土砂の粒度分布形状及び粒度の予測法が 交互砂州の変動特性に与える影響 EFFECT OF SHAPE OF SEDIMENT SIZE DISTRIBUTION AND MATHEMATICAL MODELS TO REPRODUCE SEDIMENT SIZE ON SPATIOTEMPORAL CHANGE

CHARACTERISTICS OF ALTERNATE BAR GEOMETRY

竹林 洋史¹・江頭 進治² Hiroshi TAKEBAYASHI and Shinji EGASHIRA

¹正会員 博士(工学) 徳島大学大学院准教授 ソシオテクノサイエンス研究部(〒770-8502 徳島市南常三島 2-1) ²正会員 工博 株式会社 NEWJEC 大阪本社河川グループ(〒531-0074 大阪市北区本庄東 2-3-20)

Effect of shape of sediment size distribution on alternate bar geometry is discussed by use of linear bed stability analysis and numerical analysis. Normal distribution, Talbot distribution, and bimodal distribution are chosen for sediment size distributions in the analysis. The results show that bar geometry on bed with bimodal type sediment has large difference from the others. Normal distribution with wide sediment size range is also tested and regularity of bar geometry is improved. Furthermore, bed load layer model is applied for reproduction of alternate bars and compared the results to those by exchange layer model. Spatiotemporal change of layers thickness is considered in bed load layer model and makes difference of reproduced bed geometry between two models.

Key words: sediment size distribution, non-uniform sediment, sediment sorting, sand bar, geometric characteristics

1. はじめに

河床材料の粒度分布幅が広いと水理量の時空間 的な変化に起因して砂礫の分級現象が発生する.砂 礫の分級現象は,流砂量の時空間的な分布に影響を 与えるため,形成される河床形状は一様砂のものと は異なってくる.砂礫の分級現象の影響を受けた交 互砂州の形状特性値と伝播特性値は,水路実験,理 論解析及び数値解析によりこれまで多くの研究が 行われている.水路実験については,福岡・五十嵐・ 人米¹⁾,三輪・大同²⁾,高橋・江頭・吉栖³などの 研究があり,一様砂河床よりも混合砂河床の方が川 幅/水深の小さい領域まで砂州の発生領域が広がる こと,平衡波高は混合砂河床の砂州の方が低くなる こと,河床表層の河床材料の平均粒径はクレストに おいて細粒化,淵から水衝部にかけて粗粒化する傾 向等が明らかとなっている.

理論解析では、小山・黒木・板倉⁴⁾、竹林⁵⁾, Lanzoni S.・Tubino M.⁶⁾,長谷川・藤田・目黒・竜澤⁷⁾、竹 林・江頭^{8.9)}などの研究があり、一様砂とほぼ同様 の線形の河床面不安定解析により,混合砂河床にお ける交互砂州の波長,波高,伝播速度は一様砂のそ れらと比較して,大きく異なる条件が存在すること を示した.さらに,河床表層材料の平均粒径の平面 分布は,クレストで細粒化,トラフで粗粒化するこ とが示された.

数値解析による検討は、Takebayashi H.・ Egashira S.・Jin H. S.¹⁰⁾と竹林・江頭⁸⁾により行われており, 混合砂河床における交互砂州の波長,波高,伝播速 度は,一様砂のそれらと比較し,それぞれ,短く, 低く,速くなることが示された.さらに,Takebayashi H.・Egashira S.¹¹⁾と竹林・江頭⁹は,混合砂河床に おいて十分発達した交互砂州の形状・伝播特性値の 変動特性について,実験,数値解析及び線形の河床 面不安定解析により検討を行っており,混合砂河床 では複数の複素伝播速度が発生し,これらの初期増 幅率のスケールが同程度である場合に,砂州が平衡 形状に到達しにくいことが明らかにされた⁹.

これらの既存の研究の多くは、一様砂河床におけ る砂州の特性に対する混合砂河床の砂州の特性の 違いについて検討している.しかし、混合砂の粒度

分布形状は一つではなく,混合砂の中でも粒度分布 形状が異なると砂州の形状が異なってくると考え られる.既存の研究を概観すると、粒度分布形状が 砂州の形状に与える影響は、 粒度分布形状が無数に 存在するため、十分な知見が得られていないようで ある.しかし、いくつかの代表的な粒度分布形状に 対して,砂州の形状特性がどのように異なるかを明 らかにすることは、混合砂河床で発生する現象を理 解する上で重要な情報を提供するものと考えられ る.本研究では、5種類の混合砂の粒度分布に対し て,砂州の形状特性がどのような影響を受けるかを 数値解析及び線形の河床面不安定解析により検討 を行った.一方,竹林・江頭⁹にも示されているよ うに, 交互砂州のような移動性砂州については, 粒 度分布を計算する層の厚さが砂州の形状特性に強 く影響を与える. これについて, Loc L. X. · Egashira S. • Takebayashi H.¹²⁾と同様に、交換層を掃流砂層と して捉えた解析を試み、従来の交換層モデルによる 砂州の形状とどのような違いが発生するかについ ても検討を行った.

2. 解析方法

(1) 数值解析

流れの計算は、水深平均された平面二次元流れの 支配方程式を用いる.河床近傍の流速は、水深平均 流速の流線の曲率より予測し、係数値は Engelund¹³ と同様の7.0を用いている.流砂量は芦田・道上式 ¹⁴⁾ に河床の局所的な勾配が流砂ベクトルに及ぼす 影響を考慮した芦田・江頭・劉¹⁵⁾の方法により求 める.粒度の計算は、交換層の下に遷移層を導入し た芦田・江頭・劉¹⁵⁾による方法とともに、Loc L. X.・ Egashira S.・Takebayashi H.¹²⁾による掃流砂層モデル も用いた. Loc L. X.・Egashira S.・Takebayashi H.¹²⁾の 式をデカルト座標系で表記するとともに、掃流砂濃 度の時間変化を考慮すると以下のようになる.

$$\frac{\partial c_b E_b f_{bi}}{\partial t} + (1 - \lambda) F_{bi} \frac{\partial z_b}{\partial t} + \frac{\partial q_{bxi}}{\partial x} + \frac{\partial q_{byi}}{\partial y} = 0$$
(1)

$$\frac{\partial c_b E_b}{\partial t} + (1 - \lambda) \frac{\partial z_b}{\partial t} + \frac{\partial}{\partial x} \left(\sum_{i=1}^n q_{bxi} \right) + \frac{\partial}{\partial y} \left(\sum_{i=1}^n q_{byi} \right) = 0 \quad (2)$$

$$\frac{E_{be}}{d_m} = \frac{1}{c_b \cos\theta (\tan\phi - \tan\theta)} \tau_{*m}$$
(3)

ここに、 c_b は掃流砂の濃度、 E_b は掃流砂層厚であり 本研究では平衡掃流砂層厚 E_{be}^{16} と同一である. f_{bi} は掃流砂層内の i 粒径階の土砂の存在率、 z_b は河床 位、 q_{bxi} と q_{byi} は、それぞれ、流下方向と横断方向 の i 粒径階の掃流砂量、 λ は河床面以下の土砂の空

	粒径階	粒径(mm) 7		存在率(%)
	粒径階1	0.5		32.4
Case 1	粒径階2	0.8		32.4
	粒径階3	1.9		35.2
_	粒径階1	0.35		32.4
Case 2	粒径階2	1.032	2	32.4
	粒径階3	1.82		35.2
_	粒径階1	0.425		40.0
Case 3	粒径階2	0.8		5.0
_	粒径階3	1.6		55.0
表 2	理論解析および数値解析に用いた水理条件			
	河床材料	$\sqrt{d_{\scriptscriptstyle 84}/d_{\scriptscriptstyle 16}}$	モデル	初期層厚
				(mm)
Case 1	河床材料1	1.96	交換層	6.0
Case 2	河床材料2	2.32	交換層	6.0
Case 3	河床材料3	2.01	交換層	6.0
Case 4	河床材料4	2.75	交換層	6.0
Case 5	河床材料5	5.68	交換層	6.0
Case 6	河床材料1	1.96	交換層	0.4
Case 7	河床材料1	1.96	掃流砂層	0.4
100				
90			/	/
80				

通過百分率(9 60 50 (2粒径型 40 30 河床材料2 (タルボット型) 20 10 0 0.00001 0.0001 0.001 0.01 粒径(m) 図-1 解析に用いた河床材料の粒度 隙率, dm は掃流砂の平均粒径, θは河床勾配, φは砂 の内部摩擦角, n は粒径階の数, て*m は平均粒径に対 する無次元掃流力である. Fbi は河床上昇の場合と 河床低下の場合で異なり,河床上昇の場合は掃流砂 層内の i 粒径階の存在率,河床低下の場合は河床面 以下の土砂の i 粒径階の存在率である.本モデルと 従来の交換層モデル^{15,17,18)}との違いは、交換層を掃

流砂層として扱っている点である.これにより,こ れまで物理的な意味が曖昧であった交換層に掃流 砂層として物理的意味を与えることにより,層厚を 力学的に決定できるようになっている.

(2) 理論解析

数値解析とほぼ同様な場を対象とした線形の河 床面不安定解析を行う.ただし,流れの基礎方程式 における乱流拡散項は無視するとともに,河床近傍 の流速は,水深平均流れの流向と一致させている. 流砂量式は Meyer-Peter and Müller¹⁹⁾の式を用いる. 粒度の計算は単層のみの解析とする.掃流砂層モデ ルによる線形化及び無次元化された式は,粒径階ご

表1 各粒径階の代表粒径と存在率



との土砂の質量保存則以外は竹林・江頭⁹⁾と同様で ある.以下に $E_b=E_{be}$ とし,式(1)を線形化及び無次 元化した式を示す.

$$2ikA_{si}\alpha_{i}\hat{u} + lA_{si}\hat{v} + \left(l^{2}A_{si}\beta_{i} - ik\overline{c}\right)\hat{z}_{b}$$
$$-(ik\overline{c}\gamma I + 2ikqA_{si}\alpha_{i})\hat{h} - 2ikqA_{si}\alpha_{i}\hat{d}_{m} \qquad (4)$$
$$+ \left(-ik\overline{c}\gamma I + ikA_{si}\right)\hat{f}_{bi} = 0$$

ここに, $\alpha_i = 1.5 [\tau_{*i0}/(\tau_{*i0} - \tau_{*ci})]$, $\beta_i = \sqrt{\tau_{*ci}/(\mu_k \mu_s \tau_{*i0})}$, $\gamma = 1/[c_b \cos\theta(\tan\phi - \tan\theta)]$, $A_{si} = q_{bi0}/[(1-\lambda)u_0h_0]$, $q = 2.5/[6.0+2.5\ln(h_0/d_{m0})]$, $u \ge v$ は縦断方向と横断方向の水深平均流速, h は 水深, $k \ge l$ は流下方向と横断方向の波数, c は複素 伝播速度, F はフルード数, l は河床勾配, $\tau_{*i} \ge \tau_{*ci}$ は i 粒径階の無次元掃流力と無次元限界掃流力, μ_k $\ge \mu_s$ は動摩擦係数と静止摩擦係数である. $^{-1}$ は無次 元振幅, -は無次元量, 添え字の0は等流場の値を 示す. 掃流砂層モデルと交換層モデルの違いは, 式 (4) の左辺の $\hat{h} \ge \hat{f}_{bi}$ の係数として現れている. 複 素伝播速度は, 以上の連立方程式から得られる係数 マトリックスのディターミナントが0 となる条件

から得ている.なお,式の特性上,特性曲線の数が 粒径階の数と一致するため,これらの複素伝播速度 (増幅率曲線)は粒径階の数だけ発生するが,それ ぞれの複素伝播速度は各粒径階に対応したもので はない⁹⁾.これは,全ての変数を含む一連の連立方 程式を解いた結果として複素伝播速度が得られて おり,n粒径であれば,変数それぞれに対してn個 の波が発生するためである⁹⁾.

(3) 解析条件

数値解析における計算領域は,長さ60m,幅0.3mの固定側岸を有した直線矩形水路を想定したものである.初期河床形状は,巨視的には平坦床であるが,粒径の100分の1程度のスケールのランダムな擾乱を河床全体に与えている.給水は,上流境界か



ら一定流量を与える.上流境界における流砂量は, 境界における水理量をもとに, 芦田・江頭・劉¹⁵⁾ により算出された量を与える.粒径階の数は 10 と した.幅・水深比は 25,平均粒径に対する無次元 掃流力は 0.035 であり,平均粒径に対する無次元限 界掃流力は 0.035 とした.河床勾配は 1/90 である. 理論解析に用いた水理条件は,数値解析に用いた条 件と同一である.ただし,粒径階の数は粒度分布形



状の違いを表現できる最小の数である 3 とした. Case 1~Case 3 の各粒径階の代表粒径と存在率を表 1 に示す.

表2に解析条件,図-1に解析に用いた河床材料 を示す.河床材料1は竹林・江頭⁹により用いられ ていた粒度であり,正規分布に近いものである.河 床材料2はタルボット型,河床材料3は2粒径型で ある.河床材料4と5は河床材料1と同様に正規分 布に近い形状であり,標準偏差が2.75,5.68と広い ものである.これら5種類の河床材料の平均粒径は 同一である.Case1~Case5の解析では,交換層厚 として 6.0mmの一定値を与えている.Case7につ いては,式(3)より計算し,層厚は時空間的に変化し ている.Case6については,Case7と同値の初期層 厚を交換層に与え,時空間的に一定としている.

3. 結果と考察

(1) 粒度分布形状の影響

図-2は、理論解析により得られた Case 1~Case3 の微少擾乱の初期増幅率の縦断方向の波数kに対す る分布を示す.正規分布に近い Case 1 とタルボット 型の Case 2 を比較すると、その違いは顕著に表れて いないことがわかる.一方, Case 3 と他の 2 ケース を比較すると、Case 3 では 3 つの 擾乱の内, 2 つが 卓越し,両者の最大増幅率の値がほぼ等しくなって いる.これは,竹林・江頭⁹による考え方に従うと, 波数の異なる二つの擾乱が発達する可能性を示し ているものであり、2 粒径型の粒度による砂州の形 状は時間的に変動し, 平衡状態に到達しないことを 示している.次に、数値解析によって得られた河床 形状について検討を行う. 図-3の(a)~(c)は, 5400s における河床形状を示す.また,図-4に5400sにお ける波高の値の頻度分布を示す. なお, 図-5 に示 すように、5400s において河床形状は十分発達して いる. Case 1 と Case 2 を比較すると、Case 2 の方が 波高が若干高いとともに局所的な河床形状の違い はあるが、大局的には大きな違いは見られない. 一 方, Case 3 と他の 2 ケースを比較すると, Case 3 の 方が波高が明らかに高くなっており,砂州の形状の 空間的な変化も非常に少なくなっている.これは, 理論解析で得られた結果と反対の関係となってい



図-6 粒度分布幅が微少擾乱の増幅率に与える影響

る. このような違いが発生した原因を明らかにする ため、図-3の(d)と(e)として、3600sにおける Case 2 と Case 3の河床形状を示す. 3600sにおける河床形 状を見ると、Case 3の交互砂州の波高は Case 2のそ れより低くなっており、砂州形状の空間的な変化が 大きくなっていることがわかる. これは、粒径階が 2つの場合は、一つの粒径階の存在率の増加はもう 一方の粒径階の存在率を強制的に減少させるため、 特定の波数の卓越化を促進するためと考えられる. つまり、理論解析が線形解析であり、図-2で示さ れたものが初期増幅率であることを考えると、 3600sにおいては線形場としての特性が残されてい



図-7 粒度分布幅が砂州形状に与える影響

るが,5400s においては,2 粒径型の場合,発達した擾乱同士の非線形的な影響が卓越し,線形解析で得られた結果が適用できないものと判断される.

これらの結果は、辻本・本橋²⁰⁾に代表されるよう に、混合砂を2粒径として扱い、線形解析によって 現象を検討することがあるが、これは縦断分級のよ うに河床の凹凸がほとんど無く、線形場として扱え るときには有効であるが、交互砂州のように波高が 高く、擾乱間の非線形性が強くなると、2粒径型の 河床材料を有する場合は適用が難しいことを示し ている.さらに、連続的な粒度を有した砂州に対し ても粒径階を2粒径として解析を行うと、得られる 結果は大きく異なることを示している.一方、正規 分布やタルボット型のように粒径が連続的に変化 し、粒径階を3粒径階以上で扱うと、既存の解析結 果^{4)~9)}を見る限り、線形解析でも発達した砂州の特 徴をある程度表現できているようである.

(2) 粒度分布幅の影響

図-6 に, 理論解析により得られた Case 4 と Case 5 の微少擾乱の初期増幅率の波数kに対する分布を示 す.これらより、粒度の分布幅が広くなるにつれ、 砂州の不安定領域が広がるとともに,一つの擾乱が 卓越する傾向があることがわかる. さらに、3つの 増幅率曲線のうち, 増幅率の大きい2つの増幅率曲 線を見ると,最大増幅率となる波数が,粒度分布幅 が広くなるにつれて近づいてきており,時空間的な 変化の少ない砂州が形成されることが予想される. 図-7 に、数値解析により得られた Case 4 の交互砂 州を示す. 図-4 と図-7 より, Case 1 と比較すると, 砂州の粒度分布の幅が広がると,砂州形状の空間的 な変化が小さくなるとともにクレストが鋭角な砂 州が形成されていることがわかる. なお, Case 5 に ついては、理論解析における最小粒径が 0.1mm で あるのに対し、数値解析では 10 粒径階のため最小 粒径が 0.02mm となり、流砂における細粒土砂が非 常に多くなり、安定した計算結果は得られなかった.

(3) 掃流砂層モデルによる交互砂州

図-8は、理論解析により得られた Case 6 (交換層 モデル) と Case 7 (掃流砂層モデル)の微少擾乱の



初期増幅率の波数 k に対する分布を示す.両者を比 べると, Case 7 では一つの増幅率曲線が卓越してお り, Case 6 と比べて,時空間的な変化の少ない砂州 が形成されることが予想される.図-9 に,数値解 析により得られた Case 6 と Case 7 の河床形状を示 す.図-4 及び図-9 の結果は,理論解析の結果と同 様に, Case 7 の方が周期性の高い砂州が形成されて いることがわかる.これらの解析結果の違いは,掃 流砂モデルにおいて,層厚の時空間的な変化が考慮 されていることと土砂濃度の評価方法が異なるこ とに依存している. なお, 交換層モデルでは, 層厚 が一義的に決定されないため, Case 1 と Case 6 のど ちらの層厚が適切であるかは実現象との比較によ り判断され, 解析結果の解釈に問題が残るが, Case 7 では層厚は一義的に決定されるため, 実現象と解 析結果の違いについて, 力学的な説明が容易となる.

4. 結論

いくつかの代表的な混合砂の粒度分布に対して, 砂州の形状特性がどのような影響を受けるかを数 値解析及び線形の河床面不安定解析により検討を 行った.さらに,交換層を掃流砂層として捉えた解 析を試み,従来の交換層モデルによる砂州の形状と どのような違いが発生するかについても検討を行 った.得られた結果をまとめると以下のようになる.

- (1) 正規分布型の粒度分布による交互砂州形状とタ ルボット型の粒度分布によるそれとの違いは, タルボット型の方が波高が若干高いとともに局 所的な河床形状の違いがあるが,大局的には大 きな違いは見られなかった.
- (2) 2 粒径型の粒度分布による交互砂州の形状は,線形の河床面不安定解析と数値解析で反対の結果が得られた.これは、2 粒径型の場合は、発達した擾乱同士の非線形的な影響が卓越し、もはや線形解析で得られた結果を発達した砂州には適用できないためと考えられる.これらの結果は、線形解析によって発達した砂州の特性を明らかにする場合、2 粒径型の河床材料を有する砂州には適用が難しいこと、さらに、連続的な粒度分布形状を有した砂州に対しても粒径階を2 粒径として解析を行うと、得られる結果は大きく異なることを示している.
- (3) 一方,正規分布やタルボット型のように粒径が 連続的に変化し,粒径階を3粒径階以上で扱う と,既存の解析結果^{4)~9)}を見る限り,発達した 砂州の特徴を表現できているようである.
- (4) 粒度の分布幅が広くなるにつれ,砂州の不安定 領域が広がるとともに,時空間的な変化の小さ い砂州が形成される.
- (5) 掃流砂層モデルでは層厚の時空間的な変化が 考慮されていること,掃流砂層モデルと交換層 モデルでは土砂濃度の評価方法が異なること, さらには交換層モデルでは層厚の決定方法が不 明確なこと等により,交互砂州の形状特性は, 交換層モデルと掃流砂層モデルで異なってくる.

謝辞:本研究は,平成 19 年度科学研究費補助金基 盤研究(A) (研究代表者:清水康行)の助成を受 けて行われた.記して謝意を表します.

参考文献

- 福岡捷二,五十嵐崇博,久米正浩:非定常流れにおける河床 形状の変化過程に関する研究,第29回水理講演会論文集, pp.479-484, 1985.
- 三輪浩,大同淳之:混合砂河床における交互砂州の形状特性 と河床砂の分級性状、関西支部年次学術講演概要、II-59,1995.
- 高橋史峰、江頭進治、吉栖雅人:砂州の形状特性値に及ぼす 混合砂の影響,関西支部年次学術講演概要,II-68,1995.
- 4) 小山慎一郎, 黒木幹男, 板倉忠興: 粒度組成を考慮した砂州 の発生条件に関する理論的研究, 第 53 回年次学術講演会講 演概要集, 第2部, pp.450-451, 1998.
- 竹林洋史:直線河道の砂州に関する土砂水理学的研究,立命 館大学学位論文, pp. 45-78, 1999.
- Lanzoni S. and Tubino M.: Grain sorting and bar instability, J. Fluid Mech, vol. 393, pp. 149-174, 1999.
- 7) 長谷川和義・藤田豊彦・目黒司樹・竜澤宏昌:河床不安定 及び分級不安定をともなう急勾配混合砂礫河床の形態,水 工学論文集,第44巻,pp.659-664,2000.
- 竹林洋史, 江頭進治: 混合砂河床における砂州の動態, 水工 学論文集, 第45巻, pp. 727-732, 2001.
- 竹林洋史, 江頭進治: 混合砂河床における交互砂州の変動特性, 水工学論文集, 第51巻, pp. 1033-1038, 2007.
- Takebayashi H., Egashira S. and Jin H. S. : Numerical simulation of alternate bar formation, Proc. of 7th ISRS, pp.733-738, 1998.
- Takebayashi H. and Egashira S. : Instability of developed alternate bar on non-uniform sediment bed, XXIX IAHR Congress Proceedings, Theme D, Vol. II, pp.362-368, 2001.
- 12) Loc X. L., Egashira S. and Takebay ashi H.: Investigation of Tan Chau Reach in Lower Mekong Usng Field Data and Numerical Simulation, 水工学論文集, 第48巻, No.2, pp. 1057-1062, 2004.
- Engelund, F. : Flow and Bed Topography in Channel Bends, Jour. of Hy. Div. ASCE, Vol. 100, No. HY11, 1974.
- 14) 芦田和男,道上正規:移動床流れの抵抗と掃流砂量に関する
 基礎的研究,土木学会論文報告集,第206号,pp.59-69,1972.
- 5) 芦田和男, 江頭進治, 劉炳義: 蛇行流路における流砂の分級 および河床変動に関する数値解析, 水工学論文集, 第35巻, pp.383-390, 1991.
- 16) Egashira, S. and Ashida K. : Unified view of the mechanics of debris flow and bed-load, Advances in Micromechanics of Granular Materials, (Edited by H.H.Shen et al.) Elsevier, (1992) 391-400.

17) 平野宗夫: Armoring をともなう河床低下について, 土木学 会論文報告集, 第195号, pp. 55-65, 1971.

- 18) Parker G. : Selective Sorting and Abrasion of River Gravel: Theory, Jounal of Hydraulic Eng., ASCE, 117, No. 2, pp. 131-149, 1991.
- Meyer-Peter, E. and Müller, R. : Formulas for bed-load transport, Proc. 2nd IAHR Meeting, pp. 39-64, 1948.
- 20) 辻本哲郎,本橋健:混合砂礫床におげる縦断方向の交互分級の形成とその卓越波長,水理講演会論文集,第33巻,pp 409-414,1989.

(2007. 9.30 受付)