

EVALUATION OF EVAPORATION FLUX UNDER QUASI-UNSTEADY WIND VELOCITY

メタデータ	言語: jpn
	出版者:
	公開日: 2013-08-09
	キーワード (Ja):
	キーワード (En):
	作成者: 寺崎, 寛章, 福原, 輝幸, 門野, 浩二, 中根, 和郎,
	TERASAKI, Hiroaki, FUKUHARA, Teruyuki, KADONO,
	Koji, NAKANE, Kazurou
	メールアドレス:
	所属:
URL	http://hdl.handle.net/10098/7690

擬似非定常風速下の蒸発フラックス評価

EVALUATION OF EVAPORATION FLUX UNDER QUASI-UNSTEADY WIND VELOCITY

寺崎寛章¹·福原輝幸²·門野浩二³·中根和郎⁴

Hiroaki TERASAKI, Teruyuki FUKUHARA, Koji KADONO and Kazurou NAKANE

1学生会員 工修 福井大学大学院 工学研究科博士後期課程 (〒910-8507 福井県福井市文京3丁目9番地1号)
 ²正会員 工博 福井大学教授 工学部建築建設工学科 (〒910-8507 福井県福井市文京3丁目9番地1号)
 ³正会員 工修 滋賀県警 滋賀県警察科学捜査研究所 (〒520-0106 滋賀県大津市唐崎1丁目34番地3号)
 ⁴正会員 独立行政法人防災科学技術研究所 水・土砂防災研究部 (〒305-0006 茨城県つくば市天王台3番地1号)

The present paper describes a new method to precisely calculate hourly evaporation flux under quasi-unsteady wind velocity using the wind tunnel that can supply a set of high/low speed winds by turns for every set-up period. Soil columns was used for the evaporation experiment and Chao soil and Toyoura standard sand were used for the experiment. The difference in the hourly evaporation flux, E_{vh} became no less than 12-18% by changing the combination of the high/low speed winds, regardless of the kind of soil, although the average wind velocity, V_{wm} was the same for all the wind-velocity combinations. This fact is attributed to the nonlinearity of the relation between the evaporation coefficient, α_v , and wind velocity. It is found that E_{vh} calculated using α_v for the high and low wind velocities is more accurate than that calculated using α_v for V_{wm} .

Key Words : quasi-unsteady wind, hourly evaporation flux, evaporation coefficient, chao soil

1. はじめに

蒸発に関連する問題は土木工学に限っても、水資源の 保全、農業用水の水管理、塩害、路面凍結、地球・都市 の熱環境などの多岐に亘り、蒸発量を正確に評価するこ とは、様々な分野に有益な情報をもたらすことが期待さ れる.通常、蒸発量の直接測定(水収支法)にはライシメー タや蒸発パンが用いられる.ライシメータによる計測は 長期観測には有効であるが、齊藤・山中¹¹は降雨時や降雨 直後の蒸発量は極端に上昇もしくは下降傾向があること を示した.また蒸発パンによる計測は、簡易かつ安価で あるが、多くの人的労力を要する.

他の直接測定として、渦相関法²⁾⁻⁵は乱流計測から得ら れる蒸発フラックス(瞬間値)の時間積分より蒸発量を計 算し、陸(海)-大気間の顕熱・潜熱輸送のみならず、CO₂ などの微量気体の輸送現象解明に利用されている.測定 に際しては、2成分の風速を検出する必要があるので、1 方向成分の風速計に比べて、風速計の据付調整が難しく なる.また、渦相関法による水蒸気輸送フラックスが、 蒸発面からの蒸発量をどの程度まで反映しているかは検 討の余地があり、精度向上のためには多点同時測定が必

要となる.

実際には、種々の気象観測機器から得られるデータを 基に、地表のエネルギー収支式より問接的に蒸発量を推 定するのが一般的である⁰⁻⁷⁾.この方法での蒸発量の精度 は言うまでもなく、気象観測、地中熱伝導フラックスお よび顕熱の測定精度に依存する.

加えて, 野外観測には多くの制約(電源の確保, 電気の 質, 過酷な気象条件, 地形, 埃, 観測機器の維持・管理) が付きものであり, 長期に亘る正確な蒸発量測定は容易 ではない.

さらに、野外では風速が瞬時に変化するため蒸発量の算 定および誤差の評価を難しくさせる。例えば、著者らは豊 浦標準砂を用いた擬似非定常風下(高速と低速の風を繰り 返し送る)の蒸発実験⁸⁰により、平均風速は同じでも高一低 風速の組み合わせにより、時間蒸発量に最大12%の違いが 生じることを示した。

そこで、本論文ではこの時間蒸発量の違いの原因を明 らかにするために、チャオソイル(代表的な中国塩害土壌 の一種)および豊浦標準砂を対象として風速が変化する 際の蒸発現象(蒸発の過渡現象)を詳細に調べるとともに、 新たな時間蒸発フラックスモデルを提案する.



図-1 風洞実験概要

2. 蒸発フラックスの算定

2.1 蒸発フラックスモデルの性質

蒸発フラックスの計算はバルク法⁹が一般的であり,式 (1)が代表的である.

$$E_v = \rho C_E (q_s - q_a) V_w \tag{1}$$

ここに、 E_v : 質量蒸発フラックス($kg/m^2/s$)、 ρ : 空気密度 (kg/m^3)、 C_E : 水蒸気輸送バルク係数(-)、 V_w : 風速(m/s)、 q_s : 土壌表面の比湿(kg/kg)、 q_a : 大気の比湿(kg/kg)、であ る. 式(1)から分かるように C_E が一定であれば、 E_v は V_w に 線形比例する.

筆者らは、式(1)の代わりに以下の式(2)を用いて、質 量蒸発フラックス(以下、蒸発フラックス)を計算する.

$$E_{v} = \alpha_{v} D_{atm} \left(\rho_{v \, surf} - \rho_{v \, air} \right) \tag{2}$$

ここに、 α_v :蒸発係数(1/m)、 D_{aun} :水蒸気拡散係数(m²/s)、 ρ_{vauf} : 土壌表面の水蒸気密度(kg/m³)、 ρ_{vair} : 空気の水蒸気 密度(kg/m³)、である. なお ρ_{vauf} は地表面温度 T_{suf} に対す る飽和水蒸気密度を与える. また α_v は水蒸気密度境界層 厚の逆数に関連するものであり、主流風速 V_{u0} (速度境界 層外側の一様風速)を変数として与えられる.

さらに界面ダルトン数 D_a(-)を用いて,式(2)を次のように変形する.

$$E_{v} = D_{a0}u_*(\rho_{v\,surf} - \rho_{v\,air}) \tag{3}$$

ここに, u*: 摩擦速度(m/s) である.

なお, a_v および D_{a0} の性質については,後述の 4.2 で示す.

2.2 時間蒸発フラックス

野外の水収支は、単位時間および1日スケールで議論 されることが多い.従来、筆者らが使用してきた時間蒸 発フラックス E_M (kg/m²/hr)は、以下の式(4)で計算される.



写真-1 実験状況

$$E_{vh1} = 3600 (E_v)_{60} \tag{4}$$

ここに、 $(E_v)_{60}$: 式(2)の α_v , D_{aun} , p_{vsuef} および p_{vair} に1時間に亘る風速の平均値を適用した時の蒸発フラックスである.

これに対して、後述の **4.2** で示すように、非線形な a_v と V_{w0} の関係を考慮して、新しい時間蒸発フラックス E_{w2} を提案する. E_{w2} は一定風速期間 Δt (分)毎に蒸発フラック スを計算し、それを 1 時間に亘り積算して得られる. す なわち、

$$E_{vh2} = 60\Delta t \sum_{i=1}^{n} (E_{vi})_{\Delta t}$$
 (5)

ここに、 $n=60/\Delta t$, $(E_{vi})_{\Delta t}$:式(2)の a_v , D_{atm} , ρ_{vsuf} および ρ_{vair} に Δt に亘る風速の平均値を適用した時の蒸発フラッ クスである.

3. 風洞実験概要

風洞実験は、防災科学技術研究所内の地表面乱流風洞 実験装置(以下,風洞と記述)を用いて行った.本実験は、 種々の定常風速における定常蒸発フラックスを求める定 常風速蒸発実験と高風速と低風速を組み合わせた擬似非 定常風速蒸発実験に大別される.

3.1 実験装置

風洞実験は、風洞(幅 1m, 高さ 1m, 長さ 3m)、風洞底 面に設置された土壌カラム(内径 0.075m, 高さ 0.08m の塩 ビ製カラム), 0.01g 読みの電子重量計(METTLER TOLED 製)、温湿度計(VAISALA 製)、熱線風速計、熱電対およ び 2 種類の十壌(チャオソイルおよび豊浦標準砂)により 構成される(図-1 および写真-1 を参照).風速および温 度・湿度は、地表から高さ 0.4m までの間で 0.005~0.05m の間隔で計測された.なお、風洞は風速、温度および湿 度が自動制御可能である.

表-1 土壌の物理特性

	チャオソイル	豊浦標準砂
飽和透水係数 ksu	9.42×10 ⁻⁵ (m/s)	2.04×10 ⁻² (m/s)
平均粒径 D50	0.017(mm)	0.183(mm)
間隙率 &	0.40	0.39
土壤分類	シルト質粘土ローム	砂質土



図-2 風速分布(チャオソイル)

また表-1 は、チャオソイルおよび豊浦標準砂の代表的 な物理特性を示す.チャオソイルは豊浦標準砂と違って、 シルト質粘度ロームであり、平均粒径は後者のおよそ 1/10 である.

3.2 実験手順および実験条件

本実験では、カラム内部にチャオソイルを充填密度 1500kg/m³で、豊浦標準砂を 1600kg/m³でそれぞれ均一に 充填し、給水カラムを用いて飽和させた後、カラム頂面 と風洞底面が一致するように調整した。カラム頂面から 5mm 下に熱電対を挿入し、カラムと電子重量計の上に固 定することにより、十壌表面温度および蒸発量をそれぞ れ測定する.また、温湿度計により風洞内の空気温度お よび相対湿度を、熱線風速計により風速を、それぞれ同 時に測定する.

次に、実験条件を述べる. 定常風速蒸発実験では 0~ 6m/s の任意の風速を、擬似非定常風速蒸発実験では、 0.4m/s と 5.0m/s, 0.9m/s と 4.5m/s および 1.5m/s と 3.9m/s の 3 組(それぞれ Case-A, Case-B, Case-C と呼称)の風速 を選び、実験を行った(表-2 を参照). なお、各 Case とも 平均風速は同じ 2.7m/s であった. また実験では、各 Case とも高/低風速を 15 分または 30 分毎に瞬時に切り替え、

表-2 実験条件一覧

対象土壤	チャオソイルおよび豊浦標準砂		
環境条件	温度25℃ 湿度50%		
実験ケース	低風速 (m/s)	高風速 (m/s)	平均風速 (m/s)
Case-A	0.4	5.0	2.7
Case-B	0.9	4.5	2.7
Case-C	1.5	3.9	2.7



図-3 主流風速 V₁₀と摩擦速度 u*の関係 (チャオソイルおよび豊浦標準砂)

風速, 土壌表面温度および蒸発フラックスの挙動を同時 に調べた.

4. 実験結果

4.1 風速分布

図-2 にチャオソイル上の風速分布を示す. 高さ 0.05m までは以下の式(6)に示すような対数則が成立する. すな わち,

$$\frac{V_w}{u_*} = \frac{1}{\kappa} \ln \frac{z}{z_0} \tag{6}$$

ここに, z: カラム頂上から鉛直上向きの高さ(m), V_w : 任意の高さの風速(m/s), κ : カルマン定数(=0.4), z_0 : 粗 度高さ(m), である.

チャオソイルおよび豊浦標準砂の z_0 はそれぞれ、1.61×10⁴m、1.06×10⁴mであり、大きな差はないことが知れる. 図-3 は V_{v0} とuの関係を示す. 両者の間には、

$$u_* = A V_{w0} \tag{7}$$

が成立する. ここに比例係数Aは, チャオソイルおよび豊 浦標準砂でそれぞれ, 6.22×10²および5.84×10²であった.



図-4 蒸発係数 a, と主流風速 V_{w0}の関係 (チャオソイルおよび豊浦標準砂)

表3 各土壌における係数の値

係数	チャオソイル	豊浦標準砂
а	227	221
b	178	274
С	162	153
d	184	275

4.2 蒸発係数と界面ダルトン数の性質

まず、蒸発係数について考察を行う.図-4 は a, と V_{n0}の関係を示したものである.チャオソイルおよび豊浦標 準砂ともに、a, は V_{n0}の低下とともに減少し、特に風速 lm/s 以下での減少割合が大きい.同じ V_{n0}に対する豊浦 標準砂の a, はチャオソイルのそれより大きいが、両者の a, は式(8) (図-4 の実線) で表されるように、共に風速の 0.7 乗 に比例する.

$$\alpha_{v} = aV_{w0}^{0.7} + b \tag{8}$$

ここに、aおよびbは係数であり、各土壌に対して表-3に 示すとおりである.このべき数の値(0.7)は、藤本ら¹⁰が アスファルト舗装上の蒸発フラックスと風速の関数で得 られた値と一致する.また、式(1)に従えば、*C*_Eは約1.5m/s 以下の風速では、もはや一定値にならないことが分かる.

また, a, はu*を用いても, 式(8) と相似な相関式となる. すなわち,

$$\alpha_v = c u_*^{0.7} + d \tag{9}$$

式中の係数 c および d の値も表-3 に示す.

次に、Brutsaert¹¹⁾に従って、 D_{a0} と粗度レイノルズ数 R_{ex0} (= $u_{*} z_{0} / v$)の関係を調べた。その結果を図-5 に示す、チャオソイルおよび豊浦標準砂とも D_{a0} は次式に従う。



図-5 界面ダルトン数D_aのと粗度レイノルズ数R_{ea0}の関係 (チャオソイルおよび豊浦標準砂)



図-6 風洞内の空気温度 T_{air} と水蒸気密度 ρ_{vair} の鉛直分布 (チャオソイル)

$$D_{a0} = a_0 R_{ez0}^{-0.5} \tag{10}$$

ここに、 a_0 は定数であり、 $a_0=7.27$ となる.ただし、図-5 は慣例に従って D_{a0} の逆数(D_{a0}^{-1})と R_{ex0} で表される.また、 実験条件の多くは、滑面と粗面の遷移域($0.13 < R_{ex0} < 2$)¹¹⁾に属する.

4.3 風洞内の空気温度および水蒸気密度

図-6 は V_{w0} =4.8m/s での風洞内の空気温度 T_{air} と水蒸気 密度 ρ_{vair} の鉛直分布を示す. 土壌表面近傍では, 人気から 土壌表面に向かって ρ_{vair} は増加し, 水面蒸発で観られる水 蒸気密度分布と同じである. 逆に, T_{air} は土壌表面に向か って減少し, 土壌表面で最小となる. これは蒸発潜熱に 起因する. また T_{air} と ρ_{vair} の境界層(拡散層)厚は同程度で あり, 式(2)のバルク式には地表面より 0.2m 以上の ρ_{vair} を代表値として用いる. また, ここには示さないが, ρ_{vair} は風速に依存することなく, どの実験ケースも概ね同じ 値(1.13×10⁻²kg/m³)であった.



図-7 風速の過渡変化(Case-A)



4.4 擬似非定常蒸発の過渡現象

図-7 はチャオソイルの Case-A の実験において, 経過時間20秒の時点で瞬時に風速を切り替えた時の風速の経時変化(風速の過渡変化)を表す. なお, 計測位置は地表面から 0.1m の高さである.風速の回復は減速よりも加速の方で少し速いようであるが, せいぜい 30 秒以内である.

図-8 は、 Δt =15 分における実験開始30 分から120 分ま での3 サイクルに亘るチャオソイルの T_{suf} の経時変化を、 Case-A およびCase-C に対してそれぞれ示したものである。 T_{suf} は低風速期間より高風速期間で低温となる。これは蒸 発潜熱が高風速期間で大きいことに起因する。従って、 風速差 ΔV_w の大きなCase-A (ΔV_w =4.6m/s)の T_{suf} の振幅は、 ΔV_w の小さなCase-C (ΔV_w =2.4m/s)のそれより大きくなる。

また加速および減速に関係なく、風速が変化した直後に T_{suf} は急激に変化し、その後は徐々に一定値に漸近する. T_{suf} が一定値に達する時間すなわち回復時間は、温度振幅の小さな Case-C の方で早く、約8分である. 一方、Case-A の回復時間は約10分となる.

以上より、T_{auf}の回復時間は風速のそれに比べて1オー ダ長い.

4.5 積算蒸発量

図-9は、*Δt*=30分におけるチャオソイルの Case-A および Case-C に対する単位面積当たりの積算蒸発量 *ΣQ_a*(kg/m²)の経時変化を、実験開始から150分に亘り示したものである. *ΣQ_a*の勾配(蒸発フラックス)は低風速 期間よりも高風速期間で相対的に大きい.また、Case-C の *ΣQ_a*, は、Case-A のそれより大きく、2 つの *ΣQ_a*の差は 時間とともに広がる. この *ΣQ_a*の差の広がりは低風速期 間で顕著である.他のケースも含め Case-A のように風速 振幅の大きな場合(その際、低風速が1.0m/s 以下)の *ΣQ_a*, は、Case-C のように風速振幅の小さな場合(その際、高/ 低風速が共に1.5m/s 以上)のそれより小さくなる.ちなみ に図-9 の場合、経過時間 150 分における Case-A の *ΣQ_a*,

図-8 地表 m 温度 T_{suf}の経時変化(Case-A および Case-C) (チャオソイル)



図F9 槓昇蒸充重の控守変化(Case-A わよい Case-C) (チャオソイル)

は、Case-Cのそれの0.82となる. 結果として、チャオソ イルの E_{th} は平均風速が同じでも、最大で 18%の違いが あり、豊浦標準砂のそれ(12%)以上となった.

5. 時間蒸発フラックスの計算値と実測値の比較

図-10は、時間蒸発フラックスの計算値 *E*_{vh1}(式(4))お よび*E*_{vh2}(式(5))と実測値 *E*_{vots}(最終 *2Q*_{ev}/経過時間(分)× 60)の比較結果を示す.なお、同図には、*Δt*=15分および *Δt*= 30 分の結果が併示される.

土壌に関係なく、全てのケースで E_{vh2} は E_{vh1} よりも E_{vots} に近い値となる. E_{vh1} と E_{vots} の最大誤差はチャオソイルで 12%、豊浦標準砂で8%であるが、 E_{vh2} と E_{vots} の最大誤差 はチャオソイルで4%、豊浦標準砂で3%であり、 E_{vh2} の 最大誤差は E_{vh1} のそれより小さい.なお、 E_{vh2} の誤差の原 因は風速変化に伴う T_{suf} の過渡現象が、式(5)に組み込ま れていないことに起因すると考えられる.

また, E_Mと E_Mの差が大きいのは,高風速と低風速の 風速差が大きく,かつ 1.0m/s 以下の低風速を含む場合



図-10 時間蒸発フラックスの計算値 E_{wh}および E_{wb}と 実測値 E_{wb}の関係(チャオソイルおよび豊浦標準砂)

(Case-A: ●と〇, ▲と△)である. この原因は図-4 に示 したような $a_v \ge V_{u0}$ の非線形性にある. 従って, $a_v \ge V_{u0}$ の関係が線形に近い $V_{u0}>1.5m/s$ の高風速と低風速の組み 合わせ(Case-C: ■と□, ★と☆)の時, $E_{y1} \ge E_{y2}$ の差は 小さくなる.

また、チャオソイルでは Case-B および Case-C におい て、豊浦標準砂では Case-A および Case-C において、 $\Delta t=30$ 分の E_{vots} の方が $\Delta t=15$ 分のそれより僅かに大きいが、実 験の精度を考慮すれば無視できる程度である。チャオソ イルの場合、 $\Delta t=15$ 分における E_{vd2} と E_{vots} の最大誤差は 2%(Case-A)で、 $\Delta t=30$ 分のそれは 4%(Case-A)であり、 両者の差異はそれぞれ小さい、従って本実験においては、 Δt が E_{vd2} に及ぼす影響は小さいと考えられる。なお、豊 浦標準砂においても同様の傾向が認められる。

6. おわりに

非定常風速下の蒸発量の評価方法を構築する前段階と して、高風速と低風速が繰り返し発生するような擬似非 定常風速下の蒸発フラックスの特性を明らかにするため に、風洞内で蒸発実験を行った.この実験結果を基に、 時間蒸発フラックスの計算精度を上げるための新モデル (式(5))を提案し、従来モデル(式(4))と比較を行った. 本研究で得られた主要な結論を以下に列挙する.

- (1) 土壌の種類に関わらず、高風速と低風速を繰り返し 受ける際の時間蒸発フラックスは、たとえ同じ平均 風速であっても、風速の組み合わせによっては10% 以上の差異が生じる。
- (2) (1)の原因は蒸発係数と主流風速の非線形な関係に 起因する.特に、この非線形性は主流風速が 1.5m/s 以下で顕著となる.

- (3) チャオソイルおよび豊浦標準砂に関して、界面ダルトン数 Daoと粗度レイノルズ数 Reoの関係は、同じ相関式で与えられ、本実験内の範囲内において Dao は Reoの-0.5 乗に比例する.
- (4) 風速変化に伴う蒸発フラックスの過渡変化は、風速 よりも地表面温度の回復時間に規定される.
- (5) 高風速と低風速毎に蒸発フラックスを積算していく 新モデルは、単純に時間平均風速を用いて蒸発フラ ックスを計算する従来モデルよりも、時間蒸発フラ ックスの計算精度が良い(誤差は約1/3~1/2になる).
- (6) 従来モデルでは、1.0m/s 以下の低風速と 1.5m/s 以上 の高風速が繰り返し発生するような場合、時間蒸発 フラックスは、土壌の種類に関わらず 10%以上の誤 差が生じる可能性がある.

参考文献

- 1) 齊藤誠,山中勤:ウェイングライシメータによる蒸発散量 長期観測データの解析とクオリティーコントロール,筑波 大学陸域環境研究センター報告,No.6, pp.53-62, 2005.
- 玉川一郎: 渦相関法での乱流フラックス観測=実例と解析 法=, 超音波, Vol.10, No.11, pp.24-27, 1998.
- 成松明,田中健路,森本剣,滝川清:乱流渦相関法を用いた有明干潟上の地表面フラックス直接観測,海岸工学論文集,Vol.52,No.2,pp.1081-1085,2005.
- 4) 町村尚:細線熱電対乾湿計を用いた渦相関法による降雨時の顕熱・潜熱フラックス測定,農業気象, Vol.54, No.4, pp.315-322, 1998.
- 三枝信子,村山昌平,山本晋,近藤裕昭:渦相関法による CO₂・H₂O フラックスの長期測定,日本気象学会大会講演予 稿集, No.74, pp.146, 1998.
- 近藤純正:裸地面蒸発の季節変化,水文・水資源学会誌, Vol.7, No.5, pp.378-385, 1994.
- 7) 木村玲二,高山成,神近牧男,松岡延浩:黄上高原における土壌水分と熱収支-土壌3層モデル内のパラメーターの決定とモデル計算の結果-,農業気象,No.60(1), pp.55-65, 2004.
- 8) 門野浩二,福原輝幸,寺崎寛章,中根和郎:擬似非定常送 風下における土壌表面からの時間蒸発フラックス-豊浦標 準砂の場合,第60回土木学会年次学術講演会講演概要集, II-028, 2005.
- 近藤純正:水環境の気象学-地表面の水収支・熱収支-,朝 倉書店, pp.108-109, 1994.
- 10) 藤本明宏,福原輝幸,渡邊洋,佐藤威,根本征樹,望月重 人,岸井徳雄:乾燥,湿潤,氷板および圧雪路面と大気と の間の熱・水蒸気移動,日本雪工学会誌, Vol.22, No.3, pp.14-22,2006.
- Brutsaert, W: Evaporation into the Atmosphere, Kluwer Academic publishers, Netherlands, pp.92-95,1991.

(2007.9.30 受付)