粒子法を用いた越波の数値シミュレーション

水圈環境工学研究室 髙下 忠時

1. <u>はじめに</u>

太陽光や風などの自然界に存在するエネルギーを 獲得する装置が種々提案されている.海洋の波も大 きなエネルギーを所有しており,波浪エネルギーを 利用する様々な装置が提案されている.そのうち越 波を利用して水位差を獲得し位置エネルギーを利用 する装置がある.それは図-1 に示す反射型越波提と 図-2 に示す浮体構造物として用いる透過型越波提 に分かれる.これら越波提の越波特性は模型実験に よって検討されているが,実験の経費や手間を考え ると数値実験で越波特性を検討できることが望まれ ている.

メッシュレス法の一種である粒子法(moving particle semi-implicit method)は流体を多数の粒 子の集まりとして考え,ラグランジュ的に粒子を追 跡していく計算方法であり,越波のように水面が大 きく変形する問題に大きな威力を発揮する.本研究 では,粒子法の越波特性の再現能力を検討するもの である.

2. 解析方法

<u>2.1 基礎式</u>

流体運動は式(1)で示される Navier-Stokes の式で 記述される.

$$\frac{\partial V}{\partial t} = -(V \cdot \nabla)V + F - \frac{1}{r} \cdot \nabla p + \boldsymbol{n} \,\Delta V \tag{1}$$

ここに,V:速度成分, :水の密度, :動粘性 係数,p: 圧力,F:単位質量当りの体積力である. 粒子法は連続体の離散的な計算を粒子間相互作用 モデルを通じて行うものである.まず,移流項は粒子 の移動として直接計算される.圧力項および粘性項 は次のようなモデルで表現され,離散化される.

$$-\frac{1}{\mathbf{r}} \cdot \left\langle \nabla p \right\rangle_{i} = -\frac{1}{\mathbf{r}} \cdot \frac{\dim}{n^{0}} \sum_{i \neq j} \left\{ \frac{p_{j} - p_{i}}{r^{2}} \cdot r \cdot w(r) \right\}$$
(2)

$$\boldsymbol{n}\left\langle \nabla^{2}V\right\rangle_{i} = \frac{2\boldsymbol{n}\cdot\dim}{n^{0}\boldsymbol{I}}\sum_{i\neq j}\left\{\left(V_{j}-V_{i}\right)\cdot\boldsymbol{w}\left(\boldsymbol{r}\right)\right\}$$
(3)





$$\exists \exists \vec{v}, w(r) = \begin{cases} \frac{r_e}{r} - 1 & (r \le r_e) \\ r & (r_e < r) \end{cases}$$

$$\langle n_i \rangle = \sum_{i \neq j} w(r)$$
 $I = \frac{\sum_{i \neq j} \{w(r) \cdot r^2\}}{\sum_{i \neq j} w(r)}$

dim:空間の次元数, n^{o} :非圧縮条件下での粒子数 密度の一定値,w(r):重み関数, :変数分布の分 散を解析解と一致させるための係数, n_i :粒子iの 位置における粒子数密度,r:2つの粒子間の距離, r_{o} :粒子間相互作用の及ぶ範囲の半径($r_{o}=2.1r$)

圧力項は,当該粒子とその周囲に存在する粒子間の 圧力勾配を重み関数で平均化することにより計算され,粘性項は離散型の拡散方程式と等価な物理量の 配分関係を用いて,当該粒子とその周囲の粒子間で の物理量の配分を行うことによりモデル化される.

<u>2.2 計算過程</u>

計算順序は,まず,粘性項と重力項を与えて粒子

高下 忠時 羽田野·朝位研 18

を移動させる計算を陽的に行う.次に,粒子数密度の 計算を行う.これを用いて圧力に関する Poisson 方 程式を陰的に解いて圧力補正を行い,これに基づい て陽的に求められた流速と圧力を補正する.

表-1 波の諸量 (水深: h=20cm)

	CASE 1	CASE 2	CASE 3	CASE 4
振幅 A(m)	0.15	0.20	0.10	0.10
周期 T(sec)	1.0	1.0	1.5	1.7
波長 L(m)	1.1500	1.6000	3.0375	4.3350
波速 C(m/sec)	1.1500	1.6000	2.0250	2.5500
波高 H(m)	0.098	0.122	0.034	0.068
波形勾配 H/L	0.085	0.076	0.011	0.016
h/L	0.1739	0.125	0.0658	0.0461

	CASE 5	CASE 6	CASE 7	CASE 8
振幅 A(m)	0.15	0.10	0.10	0.20
周期 T(sec)	2.0	2.5	3.0	3.0
波長 L(m)	3.0500	5.1875	5.8275	5.3700
波速 C(m/sec)	1.5250	2.0750	1.9425	1.7900
波高 H(m)	0.080	0.070	0.036	0.109
波形勾配 H/L	0.026	0.013	0.006	0.020
h/L	0.0656	0.0386	0.0343	0.0372

3. 解析結果

<u>3.1 越波量の次元解析</u>

無次元越波量 Q/HL は波と越波提の諸量によって 次式のように示される.

$$\frac{Q}{HL} = f\left(\frac{H}{L}, \frac{hc}{H}, \frac{h'}{L}, \frac{h}{L}, \frac{l}{L}\right)$$
(5)

ここで, *H/L* は式(6)の関係を用いるとtan**q**で置換できるため式(5)は式(7)になる.

$$\tan \boldsymbol{q} = \frac{hc+h'}{l} = \frac{(hc/H) \cdot (H/L) + (h'/L)}{(l/L)}$$
(6)

$$\frac{Q}{HL} = f\left(\frac{H}{L}, \frac{hc}{H}, \tan q, \frac{h}{L}, \frac{l}{L}\right)$$
(7)

式(7)から *Q/HL*は *H/L,hc/H,tan*,*h/L,l/L*の5つのパラメータの関数として表され,これらのパラメ ータの影響を受ける.

<u>3.2 解析に用いた波</u>

本研究では表-1 に示す周期、振幅の異なる8 種類 の波を計算に用いた。振幅 A は 0.10m ,0.15m ,0.20 mの 3 種類 ,周期 T は 1.0sec , 1.5sec ,1.7sec 2.0sec , 2.5sec , 3.0sec の 6 種類である。これらを組み合わ





図-4 越波状況 (CASE8 H/L=0.002, t=7.2sec)

せて 8 種類の波を発生させた。それぞれの波の波長 L,波速 C,波高 H は表-1 のとおりである。また、 H/L は波形勾配であり、0.006~0.085 の範囲となっ ている。相対水深 h/L は発生した波のいずれの場合 にも 0.5 以下であるので発生した波は浅海波であり, このパラメータの影響は小さいものと思われる.

<u>3.3 越波量の算定</u>

計算領域は、図-1 に示すように、水深 h=20cm, 全長 800cm の鉛直 2 次元場で、左壁から 500cm の 位置に越波提を設置した.法先水深 h', 天端高 hc の 値は表-1 に示す.ここでの粒子半径 r =0.02m, re=0.042mであり,粒子数は反射型越波提で約 4000 個,透過型越波提で約 5400 個であり,時間 8sec ま で計算を行い、越波する水粒子の数 Bを求めた.そし て、 Bを用いて 1 波当りの越波量 Qを計算した.Q は次式によって与えられる.

$$Q = \left(\frac{B}{d}\right) \cdot \left(\frac{V}{n_w}\right) \qquad (m^2/3b) \tag{4}$$



ここで、 *d*:越波提に衝突する波の数 , *V*:水槽内の 水の単位幅当りの体積(*m*²) ,*n*_w:計算領域に存在する 全水粒子数(個)である.

3.4 波の違いによる越波量の相違

図-3 は幅 *l*=60cm ,天端高 *hc*=4cm ,法先水深 *h*'=0cm , 法面勾配 *tan* =0.067 の反射型越波提において表-1 の 5 種類の波を衝突させた時の越波量である.横軸 に波形勾配 *H/L* を ,縦軸に無次元越波量 *Q/HL* を取 った.これから *H/L*=0.02 付近で越波が確認できる.

つぎに,幅 I=20cm,天端高 hc=4cm,法先水深 h'=0cm 法面勾配 tan =0.067の反射型越波提にお いて表-1の6種類の波を衝突させた時の越波量であ る.横軸に波形勾配 H/L を,縦軸に無次元越波量 Q/HLを取った.越波提の幅が小さくなったため H/L が 0.002 以下の波でも越波が確認された.また,越波 量も図-3 の場合よりも大きくなっていることが分 かる.

3.5 越波提の形状の違いによる越波量の相違

<u>3.5.1 反射型越波提</u>

つぎに,図-3,図-5において最も越波量の大きかった CASE8(周期 T=3sec,振幅 A=0.2m, H/L=0.02)の波について法先水深 h'と天端高 hcを変 化させて解析を行った.まず,hc=4cm と固定し,h' を 0cm ~ 20cm の 5 種類で計算を行った.その結果を 図-7に示す.横軸は tan であり,縦軸は無次元越波 量 Q/HL である.図中には比較のために岡田らが行った造波水槽による越波の実験結果(1995)も示して いる.岡田らは長さ 16m,水深 0.40m,幅 0.25mの 水深一様の造波水槽において 左壁から 10m に位置 に越波提を設置し実験を行っている.実験結果と











解析結果を比べると無次元天端高 hc/H が異なるため Q/HLの厳密な定量的な比較は出来ないが,





tan =0.4付近までは増加傾向にあることが分かる. 図-8 は代表的な越波状況を示している.つぎに, CASE8 の波について法先水深 h'と天端高 hc を変化 させて解析を行った.hc=8cm と固定し,h'を 0cm~ 20cm の 5 種類で計算を行った.図-9 はその結果を 示している.*tan* =0.4付近までは全体的に増加傾向 にあることが分かる.hc を大きくすることによって 図-7 と比較して越波量は小さくなっていることが 分かる.

3.5.2 透過型越波提

CASE8 の波を用いて透過型越波提に関する越波 の数値解析を行った.h', hc, lの条件は図-7,9の場 合と同じである.図-10,12 はそれぞれ hc=4,8cm における tan とQ/HLのグラフである.付近までは 全体的に増加傾向にあることが分かる.しかし,tan =0.3 以後は反射型越波提の場合とは異なり,越波 量は横這いになって推移している.また,図-11 と図 -13を比較してhcを大きくすることによって越波量 は小さくなっていることが分かる.

4. <u>結語</u>

本研究では越波現象を粒子法を用いて数値シミュ レーションを行ったが,越波提の形状の相違によっ て透過型越波提よりも反射型越波提の方が越波量は 大きいことが数値解析によっても再現された.また, 法先水深 tan を大きくすることによって越波提の 越波能力が増すという従来の実験結果の再現を行う こともできた.今後の課題としては,より大きな水深 での解析を行い実験データとの比較を行い,数値解 析の再現能力を確認する必要があると考えられる.



(透過型, l=60cm, h'=4cm, tan =0.1~0.6)



