突起高の大きい護岸ブロックに作用する 流体力と流れに関する研究

FLOW-INDUCED FORCES ACTING ON A REVETMENT BLOCK WITH LARGE HEIGHT RELATIVE TO WATERDEPTH OF OPEN-CHANNEL FLOWS

林建二郎1・今野政則2・浜口憲一郎3・阿部康紀3

Kenjirou HAYASHI, Masanori KONNO, Kenichirou HAMAGUCHI and Yasunori ABE

¹正会員 Ph.D. 防衛大学校助教授 建設環境工学科(〒239-8686 横須賀市走水1-10-20)
 ²学生会員 防衛大学校理工学研究科 地球環境科学専攻(〒239-8686 横須賀市走水1-10-20)
 ³正会員 パシッフィクコンサルタンツ(株)筑波実験場(〒300-0042 つくば市作谷642-1)

The forces acting on a revetment block used for an element of roughness of the bed in open channel flows were measured by using a three components load cell. The ratio H_p/h_a of the water depth above the blokes H_p to the height of the revetment block h_a was 2.1. Turbulent structures of the flow above the revetment blokes were also measured by using a Laser Doppler anemometer (LDA). The friction velocities near the boundary between the top part of blocks and flow were evaluated from the Reynolds stress measured by LDA. These values are nearly equal to the values evaluated from the energy gradient of flow, but less than the values estimated from the drag forces acting on a revetment block. The ratio k_s/k_c of the equivalent roughness k_s for the block to the characteristic height k_c of the block is about 1.6.

Key Words: Revetment block, drag force, friction velocity, Reynolds stress, equivalent roughness, Load cell, Laser Doppler anemometer,

1.はじめに

護岸ブロックは,堤防および低水路河岸を降水や流 水の浸食作用に対して保護することを目的として設置さ れるものである.従来の護岸ブロックの設計法は,現場 の実践・経験を通して工夫されたものであり,力学的設 計法となっていないため,新工種の護岸の安定性の照査 がすぐにできないものであった^{1).2)}.

そこで,平成11年2月に,(財)国土開発技術センタ-より「護岸の力学設計法¹⁾」が発刊され,護岸ブロック の力学設計法に関する照査が可能となっている.また, 平成11年7月には,(財)土木研究センタ-より「護岸ブ ロックの水理特性試験法マニュアル²⁾」が発刊され,護 岸ブロックの力学設計に必要な護岸ブロック水理特性値 (抗力係数,揚力係数,相当粗度等)に関する標準的な 試験評価も可能となってきた^{3),4)}.

その後.多種多様な護岸ブロックに対してこのマニュ アルに則った試験法が実施され,水理特性値に関する多 くのデ - タ - が蓄積され,護岸ブロック形状による整 理・分析が行われている.しかし,想定外の形状を有す るブロック等に対し,このマニュアルに則った試験評価 法の問題点が生じてきた.その一つとして,扇状地河川 の低水河岸根固工などに見られる比較的大きな空隙を有 し突起高の大きなブロックの場合(例えば, $H/h_a=5 \sim 7$ 程度,H:水深, h_a :ブロック全体高),相当粗度 k_s があまりにも大きな値となることが挙げられる⁵⁾.

本研究は,水深 // に対して突起高の大きなブロック における上記問題点の原因を明らかにし適切な評価法を 提案することを目的として,六脚プロック群中のブロッ ク単体に作用する流体力の分力計を用いた直接計測と, ブロック群上流れの流速計測を行なったものである.

2.実験装置および方法

実験には,図-1に示す還流装置付き二次元造波水槽 (長さ40m,幅0.8m,高さ1m)を用いた.水槽の一区間 を20cm底上げし,長さ8.3mのステンレス板製の水平床を 作成した.辺長=3.1cmの立方体を7個組み合わせた六脚 ブロックを,水平床の一区間(長さ=6.53m)に設置した. 水路横断方向および水路長さ方向への設置列数は9列と 85列である.ブロック一個の水路横断方向幅は8.3cm, 水路流れ方向の長さは / $_{\beta}$ =7.7cmである.ブロックの設 置間隔は2mmである.水平床からブロック上端までのブ ロック全体高は h_{α} =8.6cmである(図-2 参照).

ブロック群の上流端から下流へ4.82mの位置の水路幅 中央に設置されたブロック一個に作用する流体力を,ス テンレス製水路床の下部に設けた3分力計(日計電気 (株);定格容量=9.8N(1kgf))を用いて計測した.3分 力計の載荷盤とブロックとの接続には接着剤を用いた (図-2(a)参照).ブロックに作用する流体力の流れ方 向成分*F_x*を抗力*D*,流れと直角上向成分*F_y*を揚力*L*, 流れと直角水平方向成分(=水路横断方向成分)*F_y*を横 揚力*L_x*とする.ブロック設置時の3分力計の水中での固 有振動数は約25Hzであった.サンプリングの周波数およ び時間は,30Hz以上の60秒以上とした.

六脚ブロック群上を流れる流れの水面勾配を計測する ために,ポイントゲ-ジと容量線式波高計を用いて,水 平床面と水表面の標高(=水平基準面からの高さ)をそ れぞれ計測し,ブロック群上端面からの水深H,と水平 床からの水深H(=水表面の標高-水平床面の標高) を評価した.容量線式波高計計測のサンプリングの周波 数および時間は,30Hz以上の120秒とした.

水平床上に一様な高さ(h_a =8.6cm)で設置された本ブ ロック群上方部の流れは,流れ方向に水深が緩やかに減 少する常流の漸変不等流である.実験条件を表-1に示す. 全ての実験ケ-スにおいて,力計測用の六脚ブロックを 設置した場所での水深はH=26.5cmに,ブロック群上端 面からの水深は H_p =17.9cmに調整した.還流ポンプ用モ -タ-の回転数を調整し還流流量を変化させ力計測用ブ ロック上の鉛直断面平均流速 U_p を変化させた. U_p は10.4 ~75.8cm/sの6通りとした.フル-ド数 $F_p=U_p/(gH_p)^{0.5}$ およびレイノルズ数 $R_p=U_pH_p/$ の範囲は,0.08< F_p <0.57, 18600< R_p <135000である.実験条件を表-1に示す.

カ計測用六脚ブロック周りの流速分布計測には,自動 トラバ-ス装置付きの二成分レ-ザ-流速計(Dantec社 製)を用いた.流速測定体積部の最大寸法は1mm以下であ る.サンプリングの周波数および時間は,100Hz以上の 60秒とした.

表-1 実験条件

H=26.5 cm, $H_{p}=17.9$ cm, $h_{a}=8.6$ cm, $F_{r}=U_{m}/(g H_{p})^{0.5}$, $R_{e}=U_{m}H_{p}/(g H_{p})^{0.5}$

	,			-	- / ·	-	,
Case	А	В	С	D	E	F	G
Um(cm/s)	75.8	70.9	59.9	47.0	34.3	22.2	10.4
I=dH/dx	0.01	0.007	0.0042	0.002			
le	0.0062	0.0047	0.0032	0.0017			
Fr	0.57	0.54	0.45	0.35	0.26	0.17	0.08
Re	135700	126900	107200	84100	61400	39700	18600



図-1 実験装置の概略図





3.実験結果および考察

(1) ブロック群の設置特性値

辺長=3.1cmの立方体を7個組み合わせた六脚ブロック 一個の体積は208.5cm³(=3.1×3.1×3.1×7),重さは2.57N (0.263kgf)である.本ブロック1個の抗力作用面積(= 流れ方向への投影面積)はA_d=61.2cm²である.

本実験においては,このブロック765個(=9×85)を, 図-1,図-2に示すように長さ6.53m,幅0.8m,高さ8.6m の直方体空間内に設置している.従って,この直方体空 間内における敷設ブロック体積の占有率は0.355(= 208.5×765/(653×80×8.6),空隙率は0.645である.また,



図-4 流速分布(対数軸)

本実験においては,面積5.224m²(=長さ6.53m×幅0.8m)の 水平床に765個のブロックが設置されている.従って, ブロック1個が占める床面積を粗度要素支配面積*A*_cと定 義すると*A*_c = 68.3cm²(= 5.224m²/765)となる.

ブロック体積をブロックの粗度要素支配面積A_cで除し た値をブロック平均高h₀とし.ブロック全体高h_aから h₀を引いた値をブロック突起高 h_b=h_a - h₀と定義する. 本六脚ブロックの平均高はh₀=3.05cmである.従って突 起高はh_b=5.55cmとなる.

(2) ブロック群上流れの流速分布

流体力計測用の六脚ブロック単体の上流側上端点を流 速計測位置の原点(x=0, y=0, z=0)とし,その鉛直上方 にz座標軸,流れ方向にx座標軸,横断方向にy座標軸 をとる(図-2参照).水路流れの水平方向(x方向)流 速成分の時間平均値をU,その乱れ成分をuとする.水 路流れの鉛直方向(z方向)流速成分の時間平均値をV, その乱れ成分をvとする.Uのz=0から水表面までの鉛



図 - 5 抗力測定ブロック付近の水位計測値(U=70.9cm/s)

直断面平均値をU/とする.

x=0, y=0の位置におけるUの水深方向分布を各実験ケ - スにおけるU_mをパラメ-タ-として図-3に示す.今回 用いたレーザ-流速計計測の制約上,水表面近傍での流 速計測が困難であったため,この部分におけるUの値を 下方のUの測定値から外挿し鉛直断面平均値U_mを算定し た.本ブロック群内においては,空隙率=0.645の間隙 が存在するために,ブロック上端面(2=0)近傍におけ る流速は,U=0に近づかず,変曲点を有しブロック空隙 内の流速に接続する.

図-3の*z*軸を対数表示した結果を図-4に示す.流速の 原点位置²⁾ *z*₀の調整は行っていないが,ブロック群上端 面近傍を除いた上方では流速*U*₀の対数則領域が成立して いる.

(3) ブロック群上流れの水面勾配

力計測用六脚ブロック設置点(x=0, y=0)の前後50cm

区間での水路床から水表面までの水深hの流れ方向(x方向)変化の一例(U_#=70.9cm/sの場合)を,計測線を水路横断方向にy=-200mm,0mm,200mmと変えて図-5に示す.図中に示す直線は,最小二乗法を用いた1次式近似式である.水面勾配/=dh/dxの水路横断方向場所yに対する変化は小さく,力計測用の六脚プロック設置点近傍における水面勾配は/=dh/dx=0.007となっている. 各実験ケ-スにおける水面勾配/の実測値を,後記のエネルギ-勾配/_aと共に表-1に示す.

(4) ブロック群上端部に作用する壁面せん断力 水平床である本開水路の流れは.図-5に示すように漸 変不等流である.禰津ら⁶⁾による流下方向に水深が減少 する加速流の解析手法によると,六脚プロック上端部の 位置(*z*=0)に設けた仮想壁面に作用する壁面せん断力

 $\tau_{g}(=\mu \partial U / \partial z = \overline{u'v'}, z=0)$ は(1)式で示される.但し, この仮想壁面上(z=0)では.流れの鉛直方向(z方向)

流速成分の時間平均値は1/=0と仮定する.

$$\tau_{B} = -\rho g \frac{\partial H_{p}}{\partial x} H_{p} - \rho \frac{\partial}{\partial x} \int_{0}^{H_{p}} U^{2} dz$$
 (1)

式中, H_{ρ} はブロック群上端からの水深(= $H - h_a$), h_a はブッロク全体高さ, ρ は水の密度, μ は水の粘性係数. gは重力加速度である(図-2(a)参照).

ブロック上方流れの鉛直断面平均流速*U*, 運動量補 正係数 は,(2),(3)式で示される.

$$U_{m} = \frac{1}{H_{p}} \int_{0}^{H_{p}} U dz = q / H_{p}$$
 (2)

$$\beta = \frac{1}{U_m^2 H_p} \int_0^{H_p} U^2 dz$$
 (3)

ここで, q はブロック上方部流れの単位幅流量である. (2)~(3)式を用いると,(1)式は(4)式となる.

$$\tau_{B} = -\rho g \frac{\partial H_{p}}{\partial x} H_{p} - \rho \frac{\partial}{\partial x} \{\beta H_{p} U_{m}^{2}\}$$
(4)

単位幅流量 $q(=U_m H_p)$ は一定(=定数)より $\partial q/\partial x = 0$

である.の流下方向(x方向)への変化も小さい(= 一定)と仮定すると,(4)式は以下のように変形できる.

$$\tau_{B} = -\rho g \frac{\partial H_{p}}{\partial x} H_{p} - \rho \frac{\partial}{\partial x} \{\beta q U_{m}\}$$



図-6 レイノルズ応力 (-pu'v')の分布

$$= -\rho g \frac{\partial H_p}{\partial x} H_p - \rho \beta q \frac{\partial}{\partial x} \{U_m\}$$
$$= -\rho g \frac{\partial H_p}{\partial x} H_p - \frac{1}{2} \rho \beta H_p \frac{\partial U_m^2}{\partial x}$$
$$= -\rho g H_p \left(\frac{d H_p}{d x} + \frac{\beta}{2g} \frac{\partial U_m^2}{d x} \right)$$
$$= \rho g H_p I_e$$
(5)

ここで, /_aはブロック上部流れのエネルギ - 勾配である.単位幅流量*q=U_a H_a*は一定より/_aは次式で示される.

$$I_{e} = -\left\{\frac{dH_{p}}{dx} + \frac{\beta}{2g}\frac{dU_{m}^{2}}{dx}\right\}$$
$$= -\left\{1 - \frac{\beta U_{m}^{2}}{gH_{p}}\right\}\frac{dH_{p}}{dx}$$
(6)

(5) ブロック群上方部流れのせん断力分布

レーザ - 流速計計測より得られた*x*=0, *y*=0におけるレ イノルズ応力-*ρu[']v'*の水深方向分布を, *U*₀をパラメ - タ - として図-6に示す.図中に示す実線は,水面勾配(d*H*₀/d*x*),鉛直断面平均流速*U*₀ならびに運動量補正係数

を(5)式に代入して求めたブロック上端部の仮想壁面 上(*z*=0)に作用する壁面せん断力 τ_{g} (= $\mu \partial U / \partial z - \overline{u'v'}$, *z* = 0)と水表面での全セン断応力 τ =0を結んだ近似直線 である.式中の 値は1.10とした⁸.

水深zの位置におけるレイノルズ応力-*pu'v'*は(7)式 で示される.

$$-\rho \overline{u'v'} = -\rho g \frac{\partial H_p}{\partial x} (H_p - z) - \rho \frac{\partial}{\partial x} \int_z^{H_p} U^2 dz \quad (7)$$

(7)式より,不等流の場合における $-\rho u'v'$ は水深に比例して増加する三角形分布からずれることが分る.水深が流下方向に減少する場合(加速流)の $-\rho u'v'$ は,三角形分布から外れた下に凸の分布形を示すことが明らかにされている⁶⁾.

水深が流下方向に減少する本実験の加速流流れにおいては, $-\rho u'v'$ は下に凸の分布形となる.しかし,水面勾配Iが1/100以下の漸変不等流である本実験流れの場合においては, $-\rho u'v'$ の下に凸となるひずみ度は小さく, $-\rho u'v'$ は水表面からの距離にほぼ比例して増加している. *z*=0におけるレイノルズ応力 $-\rho u'v'$ の計測値は, (5)式による計算値 $_{e}$ との一致は良好であり,エネルギ-勾配 I_{e} *水深 H_{p} で規定されていることが分る.桟粗度上の流れにおいても,レイノルズ応力 $-\rho u'v'$ の粗度間での平均値は本実験結果と同様に,水表面より桟粗度近傍まで直線的に増加することが報告されている⁷⁾.

流れの全せん断応力は,レイノルズ応力– $\rho u'v'$ と粘性によるせん断応力 $\mu dV_{\mu}/dz$ (μ ; 流体の粘性係数)の和で構成される.ブロック群内に空隙が存在しないように密にプロックを設置した場合,ブロック上端面は平らな固体壁となり,固体壁上の極近傍では粘性によるせん断応力が卓越しレイノルズ応力は減少する.一方,空隙率 λ =0.645を有する本ブロック群上でのレイノルズ応力 $-\rho u'v'$ は,ブロック上端面まで水深にほぼ比例して増加している.つまり,空隙率 λ =0.645を有する本ブロック群上端面の仮想壁面でのせん断応力は,ブロック群の空隙内に存在する流体とその上部流体との運動量交換によるレイノルズ応力で支配されていることが分る.

(6) ブロックに作用する流体力と仮想壁面に作用するせん断力

ブロック群上端部に設けた仮想壁面(z = 0)に作用 する流れによるせん断力を τ_B とする.仮想壁面の極近傍 におけるレイノルズ応力 $-\rho u'v'$ の計測値より推定した $\tau_B \varepsilon \tau_{BR}$ とする.エネルギ - 勾配 / $_{e}$ を用いた(5)式による τ_B の算定値を τ_{BRC} とする.これら τ_B の平均流速 U_m に対す る変化特性を図-7に示す. τ_{BR} と τ_{BRC} の一致は良好である.

ブロック群中のブロック1個が占める床面積を粗度要 素支配面積 A_c (3-(1) ブロック群の設置特性値を参照) とすると,ブロック1個に作用する抗力 F_x の単位床面積 当りの大きさ τ_{BD} は(8)式で示される.

$$\tau_{BD} = F_x / A_c \tag{8}$$

 τ_{BD} の U_m に対する変化特性を τ_{BR} および τ_{BRC} と一緒に図-7 に示す. τ_{BD} は, τ_{BR} や τ_{BRC} より大きな値となっている.こ れは,ブロックには,a)レイノルズ応力の発生による仮 想壁面に作用するせん断力 τ_B に起因する流体力に併せ て,b)ブロック群中の流れ方向への圧力勾配に起因する



図-7 。の平均流速し、に対する変化特性

流体力が付加する結果と考えられる.

空隙率 =0.645を有する本ブロック群の空隙を通る際 の空間平均的な水の速度(実質流速) U_{Blm} は,ブロック 群の抵抗によりブロック群上の流速Uより小さい.また. その見かけ流速の空間平均値は U_{Blm} = λU_{Blm} であり,よ り小さな値となる.従って,ブロック群内の流れの運動 量流束の流れ方向(x方向)変化は.ブロック群上の流 れの場合に比べて小さく無視できると仮定できる.以上 より,ブロックに作用する抗力 F_x の単位床面積当りの大 きさ τ_{BC} は,(9)式で示される.

$$\tau_{BDC} = \tau_{BRC} - \rho g \frac{\partial h}{\partial x} h_a \tag{9}$$

(9) 式右辺の第1項 τ_{BRC} は,ブロック群上端部に設けた 仮想壁面 (z = 0) に作用する流れによるせん断力の(5) 式による算定値である.この τ_{BRC} 値は,仮想壁面の極近 傍におけるレイノルズ応力 $-\rho u'v'$ の計測値 τ_{BR} と良く一 致している.第2項は,ブロック群内における静水圧分 布の流れ方向(x方向)変化に起因する作用流体力の換

算値である h(=H)は水深である h_a はブロック全体高 さである . ブロック1個に作用する抗力 F_x の単位床面積当りの大 きさ τ_{ax} の平均流速 U_m に対する変化特性を , τ_{ax} と一緒に 図-7に示す . τ_{ax} は τ_{ax} より若干大きくなっているが , τ_{ax}

(7) ブロック群上方流れの流速分布と相当粗度k。

とてのの一致は良好である.

ブロック群上方流れにおける鉛直断面の流速分布は, 対数分布則で近似できるとすると,流速しの鉛直断面分 布および断面平均流速し,は(10),(11)式で示される.

$$\frac{U}{u_*} = 8.5 + 5.75 \log_{10} \frac{z - z_0}{k_s}$$
(10)

$$\frac{U_m}{u_*} = 6 + 5.75 \log_{10} \frac{H_p}{k_s}$$
(11)

式中の, z_0 は流速の原点位置²⁾, k_s は相当粗度, u_t は 摩擦速度 { $u_t = (__g /)^{0.5}$ } である.

*U_m*の実測値とレイノルズ応力計測による *g_n*を用いた *u*.を(10),(11)式に代入し,六脚ブロック群の相当粗度 *k_s*を算定した.平均流速*U_m*に対する*k_s*の変化を図-8 に示 す.本実験に用いた六脚ブロック群の相当粗度は*k_s*=約 9cmとなっている.

本ブロック群の相当粗度k=約9cmは,ブロック全体高 h=8.6cmとほぼ等しく,ブロックの粗度高さ(=突起高h= 5.55cm;3.(1)ブロック群の設置特性を参照)の約1.6倍 となっている.桟粗度の場合,相対桟間隔(桟粗度の間 隔/粗度高さ)が10前後で,相当粗度は粗度高さの4~ 6.5倍となる結果が報告されている^{9),10)}

最後に,一例として.U[#]59.9cm/sの場合におけるuおよびk_sを(10)式に代入して得られた流速しの鉛直断面分布を図-3に実線で示す.式中の流速原点位置₂は-1.5cmとした.ブロック上方部の流速分布は.対数分布則で近似されている.

4.おわりに

比較的大きな空隙を有し,水深に対して突起高の大き な六脚ブロックに作用する流体力計測とブロック群上方 流れの流速計測を,流れ方向に水深が緩やかに減少する 漸変不等流を用いて行った.得られた主要な結果を要約 すると以下のとおりである.

- ブロック群上方の漸変不等流(水面勾配 /=0.007)
 においても、ブロック群上端面近傍を除いて、流速の 対数則領域が成立していることを確認した。
- 2) ブロック群上流れのレイノルズ応力−ρuv は、水 表面よりブロック上端面までエネルギ - 勾配/。に比例 して水深方向にほぼ直線的に増加することを確認した。
- 3) 水面勾配より算定したエネルギ 勾配 /。, および レイノルズ応力より評価したブロック群上端部での摩 擦速度は,ブロック1個に作用する抗力計測より算定 した摩擦速度より小さいことを明らかにした.
- 4) ブロック群中のブロック1個に作用する抗力は, a) ブロック群内・外の流体の運動量交換によるレイノル ズ応力と, b)ブロック群中の静水圧の流れ方向勾配に 起因する流体力との合計値と釣り合っていることを確 認した.
- 5) 本六脚ブロック群の相当粗度は k_s = 約9cmであり, ブロック突起高*h_f*= 5.55cmの約1.6倍であった.



図-8 平均流速しに対するkの変化

謝辞:本研究は,九州大学応用力学研究所平成16年度共 同研究および日本大学工学部平成16・17年度文部科学省 学術フロンティア事業の援助を受けた.東洋大学の福井 吉孝先生より有益なご助言を頂いた.実験の実施にあた り,防衛大学校の斉藤 良学生にお世話になった.ここ に記して深く謝意を表します.

参考文献

- 財団法人国土開発技術開発センタ 編:護岸の力学設計法, 山海堂,1999.2.
- 2) 護岸ブロック試験法検討委員会編:護岸ブロックの水理特性 試験法マニュアル,財団法人土木研究センタ-,1999.7.
- 3) 山本晃一・林建二郎・関根正人・藤田光一・田村正秀・西村 晋・浜口憲一郎:護岸ブロックの抗力・揚力係数および相当 粗度の計測方法について,水工学論文集,第44巻, pp.1053 - 1058, 2000.
- 4)田村正秀・木下正暢・浜口憲一郎・阿部康紀:護岸ブロックの形状と抗力・揚力特性について,流体力の評価とその応用に関する研究論文集,第2巻,土木学会水理委員会基礎水理部会,2003.1.
- 5) 財団法人土木研究センタ : 護岸ブロックの試験法,開発研 究平成12年度報告書, 2001.3.
- 6) 禰津家久・門田章宏・戸田孝史・中川博次:加速流および減 速流の解析手法とその乱流特性,土木学会論文集 No.509/ -30, pp.89-97, 1995.
- 7) 冨永晃宏: 桟粗度の相対桟間隔が開水路の乱流構造に及ぼす 影響,水工学論文集,第36巻,pp.163-168,1992.
- 8) 椿東一郎:水理学 , 森北出版, pp.103 104, 1973.
- 9) 足立昭平:人工粗度の実験的検討,土木学会論文集,第104号,pp.33-44,1964.
- 10) 吉川秀夫:水理学,技報道出版, pp.162-163, 1987.

(2005.9.30受付)