# 特集 「自然災害にそなえる」

2004年台風23号による局地風「広戸風」の大規模発生の強風解析

大塚清敏川口彰久

# Numerical Simulation of local wind "Hiroto-kaze" induced by Typhoon 0423

# Kiyotoshi Otsuka Akihisa Kawaguchi

# Abstract

A large-scale outbreak of local downslope wind Hiroto-Kaze brought about by the passage of Typhoon 0423 was simulated using a meso-scale meteorological model. The strength and horizontal extent of the winddamaged area were reasonably well reproduced with the initial condition provided by the upper air soundings of nearby meteorological stations. The study focuses on possible mechanisms of the formation of the strong wind area, which is much wider than those associated with many of previous Hiroto-Kaze events. TNumerical experiments indicate that the wind shear in the middle troposphere worked as a critical level of the topographically induced internal gravity waves and was responsible for the occurrence of downslope winds not only over the southern slope of Mt. Nagi but also over the southern foot of mountains north of Tsuyama City.

# 概 要

2004年の台風23号の通過に伴い、岡山県津山盆地で局地強風「広戸風」の大規模発生が起こった。盆地内で は建築基準法の基本風速を越える風が観測され、広い範囲で建物などに強風被害が出た。「広戸風」は盆地の 東方にある標高1,240mの那岐山から吹き下ろすおろし風であるが、今回のものは過去の多くの事例より強風域 の水平規模が大きかった。ここでは強風域の広がりを調べるために、数値気象モデルを用いたシミュレーショ ンを行った。近隣の高層気象観測データを入力条件として計算を行ったところ、強風被害域と整合性のある風 速分布が得られた。さらに大規模な発生となった機構を調べた。その結果、高層観測にみられる高度4km付近 の風向逆転が重要な役割を果たしており、那岐山のおろし風としての広戸風に加えて、周辺の山岳もおろし風 を引き起こした可能性が高いことが示された。気象庁や役場の記録によると、1934以降こうした大規模発生が4 回起こったと推測される。耐風設計におけるこうした地域固有の強風特性の考慮の必要性についても考察した。

# 1. はじめに

2004年の台風23号の通過に伴い10月20日の午後岡山県 津山盆地は強風に見舞われ、盆地内の広い範囲で建物破 損や倒木などの被害が出た。気象庁の津山特別地域観測 所, 奈義町役場, 勝北町役場の自治体観測で最大瞬間風 速がそれぞれ50.4m/s, 51.8m/s, 55.2m/sに, またアメ ダス奈義で10分間平均風速が34m/sに達するなどこの地 域での記録的な強風となった。この値は建築基準法がこ の地域に定める基準風速30m/s(粗度区分II,地上10m相 当)<sup>1)</sup>を大きく越えている。Fig. 1 に示すように,台 風は日向灘を北東方向に進んだ後15時頃室戸岬西方に上 陸、向きを東よりに変えながら和歌山県に再上陸し、翌 21日未明に銚子沖の太平洋に抜けた。Fig. 2 は津山お よび奈義の10分間平均の風速風向である。観測高度はそ れぞれ地上11.8m, 6.5mである。強風は昼過ぎ頃から吹 き始め、15~19時頃の最盛期を経て22時過ぎまで長時間 続いている。この間台風は四国南岸を通過したが、その 中心は最接近時でも津山から南東に約150km以上離れて いた。そのため盆地内の強風は、台風本体の風だけでな くこの地域の局地風である広戸風の大規模なものが発生 したとされた。その強さは最近50年で最大規模である<sup>2)</sup>。 広戸風は、津山盆地の東部、岡山と鳥取との県境に位 置する標高1,240mの那岐山の南斜面に発生する北寄りの おろし風で、台風や低気圧が四国沖を東進するときに好 発する。おろし風は山岳地形や気流の安定度などの条件 が重なって、山を越えた気流が風下側の山腹で風速を増 し山麓に強風をもたらす気象現象である<sup>3)</sup>。Yoshino<sup>4)</sup>は 過去の広戸風事例を調べ、広戸風の強風被害域は多くの 場合那岐山南麓の東西5-6km、南北3-4km程度の比較的狭 い範囲に集中するとしている。これに対し、今回の強風 範囲はFig. 3 に示すようにYoshinoが示した範囲よりは るかに広く<sup>5)</sup>、那岐山から西へ離れた盆地の北半分のほ ぼ全域にわたっていた。

今回の事例は、台風中心から離れているにもかかわら ず、地形的な要因で強化された風が多くの被害をもたら したものである。こうした台風に伴う地形性の風速増加 は直接観測されることが少なく、そのため実態に不明な 点が多いこともあり、建物の耐風性の検討では必ずしも 十分に考慮されなてこなかった。しかし、地形条件が複 雑な日本の国土にあっては、地域固有の地形性強風につ いて理解を深め、得られた知見を建物の耐風設計に反映 させる必要がある。気候温暖化による台風の強大化が多 く指摘されており<sup>6</sup>、その必要性はますます大きくなる。



Fig. 1 台風23号の経路(矩形枠は計算領域) Path of Typhoon 0423 TOKAGE

ここではそうした目的に供するため、数値気象モデルを 用いて台風23号による広戸風の大規模発生の解析を行う ことにした。特に、過去の平均的な事例と比べて西方の 津山方面への大きな強風域の広がりをもたらした、今回 の強風発生のメカニズムに注目する。

# 2. 数値気象モデル

## 2.1 モデルの基礎方程式

数値気象モデルは乾燥大気の非静力・弾性方程式系に もとづいている<sup>7)</sup>。静水圧平衡にある水平一様な等温位 静止大気を基本状態にとると,基礎方程式は風速(u, v, w),無次元化圧力  $\pi = (p/p_{00})^{R/C_{p}}$ ,温位  $\theta$  の各変数の基 本状態からのずれの成分に対する保存式からなる。ここ で,p,R,C<sub>p</sub>はそれぞれ気圧,乾燥空気の気体定数,定 圧比熱,p<sub>0</sub>は1気圧である。基本状態を添え字0,それか らのずれの成分を添え字1で表す。基本状態では定義よ り温位は一定値  $\theta_{0}$ (K)である。基本状態の無次元化圧力 は重力加速度の大きさをgとすると,

$$\pi_0(z) = 1 - gz / C_p \theta_0 \tag{1}$$

となり高さzのみの関数となる。座標系は、地形準拠座 標系 $(x, y, \overline{z})$ を用いる。ここで、

$$\overline{z} = H(z - z_s) / (H - z_s) \tag{2}$$

Hは計算領域全体の高さ、 $z_s$ は地面標高である。基本状態は静止大気であるので風速については添字1を省くと、風速(u, v, w),無次元化圧力,温位の基本状態からのずれの成分の保存式は次のようになる。

$$\frac{Du}{Dt} = fv - C_p \left(\theta_0 + \theta_1\right) \frac{1}{a} \left(\frac{\partial a\pi_1}{\partial x} + \frac{\partial b\pi_1}{\partial \overline{z}}\right) + D_u \quad (3)$$



Fig. 2 津山およびAMeDAS奈義の風向・風速 Wind speed and direction at Tsuyama and Nagi



Fig. 3 典型的な被害域と台風0423号時の被害域 Areas of Damage by Hiroto-Kaze

$$\frac{Dv}{Dt} = -fu - C_p(\theta_0 + \theta_1)\frac{1}{a}(\frac{\partial a\pi_1}{\partial y} + \frac{\partial c\pi_1}{\partial \overline{z}}) + D_v(4)$$

$$\frac{Dw}{Dt} = -C_p \left(\theta_0 + \theta_1\right) \frac{1}{a} \frac{\partial \pi_1}{\partial \overline{z}} + \frac{\theta_1}{\theta_0} g + D_w \tag{5}$$

$$\frac{D\pi_1}{Dt} = -(\gamma - 1)\pi_1 divV + \frac{C_s^2}{C_p \theta_0} divV - \frac{wg}{C_p \theta_0}$$
(6)

$$\frac{D\theta_1}{Dt} = -\frac{w}{a}\frac{\partial\theta_0}{\partial\bar{z}} + \frac{(\pi_0 + \pi_1)}{C_p(\theta_0 + \theta_1)}\frac{dQ}{dt} + D_\theta$$
(7)

$$\frac{D}{Dt} = \frac{\partial}{\partial t} + u \frac{\partial}{\partial x} + v \frac{\partial}{\partial y} + \omega \frac{\partial}{\partial \overline{z}}$$
(8)

$$\omega = (w + bu + cv) / a \tag{9}$$

$$divV = \frac{1}{a} \left( \frac{\partial au}{\partial x} + \frac{\partial av}{\partial y} + \frac{\partial a\omega}{\partial \bar{z}} \right)$$
(10)

である。また,

$$a = 1 - z_s / H \qquad b = (\overline{z} / H - 1) \partial z_s / \partial x$$
$$c = (\overline{z} / H - 1) \partial z_s / \partial y$$

は座標変換の計量因子、Csは基本状態における音速、 $\gamma = C_p / C_v$ 、Cvは乾燥空気の定積比熱である。 dQ/dtは放射などによる非断熱加熱率であるが、ここで t0とおいた。(3)~(5)、(7)の右辺の最後の項はサブグ リッドスケールの渦粘性・渦拡散の効果を表しており、 渦粘性係数および渦拡散係数は、乱流エネルギーの輸送 方程式(11)

$$\frac{De}{Dt} = P_B + P_S - \frac{C_e}{l}e^{1.5} + D_e$$
(11)

と長さスケールIの代数式から求められる。ここで、  $C_e = 0.19 + 0.51 I / \Delta s$  (  $\Delta s$  は格子サイズ),  $P_B$ ,  $P_s$ , はそれぞれ乱流エネルギーeの浮力生成率, せん断生成 率である。このモデルにおける乱流過程の取り扱いは、 Saito and Ikawa<sup>8)</sup>に従っている。地表面における運動 量および熱のフラックスは、接地層におけるMonin-Obukovの相似則を仮定して求めた。熱については本研究 では日射など放射の熱交換は考慮していない。

#### 2.2 基礎方程式の離散化と数値積分

基礎方程式系は,格子上で離散化され数値的に積分さ れる。離散化における変数配置はArakawa-Cグリッド<sup>9)</sup> に準拠したスタガード配置とし,空間微分は全て2次精 度の中心差分で近似した。基礎方程式系は音波を解とし て持つので時間積分にはKlemp and Wilhelmson<sup>10)</sup>の時間 切断法を用いた。時間切断法における時間刻みは長い時 間ステップ,短い時間ステップそれぞれ5秒,1秒とした。 積分は場がほぼ定常に達するまで行った。本研究で用い たモデルは筆保・桑形<sup>11)</sup>のように,広域の気象場の時間 は考慮していない。しかし,鳥取のウィンドプロファイ ラや,津山,奈義などの地上観測は,広戸風の最盛期の 時間帯を中心に風向風速の高い持続性を示している。そ のため,境界における気象場の時間変化を考慮しない方 法でも現象を適切にとらえることができる。

#### 2.3 計算領域と初期条件

計算領域は,Fig. 1の実線の矩形で示される津山盆地 を含む東西×南北×高さ=80km×80km×17kmとし,水 平格子間隔は1kmとした。領域内の標高分布の設定には 国土地理院の50mメッシュ標高データを用いた。境界の 影響を軽減するため,さらに外側にFig.1の破線の矩形 のような幅100kmの計算上の領域が設けてあり,この領 域では格子間隔は外に向かって次第に広がるように与え た。鉛直方向の分割は28層で,鉛直方向の格子点間隔は



Upper Air Soundings used for Initial Condition.

地面付近でもっとも密になるようにした。最下層は厚さ 20mで風速の最下計算高度は地上10mである。

初期条件は10月20日17時の鳥取のウィンドプロファイ ラ(WPR)による風向風速の鉛直分布,米子の15時の 高層観測における温位の鉛直分布に基づいて作成した。 これらの鉛直分布に、本研究のモデルを鉛直1次元化し たものを適用して境界層を発達させ、得られた鉛直分布 を領域内に水平方向に一様に与え初期条件とした。初期 条件の風向風速および鉛直分布を観測データとともに Fig. 4 に示す。観測された風向風速の高度分布では、高 度約4~5km付近においてそれらが高さ方向に急変する シアー層が特徴的である。シアー層の下では風速35m/s 程度の北北東風、シアー層より上では風速13~14m/s程 度の南東風である。Fig. 4 の米子の温位分布も参照する と、シアー層より下層では北から相対的に低温の空気が 流入し、それより上空では台風からの吹き出し起因する 南東風の流入がある状況にあったことがわかる。初期条 件として与えられた風速分布は、モデル内では時間積分 の期間中気圧場と地衡風的に釣り合った風の場として取 り扱われる。ただ、地衡風は領域内で水平方向に一様と しているので台風の等圧線の曲率の効果は実質的に含ま れていないことになる。Fig. 4 の計算の初期条件では, 高度4kmより下層では風向が観測よりもやや北寄りに設 定されているが、これは台風の等圧線が曲率をもつこと を考慮したためである。

# 3. 結果と考察

#### 3.1 台風23号による強風

計算開始から3時間で場はほぼ定常に達した。Fig. 5 は、4時間経過後の地上10mのスカラー風速および風速 ベクトル分布である。実線は地形等高線で100m間隔で ある。計算領域のうち津山から那岐山にかけての範囲を 示す。那岐山の南斜面を中心に強風範囲が広がっており、 アメダス奈義の位置では35m/sを越えている。風速25m/s 以上の範囲は、那岐山の南斜面からさらに西へ広がり津 山の北東部に達している。津山は風速20~25m/sの範囲 にある。Fig. 2 をあわせて参照すると風速の計算値は津 山, 奈義ともにそれぞれの最盛期の観測値18.2m/s, お よび34m/sに近い。風向については, 観測は奈義で北風, 津山で北北西となっているが, 計算でも奈義に対し津山 が相対的に北北西よりになっていることが認められる。 Fig. 5 には, 岡山地方気象台の調査<sup>50</sup>に基づく被害範囲 も太点線であわせて示すが, 被害範囲と25m/s以上の強 風範囲とはよく対応している。このように計算と観測は かなりよく対応している。Fig. 5 では那岐山の南斜面よ りさらに南には弱風域がある。これは計算においてハイ ドロリックジャンプが生じたためである。台風23号の際 に実際に明瞭なハイドロリックジャンプが生じたかどう かは不明であるが, 被害範囲が中国自動車道よりも北に 集中していたという事実と符合する。

次に, 強風域の広がりの原因について検討するため, Fig. 5 に示されたa-a', b-b', およびc-c'上の鉛直断 面内の風速南北成分をFig. 6(a)~(c) に示す。a-a'は 那岐山を, c-c'は津山市を, またb-b'はそれらの中間の 加茂川付近をそれぞれ通っている。図で実線は北風(負 値),破線は南風成分を表している。風速の等値線間隔 は5m/sで、点線は弱風域を表す。軸の目盛間隔は、横軸 は10km, 縦軸は1kmである。Fig. 6(a) では, 北風が那 岐山を越えて南側山麓に勢いよく吹き下ろしており、南 側山麓の低空に風速40m/s以上の強風域が形成されてい る。あわせてその直上に弱風域が形成されている。こう した風下側山麓における低空の強風とその直上の弱風域 の組み合わせは、おろし風に特徴的な風速分布である。 そのため, 那岐山南麓の強風は那岐山のおろし風として のいわゆる広戸風に相当するとみられる。一方、那岐山 から西にはずれたFig. 6(b), (c)の風速分布を見ると, (a)と同様に加茂川付近,津山市付近の両方で低空に強 風域が形成されており, それらはともに上空に弱風域を 伴っている。そのため、これらの強風もおろし風の性質 をもっていると考えられる。したがって、台風23号によ る地形性の強風は、那岐山のおろし風としての広戸風に 加えて、西方の山岳でもおろし風的な風速増加によるも のであった可能性が示唆される。ただし、津山を通る断

面であるFig. 6 (c)を(a),(b)と比較すると高風速域の 位置がやや高い高度に現れている。津山では最大風速の 18.2m/sに対して50m/sを越える最大瞬間風速が記録され たが、上空のこうした高風速の存在が高い最大瞬間風速 に関係しているとみられる。

# 3.2 強風の広域発生の機構に関する考察

中村ら<sup>3)</sup>は広戸風の発生条件として,那岐山山頂の風 速がある程度大きく上流側は条件付きの不安定であるこ と、山稜の上空に逆転層など安定度の強い層が存在する ことを示している。斎藤<sup>12)</sup>は浅水理論に基づいたおろし 風の発生条件を示している。また,Saito and Ikawa<sup>8)</sup>は, 四国の局地風であるやまじ風について強いおろし風の発 生条件を,山稜と同程度の高さにおける強安定層の存在 や,流入気流の内部フルード数の逆数F<sub>r</sub><sup>-1</sup>の値に応じて 起こる山岳波の増幅と砕波によって形成される臨界層の 存在をあげている。Fig. 4 には強風発生の時間をはさむ 15時と21時の温位分布の観測値が示されているが,強安 定層はあまりはっきり認められない。そのため,台風23 の事例ではこれらの条件が簡単には満たされていない可



Fig. 5 計算開始4時間後の地上10mの風速分布(m/s) Distribution of Wind Speed at 10m above Ground



Fig. 6 南北-鉛直断面内の風速南北成分 ((a),(b),(c)はそれぞれFig. 5 に示されたa-a', b-b', c-c'上) Distributions of the North-South Component of Wind Velocity within the Vertical Planes on the Lines a-a', b-b' and c-c' shown in Fig. 5.



Fig. 7 上空まで一様な北風を仮定を仮定した場合の風速南北成分 North-South Wind Component with No Wind Direction Shear

Fig. 8 風速南北成分(風向シアー考慮) North-South Wind Component with Wind Direction Shear

能性がある。

それをみるため浅水流理論による山越え気流の分類<sup>12)</sup> にあてはめてみた。浅水理論ではおろし風の発生条件は, 流体層の厚さH,山稜の高さHmから決まる無次元山の高 さMc(=H<sub>m</sub>/H)と、外部フルード数Fr(=U/(gH)<sup>0.5</sup>)で特徴づ けられる。HとしてFig. 4 の風向シアーの高度4km, 風 速Uにシアー高度以下の風速35m/sを用いると、那岐山 の標高1,240mから (Mc, Fr) = (0.31, 0.18) となる。浅 水理論では、このMcに対してはおろし風の発生は 0.4<Fr<1.6の範囲であり、これらの値はからはずれてし まう。さらに、b-b'、c-c'上の山稜についても同様に条件 を満たしていなかった。また、安定成層流体の浮力振動 数N(=(g/θdθ/dz)<sup>0.5</sup>) からFr<sup>-1</sup>=NH<sub>m</sub>/Uによって定義さ れる内部フルード数の逆数を, Fig. 4 の米子の15時の風 向シアー高度以下の平均温位勾配と那岐山の標高を用い て求めると約0.5となり、山岳波の非線形性による臨界 層の形成の目安である0.7~0.8以上<sup>8)</sup>よりも小さい値と なった。さらに、内部重力波の理論(例えばGill<sup>13)</sup>)に よれば、 $\lambda_c=2\pi U/N$ で定義される切断波長 $\lambda_c$ より山稜 の水平スケール  $\lambda_m$ が大きい場合 ( $\lambda_m > \lambda_c$ ) に、山稜を 越える安定成層流には内部重力波が発生する。これに対 し、 $\lambda_{c} < \lambda_{m}$ では伝播性の内部重力波は発生せず、山稜 を越える流れの性状は中立流体のそれに近くなる。すな わち、風速の最大は山麓ではなく山頂に現れる。今回の 初期条件に適用するとん。は約20kmとなり、那岐山の南 北方向のスケール & m=約10kmよりも大きく,那岐山単 体については、おろし風のみならず内部重力波の発生条 件も満たしていない。

このように、高層観測に基づく流入気流はこれらおろ し風の発生条件を満たしてないにもかかわらず、計算で は那岐山とその西方の山塊のいずれにもおろし風的な強 風が再現された。前述のようにFig. 4 では高度4~5km 付近に顕著な風向風速シアーがあった。こうした風向変 化は内部重力波の伝播における臨界層の役割をし、地形 的に励起され上方へ伝播する内部重力波を下方へ反射さ せ増幅させる働きをする<sup>13</sup>。計算で得られたおろし風は 風向シアーが臨界層として働き、その結果引き起こされ た可能性がある。そこで,風向風速シアーの役割を見る ため、温位分布は同じで風向は上空までFig. 4 の下層の 風向のままで、風速も境界層より上は一様に35m/sとい うシアーのない仮想的条件で計算を行った。結果をFig. 7 に示す。水平波長の長い内部重力波が発生しているが、 那岐山およびb-b'いずれも強いおろし風は得られていな い。那岐山の直上の風速増加は前述のように<sub>2m</sub> < 2<sub>c</sub>に よる中立流体的な風速増加によるものである。一方で, 内部重力波は那岐山を含む山塊全体のもつ水平スケール の成分に応答したものと見られる。さらに、温位分布と 風速は同じであるが、高度4kmで風向を逆転させた場合 の計算を行った。結果をFig.8 に示す。那岐山を通る断 面のみを示すがFig. 6 (a) と同様に那岐山の南麓に顕著 なおろし風が再現された。Gill<sup>13)</sup>によれば、水平波長が λ νの線形内部重力波の鉛直波長は,

$$\lambda_z = \frac{2\pi U}{\sqrt{N^2 - \frac{4\pi^2 U^2}{\lambda_y^2}}}$$
(12)

で与えられる。実際, Fig. 4 の高層観測を参照して, U=35m/s, N=1.33×10<sup>-2</sup> (s<sup>-1</sup>)とし, Fig. 7 の計算で得られ る内部重力波の水平波長 $\lambda_y$ =約60kmを代入すると, 鉛 直波長の1/4, すなわち  $\lambda_z$ /4は約4.8kmとなり,風向シ アー層の高度約4~5kmに近い。すなわち風向シアーが 地面から内部重力波の鉛直波長の4分の1程度のところ にある。そのため,風向シアー高度あたりを節,地面を 自由端とする,いわゆる1次モードの波が共鳴する条件 が満たされている可能性がある。これは米国のコロラド 州ボールダーにおけるロッキー山脈のおろし風について Lilly<sup>14)</sup>が示した条件に近い。このことから台風23号では, 地形により励起された内部重力波の,風向シアー層によ る反射と反射波の共鳴により広範囲のおろし風が引き起 こされた可能性が示される。那岐山についても,那岐山 単独というよりその北側を含むより大きな水平スケール の起伏に応答した内部重力波の成分波の,風向シアー層 による反射・共鳴でもたらされたと考えられる。

#### 3.3 大規模発生の再来周期と建物耐風性との関連

これまでに行った考察から、台風23号のときの津山 盆地の強風は那岐山のおろし風としての広戸風と、那岐 山西方の山岳によるおろし風の両方が同時に発生して強 風域が広大になったと解釈される。その様子をFig. 9 に示す。ところで、ここでは詳しく述べなかったが、平 均して年数回発生する広戸風発生時には,那岐山から西 へ遠く離れた津山では風は概して強くない。これに対し 台風23号の場合は津山でもかなりの強風であった。その ため、津山でも強風となる広戸風は今回のような大規模 発生事例の可能性が高いといえる。奈義町役場には1934 年以降の広戸風の記録が残っており、それを参照しなが ら気象庁の過去の観測記録から広戸風発生時に津山でも 風速が大きかった場合を調べると、1934年以降4回程度 大規模発生があった可能性が認められる。2004年までの 間で単純に平均すると約17年に1回の割合となる。大規 模発生の際には台風23号のときと類似した状況になると 見られるため、今回被害の大きかった津山盆地東方では、 建物の耐風性を考える上で基準風速に対してある程度の 安全性を見込むことが望まれる。

# 4. まとめ

台風23号の通過による広戸風の大規模発生について、 気象モデルによるシミュレーションを行い、Yoshino<sup>4)</sup>に よる過去の多くの事例と異なった強風の広域性について 考察を行った。計算で得られた強風域の分布は地上気象 観測や被害範囲の広がりとよく対応しており、当時の強 風の状況が合理的に再現されたといえる。強風が広域に 及んだ機構を考察したところ、高度4km付近の風向風速 シアーの存在が広範囲におろし風をもたらされた可能性



Fig. 9 広戸風大規模発生の概念モデル A Conceptual Model of the Hiroto-Kaze induced by Typhoon 0423

が示された。奈義町や気象庁の過去の記録から,こうし た大規模発生は1934年以降4回程度認められ,耐風性の 検討における局地風の考慮の重要性が示された。大規模 発生事例と典型事例との機構の違いや,過去事例のさら なる調査を行い,強風災害の地域的な特性について知見 を深めることが今後の課題である。

## 参考文献

- 建築基準法施行令第87条第2項(平成12年建設省告 示第1454号「Eの数値を算出する方法並びにV0およ び風力係数の数値を定める件」)
- 片岡文恵:2004年の台風による大規模広戸風の解析 的研究,岡山大学大学院修士論文,(2004)
- 中村みゆき等:那岐山山頂における観測からみたおろし風(広戸風)の発生条件,天気49, p. 129-138, (2002)
- Yoshino, M : Climate in a small area, Univ. Tokyo Press, p387, (1975)
- 5) 岡山地方気象台:台風第23号の「広戸風」による被 害状況について,(2004.10)
- Oouchi, K, J.Yoshimura, H.Yoshimura, R.Mizuta, S.Kusunoki, and A.Noda : Tropical cyclone climatology in a Global-Warming Climate as Simulated in a 20 km-mesh global atmospheric model: Frequency and wind intensity analyses, J. Met. Soc. Japan, vol. 84, 259-276, (2006).
- 7) 大塚清敏:台風0423号による広戸風の大規模発生事 例の数値実験,第19回風工学シンポジウム,199-204,(2006)
- Saito, K. and M. Ikawa : A numerical study of the local downslope wind "Yamaji-kaze" in Japan, J. Met. Soc. Japan, vol. 69, 31-56, (1991)
- 9) Clark, T.L : A small-scale dynamic model using terrain following coordinate transformation. J Comp. Physi., 24, 186-215, (1977)
- 10) Klemp, J.B and R. Wilhelmson : The simulation of three-dimensional convective storm dynamics. J. Atmos. Sci., 35, 1070-1096, (1978)
- 11) 筆保弘徳,桑形恒男:領域モデルを用いた広戸風 発生に関する研究,2003年秋気象学会予稿集p38.
- 12) 斉藤和雄:山越え気流について(おろし風を中心として),天気,41,731-750,1994.
- Gill. A. E.: Atmosphere-ocean dynamics, Academic Press, pp. 662, (1982)
- 14) Lilly. D.K., 1978: A severe downslope windstorm and aircraft turbulence event induced by a mountain wave. J. Atmos. Sci., 35, 59-77, (1978)