$$\left. \begin{aligned} -(1 - \sin^2 \theta) \frac{\partial v}{\partial r} - \frac{\sin \theta \cos \theta}{r} \frac{\partial v}{\partial \omega} + v \sin \theta \cos \theta \frac{\partial \theta}{\partial r} - \frac{v \cos \theta}{r} \frac{\partial \theta}{\partial \omega} &= \frac{v \cos^2 \theta}{r} \\ -v \sin \theta \cos \theta \frac{\partial v}{\partial r} - \frac{v(1 - \cos^2 \theta)}{r} \frac{\partial v}{\partial \omega} + v^2 \sin^2 \theta \frac{\partial \theta}{\partial r} - \frac{v^2 \sin \theta \cos \theta}{r} \frac{\partial \theta}{\partial \omega} &= \frac{v^2 \sin \theta \cos \theta}{r} \end{aligned} \right\} \dots (4)$$

となる。同様に連綿式と非回転式とに代入し整理すると次の二式を得る。

$$r \sin \theta \frac{\partial v}{\partial r} - \cos \theta \frac{\partial v}{\partial \omega} + r v \cos \theta \frac{\partial \theta}{\partial r} + v \sin \theta \frac{\partial \theta}{\partial \omega} = -v \sin \theta$$

$$r \cos \theta \frac{\partial v}{\partial r} + \sin \theta \frac{\partial v}{\partial \omega} - r v \sin \theta \frac{\partial \theta}{\partial r} + v \cos \theta \frac{\partial \theta}{\partial \omega} = -v \cos \theta$$

この式より \$\frac{\partial v}{\partial r}\$, \$\frac{\partial v}{\partial \omega}\$ を \$\frac{\partial \theta}{\partial r}\$, \$\frac{\partial \theta}{\partial \omega}\$ で表はすと



$$\frac{\partial v}{\partial r} = -\frac{v}{r} \left(1 + \frac{\partial \theta}{\partial \omega}\right) \quad \frac{\partial v}{\partial \omega} = r v \frac{\partial \theta}{\partial r} \quad \text{----- (5) (6)}$$

となる。この条件は(4)式を満足することと代入することにより確かめらるゝことが出来る。
即ち(5)及(6)式が求める条件である。更に(5)式を(6)式を代入して偏微分すると

$$\frac{\partial^2 v}{\partial \omega \partial r} = v \frac{\partial \theta}{\partial r} - v \left(1 + \frac{\partial \theta}{\partial \omega}\right) \frac{\partial \theta}{\partial r} + r v \frac{\partial^2 \theta}{\partial r^2}$$

$$\frac{\partial^2 v}{\partial \omega \partial r} = -v \frac{\partial \theta}{\partial r} \left(1 + \frac{\partial \theta}{\partial \omega}\right) - \frac{v}{r} \frac{\partial^2 \theta}{\partial \omega^2}$$

となり左辺は同一であるから右辺を等置すると

$$r^2 \frac{\partial^2 \theta}{\partial r^2} + r \frac{\partial \theta}{\partial r} + \frac{\partial^2 \theta}{\partial \omega^2} = 0 \quad \text{----- (7)}$$

となり、これは基本的な微分方程式である。この微分方程式は次の如く級数を使用し積分することになる。

$$\theta = A + B\omega + C \log r + \sum_{n=1}^{\infty} \left\{ (A_1 r^n + A_2 r^{-n}) \cos n\omega + (B_1 r^n + B_2 r^{-n}) \sin n\omega \right\} \quad \text{----- (8)}$$

(5) 及 (6) 式を書きかへて、

$$\frac{\partial (\log v)}{\partial \omega} = r \frac{\partial \theta}{\partial r} \quad \frac{\partial (\log v)}{\partial r} = -\frac{1}{r} \left(1 + \frac{\partial \theta}{\partial \omega}\right) \quad \text{----- (5)', (6)'}$$

この式を同様にして偏微分すると次の如くなる。

$$r^2 \frac{\partial^2 (\log v)}{\partial r^2} + r \frac{\partial (\log v)}{\partial r} + \frac{\partial^2 (\log v)}{\partial \omega^2} = 0$$

$$\therefore \log v = D + E\omega + F \log r + \sum_{n=1}^{\infty} \left\{ (D_1 r^n + D_2 r^{-n}) \cos n\omega + (E_1 r^n + E_2 r^{-n}) \sin n\omega \right\} \quad \text{--- (9)}$$

即ち θ 、及 v が r 及 ω の函数として表はされた事になる。(9)式及(8)式の係数の関係は(9)式及(8)式を代入して各々偏微分し、(5)及(6)の関係を利用して係数を比較することにより

$$E = C; \quad F = -(1+B); \quad D_1 = -B_1; \quad D_2 = B_2; \quad E_1 = A_1; \quad E_2 = -A_2$$

なる関係が得られる。尚 θ 及 $\log v$ 中には無限級数の部分の形は流速のポテンシャル函数に類似しているので Lamb 氏著 *Hydrodynamics* (6版) の 75 ページを参照されたい。尚且力は(9)式を(2)式に代入することにより求められ、流量は各々の流量を代入して積分することにより求められる。即ち

$$-\frac{P}{\rho g} = H - r \cos \omega - \frac{1}{2g} \exp \left\{ 2 \left[D + E\omega + F \log r + \sum_{n=1}^{\infty} \left\{ (C_1 r^n + D_2 r^{-n}) \cos(n\omega) + (E_1 r^n + E_2 r^{-n}) \sin(n\omega) \right\} \right] \right\}$$

$$Q = \int_{r_0}^{r_1} v \cos \omega dr$$

仮定は一般的である。で幅の広い管水路の場合にも応用可能であり底面の平面で流線がけが曲っている場合にも応用出来る。