

名古屋大学 正員 足立 昭平

流水の抵抗則は水工学の基礎的命題として、古くからの研究課題であり、現在は抵抗係数の形式も実用上はほぼ固まってきた。しかし、多種多様な粗面形態に対して抵抗係数を予測することは、なお難問である。ここでは、粗面形態と抵抗係数との関係を追究する前段階の考察として、一般粗面の粗度尺度と見なされている相当砂粒粗度の一般的形式を次元解析によって推論した。それらの推論を発展させるための速度分布実験について実験結果を提示できるまでに至っていないが、次元解析による無次元変数の設定の巧拙は考察の展開に重要な影響をもつものであり、種々御批判が得られれば幸いである。

2次元壁面乱流の対数速度分布式は、壁面の影響が支配的であると想定されるときに速度分布形式と、壁面から離れて乱流応力と速度勾配との間に独自の平衡関係が成立すると想定したときの速度分布形式、すなわち

$$\frac{u}{u_*} = f_1\left(\frac{u_* y}{\varepsilon_0}\right) \text{ と } \frac{u}{u_*} = f_2\left(\frac{y}{h}\right) \quad (1)$$

の両形式が両立するような領域の速度分布式として導かれ、

$$\frac{u}{u_*} = \frac{1}{K} \ln \frac{u_* y}{\varepsilon_0} + C_1 \text{ あるいは } \frac{u_h - u}{u_*} = -\frac{1}{K} \ln \frac{y}{h} + C_2 \quad (2)$$

のように書きあらわされる。ここに、 $\varepsilon_0$ は壁面底層領域の混合係数、 $u_*$ は摩擦速度、 $u_h$ は壁面から距離  $h$  の自由流の速度、 $C_1$ および  $C_2$ はこれらの速度分布が成立する領域の境界値で定まる積分定数である。

壁面条件は、 $y = 0$  で、 $u = 0$  および  $\tau = \tau_0$  であるが、壁面の粗度要素の後流は壁面上に、式(2)の領域と異なる底層領域を形成すると考えられるから、底層領域の上縁の高さを  $y_0$ 、速度を  $u_0$  とおけば、式(2)の積分定数  $C_1$  は、

$$C_1 = \frac{u_0}{u_*} - \frac{1}{K} \ln \frac{u_* y_0}{\varepsilon_0} \quad (3)$$

で与えられる。底層領域の微視的な内部構造を追究することは難しいが、その混合係数およびせん断応力を一定と見なせば、混合係数の定義  $\tau = \varepsilon du/dy$  から、

$$\frac{u_0}{u_*} = \frac{u_* y_0}{\varepsilon_0} \quad (4)$$

とおくことができよう。また、壁面の個々の粗度要素が  $u_0$  およびそれぞれの特性長  $\ell_0, \ell_1, \dots, \ell_i$  に対して固有な抵抗係数  $c_0, c_1, \dots, c_i$  をもつとすれば、壁長  $s$  に対する平均抵抗応力  $\tau_0$  は

$$\tau_0 = \frac{1}{s} \sum c_i \ell_i \frac{\rho u_0^2}{2} \quad (5)$$

すなわち、

$$\frac{u_0}{u_*} = \sqrt{2s/\Sigma c_i} = f_3\left(\frac{u_* \ell_0}{\nu}, \frac{\ell_1}{\ell_0}, \dots, \frac{\ell_i}{\ell_0}, \frac{s}{\ell_0}\right) \quad (6)$$

となる。底層領域の混合係数  $\varepsilon_0$  も壁面の粗度形態に特性づけられるが、粗度要素の後流の発達に粗度要素間隔に拘束されないような場合には、流れの場の拡がりとして相対水深  $h/\ell_0$  もその因子につけ加えられるであろうから、

$$\frac{\varepsilon_0}{\nu} = f_4\left(\frac{u_0 \ell_0}{\nu}, \frac{\ell_1}{\ell_0}, \dots, \frac{\ell_i}{\ell_0}, \frac{h}{\ell_0}\right) = f_5\left(\frac{u_* \ell_0}{\nu}, \frac{\ell_1}{\ell_0}, \dots, \frac{\ell_i}{\ell_0}, \frac{s}{\ell_0}, \frac{h}{\ell_0}\right) \quad (7)$$

が期待される。式(3)、(4)、(6)および(7)から、式(2)の対数速度分布式は

$$\frac{u}{u_*} = \frac{1}{K} \ln \frac{u_* y}{\nu} + f_3 - \frac{1}{K} \ln(f_3 f_5) \quad (8)$$

となり、これを速度分布の基本形と見なせば、平均流速  $U$  に対する抵抗式は

$$\frac{U}{u_*} = \frac{1}{K} \ln \frac{u_* h}{\nu} + f_3 - \frac{1}{K} \ln(f_3 f_5) - \frac{1}{K} \quad (9)$$

で与えられる。相当砂粒粗度は、均一砂粒粗面の粗度特性長が砂粒々径だけであり、Nikuradseの実験によれば、 $K=0.4$ 、 $f_3 - \frac{1}{K} \ln(f_3 f_5) = 8.5$  となることに着目して、式(9)に新しい粗度尺度  $k_s$  を導入して、それを

$$\frac{U}{u_*} = \frac{1}{K} \ln \frac{h}{k_s} + 6.0 \quad (10)$$

と書きあらわすものであるから、相当砂粒粗度  $k_s$  は

$$\frac{1}{K} \ln \frac{u_* k_s}{\nu} + f_3 - \frac{1}{K} \ln(f_3 f_5) - \frac{1}{K} = 6.0 \quad (11)$$

したがって、一般形としては

$$\frac{k_s}{\ell_0} = f_6\left(\frac{u_* \ell_0}{\nu}, \frac{\ell_1}{\ell_0}, \dots, \frac{\ell_i}{\ell_0}, \frac{s}{\ell_0}, \frac{h}{\ell_0}\right) \quad \text{or} \quad \frac{k_s}{h} = f_7\left(\frac{u_* h}{\nu}, \frac{\ell_1}{\ell_0}, \dots, \frac{\ell_i}{\ell_0}, \frac{s}{\ell_0}, \frac{h}{\ell_0}\right) \quad (12)$$

で定義されるものである。

棧粗度の特性長は、棧幅  $t$  および棧間隔  $s$  であるから、式(12)は

$$\frac{k_s}{K} = f_8\left(\frac{u_* k}{\nu}, \frac{t}{K}, \frac{s}{K}, \frac{h}{K}\right) \quad (13)$$

であり、これまでの実験によれば、 $u_* k/\nu \approx 70 \sim 150$  の範囲で、 $s/k \geq 10$  の場合には、 $u_* k/\nu$  および  $t/k$  は重要であり、棧粗度の相当砂粒粗度は相対棧間隔  $s/k$  だけでなく、相対水深  $h/k$  の関数となる。

移動床の場合は、粗度特性長として、河床砂粒径  $d$ 、河床波の平均高  $H$  および平均波長  $L$  が挙げられ、さらに、一般には  $K$  も変化すると考えられるから、式(12)は

$$\frac{k_s}{d} = f_9\left(K, \frac{u_* d}{\nu}, \frac{H}{d}, \frac{L}{d}, \frac{h}{d}\right) \quad (14)$$

となる。しかし、 $H$  および  $L$  は水理条件に支配され、それぞれ  $(d, h, u_*, U, \tau, \gamma)$  の関係と考えられるから、

$$\frac{H}{d} = f_{10}(\tau_*, F_r, \frac{h}{d}, r') \quad \text{および} \quad \frac{L}{d} = f_{11}(\tau_*, F_r, \frac{h}{d}, r') \quad (15)$$

が期待される。ここに、 $r'$ は砂礫の水中比重であり、

$$\tau_* = \frac{u_*^2}{r' g d}, \quad F_r = \frac{U}{\sqrt{g h}}$$

である。したがって、式(14)は

$$\frac{k_s}{d} = f_{12}(K, \frac{u_* d}{\nu}, \tau_*, F_r, \frac{h}{d}, r') \quad (16)$$

と書きあらわされる。しかし、この場合には  $h/d = r' \tau_* F_r^2 (U/u_*)^2$  であり、 $U/u_*$  は式(11)の  $k_s$  の定義によって、 $h/d$  と  $k_s/d$  で与えられるものであり、式(16)において  $h/d$  は独立な無次元量ではない。また、一般に  $r'$  は定値と見なしてよく、乱流が十分に発達すれば、 $u_* d/\nu$  も省略可能であらうから、 $K$  を  $k_s$  の中に含めて  $k_s$  を定義できるものとすれば、

$$\frac{k_s}{d} = f_{13}(\tau_*, F_r) \quad (17)$$

となる。実験によれば、 $F_r > 0.6$  で式(17)の形式だけでは実測値を十分に説明できないといわれているが、粗度特性長が  $H$  および  $L$  で十分表現できる場合は式(17)が成立するように推察され、河床形態が  $k_s/d$  によって分類されれば、 $(\tau_*, F_r)$  は河床形態の分類示標としてもかなりの期待が持たれよう。