3

UDC 533.6.07/.08:551.584.5:72.011.2

特 集 1 研究解説

Large Eddy Simulationによる街区周辺の流れ場の解析

Numerical Prediction of Air Flow around Building Blocks by means of Large Eddy Simulation

# 村 上 周 三\*・持 田 灯\*・日 比 ー 喜\*\* Shuzo MURAKAMI, Akashi MOCHIDA and Kazuki HIBI

立法体で構成される均等街区周辺の流れ場をLarge Eddy Simulationで解析し、風洞実験と比較した 結果を示す。数値シミュレーション結果は、街区周辺の平均風速分布、風速変動の性状、建物壁面の 静圧分布をよく再現している。また、数値シミュレーション結果をComputer Graphicsにより可視化 した結果は、建物から放出される渦のパターンを的確に表している。

1. はじめに

筆者らは従来, Large Eddy Simulation (LES)を用い た立方体モデル周辺の流れ場の解析を行ってきた<sup>1,2)</sup>.本 報では, LESを用いて街区の乱流場の解析を行い,風洞 実験と比較するとともに, Computer Graphicsにより数 値シミュレーション結果の可視化を行った結果について 報告する.

2. 数値シミュレーションの概要3)

図1に示すような、立方体で構成される均等街区を対象として、表1の基礎方程式により解析。本研究では表2に示す3種類の差分メッシュを用いているが、乱流統計量の風洞実験との比較は主にMesh No.1の結果を用いている。図2にMesh No.1のメッシュ分割( $39(x) \times 36(y) \times 31(z)$ )を示す。従来の立方体周辺気流の計算<sup>1,2)</sup>に比較して流れの主流、および横方向の長さが鉛直方向に比較して短く、また建物に接する計算格子の幅が小さい。境界条件は以下のとおり。

①流れの主流方向、横方向は周期境界条件.ただし主流 方向には圧力損失 ( $A\bar{p}/\rho \langle u_{b}^{2} \rangle = 0.011$ )を与えている。 ②建物壁面、地上面は1/2乗の風速勾配に従う。



\*東京大学生産技術研究所 付属計測技術開発センター \*\*民間等共同研究員(清水建設㈱) ③上空面の風速の条件はfree-slip.

差分スキームは時間にAdams-Bashforth,空間に2次の中心差分を使用.

## 3. 風洞実験の概要

記号

- u<sub>i</sub> :風速の3成分. i(またはx,u):主流方向, j(またはy, v):横方向, k(またはz,w):鉛直方向
- ub : 流入側境界の建物高さの風速
- P :圧力, P₀:基準静圧
- <f> :変数fのアンサンブル平均
- $\overline{f}$  :変数fの格子平均(ここではfilteringによる空間平均)
- f'',f':平均からのずれ $f''=f-\overline{f}, f'=f-\langle f \rangle$
- Cs :Smagorinsky定数
- ν<sub>scs</sub> :格子スケール (subgrid scale) の渦粘性
- H<sub>b</sub> :建物高さ, u<sub>b</sub>:建物高さにおける風速
- k :乱流エネルギー,  $k = \frac{1}{2} \langle u'_{i}u'_{i} + \overline{u''_{i}u''_{i}} \rangle$

$$\omega_{t} : 渦度ペクトルの3成分, \omega_{x} = \left(\frac{\partial w}{\partial y} - \frac{\partial v}{\partial z}\right),$$

$$\omega_{y} = \left(\frac{\partial \overline{u}}{\partial z} - \frac{\partial \overline{w}}{\partial x}\right), \qquad \omega_{z} = \left(\frac{\partial \overline{v}}{\partial x} - \frac{\partial \overline{u}}{\partial y}\right)$$

$$C_P$$
 :風圧係数,  $C_P = (\langle \overline{P} \rangle - \langle \overline{P}_0 \rangle) / \rho \langle \overline{u}_b \rangle^2 / 2$   
 $n$  : 周波数 (1/t)

 $t^*$  :無次元時間,  $t^*=t\times\langle u_b\rangle/H_b$ 

# 表1 LESの基礎式

$$\frac{\partial u_i}{\partial x_i} = 0 \qquad (1)$$

$$\frac{\partial u_i}{\partial t} + \frac{\partial u_i u_j}{\partial x_j} = -\frac{\partial P}{\partial x_i} + \frac{\partial}{\partial x_j} (\nu + \nu_{SGS}) \overline{e}_{ij}$$
(2)

$$t_{z}t_{z}^{z}\cup v_{scs}=\left(C_{s}\Delta\right)^{2}\cdot\frac{e^{2}_{ij}}{2}\right)^{1/2}$$
 (3)

$$e_{ij} = \frac{\partial u_i}{\partial x_j} + \frac{\partial u_j}{\partial x_i}$$
,  $C_S = 0.1$ .

速  $\langle u_b \rangle$  によるレイノルズ数は2.5×10<sup>4</sup>.

### 4. 風速変動の波形,スペクトル(図3,図4)

建物前方 $H_b$ の高さ $H_b/2$  (図 2, point 1) における風 速の主流方向成分の波形を図 3 に、スペクトルを図 4 に 示す。実験と計算のスペクトルピークはよく一致するが、 計算のスペクトルの高周波側にやや卓越するピークがみ られる.,なお、これらは無次元時間で53~135(180,000 step~320,000step)の結果を用いている。また、風洞実 験におけるデータのサンプリング間隔は10ms.point 1の u成分を用いて長さスケールに換算すると、10msはpoint 1のメッシュの格子スケールの約2.5倍となる。

#### 5.風速の鉛直分布(図5,図6)

図5に建物間の面内平均風速の鉛直分布を示す。面内 平均風速の鉛直分布を指標とする限り,無次元時間53(約 180,000step)以降の解析はほぼ定常とみなすことができ る。図6に建物前方H<sub>b</sub>における風速の主流方向成分の鉛 直分布を示す。高さ1/4H<sub>b</sub>以下の領域では計算のほうが 速度欠損が大きいが、おおむねよい一致を示す。

6. 風速ベクトル、スカラー風速の分布(図7,図8)

1) 鉛直断面(図7(1),図8(1))

単一建物の場合の結果に比較して、屋上面の剝離の大 きさが小さい点、建物後流の渦中心がやや建物上部より になる点など前体的傾向は計算と実験でよく一致する (図7(1)).しかし計算における建物後流渦のスケール が実験に比較してやや大きくなる傾向がある。また、ス カラー風速の等値線図の全体的な一致は非常によい(図 8(1)).

2)水平断面(図7(2),図8(2))

風速ベクトルの計算結果では建物前面の逆流が実験と 比較してやや大きいが(図7(2)),スカラー風速の値は 実験と計算でよく一致している(図8(2)).



#### 7.細かいメッシュ分割による計算(図9.図10)

図9にMesh No.2(メッシュ数約14万)を用いた場合 の風上側角部周辺の風速のベクトルを、また、図10に Mesh No.3(メッシュ数約20万)により計算された瞬間 風速ベクトルを示す.図10の場合,建物隅角部付近のメッ シュ幅がかなり細かく( $h=H_b/160$ ),壁面に接するメッ シュの幅は粘性底層の厚さと等オーダーと予想されるの で、壁面で速度にno-slipの条件を用いている.図9,図 10の結果では、Mesh No.1(メッシュ数約4万)の計算 では明確に分解できなかった屋上面や側面の剝離渦がよ く捉えられている.

#### 8. 乱流エネルギーの分布(図11,図12)

従来の筆者らのLESの計算<sup>1)</sup>では,乱流エネルギーkの 値が低めに推定される傾向が強かった。今回の計算では 図11に示すように, kの値のレベルは実験と計算の間で よく一致している.これは,

①従来と比較して格子分割が細かいこと,

②今回のように建物群を対象としている場合には、建物 自体の作り出す乱れが卓越し、壁面境界で作られる乱れ の寄与が少なく、境界条件設定の仕方の良し悪しの影響 が現れにくいことの二つが原因と考えられる.しかし、

表2 メッシュ分割

Mesh No	メッシュ数	最 小 メッシュ幅
Mesh No. 1	$39(x) \times 36(y) \times 21(z) = 43,524$	$H_{b}/20$
Mesh No. 2	$60(x) \times 51(y) \times 46(z) = 140,760$	$H_{b}/40$
Mesh No. 3	$64(x) \times 59(y) \times 52(z) = 196,532$	$H_{b}/160$



図2 メッシュ分割(Mesh No. 1,周期境界条件を使用)

kの分布の形状に関して, Mesh No. 1の計算では建物隅 角部の風上面と屋上面で大きな値を示すのに対し(図 11(2)),実験では屋上面剝離域の中で大きな値を示して おり(図11(1)),実験と計算の間でやや相違が見られ る.これは,約4万メッシュの分割(Mesh No. 1,図2) では屋上面の剝離渦付近の分割が十分でないことや,出 隅部分の境界条件の取り扱いが適切でないことなどが理 由として考えられる.これに対してMesh No. 2(メッ シュ数約14万)の結果(図12)では,kの分布はかなり実 験と近づき改善されている.

### 9. 建物表面の風圧係数(図13)

風上面は計算が実験よりやや大きめの値を示し,側面, 背面では計算がやや低めの値を示しているが,全体的な 傾向はよく一致している.

### 10. 建物周辺の流跡線図(図14)

図14はMesh No.2の計算の建物側面の隅角部近傍,お よび屋上表面(表面に接するセル内)からマーカーを発 生させた場合の流跡線図を示している。側面隅角部の屋 根面近くで一度風上側へ逆流する流れや,渦の中で一回 転する流れが観察される。しかし,地面に近い位置から 発生した粒子は建物側面ではあまり複雑な挙動を示して いない。

# 11. 圧力,スカラー風速,渦度の瞬時値の空間分布 (図15~図17)

Mesh No. 3を用いて計算されたt\*=90の圧力,風速, 渦度の分布を図15~17に示す.これらの分布を実験で測 定するのは大変困難であり,ほとんど不可能と考えられ る.図15の圧力の瞬時値の分布を見ると建物隅角部に等 圧線の集中する部分があり,側面には建物から放出され













図4 変動風速のスペクトル(u成分, point 1)



6



06



 $p_{\mu}$ 

図10 瞬間風速ベクトル  $(\overline{u}+\overline{v})$ (Mesh No. 3, 水平断面, Z=H<sub>b</sub>/2)

図9 隅角部周辺の平均風速ベクトル

(Mesh No. 2, 建物中心軸上の鉛直断面)



(1) experiment (Murakami et al.)



(2) numerical simulation (Mesh No. 1)
 図11 乱流エネルギーkの空間分布(、u<sub>b</sub>>で無次元化)



図12 乱流エネルギーkの空間分布 (Mesh No. 2)

た渦と思われる等圧力線の集中した部分が見られる。図 16のスカラー風速のコンタを見てもそれに対応する部分 が存在する。また、図17の過度の分布においても、圧力 のコンタに見られるような等圧線の集中する部分もある が、その位置は必ずしも一致しない。

# 12.まとめ

LESにより街区周辺の流れ場を解析し、以下の結論を 得た.

①数値解析の風速変動のスペクトルピークは実験結果の スペクトルピークとよく一致する.

②風速ベクトルの計算結果は実験結果と全体の傾向はよく一致するが、建物後流の渦がやや大きくなる。

(3)計算のスカラー風速の分布は実験とよく一致する。

④メッシュ分割を細かくした計算(Mesh No. 2, 3)では、4万メッシュの計算(Mesh No. 1)では分解できなかった屋上面の剝離渦がよく再現されている。

⑤kの値の大体のレベルは約4万メッシュの計算(Mesh No. 1)でも実験とよく一致するが、分布は異なる傾向を 示す.これに対してメッシュを細かくした約14万メッ シュの計算(Mesh No. 1)では、kの値のレベルだけで なく分布も実験とよく一致する.

⑥風圧係数の計算と実験の一致は比較的よい.



(1)建物側面の隅角部からMarkerを発生 壁面から2セル分離れた鉛直軸上の10点から発生. Markerは下半分では主流方向に流れているが、 上のほうでは逆流に巻き込まれている。



 $\overline{P}_0$ :建物前方 $H_b$ ,高さ7 $H_b$ の静圧



(2)建物屋上表面からMarkerを発生図14 立方体周辺のストリークライン



(1) 鉛直断面(建物中心軸上)



(2) 水平断面(Z=H<sub>b</sub>/2)
 図15 圧力場の瞬時値(t\*=90, 25.7万step, Mesh No. 3)



(1) 鉛直断面 ( $\sqrt{\langle \vec{u}^2 \rangle + \langle \vec{w}^2 \rangle}$ ,建物中心軸上)



(2)水平断面( $\sqrt{\langle \bar{u}^2 + \langle \bar{v}^2 \rangle}$ ,  $Z = H_b/2$ ) 図16 速度場の瞬時値( $t^* = 90$ , 25.7万step, Mesh No. 3)



⑦建物角部の詳細な渦の挙動はマーカーの流跡線図でよ く観察することができる.また,圧力,速度,過度の瞬 時値の等値線図は建物から放出される渦のパターンを明 確に表している.

## 謝辞

本研究を行うにあたり、古谷千恵助手を始めとする本 所電子計算機室の方々より種々の御支援を頂いた.また、 風洞実験の際には本学大学院の林吉彦君に御協力頂いた。 記して、謝意を表する次第である.

(1987年10月15日受理)

#### 参考文献

- 村上,持田,日比:「Large Eddy Simulationによる建 物周辺気流の3次元解析 その1」日本建築学会計画系 論文報告集,1986.2
- 村上、日比、特田:「建物周辺気流の数値シミュレーションーLarge Eddy Simulationと風洞実験の比較―」 生産研究, Vol. 36, 1984.12
- 3) S., Murakami, A., Mochida, K., Hibi: "Numerical Prediction of Velocity and Pressure Field around Building Models" 7th International Conference on Wind Engineering, Aachen, Federal Republic of Germany, 1987. 7
- 村上,日比,持田:「乱流数値シミュレーションの Computer Graphics」生産研究, Vol. 38, 1986.1

 (1)鉛直断面(ω<sub>y</sub>,建物中心軸上)



(2)水平断面(ω<sub>z</sub>, Z=H<sub>b</sub>/2)
 図17 渦度場の瞬時値(t\*=90, 25.7万step, Mesh No. 3)