

早稲田大学 正員 桜井彰雄

透水係数が場所的に変化する場合の、定常的な滲透流の問題を扱う。透水係数が場所的に変化する滲透流の問題や、密度が場所的に変化する流れの問題などは、変媒質中におけるポテンシャル問題と考えられ、均質場における場合と類似の性質がみられる。

二次元問題として、点 (x, y) における透水係数を $k(x, y)$ とすれば、ダルシーの法則が成立するものとして、

$$\left. \begin{aligned} u &= -k(x, y) \frac{\partial \varphi}{\partial x} \\ v &= -k(x, y) \frac{\partial \varphi}{\partial y} \end{aligned} \right\} (1)$$

$$\text{但し, } \varphi = y + \frac{p}{\rho g}$$

連続の条件は、

$$\frac{\partial}{\partial x} \left(k \frac{\partial \varphi}{\partial x} \right) + \frac{\partial}{\partial y} \left(k \frac{\partial \varphi}{\partial y} \right) = 0 \quad (2)$$

(2) 式は次の様におけば満足される。

$$\left. \begin{aligned} k(x, y) \frac{\partial \varphi}{\partial x} &= \frac{\partial \psi}{\partial y} \\ k(x, y) \frac{\partial \varphi}{\partial y} &= -\frac{\partial \psi}{\partial x} \end{aligned} \right\} (3)$$

(3) 式は、コーシー・リーマンの方程式の拡張と考えられる。

(3) 式から、

$$\frac{\partial}{\partial x} \left(\frac{1}{k} \frac{\partial \psi}{\partial x} \right) + \frac{\partial}{\partial y} \left(\frac{1}{k} \frac{\partial \psi}{\partial y} \right) = 0 \quad (4)$$

今、複素関数 $w = f(z)$ をとって、 $w = f(z) = \varphi + i\psi$, $z = x + iy$ とし、 φ 及び ψ には (3) の関係があるものとする、 $J = \frac{\partial(\varphi, \psi)}{\partial(x, y)} > 0$ 故、 w は擬正則関数である。

この場合にも、 φ と ψ とは直交関係をも有する。

即ち、

$$x_2 \psi_x + y_2 \psi_y = \left(\frac{\partial \varphi}{\partial x} \right) \left(-k \frac{\partial \varphi}{\partial y} \right) + \left(\frac{\partial \varphi}{\partial y} \right) \left(k \frac{\partial \varphi}{\partial x} \right) = 0 \quad (5)$$

従って、 $\varphi = \text{一定}$, $\psi = \text{一定}$ なる直線群は互に直交する。

次に、 $\vec{e}$ を unit vector とすれば、

$$\begin{aligned} \frac{\partial \psi}{\partial \vec{e}} &= \frac{\partial \psi}{\partial x} \cos(\vec{e}, X) + \frac{\partial \psi}{\partial y} \cos(\vec{e}, Y) \\ &= k(x, y) \left[\frac{\partial \varphi}{\partial x} (-\cos(\vec{e}, Y)) + \frac{\partial \varphi}{\partial y} \cos(\vec{e}, X) \right] \end{aligned}$$

ここで、 $-\cos(\vec{e}, Y)$, $\cos(\vec{e}, X)$ は、 $\vec{e}$ を 90° 正の方向に回転した unit vector $\vec{n}$ の成分である。これから、

同様に、

$$\left. \begin{aligned} k \frac{\partial \varphi}{\partial \vec{n}} &= \frac{\partial \psi}{\partial \vec{e}} \\ -\frac{1}{k} \frac{\partial \psi}{\partial \vec{n}} &= \frac{\partial \varphi}{\partial \vec{e}} \end{aligned} \right\} (6)$$

今、 $\vec{e}$ を境界 Γ に沿ってとつた長さ s の方向と考えると、境界での法線速度 $k \lambda(s)$ が与えられれば、(6) から、

$$\frac{\partial \psi}{\partial s} = k \cdot \lambda(s)$$

$$\therefore \psi = \int_{\Gamma} k \cdot \lambda(s) ds \quad (7)$$

この様に、境界上での法線速度が与えられれば、(7)より流線 ψ が求まり、(3)より φ も求められる。

次に、境界値問題として特別な場合を考えてみる。 $k(x, y) = g(x)$ とすると、連続の条件(2)は、

$$g \Delta \varphi + g_x \varphi_x = 0 \quad (8)$$

$\varphi = g^{\frac{1}{2}} \phi$ において、(8)に代入すれば、

$$\Delta \phi = L(x) \phi \quad \text{但し, } L(x) = \frac{\Delta(g^{\frac{1}{2}})}{g^{\frac{1}{2}}} \quad (9)$$

$\phi = X(x) \cdot Y(y)$ において変数分離を行えば、

$$Y = \begin{cases} \cos ny \\ \sin ny \end{cases} \quad (10)$$

$$\frac{d^2 X_n}{dx^2} = \{L(x) + n^2\} X_n(x) \quad n = 0, 1, 2, \dots$$

常微分方程式(10)の解 X_n が求まり、与えられた境界条件を満たす様を選ぶならば、問題は解けたことになる。

$L(x) = 0$ の場合は、最も簡単である。(9)から、 $g(x) = (ax+b)^2$ となり、透水係数が x 方向に、放物線的に増大する場合である。

この場合、(10)の素解は、

$$X_n = \begin{cases} \cosh nx \\ \sinh nx \end{cases}$$

であるから、 φ_n は、

$$\varphi_n = \frac{1}{ax+b} \begin{cases} \cosh nx \\ \sinh nx \end{cases} \begin{cases} \cos ny \\ \sin ny \end{cases} \quad (11)$$

Muskat の近似解法例⁽¹⁾にこれを適用してみると、(1)で定義されたポテンシャル φ について、

$$\varphi = h_1 - \frac{x(al+b)(h_1^2 - h_2^2)}{2h_1 l(ax+b)} + \frac{2h_1(al+b)}{\pi^2(ax+b)} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{[(-1)^n - \cos \frac{n\pi h_2}{h_1}]}{n^2 \sinh \frac{n\pi l}{h_1}} \cos \frac{n\pi}{h_1} y \sinh \frac{n\pi}{h_1} x \quad (12)$$

流量 Q は、

$$Q = - \int_0^{h_1} k(0) \left(\frac{\partial \varphi}{\partial x} \right)_{x=0} dy \quad (13)$$

$$= \sqrt{\frac{k(0)}{k(l)}} Q_{01} \quad : = \sqrt{\frac{k(0)}{k(l)}} Q_{02} \quad (14)$$

但し、 $Q_{01} = k(0)$ -様な場合の流量

$Q_{02} = k(l)$ -様な場合の流量

(1) Muskat, M. "The Flow of Homogeneous Fluids Through Porous Media"

1st Edit. McGraw-Hill

p.377