特集
 8
 UDC 533.6.072:532.58:72.011.2:519.2

建物周辺気流の数値シミュレーションの診断システムに関する研究(第4報) ----建物近傍のメッシュ分割およびεの境界条件に関する検討-----

Study on Diagnostic System for Simulation of Turbulent Flowfield around Building PART IV ——Influence of Mesh Dividing System and Boundary Condition of ϵ ——

> 村 上 周 三*・持 田 灯*・林 吉 彦** Shuzo MURAKAMI, Akashi MOCHIDA and Yoshihiko HAYASHI

1.序

筆者らは、 $k - \epsilon 型 2 方程式モデルによる建物周辺気流$ の数値シミュレーションにおいて、風上隅角部の剝離に大きな影響を持つと考えられる諸条件が予測結果に及ぼす影響について検討した.本報では、前報¹⁰で行った数値実験の中で最も実験との対応のよかった計算条件を基に、 $建物近傍のメッシュ分割、壁面における<math>\epsilon$ の境界条件に 関してさらに改良を加え、風洞実験と詳細に比較した結 果について報告する.

2. 風洞実験概要

建物モデルとして1辺20cmの立方体模型を用いた.風 洞内基準風速は約6m/s, Re数は約7×10 $^{\circ}$ である.風速 測定にはタンデム型熱線風速計を使用した.

表1 基礎方程式

$$\frac{\partial U_i}{\partial X_i} = 0 \tag{1}$$

$$\frac{\partial U_i}{\partial t} + \frac{\partial U_i U_j}{\partial X_j} = -\frac{\partial}{\partial X_i} \left(\frac{P}{\rho} + \frac{2}{3} k \right) \\ + \frac{\partial}{\partial X_j} \left\{ \nu_t \left(\frac{\partial U_i}{\partial X_j} + \frac{\partial U_j}{\partial X_i} \right) \right\}$$
(2)

$$\frac{\partial k}{\partial t} + \frac{\partial k U_j}{\partial X_j} = \frac{\partial}{\partial X_j} \left(\frac{\nu_t}{\sigma_1} \frac{\partial k}{\partial X_j} \right) + \nu_t S - \varepsilon$$
(3)

$$\frac{\partial \varepsilon}{\partial t} + \frac{\partial \varepsilon U_i}{\partial X_j} = \frac{\partial}{\partial X_j} \left(\frac{\nu_i}{\sigma_z} \frac{\partial \varepsilon}{\partial X_j} \right) + C_1 \frac{\varepsilon}{k} \nu_k S - C_2 \frac{\varepsilon^2}{k}$$
(4)

$$\nu_t = C_D \, \frac{k^2}{\varepsilon} \tag{5}$$

*東京大学生産技術研究所 付属計測技術開発センター

**東京大学生産技術研究所 第5部

3. 数値シミュレーション概要

3.1 計算方法

表1に示すk- ϵ 型2方程式モデルにより、立方体モデ ル周辺の流れ場をMAC法のアルゴリズムにより表2の 境界条件を用いて解析した。時間差分はAdams-Bashforth,空間差分は2次精度中心差分を用いた。ただ し、k、 ϵ の輸送方程式の移流項差分スキームは1次精度 風上差分を使用した。

3.2 計算種類と計算条件(表3参照)

表3に計算種類を示す.case1はMesh №1(図1
 (1))を用いている.Mesh №1では,建物の風上側隅
 角部付近のメッシュ分割がかなり細かくなっている

記	号
<i>U_i</i> :風速の3成分	kp:壁面に接するセルのk
i (または x , U):主流方向,	ε : <i>k</i> の散逸
j(または y , V):横方向,	$ u_t$: 渦動粘性係数
k(または z , W):鉛直方向	1 :乱れの長さスケール
<i>Hb</i> :建物高さ、風洞実験では20cm	u*:摩擦速度
Ub :建物高さにおける風速	h :最小メッシュ幅
<i>k</i> :乱流エネルギー	(h = Hb/24)
	hp:壁面に接するセルの幅

表 2 境界条件

流入	U(z), k(z), l(z): 風洞実験値 V(z) = 0, W(z) = 0
流出	境界外の圧力 $P=0$ U_{ϵ} , k , ϵ : free slip
側 面	上に同じ
上空面	上に同じ
地 上 面 建物壁面	$U_t \propto Z^{rac{1}{4}}, U_n = 0$ $k: ext{ free slip}$ $\epsilon: 表 3 および注 1) 参照$

(h = Hb/24). case 2 はMesh No.2 (図1(2))を用いて いる. Mesh No.2 は,建物風上側のメッシュ分割はMesh No.1 と等しく,建物背面付近のメッシュ分割はMesh No.1 に比べて細かくなっている. case 3 は, ϵ の壁面境界 条件にLaunder & Spalding らの提案したwall function を用いており², この点がcase 2 と異なる. この方法は, 壁面に接するコントロールボリューム内の ϵ の平均値を 対数則を用いて与えている. なお,流入側境界条件は風 洞実験値を使用 ($U \approx Z^{1/4}$ の分布). また,以下に示す諸 量はすべて*Ub*, *Hb*で無次元化されている.

4. 数値計算の結果

4.1 平均風速ベクトルの比較(図2,図3参照)

今回の計算結果は、case 1 ~ case 3 ともに建物屋上面 および建物側面の逆流がよく再現されている。特に、建 物前面付近のメッシュ分割だけではなく、建物背面付近 のメッシュ分割も細かくしたcase 2, 3 の結果は、case 1 の結果よりもwakeが小さくなり風洞実験に近づく. また、 ϵ の壁面境界条件にwall functionを用いたcase 3

case No.	メッシュ分割 (図1)	壁面ε境界条件 注1),注2)
case 1	Mesh No. 1	type 1
case 2	Mesh No 2	type 1
case 3	Mesh No. 2	type 2

表3 計算種類

注1)壁面 の境界条件

• type 1 $\varepsilon = C p^{3/4} k_{\rm P}^{3/2} / l_1$

$$l_1 = \frac{1}{2} \varkappa h_P \qquad \cdots (1)$$
• type 2 (wall function)

$$\varepsilon = \frac{1}{2} \left(C_{D^{3/4} k_{P}^{3/2}} / l_{1} \right) \cdot \ln(2Ey^{+}) \qquad \cdots (2)$$

$$tz t^{2} \cup, y^{+} = (\frac{1}{2}h_{\rm P}) \cdot u^{*} / \nu$$
$$= (\frac{1}{2}h_{\rm P}) \cdot C_{D}^{1/4} k_{\rm P}^{1/2} / \nu \qquad \cdots (3)$$

ここで、
$$C_{p}=0.09$$
、 $E=9$

(2)式は壁面近傍でkの生産とkの散逸が等しいという仮定のもとに導かれた式である。

注2) case 2の最終結果を用いて、 $Re = 7 \times 10^4$ として、建物 壁面に接するセルの壁座標 y^+ を注1)(3)式を用いて算出 する。建物前面では&は約0.08 cy^+ は約230,屋上面では& は約0.05で約180,後面では&は約0.003 cy^+ は約50,側面で は&は約0.04 cy^+ は約160となる。以上を注1)(2)式に代 入すると、wall functionを用いたcase 3 では計算の当初は case 2 に比べて ϵ の値は約3~4 倍程度となっている。 の結果は、建物屋上面の逆流域がcase1,2の結果より も多少広くなり風洞実験の結果に近づく³⁾.

4.2 kの分布の比較(図4参照)

数値計算(case1~3)の結果では、建物屋上面風上 側隅角部周辺でkは大きな値を示している。これに対し て、風洞実験では、建物屋上面中央付近の再付着域でkは 大きくなっており、数値計算結果と分布の傾向は異なっ ており、今後の改良が必要である。また、case 2、3は case1に比べ、1) wake内のkが多少大きく評価されて いること、2)平均風速ベクトルの比較から考えて、 wake内で, case 2, 3のほうが, case 1 より, 拡散的で あることを考慮すれば、wake内のレ4も大きくなっている ものと予想される.これはcase 2, 3 ではcase 1 に比べ てwake内のメッシュ分割が細かくなるに伴って、wake 内の速度勾配が大きくなり、この結果、wake内における kの生産が大きくなったためと考えられる。次にwall functionを用いたcase 3の結果は, case 2の結果に比べ て建物屋上面のkの値がやや小さくなっており、平均風 速ベクトルの比較から考えてこの部分のνも小さくなっ ているものと予想される。

4.3 εの分布の比較(図5参照)

全体の分布に関してはcase $1 \sim 3 \circ \tau = 2$ 要異はない が、case $3 \circ t = 1 = 0$ でなっている. case 3 t, case $2 \circ t = 0$ 定変更した 建物壁面の $\varepsilon \circ \sigma$ 境界条件をtype 1 からtype 2 t = 0 定変更した ものであり、計算の開始時には建物壁面の $\varepsilon \circ o$ 値はcase $2 \circ t = 2$ の約 $3 \sim 4$ 倍になっている(注 2) 参照). しかし、計









図1 メッシュ分割

報



図2 平均風速ベクトルの比較(建物中心軸上鉛直断面)





(4) case 3 (Mesh No. 2, c 境界条件:type 2)

図4 kの分布の比較(建物中心軸上鉛直断面)

算が進むにつれてその値は減少し、収束解ではcase 2 よ りも建物壁面付近の ϵ の値は小さくなっている.これは、 case 3 における ϵ の境界条件では、kの輸送方程式中でkの生産に対する散逸の割合が大きくなるために、壁面に 接するkの値 (k_p)がtype 1 の場合よりも減少し、結果と して注 1) (2)式で与えられる建物壁面の ϵ の値はcase 2 よりも小さくなったためと考えられる.

4.4 vtの分布の比較(図6参照)

case 2, case 3の分布はよく似ており, case 1 に比較 してwake内の ν_t の値が大きい. これは, 前述した風速ベ クトルの比較やkの比較と対応している.

5.まとめ

①屋上面,側面の逆流 建物屋上面風上隅角部付近のメッシュ分割を細かくした今回の計算結果(case 1 ~ case 3)では,前報における比較的粗いメッシュ分割の計算(h=Hb/6)において再現できなかった建物屋上面や建物側面の逆流が再現され,風洞実験結果との対



応が格段に向上した.建物周辺気流の数値シミュレー ションでは,風上側隅角部付近のメッシュ分割を細かく することが非常に重要である.

②wake内の気流性状 建物背面のメッシュ分割をcase 1よりも細かくしたcase 2, 3の結果は、wake内のkの 生産が大きく評価され、この部分のk、vがcase 1よりも 大きくなる傾向にあった。この結果、wakeの大きさは case 1よりも小さくなり、風洞実験結果に近づいた。

③壁面 ε の境界条件 ε の壁面境界条件に, Launder& Spaldingらの提案したwall functionを使用したcase 3 では, case 2 よりも風上の隅角部や壁面付近でk, v_t が小 さくなり, この部分の逆流域が広がって風洞実験結果に 近づいた。壁面の ε の境界条件は建物周辺気流に及ぼす 影響が大きいので, 今後さらに検討をしていく必要があ る.



図6 ν_tの分布の比較

④kの分布 いずれの計算結果においても、実験より風 上側隅角部周辺のkを大きく、屋上面や側面の再付着域 やwake内のkを小さく評価しており、この点に関しては 今後の検討が必要である. (1987年10月8日受理)

参考文献

- 村上,持田,大和田,村上:建物周辺気流の数値シミュ レーションの診断システムに関する研究(1),日本風工 学シンポジウム,1986.12
- 2) B.E.Launder and D.B.Spalding: The Numerical Computation of turbulent Flows, Computer Method in Applied Mechanics and Engineering, Vol.3, 269~289, 1974
- 3)林,村上,持田:建物周辺気流の数値シミュレーションの診断システムに関する研究(2),日本建築学会関東支部報告集,1987.7