現場のための新しい水位-流量関係の構築に 向けた基礎的研究

STUDY ON CONSTRUCTION OF NEW DEPTH–DISCHARGE RELATION FOR RIVER ADMINISTRATION

工藤俊¹・萬矢敦啓²・小関博司¹・岩見洋一¹ Shun Kudo, Atsuhiro Yorozuya, Hiroshi Koseki and Yoichi Iwami

¹正会員 工修 独立行政法人土木研究所ICHARM (〒305-0031 茨城県つくば市南原1-6)
²正会員 Ph.D. 独立行政法人土木研究所ICHARM (〒305-0031 茨城県つくば市南原1-6)

A depth-discharge rating curve is based on the simple assumption that discharge increases in a simple increasing function as depth increases. However, this assumption is sometimes not valid, for example, when bed roughness changes during flood due to development of micro-scale bed form.

To take the changes of the roughness during flood into consideration, authors focused on the relation between hydraulic resistance and micro-scale bed form, then tried to construct $\tau_* - \tau_*'$ relation proposed by Kishi-Kuroki. $\tau_* - \tau_*'$ relation was constructed precisely at the observation sites whose measured floods were relatively small, whereas there was a difficulty of constructing $\tau_* - \tau_*'$ relation at the observation sites whose floods were large scale. As a result, it is confirmed that the method employing $\tau_* - \tau_*'$ relation is capable to estimate velocity and discharge especially in the case of relatively small floods.

Key Words : depth-discharge relation, hydraulic resistance, dimensionless total share stress, dimensionless grain share stress, field observation

1. はじめに

流量の連続データを取得する際には連続観測された水 位を用いてこれを流量に変換している.水位を流量に変 換する際にはH-Q式が広く使用されており、この方法は これまで河川流量の測定、ひいては河川管理に大きく貢 献してきた. その大きな理由としてH-Q式は水位と流量 の観測結果から近似曲線を作成するごく単純な手法であ ることが挙げられる.しかしながら単純である故に前提 となる条件が崩れることもあり、一つのH-Q式では説明 できない水位-流量関係も存在し、同一の観測地点であ りながら複数のH-O式を使い分けている地点も多数存在 する.特に洪水中は水位と流量は一対一に対応しないこ とが知られており、その理由の一つとして小規模河床波 の発達による流体抵抗の変化が挙げられる. 小規模河床 波と流体抵抗の関係についてはこれまで主に以下の研究 が進められてきた. Simons et al.¹⁾は計測データから各河 床形態とフルード数,摩擦損失係数などの水理量の関係 を議論している. Engelund²⁾は無次元掃流力(以下, τ_*) と無次元有効掃流力(以下, τ_*)の間には一義的

な関係があるとして $\tau_* - \tau_*$ '関係を定式化した.岸・黒 木³はEngelundの理論を踏まえた上で, $\tau_* - \tau_*$ '関係の説 明変数として相対水深を導入して各河床形態における $\tau_* - \tau_*$ '関係式を提案した.また,山本⁴は流れの抵抗と 無次元掃流力の関係に着目して流速係数と無次元掃流力 と相対水深の関係図を示した.一方,数値計算を用いた 研究として,例えば,山口ら⁵,泉ら⁶は線形及び弱非線 形安定解析を行い, $\tau_* - \tau_*$ '関係の二価性の理論的説明 を行っている.さらに,実スケール河床波の観測を行っ た研究としては柿沼ら⁷による十勝川の千代田実験水路 における実験的研究などが挙げられる.しかしながら, 洪水時の実河川の観測データを用いて小規模河床波と流 体抵抗の関係について検討を行った研究は少ない.

そこで本研究では、平成14年~平成18年の5年間の全国の洪水時の浮子観測結果から6観測地点の観測結果を用いて、観測地点ごとに岸・黒木により提案された $\tau_* - \tau_*$ '関係の適用性を検証する.その上で $\tau_* - \tau_*$ '関係を用いて、観測された水深から流速を算出する手法(以下,本手法)を試行し、新しい水位-流量関係の構築を行う.最後に実測流量、H-Q式による換算流量、本手法による計算流量を比較し検証する.

2. 小規模河床波と流体抵抗の関係

図-1は流量及び勾配の変化に対する小規模河床波の変 化を図示したものであり、洪水規模が大きくなるにつれ て小規模河床波が(a)Rippleから(h)Chutes and poolsへと変 化することを示す.最も規模の小さい河床形態は (a)Rippleであるが、洪水規模の増加に伴い小規模河床波 も発達し(c)Dunesを形成するようになる. さらに洪水規 模が増加するとDuneが崩壊して(e)Plane bedとなり、その 後水面と河床波が同位相となる(f)Antiduneが形成される. これよりさらに洪水規模が大きくなると(h)Chutes and poolsと呼ばれる河床形態になることを説明した図である. また, 図-2はEngelundが示した図で τ_* と τ_* の関係を 調べたものであり、 τ_* の増加に伴う $\tau_* - \tau_*$ 関係の変化 を示している. 図中の曲線が $\tau_* = \tau_*$ の直線よりも離れ るほど τ_{*} に占める τ_{*} の割合が小さく、 τ_{*} "(形状抵抗 分)が大きいことを示す.ここで、図-1及び図-2を用い て小規模河床波と流体抵抗の関係を詳細に説明する.図 -1における(a)Rippleから(f)Antidunesへの変化に対応して



図-2では τ_* が τ_{*1} から τ_{*4} へと変化していく.具体的には, 洪水規模の増加に伴い小規模河床波は(a)Rippleから (c)Dunesへと発達していくが,これは形状抵抗の増加, すなわち τ_* "が増加していくことにつながり,図-2では τ_{*1} から τ_{*2} への変化に相当する.さらに洪水規模が大き くなると河床波が消失し(e)Plane bedへ遷移する.この遷 移の過程が τ_* "の減少で表され,図-2では τ_{*2} から τ_{*3} へ の変化に相当する.その後小規模河床波は再び発達し, (f)Antidunesを形成し,再び τ_* "が増加に転じる.これを 表すのが τ_{*2} から τ_{*4} への変化である.

Engelundが示した $\tau_* - \tau_*$ '関係には相対水深が考慮されておらず、後に岸・黒木がこれを更新するが、 $\tau_* - \tau_*$ '関係を定式化したことが小規模河床波と流体抵抗の関係を定量的に議論する上で非常に重要である.

3. 手法

本研究では河床高は変化しない、つまり、同一の水位 では同一の水深を持つとの仮定のもと、水深を入力して 流速を算出することで水位-流量関係を構築するが、そ の過程で小規模河床波の発達による流体抵抗の変化を考 慮することが本手法の特徴である.具体的な手順を**図-3** に示す.水深、粒径、勾配を入力し、途中で τ_* から τ_* ' を計算することで小規模河床波による流体抵抗を考慮し た流速を出力している.ここで、図中の $\tau_*'=f(\tau_*, R/d)$ について、本研究では岸・黒木が導い た $\tau_* - \tau_*$ '関係式を用いる.これを以下に示す.



図-3 本手法の手順

Dune I:
$$\tau_*' = 0.21 \tau_*^{\frac{1}{2}}$$
 (1)

Dune II:
$$\tau_*' = 1.49 \left(\frac{R}{d} \right)^{-\frac{1}{4}} \tau_*$$
 (2)

Transition I.

Flat:

Antidune:

$$\tau_{*}' = \tau_{*}$$
(4)
$$\tau_{*}' = 0.264 \left(\frac{R}{d}\right)^{\frac{1}{5}} \tau_{*}^{\frac{1}{2}}$$
(5)

 $\tau_*' = 6.5 \times 10^7 \left(\frac{R}{d} \right)^{-5/2} \tau_*^{-11/2}$

(3)

ここで, R は径深, d は粒径である.

また, Transitionが発生し始める τ_* , Antiduneが発生し 始めるではそれぞれ以下の式で表される.

Transitionが発生し始める
$$\tau_*$$
: $\tau_* = 0.02 \binom{R}{d}^{\frac{1}{2}}$ (6)

Antiduneが発生し始める τ_* : $\tau_* = 0.07 \left(\frac{R}{d} \right)^{1/5}$ (7)

図-3の_{て*}'の算出において式(1)~式(5)の内どれを使用 するか判別する際は式(6)、式(7)を用いる. すなわち、 τ.の値が式(6)で計算される値より小さい場合はDune I, τ_{*} の値が式(7)で計算される値より大きい場合はAntidune とする. Dune II, Flat, Transition Iに関わる判別は図-4の 説明とともに後述する.

岸・黒木は初めに河床形態と水理量の関係を分析して 式(6)及び式(7)を導き、これを踏まえた上で $\tau_* - \tau_*$ 'をプ ロットして式(1)~式(5)を導出した. なお, これらは主 に実験結果に基づいている.

また、本手法で重要な点は以下の2点である.

- $\tau_* = \tau_* + \tau_*$ が成立すると仮定している. つまり, 1) τ_* (全抵抗分)は τ_* 」(表面抵抗分)と τ_* 」(形状 抵抗分)の重ね合わせであるとの仮定を置いてい る. 本手法ではこの仮定のもと岸・黒木により提 案された $\tau_{*} - \tau_{*}$ '関係式を用いて小規模河床波によ る流体抵抗を推定している.
- 流速の鉛直分布は対数則で表されると仮定してい 2) る.この仮定のもと、R' (τ_* 'に対する径深)を介 して平均流速を算出する.

4. $\tau_{-\tau}$ 関係の適用性

(1) 使用した観測地点と洪水規模

今回使用した6観測地点の諸元を表-1に示す.各観測 地点の特徴としてセグメント,河床勾配,計画高水流量, 今回使用したデータの内の最大流量及びフルード数の範

囲を示している. 洪水規模の指標としてフルード数をも とに分類すると、観測地点Aと観測地点Cは最大のフ ルード数が0.5以下,観測地点Bと観測地点Eは最大のフ ルード数が1.0以下、観測地点Dと観測地点Fは最大のフ ルード数が1.0以上である.

(2) 粒径の推定手法

 $\tau_{*} - \tau_{*}'$ 関係を適用するにあたっては粒径の設定が課 題となる.本永ら⁹は移動土砂の粒径を採用することで $\tau_* - \tau_*'$ 関係を物理的な根拠を示しながら説明している. 移動土砂の粒径が洪水中の無次元掃流力を支配している 一例が示された知見は貴重かつ重要であるが、洪水観測 の際に移動土砂を計測することは一般的に困難である. そこで、本研究では河床の粗度係数に着目する.マニン グの流速公式から逆算される粗度係数(以下、逆算粗 度) は流体抵抗に関する様々な要因を内包しているが、 計算される粗度係数(以下,計算粗度)に矛盾がない時 に、計算に使用した粒径は $\tau_* - \tau_*$ 関係を説明するのに 適したものであると考える.具体的には、計算粗度が逆 算粗度を再現できるような粒径を推定する.計算粗度は 以下の式を連立して解くことにより求める.

$$U = \frac{1}{n} R^{\frac{2}{3}} I^{\frac{1}{2}}$$
(8)

$$\frac{U}{\sqrt{gRI}} = 7.66 \left(\frac{R}{2d}\right)^{\frac{1}{6}} \left(\frac{\tau_*}{\tau_*}\right)^{\frac{2}{3}}, \frac{R'}{2d} \le 500 \quad (9-1)$$

$$\frac{U}{\sqrt{gRI}} = 11.59 \left(\frac{R}{2d}\right)^{1/10} \left(\frac{\tau_{*}}{\tau_{*}}\right)^{2/5}, \frac{R'}{2d} \ge 500 \quad (9-2)$$

式(9)は図-3中の流速に関する式を指数近似したもので ある. 上式を連立して算出した計算相度と逆算相度を比 較するが、計算粗度算出に用いる式(8)はマニングの流速 公式そのものである. つまり, 上記手法は本質的には実 測流速と式(9)で求められる計算流速を比較していること と等価である.

(3) 粒径の推定

洪水観測データを用いて観測地点ごとに粒径の推定を 行う.上述の通り計算粗度と逆算粗度の再現性を指標に するが、具体的な指標としてはRMSEと相関係数を用い る. RMSEは計算粗度と逆算粗度の値そのものの整合性 の指標として、相関係数は粗度係数の増加及び減少と

セグメント 河床勾配 計画高水流量 今回使用したデータの最大流量 今回使用したデータのフルード数の範囲 観測地点A 2.406 0.25~0.35 1/1490 5.700 観測地点B 1/50016,500 9.770 0.50~0.80 観測地点C 2 1/1250 9,000 6,049 0.30~0.40 5,000 0.20~1.20 観測地点D 1 1/110 1,228 0.40~0.90 観測地点F 1/470 2.800 781 1/1700 観測地点F 2 7,800 7,512 0.40~2.20

表-1 各観測地点諸元

※山本4を参考に、河床勾配によりセグメント1(1/60-1/400)、セグメント2(1/400-1/5000)、セグメント3(1/5000-水平)に従って分類

いった洪水中の粗度の変化を適切に捉えているかの指標 として用いる.両式を以下に示す.

$$\mathrm{RMSE} = \sqrt{\frac{\sum (n_{cal} - n_{obs})^2}{N}} \qquad (10)$$

相関係数 =
$$\frac{\sum (n_{cal} - \overline{n_{cal}})(n_{obs} - \overline{n_{obs}})}{\sqrt{\sum (n_{cal} - \overline{n_{cal}})^2} \sum (n_{obs} - \overline{n_{obs}})^2}$$
 (11)

ここで、 n_{cal} は計算粗度、 n_{obs} は逆算粗度、 n_{cal} は計 算粗度の平均値、 $\overline{n_{obs}}$ は逆算粗度の平均値、Nはデー タ数である。例えば、RMSEが小さく相関係数が負の値 であれば、計算粗度と逆算粗度の値は全体的に近いが、 洪水中の粗度の増加・減少は逆の傾向であることを表す。

本研究では粒径0.1 mmから500 mmまで0.1 mmごとに 5,000通りの粒径を想定し、それぞれの粒径における RMSE,相関係数を計算し、RMSEが小さくかつ相関係 数が1に近い粒径を選定した。それぞれの観測地点で推 定された粒径、その時の粗度係数のRMSE及び相関係数 を表-2に示す。平成22年に実施された観測地点D付近に おける河床材料調査によると、表層の50%粒径は約109 mmであるのに対し、本研究による推定粒径は13.4 mmで あり比較すると小さい値となっている。この結果は、 50%粒径ではなく洪水中の移動土砂の粒径を採用した本 永らの成果とも整合している。

(4) 粗度の推定精度及び_{て_{*} - _{て*}'関係の検証}

各観測地点における粗度の推定精度に着目する. 観測 地点Dを除く5地点のRMSEの値に着目すると, 10³ m^{-1/3}s のオーダーである.一般的には河道の粗度係数は10² m^{-1/3}sのオーダーであることから, RMSEが十分小さく粗 度係数が良好に再現されていることがわかる.また,相 関係数に着目すると,観測地点Dと観測地点F以外の4地 点は相関係数が良好な値を示しているが,上記2地点は 0.5程度であり比較的低い値となっている.この2地点は 双方とも表-1で示した通り最大フルード数が1.0を超え るような地点であり,洪水規模が大きい場合は粒径の推 定だけでは粗度を整合させることが困難であることが示 唆されている.

ここで、それぞれの観測地点で推定された粒径を用いて計算した $\tau_{*} - \tau_{*}$,関係及び粗度係数の変化を図-4に示す、観測地点ごとに岸・黒木の理論を示す実線の形状が

表-2 各観測地点において推定された粒径・ 粗度係数のRMSE及び相関係数

	粒径(mm)	RMSE (m^−1/3•s)	相関係数
観測地点A	11.1	0.0015	0.88
観測地点B	98.8	0.0026	0.68
観測地点C	24.3	0.0024	0.74
観測地点D	13.4	0.0223	0.47
観測地点E	2.4	0.0033	0.76
観測地点F	0.5	0.0043	0.52

異なるが、これは相対水深の違いによるものである. な お、1回の観測データごとに相対水深の値は異なるが、 図に示した実線は全データ平均の相対水深に対するもの である. また、観測地点Aの図にDune I~Antiduneを記 入しているが、これは各実線に対応する河床形態を表す. τ_* が式(6)よりも大きくなるとDune IからDune IIまたは Transition Iに移行する. なお, 岸・黒木によると Transition IIでは τ_* と τ_* 'は独立に変化するとされており 定式化されていない. そのため本研究では, τ. が式(7) で示される値を超えた時にDune IIからAntiduneに移行す ると仮定している. また, Transition IとFlatの閾値は式 (3)と式(4)を連立して解くことで求まる.また、図の点 線は $\tau_* = \tau_*$ 'を示すラインであるが、この点線と実線が 離れているほど τ_* (全抵抗)と τ_* '(表面抵抗)の差, つまり τ_{\star} "(形状抵抗)が大きく、小規模河床波が発達 していることを表す. 以下ではそれぞれの観測地点の結 果について考察する. なお, 粗度は $n-\tau_*$ 'としてプ ロットしており、右縦軸に示している.

a) 観測地点A

計算粗度は逆算粗度を非常に精度良く再現していることがわかる. $\tau_* - \tau_*$ 関係についても岸・黒木が提案したDune Iにおける理論と良く整合していることが読み取れる. **表**-2のRMSE,相関係数の値からも観測地点Aが最も精度良く粗度係数を推定できていることがわかる.

b) 観測地点B

観測地点Aと同様に計算粗度は逆算粗度を良好に再現 していることがわかる. ただし, τ.'が大きい時に逆算 粗度が増加から減少に転じているのに対し、計算粗度は 減少していない.この理由は $\tau_{*} - \tau_{*}$ 関係から説明でき, 河床形態がDune IのままTransitionに移行しないためであ る. また, $\tau_* - \tau_*'$ 関係に着目すると $\tau_* - \tau_*'$ が実線と点 線の交点よりも左下にプロットされている.実線と点線 の交点の τ_{α} は小規模河床波が発生し始める時の τ_{α} であ るため、これより小さい時は理論的には小規模河床波が 発達しないことになる. これは小規模河床波の変化によ ると考えられる逆算粗度の変化と矛盾する.表-1に示し たフルード数の範囲からも小規模河床波の発達には十分 な洪水規模だったと推察される. 今回はRMSEと相関係 数から機械的に粒径の選定を行い98.8 mmとなったが, この矛盾を解決するためには粒径の設定方法だけではな く他の要因も合わせて精査する必要があると考える.

c) 観測地点C

 τ_* 'が小さい時には計算粗度が過少となるものの,全体として粗度が良く再現されている.ただし, $\tau_* - \tau_*$ '関係に着目すると,実線とプロットの傾きが異なり,実線の勾配がプロットの勾配よりも急であることがわかる. τ_* 'が小さくなるにつれて実線とプロットが離れるが,これが上記の粗度係数の誤差につながっていると考えられる.

d) 観測地点D

 τ_* がDune Iの領域を超えるが、観測地点Dについては Dune IIを経由すると仮定している. 粗度に着目すると、 上記で考察した3地点とは異なり計算粗度と逆算粗度が 乖離している.具体的には計算粗度が全体として過少で あり**表-2**からも観測地点DのRMSEが特に大きいことが 読み取れる.粗度変化については,粗度が減少傾向にあ ることは再現できている.しかしながら,逆算粗度が終 始減少し続けていることから河床形態はTransitionである ことが推察されるが,それに対して計算粗度は途中から 増加に転じており,これは τ_* がAntiduneの領域に入って いるためである. 今回仮定した $\tau_* - \tau_*$ '関係ではDune II から直接Antiduneに変化するが, Transition IIの $\tau_* - \tau_*$ '関係式を与える必要性が示唆されている.

e) 観測地点E

観測地点EではTransition Iを経由すると仮定している. τ_* 'が大きい時に逆算粗度が増加に転じているのに対し て計算粗度は底打ちになり増加しないという傾向はある ものの, τ_* 'が小さい範囲では計算粗度は逆算粗度を良



図-4 $\tau_* - \tau_*$ '関係及び粗度係数

く再現している. $\tau_* - \tau_*' o \mathcal{T} u \rightarrow h c 着目すると, \tau_*$ の増加とともに $\tau_* と \tau_*' o 差が小さくなるが, \tau_* = \tau_*'$ $に到達する前に再び<math>\tau_* と \tau_*' o 差が増加に転じる. 一方$ $で実線は<math>\tau_* = \tau_*'$ まで到達すると仮定しているため, こ の違いが粗度変化の違いに表れている.

f) 観測地点F

観測地点FではTransition Iを経由すると仮定している. 粗度の変化を見ると粗度が減少している様子が再現され ているが、 τ_* 'が小さい時に計算粗度が過大であり τ_* 'が 大きい時は過少であることが見受けられる. $\tau_* - \tau_*$ '関 係から説明するには、実線とプロットの同一の τ_* に対 する τ_* 'の値に着目すればよい.すなわち、同一の τ_* に 対して実線の τ_* 'の方がプロットの τ_* 'よりも小さいとき は流体抵抗を大きく評価しているため計算粗度が過大に なり、逆に実線の方がプロットよりも大きいときは計算 粗度が過少になる.

上記の考察より、観測地点A,観測地点B,観測地点C, 観測地点Eについては粗度変化の再現性に若干の課題が 残されている地点も存在するが、全体としては良好に再 現できている.ただし、観測地点Bについてはより深い 検討が必要である.一方、洪水規模が特に大きい観測地 点Dと観測地点Fについては再現性に課題が残る結果と なった.課題が残されている地点については、粒径だけ でなく他の要因についても精査する必要がある.例えば、 すでに述べた通り岸・黒木は実験結果のプロットに基づ いて式(1)~式(5)を導出しているが、現場の観測データ に基づいてこれを再考する必要性も考えられる.

5. 流速及び流量の検証

図-3に示した手法を適用して流速及び流量を算出し、 実測値と比較する.流速の計算結果について、6観測地 点のうち、観測地点Aと観測地点Dの結果を図-5に示す. 観測地点Aについては良好に推定できているのに対して、 観測地点Dについては計算流速が過大である.図-4にお いて観測地点Dで計算粗度が過少に推定されたことが流 速値の過大な推定につながっている.次に図-6に6観測 地点における流量の推定結果を示す.実測流量,H-O式 により推定された流量(以下, H-Q流量),本手法によ り計算された流量(以下,計算流量)を比較する.ここ で、H-O式は $H = aO^{\frac{1}{2}} + b$ を仮定し、本研究で使用し たデータのみに対して最小二乗法を適用して係数a, bを 求めることで近似曲線を作成しH-Q式とした.計算流量 については、本手法を用いて算出された流速に観測され た流積を乗じることで計算流量としている. 図-6に着目 すると、観測地点Aと観測地点CはH-Q流量、計算流量 ともに実測流量を良好に再現していることがわかる. 観 測地点Bについて、実測流量は複数回変曲している.H-Q流量は2次曲線で表されるためこれを再現できないの に対し、計算流量はこの変曲を良好に再現していること がわかる. H-O流量と違い, 流量を直接算出する訳では なく粗度の変化を反映しながら水理学的な理論に則って 流速を算出した成果であるといえる. ただし, 流量が特 に大きい時には計算流量に1.800 m³/s程度の誤差が生じ ており、これは図-4において τ_* 」が大きい時に計算粗度 が過大になっており、流速が過少になるためである. 観 測地点Dについて、H-Q流量、計算流量ともに実測流量 の再現性が他の観測地点に比べて低下する. そもそも水 位-実測流量のプロットがかなりばらついているが、こ の理由としては、観測地点Dは河床変動が激しい地点で あることが大きな理由として考えられる. このような観 測地点では時々刻々と変化する河床高を適切に推定しな がら流量値を算出する必要がある.例えば、図-3の手順 を逆にたどり、流速を観測して水深を推定し流量値を得 る手法が考えられる. 観測地点Eについて, 流量が比較 的小さい時は良好に推定できているが、流量規模が大き くなるにつれて計算流量が過大になる. 図-4で示された 通りτ_{*}'が大きい時に計算粗度が過少になるため流速が 過大になり流量値の誤差につながっている. 観測地点F について、概ね良好であるが若干計算流量が過大である. これについても図-4の結果を見ると、 τ_* 'が大きい時に 計算粗度が過少であるために流量が過大になっている.



以上の考察より、観測地点A,観測地点B,観測地点C については本手法により流量を精度良く推定できること が示された.また、観測地点E,観測地点Fについては 流量が大きい時にさらに過大になる傾向が見られた.図 -4と合わせて考えると、 τ_* 'が大きい時に粗度を過少に 推定すると流量値を過大に推定することがわかる.また、 観測地点Dは河床変動の影響を大きく受けていることが 考えられる.萬矢ら¹⁰によると、河床変動が激しい地点 では河床高の変化を考慮して算出した流量値と考慮しな い流量値は大きく異なることが報告されている.このよ



うな観測地点では河床高の変化を考慮した流量値を得る 手法を確立することが重要である.

6. まとめ

本研究で得られた結果を以下にまとめる.

1) 6観測地点において $\tau_* - \tau_*$ 関係から計算される粗度 係数に着目して粒径を推定した.推定された粒径 は河床材料調査による平均粒径よりも小さくなっ たが、これは本永らによる検討とも整合する.



図-6 流量の推定精度

- 2) 推定された粒径を用いて粗度係数及び $\tau_* \tau_*$ '関係 を検証した結果,比較的小規模な洪水に関しては 計算粗度は逆算粗度を概ね良好に再現できること が示された.比較的大規模な洪水に関してはさら に検討を進める必要があり, $\tau_* - \tau_*$ '関係式につい て再考する必要性が示唆された.
- 3) 本手法で計算された流量が実測流量を良好に再現できる例を確認した。特に水位-流量関係が変曲し H-Q式ではうまく再現できない観測地点でも本手法を用いることで良好に再現できる例が示された。

今後は比較的大規模な洪水のデータに対しても本手法 を適用できるように $\tau_* - \tau_*$ '関係の検証を進めていく必 要がある.具体的には,観測データの $\tau_* - \tau_*$ 'プロット を考慮しながら岸・黒木が提案している式の係数を再検 討することや,Transition IIに対して $\tau_* - \tau_*$ '関係を与え る方策を検討していきたい.

謝辞:本研究を実施するにあたり国土交通省各河川事務 所から貴重なデータを提供して頂いた.ここに記して謝 意を表する.

参考文献

- Simons, D. B. and Richardson, E.V.: Forms of bed roughness in alluvial channels, Journal of the Hydraulics Division, Proc. ASCE, Vol. 87, No.3, pp. 87-105, 1961
- Engelund, F.: Closure to "Hydraulic Resistance of Alluvial Streams," Journal of the Hydraulics Division, ASCE, Vol. 93, No. HY-4, pp. 287-296, 1967

- 岸力,黒木幹男:移動床流れにおける河床形状と流体抵抗(I),北海道大学工学部研究報告, pp.1-23, 1972
- 山本晃一:構造沖積河川学-その構造特性と動態,山海堂, 2004
- 5) 山口里実,泉典洋:デューン-平坦床遷移過程にみられる 亜臨界分岐現象,土木学会論文集,No.740/II-64, pp.75-94, 2003
- 6) 泉典洋,山口里実:デューン-平坦床遷移再考,土木学会 論文集B, Vol.62 No.4, pp.360-375, 2006
- 7) 柿沼孝治,井上卓也,赤堀良介,武田淳史:千代田実験 水路の移動床抵抗に関する研究,土木学会論文集B1(水 工学), Vol.69, No.4, I_1087-I_1092, 2013
- Chang, H.H: Fluvial Processes in River Engineering, John Wiley & Sons, Inc., 1988
- Yoshiki Motonaga, Atsuhiro Yorozuya and Yoichi Iwami: Direct measurement of river-bed form resistance in rivers with sand waves, River Flow 2014, pp. 273-278, 2014
- 10) A. Yorozuya, Y. Motonaga, Y. Iwami, T. Furuyama, and K. Ogiwara: Water Discharge Measurement with aDcp in High Speed Flow with High Sediment Concentration, 9th International Symposium on Ultrasonic Doppler Methods for Fluid Mechanics and Fluid Engineering, pp. 21-24, 2014

(2015. 2. 13受付)