

II-327

平面2次元  $k-\epsilon$  モデルの定式化

九州大学大学院 学生員○矢野真一郎 九州大学工学部 正員 小松 利光  
九州大学工学部 正員 朝位 孝二 九州大学工学部 正員 中村 由行  
運輸省 正員 松永 康司

1. はじめに

内湾や沿岸部などの様に水深方向に比較して非常に大きな水平方向スケールを持つ流れ場や拡散場において、流況や拡散のシミュレーションを行う際に平面2次元モデルが用いられることが多い。その際、渦動粘性係数・渦動拡散係数を自動的に評価する事が出来る  $k-\epsilon$  乱流モデルを用いた解析がよく行われている<sup>1)</sup>。しかしながら、モデル定数に3次元モデルでの値をそのまま用いている場合が多く、厳密な意味での  $k, \epsilon$  の鉛直平均値を評価しているとは言えない。そこで本研究では、流速  $U$ 、乱れエネルギー  $k$ 、乱れエネルギーの散逸率  $\epsilon$ 、渦動粘性係数  $\nu_t$  の鉛直分布を仮定し、平面2次元  $k-\epsilon$  乱流モデルのための  $k, \epsilon$  方程式の定式化を行った。

2. 平面2次元  $k-\epsilon$  乱流モデルの誘導

3次元  $k-\epsilon$  乱流モデルにおける  $k, \epsilon$  方程式及び、渦動粘性係数  $\nu_t$  は次式の様に表示される。

$$\frac{\partial k}{\partial t} + U_i \frac{\partial k}{\partial x_i} = \frac{\partial}{\partial x_i} \left( \frac{\nu_t}{\sigma_k} \frac{\partial k}{\partial x_i} \right) + P - \epsilon \quad (1), \quad \nu_t = C_\mu \frac{k^2}{\epsilon} \quad (3)$$

$$\frac{\partial \epsilon}{\partial t} + U_i \frac{\partial \epsilon}{\partial x_i} = \frac{\partial}{\partial x_i} \left( \frac{\nu_t}{\sigma_\epsilon} \frac{\partial \epsilon}{\partial x_i} \right) + C_{1\epsilon} \frac{\epsilon}{k} P - C_{2\epsilon} \frac{\epsilon^2}{k} \quad (2), \quad P = \nu_t \left( \frac{\partial U_i}{\partial x_j} + \frac{\partial U_j}{\partial x_i} \right) \frac{\partial U_i}{\partial x_j}$$

ここで、 $i, j = 1, 2, 3, \sigma_k = 1.0, \sigma_\epsilon = 1.3, C_{1\epsilon} = 1.44, C_{2\epsilon} = 1.92, C_\mu = 0.09$  である。

次に、粗面開水路における水平方向流速  $U, k, \nu_t$  の鉛直分布は次式の様に表示される。

$$\frac{U}{U_*} = \frac{1}{\kappa} \ln \left( \frac{\xi}{\xi_s} \right) + A_r \quad (4), \quad \frac{k}{U_*^2} = D \exp \left( -\frac{\xi}{l_*} \right) \quad (5), \quad \nu_t = \kappa U_* h \xi (1 - \xi) \quad (6)$$

ここで、 $\xi = z (= x_3) / h, l_* = l / h, \xi_s = k_s / h, A_r = 8.5, h$ : 水深、 $l$ : 乱れの減衰スケールを表す定数、 $k_s$  は相当粗度、 $\kappa$ : カルマン定数(=0.4)、 $U_*$ : 底面における摩擦速度である。式(3),(5),(6)及び、 $D^2 = 1/C_\mu$  より  $\epsilon$  の鉛直分布は、

$$\epsilon = \frac{U_*^3 \exp(-2\xi/l_*)}{\kappa h \xi (1 - \xi)} \quad (7)$$

よって、式(4),(5),(6),(7)より  $U, k, \epsilon, \nu_t$  の鉛直平均値  $\bar{U}, \bar{k}, \bar{\epsilon}, \bar{\nu}_t$  を求めると、以下の様になる。

$$\frac{\bar{U}}{U_*} = \frac{1}{\kappa} \ln \left( 1 / \xi_s \right) - \frac{1}{\kappa} + A_r \equiv \phi \quad (8), \quad \bar{k} = D l_* U_*^2 \{ 1 - \exp(-1/l_*) \} \quad (9)$$

$$\bar{\epsilon} = \frac{U_*^3}{\kappa h} \int_0^1 \frac{\exp(-2\xi/l_*)}{\xi(1-\xi)} d\xi \quad (10), \quad \bar{\nu}_t = \frac{\kappa U_* h}{6} \quad (11)$$

式(1),(2),(3)を鉛直方向に積分すると平面2次元  $k-\epsilon$  乱流モデルにおける  $k, \epsilon$  方程式、及び  $\bar{\nu}_t, \bar{k}, \bar{\epsilon}$  の関係式が得られる。その際、式(1),(2),(3)の各項に2つ以上の物理量の積の形が含まれているために、一種の分散効果が生じる。そこで、積分することにより生じる分散効果を考慮し補正するために各項に補正係数を乗じた形で平面2次元モデルにおける  $k, \epsilon$  方程式、及び  $\bar{\nu}_t$  と  $\bar{k}, \bar{\epsilon}$  の

関係式を示すと次式の様になる。

$$\frac{\partial \bar{k}}{\partial t} + \beta_{kHA} \bar{U}_i \frac{\partial \bar{k}}{\partial x_i} = \frac{\partial}{\partial x_i} \left( \beta_{kHD} \frac{\bar{v}_i}{\sigma_k} \frac{\partial \bar{k}}{\partial x_i} \right) + \beta_{kHP} P_H + C_k \frac{U_*^3}{h} - \bar{\epsilon} \quad (12)$$

$$\frac{\partial \bar{\epsilon}}{\partial t} + \beta_{\epsilon HA} \bar{U}_i \frac{\partial \bar{\epsilon}}{\partial x_i} = \frac{\partial}{\partial x_i} \left( \beta_{\epsilon HD} \frac{\bar{v}_i}{\sigma_\epsilon} \frac{\partial \bar{\epsilon}}{\partial x_i} \right) + \beta_{\epsilon HP} C_{1\epsilon} \left( \frac{\bar{\epsilon}}{k} \right) P_H + C_\epsilon \frac{U_*^4}{h^2} - \beta_{2\epsilon} C_{2\epsilon} \frac{\bar{\epsilon}^2}{k} \quad (13)$$

$$\bar{v}_i = \beta_{v_i} C_\mu \frac{\bar{k}^2}{\epsilon} \quad (14), \quad \text{ここで, } P_H = \bar{v}_i \left( \frac{\partial \bar{U}_i}{\partial x_j} + \frac{\partial \bar{U}_j}{\partial x_i} \right) \frac{\partial \bar{U}_i}{\partial x_j}, \quad i, j = 1, 2$$

$U_i, U_*, k, \epsilon, v_i$ に式(4)-(7)を仮定し、式(8)-(11)を用いて式(1)-(3)を鉛直方向に積分して求められた各係数の算定式を図-1に示す。算定式中の $\xi$ に関する定積分には発散するものがあるが、それらに関しては $\xi_s$  (式(8)より流速係数 $\varphi$ を与えて逆算)から $\xi=0.9$ まで解析的に積分を行い $\xi=0.9 \sim 1$ の区間については $\xi=0.9$ での値を $\xi=1$ までとるものとして $\xi=\xi_s \sim 1$ の区間の積分を行った。そのため、 $\beta_{kHD}$ 以外の各係数は流速係数 $\varphi$ の関数になる。また、 $l_*$ については柵津<sup>2)</sup>により得られている $l_*=0.5$ を採用した。 $\varphi=10, 15, 20$ の各係数の計算値を表-1に示す。それによると、 $\varphi$ によりかなり値の変化する係数があることが分かった。

$\beta_{kHA} = 1 + \frac{1}{\kappa \varphi} \left[ 1 + \int_0^1 \frac{\exp(-\xi/l_*) \ln \xi}{l_* \{1 - \exp(-1/l_*)\}} d\xi \right]$ $\beta_{kHD} = \frac{6 l_* \{ \exp(-1/l_*) + 2 l_* \exp(-1/l_*) + 1 - 2 l_* \}}{1 - \exp(-1/l_*)}$ $\beta_{\epsilon HA} = \frac{\int_0^1 \frac{\exp(-2\xi/l_*)}{\xi(1-\xi)} (\ln \xi + 1) d\xi}{\kappa \varphi \int_0^1 \frac{\exp(-2\xi/l_*)}{\xi(1-\xi)} d\xi}$ $\beta_{\epsilon HP} = 1 + \frac{2}{\kappa \varphi} \int_0^1 \left[ \frac{\exp(-\xi/l_*)}{l_* \{1 - \exp(-1/l_*)\}} - 1 \right] (\ln \xi + 1) d\xi$ $+ \frac{1}{\kappa^2 \varphi^2} \int_0^1 \frac{\exp(-\xi/l_*)}{l_* \{1 - \exp(-1/l_*)\}} (\ln \xi + 1)^2 d\xi$ $\beta_{2\epsilon} = \frac{l_* \{1 - \exp(-1/l_*)\} \int_0^1 \frac{\exp(-3\xi/l_*)}{\xi^2(1-\xi)^2} d\xi}{\left( \int_0^1 \frac{\exp(-2\xi/l_*)}{\xi(1-\xi)} d\xi \right)^2}$	$\beta_{\epsilon HD} = \frac{3 l_* \{1 - \exp(-2/l_*)\}}{\int_0^1 \frac{\exp(-2\xi/l_*)}{\xi(1-\xi)} d\xi}$ $\beta_{v_i} = \frac{\int_0^1 \frac{\exp(-2\xi/l_*)}{\xi(1-\xi)} d\xi}{6 l_*^2 \{1 - \exp(-1/l_*)\}^2}$ $\beta_{kHP} = 1 + \frac{1}{3\kappa \varphi} + \frac{7}{18 \kappa^2 \varphi^2}$ $C_k = \frac{1}{\kappa} \int_0^1 \frac{1-\xi}{\xi} d\xi$ $C_\epsilon = \frac{C_{1\epsilon}}{\kappa^2 D} \int_0^1 \frac{\exp(-\xi/l_*)}{\xi^2} d\xi$
--	---

図-1 各係数の算定式

### 3. 結論

$U, k, \epsilon, v_i$ の鉛直分布形を仮定することにより平面2次元k- $\epsilon$ 乱流モデルにおける補正係数を算定した。これらの補正係数を用いることにより $v_p, k, \epsilon$

の鉛直平均値をより正確に求めることができると思われる。今後は、補正の効果についてシミュレーションにより検討を行いたい。最後に九州大学名誉教授椿東一郎先生に多くの示唆を頂いた。また、本研究は(財)服部報公会の補助の下に行われた。記して謝意を表します。

[参考文献] 1). Rastogi, A. K., and Rodi, W. : Predictions of Heat and Mass Transfer in Open Channels, J. Hydr. Div., ASCE, vol. 104, No. HY3, 1978 2). 柵津 家久 : 開水路乱流の乱れ強度に関する研究, 土木学会論文報告集, 第261号, pp. 67-76, 1977

表-1 各係数の計算値

$\varphi$	$\beta_{v_i}$	$\beta_{kHA}$	$\beta_{\epsilon HA}$	$\beta_{kHD}$	$\beta_{\epsilon HD}$	$\beta_{kHP}$	$\beta_{\epsilon HP}$	$\beta_{2\epsilon}$	$C_k$	$C_\epsilon$
10	0.48	1.13	1.01	0.94	1.77	1.11	1.29	1.88	1.50	5.07
15	1.87	0.96	0.79	0.94	0.45	1.07	0.94	2.57	6.50	80.59
20	3.59	0.94	0.70	0.94	0.24	1.05	0.90	6.72	11.50	701.24