第3章 吉野川河口部地形変動解析

地形変動解析では橋脚施工後の地形再現計算,橋脚工事が行われなかった場合の 仮想的河床変動計算より,橋脚建設の地形変化への影響を評価する。

地形変動解析の作業フローを以下に示す。

1.水深等測量デ-タの収集整理	「データ作成	.]
	解析条件の設	定
2.地形メッシュデ - 夕の作成 潮位、流量、風、波浪条件設定		
┃3 . 橋脚無しモデルでの解析条件(EH,DT)の検討		
EH=0.92 DT=0.10		
4 .橋脚有りモデルでの解析条件(EH,DT)の検討	パラメータ チューニング	Ĭ
EH=0.92 DT=0.10		
5.底質粒径と抵抗係数(0.025-0.035)のパラメ - 夕調整		
D50=0.3mm、n=0.0275		
6.橋脚有りモデルでの地形変化解析(洪水・高波浪)		
0410 号、0416 号、0421 号、0423 号		
7.橋脚無しモデルでの地形変化解析(洪水・高波浪)	地形変動解	析
0410 号、0416 号		
8.橋脚有りモデルでの地形変化解析(平常時波浪)		
0410 号、0416 号		
(参考)台風履歴		
平成 16 年 16 号(8 月 30 日)、18 号(9 月 7 日)、21 号(9 月 29 日)、23 号(10 月	月 20 日)	

3-1. 対象区域

【地形変動解析】

吉野川河口 0km 地点より,河川上流側 6km,海域側 3km の 9km を解析対象区間とする。海域部分は 0km 地点中央断面より,南側 2.5km,北側 2.5km,計 5km の海域部分を計算領域に含める。



図 3-1 吉野川河口における地形変動解析の対象領域(9.0km×5.0km)

【波浪変形解析】

吉野川河口 0km 地点より、河川上流側 4km、海域側 3km の 7km を解析対象区間と する。海域部分は 0km 地点中央断面より、北側 1km、南側 1.5km の計 2.5km を含め る。



図 3-2 吉野川河口における波浪解析の対象領域(7.0km×3.2km)

3-2. 対象外力

解析対象外力は、河川流(洪水流・潮汐流)および波浪とし、「高波浪と洪水流」に ついて橋脚がある場合と無い場合について解析を行う。「平常時波浪と潮汐流」につい ては、橋脚がある場合のみについて解析を行うものとする。



各外力の取り扱い手法について以下に記す。

3-3. 解析手法

地形変動解析としては、まず、平面場波浪解析から得られる波高値から流砂量に 影響を与える底面摩擦速度を算定する。その後、その底面摩擦速度を初期値とし、 洪水流と潮汐流に対する流れ場を行い、その流れ場での底面摩擦力から流砂量を求 め,河床の変動量を算定する.以下にその基礎式を示す.

(1) 洪水流・潮汐流

潮汐流の概要について記す。

潮汐による海面昇降に伴い、海水は水平方向の往復運動を行う。この流れを潮流 という。潮流は、通常、12時間25分の半日周期で変化する海水の流動である。座 標(X,Y)を水平面内の2次元平面として扱い、u,vは流速を鉛直方向へ積分した線 流量を水深で割った平均流速が用いられる。潮流の運動を支配する基本方程式とし て、以下に示す、海面の上下運動によって生じる流れの運動方程式と連続の式が用 いられる。

非定常平面2次元流動解析手法の基礎方程式を以下に示す。

鉛直方向に平均して二次元化した潮流の運動方程式を式(1)、(2)に、連続式を式 (3)に示す。

$$\frac{\partial u}{\partial t} + u \frac{\partial u}{\partial x} + v \frac{\partial u}{\partial y} - fv$$

$$+ g \frac{\partial}{\partial x} - a \left[\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} \right]$$

$$+ \frac{g u \sqrt{u^2 + v^2}}{(+h) C^2} = 0$$
(1)

$$\frac{\partial v}{\partial t} + u \frac{\partial v}{\partial x} + v \frac{\partial v}{\partial y} + fu$$

+ $g \frac{\partial}{\partial y} - a \left[\frac{\partial^2 v}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 v}{\partial y^2} \right]$
+ $\frac{g v \sqrt{u^2 + v^2}}{(-+h) C^2} = 0$ (2)

$$\frac{\partial}{\partial t} + \frac{\partial}{\partial x} \{ +h \} u \} + \frac{\partial}{\partial y} \{ (+h) v \} \} = 0$$
(3)

ここに, *t*:時間, *u*,*v*: x,y 方向の平均流速, *f*:コリオリのパラメータ(地球の角速 度を ω_{E} (=7.292 × 10⁻⁵rad/sec),緯度を (rad)とすると, *f* = 2 ω_{E} sin で与えられる.), *g*:重力加速度, ":流体の密度, *H*:水深, ζ :水位, $\tau_{b}^{x}, \tau_{b}^{y}$:河床あるいは海底 での x,y 方向の底面せん断応力, ε_{h} :水平渦動粘性係数である.抵抗則には下に示す Manning 式を用いる.

$$\tau_b^x = \frac{\rho_w g u \sqrt{u^2 + v^2}}{C^2} \tag{4}$$

$$\tau_b^y = \frac{\rho_w g v \sqrt{u} + v}{C^2} \tag{5}$$

ここに $C = h^{1/6} / n$: Chezy の式, n: Manning の粗度係数である.



これらの方程式は、波長が水深に対して十分長い、浅い海で使用されることから、 "浅水方程式"と呼ばれている。水深が波長の 1/20 より浅いところで成り立つ。

海岸域や港湾などでの潮流は、水深の急な変化や海岸線の影響によって大きく変わることがある。潮流の変化は、実際の海域を計算領域として、上記の基礎方程式 (1)(2)(3)を解くことによって数値的に求めることができる。図 3-4 の陸地境界 1 と、 外海と接する海上境界 2を考える。陸地境界では、通常、次の境界を考える。

$$V_n=0$$
 (x,y 1) (6)

ここに、Vnは境界線に対する法線方向の流速である。

$$=$$
 B (X, Y 2) (7)

また、海上境界 2では、強制水位を与える。 ここに、 Bはある計算時刻の平均潮位を表す。

基礎方程式を有限要素法、有限差分法を用いて離散化し、領域内の節点上の方程式を作成することにより、数値的に流動場を求めることができる。

洪水流は、上記(7)式で、河川側に設定した海上境界に、観測水位より算定した洪水時水位を強制水位として与えることにより、数値的に求めることができる。

なお、洪水時等の吹送流を考慮する場合には、(1)(2)の左辺にそれぞれ以下の (8)(9)式を加える。

$$-\frac{KU\sqrt{U^{2}+V^{2}}}{h}$$
 (8) $-\frac{KV\sqrt{U^{2}+V^{2}}}{h}$ (9)

ここに(U,V)はそれぞれ水平、垂直方向の風速ベクトル。

(2) 流砂

流砂は掃流砂のみとして計算を行う.底面勾配の影響を考慮しない場合の掃流量の連続 式としては,

$$\frac{\partial z}{\partial t} + \frac{1}{1 - \left(\frac{\partial q_{Bx}}{\partial x} + \frac{\partial q_{By}}{\partial y}\right) = 0$$
(10)

を用いた.ここで,z:河床高さ, :空隙率, q_{Bx} , q_{By} :x,y方向の単位幅掃流砂量である. 掃流砂量式には以下に示す Meyer-Peter&Muller の式を用いた.

$$q_{s} = K\sqrt{sgd^{3}} \left(\tau_{*_{e}} - \tau_{*_{c}}\right)^{3/2}$$
(11)

ここで,*K*(=8):定数,*d*:砂の粒径, $\tau_{*_e} \left(= u_{*_e}^2 / sgd\right)$:無次元有効掃流力, $\tau_{*_c} \left(= 0.047\right)$: 無次元限界掃流力である.また有効摩擦速度は

$$u_{*e} = (n_b / n)^{3/4} \cdot u_* \tag{12}$$

ここで, $u_*\left(=\sqrt{ghi}
ight)$:摩擦速度, $n_b\left(=0.0192d_{90}^{1/6}
ight)$:流砂抵抗の粗度係数である.

数値計算は三角形一次要素を用いた有限要素法により行い,時間項は二段階陽解法によ り差分化した.有限要素法による潮流計算においては大行列の計算が必要になるため,計 算を簡略化するために各要素マトリックスを対角部に集中させる集中質量行列を用いた. (3) 波浪

間瀬らによる、波の回折を考慮した多方向不規則波の変形解析モデルを使用する。

このモデルは従来のエネルギー平衡方程式に放物型波動方程式を基とした回折項を 陽な形で含み、また砕波や反射波の効果を導入し、回折・反射においても安定した結果 を得ることが可能である。

下表に様々な平面波浪場解析手法の理論的適用可能範囲を示す。エネルギ - 平衡方程 式は他の手法と比べて汎用性が高い解析手法が、「回折」が基本理論に考慮されていな いことが欠点であった。しかし、今回、適用を考えている間瀬らの手法は、欠点を補っ たものである。

計算手法	浅水変形	屈折	回 折	反射	砕波モデ	任意水涩	流れの影	不規則姓	不見 「 「 「 「 「 「 「 「 「 「 「 「 「		計算領域		備考
					ル	休	響	1Ŧ	性	広	中	狭	
波向線法	۲	⊚	×			۲	0	\circ		\circ	0	0	は痩躯に有限振幅性を 含める
エネルギー平衡方程 式	۲	0	\bigtriangledown	Δ	0	۲	0	۲	×	\circ	0	0	
ヘルムホイツ方程式	0	0	۲	0	×	۲	×	0	×			0	領域ごとに一様水深
高山の方法			۲	0	×	۲	×	۲	×		0	0	一様水深のみ
緩勾配方程式	۲	0	۲	0	0	۲	0	\circ				0	
非定常緩勾配方程式	۲	0	۲	0	0	۲	0		×			0	砕波モデル・境界条件 <u>処理が容易</u>
数值波動解析法	\circ	0	۲	0		۲			×			0	
非定常緩勾配不規則 波動方程式	۲	0	۲	0	0	0		۲	×			0	
放物型波動方程式	۲	0	۲	Δ	0	۲	0	0			0	0	
非線型長波動方程式	٢	0	۲	٢	0	×		۲	۲			0	鉛直加速度が無視され る浅海域に限定される
ブシネスク方程式	۲	0	۲	0	0	0	0	۲	۲		0		原方程式は浅海息に <u>限定される</u>
ガラーキン法	۲	۲	۲	0		۲		۲	۲			0	
非線型緩勾配波動 方程式	۲	0	۲	0		۲		۲	۲			0	

表 平面波浪場解析手法の理論的適応可能範囲 1)

:基本形で適応可能

:応用形で一般的適応可能

:基本形で適心可能 : い用形で一般的適心可能 :応用形で部分的適応可能 : 基本理論では考慮されないが実用上適応可能

空白:研究により適応できる可能性あり ×:適応不可能

以下に、間瀬らの波の回折を考慮した多方向不規則波の変形解析モデルについて述べ る。

1)エネルギー平衡方程式

エネルギー平衡方程式は、多方向不窺則波の屈折、浅水変形、さらには砕波変形 を解くことができる。そのため、実用的にも領域の波浪変形解析モデルとして盛ん に用いられている。しかし、波の回折については、問題があることが指摘されてい る。

定常波浪場において、砕波等によるエネルギー減衰項を加えたエネルギー平衡方 程式は、次のように表される。

$$\frac{\partial(v_x s)}{\partial x} + \frac{\partial(v_y s)}{\partial y} + \frac{\partial(v_\theta s)}{\partial \theta} = -\varepsilon_b s \tag{13}$$

ここではS 波の方向スペクトル、(x,y) は水平座標、 はx 軸から反時計回 りに測った波向角、 ε_b はエネルギー減衰係数であり、特性速度(v_x , v_y , v_{θ})は

$$(v_x, v_y) = \frac{\partial \omega}{\partial k} \vec{s} = (C_g \cos \theta, C_g \sin \theta)$$
(14)

$$v_{\theta} = -\frac{1}{k} \frac{\partial \omega}{\partial k} \frac{\partial k}{\partial n} = \frac{C_g}{C} \left(\sin \theta \frac{\partial C}{\partial x} - \cos \theta \frac{\partial C}{\partial y} \right)$$
(15)

と表される。(s,n)は図 3-5 に示す波向・波峰に沿った座標、Cは波速、 C_g は群速度である。



図 3-5 波向・波峰に沿った座標

2) エネルギー平衡方程式への回折項の導入

a)回折項の定式化

放物型波動方程式を基にして回折項を定式化し、エネルギー平街方程式に導入することを考える。基本的な放物型波動方程式は、以下のように書くことができる。

$$2ikCC_{g}A_{x} + i(kCC_{g})_{x}A = (CC_{g}A_{y})_{y} = 0$$
(16)

式(16)に A の共役複素を乗じたものと、式(16)全体の共役複素数に*を乗じたものを加えて、すなわち、{式(16) × A *} + {式(16)* × A }を求めると、

$$\left(C_{g}|A|^{2}\right)_{x} - \frac{i}{2\omega} \left\{ (CC_{g}|A|^{2}_{y})_{y} - 2CC_{g}A_{y}A^{*}_{y} \right\} = 0$$
(17)

が得られる。上式が成り立つためには

$$\left(C_{g}\left|A\right|^{2}\right)_{x}=0$$
(18)

$$(CC_{g}|A|_{y}^{2})_{y} - 2CC_{g}A_{y}A_{y}^{*} = 0$$
(19)

である。

式(18)はエネルギーの保存式を表し、式(19)は回折によるエネルギーの釣り合いを示 している。波エネルギーは $E \propto |A|^2$ であり、式(18)及び式(18)の左辺第1項はEで表現で きるが、第2項の $A_yA_y^*$ はEで表現できない。そこで、A = ai + b cして得られる $A_yA_y^*$ の 表示式ができるだけ同じになるように $E_{yy}/4c$ 近似する。したがって式(19)は

$$(CC_{g}E_{y})_{y} - CC_{g}E_{yy}/2 \cong 0$$
 (20)

となる。

いま、式(18)の左辺が式(13)の左辺と比べ、エネルギー E を方向スペクトルS とみなす。 そして、ほぼゼロである式(20)の E を S として式(13)の右辺に加えると、モデル方程式とし て次式を得る。

$$\frac{\partial(v_x s)}{\partial x} + \frac{\partial(v_y s)}{\partial y} + \frac{\partial(v_\theta s)}{\partial \theta} =$$

$$\left(C_g |A|^2\right)_x - \frac{k}{2\omega} \left\{ (CC_g \cos^2 \theta S_y)_y - \frac{1}{2} CC_g \cos^2 \theta S_{yy} \right\} - \varepsilon_b s$$
(21)

ここで、*k*は回折項に関する影讐係数である。すなわち、式(20)のようにこの項 は完全にゼロにはならないのでこの影響係数によって回折項を調整する。この項は 個別にはほぼゼロとなるが、差分化に当たって左辺の*S*へと違成するため、拡散項 の役目を果たすことになる。放物型近似方程式は、波の伝播方向(ほぼ*x*軸方向)に 垂直な方向に回折効果を導入することができる。ここでは多方向不窺則波の成分波 のそれぞれに回折効果を導入しようとするものである。それぞれの成分波の伝播方 向は元軸とは異なり、その分 cos *θ* の重みがついている。

b) 数值計算法

成分波はすべて岸に向かって伝播するとする。図 3-6 のような要素中央部におけ る方向スペクトルと矢印で示した特性速度の定義点の元で、風上差分を用いて式 (21)を差分化すると、以下の式が得られる。

$$A_{1}S_{n}^{ijk} + A_{2}S_{n}^{i(j-1)k} + A_{3}S_{n}^{i(j+1)k} + A_{4}S_{n}^{ij(k-1)}A_{5}S_{n}^{ij(k+1)} = -BS_{n}^{(i-1)jk}$$
(22)

ここで、*i* および *j* はそれぞれ *x* 軸および *y* 軸方向の格子番号、*n* は周波数番号、 *k* は波向番号を表し、 *A*₁~*A*₁および *B* は次のようである。

$$\begin{split} A_{1} &= v_{x_{n}}^{ijk} / \delta x + \varepsilon_{b_{n}}^{ij} \\ &+ \frac{\kappa}{2\omega_{n} \delta y^{2}} \begin{cases} (CC_{g})^{i(j+1)k} + (CC_{g})^{jik} \\ - (CC_{g})^{i(j+1/2)k} \end{cases} \cos^{2}\theta_{k} \\ (23) \\ &+ \begin{cases} v_{y_{n}}^{i(j+1)k} / \delta y & (v_{y} \ge 0) \\ -v_{y_{n}}^{ijk} / \delta y & (v_{y} < 0) \end{cases} \\ &+ \begin{cases} v_{\theta_{n}}^{ij(k+1)} / \delta \theta & (v_{\theta_{n}}^{ijk} \ge 0, v_{\theta_{n}}^{ij(k+1)} \ge 0) \\ 0 & (v_{\theta_{n}}^{ijk} \ge 0, v_{\theta_{n}}^{ij(k+1)} < 0) \\ 0 & (v_{\theta_{n}}^{ijk} \ge 0, v_{\theta_{n}}^{ij(k+1)} < 0) \\ (v_{\theta_{n}}^{ijk} / \delta \theta & (v_{\theta_{n}}^{ijk} < 0, v_{\theta_{n}}^{ij(k+1)} \ge 0) \\ -v_{\theta_{n}}^{ijk} / \delta \theta & (v_{\theta_{n}}^{ijk} < 0, v_{\theta_{n}}^{ij(k+1)} < 0) \end{split} \end{split}$$

$$A_{2} = \frac{\kappa}{2\omega_{n}\delta y^{2}} \left\{ -(CC_{g})^{ijk} + \frac{1}{2}(CC_{g})^{i(j+1/2)k} \right\} \cos^{2}\theta_{k}$$
(24)
+
$$\begin{cases} -v_{y_{n}}^{ijk} / \delta y & (v_{y} \ge 0) \\ 0 & (v_{y} < 0) \end{cases}$$

$$A_{3} = \frac{\kappa}{2\omega_{n}\delta y^{2}} \left\{ -(CC_{g})^{i(j+1)k} + \frac{1}{2}(CC_{g})^{i(j+1/2)k} \right\} \cos^{2}\theta_{k}$$

$$+ \begin{cases} 0 & (v_{y} \ge 0) \\ v_{y_{n}}^{i(j+1)k} / \delta y & (v_{y} < 0) \end{cases}$$
(25)

$$B = -v_{x_n}^{\ ijk} / \delta x \tag{26}$$

$$A_{4} = \begin{cases} -\nu_{\theta_{n}}^{ijk} / \delta\theta & (\nu_{\theta_{n}}^{ijk} \ge 0, \nu_{\theta_{n}}^{ij(k+1)} \ge 0) \\ -\nu_{\theta_{n}}^{ijk} / \delta\theta & (\nu_{\theta_{n}}^{ijk} \ge 0, \nu_{\theta_{n}}^{ij(k+1)} < 0) \\ 0 & (\nu_{\theta_{n}}^{ijk} < 0, \nu_{\theta_{n}}^{ij(k+1)} \ge 0) \\ 0 & (\nu_{\theta_{n}}^{ijk} < 0, \nu_{\theta_{n}}^{ij(k+1)} \le 0) \end{cases}$$
(27)

$$A_{5} = \begin{cases} 0 & (v_{\theta_{n}}^{ijk} \ge 0, v_{\theta_{n}}^{ij(k+1)} \ge 0) \\ v_{\theta_{n}}^{ij(k+1)} / \delta\theta & (v_{\theta_{n}}^{ijk} \ge 0, v_{\theta_{n}}^{ij(k+1)} < 0) \\ 0 & (v_{\theta_{n}}^{ijk} < 0, v_{\theta_{n}}^{ij(k+1)} \ge 0) \\ v_{\theta_{n}}^{ij(k+1)} / \delta\theta & (v_{\theta_{n}}^{ijk} < 0, v_{\theta_{n}}^{ij(k+1)} < 0) \end{cases}$$
(28)

ここで、 δ_x および δ_y はx軸およびy軸方向の格子問隔である。



図 3-6 成分波のエネルギーの流出入

式(22)の右辺の $S_n^{(i-1),k}$ は既知であり、周波数成分nに対して、 $j=1 \sim J, k=1 \sim K$ の $J \times K$ 個の連立方程式を解くことによって S_n^{ijk} 求めることができる。すなわち、沖波条件として所定の方向スペクトルを与え、境界条件を考慮して前進的に S_n^{ijk} を求めていく。 計算された S_n^{ijk} を用いて、有義波高 $H_{1/3}$ 、有義周期 $T_{1/3}$ 、平均波向き $\overline{\theta}$ を以下の式で求める。

$$H_{1/3} = 4.0\sqrt{m_0} \tag{29}$$

$$T_{1/3} = T_0 \sqrt{m_0 / m_2} / \overline{T}_0 \tag{30}$$

$$\overline{\theta} = \sum_{n=1}^{N} \sum_{k=1}^{K} \theta_k S_n^{ijk} / m_0 \tag{31}$$

ここで

$$m_{i} = \sum_{n=1}^{N} \sum_{k=1}^{K} f_{n}^{i} S_{n}^{ijk}$$
(32)

である。 T_0 および $\overline{T_0}$ はそれぞれ沖波の有義周期と平均周期である。砕波減衰項は、高山らの定式化を用いる²⁾。

計算について,橋梁建設による影響を評価するためには、橋脚を的確に表現する必要がある。そのため、橋脚周辺を 5m メッシュで表現することとした。図 3-7 に計算領域の節点配置図を示す。



図 3-7 計算領域の節点配置図

図 3-8 は、計算時間内での水位変動を出力するポイントであり、海側と河川の中央部および(仮) 東環状大橋の上下流、沖の州水門を計算結果を出力するようにした。



3-4. パラメ - タチュ - ニング

a.数値粘性係数、タイムステップ

前節で示したとおり潮流解析では計算を簡略化するために集中質量行列|M|を用いる.しかし、2段階陽的スキームでは、人工的に導入される粘性が大きすぎて実際に計算で得られる流速結果が解析解より小さくなることが知られている、そこで、計算を安定するために導入された人工粘性をゼロにすることはできないが極力影響の少ないものにするために、集中係数 $\overline{M}_{\alpha\beta}^{e}$ の代わりに、混合比 ε を用いて

 $\widetilde{M}_{\alpha\beta}^{e} = \varepsilon \overline{M}_{\alpha\beta}^{e} + (1 - \varepsilon) M_{\alpha\beta}^{e}$

として計算を行う.

*ε*は0~1の間で1に近いほど望ましいが計算が不安定となるため,試行錯誤的に妥当な値を設定する必要がある.本解析では0.92~0.96の間で検討を行い,全ての計算
 *ケース*で発散しない0.92を採択することとした,

一方,タイムステップ*dt*は,

$$dt < \frac{dx}{6}\sqrt{\frac{2}{gh}}$$
 および $\frac{dx}{L} < 0.05$

(*h*:水深,*L*:代表長さ)

を満たす必要がある.なお,これらの条件は必要条件であり十分条件ではないため, 洪水計算等ではさらに小さく見積もる必要がある.本解析条件では,dt = 0.15程度で 上式を満たすが,計算ケースによっては発散することがあるため,dt = 0.1で解析を行った.

b. 粗度係数、底質粒度

マニング粗度係数については, *n* = 0.025 ~ 0.035 で検討した.国土交通省による 一次元洪水流解析での結果を参考に*n* = 0.0275 を採択することとした.

また,流砂計算で必要な底質の代表粒径dについては,現地観測の結果をもとに 0.2~0.4mmの範囲で検討しd=0.3mmを採択することとした.

3-5. 解析条件

(1)洪水流量

洪水流量は,上流端の流量境界には中央橋流量観測点の実測流量をスプライン関数 で補間して与え,海境界での水位は小松島港における潮位観測データを与えた.この 際,海境界の南端と北端とで,潮汐の伝播速度を考慮し位相差が生じるように与えた. 図 3-9 は台風 10 号から台風 23 号までの吉野川河口の流量と降水量を表した図である. 流量計算は吉野川中央橋流量から旧吉野川流量を差し引いた値としている.計算の結 果,5000m³/s を超える大出水に注目して,計算時間を 120 時間として解析を行った. したがって、解析の対象とした台風は台風 0410 号、0416 号、0421 号、0423 号であ る。

流砂量の境界条件には,上流端,海境界とも平衡流砂量を与え,河床変動が起こら ないものとして扱っている.



(2)波浪条件

地形変動解析の初期値として与える波浪に よる底面摩擦速度を得るために、平面波浪解析 を行った。2001年から2004年までの間に徳島 県小松島観測所で測定された主波向,沖波有義 波高,沖波有義波周期の頻度分布図を図 3-10 から図 3-12 に示す.これらの図から,沖合よ り進入する主波向は南東と南南東方向が卓越 していること、最頻の有義波高は0.2m から 0.4m,有義波周期は2秒から4秒であること が分かる。





図 3-12 有義波周期の頻度分布

平面波浪場解析の計算条件を表 3-1 に示す。計算領域は 7km×3.2km、メッシュ幅は 5m である。図 3-11 と図 3-12 の頻度分布図より、平常時および高波浪時の波浪諸元を 表 3-2 に示すとおりとした。ここで、平常時波高は最頻波高の波高階の中央値を、周期 は最頻波高階に対応する周期階の中央値とした。また、高波浪時は 2001 年から 2004 年の小松島港観測値の各年有義波高の最大値の平均値とした。主波向は図 3-10 より南 東方向から進入するものとした。

表 3-1 吉野川河口の波浪解析の計算条件

吉野川河口の波浪解	数値	
沖波主波向	度	135
メッシュ幅	δx × δy	5
寸法	$(x \times y)$	7000 × 3200
メッシュ数	(<i>i</i> , <i>j</i>)数	1400 × 640
方向集中度パラメータ	Smax	10

表 3-2 入力波浪諸元(平常時)

	有義波高	周期	波長	H_0/L_0	S _{max}	備考
平常時	0.25m	3.0sec	14.0m	0.018	10	出現頻度 30.2%,累積頻度 39.2%

表 3-3 入力波浪諸元(高波浪時)

	有義波高	周期	波長	H_0/L_0	S _{max}	備考	
2001(13)年	2.67m	7.3s	83.1m	0.032	\backslash	2001/8/21 14:00	台風 0111 号
2002(14)年	(2.60m)	(13.3s)	(275.9m)	(0.009)		2002/8/18 18:00	台風 0213 号
2003(15)年	3.71m	8.4s	110.1m	0.034		2003/8/ 8 20:00	台風 0310 号
2004(16)年	4.22m	7.4s	85.4m	0.049		2004/6/21 10:00	台風 0406 号
平均值	3.53m	7.7s	92.4m	0.038	10	2002 年のデ	- 夕を除く。

表 3-4 反射率の概略値(1)

構造形態	反射率の概略値	採用値
直立壁	0.7 ~ 1.0	0.85
直立堤水没時	0.5 ~ 0.7	
捨石斜面	0.3 ~ 0.6	0.45
異形消波ブロック	0.3 ~ 0.5	0.40
直立消波構造物	0.3 ~ 0.6	
天然海岸	$0.05 \sim 0.2$	0.10

表 3-5 小松島港 高波一覧表(2001年)

小松,	島 2001年(1~ 8)	100	'J '' A I-U			242(20	01 -)
順位	発 生 期 間	最大有義波 の起時	有	邊波 周期(s)	対応: 波高(m)	表高波 周期(s)	気 象 要 因
1	8月18日 4時 - 8月22日 0時	8月21日14時	2.67	7.3	4.28	13.3	台風0111号
2	9月 8日22時 - 9月10日14時	9月10日 2時	2.38	14.7	3.74	15.0	台風0115号
3	10月 9日12時 - 10月10日12時	10月10日 2時	1.84	6.4	2.92	6.6	二つ玉低気圧
4	10月28日 4時 - 10月29日 0時	10月28日10時	1.71	5.9	2.68	6.1	日本海低気圧
5	12月13日 6時 - 12月13日14時	12月13日 6時	1.30	5.1	2.00	6.0	二つ玉低気圧
6	7月26日14時 - 7月27日 8時	7月27日 2時	1.20	10.5	1.62	9.7	台風0106号
7	6月 5日16時 - 6月 6日 2時	6月 5日20時	1.04	5.2	1.59	5.3	停滞前線
8	10月18日 6時 - 10月18日12時	10月18日 8時	1.02	4.0	1.82	4.2	台風0121号

表 3-6 小松島港 高波一覧表(2002 年)

小松	島 2002年(1~16)		U 1211 U				
旧西人士	124 4 149 円	最大有義波	有	奏波	波 対応最高波		复
川民 1立.	光生列间	の起時	波高(m)	周期(s)	波高(m)	周期(s)	
1	8月16日20時 - 8月19日 8時	8月18日18時	2.60	13.3	3.31	12.1	台風0213号
2	1月21日 0時 - 1月21日14時	1月21日 4時	2.35	8.5	4.37	8.5	二つ玉低気圧
3	7月24日18時 - 7月26日16時	7月25日10時	2.26	12.9	3.48	11.9	台風0209号
4	8月27日22時 - 9月 2日 4時	8月29日 6時	2.11	12.2	2.95	13.0	台風0215号
5	10月13日 0時 - 10月14日 2時	10月13日14時	1.99	15.1	3.29	14.5	台風0222号
6	6月20日10時 - 6月20日20時	6月20日12時	1.69	5.9	2.47	5.9	南岸低気圧
7	10月 6日16時 - 10月 7日 2時	10月 6日18時	1.61	5.3	2.74	5.1	寒冷前線通過
8	5月 7日10時 - 5月 7日16時	5月 7日12時	1.23	5.3	2.12	5.4	北高型気圧配置
9	12月21日12時 - 12月22日20時	12月21日14時	1.20	5.0	2.14	4.7	南岸低気圧
10	7月 6日 0時 - 7月 7日 0時	7月 6日14時	1.16	4.9	2.15	5.1	台風0205号
11	7月14日 2時 - 7月16日 8時	7月16日 0時	1.14	5.5	1.72	4.9	台風0207号
12	9月 3日 2時 - 9月 4日22時	9月 4日 4時	1.13	10.3	1.63	10.9	台風0216号
13	3月26日22時 - 3月27日20時	3月27日 2時	1.10	4.7	2.00	4.4	南岸低気圧
14	7月 9日 4時 - 7月10日16時	7月10日 2時	1.07	7.5	1.62	8.0	台風0206号
15	3月 5日18時 - 3月 6日12時	3月 5日18時	1.06	5.3	1.49	4.7	二つ玉低気圧
16	1月 7日14時 - 1月 7日22時	1月 7日20時	1.01	5.7	1.72	6.1	日本海低気圧

1:港湾の施設の技術上の基準・同解説(上巻)p.106

小松	島 2003年(1~22)										
順位	路 生 期 問	最大有義波	有言	轰波	対応最高波		5	鱼	西	因	
/JQC 1.92.	元 王 201 [4]	の起時	波高(m)	周期(s)	波高(m)	周期(s)	1 ^	1 1050	355		
1	8月 8日 2時 - 8月 9日14時	8月 8日20時	3.71	8.4	5.96	8.8	台風0310号				
2	5月29日12時 - 5月31日22時	5月31日 6時	2.61	6.7	3.76	9.0	台風0304号				
3	3月 6日22時 - 3月 7日20時	3月 7日 4時	1.94	6.4	3.46	7.2	南岸低気圧				
4	1月27日 0時 - 1月27日22時	1月27日 8時	1.77	5.9	2.80	6.5	日本海低気圧				
5	4月11日16時 - 4月12日18時	4月12日 0時	1.63	6.4	2.44	6.8	南岸低気圧				
6	6月19日12時 - 6月20日 0時	6月19日16時	1.56	5.0	2.44	4.9	台風0306号				
7	4月 8日 4時 - 4月 8日20時	4月 8日10時	1.54	5.4	2.57	4.6	日本海低気圧				
8	6月10日 8時 - 6月11日16時	6月10日18時	1.43	10.0	2.09	10.6	南岸低気圧				
9	4月25日14時 - 4月26日 0時	4月25日22時	1.37	4.9	2.23	4.9	日本海低気圧				
10	11月27日20時 - 11月29日18時	11月28日 6時	1.28	8.4	1.86	5.8	南岸低気圧				
11	3月22日14時 - 3月24日 4時	3月23日 8時	1.27	10.4	2.03	11.1	南岸低気圧				
12	5月24日20時 - 5月27日12時	5月25日14時	1.26	5.4	1.84	5.5	南岸低気圧				
13	7月18日16時 - 7月19日10時	7月19日 6時	1.19	4.9	2.09	4.8	日本海低気圧				
14	9月21日 2時 - 9月21日20時	9月21日18時	1.18	4.0	1.90	3.8	台風0315号				
15	9月29日18時 - 9月30日10時	9月29日22時	1.09	3.9	1.87	3.7	北高型気圧配置				
16	4月22日22時 - 4月23日22時	4月23日14時	1.07	5.8	1.68	6.4	南高北低型				
17	3月 1日16時 - 3月 1日22時	3月 1日20時	1.06	7.3	2.13	9.1	南岸低気圧				
18	5月14日12時 - 5月15日16時	5月15日 2時	1.05	7.7	1.72	7.3	南岸低気圧				
19	10月12日14時 - 10月13日10時	10月12日16時	1.05	4.8	1.77	4.2	南岸低気圧				
20	12月 6日10時 - 12月 6日14時	12月 6日12時	1.04	5.6	1.54	4.3	日本海低気圧				
21	4月29日16時 - 4月30日 4時	4月29日16時	1.04	4.8	1.60	5.1	日本海低気圧				
22	6月24日 0時 - 6月24日 2時	6月24日 2時	1.04	4.3	1.45	4.1	南岸低気圧				

表 3-7 小松島港 高波一覧表(2003 年)

表 3-8 小松島港 高波一覧表(2004 年)

小松	島 2004年(1~23)	12 0-0 7	עריינ דין	(면 18)	//仪 見	12(20)	04 +)
順莅	惑 化 期 問	最大有義波	有	奏波	対応最高波		与
四頁 1立.	光生列间	の起時	波高(m)	周期(s)	波高(m)	周期(s)	
1	6月19日18時 - 6月22日 4時	6月21日10時	4.22	7.4	-	-	台風0406号
2	10月18日 4時 - 10月21日 2時	10月20日14時	3.98	7.8	-	-	台風0423号
3	7月30日12時 - 8月 2日16時	7月31日14時	3.21	8.4	4.84	7.8	台風0410号
4	8月25日10時 - 8月31日16時	8月30日18時	3.15	6.6	-	-	台風0416号
5	9月29日 6時 - 9月29日22時	9月29日18時	2.68	6.3	4.09	5.4	台風0421号
6	8月 4日14時 - 8月 6日 0時	8月 5日 0時	2.65	7.9	4.18	10.3	台風0411号
7	9月 3日 6時 - 9月 8日 8時	9月 7日16時	2.55	6.4	-	-	台風0418号
8	11月10日14時 - 11月12日 0時	11月11日 4時	2.07	6.2	3.25	6.1	日本海低気圧
9	12月 4日18時 - 12月 5日10時	12月 5日 0時	1.99	5.8	3.16	5.4	南岸低気圧
10	4月26日22時 - 4月27日20時	4月27日 2時	1.99	5.4	3.07	5.2	日本海低気圧
11	6月11日14時 - 6月11日22時	6月11日18時	1.63	6.7	2.32	6.3	台風0404号
12	4月19日 8時 - 4月20日 4時	4月19日16時	1.63	5.2	2.57	4.7	日本海低気圧
13	7月 1日 0時 - 7月 2日 0時	7月 1日16時	1.58	15.9	2.28	17.1	台風0408号
14	4月 2日 4時 - 4月 2日10時	4月 2日 4時	1.54	5.4	2.55	6.0	日本海低気圧
15	3月30日 6時 - 3月30日22時	3月30日14時	1.49	6.1	2.40	6.5	南岸低気圧
16	8月18日 2時 - 8月19日22時	8月19日 8時	1.41	5.3	2.14	4.4	台風0415号
17	10月 9日18時 - 10月 9日20時	10月 9日18時	1.35	13.2	2.07	12.8	台風0422号
18	10月27日 0時 - 10月27日18時	10月27日 6時	1.23	4.1	2.14	4.3	南岸低気圧
19	10月 8日14時 - 10月 8日22時	10月 8日18時	1.16	4.9	1.88	6.6	台風0422号
20	2月22日16時 - 2月23日 6時	2月22日16時	1.16	4.2	1.93	3.6	日本海低気圧
21	7月 4日14時 - 7月 5日 8時	7月 5日 6時	1.13	4.5	1.86	3.9	日本海低気圧と寒冷前線
22	10月30日 2時 - 10月30日 4時	10月30日 4時	1.06	5.5	1.88	7.8	南岸低気圧
23	4月23日18時 - 4月23日22時	4月23日20時	1.01	4.2	1.74	3.2	寒冷前線

(3)初期地形

収集した地形測量情報から解析領域の水深分布(DL水深)を求めた。水深分布は、 地盤変動解析および波浪変形解析の初期地形となる。それぞれの解析領域毎に水深分 布図を図 3-13~図 3-16、および図 3-17~図 3-20 に示した。これらの図から河口付 近では左岸の部分の水深が深く、澪筋が形成されていることが分かる。

【波浪変形解析領域】



図 3-13 解析領域の水深分布図(平成 16 年 3 月 10 日時点)



図 3-14 解析領域の水深分布図(平成 16 年 10 月 14 日時点)



図 3-15 解析領域の水深分布図(平成 16 年 11 月 8 日時点)



図 3-16 解析領域の水深分布図(平成 17 年 9 月 30 日時点)

【地形変動解析領域】



図 3-17 解析領域の水深分布図(平成 16 年 3 月 10 日時点)



図 3-18 解析領域の水深分布図(平成 16 年 10 月 14 日時点)



図 3-19 解析領域の水深分布図(平成 16 年 11 月 8 日時点)



図 3-20 解析領域の水深分布図(平成 17 年 9 月 30 日時点)



図 3-21 平常時(H_{1/3}=0.25m Ts=3.0sec M.W.L時)の波高分布



図 3-22 高波浪時(H_{1/3}=3.53m Ts=7.7sec M.W.L時)の波高分布

3-5. 解析結果

- z (m) 2 1.8 1.6 1.4 1.2 1 0.8 0.6 0.4 0.2 0 -0.2 -0.4 -0.6 -0.8 -1 -1.2 -1.4 -1.6 -1.8 -2
- a. 洪水・高波浪による地形変化の検討(CASE1-1)
 2004年10号,16号,21号,23号台風による地形変化

図 3-23 台風 10 号による地形変化(洪水時・橋脚あり)



図 3-24 台風 16 号による地形変化(洪水時・橋脚あり)



図 3-25 台風 21 号による地形変化(洪水時・橋脚あり)



図 3-26 台風 23 号による地形変化(洪水時・橋脚あり)

b. 洪水・高波浪による地形変化の検討(未着工時の場合)(CASE1-2)



2004年 10号, 16号台風による地形変化

図 3-27 台風 10 号による地形変化(洪水時・橋脚なし)



図 3-28 台風 16 号による地形変化(洪水時・橋脚なし)

c. 平常時の波浪・潮汐による地形変化検討(CASE1-3)



2004年 10号, 16号台風による地形変化

図 3-29 台風 10 号による地形変化(平常時・橋脚あり)



図 3-30 台風 16 号による地形変化(平常時・橋脚あり)