交付決定額(研究期間全体):(直接経費)

科学研究費助成事業

平成 27 年 5 月 2 6 日現在

研究成果報告書



機関番号: 1 1 3 0 1
研究種目: 挑戦的萌芽研究
研究期間: 2012 ~ 2014
課題番号: 2 4 6 5 6 3 3 0
研究課題名(和文)BIM・CFD連携による都市風環境の予測・評価・設計のための樹木モヂュールの開発
研究課題名(英文)Development of a module of tree canopy model for prediction, assessment and design of urban environment using CFD and BIM
研究代表者
持田 灯(Mochida、Akashi)
東北大学・工学(系)研究科(研究院)・教授
研究者番号:00183658

研究成果の概要(和文):本研究では、まず、樹林内や単木周辺流れの乱流統計量を取得するための野外観測を行った。次に、物体群を解像した高分解能のLESにより、Canopy層内の乱流統計量の詳細な分布を取得した。LESの結果を用いた乱れの長さスケールの算出方法を新たに考案し、Canopy層の乱れの長さスケールに及ぼす要因を分析した。さらに、物体を解像しないk-モデルに基づくCanopyモデルに含まれる係数設定法を検討した。最後に、樹木Canopyモデルを樹種毎にモヂュル化し、このモヂュルを汎用CFDコードに搭載して、東日本大震災の津波で防潮林が消失した仙台平野の農地を対象に、防潮林が風環境に及ぼす影響の分析を行った。

3,100,000円

研究成果の概要(英文):This study aimed to develop a new module of tree canopy model for CFD prediction of urban environment. Firstly, field observations of turbulent flow fields in and around a group of trees were carried out and spatial variation of turbulent length scale was examined. Then, new evaluation methods of the turbulent length scale using LES data were developed to revise model coefficients of canopy model. Next, LES analyses of the wind flow within roughness elements were performed to investigate the influence of roughness configurations on turbulent characteristics within the canopy layer. Canopy models previously proposed based on k- model to reproduce the effect of roughness configurations on flow fields were examined and revised by using the turbulent length scale data provided by the LES. Finally, wind environments in an agricultural area located 20km south from Sendai were predicted to investigate the effects of new windbreak forest by using OpenFOAM with the revised tree canopy model.

研究分野: 建築環境・設備

キーワード:都市植栽 都市環境設計 風環境 CFDサブモデル モヂュール化 BIM Canopyモデル 乱れの長さス ケール

1. 研究開始当初の背景

(1) 樹木は屋外環境設計上の極めて重要な 要素であり、ビル風対策、防砂・防雪・防潮、 さらには暑熱環境緩和等に利用されてきた。 Computational Fluid Dynamics (CFD: 数值流体 力学) における樹木の流体力学的効果のモデ ル化は、Canopy flow modelingの方法論に基 づき、気象分野、工学分野、各々で研究がな されてきた。Canopy モデルは、計算メッシュ 内で固体と流体が混在する状態を考え、固体 が流体に及ぼす影響を表す項を基礎式に付 加してその効果を再現していた(表1中のFin F_k, F_s の各項)。

表1 樹木の影響を組み込んだ流体の基礎式 (k-ε モデルに基づく場合)

[平均流の輸送方程式] $\frac{\partial \langle u_i \rangle}{\partial t} + \frac{\partial \langle u_i \rangle \langle u_j \rangle}{\partial x_j} = \frac{\partial}{\partial x_i} \left(\frac{\langle p \rangle}{\rho} + \frac{2}{3} k \right) + \frac{\partial}{\partial x_j} \begin{cases} v_t \left(\frac{\partial \langle u_i \rangle}{\partial x_j} \right) \\ \frac{\partial \langle u_i \rangle}{\partial x_j} \end{cases}$ $\left(\frac{\partial \langle u_i \rangle}{\partial u_i} + \frac{\partial \langle u_j \rangle}{\partial u_j} + \frac{\partial \langle u_j \rangle}{\partial u_j}\right)$ ∂x_i 風速の変化 [乱流エネルギーkの輸送方程式] $\frac{\partial k}{\partial t} + \frac{\partial \langle u_j \rangle k}{\partial t} = \frac{\partial}{\partial t} \left(\frac{v_t}{\partial t} \frac{\partial k}{\partial t} \right) + P_k - \varepsilon + F_k$

(2) $\partial t = \partial x_j = \partial x_j = \sigma \partial x_j$ 乱れの増加 [粘性消散率εの輸送方程式] $a_{\alpha} = \frac{\partial \langle u_{\alpha} \rangle \epsilon}{\partial \langle u_{\alpha} \rangle \epsilon} = \frac{\partial \langle u_{\alpha} \rangle \epsilon}{\partial \langle u_{\alpha} \rangle \epsilon}$

$$\frac{\partial \varepsilon}{\partial t} + \frac{\circ \langle v_j \rangle \varepsilon}{\partial x_j} = \frac{\sigma}{\partial x_j} \left(\frac{v_t}{\sigma} \frac{\partial \varepsilon}{\partial x_j} \right) + \frac{\varepsilon}{k} (C_{1\varepsilon} P_k - C_{2\varepsilon} \varepsilon) + F_{\varepsilon}$$
(3)
粘性消散の増加

(2) 従来の研究は、i)水平一様に拡がる樹林 帯(森林等)を想定する気象分野と、ii)計算 メッシュスケール《樹木スケールの状況を 想定し、樹木全体ではなく個々の葉の抵抗の みをモデル化の対象とする工学分野のモデ ルに2極化していた(図1)。



2. 研究の目的

(1) 都市空間に散在する様々な密度、形状の 上栽(樹木群)の流体力学的効果を明らかに し、これをマクロに記述する実用性の高い CFD サブモデルを開発する。

(2) (1) を利用するための入力条件を、BIM (Building Information Modeling) 連携型の CFD 解析ソフトのモヂュールとしてパーツ 化する。

(3) (2)を搭載した CFD ソフトを用いた解 析と実測結果の比較からその精度を検証す る。これにより、従来より格段に精緻で迅速 かつ多面的な都市環境設計や建物外構の植 栽計画が可能となる。

3. 研究の方法

(1) 千葉県袖ケ浦の圃場において単木と群

落の中間的樹木密度の領域において、風速や 乱流統計量、さらに蒸散量や温湿度の長期測 定を実施し、得られた乱流統計量から、樹木 Canopy 層内での乱流渦の長さスケールの性 状などを明らかにする。

(2) 物体群を解像した高分解能の LES により、 Canopy 層に作用する抗力と Canopy 層内の乱 流統計量の詳細な分布を算出する。得られた 乱流統計量を用いて、新たな乱れの長さスケ ールの算出方法を考案し、物体群の形状が Canopy 層の乱れの長さスケールの分布に及 ぼす影響を分析する。そして、高分解能の LES の結果と物体群を実際には解像しない k-ε 型の Canopy モデルに基づく実用モデルに含 まれる係数設定法を検討するとともにその 最適化を行う。

(3) 樹木の形状やモデル係数を樹種ごとに モデュール化を行い、樹木モデュールを汎用 CFD 解析コードに搭載する。この汎用コード を用いて、RANS型の Canopy モデルに基づく 解析を行い、東日本大震災の際の津波により 防潮林が消失した仙台平野の農地を対象に、 防潮林の有無が風環境に及ぼす影響を数値 予測し、本研究の有用性を明らかにする。

4. 研究成果

 $-F_{l}$ (1)

=

(1) 樹木群落内の乱流統計量の測定に基づく 乱れの長さスケールの推定

(1)実測概要

2014年8月5日から8日まで4日間、千葉 県袖ケ浦市の富士植木千葉支店圃場内にて 実測を行った。8日明け方までは晴天が続い たが、8日の午前中に一時的に雨が降った。 圃場内の樹木群落の樹高は 7~8m 程度であ った。図2に測定点 A~Fの配置を示す。樹 木群落内(A、B、C)では高さ 6m と 4m と 2m、 樹木群落外(D、E、F)のうち点 D は樹冠上方 の高さ7.3m、点 E、F は単木後方における高 さ 6m と 1.5m にそれぞれ 3 次元超音波風速計 を設置し測定した(表 2)。



図2 測定点配置図 表 2 測定項目

測定項目	測定点	測定高さ	測定機器	測定間隔	備考	
周冲,周心	А	2m	CYG-81000			
	В	4m		0.1. 樹木群落	樹木群落内	
	С	6m		010-01000 0.	0.15	
風速・風回	<u>戦速・風</u> 向 D 7.3m	7.3m			樹冠上方	
	ш	1.5m	DA-600	0.05s	低十後十	
	F	6m	CYG-81000	0.1s	半不夜万	

②実測結果

図3に樹木群落内と単木後方の日中および

夜間の平均風速の鉛直分布を示す。日中は樹 冠上方の点**D**の乱流熱フラックス $\langle \vec{w} \theta \rangle$ の日 変化がピークをむかえる**5**日~7日の12:00 から14:00(8日は降雨後のため除いた)、夜間 は点**D**の $\langle \vec{w} \theta \rangle$ の値が負となる時間帯のデー タを抽出した。諸量は、樹冠上方(点**D**)での風 速の平均値 $\langle u \rho \rangle$ で基準化している。群落内と 単木後方の結果を比較すると、樹木の風速低 減効果により、単木後方に比べ群落内の方が $\langle u(z) \rangle \langle u \rho \rangle$ が小さかった。

図4に、各々の測定点の平均風速で乱流エ ネルギーを基準化した乱流エネルギー (k/(u(z))²)の鉛直分布を示す。ここでは成層状 態が中立だった夜間のみ示している。図3よ り群落内では風速が低減していたが、その場 の平均風速で基準化した乱流エネルギーを 比較すると、群落内の方が単木後方より大き くなっている。これは、樹冠内を気流が通過 することで、小さな乱流渦が多く生成される ことを示している。

次に以下の手順で乱れの長さスケールを 推定した。まず、10分間毎に自己相関係数を 算出し、それを積分することで乱れの時間ス ケールを求めた。次に、積分区間は0から自 己相関係数がはじめて0となった時間ラグま でとした。求めた乱れの時間スケールに、そ の地点の各高さの10分間平均風速を乗じる ことで長さスケールを求めた。

図5に主流方向風速の時系列データから求めた乱れの長さスケールの鉛直分布を示す。 群落内の乱れの長さスケールは樹冠上方(点 D)よりも小さな値であり、単木後方と比べその値が小さいことから、樹木群落内では樹冠 によって乱流渦が小さく分解されているこ とが分かる。また、群落内ではほぼ一定の値 となっている。一方、単木後方では高さ6m(点 C)で大きな値を取っていた。これは単木後方 において周期的な変動が生じているためと 考えられる。





図5 主流方向風速の乱れの長さスケールの鉛直分布

(2) LES 解析の結果を用いた新たな乱れの長 さスケールの推定方法の提案

本研究では、以下に示す3つの方法で、LES の結果より乱れの長さスケールを推定した。 ①乱流エネルギーとエネルギー散逸率より 推定する方法

乱流場の渦の特徴的スケールを決定するパ ラメータが乱流エネルギーkとエネルギー散 逸率eであるとし、次元解析より渦の長さス ケールを式(4)で与える。

$$\ell \propto \frac{k^{3/2}}{\varepsilon} \Longrightarrow \ell = \alpha \frac{k^{3/2}}{\varepsilon} = \alpha \ell_{k-\varepsilon}$$
(4)

②渦粘性係数を基に推定する方法

Reynolds stress に勾配拡散近似を施すと、 次式となる。

$$-\left\langle u_{i}^{\prime}u_{j}^{\prime}\right\rangle = v_{t}\left(\frac{\partial\left\langle u_{i}\right\rangle}{\partial x_{j}} + \frac{\partial\left\langle u_{j}\right\rangle}{\partial x_{i}}\right) - \frac{2}{3}k\delta_{ij}$$
(5)

LES より、左辺のレイノルズストレス及び、 右辺の平均速度勾配を算出し、渦粘性係数 v_t を得ることは可能であるが、1 つの計算メッ シュに対して、6 つの式が成立するので、 v_t を一意に決定することは不可能である。そこ で、本研究では dynamic Smagorinsky model の Smagorinsky 係数の決定に用いられる Lilly の最小二乗法に倣い、 v_t を決定した。ま ず、(5)式の左辺と右辺の差の2乗の全成分の 和を最も小さくする v_t を決定する。

$$e_{ij} = v_t \left(\frac{\partial \langle u_i \rangle}{\partial x_j} + \frac{\partial \langle u_j \rangle}{\partial x_i} \right) - \frac{2}{3} k \delta_{ij} - \left(- \langle u'_i u'_j \rangle \right) \quad (6)$$

$$=\nu_t S_{ij} + R_{ij} \tag{7}$$

$$\mathcal{ETE} \cup S_{ij} = \frac{\partial \langle u_i \rangle}{\partial x_j} + \frac{\partial \langle u_j \rangle}{\partial x_i} , R_{ij} = \langle u'_i u'_j \rangle - \frac{2}{3} k \delta_{ij}$$

ここで、 $Q = e_{ij} e_{ij} e_{ij}$ を最小にする v_t を得る必要がある。

$$Q = e_{ij} \cdot e_{ij} = \left(v_t S_{ij} + R_{ij} \right) \cdot \left(v_t S_{ij} + R_{ij} \right)$$
(8)

$$=S_{ij}S_{ij}v_{t}^{2}+2R_{ij}S_{ij}v_{t}+R_{ij}^{2}$$
(9)

Qは v_t の2次関数で、下に凸なので、Qの 一次導関数が0の点で、Qつまり(5)式の左辺 と右辺の差の2乗の全成分の和が最小となる。

$$\frac{\partial Q}{\partial v_t} = 2S_{ij}S_{ij}v_t + 2R_{ij}S_{ij} \tag{10}$$

$$2S_{ij}S_{ij}v_t + 2R_{ij}S_{ij} = 0 (11)$$

$$v_t = -\frac{R_{ij}S_{ij}}{S_{kl}S_{kl}} \tag{12}$$

$$=\frac{2P_k}{S_{kl}S_{kl}}\tag{13}$$

$$\mathcal{T}\mathcal{T}\mathcal{L}, \quad P_k = \left\langle u_i' u_j' \right\rangle \left(\frac{\partial \langle u_i \rangle}{\partial x_j} + \frac{\partial \langle u_j \rangle}{\partial x_i} \right).$$

ここで、渦粘性係数が乱れの速度スケール と乱れの長さスケール ℓ_{vt} で表現され、乱れ の速度スケールに k^{1/2} を採用すると、(13)式 は、次式となる。

$$k^{1/2} \cdot \ell_{\mathcal{H}} = \frac{2P_k}{S_{kl}S_{kl}} \tag{14}$$

$$\ell_{\nu} = \frac{2P_k}{S_{kl}S_{kl}k^{1/2}}$$
(15)

③物体群を解像した流れ場で定式化される

ε 方程式と Canopy モデルで想定する水平 -様な流れ場で定式化される ε 方程式の 差に着目した方法

Canopy モデルを付加した場合の ϵ 方程式 において、局所平衡を考えると式(16)となる。

$$C_{\varepsilon 1}P_k + C_{\varepsilon} \frac{k^{3/2}}{L_{obs}} - C_{\varepsilon 2}\varepsilon = 0$$
(16)

ここで

$$\ell = \frac{L_{obs}}{C_c} \tag{17}$$

なので、式(17)は次式の通り書き換えられる。

$$C_{\varepsilon 1}P_k + \frac{k^{3/2}}{\ell} - C_{\varepsilon 2}\varepsilon = 0$$
(18)

建物を解像した LES から得た統計量でε 方程式 の各項を算出することを考える。局所平衡を仮 定すると式(19)となり、k-E モデルのモデル化が 正しいとすると式(6)は P_kおよび ε にモデル係数 を付した式(20)となる。

$$P_{\varepsilon} - \varepsilon_{\varepsilon} = 0 \tag{19}$$

$$C_{\varepsilon 1}P_k - C_{\varepsilon 2}\varepsilon = 0 \tag{20}$$

式(18)と式(20)を比較するにあたって式(18)、 (20)を高さ毎に水平方向に空間平均すると式 (21)、(22)となる。ここで[f] は変数fの水平方向 空間平均値を表し、添字の resolved は roughness を解像したとき、modeled は roughness をモデル化したときの値を表す。

$$C_{\varepsilon 1} \left[P_k \right]_{\text{modeled}} + \frac{\left[k \right]_{\text{modeled}}^{3/2}}{\ell} - C_{\varepsilon 2} \left[\varepsilon \right]_{\text{modeled}} = 0 \quad (21)$$

$$C_{\varepsilon 1} [P_k]_{\text{resolved}} - C_{\varepsilon 2} [\varepsilon]_{\text{resolved}} = 0$$
(22)

ここで Canopy モデルでの ε が建物を解像した場 合の ε の空間平均値を正しく予測出来ていると すると式(23)となり、

$$\left[\varepsilon \right]_{\text{resolved}} = \left[\varepsilon \right]_{\text{modeled}} \tag{23}$$

式(21)~(23)から、

$$C_{\varepsilon 1} [P_k]_{\text{modeled}} + \frac{[k]_{\text{modeled}}^{3/2}}{\ell} = C_{\varepsilon 1} [P_k]_{\text{resolved}}$$
(24)

式(24)を変形して、

$$\frac{1}{\ell} = \frac{C_{\varepsilon 1} [P_k]_{\text{resolved}} - C_{\varepsilon 1} [P_k]_{\text{modeled}}}{[k]_{\text{modeled}}^{3/2}}$$
(25)

ここで

$$[k]_{modeled}^{3/2} = [k]_{resolved}^{3/2}$$
(26)
が成立すると、

$$\ell_{\varepsilon-eq} = \frac{\left[k\right]_{\text{resolved}}^{3/2}}{C_{\varepsilon 1}\left[P_{k}\right]_{\text{resolved}} - C_{\varepsilon 1}\left[P_{k}\right]_{\text{modeled}}}$$
(27)

ここで、 $[P_k]_{resolved}$ は各計算格子でその場所の Reynolds stress と平均速度勾配から求めた P_k の空間平均値である。一方、 $[P_k]_{modeled}$ は Canopy モデルの P_k に対応するものであり、 水平方向に空間平均された Reynolds stress と平均速度勾配から求めた Pkである。

(3) 物体群を解像した LES 解析に基づく乱れ の長さスケールの算出

①解析条件

アスペクト比 0.5、1.0、1.5 の一様物体群 を対象とし、周期境界条件を課した LES を 実施した。表3に解析ケースを表4に解析 条件を示す。

表3 解析ケース

Case	Case 0.5	Case 1.0	Case 1.5
アスペクト比[-]	0.5	1.0	1.5
粗度立面積密度[-]	0.087	0.17	0.26
粗度水平面積密度[-]		0.17	

表4 解析条件

SGS モデル	標準 Smagorinsky モデル (C=0.12)			
グリッドシステム	スタガードグリッド			
時間差分スキーム	2 次精度 Adams-Bashforth 法			
空間差分スキーム	3次精度風上差分			
圧力解法	SMAC 法			
流入・流出境界	周期境界条件			
側面境界	周期境界条件			
上面境界	$\overline{u_1, u_2}$: 法線方向の勾配ゼロ $\overline{u_3}$: $\overline{u_3} = 0$			
辟而培思	Werner and Wengle \mathcal{O}			
至田児介	linear – power low 型の 2 層モデル			
Reynolds 数	$17,000\left(\left\langle u_{0}\right\rangle \times H/\nu\right)$			
流れの駆動力	平均圧力勾配 $-\frac{1}{\rho}\frac{\partial \langle \overline{p} \rangle}{\partial x} / (\frac{\langle u_0 \rangle^2}{H}) = 1.12 \times 10^{-3}$			

②LES に基づく乱れの長さスケールの算出

図6に本研究で提案した3つの手法に基 づき算出した乱れの長さスケール ℓ_{k-ε}、ℓ_{vt} 及び $\ell_{\varepsilon-eq}$ の Case 1.0 における値を 1 とした 時の比を示す。各乱れの長さスケールの Case0.5、1.0、1.5 の比が概ね等しくなって おり、Case0.5はCase1.0の長さスケールの およそ 1.15 倍、Case1.5 は Case1.0 のおよそ 0.75 倍であることが分かった。Case0.5 の時、 3 種の乱れの長さスケールはわずかに異な

り、 ℓ_{s-eq} は最も Case1.0 に近い値となった。 また、Case1.5 の時、 $\ell_{k-\epsilon}$ と ℓ_{s-eq} がほぼ等し くなり ℓ_{vt} より小さくなっていた。



図6 各種乱れの長さスケールの3ケース間の比

(4) Canopy モデルにおける各種パラメータの 一般化の検討

流れ場を正しく表現するには、付加項中の 抗力に関わるモデル係数 C_f 、乱れの長さス ケール ℓ に関わる C_{ϵ} に、物体の形状や物体 群の密度に応じて適切な値を与える必要が ある。 ℓ はモデル係数 C_{ϵ} を介して、Canopy 層の幾何学的長さスケール L_{obs} と(28)式のよ うに関連付けられていることが多い。

$$\ell = \frac{L_{obs}}{C_{\varepsilon}} \tag{28}$$

既往の Canopy モデルでは、微小物体の密度 毎に様々なモデル係数が提案されていた。本 研究では、(3)までの検討を参考に、モデル係 数 C_εが粗度水平面積密度 λ_αによらず一定と なるような幾何学的長さスケール Lobs の定義 を再検討した。粗度水平面積密度が低い場合、 Canopy 層内の乱れの長さスケール Lobs は物 体高さにより規定されると考え、Lobs に物体 高さHを与えた。また、粗度水平面積密度が 大きい場合は Canopy 層内における乱れの長 さスケールは物体の高さHと、物体間の距離 Dによって生じるものの両方が支配的である と考えられる。そこで、粗度水平面積密度 0.3[-]以上のときは幾何学的長さスケールに は物体高さの影響と物体間の距離の影響を 考慮した長さスケール Lobs を(29)式として与 えた。この定義により C の分布が3付近でほ ぼ一定となった(図7)。





図7 粗度水平面積密度とモデル係数の関係

(5) 植樹された防潮林が仙台平野沿岸部の風 速分布に及ぼす影響の検討

以上の検討を踏まえてチューニングを行った樹木 Canopy モデルを汎用流体解析コード OpenFOAM に組み込んだ。これを用いて、 宮城県南部の沿岸に位置する亘理郡の農地 において、東日本大震災の津波によって消失 した防潮林を復興後の状態へと再現した風 環境解析を実施し、植林された防潮林が農地 の風環境へ及ぼす影響の分析を行った(図 8)。

検討ケースは防潮林有り、無しの2ケース ×16風向=32ケース。防潮林は40年後の十 分に生長したクロマツを想定し、樹高15m、 樹冠高さ7.5mとした。樹冠の流体力学的抵 抗を再現するパラメータは(4)の検討を参考 に与えた。地形は国土地理院が提供する基盤 地図情報の標高データを用いて再現し、嵩上 げや新設される堤防の形状も再現した。解析 条件は表5参照。

図 9(a)に防潮林が無い場合、(b)に防潮林が 有る場合(防潮林生育後)の風速分布を示す。 風速は地上 1.5m での流入風速で基準化した。 ここでは、卓越風向の1つで、防潮林がイチ ゴ団地へ及ぼす影響が大きかった南東風の 結果を示す。開墾場イチゴ団地周辺の風速は 防潮林によって防潮林があるケースでは、無 いケースに比べ風速が大きく減少している。



図8 亘理郡の地形データ

表 5 解析条件

CFD 解析ソフト	OpenFOAM 2.3.0 ^{文 3)}	
乱流モデル	RNG k-ε model	
圧力解法	SIMPLE 法	
空間離散化	- 海風上学八	
スキーム	一次風工差万	
メッシュ数	12,071,947	
	水平方向: 2.5~40m	
オッシュサイブ	鉛直方向:1~40m	
メツンユリイス	地表面や堤防等の近傍で最小となるように	
	設定した。	
	<u>風速</u> :べき乗則	
	α:べき指数	
	(風向:北北東~南南東で α=0.1	
	(粗度区分 I ^{文 4)})、	
流入境界	風向:北、南~北北西で α=0.15	
	(粗度区分Ⅱ ^{文4)}))	
	その他の条件は日本建築学会の	
	『市街地風環境予測のための流体数値解析	
	ガイドブック』 ^{文5)} に従った。	
流出境界	法線方向の勾配ゼロ	
側面境界	法線方向の勾配ゼロ	
上空境界	slip 条件	
	風速:一般化対数則(滑面)	
地表面・	k:勾配ゼロ	
建物表面境界	$\varepsilon: $ 壁関数 ($\varepsilon = \frac{C_{\mu}^{\frac{3}{4}}k^{\frac{3}{2}}}{r_{\tau}}$ ($C_{\mu} = 0.09, \kappa = 0.41$))	



1.2 0.4

(b)防潮林有り図9 無次元風速の空間分布 (南東風、地上 1.5m)

- 5. 主な発表論文等
- 〔雑誌論文〕(計6件)
- ①T. Okaze, A. Ono, <u>A. Mochida</u>, Y. Kannuki, S. Watanabe, Evaluation of turbulent length scale within urban canopy layer based on LES data, Journal of Wind Engineering and Industrial Aerodynamics, 査読有り, 掲載確定, 2015, 10. 1016/j. jweia. 2014. 11. 016
- ②阿藤裕昭,大風翼,<u>持田灯</u>,単木周辺及び樹木群落内の乱流統計量の測定と乱れの長さスケールの推定,2015年度日本建築学会大会学術講演梗概集,査読なし,掲載確定,2015
- ③渡部朱生,大風翼,<u>持田灯</u>,LES による都市ラフネスが都市 Canopy 層の流れの構造に及ぼす影響の分析(その5)LES に基づくCanopy モデルのための新たな乱れの長さスケールの推定方法の提案,2015年度日本建築学会大会学術講演梗概集,査読なし,掲載確定,2015
- ④渡部朱生,大風翼,環貫陽,<u>持田灯</u>, LES による都市ラフネスが都市 Canopy 層の流れの構造に及ぼす影響の分析(その 4)LES に基づく Canopy モデルのパラメータ推定方法の妥当性の検証,2014年度日本建築学会大会学術講演梗概集,環境工学 II,査読なし,2014, pp669-670

〔学会発表〕(計7件)

 回藤裕昭,大風翼,<u>持田灯</u>,単木周辺及 び樹木群落内の乱流統計量の測定と乱れ の長さスケールの推定,2015年度日本建築 学会大会(関東),2015年09月04日~2015 年09月06日,東海大学(神奈川県平塚市)
 渡部朱生,大風翼,<u>持田灯</u>,LESによる都 市ラフネスが都市 Canopy 層の流れの構造 に及ぼす影響の分析(その5) LES に基づく Canopy モデルのための新たな乱れの長さ スケールの推定方法の提案, 2015 年度日本 建築学会大会(関東), 2015 年 09 月 04 日~ 2015 年 09 月 06 日,東海大学(神奈川県平 塚市)

- ③渡部朱生,大風翼,環貫陽,<u>持田灯</u>,LES による都市ラフネスが都市 Canopy 層の流 れの構造に及ぼす影響の分析(その 4)LES に基づく Canopy モデルのパラメータ推定 方法の妥当性の検証,2014年度日本建築学 会大会(近畿),2014年09月12日~2014年 09月14日,神戸大学(兵庫県神戸市)
- ④Tsubasa Okaze, Azusa Ono, <u>Akashi Mochida</u>, Yo Kannuki, Evaluation of turbulent length scale within urban canopy layer based on LES data, 6th International Symposium on Computational Wind Engineering, 2014年06月09日~2014年 06月12日, Hamburg(Germany)
- ⑤ <u>Akashi Mochida</u>, Prediction of urban environment based on engineering CFD models, 9th International Advanced School on Wind Engineering, 招待講演, 2012 年 08 月 13 日~2012 年 08 月 16 日, Manila (Philippine)

〔図書〕(計0件)

〔産業財産権〕
 ○出願状況(計0件)
 ○取得状況(計0件)

〔その他〕 無し

6.研究組織
 (1)研究代表者
 持田 灯(MOCHIDA, Akashi)
 東北大学・大学院工学研究科・教授
 研究者番号:00183658

(2)連携研究者
 手代木 純 (TESHIROGI, Jun)
 (公財)都市緑化機構・研究部・主任研究員
 研究者番号: 70537026

(3)研究協力者
 小林 光 (KOBAYASHI, Hikaru)
 東北大学・大学院工学研究科・准教授
 研究者番号: 90709734