平成18年度 土木学会北海道支部 論文報告集 第63号

感潮域における地形形成シミュレーション

Simulation of at geography at tidal area

北海道大学大学院工学研究科	学生員	舛屋繁和(Shigekazu Masuya)
北海道大学大学院工学研究科	正員	清水康之(Yasuyuki Shimizu)

1.はじめに

地球上には様々な地形が存在するが,感潮域における 複雑な平面形状を有する水路も,その1つである.この ような水路は世界中に存在し,イタリアのベニスラグー ン(図-1)やオランダのトゥエンテ(図-2)のものが有 名である.一方,このような水路は我が国にも存在し, 例えば北海道に存在する野付半島湿原(図-3)のように, 植生の繁茂によって美しい景観を創出している.しかし ながら,このような水路は長い年月をかけて形成された ものであるため,どのように形成されたかが未だ解明さ れておらず,自然保護の観点からも,その形成過程を明 らかにすることは非常に重要な課題である.

図-3を見ても分かるように,これらの水路は上流からの陸水によって形成された河川ではない.一般に,このような水路は潮位変動の影響で形成されたといわれており,近年ではD'Alpaosら¹⁾の比較的簡易なモデルによる再現計算や,Tambroni & Seminara²⁾によるベニスラグーンにおける土砂輸送解析等が行われているが,物理的な土砂輸送モデルを用いて水路自体を再現した例は少ない.本研究では,このような潮位変動によって形成された水

路(以降「タイダルクリーク」と呼ぶ)の形成過程を明 らかにするために,既存の比較的簡易な2次元河床変動 計算モデルを用いて,潮位変動の影響による水路形成の シミュレーションを行った.



図-1 イタリア・ベニス(Google Mapより)



図-2 オランダ・トゥエンテ (Google Mapより)



図-3 野付半島湿原3)

2.数値計算モデルの概要

(1) 流れの計算モデル

本研究では,流れの計算モデルとして2次元浅水流方 程式を用いた.連続の式を「式(1)」に,*x、y*方向の運 動方程式を「式(2)」「式(3)」に,それぞれ示す.

$$\frac{\partial h}{\partial t} + \frac{\partial(uh)}{\partial x} + \frac{\partial(vh)}{\partial y} = 0$$
(1)

$$\frac{\partial(uh)}{\partial t} + \frac{\partial(u^2h)}{\partial x} + \frac{\partial(uvh)}{\partial y} = -gh\frac{\partial H}{\partial x}$$
$$-\frac{\tau_x}{\rho} + \frac{\partial}{\partial x} \left[v_t \frac{\partial(uh)}{\partial x} \right] + \frac{\partial}{\partial y} \left[v_t \frac{\partial(uh)}{\partial y} \right] \quad (2)$$

$$\frac{\partial(vh)}{\partial t} + \frac{\partial(uv h)}{\partial x} + \frac{\partial(v^2h)}{\partial y} = -gh\frac{\partial H}{\partial x}$$
$$-\frac{\tau_y}{\rho} + \frac{\partial}{\partial x} \left[v_t \frac{\partial(vh)}{\partial x} \right] + \frac{\partial}{\partial y} \left[v_t \frac{\partial(vh)}{\partial y} \right]$$
(3)

ここで, *x*, *y*: それぞれ互いに直行する平面状の座標, *t*:時間, *u*, *v*: *x*, *y*方向の水深平均流速, ρ: 水の密 度, *h*:水深, *H*:水位, *g*:重力加速度, *v*_t: 水深 平均に関する渦動粘性係数である.また,渦動粘性係数 は「式(4)」によって求める.

$$v_t = \frac{\kappa}{6} U^* h \tag{4}$$

なお, *r_x, r_y*は, それぞれ*x*, *y*方向の河床せん断力を表し, 「式(5)」「式(6)」によって算出する.

$$\tau_{x} = \frac{\rho g n^{2} u \sqrt{u^{2} + v^{2}}}{h^{\frac{1}{3}}}$$
(5)

$$\tau_{y} = \frac{\rho g n^{2} v \sqrt{u^{2} + v^{2}}}{h^{\frac{1}{3}}}$$
(6)

ここで, g: 重力加速度(9.8), n: マニングの粗度係数 である.

(2) 土砂輸送計算モデル

本研究では, 掃流砂と浮遊砂を考慮した土砂輸送モデ ルを用いた土砂輸送計算モデルを用いた.「式(7)」に 全流砂連続式を示す.

$$\frac{\partial z}{\partial t} + \frac{1}{1 - \lambda} \left(\frac{\partial q_{bx}}{\partial x} + \frac{\partial q_{by}}{\partial y} + q_{su} - w_f c_b \right)$$

$$= \alpha \left(\frac{\partial^2 z}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 z}{\partial y^2} \right) \quad (7)$$

ここで,z:河床高, λ :空隙率, q_{bx} , q_{by} :それぞれx, y方向の単位幅掃流砂量, q_{su} :河床からの土砂浮上量, w_{f} :土砂の沈降速度, c_{b} :基準点浮遊砂濃度である.また, α は若干の試行計算の結果0.00001とした.

掃流砂量の算出には,「式(8)」の芦田・道上の式⁴⁾を 用いる.

$$q_{b} = 17\tau_{*}^{3/2} \left(1 - \frac{\tau_{*c}}{\tau_{*}}\right) \left(1 - \frac{u_{*c}}{u_{*}}\right) \sqrt{sgd} \qquad (8)$$

ここで, *t*_{*c}:無次元限界掃流力, *t*_{*}:無次元掃流力, *u*_{*}:限界摩擦速度, *u*_{*}:摩擦速度, *s*:砂の水中比重 (1.65),*g*:重力加速度, *d*:河床材料粒径をそれぞれ 表す.また,基準点浮遊砂濃度は「式(9)」より算出する.

$$c_b = \frac{\langle c \rangle \beta}{\left[1 - \exp(-\beta)\right]} \tag{9}$$

ここで, < *c*>:水深方向平均浮遊砂濃度, β: *w,h*/ε, ε: κ*u,h*/6, κ: カルマン定数である.上式中における, 水深方向平均浮遊砂濃度 < *c*> は各計算地点によって異 なり,次の浮遊砂濃度連続式によって求める.

$$\frac{\partial(\langle c > h)}{\partial t} + \frac{\partial(u < c > h)}{\partial x} + \frac{\partial(v < c > h)}{\partial y} = q_{su} - w_f c_b$$
(10)

また,河床からの土砂浮上量*q_{su}*には,次式の板倉・岸の 式⁵⁾を用いる.

$$q_{sui} = K \left(\alpha_* \frac{sgd}{u_*} \Omega - w_f \right)$$
(11)

ここで, K: 0.008, α.: 0.14である.また, Ωの算出に は次式を用いる.

$$\Omega = \frac{\tau_*}{B_*} \frac{\int_{a'}^{\infty} \xi \frac{1}{\sqrt{\pi}} \exp(-\xi^2) d\xi}{\int_{a'}^{\infty} \frac{1}{\sqrt{\pi}} \exp(-\xi^2) d\xi} + \frac{\tau_*}{B_* \eta_0} - 1 \quad (12)$$

ここで, $B_{*}: 0.143$, $\alpha': B_{*}/\tau_{*}-1/\eta_{0}$, $\eta_{0}: 0.5$ である. なお,土砂の沈降速度 w_{f} は,以下のRubeyの式によって 算出する.

$$w_f = \sqrt{\frac{2}{3}sgd} + \left(\frac{6\nu}{d}\right)^2 - \frac{6\nu}{d}$$
(13)

ここで, v: 水の動粘性係数(0.01cm²/s)である.





(150日後) 図-6 再現計算河床コンター図

3.計算条件

本研究では,図-3で示したようなタイダルクリークが 数値計算モデルによって再現可能かどうかを確認するために,ある程度の計算スピードを得られるように,計算 領域を200m×400m, Δx=5.0m, Δy=5.0mとし, 勾配を 1/1000,粒径を0.01mm,粗度係数をマニング・ストリク ラーの式を用いて算出した.また,境界条件については, 上流端と両サイドでの水と土砂の出入りは無いものとし, 下流端水位として潮位を,下流端浮遊砂量として 0.00005m³をそれぞれ与え,掃流砂については自由流出



図-7 再現計算河床コンター図(200日後)

とした.なお,計算時間間隔Δ*t*は次式によって算出した. $\Delta t = C_t \min\left(\min\frac{\Delta x}{|u_{ij}| + \sqrt{gh_{ij}}}, \min\frac{\Delta y}{|v_{ij}| + \sqrt{gh_{ij}}}\right) (14)$

ここで, *C_t*: クーラン数(0<*C_t*1)である. 計算条件の概念図を図-4,図-5に示す.

4. 再現計算結果

再現計算0日後,5日後,50日後,100日後,150日後の 河床コンター図を図-6に,180日後の河床コンター図を 図-7にそれぞれ示す.図-6を見ると,時間が経過するご とに水路が形成されていく様子が分かる.また,図-8を みると,蛇行した水路形状が数本形成されていることか ら,既存の数値計算モデルを用いたシミュレーションに よって,ある程度タイダルクリークを再現することが可 能であると考えられる.また,タイダルクリークか河岸 の地盤が高くなっており,自然堤防に類似した現象では ないかと考えられる.なお,形成された水路の水路幅は 約10~20m程度,横断方向水路間隔は20~100m程度で あった.

5.まとめ

本研究では、2次元河床変動モデルを用いて、感潮域 におけるタイダルクリークの再現計算を行った、本研究 で得られた結果を以下に列挙する.

- 2次元河床変動モデルを用いた再現計算によって、 タイダルクリークの再現が可能であることを確認で きた。
- 2) 200m×400mの計算領域において潮位差を1mとした場

合,150日程度の再現計算で水路が形成されること が確認できた.

3) 再現計算によって形成されたタイダルクリークの水 路幅は約10~20m程度,横断方向水路間隔は約20~ 100m程度であった.

なお、本研究で行った再現計算は、現地スケールに基 づいたものではなく、今後の課題として、実際の現地条 件に基づいた再現計算を行う必要がある.また、再現さ れたタイダルクリークの水路幅や水路間隔等が、どのよ うな要因に左右されているかは未だ不明であり、様々な 条件で再現計算を行うことにより、タイダルクリークの 形成要因を把握することが今後の課題となる.さらに、 本研究で行った再現計算は、計算格子間隔を5mとしたた め、計算格子間隔を変化させて再現計算を行った場合、 タイダルクリークの水路幅がどのように変化するかを確 認する必要がある.

参考文献

- A. D'ALpaos, S. Lanzoni, M. Maraqni, & A. Rinaldo: On the morphodynamic evolution of tidal environments, Proceeding of the 4th IAHR Symposium on River, Coastal and Estuarine Morphodynamics., pp.597-607, 2005.
- N. Tombroni & G. Seminara: *The role of the inlets in the morphological degradation of Venice lagoon*, Proceeding of the 4th IAHR Symposium on River, Coastal and Estuarine Morpho-dynamics., pp.635-643, 2005.
- 3) 辻井達一,岡田 操:北海道の湿原,北海道大学図書刊行会, 2003.
- 4) 芦田和男,道上正規: 混合砂れきの流砂量と河床変動に関す る研究,京都大学防災研究所年報,No.14B,1971.
- Itakura, T. and Kishi, T.: Open channel flow with suspended sediments, Proc. of ASCE, No.106(HY8), pp.1325-1343