

【定常浸透場での浸潤面と井戸】

(1) 浸潤面における Dupuit (デュピ) の仮定

図 1 に示すように、不透水面 $z=0$ と浸潤面 $z=h(x)$ の間を流れる地盤内の地下水の流れ場を考える。A 点から B 点への地下水の流れは、

$$\mathbf{v} = -k \frac{\Delta h}{\Delta s} \quad (1)$$

となる。ただし、 \mathbf{v} と \mathbf{s} は A→B に沿ったベクトル量である。ここで、 $h(x)$ の勾配が非常に緩やかであったと仮定すると、 $\Delta \mathbf{s} \approx \Delta x$ とみなせる。また、浸潤面においては、全水頭と位置水頭は同じであるので、 $\Delta h \approx \Delta z$ とみなせる。結局、式(1)は、

$$v_x \approx -k \frac{\Delta z}{\Delta x} = -k \frac{dz}{dx}, \quad v_z \approx 0 \quad (2)$$

となる。これをデュピの仮定と言う。普通は x 成分のみを書く。

$$v \approx -k \frac{dz}{dx} \quad (3)$$

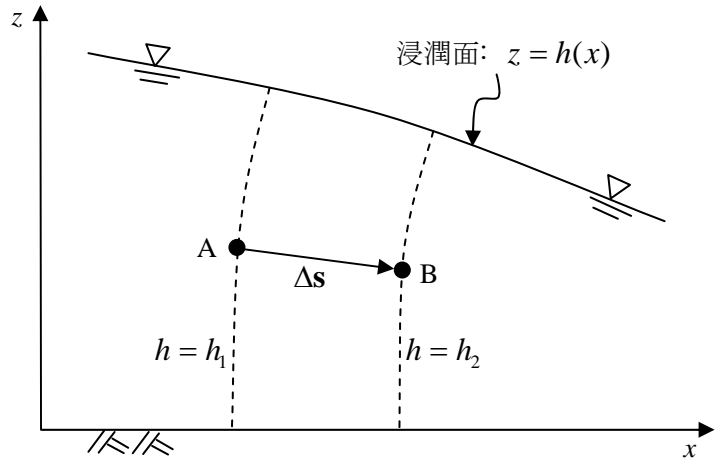


図 1 浸潤面 (自由水面) と等ポテンシャル面

(2) 締切堤の浸潤面と流量解析

図 2 に示す幅 B の締切堤の浸潤面を考える。単位時間、単位奥行きあたりの流量 Q は、

$$Q = v \cdot z = -kz \frac{dz}{dx} \quad (4)$$

したがって、 $Qdx = -kzdz$

流量一定の連続条件が成り立つ時に、この微分方程式は積分することができ、

$$Qx = -\frac{1}{2}kz^2 + C \quad C: \text{積分定数} \quad (5)$$

Q が一定であるので、浸潤面 $z = h(x)$ は放物線となることがわかる。境界条件を入れると、

$$x=0 \text{ で } z=H_1 \text{ より, } C = \frac{1}{2}kH_1^2$$

$$x=B \text{ で } z=H_2 \text{ より, } QB = -\frac{1}{2}kH_2^2 + C$$

したがって、最終的に締切堤の単位時間、単位奥行きあたりの流量は以下ようになる。

$$Q = \frac{k}{2B}(H_1^2 - H_2^2) \quad (6)$$

ここでは $H_1 > H_2$ であるために Q の符号は正であるので、正の方向に流れていることがわかる。

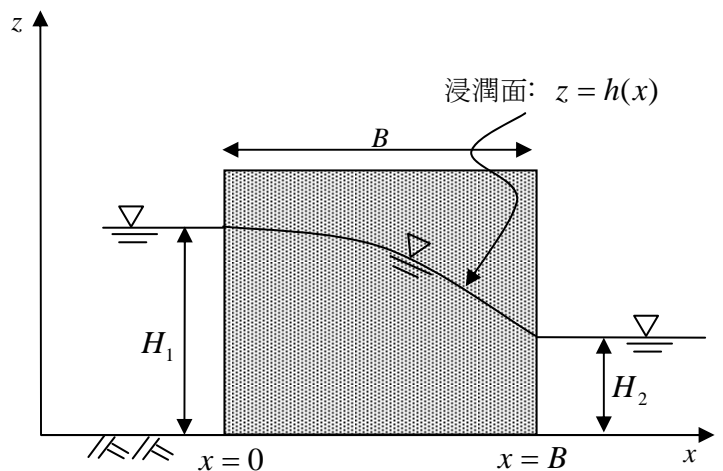


図 2 締切堤の浸潤面

(2) アースダム（台形断面堤防）の浸潤面と流量解析

図3に示すアースダムの浸潤面を考える。ここでは、座標の取り方の便宜上、水は x の負の方向に流れることとする。ここでは、主に浸潤面が堤防法面のどの位置に現れるのか（浸出点の位置）と流量について考察する。

単位時間、単位奥行きあたりの流量 Q は、締切堤と同様に式(4)の微分方程式で表される。したがって、式(4)を再掲して、

$$Q = -kz \frac{dz}{dx} \quad (7)$$

浸出側のB点から左側の法面も浸潤面の1つであるので、その位置においては、

$$\frac{dz}{dx} = \tan \beta \quad (8)$$

が成り立っている。また、B点においては、 z と λ には以下の関係が成り立つ。

$$z = \lambda \sin \beta \quad (9)$$

式(8)、(9)を式(7)に代入して、次式を得る。

$$Q = -k\lambda \sin \beta \tan \beta \quad (10)$$

一方、式(7)をそのまま積分した、放物線である浸潤面の式(5)を再掲すると、

$$Qx = -\frac{1}{2}kz^2 + C \quad C: \text{積分定数} \quad (11)$$

となるが、これにA点とB点における以下の境界条件を適用する。

A点： $x = L$ で $z = H$ より、

$$QL = -\frac{1}{2}kH^2 + C \quad (12)$$

B点： $x = \lambda \cos \beta$ で $z = \lambda \sin \beta$ より、

$$Q\lambda \cos \beta = -\frac{1}{2}k\lambda^2 \sin^2 \beta + C \quad (13)$$

式(13)に式(10)を代入する。

$$-k\lambda^2 \sin \beta \cos \beta \tan \beta = -\frac{1}{2}k\lambda^2 \cos^2 \beta + C$$

$$-k\lambda^2 \sin^2 \beta = -\frac{1}{2}k\lambda^2 \cos^2 \beta + C$$

$$\therefore C = -\frac{1}{2}k\lambda^2 \sin^2 \beta \quad (14)$$

式(12)に式(14)と式(10)を代入すると、

$$(-k\lambda \sin \beta \tan \beta)L = -\frac{1}{2}kH^2 - \frac{1}{2}k\lambda^2 \sin^2 \beta$$

$$(\lambda \sin \beta \tan \beta)L = \frac{1}{2}H^2 + \frac{1}{2}\lambda^2 \sin^2 \beta$$

となり、 λ で整理すると、最終的に、 λ に関する以下の2次方程式となる。

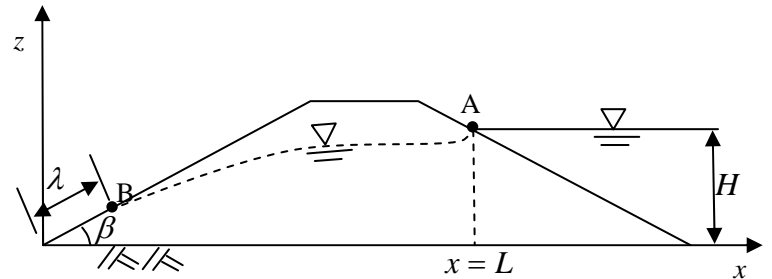


図3 アースダムの浸潤線

$$\lambda^2 - \frac{2L}{\cos \beta} \lambda + \frac{H^2}{\sin^2 \beta} = 0 \quad (15)$$

これを解けば、

$$\lambda = \frac{L}{\cos \beta} \pm \sqrt{\frac{L^2}{\cos^2 \beta} - \frac{H^2}{\sin^2 \beta}}$$

したがって、実際にあり得る解を選択すると、浸出点の位置 λ は

$$\lambda = \frac{L}{\cos \beta} - \sqrt{\frac{L^2}{\cos^2 \beta} - \frac{H^2}{\sin^2 \beta}} \quad (16)$$

となり、 λ は透水係数 k には依存せず、浸出側の法面の勾配 β や水面の境界条件 H と L のみによって決まることがわかる。

最終的に、このアースダムの単位奥行きあたりの流量は、式(16)を式(10)に代入して、

$$Q = -k \left(\frac{L}{\cos \beta} - \sqrt{\frac{L^2}{\cos^2 \beta} - \frac{H^2}{\sin^2 \beta}} \right) \sin \beta \tan \beta \quad (17)$$

と得られる。

注意： Q の符号は負であるが、これは x 座標の負の方向の流れの流量を表している。したがって、単に流量はいくらかと聞かれる場合には、負号をとって、

$$Q = k \left(\frac{L}{\cos \beta} - \sqrt{\frac{L^2}{\cos^2 \beta} - \frac{H^2}{\sin^2 \beta}} \right) \sin \beta \tan \beta \quad (18)$$

と答えた方が良い場合もある。このように、はじめの設定から明らかに x 座標の負の方向の流れを考えている場合には、式(7)の微分方程式の段階から負号を取って絶対値で考えても良い。教科書では井戸の説明においてはそのように書かれているが、以下の説明ではあえて負号を付けたまま書くので、注意すること。

(3) 井戸の定常問題 (重力井戸)

図4に示すように、不透水層の上に地下水が流れやすい砂層が堆積していたとする。その地盤に井戸を掘り (図4中央)、流量 Q で水を汲み上げ続ける。図に示す半径 R よりも外側の領域から水がどんどん供給される場合には、十分に時間が経過した後は、時間に伴う変化がなくなる定常状態に落ち着く。

重力井戸の場合には、地下水面 (浸潤面) の形は重力の作用によって自由に変化する。この浸潤面の形を決めるのに、デュピの仮定を用いる。すなわち、

$$Q = -2\pi r \cdot k \cdot h \frac{dh}{dr} \quad (19)$$

ただし、井戸を中心とした軸対称条件であるので、全領域の総計を考えるために、 2π がかけられている。

式(19)を変形すると次式となる。

$$Q \frac{dr}{r} = -2\pi k h dh \quad (20)$$

Q は r によらず一定なので、上式は積分できて

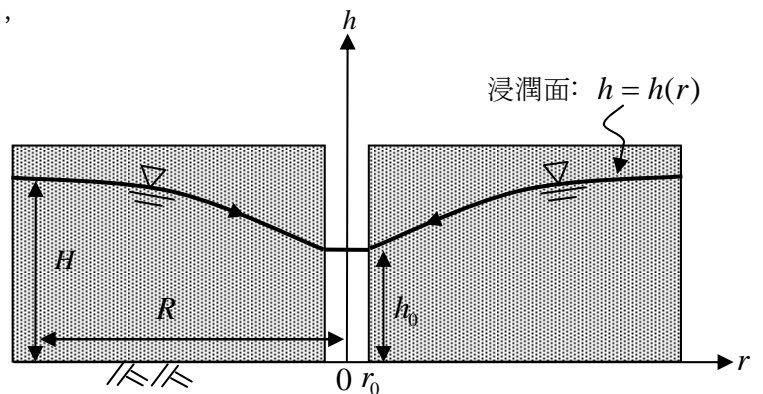


図4 重力井戸の定常問題

$$Q \ln r = -\pi k h^2 + C \quad (21)$$

となる。これに境界条件

$$\begin{cases} r = r_0 \text{ で } h = h_0 \\ r = R \text{ で } h = H \end{cases} \quad r_0 : \text{揚水井戸の半径}$$

を適用すると、 $Q \ln(R/r_0) = -\pi k(H^2 - h_0^2)$ となり、結局、次式となる。

$$Q = -\frac{\pi k(H^2 - h_0^2)}{\ln(R/r_0)} \quad (22)$$

負号は、 x 座標の負の方向の流れ、すなわち井戸の中心に向かう流れを表しており、井戸の「揚水量」はと聞かれば、絶対値である以下の流量となる。

$$Q = \frac{\pi k(H^2 - h_0^2)}{\ln(R/r_0)} \quad (23)$$

(4) 井戸の定常問題（掘り抜き井戸）

図5に示すように、井戸を掘った地盤の上部に難透水の粘土層があり、その下部には地下水が流れる砂層（滞水層）があるとする。その滞水層は水圧が加わった被圧水層であるとする。

滞水層の全水頭分布（ここでは位置水頭が同じなので圧力水頭の勾配しかない）が外側に行くほど大きくなり、その勾配により井戸の中心に向かう流れが発生しているとすれば、ダルシー則を用いて流量 Q は、

$$Q = -2\pi r \cdot b \cdot k \frac{dh}{dr} \quad (24)$$

となる。重力井戸と異なり、ディピの仮定を用いているわけではないので、流路の高さは b 一定である。また、軸対称条件で地盤全領域を考えるために重力井戸と同様に $2\pi r$ をかけている。この式を変形して、

$$Q \frac{dr}{r} = -2\pi b k dh \quad (25)$$

Q は r によらず一定なので、上式は積分できて、

$$Q \ln r = -2\pi k b h + C \quad (26)$$

となる。これに以下の境界条件

$$\begin{cases} r = r_0 \text{ で } h = h_0 \\ r = R \text{ で } h = H \end{cases}$$

を適用すると、結局次式となる。

$$Q = -\frac{2\pi k b(H - h_0)}{\ln(R/r_0)} \quad (27)$$

負号は井戸の中心に向かう流れを表し、「揚水量」は負号をとって絶対値で答えればよい。

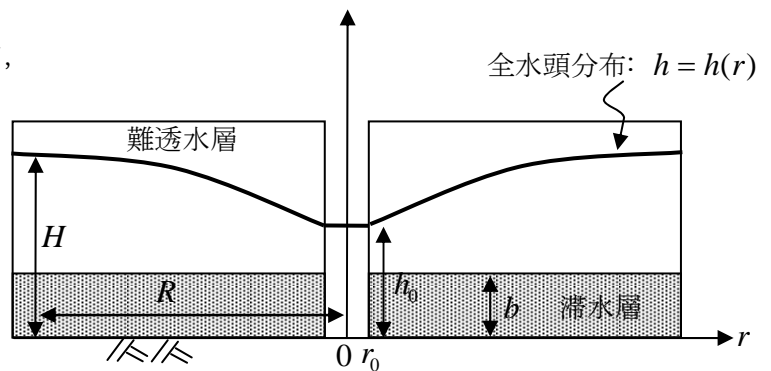


図5 掘り抜き井戸の定常問題

(5) 現場揚水試験（原位置透水試験）

実際の井戸において、揚水量 Q と観測用の井戸（観測井）での水位 H がわかれば、式(22)（または(23)）、(27)により透水係数 k を求めることができる。実際は誤差も多いため、1本の観測井ではなく、複数の観測井を用いて計測されることが多い。このように現場で計測される透水係数は、現場でサンプリングしてきた土を用いて室内の透水試験（配布資料 No.5 参照）で求めた透水係数よりも大きく計測されることが一般的である。