3次元直接数値解析による透過性人工リーフ周辺の水理特性・エネルギー輸送過程に関する研究

名古屋大学大学院工学研究科 学生会員 ○ 福田直也 名古屋大学大学院工学研究科 正 会 員 李 光浩 名古屋大学大学院工学研究科 正 会 員 水谷法美

1. はじめに

透過性の潜堤や人工リーフが,海岸浸食の防止や海岸安定化の目的から全国各地で施工されており,波動 場における透過性構造物に関する研究も数多く行われている.人工リーフの機能的効果を最大限に発揮し, 海岸保全施設として利用するためには、人工リーフが持つ波浪減衰特性を明らかにするとともに、人工リー フ周辺の流動場、エネルギー逸散・輸送機構および土砂移動機構を明確にし、それに基づいた施工が必要だ が、人工リーフ場の3次元的なエネルギー減衰および輸送機構について、十分に検討されているとは言い難 い.そこで本研究では、透過層を構成する粒径による抵抗力が考慮可能な3次元数値モデルを構築するとと もに、人工リーフを模した透過性構造物が沖合に存在する場合を想定し、人工リーフ周辺の水面変動特性、 エネルギー減衰および輸送特性について解析を行った.

## 2. 数值解析手法

本研究では、李ら(2010)<sup>1</sup>によって提案された3次元数値波動水路モデルに基づき、基礎方程式には非圧縮 性流体を対象とした連続方程式および透過層による動水勾配が考慮可能な修正Navier-Stokes 方程式を採用し た.本数値モデルでは、透過層を構成する粒径によって、層流抵抗と乱流抵抗を適切に考慮できるように*R* で示す透過層による抵抗力を導入した.基礎方程式は、3次元非圧縮性流体を対象とする連続式(1)と、運動 方程式(2)で示されている.

$$\nabla (\theta \boldsymbol{V}) = \boldsymbol{\tilde{q}} \quad (1)$$

$$\left[\theta + C_{A}(1-\theta)\right]\frac{\partial \mathbf{V}}{\partial t} + \left(\theta\mathbf{V}\cdot\nabla\right)\mathbf{V} = -\frac{\theta\nabla\mathbf{p}}{\rho_{w}} + \theta\nabla\cdot\left(2\nu_{w}\mathbf{E}-\boldsymbol{\tau}\right) - \frac{2\theta}{3}\nabla\left[\nu_{w}(\nabla\mathbf{V})\right] + \theta\mathbf{F}_{b} - \gamma\theta\mathbf{V} - \mathbf{R} \quad (2)$$

ここに、 $\theta$ :透過層空隙率、V:流速ベクトル、 $C_A$ :付加質量、t:時間、p:圧力、 $\rho$ :流体密度、v: 動粘性係数、E:ひずみ速度テンソル、 $F_b$ :任意の体積力、 $\gamma$ :付加減衰領域での減衰項、 $\tilde{q}$ :造波のため のソース項、R:透過層による抵抗力である、運動方程式内の透過層による抵抗力項 R は透過層を構成する 粒径と空隙率によって層流抵抗と乱流抵抗を適切に考慮できるよう Shih(1990)<sup>2)</sup>の提案式を変形した以下の 式(3)を採用している.

$$\boldsymbol{R} = a\boldsymbol{V} + b\boldsymbol{V}^{2} \quad (3)$$

$$a = \left[\alpha_{1} + \alpha_{2}\left(\frac{g}{v^{2}}\right)^{2/3}D^{2}_{50}\right]\frac{(1-\theta)^{3}}{\theta}\frac{v}{g}\frac{1}{D^{2}_{50}} \quad (4)$$

$$b = \left[\beta_{1} + \beta_{2}\exp\left\{\beta_{3}\left(\frac{g}{v^{2}}\right)^{1/3}D_{50}\right\}\right]\frac{(1-\theta)}{\theta^{2}}\frac{1}{gD_{50}} \quad (5)$$

ここに、g:重力加速項、 $D_{50}$ :透過構造物を構成する平均粒径、 $\alpha_i$ 、 $\beta_i$ :無次元定数であり、それぞれ $\alpha_i$ =1683.71、  $\alpha_2$ =3.21×10<sup>-3</sup>、 $\beta_i$ =1.72、 $\beta_2$ =1.57、 $\beta_3$ =-5.10×10<sup>-3</sup>を適応した.上記の基礎方程式をM-CIP 法に基づき計算を行った.また液相と気相の界面の追跡には VOF 法を採用した.計算領域は、半断面を対象に長さ 648cm、幅 150cm、深さ 35cm とし、格子数は 324×75×35(格子幅 2 cm×2 cm×1 cm)であり、領域内の沖合に人工リーフを模した透過性構造物、岸側には 1/5 勾配の不透過斜面を設置している.沖境界条件はすべての物理量の水平勾配がゼロとなる条件( $\partial \phi / \partial x = 0$ )とし、側壁境界は slip 条件としている.

## 3. 計算結果および考察

解析の一例を図-1(計算領域の概略図),図-2(エネルギー フラックス分布図),図-3(各位置でのエネルギーフラック 量)に示す.数値実験はフルード相似則 1:100 とし、水深 h=20cm, 波高 H=3cm, 周期 T=1.0s が作用する場合を想定 した. 透過性構造物は, 透過率 0.45, 構造物粒径 1.0cm, 堤長が100cm, 天端幅50cm, 開口幅50cm, 離岸距離234cm, のり面勾配は沖側、岸側ともに 1/2 とした.また天端水深を 天端上で砕波を伴わない 5cm, 砕波する 2cm の 2 ケースと した. エネルギーフラックス分布をみると図-2(a)より,人 エリーフ天端上では, エネルギーフラックスが複雑な分布 をしていることが分かる.また,背後域ではエネルギーフ ラックスが大きな値を示しているが、これは開口部から入 射してきた波が屈折し,背後域で波高が増大するためであ る. また, 図-2(b)では, (a)と比較すると天端上でのエネル ギーフラックスがより複雑であるが、人工リーフ天端上で 砕波が生じるためである.また背後域を比較しても,砕波 によりエネルギーフラックスの値が低いことが分かる.ま た,開口部においては(a),(b)ともに沖側にプラス,岸側に マイナスのエネルギーフラックスの存在が確認できるが, (b)のケースではそれぞれのエリアが(a)に比べ大きくなっ ていることが確認できる.このことから、透過性人工リー フ天端上で砕波をする場合は、砕波をしない場合と比べ、 岸へのエネルギー輸送を減少させるが、人工リーフ開口部 では大きく複雑なエネルギー輸送を引き起こすことが分か る. 各位置でのエネルギーフラックスの分布をみると、図 -3(a)(b)の比較により天端上で砕波が生じる場合と生じな い場合では人工リーフ天端上を通過するエネルギーフラッ クスと構造物内を通過するエネルギーフラックスの伝播特 性が大きく異なる.しかし、開口部を通過するエネルギー フラックスは大きな差が無いことが分かる.

## 4. おわりに

透過性人工リーフ周辺のエネルギーフラックス特性を数 値解析に基づいて検討した結果,天端高さ,特に入射波の 天端上での砕波の有無によってエネルギーフラックス特性 は大きく異なることが明らかになった.今後はさらなるエ



図-1 計算領域の概略図(半断面を対象)



ネルギーフラックス特性の解明とともに、周辺の土砂輸送過程の解析を進めていく予定である.

【参考文献】1)李光浩・水谷法美・姜閏求 (2010):スリットを有する複雑なケーソン防波堤への三次元数 値波動水槽の適用,海洋開発論文集,26, pp.69-74.2)Shih,R(1990): Permeability characteristics of rubble material-new formula, Coastal Engineering Conference,24<sup>th</sup>,1499-1512.