科学研究費助成事業

研究成果報告書

平成 2 7 年 5 月 2 日現在

機関番号: 82641
研究種目: 若手研究(B)
研究期間: 2013~2014
課題番号: 25820289
研究課題名(和文)接地境界層外乱流を考慮した都市内のガス拡散手法の開発
研究課題名(英文)Development of gas dispersion within urban canyons considering turbulent flows outside surface layer
研究代表者
道岡 武信 (Michioka, Takenobu)
一般財団法人電力中央研究所・環境科学研究所・主任研究員
研究者番号:2 0 3 7 1 3 7 0
交付決定額(研究期間全体):(直接経費) 3,300,000円

研究成果の概要(和文):2次元および3次元キャニオン内を対象として、キャニオン上空の接地境界層外の乱流がガ ス拡散に及ぼす影響をラージ・エディ・シミュレーションにより検討した。その結果、キャニオン内の濃度は風下に行 くに従い増加し、5~7列目より風下ではほぼ同じ分布となるとこがわかった。また、キャニオン群の端ではキャニオ ン外の乱流の影響を受けるが、5~7列目以降ではキャニオン内で生成される組織的な乱流構造がキャニオン内からの ガス放出に強く影響することがわかった。

研究成果の概要(英文):Large-eddy simulations were conducted to investigate the effect of the turbulent flows outside surface layer on the gas removal from the two-dimensional and three-dimensional street canyon. The results show that the mean concentration within the canyon increases as the fetch increases, and roughly reach a near constant value after fifth to seventh canyon. In addition, at the first and third canyons the low-momentum fluid does not always affect pollutant removal, but as the fetch increases the low-momentum fluid gradually affects pollutant removal.

研究分野: 流体

キーワード: ガス拡散 乱流構造 数値シュミレーション 都市

1.研究開始当初の背景

都市内での大気質の改善策や防災などに 関連したガス拡散において、接地境界層内の シアーなどの機械的に生成される小さな乱 流渦がガス拡散を支配すると言われてきた。 しかしながら、キャニオン上空には大規模で 組織的な乱流構造が存在することが明らか になってきており、完全発達した乱流場によ る検討では、キャニオン上空の組織的な乱流 がキャニオン内のガス拡散に強く影響する ことが明らかになってきた。一方、都市上空 にはキャニオンで生成される乱流だけでは なく、キャニオン外で生成された乱流渦も存 在しており、その乱流も都市内のガス拡散に 大きな影響を与える可能性がある。一般的な 数値シミュレーションでは、完全発達した乱 流場におけるガス拡散挙動に関する検討は 多く実施されているものの、キャニオン上空 の接地境界層外で生成される乱流は再現さ れないため、ガスの拡がり幅などのガス拡散 挙動が実大気のものとは異なる可能性があ る。たとえば、接地境界層外に存在する風向 変動のような大規模な乱流が再現されない 数値シミュレーションでは、ガスの拡がり幅 が実大気のものより小さくなることが指摘 されている。

2.研究の目的

都市内のキャニオン上空の接地境界層外 で生成される乱流が都市内のガス拡散に及 ぼす影響をLarge-eddy simulation により検 討する。まずは、理想的な2次元の都市キャ ニオンに及ぼす影響を検討し、その後、より 実街区に近い3次元キャニオン内において、 接地境界層外乱流がキャニオン内のガス拡 散に及ぼす影響を検討する。

- 3.研究の方法
- (1)2次元キャニオン

図 1(a)に 2 次元キャニオンを対象とした計 算領域の概略図を示す。計算領域の大きさは、 主流(x)、主流直角(y)、鉛直方向(z)に 6.925 m×0.75 m×1.0 m である。計算領域入口から都 市キャニオンを模擬したブロック群までの 距離は 4.2 m であり,乱流の流入風を生成さ せるために,計算領域入口から 0.2,1.2,2.2, 3.2 m の位置に高さ 2 cm の長方形ブロックを 床面に配置した。 2 次元キャニオンを形成す るプロック高さおよび幅は 0.075 m(H)である。 最も風上側のブロック前面位置での高さ z/H= 8 での風速は約 3.0 m/s である。5 種類の異 なるトレーサガスは、1、2、3、5、7、10 列 目のキャニオン中央の床面から主流直角方 向に一様な線源として放出された。

解析には OpenFOAM を用い、サブグリッ ドスケールモデルには標準のスマゴリンス キーモデルを用いた。空間補間には、物質拡 散方程式の対流項には QUICK 補間を、その 他には二次中心補間を適用した。プロック壁 面および床面にはノンスリップ条件を、計算



図2 2次元キャニオン内の濃度分布

領域上面にはスリップ条件を与え、主流直角 方向の境界には周期境界条件を与えた。

(2)3次元キャニオン

図 1(b)に3次元キャニオンを対象とした 計算領域の概略図を示す。計算領域、乱流を 生成させる長方形ブロックの配置、線源の位 置および風速は2次元キャニオンの設定と 同じである。3次元キャニオンを形成するブ ロック高さおよび主流方向ブロック幅は 0.075 m(H)であり、立方体ブロックをキャニ オン幅Lで規則的に配置した。解析手法に関 しては、2次元キャニオンと同様である。



図2に1、2、3、5、7、10列目のキャニオ ンにおける(a) x'/H=0.25,(b) x'/H=0.5,(c) x'/H=0.75 における正規化濃度<C^{*}>の鉛直方 向分布を示す。なお、x'は各キャニオンの風 上側ブロックの風下床面を原点とした風下 方向距離であり、図中の濃度は各キャニオン 内から放出されたガス濃度である。風下に行 くに従い、後述するようにキャニオン外乱流 の影響が弱くなるため、平均濃度は次第に増 加する傾向にあるが、5~7列目より風下では ほぼ同じ分布となる。

ガス放出メカニズムを検討するために、図 3 に z/H=1.1 での低速流体およびガス濃度の 瞬間分布を示す。図中の灰色は速度変動が負



図4 3次元キャニオン内の濃度分布

(u < 0)の領域であり、破線はガスが放出され ているキャニオンを表す。1、3列目のキャニ オンの屋根面近傍(z/H=1.1)では、灰色で示す 低速流体塊(u < 0)と瞬間の高濃度(図中の赤 色)が完全に一致していないため、低速流体塊 が必ずしもガス放出に寄与していない。これ は、1列目のプロック風上面で剥離した流れ もガス放出に寄与するためである。5、7列目 では瞬間高濃度の分布は低速流体塊の位置 とほぼ対応する。つまり、風下に行くに従い、 キャニオン上空の低速流体塊がキャニオン 内のガス放出に大きな影響を与え、キャニオ ン外乱流がガス放出に及ぼす影響は小さく なる。

(2)3次元キャニオン

図4に1、2、3、5、7、10列目のキャニオ ンにおける(a) x'/H=0.25,(b) x'/H=0.5,(c) x'/H=0.75 における正規化濃度<C^{*}_i>の鉛直方 向分布を示す。2次元キャニオンと同様に風 下に行くに従い、キャニオン内の濃度は増加 し、5~7列目より風下ではほぼ同じ分布とな る。

図 5 に z/H=1.1 での低速流体およびガス濃 度の瞬間分布を示す。図 3 に示す 2 次元キャ ニオンの図とは多少違い、1、3 列目のキャニ オンの屋根面近傍(z/H=1.1)でも、灰色で示す 低速流体塊(u < 0)が瞬間の高濃度(図中の赤 色)に一致する傾向にあることがわかる。ただ し、1 列目のキャニオン上空で形成された低 速流体塊は 1 列目のプロック(建物)前面か らのはく離によって影響を受けるため、5,7 列目上空の低速流体塊の構造とは違うもの であることに注意が必要である。

以上のことから、ガスがキャニオン内から 放出された場合、キャニオン郡の端ではキャ ニオン外の乱流の影響を受けるが、2次元お よび3次元キャニオンいずれの場合でも、5 ~7列目以降ではキャニオン内で生成され る接地境界層内の乱流構造が支配的になる。 本研究では、接地境界層外の風向変動などの 大きな乱れがガス拡散に及ぼす影響まで検

