

東北大学工学部 学生員 ○陳 鴻霞
 正会員 佐藤政久
 静岡県立 順次
 静岡県立 順次

1. まえがき： 汚泥の管路輸送における流動特性に関する研究は最近盛んに行なわれてゐるが、その流動特性中、管路流速分布に関する研究はまだ充分になされておらず、また、流速分布理論式は解析が困難なところから、経験に基づく実験式が多數を占めてきた。本研究は上水汚泥を指指数法則流体として取り扱い、また、円管内における断面流速分布をピト一管によって実測し、この実測値と Prandtl の混合距離の理論による推定値とを比較検討したのである。

2. 解析方法： 指数法則モデルに従う非ニュートン流体が充分に発達した乱流状態で流れる場合、円管内断面における任意の位置の流速 $u(y)$ は次元解析により、無次元数で表わせば(1)式のようになる。

$$(1) \frac{u(y)}{u_*} = A_n' \ln \left[\left(\frac{y}{a} \right)^n \frac{\tau_w}{\rho} \right] + B_n'$$

したがって、指数法則流体における全管断面にわたる速度分布式は(1)式のように与えられる。また、指数法則流体の速度欠損則は(2)式のように与えられる。

$$(2) \frac{u_{max} - u(y)}{u_*} = C_n' (n)^{0.25} \log \left(\frac{y}{a} \right)$$

一方、摩擦損失係数 λ と一般化されたレイルズ数 Re_n の関係は(3)式から(3)式のように導くことができる。

$$(3) \lambda = D_n' \log [Re_n f^{1-\frac{n}{2}}] + E_n'$$

非ニュートン流体が乱流で流れる場合の速度分布の予測方法に Bradley, Lee and Chase らの方法がある。彼らは管内の任意の点における全せん断応力を(4)式のように考へた。したがって、指数法則モデルの場合、(4)式のようになる。ただし、管内の速度分布は(6)式のべき乗数と仮定する。境界条件 $y=0$ で、 $u(0)=0$ 、 $T_{w,0}=0$ を代入すると、(6)式は(7)式となる。また、平均流速 V は(8)式で示される。(7)式の $u(y)$ を(8)式に代入して積分すると(9)式となる。ここで用いられた D, n は指数法則流体の流動方程式(10)式を用いることにより実験的に求められる。

$$(4) T_{w,y} = T_{w,0} + T_{w,x}$$

$$(5) T_{w,y} = K'/\rho \left(-\frac{dy}{D} \right)^n + \frac{1}{\rho} T_{w,x} = \frac{a}{\rho} (T_{w,x})^n = \frac{a}{\rho} (u_*)^n$$

$$(6) \frac{u(y)}{u_{max}} = 1 + a_1 \left(\frac{y}{a} \right)^{(n+1)/n} + a_2 \left(\frac{y}{a} \right)^{2n}$$

$$(7) \frac{u(y)}{u_{max}} = 1 + \left(b - \frac{P}{\tau_w} \right) \left(\frac{y}{a} \right)^{(n+1)/n} + \frac{(n+1)/n}{b - (n+1)/n} \left(\frac{y}{a} \right)^{2n}$$

$$(8) Q = \pi D^2 V = 2\pi \int_0^a u(y) y dy$$

$$(9) \frac{u(y)}{u_{max}} = 1 + 2a_1 n \left(\frac{y}{a} \right)^{(n+1)/n} + a_2 \left(\frac{y}{a} \right)^{2n}$$

$$(10) T_w = K' \left(-\frac{dy}{D} \right)^n$$

a : 半径(cm)。 ρ : 流体密度(g/cm³)

y : 壁面からの距離(cm)

u_* : $\sqrt{\tau_w/\rho}$ 摩擦速度(cm/sec)

τ_w : 壁面せん断応力(dyne/cm²)

n : 指数法則流体の構造粘度指数(-)

K' : 粘稠度指数(g cm⁻¹ secⁿ⁻²)

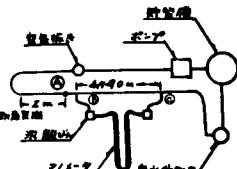
Z : $a^n \rho (u_*)^{n-1}/K'$ (-)

A_n', B_n' : 実験定数(-)。 u_{max} : 最大流速(cm/sec)

$Re_n = D^n \cdot V^{n-1} \cdot \rho / K'$ (-)

f : $\tau_w / (\rho V^2)$ (-)

C_n', D_n', E_n' : 実験定数(-)



実験装置・概要
図1.

3. 実験装置および方法： 実験装置を図1に示す。管路摩擦損失の測定区間はBCの直線部とする。実験はポンプによって試料を管路中に流し、流量を測定すると同時に圧力測定器の圧力差をマノメータによって読み取るものである。流速分布の測定はピト一管により図1のA点で行った。この点を走行区間は2mを取った。ピト一管は内径1mm外径3mmでこれより動圧を測定した。静圧は管壁から枝管を取り付けて測定し、差圧を測定することにより管路断面の流速を求めた。実験は上水汚泥の濃度と平均流速を変化させていくことにより行なった。供試材料は仙台市宮城水場の遠心濃縮された上水汚泥を0.74mm以下の粗大固形物を取り除いたものである。

4. 実験結果および考察： 図2に濃度が3.8%～5.9%の上水汚泥の速度勾配(%)と壁面せん断応力(τ_w)の関係を示す。速度勾配の小さな層流域の場合には上水汚泥の流動曲線は濃度によらず、すべて擬塑性流体の挙動を示す。

すことがわかる。この図と(10)式により指数法則流体の構造粘度指数 ν および粘稠度指数 K が得られる。これより濃度の増加と共に ν は減少し、 K は増大することがわかる。この ν と K を(9)式に代入して求めた流速分布推定曲線およびビト一管による実測の流速分布を図3に示す。ここで平均流速は約3.7cm/secである。 ν の大きな薄い濃度においては実測値は推定式とはほぼ一致するが、 ν の小さい範囲では、Bradley-Lee and Chase³の推定式は適用できない。それは(9)式による推定値が流体の粘弹性効果を無視しているためと考えられる。上水汚泥の場合には濃度の増加と共に、粘弹性効果が次第に顕著になり、その効果が無視できなくなつて

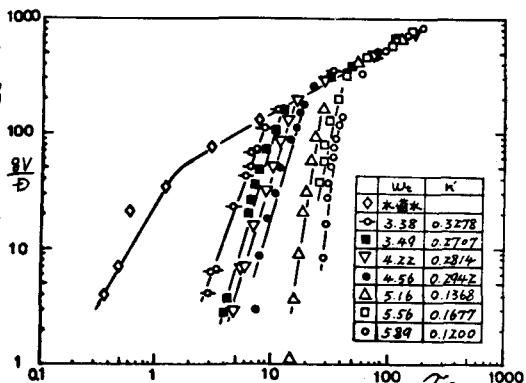


図2. セン断応力 τ_w と速度勾配 $(\frac{dy}{dx})$ の関係

ると考えられる。また層 $u(y)$ 流域から乱流域へ移行する距離 y に伴う u および U の変化が著しいため(9)式による上水汚泥の流速分布の推定法については今後よりは検討する必要があると考える。図4, 5, 6はビト一管による実測の流速分布を(1)式、(2)式および(3)式によって整理したものである。ただし粘性底層および遷移域を除いた。乱流中心部の流速分布は各濃度ともほぼ直線で表わされ(1)式の対数流速分布式(2)式の速度欠損式および(3)式の乱流摩擦抵抗式が成立した。このこと、 A_m の値は7.7~8.9となり、平均値は8.6である。 C_n の値は6.6~9.4となり、平均値は8.0であった。 β の値は2.4~4.7となり、平均値は3.4である。

図3. 流速分布の推定値と実測値

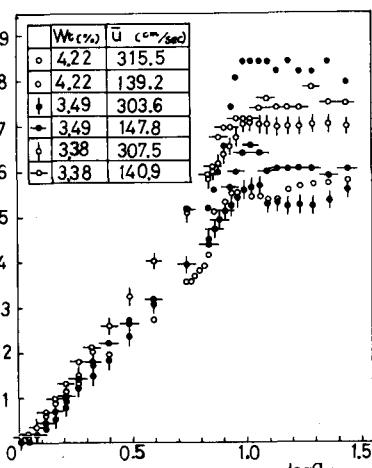


図3. 上水汚泥の速度欠損則

5. あとがき： 以上、湖沼系の上水汚泥の流速分布の例として、本実験結果が得られたが、ビト一管による測定技術がまだ十分でないことは、上水汚泥のは汚泥性状、濃度、粒子の相互作用あるいはせん断速度の大きさなどにより変化し、一定値として扱いにくいことなど課題が多い。特に濃度が高くなると系の流動性は非ニュートン粘性流体としてのみ考えることができない。また、流速分布の推定は粘弹性効果を無視したBradley-Lee and Chase³の推定式によつたが粘弹性効果が乱流にどのように影響するのかさらに検討する必要がある。層流底層および遷移領域についてもまだ研究が十分に行なわれていなかつて、今後検討を進める予定である。

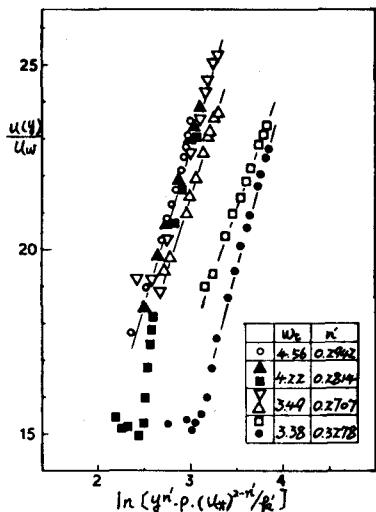


図4. 上水汚泥の対数流速分布式

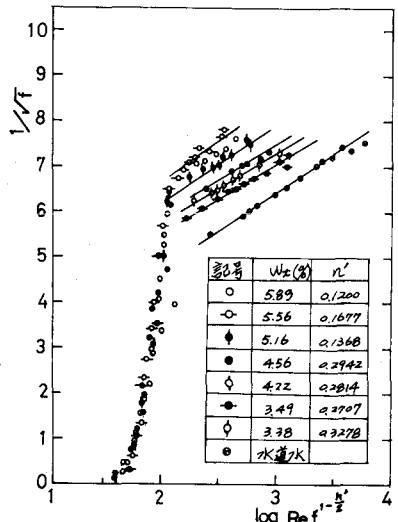


図5. 上水汚泥の乱流摩擦抵抗式