

(7) 河床の移動について

神戸大学 正員 松梨順三郎

要旨 移動床をとつ開水路の、河床の不安定限界の条件を、微小振動の方法によつて求めたもので、砂漣の発生限界は水流の転波列の発生限界と、河床の砂の掃流の特性および、水流の抵抗法則によつて表示しうることを示すものである。

水流の不安定性と河床面の不安定性

1) 基本方程式 底面に沿い下流の方向に x 軸をとれば、開水路における水流の運動方程式および、連続の方程式はそれぞれ次のように表わされる。

$$\frac{\partial}{\partial t}(U_m h) + \frac{\partial}{\partial x}(\alpha U_m^2 h) = -\frac{\tau}{\rho} + g h \sin \theta - g h \cos \theta \frac{\partial h}{\partial x} \quad (1)$$

$$\frac{\partial h}{\partial t} + \frac{\partial}{\partial x}(U_m h) = 0 \quad (2)$$

また限界掃流力付近の流砂量を表わす方程式および、その連続式は次のように表わされる。

$$Q_s = f(\alpha)(\tau - \tau_c)^m \quad (3)$$

$$\frac{\partial Q_s}{\partial x} + \frac{1}{1-\lambda} \frac{\partial Q_s}{\partial x} = 0 \quad (4)$$

ここで t は時間、 U_m は断面平均流速、 h は水深、 g は重力加速度、 S_0 は等流の時の河床勾配で、任意時刻の河床勾配 S は次式で表わす。 $S = \sin \theta = S_0 - \frac{\partial z}{\partial x}$ 、 z は規準面からの河床の高さを表わす。 τ_c はそれぞれ河床に働く平均摩擦応力および限界摩擦応力である。 ρ は流体の密度であつて、 α は鉛直方向における流速分布による修正係数であつて、 α および α^2 に無関係と假定する。定常等流状態における値を τ_0 、 U_{m0} 、 h_{m0} 、 S_{m0} 、として示すと、明らかに $\tau_0 = \rho g h_{m0} S_{m0}$ である。この場合、中の広い矩形断面の開水路における、層流に対して、 $\tau_0 = 3\mu U_{m0}/h_{m0}$ と表わされる。ここで μ は流体の粘性係数である。また乱流領域においては Chezy, Manning, などの経験的抵抗法則によつて、平均流速を表現するのがあるが、Vedernikov が表示したように、これを一般化して次のように表示することにする。 $U_{m0}^p = \frac{1}{K} h_{m0}^{1+\frac{p}{2}} S_{m0}^{\frac{p}{2}}$ 、ここで K は水路の底面の粗度を表わし、一般に流速および水深には無関係とする。せん断応力の一般化した式は次のようになる

$$\tau_0 = \rho g K^{\frac{1}{2}} U_{m0}^{\frac{p}{2}} h_{m0}^{1+\frac{p}{2}} \quad (5)$$

いま(5)式によつて表示した定常等流のせん断力が、現在考へてゐる不定流に同じ形で表わされるものと假定すれば、せん断力は一般に流速および水深の函数となる。 Q_s は單位中当りの体積で表示した流砂量である。また λ は砂の向隙率を示す。 $f(\alpha)$ 、 m は砂の特性に関する常数である。(1)式および(3)、(4)式を整理すると

$$\frac{\partial}{\partial t}(U_m h) + \frac{\partial}{\partial x}(\alpha U_m^2 h) = -\frac{\tau}{\rho} + g h (S_0 - \frac{\partial z}{\partial x}) - g h \cos \theta \frac{\partial h}{\partial x} \quad (1')$$

$$\frac{\partial z}{\partial t} + \frac{m}{1-\lambda} f(\alpha)(\tau - \tau_c)^{m+1} \left(\frac{\partial z}{\partial h} \frac{\partial h}{\partial x} + \frac{\partial z}{\partial U_m} \frac{\partial U_m}{\partial x} \right) = 0 \quad (4')$$

(1'), (2), (4') を移動床をとつ開水路の水流および、流砂に関する基礎方程式とする。

いま河床の砂はすべてに始動してあり、しかも、その流れが等速定流のような流れ方をしているものと假定し、水流をまた等速定流で流下している状態を想定する。この状態に何らかの原因で微小擾乱が加わると、これによつて、平均流速、水深、流砂量したがつて河

床高が変動するが、その変動流速、水深、河床高をそれぞれ u_m, h', z' とすれば

$$u_m = u_{m0} + u_m', \quad h = h_m + h' = h_m + h'_m + z'$$

$$z = z_m + z'$$

と表わすことが出来る。これらの水理量を (1), (2), (4)' に代入し、さらに (1)', (2)', (4)' を x および t 、 z に関して微分し、微小擾乱による変動量と元の導函数の積、および u' 、 z' と水の自乗以上の高次の項を微小量として無視して関係式より、変動流速 u_m' および z' 、変動水深 h' を消去して方程式を線形化すると、次の式となる。

$$\frac{\partial^2 z'}{\partial t^2} + f \frac{\partial^2 z'}{\partial t \partial x} + k \frac{\partial^2 z'}{\partial x \partial t} + l \frac{\partial^2 z'}{\partial x^2} + w \frac{\partial z'}{\partial t} + n \frac{\partial z'}{\partial x} = 0 \quad (6)$$

ここで、 $f = 2\alpha U_{m0}$, $k = \alpha U_{m0}^2 - g h_m \cos \theta - \alpha X$, $l = -\alpha (X U_{m0} - Y h_m)$, $w = \frac{X}{f h_m}$, $n = -\frac{Y}{f} + g S$ 、 $+ \frac{X}{f} \frac{U_{m0}}{h_m}$, z' である。したがって

$$a = \frac{m^2}{\lambda^2} f (\alpha (z_0 - z_c))^{m-1}, \quad X = \left(\frac{\partial z}{\partial x} \right)_0, \quad Y = \left(\frac{\partial z}{\partial t} \right)_0 \quad (7)$$

ここにカッコに添字 0 をつけたのは、微分係数の定常等流状態における値を示すところであるが $\left(\frac{\partial z}{\partial x} \right)_0 = \frac{\partial z_0}{\partial x_0}$, $\left(\frac{\partial z}{\partial t} \right)_0 = \frac{\partial z_0}{\partial t_0}$ となる。この (6) 式が河床面の微小振動の擾乱波に対する第一近似方程式であり、河床の不安定限界を求めるための基本方程式である。

2) 不安定限界条件

いま擾乱による波高の変化が、次式で表わされるような波形で興えられるものと仮定し

$$z' = A e^{\lambda t} \left(\frac{\cos}{\sin} \right) \left[\rho \left(x - \frac{z}{c} \right) \right] = A e^{\lambda t + i \rho x} \quad \rightarrow \quad Y = Y - i c \quad (8)$$

で、この擾乱波の時間的存続性あるいは減衰について考察する。Y の実数部 λ は (8) 式で表わされる擾乱波の振動の時間的変動を示すところであるから、この擾乱波が安定であるか、不安定であるかは λ の符号によって決定される。この条件は $\lambda > 0$ のときは不安定、 $\lambda \leq 0$ のときは安定である、 $\lambda = 0$ はその限界をなすと考えられる。(8) 式を (6) 式に代入し $\lambda = 0$ の限界をなす条件式を求めると、次式となる。

$$\left\{ U_{m0}^2 X^2 - 3X^2 (Y h_m U_{m0} - f g S h_m U_{m0}) + 3X (Y h_m^2 U_{m0} + f^2 g^2 S^2 h_m U_{m0} - 2 f g S Y h_m U_{m0}) + (-Y h_m + f g S h_m)^2 \right\} - \alpha \left\{ U_{m0}^2 X^2 - 3X^2 (Y h_m U_{m0} - f g S h_m U_{m0}) + 2X (Y h_m^2 U_{m0} + f^2 g^2 S^2 h_m U_{m0} - 2 f g S Y h_m U_{m0}) \right\} - g h_m \cos \theta \left\{ U_{m0} X^2 - X^2 (Y h_m - f g S h_m) \right\} = \alpha f g S X^2 h_m \quad \text{ただし } X, Y, \alpha \text{ は (7) 式で与えられる。} \quad (9)$$

(9) 式は特動床ととも南水路の河床の不安定限界を表わす条件式で、任意の推挽法則に好して適用しうる一般的关系式である。一般化された推挽法則 (5) 式を導入して (9) 式の水理学的な意義を明らかにしてみよう。(5) 式を (9) 式に代入して次式をうる

$$\frac{(p+1)g^2}{p^2} - \alpha \frac{(p+2+2g)}{p} - \frac{1}{Fr^2} = \alpha f g k \frac{p}{p+1+g} \frac{\rho}{h_m} \rho^{1-\frac{p}{2}} U_{m0}^{\frac{p}{2}-3} \quad (10)$$

ここで Fr は水流の Froude 数を表わす。(10) 式より河床の不安定限界条件と重要な関係を持つ水理量として、推挽法則の型式、水流の Froude 数、鉛直方向の流速分布に関する補正係数、河床の砂の掃流の難易が考えられる。