修士論文

気象庁非静力学モデルを用いた 数値実験によるボルネオ渦の研究

京都大学大学院 理学研究科 地球惑星科学専攻 大気科学分科 松葉 史剛

平成 29 年 1 月 24 日

修士論文要旨

北半球冬季アジアモンスーンの季節に海洋大陸で発生するメソαスケール のボルネオ渦は、近年のデータ解析と数値実験によりその理解が深まりつつ あるが、いまだに理解が進んでいない点も多い.そこで、ボルネオ渦の力学 に関する理解を深める目的で、気象庁非静力学モデルを用いてボルネオ渦に 関する一連の数値実験を実施した.本修士論文は3部構成である.

PART I (第3章) では、領域大気モデルによる時間ずらしアンサンブル 法を用いて 2007 年 1 月に発生したボルネオ渦の再現実験を行なった.3度の コールドサージイベントに伴なってボルネオ渦が発生し、そのうち最初に発 生した event1 のボルネオ渦が典型的でもっとも強度が強かった.渦強度の時 間発展や渦とともに動く座標系で渦の水平構造や鉛直構造を見たところ、対 流活動に伴なって渦が深みを増し、上昇流の強化や降水の増加などが見てと れた.ボルネオ渦の軸対称的な構造を見ると、台風と同じように一次循環、二 次循環が存在していたが、ボルネオ渦の鉛直構造は浅いものであり、また、暖 気核にあたる高温偏差も小さく、その高度は対流圏下層にのみ位置しており、 中心気圧の降下量も随分と小さいものであった.

PART II (第4章) では、ボルネオ渦から唯一 typhoon のカテゴリーへ と発達した 2001 年 12 月の赤道台風 Vamei の高解像度数値実験を行ない、台 風へと発達しなかった事例のボルネオ渦との比較実験を実施した. 最盛期に いたる直前には急発達の期間が見られ、渦中心付近で水蒸気の凝結に伴なう 非断熱加熱があり、強い上昇流や水物質の生成も見られていたが、赤道台風 Vamei の事例のほうがより持続的で強く続いていたことがわかった. また、相 対渦度も渦中心付近に集中していた. 渦中心とともに動く座標系で渦度収支 解析を実施したところ、赤道台風 Vamei のほうが、効果的に、対流圏下層で の相対渦度のストレッチング、対流圏中層で相対渦度の鉛直移流により渦が 発達していたことがわかった.

PART III (第5章)では, Koseki et al. (2014)で実施された準理想化実 験を拡張し,ボルネオ島の地形がボルネオ渦の形成・発達に与える影響につい て調べるため,ボルネオ島の地形を(i) CNTL (起伏のある陸,現実地形),(ii) NoTopo (起伏のない陸),(iii) NoLand (起伏のない海),(iv) AquaMountain (起伏のある海)とした4通りで地形感度実験を実施した.初期値・境界値に用 いる大気場としては,再解析データJRA-25/JCDASを用いたコンポジット 解析から得た,強いコールドサージが吹いているケース(SS event)と気候値 (Climatology)の2通りを試した.SS eventのコンポジット場を初期値・境界値 として与えた実験では,いずれの地形の場合でもボルネオ渦は形成され,その あとの発達に関してもほとんど差が見られず,初期場のコールドサージがつく りだす風のシアーが十分だったといえる結果になった.一方で,Climatology のコンポジット場を初期値・境界値として与えた実験では,いずれの地形の場 合でもボルネオ渦は形成されたが,ボルネオ島を起伏のない海にした NoLand の実験では,ボルネオ渦が東進して衰弱し消滅した.陸地や起伏の存在がボ ルネオ渦を狭い海域にとどまらせる役割を担っていたといえる. 目 次

| 1 | はじ | うめに しんしょう しんしょ しんしょ | 13 |
|---|-----|---|----|
| | 1.1 | 海洋大陸 (Maritime Continent) | 13 |
| | 1.2 | 北半球冬季アジアモンスーン (Boreal winter monsoon) | 13 |
| | 1.3 | ボルネオ渦 (Borneo Vortex) | 15 |
| | 1.4 | 数値実験による研究 | 19 |
| | | 1.4.1 Trilaksono et al. (2012) のレビュー | 19 |
| | | 1.4.2 Koseki et al. (2014) のレビュー | 19 |
| | 1.5 | 赤道台風 Vamei | 23 |
| | | 1.5.1 観測事実 | 23 |
| | | 1.5.2 再解析データを用いた先行研究 | 27 |
| | | 1.5.3 数値実験による先行研究 | 27 |
| | 1.6 | 本研究の目的 | 32 |
| 2 | モラ | ^デ ル設定 | 33 |
| 3 | 200 | 7年1月に発生したボルネオ渦の再現実験 | 37 |
| Ū | 3.1 | 実験期間の選定 | 37 |
| | 3.2 | 数値実験の概要 | 38 |
| | 3.3 | 実験結果 | 38 |
| | | 3.3.1 半旬平均場で見た総観場 | 38 |
| | | 3.3.2 観測と再解析データとの比較 | 40 |
| | | 3.3.3 実験期間中の環境場 | 40 |
| | | 3.3.4 渦とともに動く座標系で見た渦の水平面図 | 44 |
| | | 3.3.5 渦強度の時間発展 | 47 |
| | | 3.3.6 軸対称平均した物理量で見た半径時間断面図 | 48 |
| | | 3.3.7 軸対称平均した物理量で見た高度時間断面図 | 50 |
| | | 3.3.8 軸対称平均した物理量で見た半径高度断面図 | 52 |
| | 3.4 | まとめと考察 | 54 |
| 4 | 赤道 | ≦台風 Vamei とボルネオ渦との高解像度比較数値実験 | 56 |
| | 4.1 | 実験設定 | 56 |
| | 4.2 | 実験結果 | 56 |
| | | 4.2.1 渦の水平面図による時間発展 | 57 |
| | | 4.2.2 渦強度の時間発展の比較 | 60 |
| | | 4.2.3 軸対称平均した物理量で見た半径時間断面図での比較 | 62 |
| | | 4.2.4 軸対称平均した物理量で見た高度時間断面図での比較 | 64 |
| | | 4.2.5 軸対称平均した物理量で見た半径高度断面図での比較 | 64 |
| | | 4.2.6 最盛期における渦度収支解析による比較 | 67 |

| | 4.3 | まとめと考察 | 69 |
|---|-----|-----------------------------------|----|
| 5 | ボル | マネオ渦に関する準理想化した地形感度実験 | 73 |
| | 5.1 | コールドサージイベントのコンポジット解析 | 73 |
| | 5.2 | 準理想化実験の実験設定 | 76 |
| | 5.3 | 地形感度実験の設定 | 76 |
| | 5.4 | SS event のコンポジット場を用いた地形感度実験の結果 | 78 |
| | | 5.4.1 渦の移動経路 | 78 |
| | | 5.4.2 渦強度の時間発展 | 79 |
| | | 5.4.3 軸対称平均した物理量で見た半径高度断面図 | 79 |
| | 5.5 | Climatology のコンポジット場を用いた地形感度実験の結果 | 82 |
| | | 5.5.1 渦の移動経路 | 82 |
| | | 5.5.2 渦強度の時間発展 | 82 |
| | | 5.5.3 軸対称平均した物理量で見た半径高度断面図 | 85 |
| | 5.6 | 渦度収支解析 | 86 |
| | 5.7 | まとめと考察 | 87 |
| 6 | おれ | っりに | 90 |
| Α | 渦中 | 心まわりの座標変換 | 92 |
| в | 200 | 7年1月に発生した3度のボルネオ渦 | 93 |
| | B.1 | 渦とともに動く座標系で見た水平面図 | 93 |
| | B.2 | 軸対称平均した物理量で見た半径高度断面図.......... | 93 |

図目次

| 1.1 | 海洋大陸の標高 [m]. Yoden et al. (2016) [28] より引用 | 13 |
|-----|--|----|
| 1.2 | 北半球冬季モンスーンの領域において雲分布や降水に影響を与える | |
| | 主要な総観規模擾乱の概略図.海陸循環に伴なった対流が海洋大陸 | |
| | には存在している. 北東モンスーンやコールドサージに伴なって降 | |
| | 水が強まる海岸線領域が点描で示されている.ハッチがかかった領 | |
| | 域は 11 月 1 日から 4 月 30 日までの降水量が 150cm を超えている場 | |
| | 所を示す (Cobb and Coleby, 1966). 国際冬季モンスーン観測期間 | |
| | (WMONEX: Winter Monsoon Experiment) 中に船舶観測が行なわ | |
| | れた海域も示されている.Johnson and Houze Jr. (1987) [10] より | |
| | 引用 | 14 |

| 1.3 | (左) JRA25/JCDAS から得られた,850hPa 面におけるボルネオ渦 | |
|-----|--|----|
| | 中心まわりの絶対渦度 (トーン) [10 ⁻⁵ s ⁻¹] と水平風速 (ベクトル) | |
| | [m/s] のコンポジット図.白太線は絶対渦度のゼロ線を示す.(右) | |
| | JRA25/JCDAS から計算した 850hPa 面における水平発散 (コンター | |
| | 間隔は10 ⁻⁶ s ⁻¹)とTRMM から得た時間降水量 (トーン) [mm/day] | |
| | のコンポジット図.実線(破線)は正(負)の値を示す. Cの記号は | |
| | コンポジットしたボルネオ渦の渦中心を示す. Koseki et al. (2014) | |
| | [12] より引用 | 16 |
| 1.4 | フィルター処理を施していない 925hPa の水平風の流線解析によっ | |
| | て得られたボルネオ渦の中心位置分布. Chang et al. (2005) [4] よ | |
| | り引用 | 17 |
| 1.5 | (上段) 対流指数 (CI: Convective Index) のコンポジット図: (a) サー | |
| | ジも渦もともに存在しない場合. (b) サージがなく渦が存在する場 | |
| | 合. (c) サージはあるが渦が存在しない場合. (d) サージも渦も存在 | |
| | する場合. (下段) 925hPa における水平風 (ベクトル) [m/s] と水平 | |
| | 発散 (トーン) [10 ⁻⁵ s ⁻¹] のコンポジット図: (e) サージも渦もともに | |
| | 存在しない場合. (f) サージがなく渦が存在する場合. (g) サージは | |
| | あるが渦が存在しない場合. (h) サージも渦も存在する場合. Chang | |
| | et al. (2005) [4] より引用 | 18 |
| 1.6 | 半旬ごとに時間平均,アンサンブル平均したモデル計算における降 | |
| | 水量 (トーン) [mm/h] と 850hPa 面における水平風 (ベクトル) [m/s]. | |
| | ユニットベクトル (10m/s, 10m/s) が各プロットの隅に描かれてい | |
| | る. Trilaksono et al. (2012) [24] より引用 | 20 |
| 1.7 | (a) 準理想化実験における計算領域. (b)-(k) 準理想化実験における | |
| | ボルネオ渦の時間発展.積分開始から 24 時間後から 240 時間後ま | |
| | で 24 時間ごとに,850hPa 面における水平風 (ベクトル) [m/s] を示 | |
| | している.(l) 24 時間ごとのボルネオ渦の中心経路. Koseki et al. | |
| | (2014) [12] より引用 | 21 |
| 1.8 | 準理想化実験におけるボルネオ渦の最盛期での軸対称半径高度断面 | |
| | 図: (a) 接線風速 [m/s], (b) 動径風速 [m/s], (c) 雲水と雲氷の混合 | |
| | 比 (トーン) [kg/kg] と鉛直風速 (コンター間隔は 0.005hPa h ⁻¹), (d) | |
| | 気温 (コンター) [K] と気温偏差 (トーン) [K]. 偏差は半径方向の平 | |
| | 均値からの差で定義. (d) における白太線は気温偏差のゼロ線を示 | |
| | す. (e) 海面更正気圧の軸対称平均半径成分. Koseki et al. (2014) | |
| | [12] より引用 | 22 |

| 1.9 | 準理想化実験におけるボルネオ渦の渦度収支解析. 850hPaにおける | |
|------|---|----|
| | 発達期での, (a) 水平移流項 (HADV), (b) 鉛直移流項 (VADV), (c) | |
| | ストレッチング項 (STRN), (d) 起き上がり項 (TILT), (e) 正味の強 | |
| | 制項の時間平均.実線 (破線) は正 (負) の値を示す.コンター間隔は | |
| | 10 ⁻⁶ s ⁻² である. (f)-(j), (k)-(o) は (a)-(e) と同じであるがそれぞれ, | |
| | 最盛期における 850hPa, 600hPa での結果である. (e), (j), (o) で | |
| | のトーンは絶対渦度を表わす. Cの記号は渦中心を示す. Koseki et | |
| | al. (2014) [12] より引用 | 24 |
| 1.10 | ベストトラックデータにおける台風 Vamei の強度と経路. 2001 年 | |
| | 12 月 26 日 12 時 UTC から 2002 年 1 月 1 日 6 時 UTC までの期間を | |
| | 示している. Chang et al. (2016) [6] より引用 | 25 |
| 1.11 | シンガポール付近に位置する赤道台風 Vamei の MODIS (Moderate | |
| | resolution Imaging Spectroradiometer) による 2001 年 12 月 27 日の | |
| | 衛星画像. Chang et al. (2016) [6] より引用 | 26 |
| 1.12 | QuickSCAT により観測された赤道台風 Vamei. 2001 年 12 月 26 日 | |
| | 22 時 32 分 UTC での観測.風向と風速がベクトルとトーンで示され | |
| | ている. Chang et al. (2016) [6] より引用 | 28 |
| 1.13 | NOGAPS (Navy Operational Global Atmospheric Prediction Sys- | |
| | tem) 1° × 1° データにおける 2001 年 12 月 20 日から 26 日までの 00 | |
| | 時 UTC での 850hPa 面における水平風速 (上段: ベクトル) と相対 | |
| | 渦度 (下段: コンター, 赤線が正, 緑線が負を示す). Chang et al. | |
| | (2003) [5] より引用 | 29 |
| 1.14 | $\sigma = 0.788$ 面におけるポテンシャル渦度 (トーン) [PVU],凝結熱 (赤 | |
| | 線) [K/h],水平風速 (矢羽) を示す.シミュレーション開始から (a) | |
| | 20 時間後,(b) 26 時間後,(c) 38 時間後,(d) 44 時間後のスナップ | |
| | ショット.注目に値するメソ対流渦をラベリングしており (C1 から | |
| | C4), C1 はのちに台風の中心となる主要なメソ対流渦である. なお, | |
| | この文献におけるシミュレーション開始時刻は 2001 年 12 月 24 日 | |
| | 00時 UTC である. Chambers and Li (2007) [3] より引用 | 30 |
| 1.15 | ある固定された北東-南西断面で図示された, シミュレートされた相 | |
| | 当温位 (コンター) [K],循環風 (ベクトル) とレーダ反射強度 (トー | |
| | ン) [dBZ].シミュレーション開始から (a) 0 時間後,(b) 9 時間後, | |
| | (c) 15 時間後, (d) 24 時間後, (e) 30 時間後, (f) 36 時間後を示す. | |
| | 各プロットの右隅にユニットベクトルが示されている. なお, この | |
| | 文献におけるシミュレーション開始時刻は 2001 年 12 月 25 日 12 時 | |
| | UTC である. Yi and Zhang (2010) [27] より引用 | 31 |

| 2.1 | 実験に使用した計算領域.カラートーンは Δx = 10km 実験におけ | |
|-----|--|-----|
| | るモデル地形の標高(m)を表わす.Domain 1 が 3 章での計算領域 | |
| | $(\Delta x = 20$ km, 115 × 103), Domain 2 が 4 章での計算領域 ($\Delta x =$ | |
| | 5km, 521 × 521), Domain 3 が 5 章での計算領域 ($\Delta x = 10$ km, | |
| | 301 × 301) である.なお,黒点線は104°Eと112°Eの経度線である. | 34 |
| 3.1 | 経度 104°E から 112°E の範囲で経度平均した,850hPa 面における | |
| | 相対渦度 (トーン) [s ⁻¹] の緯度時間断面図.2006 年 12 月から 2007 | |
| | 年2月までの期間,緯度方向は緯度 10°N から 10°S の範囲を示して | |
| | いる.NCEP FNL データより計算.モデル計算期間として選定し | |
| | た 40 日間を点線の矩形部分で示している. | 37 |
| 3.2 | 半旬ごとに時間平均・アンサンブル平均した 850hPa 面における相 | |
| | 対渦度 (トーン) [s ⁻¹] と水平風 (ベクトル) [m/s] の水平分布.計算 | |
| | 領域全体で示している | 39 |
| 3.3 | 再解析データ ERA-Interim とアンサンブル平均との比較. 850hPa | |
| | 面における相対渦度 (トーン) [s ⁻¹] と水平風 (ベクトル) [m/s] を示 | |
| | している.後述する3度のボルネオ渦の最盛期にあたる時間でのス | |
| | ナップショット. (a) event1 での最盛期 (2007 年 1 月 4 日 12 時 UTC), | |
| | (b) event2 での最盛期 (2007 年 1 月 13 日 12 時 UTC), (c) event3 で | |
| | の最盛期 (2007 年 1 月 26 日 12 時 UTC).左列が ERA-Interim の結 | |
| | 果で,右列がアンサンブル平均の結果である. モデル計算領域全体 | |
| | で描画 | 41 |
| 3.4 | ゾンデデータ,再解析データ,アンサンブル平均での (a)-(c) 東西風 | |
| | 速 (トーン) [m/s] および (d)-(e) 南北風速 (トーン) [m/s] の比較を示 | |
| | した高度時間断面図. ゾンデデータは3度のボルネオ渦がもっとも | |
| | 接近していた Kuching の観測点データで代表. ほかのデータはもっ | |
| | とも近接した点でのデータで図示. 位置情報は図中に明記. (a), (d) | |
| | で白抜きになっている箇所は観測の欠損. | 42 |
| 3.5 | 経度104°Eから112°Eで経度平均を取った各種物理量のアンサンブ | |
| | ル平均の緯度時間断面図 (左) とその時間平均 (右): (a) 850hPa 面 | |
| | における相対渦度 (トーン) $[s^{-1}]$ と水平風速 (ベクトル) $[m/s]$, (b) | |
| | 850hPa 面における南北風成分 [m/s], (c) 時間雨量 [mm/h], (d) 外 | |
| | 同き長波放射 (OLR) [W/m ²] である. | 43 |
| 3.6 | event1のボルネオ渦の時間発展、渦とともに動く座標糸で渦中心か | |
| | ら 400km 四方を 描画. 850hPa 面における 相対 満度 (トーン) $[s^{-1}]$ と | |
| | 水平風 $(\sim \rho \wedge \nu)$ [m/s] である、同心円は内側から順に、渦中心か | |
| | ら 100km, 200km, 300km, 400km の位直を表わす. (a) は渦追跡開 | 4.5 |
| | 始時刻, (b)-(l) は 00UTU におけるスナッフショット | 45 |

| 3.7 | 3度のボルネオ渦の渦中心の移動経路.黒線がevent1,赤線がevent2, 素額が growt2のボルネオ湯の移動経路である。カ印(●)が発生地 | |
|------|---|-----|
| | 自 w^{μ} events の w^{μ} 本 a 個の ϕ 動 起始 c のる、 N μ (\bigcirc) が 光 土 地 占 四 μ (\bigcirc) が 消滅 地 占 で ある マーカー 列 け そ の 地 占 に お け る | |
| | 点,四月中(\blacksquare)が相滅地点でのる。 $*$ β 何はての地点における ボルネオ馮山心での 850bPs 面での相対温度 [-1]の大きさを表わす | |
| | ホルネオ禍中心にの $\delta_{\text{50}\text{III}}$ a 面 $CO(h) 衲 [6] [5] [0) (2) (2) (2) (2) (2) (2) (2) (2) (2) (2$ | |
| | デ相測占である Kuching の相測占を表わす | 46 |
| 28 |) 観閲点 $C = 0$ S Ruening の観閲点 $C = 0$ 9. 過山心における相対温度 (850b Pa) (赤線) $[z^{-1}]$ と海面再正気圧 (緑 | 40 |
| 0.0 | 福中心にものる相対禍及 (650 III a) (亦称) $[5]$ こ海面交正 XL (称 線) $[h P_a]$ の時系列 ハッチがわかった期間は渦が友友していたい期 | |
| | [III a] の内沢列, ハワアルルカラに対向は何か行任していない対間を示す。左から順に ovent1 ovent2 ovent3 の過の強度の時間変 | |
| | 同と小り、 2π の強度に event1, event2, event3の個の強度の時間反 Ψ ピンクのシェードがかかった期間はそれぞれ ovent1における | |
| | R 法 (Λ) 最成 (R) 減 存 (R) の (R) (R) (R) (R) (R) (R) (R) (R) (R) (R) (R) (R) $(R$ | |
| | 完定新 (R) , 取温新 (D) , 機変新 (O) , event2 におり 3元定新 (D) , 最成期 $(F) 減衰期(F) ovent3 における発達期(C) 最成期(H)$ | |
| | 取血病(L), 成役病(L), eventsにおりる見足病(C), 取血病(L), 減衰期(L) である。詳しくけ太文を参昭のこと | 47 |
| 3.0 | ind (1) このふ、計して (本人 こ | -11 |
| 0.5 | $[s^{-1}]$ (c)時間雨量 [mm/h]の半径時間断面図 ハッチがかかった期間 | |
| | は渦が存在しなかった期間を表わす。下から上に向かって順にevent1 | |
| | event2 event3のボルネオ渦の時間変化を示す. | 49 |
| 3.10 | 軸対称平均した (a) 相対渦度 $[s^{-1}]$. (b) 鉛直風速 $[m/s]$. (c) 水平収 | 10 |
| 0.10 | | |
| | ずれも渦中心から半径 100km 圏内で半径平均している. ハッチがか | |
| | かった期間は渦が存在しなかった期間を表わす. 左から順に event1. | |
| | event2. event3のボルネオ渦の時間変化を表わす. | 51 |
| 3.11 | event1のボルネオ渦に関する軸対称平均した半径高度断面図.発達 | |
| | 期,最盛期,減衰期の3フェーズ(図3.8のAからCに対応する期間) | |
| | で時間平均した各種物理量を示している.(a)-(c) が接線風速 [m/s], | |
| | (d)-(f) が気温偏差 (トーン) と二次循環 (動径風速+鉛直風速, ベク | |
| | トル), (g)-(i) が水物質の混合比 [kg/kg], (j)-(l) が海面更正気圧の | |
| | 軸対称平均半径成分である. | 53 |
| 4.1 | 積分開始 (FT=0h) から終了時刻 (FT=120h) まで 12 時間ごとに図 | |
| | 示した,925hPa 面における水平風速 (ベクトル) [m/s] と時間雨量 | |
| | (トーン) [mm/h] の水平面図の時間発展.赤道台風 Vamei の場合. | |
| | 計算領域全体で描画 | 58 |
| 4.2 | 図 4.1 と同じ. ただし, BVevent1 の場合 | 59 |

- 4.3 モデルシミュレートされた渦の移動経路. (a) 赤道台風 Vamei の場合. (b) BVevent1 の場合. 丸印 (●) は積分開始時刻での位置,四角印 (■) は積分終了時刻での位置を示す. マーカー列はその地点における渦の最大接線風速 [m/s] を示す. バツ印 (×) は 00UTC における位置を示し,日付も併記している. また,赤道台風 Vamei の経路図には,JMA (赤線) および JTWC (青線) によるベストトラックデータをもとにした台風の移動経路も示している.
- 4.4 モデルシミュレートされた (a), (b) 赤道台風 Vamei, (c), (d) BVevent1 の渦強度変化. (a), (c): 渦中心から半径 100km 圏内で半径平均した 850hPa 面における相対渦度 (赤線) [s⁻¹] と渦中心における中心気圧 (緑線) [hPa] の時系列.赤道台風 Vamei の場合には,JMA および JTWC によるベストトラックデータを基づく推定気圧の時間変化も あわせて示している.水色の点線が JMA,青色の点線が JTWC の ベストトラックデータ.丸印 (●) は 00,06,12,18UTC における位置 を示している.また,三角印 (▼) は気圧最低の位置を示す.(b),(d): 最大接線風速 (赤線) [m/s] と最大風速を取る半径 (黒線) [km].青の 点線は JTWC のベストトラックデータによる最大風速.Typhoon のカテゴリーに達するための基準となる 32.9m/s に線を引いている.61

60

- 4.6 軸対称平均した (a) 相対渦度 [s⁻¹], (b) 鉛直風速 [m/s], (c) 非断熱加熱 [K/s], (d) 水物質の総合計の混合比 [kg/kg] の高度時間断面図.
 いずれも渦中心から半径 100km 圏内で半径平均している. 黄色の実線で囲った期間は渦の最盛期として選定した期間であり,緑の点線で囲った期間は渦の最発達期として選定した期間である. 65
- 4.8 (左)赤道台風 Vamei,(右) BVevent1 の渦に関する軸対称平均した
 半径高度断面図. それぞれの渦の最盛期にあたる期間で時間平均した
 た各種物理量を描画している.(a),(b) が接線風速 [m/s],(c),(d)
 が気温偏差(トーン)と二次循環(動径風速+鉛直風速,ベクトル),
 (e),(f) が水物質の混合比 [kg/kg],(g),(h) は海面更正気圧の軸対称
 平均半径成分である.

- 4.9 (上2段)赤道台風 Vamei, (下2段) BVevent1の渦に関する渦度収支 解析. それぞれの渦がもっとも発達した期間で時間平均した各項の 水平分布を示している. (a), (g) が水平移流項 (HADV), (b), (h) が 鉛直移流項 (VADV), (c), (i) が相対渦度のストレッチング (STRN), (d), (j) が起き上がり項 (TILT), (e), (k) が残差項 (RESIDUAL), (f), (1) が渦度の時間変化項 (DVOR) (トーン), および相対渦度の分布 (コンター間隔は 5.0×10⁻⁴s⁻¹). DVOR のみカラーバーが異なるこ とに注意.
- 4.10 (上2段)赤道台風 Vamei, (下2段) BVevent1の渦に関する渦度収 支解析. それぞれの渦がもっとも発達した期間で時間平均した各項 の鉛直分布を示している. 渦中心から南北に 20km 圏内で南北平 均している. (a), (g) が水平移流項 (HADV), (b), (h) が鉛直移流項 (VADV), (c), (i) が相対渦度のストレッチング (STRN), (d), (j) が 起き上がり項 (TILT), (e), (k) が残差項 (RESIDUAL), (f), (l) が 渦度の時間変化項 (DVOR) (トーン), および相対渦度の分布 (コン ター間隔は 5.0 × 10⁻⁴s⁻¹). DVOR のみカラーバーが異なることに 注意.

70

71

- 5.1 Koseki et al. (2014) [12] で定義された, 1981 年から 2008 年までの 28 年間の 12 月の CS index を示す. 黒実線は climatology (平均値 μ) を示し,黒点線は平均値 ± 標準偏差 ($\mu \pm \sigma$)を表わす. 平均値 μ は $\mu = 9.7$ m/s であり,標準偏差 σ は $\sigma = 2.7$ m/s であった. ハッチが かかった期間は SS event に該当する期間. なお, CS index は経度 110°E から 115°E,緯度 7.5°N から 12.5°N の範囲で囲まれた矩形領 域で領域平均した 850hPa 面における日平均風速の大きさで定義さ れている.
- 5.2 JRA-25/JCDAS から計算された 12 月の 850hPa 面における (a)-(c) 水平風速 (ベクトル) [m/s], (d)-(e) 絶対渦度 (コンター間隔は 3 × 10⁻⁶s⁻¹). (a), (d) が気候値, (b), (e) が SS event, (c), (f) が NS event のコンポジット図. 経度 90°E から 130°E, 緯度 10°S から 20°N の範 囲で示している. なお,青点線の矩形領域は CS index を計算した 領域 (経度 110°E から 115°E, 緯度 7.5°N から 12.5°N の範囲) を示す. 75

| 5.4 | 地形感度実験における渦の移動経路.SS event の場合.(a) CNTL, | |
|------|---|----|
| | (b) NoTopo, (c) NoLand, (d) AquaMountain の結果. 丸印 (●) が積 | |
| | 分開始24時間後の位置,四角印(■)が積分終了時刻での位置.マー | |
| | カー列は,渦中心から半径 100km 圏内で平均した 850hPa 面におけ | |
| | る相対渦度 [s ⁻¹] を示す.また,バツ印 (×) は 00UTC における位置 | |
| | を表わす | 78 |
| 5.5 | 地形感度実験における渦強度の時間発展.SS event の場合.(a) 渦 | |
| | 中心から半径 100km 圏内で半径平均した相対渦度 (850hPa) [s ⁻¹] | |
| | と (b) 渦中心における海面更正気圧 [hPa] の時系列. CNTL (黒線), | |
| | NoTopo (赤線), NoLand (緑線), AquaMountain (青線)の4実験の | |
| | 結果を示す. 点描がかかった期間は local time で 00LT から 12LT に | |
| | 対応する.点線で囲われた期間は図 5.6 および図 5.10 で示した期間 | |
| | に対応し, 2006 年 12 月 20 日 12 時 UTC から 21 日 12 時 UTC まで | |
| | の1日間である | 80 |
| 5.6 | 軸対称平均した半径高度断面図. SS event の場合. 2006 年 12 月 20 | |
| | 日 12 時 UTC から 21 日 12 時 UTC までの 1 日平均で示している.左 | |
| | 列から順に CNTL, NoTopo, NoLand, AquaMountain の結果. (a)- | |
| | (d) が接線風速 [m/s], (e)-(h) が気温偏差 (トーン) [K] と二次循環 | |
| | (動径風速+鉛直風速 [m/s],ベクトル), (i)-(l) が水物質の混合比 | |
| | [kg/kg], (m)-(p) が海面更正気圧 [hPa] の軸対称平均半径成分である. | 81 |
| 5.7 | 図 5.4 と同じ. ただし, Climatology の場合. NoLand のみ, 四角印 | |
| | (■) は渦が消滅する直前の時刻である 2006 年 12 月 22 日 18 時 UTC | |
| | の位置を示す | 83 |
| 5.8 | 図 5.5 と同じ. ただし, Climatology の場合. 点線で囲われた期間は | |
| | 図 5.9 および図??で示した期間に対応し,2006 年 12 月 21 日 18 時 | |
| | UTC から 22 日 18 時 UTC までの 1 日間である | 84 |
| 5.9 | 図 5.6 と同じ. ただし, Climatology の場合で, 2006 年 12 月 21 日 | |
| | 18 時 UTC から 22 日 18 時 UTC までの 1 日平均で示したもの | 85 |
| 5.10 | SS event のコンポジット場を用いた地形感度実験の渦度収支解析の | |
| | 結果.900hPa 面における水平面図を示している.左列から CNTL, | |
| | NoTopo, NoLand, AquaMountainの結果. 上段から順に (a)-(d) が | |
| | 相対渦度の時間変化項 (DVOR) (トーン) および相対渦度 (コンター | |
| | 間隔は 2.0 × 10 ⁻⁴ s ⁻¹) (e)-(h) が水平移流項 (HADV), (i)-(l) が鉛直 | |
| | 移流項 (VADV), (m)-(p) が相対渦度のストレッチング項 (STRN), | |
| | (q)-(t) が起き上がり項 (TILT), (u)-(x) が残差項 (RESIDUAL) であ | |
| | る.いずれも単位は s ⁻² である.渦中心から 100km 四方で描画. . | 88 |
| 5.11 | 図 5.10 と同じ.ただし,渦中心から南北に 20km 圏内で南北平均し | |
| | た東西断面図 | 89 |

- B.1 event2のボルネオ渦の時間発展. 渦とともに動く座標系で渦中心から400km四方を描画. 850hPa面における相対渦度(トーン)[s⁻¹]と水平風(ベクトル)[m/s]である. 同心円は内側から順に, 渦中心から100km, 200km, 300km, 400kmの位置を表わす. (a) は渦追跡開始時刻, (b)-(i) は 00UTC におけるスナップショット.
- B.2 event3のボルネオ渦の時間発展.渦とともに動く座標系で渦中心から400km四方を描画.850hPa面における相対渦度(トーン)[s⁻¹]と水平風(ベクトル)[m/s]である.同心円は内側から順に,渦中心から100km,200km,300km,400kmの位置を表わす.(a)は渦追跡開始時刻,(b)-(f)は00UTCにおけるスナップショット.

- B.3 event2のボルネオ渦に関する軸対称平均した半径高度断面図.発達期,最盛期,減衰期の3フェーズ(図3.8のDからFに対応する期間)で時間平均した各種物理量を示している.(a)-(c)が接線風速[m/s],(d)-(f)が気温偏差(トーン)と二次循環(動径風速+鉛直風速,ベクトル),(g)-(i)が水物質の混合比[kg/kg],(j)-(l)が地表海面更正気圧である.
- B.4 event3のボルネオ渦に関する軸対称平均した半径高度断面図.発達期,最盛期,減衰期の3フェーズ(図3.8のGからIに対応する期間)で時間平均した各種物理量を示している.(a)-(c)が接線風速[m/s],(d)-(f)が気温偏差(トーン)と二次循環(動径風速+鉛直風速,ベクトル),(g)-(i)が水物質の混合比[kg/kg],(j)-(l)が地表海面更正気圧である.

1 はじめに

1.1 海洋大陸 (Maritime Continent)

海洋大陸 (Maritime Continent) と呼ばれる領域がある (図 1.1). インドネシア からニューギニア島にかけての諸島や海洋を含めた領域のことを指す. 海洋大陸 では年間を通じて多大な降雨があり,地球大気の熱源域として地球の気候システ ムに影響を及ぼしている.赤道直下の熱帯域に点在する島々の複雑地形とさまざ まな総観規模の擾乱とが相互作用することによって,独自の気象システムを形成 している.ここでは特に,北半球冬季のアジアモンスーンが吹く季節に着目して, その期間におけるこの地域で主要となる総観規模の擾乱について述べていくこと にする.



図 1.1: 海洋大陸の標高 [m]. Yoden et al. (2016) [28] より引用.

1.2 北半球冬季アジアモンスーン (Boreal winter monsoon)

図 1.2 は北半球冬季アジアモンスーン期における主要な総観的な擾乱を示す (Johnson and Houze Jr., 1987 [10]). 北半球冬季アジアモンスーン期におもに見ら れる総観規模の擾乱としては、コールドサージ、赤道越えのモンスーン、それに ボルネオ渦などがある. コールドサージは、ユーラシア大陸に発達する寒冷なシ



図 1.2: 北半球冬季モンスーンの領域において雲分布や降水に影響を与える主要な 総観規模擾乱の概略図.海陸循環に伴なった対流が海洋大陸には存在している.北 東モンスーンやコールドサージに伴なって降水が強まる海岸線領域が点描で示さ れている.ハッチがかかった領域は11月1日から4月30日までの降水量が150cm を超えている場所を示す (Cobb and Coleby, 1966).国際冬季モンスーン観測期間 (WMONEX: Winter Monsoon Experiment)中に船舶観測が行なわれた海域も示さ れている.Johnson and Houze Jr. (1987) [10]より引用.

ベリア高気圧を起源として突発的あるいは波状的に生じる急激な寒気移流を指す. 日本では寒波と呼ばれるもので,このような寒気の移流は中緯度域のみにとどま らず,中国南部や南シナ海,さらには赤道インドネシアや南半球にまで到達する こともある.ここでは,低緯度域にまで侵入するものを特にコールドサージと呼 ぶことにする.

寒気の吹き出しは大陸起源であるために寒冷で乾燥しているが,途中で海を越 える際には海面からの水蒸気の供給を受けて気団変質して湿潤化するため,風下 にあたる領域では大雨をもたらすことがある (Johnson and Houze Jr., 1987 [10], Trilaksono et al., 2012 [24]). なじみのある現象でいえば,日本では,大陸から吹 き出した寒気が日本海を越え,日本海の沿岸部の各所に豪雪をもたらすことがよ く知られている.

1.3 ボルネオ渦 (Borneo Vortex)

北半球冬季のアジアモンスーンの季節に特徴的に見られる大陸からの寒気の吹 き出し (コールドサージ) は南シナ海のほうにまで進行し,海洋大陸にまで達する ことがある.この際にしばしば,ボルネオ島の西岸付近にボルネオ渦と呼ばれる, 総観スケールからメソ α スケールの低気圧性の循環をつくりだすことが知られて いる (Cheang, 1977 [7]; Lau and Chang, 1987 [13]; Johnson and Houze, 1987 [10]; Chang et al., 2003 [5]; Trilaksono et al., 2012 [24]).ボルネオ渦は,コールドサー ジにより力学的に強制を受けるという点で,典型的な熱帯低気圧や台風とは異なっ ている (Koseki et al., 2014 [12]).

Koseki et al. (2014) [12] では, 1981 年から 2008 年までの 12 月を対象として, JRA25/JCDAS から計算された,強いコールドサージが吹いていた期間中に発生 していたボルネオ渦に関して渦中心をそろえてコンポジットし,その渦の水平構 造を調べ特徴を述べている (図 1.3). コンポジットされたボルネオ渦の風速場は非 軸対称的であり,強いコールドサージに伴なって,渦の北東部分で強い北東風が吹 いている.また,絶対渦度の最大が渦中心からわずかに北西にずれた位置にある. もっとも強い水平収束が渦の北側に見られ,そこは渦循環と北東から吹くコール ドサージとが合流する領域である.それと整合するように,降水の強い領域も渦 の北側や北西側に見られる.

ボルネオ渦はおもにボルネオ島の北西海岸付近に発生しやすい. Chang et al. (2005) [4] では, 1979/80 年から 2000/01 年までの 21 の冬の期間を対象に, フィル ター処理を施していない NCEP-NCAR 再解析データの 00UTC での風速場を用い た流線解析に基づいて, 閉じた低気圧性循環の中心を同定した. 渦中心の頻度分 布が図 1.4 にまとめられている. もっとも渦中心が現われるのはボルネオ島の西岸 に平行な北東-南西領域であり, 緯度 1.5°N, 経度 111°E 付近で 21 の冬の期間にお よそ 120 以上出現している. このように, ボルネオ渦は地理的にかなり限られた 領域にのみ発生する特有の渦であることがわかる.



図 1.3: (左) JRA25/JCDAS から得られた,850hPa 面におけるボルネオ渦中心ま わりの絶対渦度 (トーン) $[10^{-5}s^{-1}]$ と水平風速 (ベクトル) [m/s] のコンポジット図. 白太線は絶対渦度のゼロ線を示す.(右) JRA25/JCDAS から計算した850hPa 面 における水平発散 (コンター間隔は $10^{-6}s^{-1}$) と TRMM から得た時間降水量 (トー ン) [mm/day] のコンポジット図.実線 (破線) は正 (負) の値を示す.C の記号はコ ンポジットしたボルネオ渦の渦中心を示す.Koseki et al. (2014) [12] より引用.



図 1.4: フィルター処理を施していない 925hPa の水平風の流線解析によって得られたボルネオ渦の中心位置分布. Chang et al. (2005) [4] より引用.

ボルネオ渦はしばしば海洋大陸で激しい降水をもたらすことがある. Chang et al. (2005) [4] ではコンポジット解析により,海洋大陸付近で見られる総観規模擾乱 間の相互作用が対流活動に与える影響を調べている. 図 1.5 は,ボルネオ渦とコー ルドサージが対流活動に与える影響を示したものである. サージも渦もともに存 在しない場合 (図 1.5(a), (e)),全体的に対流活動は抑制され,弱い発散域になって いる.サージがなく渦が存在する場合 (図 1.5(b), (f)) には,赤道南シナ海に位置す るボルネオ渦が北東からのモンスーンによる下層の水蒸気の輸送を阻害して対流 活動が活発になる. 逆にマレーシアからスマトラ島,ジャワ島にかけての海岸部 では対流活動が抑制される. 渦がなくサージが存在する場合 (図 1.5(c), (g)) には, サージは赤道南シナ海での対流活動を抑制するようにはたらき,逆にマレーシア やスマトラ島,ジャワ島にかけての周囲の赤道域での対流活動を強める. サージ も渦も存在する場合 (図 1.5(d), (h)) には,赤道南シナ海での対流活動がもっとも 強くなる.



図 1.5: (上段) 対流指数 (CI: Convective Index) のコンポジット図: (a) サージも渦 もともに存在しない場合. (b) サージがなく渦が存在する場合. (c) サージはある が渦が存在しない場合. (d) サージも渦も存在する場合. (下段) 925hPa における 水平風 (ベクトル) [m/s] と水平発散 (トーン) $[10^{-5}s^{-1}]$ のコンポジット図: (e) サー ジも渦もともに存在しない場合. (f) サージがなく渦が存在する場合. (g) サージは あるが渦が存在しない場合. (h) サージも渦も存在する場合. Chang et al. (2005) [4] より引用.

ボルネオ渦は、コールドサージとボルネオ島の複雑地形との相互作用の結果で あるシアー渦度と収束によって維持されるといわれている (Chang et al., 2003 [5]). しかしながら一方で、Lim and Chang (1981) [14] では、赤道β 平面の力学で地形 の存在がなくても赤道南シナ海での渦発生が説明できるとしている.

1.4 数値実験による研究

ボルネオ渦は古くから知られている現象ではあったが,観測網の不十分さから, ボルネオ渦に対する認識や理解はあまり進んでいなかった.しかし,近年になっ てそれに対する認識や理解は,データ解析や数値実験により進歩してきた.ここ では,数値実験によるボルネオ渦の先行研究の例を紹介する.

1.4.1 Trilaksono et al. (2012) のレビュー

Trilaksono et al. (2012) [24] では、ジャカルタで 2007 年 2 月はじめに発生した 豪雨事例に関して、気象庁非静力学モデルを用いた数値実験を行なった。時間ず らしアンサンブル法という手法を用いて 2007 年 1 月および 2 月の 2ヶ月間を対象 とした数値実験を行ない、豪雨が発生した期間およびその前後での総観場の解析 を半旬平均場を用いて行なった。ジャカルタ豪雨のトリガーとなった、低温偏差を 伴なった赤道を越えるようなコールドサージが吹く直前に、典型的ともいえるボ ルネオ渦が存在していたことを半旬平均場で確認している (図 1.6 (c) 参照). 彼ら はその渦の水平スケールを約 1,000km, 鉛直スケールを約 3km と見積もっている.

1.4.2 Koseki et al. (2014) のレビュー

Koseki et al. (2014) [12] では北半球冬季アジアモンスーン期に吹くコールドサージの環境下で,ボルネオ渦がどのように発達するのかを調べるために準理想化実験¹と呼ばれる数値実験を,気象庁非静力学モデルを用いて,水平解像度 $\Delta x = 10$ km で行なった.彼らが行なった手順は以下の通りである.まず,再解析データJRA25/JCDASを用いてコールドサージイベントを定義して抽出し,コールドサージが吹く環境場のコンポジット平均を得た.その結果,コールドサージが絶対渦度と水蒸気を赤道南シナ海に供給し,ボルネオ渦がスピンアップしやすく,また,積雲対流が維持されやすい環境をもたらしていることがわかった.つぎにその大気場を初期値,境界値として与え続ける技巧により,コールドサージが持続的に吹き続ける環境をつくりだし,ボルネオ渦が形成・発達するかどうかを調べる数値実験を行なった.その結果,図1.7のように,ボルネオ渦が発達するようすを再現することができた.

再現されたボルネオ渦の最盛期における軸対称構造は,以下の図 1.8 のように なっている.(a)は接線風速,(b)は動径風速を示しており,これを典型的な台風

¹彼らは、初期値・境界値としてはコールドサージが吹き続ける理想的な大気場を使用しているが、地形分布などは現実的な地形を使用しているため、「準」理想化実験と呼んでいる (Koseki et



図 1.6: 半旬ごとに時間平均, アンサンブル平均したモデル計算における降水量 (トーン) [mm/h] と 850hPa 面における水平風 (ベクトル) [m/s]. ユニットベクト ル (10m/s, 10m/s) が各プロットの隅に描かれている. Trilaksono et al. (2012) [24] より引用.



図 1.7: (a) 準理想化実験における計算領域. (b)-(k) 準理想化実験におけるボルネオ 渦の時間発展. 積分開始から 24 時間後から 240 時間後まで 24 時間ごとに,850hPa 面における水平風 (ベクトル) [m/s] を示している. (l) 24 時間ごとのボルネオ渦の 中心経路. Koseki et al. (2014) [12] より引用.



図 1.8: 準理想化実験におけるボルネオ渦の最盛期での軸対称半径高度断面図: (a) 接線風速 [m/s], (b) 動径風速 [m/s], (c) 雲水と雲氷の混合比 (トーン) [kg/kg] と鉛 直風速 (コンター間隔は 0.005hPa h⁻¹), (d) 気温 (コンター) [K] と気温偏差 (トー ン) [K]. 偏差は半径方向の平均値からの差で定義. (d) における白太線は気温偏差 のゼロ線を示す. (e) 海面更正気圧の軸対称平均半径成分. Koseki et al. (2014) [12] より引用.

の構造と比較して彼らは述べている.24m/sを超える接線風速が半径 50km 以内で 見てとれるが、これは典型的な台風に匹敵するものである.しかし、その強い接 線風速は対流圏下層にのみ制限され、高度が高くなるにつれて急速に弱まってい くという鉛直方向に浅い構造を指摘している.動径風速の分布および強さは典型 的な台風と同等であると指摘している.(c)は雲水・雲氷の混合比および鉛直 p速 度、(d)は気温偏差を示している.渦中心付近の対流活動に伴なって潜熱解放によ る高温偏差(暖気核)や強い上昇流、凝結に伴なって生成された雲水・雲氷の大き な領域が見てとれる.また、シミュレートされた渦には眼の領域がなく、地表気 圧の降下量もさほど大きくないことから、典型的な成熟した台風とは異なる構造 をもった渦であると指摘している.

また,彼らは再現されたボルネオ渦に関して,渦強度の時間変化から発達期,最 盛期,減衰期のようにライフサイクルのなかで位置づけをし,おもに最盛期にお ける渦に関して,渦度収支解析を実施した.その結果が以下の図1.9に示されてい る.彼らは(c)や(h)で見られるような下層での相対渦度のストレッチングと対流 圏中層にまで渦度を輸送する鉛直移流の効果(l)がおもに,鉛直方向に浅い構造を もつメソαスケールの低気圧性の渦を維持・発達させているメカニズムだとした.

1.5 赤道台風 Vamei

ボルネオ渦は典型的には浅い鉛直構造をもつが、ときに深い鉛直構造をもち、 typhoonのカテゴリーにまで発達することがある.それが、ボルネオ渦とコール ドサージとの相互作用の極端な一例として、typhoonのカテゴリーにまで唯一発 達した赤道台風 Vamei である.以下でまずは観測事実に基づいて赤道台風 Vamei についての概要を述べ、そのあと先行研究により明らかになった点に関して、再 解析データを用いた研究と数値実験を用いた研究とを紹介する.

1.5.1 観測事実

赤道台風 Vamei は,2001 年 12 月 27 日 00 時 UTC に赤道南シナ海,シンガポー ルの東およそ 50km の海上で,緯度 1.5°N というきわめて赤道に近い低緯度で発生 した台風である.古典的な台風の教科書では赤道付近では台風は発生しにくいと されていただけに,赤道台風 Vamei の発生は驚きをもって迎えられた.

JTWC (Joint Typhoon Warning Center) が発表しているベストトラックデータ をもとにした赤道台風 Vamei の強度と経路を以下の図 1.10 で示す.まず,2001 年 12月 26日 12時 UTC の時点で tropical depression のカテゴリーと認定された.そ の 6時間後には tropical storm のカテゴリーになり,さらに 6時間後の 27日 00時 UTC において typhoon のカテゴリーに格上げされた.その後さらに西進してマ

al., 2014 [12]).



図 1.9: 準理想化実験におけるボルネオ渦の渦度収支解析. 850hPa における発達 期での, (a) 水平移流項 (HADV), (b) 鉛直移流項 (VADV), (c) ストレッチング項 (STRN), (d) 起き上がり項 (TILT), (e) 正味の強制項の時間平均. 実線 (破線) は 正 (負) の値を示す. コンター間隔は 10⁻⁶s⁻² である. (f)-(j), (k)-(o) は (a)-(e) と同 じであるがそれぞれ, 最盛期における 850hPa, 600hPa での結果である. (e), (j), (o) でのトーンは絶対渦度を表わす. Cの記号は渦中心を示す. Koseki et al. (2014) [12] より引用.



図 1.10: ベストトラックデータにおける台風 Vamei の強度と経路. 2001 年 12 月 26 日 12 時 UTC から 2002 年 1 月 1 日 6 時 UTC までの期間を示している. Chang et al. (2016) [6] より引用.

レー半島に上陸したあと急速に弱まり, tropical depression のカテゴリーにまで引 き下げられた.スマトラ島に再上陸したあとベンガル湾に抜け,湾中央で一度再 発達するも,2002年1月1日06時UTCで消滅した.Typhoonのカテゴリーとし ていられたのはわずかに12時間だけであった.

赤道台風 Vamei の発見はいくぶんか偶発的であった.はじめは日本の気象庁に より tropial storm のカテゴリーとして区分されていたが,のちにハワイにある JTWC により typhoon のカテゴリーに格上げされた.これはアメリカ海軍の船舶 による観測事実があったためで,最大風速は 39m/s,瞬間的には 54m/s の風が吹 いたことが報告されている.また,MODIS 衛星画像による台風 Vamei のようす が以下の図 1.11 に示されている.渦の中心は緯度 1°N と推定されるが,雲に隠れ て眼ははっきりとは確認できない.台風の大きさはいくぶんか小さいが,スパイ ラル状の雲バンドが渦中心付近から広がっており,渦に伴なう循環が南半球にま で及んでいることがわかる.台風の強さになってから上陸するまでの期間が短く, 地上観測や衛星画像からの強度の推定は困難であったと思われる.もしもアメリ カ海軍の船舶がその場に在中していなければ,JTWC も typhoon へ格上げするこ とはなかったであろう.その意味で,赤道台風 Vamei の発見は偶発的なのである.

赤道台風 Vamei の強度とコールドサージとの関係を示す事実が QuickSCAT に よる観測から見てとれる.図 1.12 は,2001 年 12 月 26 日 22 時 36 分 UTC におい



図 1.11: シンガポール付近に位置する赤道台風 Vameiの MODIS (Moderate resolution Imaging Spectroradiometer) による 2001 年 12 月 27 日の衛星画像. Chang et al. (2016) [6] より引用.

て QuickSCAT で観測された赤道台風 Vamei で,同時に赤道南シナ海に吹き込ん でくるコールドサージの存在も捉えられている.台風の南側の周辺では,10m 高 度での風速は 27m/s を超えていることが見てとれる.

1.5.2 再解析データを用いた先行研究

この赤道台風 Vamei に関して,最初に論じたのは Chang et al. (2003) [5] である. 彼らは再解析データを用いて,赤道台風 Vamei が形成された理由に関して,ボル ネオ渦が赤道南シナ海の狭い海域にとどまり続けたことと,そこに1週間にわたっ てコールドサージが吹き続け,渦が台風に発達するまでに十分な絶対渦度を供給 したことを指摘した.以下, Chang et al. (2003) [5] にしたがって赤道台風 Vamei の形成の経過を述べていく.

赤道台風形成のまえの総観場の時間経過が以下の図 1.13 に示されている.これは 水平解像度 1°×1°の NOGAPS (Navy Operational Global Atmospheric Prediction System) データによる 850hPa における水平風と相対渦度を1日ごとに示した時系 列である.まず,2001年12月19日から南シナ海上で急速にコールドサージが発達 し,ボルネオ島の西岸,緯度 3°N 付近にボルネオ渦が形成された (図略).そのあ と,ボルネオ渦はボルネオ島の海岸線に沿って赤道方向に南下していった.21日 になると,渦の中心は海岸から離れた海上に移動し,その状態が数日間継続した. 渦が狭い赤道南シナ海にとどまり続けた一方で,強い北東風のコールドサージが 渦の北西部をわずかにかすめる形で持続していた.それにより赤道越えのサージ は渦に巻き付く格好になり,まるでこどもが遊ぶ独楽の回転のように,急速に反 時計まわりの回転をスピンアップさせる結果をもたらし,これが赤道台風 Vamei の発達へとつながったと彼らは述べている.

1.5.3 数値実験による先行研究

これまでにいくつかの研究グループが赤道台風 Vamei の数値シミュレーション を行なってきた.たとえば,Juneng et al. (2007) [11], Tangang et al. (2007) [23], Chambers and Li (2007) [3], Yi and Zhang (2010) [27], Loh et al. (2011) [15] な どが挙げられる.Loh et al. (2011) [15] では MM5 を用いて境界層スキームの感度 実験を行ない,台風の上陸後に顕著な違いは見られるが,発達段階では違いはほ とんど見られないことを示した.Chambers and Li (2007) [3] では MM5 による赤 道台風 Vamei の形成過程に着目した実験を行ない,台風に発達するまえに,rapid intensification と呼ばれる急激な気圧降下の瞬間があったことを述べた.それはメ ソ渦のマージ過程と関係するものであり,この急激な発達過程が台風形成において 重要であったことを示した (図 1.14).また,Yi and Zhang (2010) [27] では WRF を用いた 3 段階のネスティングにより 3km の高解像度のもとで,赤道付近で発生 した台風 Vamei の再現実験を行なった.図 1.15 は,台風を横切るある北東-南北断



図 1.12: QuickSCAT により観測された赤道台風 Vamei. 2001 年 12 月 26 日 22 時 32 分 UTC での観測.風向と風速がベクトルとトーンで示されている. Chang et al. (2016) [6] より引用.



図 1.13: NOGAPS (Navy Operational Global Atmospheric Prediction System) 1°×1°データにおける 2001 年 12 月 20 日から 26 日までの 00 時 UTC での 850hPa 面における水平風速 (上段: ベクトル)と相対渦度 (下段: コンター,赤線が正,緑 線が負を示す). Chang et al. (2003) [5] より引用.

面図において,北東(図右)から吹いてくるコールドサージがもたらす熱力学的な 役割に着目し,北東からのコールドサージは正の渦度を供給するだけではなく,低 相当温位の空気塊の流入により対流不安定を増大させる方向に寄与していたこと を述べた.これまでに,気象庁非静力学モデルでの赤道台風 Vameiの数値シミュ レーションは行なわれてはいない.

赤道台風 Vamei に関する数値シミュレーションがこれまでに行なわれ,成功を 収めているが, Chang et al. (2016) [6] では次のように疑問視している.北半球冬季 の北東風モンスーンや暖かい海からの水蒸気供給というのは,海洋大陸の複雑地 形が存在する赤道南シナ海においてはわりと頻繁に起きていて,ボルネオ渦が発 達するために必要な渦度や潜熱源を供給している.しかしながら,赤道台風 Vamei の例を除いて,この海域では台風形成の事例が報告されていないのである.近赤 道付近で発生したことよりもこちらのほうが重要な問いであり,赤道台風 Vamei のシミュレーションに成功したことだけでなく,毎冬季におきるボルネオ渦の非発 達事例でシミュレーションが成功する理由についても考えられるべきである,と 述べている.

彼らはこの疑問に対して,ほかの事例で台風が形成されない理由として地形の 影響を挙げている.ひとつは,狭い南シナ海をチャネル状にサージが通過し強化 されることで,赤道付近に低気圧性の渦度をもたらしやすくしていることが挙げ られる.もうひとつは,開けた海域がおよそ 500km の幅で小さな台風程度の直径 しかないために総観規模の渦擾乱が数日以上海上に維持するには狭すぎるという ことが挙げられるという.今回の赤道台風 Vamei のケースが稀であったのは,強 いコールドサージが持続した期間とボルネオ渦が海上にとどまった期間がともに 通常よりも長かったために,台風の強さにいたるまでサージと渦の相互作用がは たらき続けたことだと考えられる. Chang et al. (2003) [5] では,このような台風



図 1.14: $\sigma = 0.788$ 面におけるポテンシャル渦度 (トーン) [PVU], 凝結熱 (赤線) [K/h], 水平風速 (矢羽) を示す.シミュレーション開始から (a) 20 時間後, (b) 26 時間後, (c) 38 時間後, (d) 44 時間後のスナップショット.注目に値するメソ対流 渦をラベリングしており (C1 から C4), C1 はのちに台風の中心となる主要なメソ 対流渦である.なお,この文献におけるシミュレーション開始時刻は 2001 年 12 月 24 日 00 時 UTC である. Chambers and Li (2007) [3] より引用.



図 1.15: ある固定された北東-南西断面で図示された,シミュレートされた相当温 位 (コンター) [K],循環風 (ベクトル) とレーダ反射強度 (トーン) [dBZ].シミュ レーション開始から (a) 0 時間後,(b) 9 時間後,(c) 15 時間後,(d) 24 時間後,(e) 30 時間後,(f) 36 時間後を示す.各プロットの右隅にユニットベクトルが示され ている.なお,この文献におけるシミュレーション開始時刻は 2001 年 12 月 25 日 12 時 UTC である.Yi and Zhang (2010) [27] より引用.

形成をもたらすような強いコールドサージの持続とボルネオ渦が長期間海上にと どまり続ける状況が実現するのは400年に1度程度だと試算している.

1.6 本研究の目的

北半球冬季アジアモンスーンの季節に海洋大陸で発生するメソαスケールのボ ルネオ渦は、近年のデータ解析と数値実験によりその理解が深まりつつあるが、い まだに理解が進んでいない点も多い.そこで本研究では, Trilaksono et al. (2012) [24] や Koseki et al. (2014) [12] で用いられていた気象庁非静力学モデルを用いて, ボルネオ渦に関する一連の数値実験を行なうこととする. これらの実験を通じて, ボルネオ渦に関する力学の理解の一助となることが期待される.本修士論文は3 部構成 (PART I から PART III) となっている.第3章 (PART I) では,Trilaksono et al. (2012) [24] に倣い,時間ずらしアンサンブル法を用いて 2007 年1月に発生 したボルネオ渦の再現実験を行なう. 先行研究で半旬平均場でしか見ていなかっ たボルネオ渦に関して詳細に見ていくことを目的とする.発生した渦に関して水 平構造や渦強度の時間発展、軸対称平均した水平構造や鉛直構造などの時間発展 について調べ、ボルネオ渦の基本的な特徴について記述していくことにする. 第 4章 (PART II) では、赤道台風 Vamei と台風に発達しなかったボルネオ渦の事例 との比較実験を行なう。強度再現のために、この実験では高解像度の実験で行な う. 台風に発達した事例と発達しなかった事例とを比較することによって, 発達 非発達の要因について明らかにすることを目的とする。おもに軸対称平均構造の 時間発展を見ることによって明らかにしていく. 第5章 (PART III) では, Koseki et al. (2014) [12] の準理想化実験を拡張した地形感度の実験を行なう.これまで先 行研究で指摘がされていた地形の影響を定量的に調べた研究はなく、ボルネオ渦 の形成・発達にボルネオ島が果たす役割について調べることを目的として、ボル ネオ島の地形をさまざまに変更した感度実験を実施する.

なお,第2章では一連の数値実験で使用するモデルや実験設定に関する説明を し,本論に入ったあと,第6章で全体のまとめを述べる.

2 モデル設定

本研究の一連の数値実験で使用した領域モデルは、気象研究所と気象庁数値予 報課が開発している気象庁非静力学モデル (Japan Meteorological Agency Nonhydrostatic Model,以下 JMA-NHM と表記)である (Saito et al., 2006 [21], 2007 [22]). JMA-NHM は現業用としても研究用としても用いられるコミュニティモデ ルである.これは気象研究所で開発されてきた非静力学モデル (Ikawa and Saito, 1991 [9])がもとになっている.その後、ネスティングへの対応 (Saito, 1994 [18])や マップファクターの導入 (Saito, 1997 [19]) など、より精密で現実的なシミュレー ションのための開発が気象研究所で続けられてきた.さらに気象庁の数値予報課と の共同研究により、気象研究所/数値予報課統一非静力学モデル (MRI/NPD-NHM) (Saito et al., 2001 [20])が開発され、これがいまの JMA-NHM のベースとなって いる.

JMA-NHMの基礎方程式はマップファクターを含む完全圧縮方程式系で,鉛直方向の座標としては地形準拠座標を用いている (Saito et al., 2006 [21]). JMA-NHM ではランベルト正角円錐図法やポーラーステレオ図法などの地図投影法選択が可能であるが,今回の実験では赤道域を対象とするため,メルカトル図法を選択した.

各実験でのモデルの計算領域を以下の図 2.1 に示している.いずれの計算領域 も、ボルネオ島やボルネオ渦がおもに発生しやすいボルネオ島西岸沖の赤道南シ ナ海を十分に含むように取っている.

第3章 (PART I) での「2007年1月に発生したボルネオ渦の再現実験」では、図中の Domain 1 にあたる赤線の矩形領域である、水平解像度 $\Delta x = 20$ km,水平格子点数 115×103の領域を計算範囲とする.第4章 (PART II) での「赤道台風 Vamei とボルネオ渦との高解像度比較数値実験」では、図中の Domain 2 にあたる緑線の矩形領域である、水平解像度 $\Delta x = 5$ km,水平格子点数 521×521の領域を計算範囲とする.第5章 (PART III) での「ボルネオ渦に関する準理想化した地形感度実験」では、図中の Domain 3 にあたる青線の矩形領域である、水平解像度 $\Delta x = 10$ km,水平格子点数 301×301の領域を計算範囲とする.

ー連の実験において各種パラメタリゼーションスキームは同一のものを用いた. スキームの選択は Hayashi et al. (2008) [8] と同じくし,熱帯域での JMA-NHM を 用いた数値実験において適したスキーム設定,パラメータ設定とした.積雲対流 スキームは, modified Kain-Fritsch スキームを用いた. 雲微物理スキームは,水蒸 気,雲水,雲氷,雨,雪,あられの混合比を予報する 6-class のバルク法² による 雲微物理スキームを用いた.放射スキームは GSM0412 の方法を用いた (Yabu et al., 2005 [26]).惑星境界層スキームは, improved Mellor-Yamada level3 惑星境界 層スキームを用いた (Nakanishi and Niino, 2004 [16], 2006 [17]).

初期値・境界値には, 第3章と第4章では NCEP Global Tropospheric Analysis

²水や氷の混合比を水物質の種類のみによって分ける方法で、雲スケールの内部構造や雲力学の 研究に用いられている.



図 2.1: 実験に使用した計算領域. カラートーンは $\Delta x = 10$ km 実験におけるモデル 地形の標高 (m) を表わす. Domain 1 が 3 章での計算領域 ($\Delta x = 20$ km, 115×103), Domain 2 が 4 章での計算領域 ($\Delta x = 5$ km, 521×521), Domain 3 が 5 章での計 算領域 ($\Delta x = 10$ km, 301×301) である. なお,黒点線は 104°E と 112°E の経度 線である.

(FNL data) を用いた³. 以下の URL から取得することができる (http://rda. ucar.edu/datasets/ds083.2/). この全球解析データは1°×1°の水平解像度であ り, 鉛直方向には 26 層 (1,000 hPa~100 hPa) をもち, 6 時間ごとのデータセット である.含まれる物理量は、風速、気温、ジオポテンシャルハイト、相対湿度、海 面水温,地中温度などである.一方で,第5章では,Koseki et al. (2014) [12]と 同じく,長期再解析データ JRA-25 および JCDAS (Japan Meteorological Agency Climate Data Assimilation System)を用いた. JRA-25 は気象庁と電力中央研究所 とが共同で開発した、季節予報モデルの高度化や気候研究のための高精度の気候 データセットであり、JCDAS は同じ同化システムで計算された後続のデータセッ トである.JRA-25 および JCDAS は 1.25°×1.25°の水平解像度,鉛直方向には 23 層の気圧面 (1,000 hPa~0.4hPa) をもち,6時間ごとのデータセットである.含ま れている物理量はこちらも,風速,気温,ジオポテンシャルハイト,相対渦度,海 面水温,地中温度などである.詳しくは第5章で説明するが,これらのデータセッ トはそのまま使用するのではなく、大気場をコンポジットして初期値・境界値を作 成してモデルにインプットする. これらの客観解析データをダウンスケーリング して初期場を作成している.また予報6時間ごとに境界値を与えて更新している.

地形に関するデータは, USGS (United States Geological Survey) の 30 秒メッ シュ標高データ GTOPO30 から作成されている.また,地表面に関するデータは, 同じく USGS の GLCC (Global Land Cover Characterization) の土地利用データ から作成されている.

解析に使用したのはモデルから出力される気圧面データと、モデル面で出力さ れているデータを気圧面に内挿したデータである.出力間隔は1時間ごとである. 気圧面で出力されるデータはデフォルトでは16層分である(1,000hPaから100hPa まで)が、これはネームリストで変更することができる.第3章ではデフォルトの 16層分の気圧面データを使用しているが、第4章および第5章の実験ではネーム リストを変更して、モデルトップの高度になるべく近い50hPaまでの29層分の気 圧面データを出力するようにした.なお、モデル面データから気圧面に内挿する 際には、気象庁非静力学モデルのユーザーズガイド[1]およびディベロッパーズガ イド[2]をもとに計算して行なった.

以下の表 2.1 に実験設定をまとめておいた.

 $^{^3\}mathrm{NCEP}:$ The National Centers for Environmental Prediction

表 2.1: 実験設定のまとめ.

| 領域名 | Domain 1 | Domain 2 | Domain 3 | |
|------------|--|--|--|--|
| 領域気象モデル | 気象庁非静力学モデル (JMA | | A-NHM) | |
| 水平解像度 | $\Delta x = 20 \mathrm{km}$ | $\Delta x = 5 \mathrm{km}$ | $\Delta x = 10 \mathrm{km}$ | |
| 鉛直層数 | 40 / | 40 層 (地形準拠座標系 z*) | | |
| 時間分解能 | $\Delta t = 60 \mathrm{s}$ | $\Delta t = 15$ s | $\Delta t = 30 \mathrm{s}$ | |
| 水平格子点数 | 115×103 | 521×521 | 301×301 | |
| 積分時間 | 3日 (72時間) | 5日 (120 時間) | 10日(240時間) | |
| 領域の中心 | $(109.0^{\circ}\text{E}, 1.0^{\circ}\text{N})$ | $(108.0^{\circ}\text{E}, 2.5^{\circ}\text{N})$ | $(110.0^{\circ}\text{E}, 2.5^{\circ}\text{N})$ | |
| 初期値・境界値データ | NCEP FNL | | JRA-25/JCDAS | |
| 境界値の更新 | 6時間ごと | | 初期値と同じ | |
| 地図投影法 | メルカトル図法 | | | |
| 雲微物理スキーム | 6-class bulk microphysics | | | |
| 積雲対流スキーム | modified Kain-Fristch scheme | | | |
| 放射スキーム | GSM0412 scheme | | | |
| 境界層スキーム | improved Mellor-Yamada level 3 | | | |
| 地表面スキーム | Thermal diffusion scheme (4-layer) | | | |
| 側方境界条件 | Rayleigh dumping | | | |
3 2007年1月に発生したボルネオ渦の再現実験

この章では Trilaksono et al. (2012) [24] に基づいて,2007 年1月に発生したボ ルネオ渦に関して,領域大気モデルによる時間ずらしアンサンブル法を用いた再 現実験を行なう.対象とした期間中に3度のボルネオ渦が出現し,最初に発生し た event1 のボルネオ渦に関しておもに,渦の水平構造や軸対称平均した鉛直構造 の時間発展を概観していくことにする.

3.1 実験期間の選定

Trilaksono et al. (2012) [24] では 2007 年 1 月おわりから 2 月はじめにかけてジャ カルタで発生した豪雨に関して調べるために, 1 月および 2 月の 2ヶ月間を実験期 間としていた. しかし,図 1.6 で見られるように, 1 月のおわりから 2 月はじめに かけて (pentad 6 から pentad 8 の期間) は渦が見られない. 逆に渦が発生していた pentad 3 から pentad 5 の期間を見てみると,おもに経度 104°E から 112°E の経度 帯に渦が位置していることがわかる. そこでまずは再解析データを用いて,上記 の経度帯で経度平均した 850hPa 面における相対渦度の時間変化を見てみることに した. それが以下の緯度時間断面図である (図 3.1). これを見ると,渦が発生して



図 3.1: 経度 104°E から 112°E の範囲で経度平均した,850hPa 面における相対渦 度 (トーン) [s⁻¹] の緯度時間断面図.2006 年 12 月から 2007 年 2 月までの期間,緯 度方向は緯度 10°N から 10°S の範囲を示している.NCEP FNL データより計算. モデル計算期間として選定した 40 日間を点線の矩形部分で示している.

いると思われる渦度の強い期間が1月を中心として4度ほど出現していることが わかる.そこで1月を計算期間として選定することにした.ただし,最初の渦は 12月のおわりからすでに発生していることから,12月も一部含むように期間を選定した.また,渦は発生していないが,ジャカルタでの豪雨があった2月はじめの期間も一応含むように期間を取っておいた.こうして,2006年12月27日00時 UTCから2007年2月4日23時UTCまでの40日間を実験期間として,時間ずらしアンサンブル法を用いた数値実験を行なうことにした.

3.2 数値実験の概要

時間ずらしアンサンブル法について簡単に説明しておく.これはモデルランの 予報初期時刻をずらしていくことでアンサンブルメンバーを構成する手法である. 使用する全球解析データの時間間隔の制約から,6時間ずらしによるアンサンブル 予報となっている.個々のモデルランは72時間積分であり,時間刻みは60秒であ る.各ラン最初の18時間はモデルのスピンアップのため破棄している.このため, 有効な時間を考慮すると,アンサンブルメンバーは9となる.以後,結果はすべ てこの9メンバーのアンサンブル平均を表わす.詳しくはTrilaksono et al. (2012) [24], Trilaksono (2012) [25] を参照のこと.

3.3 実験結果

3.3.1 半旬平均場で見た総観場

以下で実験結果を示していく.まずは半旬平均した総観場でボルネオ渦を見て いくことにする.以下の図 3.2 は,実験期間の 40 日間を半旬 (5日) ごとにわけ時 間平均した 850hPa 面における相対渦度と水平風速を示したものである.このなか で渦が見えている期間は pentad 1,2,4,5,6 である.いずれの渦もボルネオ島 の海岸線付近や沖合の赤道南シナ海の海上に位置している.これらの渦は同一の ものではなく,後述するように,形成しては消滅し,また形成しては消滅を繰り 返すなかで幾度か生まれた別々の渦である.pentad 1,2 で見えている渦が最初に 出現した渦 (event1), pentad 4,5 で見えている渦が2 番目に出現した渦 (event2), pentad 6 で見えている渦が最後に出現した渦 (event3) であり,合計3 度の渦が期 間内にモデルのなかで発生した.

渦が見えている期間に着目すると,北東からコールドサージが渦に巻き付くよ うに吹いていることがわかる.pentad 1,4,6 で顕著であるが,コールドサージの 主軸とボルネオ島の海岸線との間に,渦度の赤い領域がコールドサージや海岸線 と平行に沿うように分布していることが見てとれる.また,半旬平均を取って見 てもボルネオ渦の存在が見てとれることから,準停滞的な特徴をもっていること が読みとれる.

なお、pentad 8の期間はジャカルタで豪雨が発生した期間を含んでいるが、このとき北東から吹いてきたコールドサージは低温偏差を伴なっていたことが知ら



図 3.2: 半旬ごとに時間平均・アンサンブル平均した 850hPa 面における相対渦度 (トーン) [s⁻¹] と水平風 (ベクトル) [m/s] の水平分布.計算領域全体で示している.

れており,また赤道を越えるような強いコールドサージであったために,豪雨を もたらしたと考えられている (Trilaksono et al., 2012 [24]).

3.3.2 観測と再解析データとの比較

この節では実験結果の妥当性を検証する.以下の図 3.3 は,再解析データ ERA-Interim (水平解像度 0.75°×0.75°)とアンサンブル平均の結果を比較した図である. 850hPa 面における相対渦度と水平風速を示している.3度発生したボルネオ渦が 後述するそれぞれの最盛期を迎えた時刻で並べて比較している.(a)が event1の ボルネオ渦で 2007 年 1 月 4 日 12 時 UTC,(b)が event2 のボルネオ渦で 2007 年 1 月 13 日 12 時 UTC,(c)が event3 のボルネオ渦で 2007 年 1 月 26 日 12 時 UTC の 時刻で比較している.これを見ると,ボルネオ渦の位置に関しては大きな違いは ほとんどないと判断できる.また,水平風速場を見ても環境場の表現にはさほど 違いが見られない.しかし,渦度で見ると,再解析データとモデル計算とでは解 像度の違いがあるため,モデルのほうが渦度が強く見えている.また,解像度が 高いモデルのほうがより陽に積雲などを解像できるため,渦度だけでなく風の強 さといった渦自体の強さも若干強くなっているように見える.(c)の図ではやや違 いが大きく見られているものの,大まかには似通っていると判断できる.

続いて、ゾンデ観測データと再解析データとモデル出力結果の比較を行なってみ ることにする.今回ボルネオ渦に着目して解析をすすめることから、風速場の表現 について見ることにした.図3.4に東西風速と南北風速の比較を示した.ゾンデ観 測点としては3度のボルネオ渦がもっとも接近していたボルネオ島にある Kuching の観測点 (緯度1.48N,経度110.33E)でのデータを使用することにした (図3.7に 観測点の位置を示しておいた).再解析データおよびモデル出力の結果は観測点に もっとも近い格子点上でのデータで代用している.これらを見ると、ゾンデ観測の 結果と再解析データの結果はよく似ていることがわかる.アンサンブル平均した 結果はそれよりはわずかに劣るが、おおまかには似通っていると判断できる.時 間分解能はモデル出力結果のほうが高いので、細かな時間変化を見るためにはモ デル結果で見るほうが適している.したがって以降ではモデル出力結果であるア ンサンブル平均場でボルネオ渦の特徴について見ていくことにする.

3.3.3 実験期間中の環境場

ここからは実験期間中の環境場に関して,渦がおもに発生していた経度104°E から112°Eの範囲で経度平均した緯度時間断面図で見ていくことにする(図3.5). 図3.5(a)は850hPa面における南北風速を示しており,(b)は同じく850hPa面に おける相対渦度と水平風速を示している.(a)の南北風速を見ると,大きく分けて 4度のコールドサージイベントが起きていることがわかる.(b)の相対渦度に目を 向けると,それらのコールドサージイベントに伴なって,渦度の大きな赤い領域の



図 3.3: 再解析データ ERA-Interim とアンサンブル平均との比較. 850hPa 面にお ける相対渦度 (トーン) [s⁻¹] と水平風 (ベクトル) [m/s] を示している. 後述する 3 度のボルネオ渦の最盛期にあたる時間でのスナップショット. (a) event1 での最盛 期 (2007 年 1 月 4 日 12 時 UTC), (b) event2 での最盛期 (2007 年 1 月 13 日 12 時 UTC), (c) event3 での最盛期 (2007 年 1 月 26 日 12 時 UTC). 左列が ERA-Interim の結果で,右列がアンサンブル平均の結果である. モデル計算領域全体で描画.



図 3.4: ゾンデデータ,再解析データ,アンサンブル平均での (a)-(c) 東西風速 (トーン) [m/s] および (d)-(e) 南北風速 (トーン) [m/s] の比較を示した高度時間断面図. ゾンデデータは3度のボルネオ渦がもっとも接近していた Kuching の観測点デー タで代表.ほかのデータはもっとも近接した点でのデータで図示.位置情報は図 中に明記. (a), (d) で白抜きになっている箇所は観測の欠損.



図 3.5: 経度 104°E から 112°E で経度平均を取った各種物理量のアンサンブル平均 の緯度時間断面図 (左) とその時間平均 (右): (a) 850hPa 面における相対渦度 (トー ン) [s⁻¹] と水平風速 (ベクトル) [m/s], (b) 850hPa 面における南北風成分 [m/s], (c) 時間雨量 [mm/h], (d) 外向き長波放射 (OLR) [W/m²] である.

かたまりが3つあることがわかり,ボルネオ渦が発生していることがわかる.(c) は時間雨量,(d)は対流活動の指標である外向き長波放射を表わすが,ボルネオ渦 が発生していた領域,時期において,強い降水が見られ,また対流活動が強まっ ている様子が見てとれる.これは図1.5で見たように,Chang et al. (2005) [4]の 結果と整合的である.なお,コールドサージイベントのなかで最後に発生したも のは付随するボルネオ渦が見られないが,これはジャカルタ豪雨の要因となった 赤道越えの低温偏差を伴なうコールドサージであり,その強さと持続期間によっ て発生しなかったと考えられる.

3.3.4 渦とともに動く座標系で見た渦の水平面図

ここからは渦中心位置を同定し,渦中心とともに動く座標系でまずは水平面図 を見ていく.渦中心の決め方はKoseki et al. (2014) [12] と同じやり方を用いた. 詳しくは卒業論文 [29] の付録を参照のこと.ここでは event1 のボルネオ渦に関し てのみ見ていく.event2, event3 のボルネオ渦に関しては付録 B.1 に掲載したの で参考にされたい.図 3.6 は,渦中心とともに動く座標系で見た event1 のボルネ オ渦の時間発展を示したもので,渦中心から 400km 四方領域の水平断面図を示し たものである.各パネルでは,850hPa 面におけるアンサンブル平均した相対渦度 と水平風速を示している.(a) では渦中心追跡開始時刻 (2006 年 12 月 29 日 06 時 UTC),それ以降 (b)-(1) では 00UTC におけるスナップショットである.

event1のボルネオ渦はおよそ11日間存在していた.まず,この渦はボルネオ島の北西海岸付近で形成された.このとき沖合では北東からのコールドサージが吹き,水平風がうねるように南北に蛇行し,渦中心の北側付近に渦度の強い赤い領域が見られている.はじめのころ((a),(b))は渦は非軸対称的で渦の南側の接線風速は弱く,かろうじて渦中心が追跡できているという感じである.(c)のころになると渦が発達しはじめ渦度が渦中心付近に集中し,また渦まわりの風も軸対称的な構造を見せている.ボルネオ島の北西海岸付近で発生した渦は,海岸線に沿いながら南下し,一度ボルネオ島に上陸してから(d),ふたたびボルネオ島の北西海岸に達し,数日間停滞した(e)-(g).そのあとは沖合に離れていき,向きを変えて東風となったコールドサージに吹かされるように,渦は速度を上げて西へ移動し,(k)の時点でマレー半島の手前まで達した.そこから渦は減衰していき,(l)の時点では渦まわりの風は弱まり,ふたたび非軸対称的な構造が目立つようになってきた.

ここでは示さなかった event2, event3のボルネオ渦も含めて,3度のボルネオ渦 の中心経路を示したものが次の図 3.7 である.3度のボルネオ渦はいずれもボルネ オ島の海岸線付近で形成されていた. event1のボルネオ渦については先に述べた 通りである. event2のボルネオ渦はボルネオ島の西岸で形成され,ゆるやかに西 へ移動して一旦発達するものの,そのあとも赤道南シナ海上に停滞して消滅した. event3のボルネオ渦がもっとも南寄りで生まれ,南半球で形成された.海岸線に



図 3.6: event1 のボルネオ渦の時間発展. 渦とともに動く座標系で渦中心から 400km 四方を描画. 850hPa 面における相対渦度 (トーン) [s⁻¹] と水平風 (ベクトル) [m/s] である. 同心円は内側から順に, 渦中心から 100km, 200km, 300km, 400km の位 置を表わす. (a) は渦追跡開始時刻, (b)-(1) は 00UTC におけるスナップショット.



図 3.7: 3 度のボルネオ渦の渦中心の移動経路. 黒線が event1, 赤線が event2, 青線が event3のボルネオ渦の移動経路である. 丸印 (●) が発生地点,四角印 (■) が 消滅地点である.マーカー列はその地点におけるボルネオ渦中心での 850hPa 面で の相対渦度 [s⁻¹] の大きさを表わす.また,バツ印 (×) は 00UTC における位置を 示す. 星印 (★) はゾンデ観測点である Kuching の観測点を表わす.

沿うように赤道付近まで北上して停滞したのちに,ゆるやかに南東方向に移動し ていき,ふたたび海岸付近に達したころに消滅した.このイベントではジャカル タ豪雨のトリガーとなった赤道越えのコールドサージが途中から吹き始め,その サージに渦が流されて南下し渦構造が崩れてしまっている.

3.3.5 渦強度の時間発展

渦強度を示す指標として相対渦度と中心気圧を挙げ,それらの時間発展を示した ものが以下の図 3.8 である.赤線が渦中心における 850hPa 面での相対渦度であり (目盛りは左軸),緑線が同じく渦中心における海面更正気圧(目盛りは右軸)であ る.左から順に event1, event2, event3のボルネオ渦に関する時系列である.ハッ チがかかった期間は渦が存在しなかった期間である.渦が存在した期間を以下の 表 3.1 にまとめておく.



図 3.8: 渦中心における相対渦度 (850hPa) (赤線) [s⁻¹] と海面更正気圧 (緑線) [hPa] の時系列. ハッチがかかった期間は渦が存在していない期間を示す. 左から順に event1, event2, event3の渦の強度の時間変化. ピンクのシェードがかかった期間 はそれぞれ, event1 における発達期 (A), 最盛期 (B), 減衰期 (C), event2 におけ る発達期 (D), 最盛期 (E), 減衰期 (F), event3 における発達期 (G), 最盛期 (H), 減衰期 (I) である. 詳しくは本文を参照のこと.

event1のボルネオ渦に関して見ていく.中心気圧に着目すると,1日程度の周期 的な変動を繰り返しながらも,発生時から次第に気圧が低下していき,2007年1月 4日12時(UTC)には最低気圧をマークしている.このときの最低気圧は1003.7hPa であった.発生時の中心気圧は1008.3hPaであったから,渦の最盛期であっても

| | 形成 (UTC) | 消滅 (UTC) |
|--------|----------------|---------------|
| event1 | 2006年12月29日06時 | 2007年1月9日10時 |
| event2 | 2007年1月11日04時 | 2007年1月19日23時 |
| event3 | 2007年1月23日04時 | 2007年1月28日18時 |

表 3.1:3 度のボルネオ渦が発生していた期間.

中心気圧はわずかに 5hPa 程度しか下降していないことがわかる.おおまかに見れ ば、渦発生から徐々に発達して中心気圧が低下していき、最盛期を迎えたときに 最低気圧をマークし、その後はゆるやかに減衰して気圧が上昇するといった単調 な変化が見えている.一方で渦度の時間変化を見て見ると、局所的な変動を繰り 返しながらも、大きく分けて3度の極大、2度の極小を経ていることがわかる.中 心気圧とは違って単調な変化ではないことが言える.中心気圧が最低を迎えてい る最盛期においては、渦中心における渦度も極大値を取っている.また、完全な 対応関係にあるわけではないが、中心気圧の変動と渦度の変動は逆相関の関係に あることが見てとれる.

event2, event3のボルネオ渦に関しても同様の傾向である. ただし, 渦度の最大 $が3.0 \times 10^{-4} s^{-1}$ 程度であるのと, 中心気圧の最低が event2 では 1006.7hPa, event3 では 1009.3hPa であり, event 1 と比べると弱いボルネオ渦であったことがわかる. そうすると,発生した 3 度のボルネオ渦のなかでは, event1 のボルネオ渦が典型 的なものであるといえる.

渦のライフサイクルにおける特徴を明らかにするために、ひとつの渦イベント のなかで、発達期、最盛期、減衰期の3フェーズに分けて見ることにした.おも に中心気圧の変動から各フェーズにあたる1日の期間を選定し、その期間での時 間平均で特徴を見ることにする.このようにフェーズを分けて軸対称半径高度断 面図をのちの節の図3.11で見てみることにする.

3.3.6 軸対称平均した物理量で見た半径時間断面図

図 3.6 で見たように、ボルネオ渦の水平構造はおよそ軸対称的であるとみなすことができる.そこで、渦中心まわりで方位角平均した軸対称成分で基本的な構造を見てみることにする.解析する範囲は半径方向には 0km から 400km,高度方向には 1,000hPa から 100hPa である.渦中心まわりの円筒座標系で方位角平均するときの座標変換に関しては付録 A を参照されたい.

まずは時間方向の変化を知りたいので,特定の高度で切り出した半径時間断面 図で渦構造の時間発展を見ていくことにする.以下の図 3.9 は, (a) 接線風速, (b) 相対渦度, (c) 時間雨量の半径時間断面図であり,3度のボルネオ渦に関して示し たものである.ハッチがかかった期間は渦が存在しなかった期間である.下から 上に向かうにつれ時間が進み,下から順に event1, event2, event3のボルネオ渦



図 3.9: 軸対称平均した (a) 接線風速 (850hPa) [m/s], (b) 相対渦度 (850hPa) [s⁻¹], (c) 時間雨量 [mm/h] の半径時間断面図. ハッチがかかった期間は渦が存在しなかった期間を表わす. 下から上に向かって順に event1, event2, event3 のボルネオ渦の時間変化を示す.

である.ここで, (a) と (b) においては,その物理量がもっとも最大を取る時間帯 が長かった高度として 850hPa 面で切り出している.

おもに最初のイベントである event1 のボルネオ渦に関してその特徴を見ていく ことにする.まず(a)の接線風速から見ていく.発生してしばらくは弱い渦であっ たが、徐々に発達して接線風速が増大し、その最大を取る半径も小さくなってい る. 接線風速がもっとも強く見えている半径はおよそ 100km から 200km の範囲で ある.31日すぎに15m/s以上の接線風速をもつ強さにまでなるが、風速が一旦弱 まる.4日にかけてふたたび風速が強まり、15m/s以上の風が吹き最盛期を迎えて いる.その後一旦弱まるもふたたび15m/s以上の風が6日から8日にかけて持続す る.この接線風速の変化は図3.8で見た相対渦度の変動とおよそ対応する.また, 接線風速で見ても event1のボルネオ渦が,発生した3度のボルネオ渦のなかでもっ とも強い渦であることがわかる.また、(b)の相対渦度に目を向けると、渦度は渦 中心付近に集中しており、中心付近でもっとも大きくなっている. 2.0 × 10⁻⁴s⁻¹ 以上の渦度が半径 100km 以内に集中していることがわかる. (c) の時間雨量に目を 向けると、降水は渦中心ほど強く、台風のように降水域のない眼の構造は見られ ないことがわかる.また.降水は日々変動しているが.接線風速が強くなってい るときに降水も強まっているように見える.このことから,渦強度と対流活動に は関連性が見てとれる.

3.3.7 軸対称平均した物理量で見た高度時間断面図

今度は高度時間断面図で軸対称成分を示していく.以下の図 3.10 は渦中心から 半径 100km の範囲で半径平均・軸対称平均した物理量の高度時間断面図である. (a) が相対渦度,(b) が鉛直速度,(c) が水平発散,(d) が水物質の混合比を表わす. ここで水物質の混合比とは,雲水,雲氷,雨,雪,あられの混合比の合計のこと である.

ここでも event1 のボルネオ渦に着目して見ていくことにする. (a) の相対渦度に 目を向けると,まず下層付近での渦度の変動はこれまで図 3.8 や図 3.9 で見てきた ように,局所的な繰り返しの変動であった.渦度が強まっていたときの鉛直方向 の変化を図 3.10 で見てみると,渦度の等値線が上層のほうにまで伸びていること が見てとれる.下層での渦度が増大しているタイミングで,渦度が上層のほうで も増大し,渦構造が深みを増していることが予想される.

(b)の鉛直速度に目を向けると、上昇流は下層から上層にいたるまで深いことが わかる.渦中心付近の積雲対流に伴なう上昇流が見えていると考えられるが、単調 な時間変動というよりは間欠的に強弱をつけながら変化しているようすが見られ る.相対渦度が増大しているときには上昇流も強くなっていることが見てとれる.

(c) は水平収束を表わす.下層では収束,上層では発散となっている.これは台風と同じで,下層では渦循環に伴ない内向きに向かうインフローができており,そのために渦中心に空気が集まって収束が起きているのである.渦中心付近に集まっ



図 3.10: 軸対称平均した (a) 相対渦度 [s⁻¹], (b) 鉛直風速 [m/s], (c) 水平収束 [s⁻¹], (d) 水物質の総合計の混合比 [kg/kg] の高度時間断面図.いずれも渦中心から半径 100km 圏内で半径平均している.ハッチがかかった期間は渦が存在しなかった期間を表わす. 左から順に event1, event2, event3 のボルネオ渦の時間変化を表わす.

た空気は上昇し,水蒸気が凝結するときの潜熱で浮力を獲得し上昇流をさらに強めて上層へ移動し,対流圏界面付近で渦中心から周辺に向かって吹き出すアウトフローとなっているため発散となっている.この構造は次に見る軸対称半径高度断面図でより明白になる(図 3.11).

(d) は水物質の混合比を示すが、対流圏下層から上層にいたるまで広く分布し、 特に対流圏中層で混合比が極大を示していることがわかる.この極大はおもに雪 とあられの混合比によるものである.(b)の鉛直速度の変動と比較してみると、水 物質の混合比の変動とよく対応していることが見てとれる.これは水蒸気の凝結 に伴なって種々の水物質が形成されることと、その際に解放される潜熱により浮 力を獲得して上昇流が強まるからだと考えられる.

3.3.8 軸対称平均した物理量で見た半径高度断面図

ここでは,先に分けた3フェーズ(発達期,最盛期,減衰期)における期間で時 間平均して軸対称半径高度断面図を見ていくことにする(図 3.11). event1のボル ネオ渦に関して見ていくことにする. event2, event3のボルネオ渦の軸対称半径 高度断面図に関しては付録 B.2 に付したので参考にされたい. (a)-(c)は接線風速, (d)-(f)は気温偏差と動径風速+鉛直風速,(g)-(i)は水物質の混合比,(j)-(l)は海面 更正気圧を示している.ここで気温偏差は,半径方向からの平均値の偏差で定義 している.

まず接線風速に目を向ける.いわゆる一次循環であるが,対流圏下層で渦中心ま わりの反時計回りの循環が見てとれる.接線風速の最大を取る高度はおよそ850hPa から900hPa付近で,どのフェーズで見ても共通している.発達期から最盛期にい たるまでに,最大風速は12m/sから15m/s付近まで増大し,また最大風速を取る 半径もおよそ150km付近にまで渦中心に近づいており,全体的に接線風速の等値 線が渦中心に引き寄せられるようになっている.減衰期になると接線風速は弱ま り,等値線の引き締まりももとに戻っている.

つぎにいわゆる二次循環と気温偏差に着目する ((d)-(f)). 基本的には下層での インフローにより渦周辺の空気が渦中心付近に寄せ集められ,それが渦中心付近 で上昇し,対流圏界面付近で発散して周囲へ吹き出すアウトフローな流れになっ ている.また,渦中心付近では水蒸気の凝結に伴なう潜熱の解放があるので,周 辺よりも高温偏差となっているが,その大きさはたかだか数 K 程度であることが わかる.最盛期となると,ほかの発達期や減衰期と比べると,二次循環である動 径風速や上昇流が強くなっており,またそれに伴なって渦中心付近の高温偏差も 大きくなっている.

水物質の混合比に着目すると,対流圏下層と中層にふたつのピークが存在する 分布となっていることがわかる.下層のピークはおもに雲水によるものであり,中 層のピークは雪およびあられによるものである.対流圏上層では混合比の等値線 が半径方向に伸びていることが分かるが,これは上層付近におもに存在する雲氷



図 3.11: event1のボルネオ渦に関する軸対称平均した半径高度断面図.発達期,最 盛期,減衰期の3フェーズ(図 3.8 のAからCに対応する期間)で時間平均した各 種物理量を示している.(a)-(c)が接線風速[m/s],(d)-(f)が気温偏差(トーン)と二 次循環(動径風速+鉛直風速,ベクトル),(g)-(i)が水物質の混合比[kg/kg],(j)-(l) が海面更正気圧の軸対称平均半径成分である.

がアウトフローによって渦中心から外向きに流されていることを反映していると 考えられる (かなとこ雲に対応する).発達期においても最盛期と変わらないくら い水物質の混合比の分布が見てとれるが,これは発達の際に対流活動が活発であ ることの表われであると考えられる.また,最盛期になると,発達期よりもやや 混合比は小さくなるが,上昇流により上層に輸送される効果で混合比の等値線が 上層に伸び,上層での水物質量が大きくなっていることがわかる.

最後に軸対称平均した海面更正気圧を見てみると,発達期での中心気圧は1006hPa 程度,最盛期で1004hPa程度,減衰期で1008hPaであり,中心気圧はほとんど降 下していないことがわかる.また周囲の気圧と比較しても中心気圧との差はせい ぜい4hPa程度であることがわかる.

よく知られた台風の構造と比較すると,対流圏下層で反時計まわりの循環が見 られるのは共通であるが,それと比べると接線風速は弱く,また鉛直方向にかな り浅いことがわかる. Koseki et al. (2014) [12] が数値実験で得たボルネオ渦の構 造と比較しても,今回の数値実験で得られたボルネオ渦の鉛直構造はかなり浅い と言える (図 1.8). 台風で対流圏上層で見られる高気圧性の循環はボルネオ渦では 見られない. 下層のインフローや上層のアウトフローに関しては分布や大きさは さほど違いがないが,暖気核にあたる渦中心付近の高温偏差は台風と比べて随分 小さく,高温偏差が対流圏下層にしかおもに見られないという特徴がある. これ は鉛直方向の構造の浅さと関係しているものと思われる. また,中心気圧は台風 と比べるとその低下量は小さく,周辺と比べても気圧はほとんど下がらないこと がわかる.

なお,付録 B.2 にまわしてしまったが, event2, event3のボルネオ渦に関しても 同様の特徴が見られ,ただし, event1のボルネオ渦よりも弱く見えていたことを 付け加えておく.

3.4 まとめと考察

本章では、Trilaksono et al. (2012) [24] に基づき、領域大気モデルによる時間 ずらしアンサンブル法を用いて、2007年1月に発生したボルネオ渦の再現実験を 行なった.モデル結果は観測や再解析データと比較して妥当なものであり、アン サンブル平均した結果を用いて解析をすすめることにした.実験期間中には4度 のコールドサージが発生し、そのうち3度のサージに伴なってボルネオ渦が発生 し、これらの渦を対象として解析を行なった.渦が発生しなかったコールドサー ジはジャカルタ豪雨のトリガーとなった低温偏差を伴ない赤道を越えるような強 いサージであった. Chang et al. (2005) [4] の結果と整合的で、渦とサージがとも に存在する期間には赤道南シナ海で対流活動が強まり強い降水が見られた.渦中 心を Koseki et al. (2014) [12] の方法で同定し、おもに event1 のボルネオ渦に関し て、渦強度の時間発展や渦とともに動く座標系で渦の水平構造や軸対称構造を見 た.中心気圧は発達、最盛、減衰のライフサイクルがはっきりとわかる変動を示 していたが、渦度は局所的な変動を繰り返し強まったり弱まったりの変化を示し ていた.渦にともなう降水は中心付近で強く、渦の強度ととも関連していた.ま た、対流活動に伴なって渦の鉛直構造が深みを増し、上昇流の強化や水平収束/発 散の強化、水物質の混合比などの増加が見てとれた.渦のライフサイクルを発達 期、最盛期、減衰期のように3フェーズにわけ、それぞれの期間で時間平均して得 た軸対称平均半径高度断面図において、渦の構造の特徴を見たところ、台風と同 じように一次循環、二次循環が存在していたが、ボルネオ渦の鉛直構造は浅いも のであった.また、暖気核にあたる高温偏差も小さく、その高度は対流圏下層に 位置していた.中心気圧は最低でも1004hPa程度であり、中心気圧の降下量も随 分と小さいものであった.

4 赤道台風 Vamei とボルネオ渦との高解像度比較数値 実験

この章では、ボルネオ渦から唯一 typhoon にまで発達したとされる赤道台風 Vamei の発達事例と非発達事例とを比較する目的で高解像度の数値実験を実施 する.非発達事例としては第3章でおもに見てきた event1のボルネオ渦を取り上 げる.ともに5日間の数値積分を行ない、再現された渦に関してその水平構造や 軸対称平均構造の時間発展を比較することを行なう.

4.1 実験設定

この実験では水平解像度は $\Delta x = 5$ km とする. 領域設定やパラメタリゼーショ ンなどの設定については、すでに第2章で見たように、Domain 2 (水平格子点数 521 × 521)を計算領域とする (図 2.1). 赤道台風 Vamei の実験でもボルネオ渦の実 験 (以下, BVevent1 と表記する) でも共通の計算領域を使用する. 積分時間は両 者とも5日間 (120時間)とする. 初期値・境界値には NCEP Global Tropospheric Analysis (FNL data)を用いる. ただし、赤道台風 Vamei の実験のために必要な 2001年12月の FNL データについては、地中温度が2層分しか格納されていなかっ たため、モデルの地中4層および深さに合わせるように線形外挿することで地中 温度データを補間して入力した.

積分開始時間については以下の表 4.1 の通りとした.赤道台風 Vamei の実験に 関しては typhoon のカテゴリーに達するおよそ 3 日前を積分開始時刻に選んだ. BVevent1 のボルネオ渦に関しては,第3章で見た渦強度の時系列変化 (図 3.8) か ら判断して,最盛期からおよそ4 日ほどさかのぼった時刻を積分開始とした.

| 実験名 | 積分開始時刻 (UTC) |
|----------|----------------|
| Vamei | 2001年12月23日18時 |
| BVevent1 | 2006年12月30日18時 |

表 4.1: 各実験における積分開始時刻.

4.2 実験結果

シミュレーションの結果を以下でそれぞれ示す.

4.2.1 渦の水平面図による時間発展

以下の図は,積分開始時刻 (FT=0h) から終了時刻 (FT=120h) まで 12 時間ごと に,925hPa 面における水平風速と時間雨量を示したものである.赤道台風 Vamei の結果が図 4.1 であり,BVevent1 の結果が図 4.2 である.

まず、赤道台風 Vamei の実験の結果を見ていく.積分開始時刻 (FT=0h) には台 風へと発達するまえのボルネオ渦が経度 107°E、緯度 2°N 付近に位置しているよ うすがわかる.赤道南シナ海には北東からコールドサージがボルネオ島の海岸線 からやや離れて平行に吹いており、シアーラインがはっきりと見える.時間を進め ると、渦は風速を強めて発達しながら徐々に南下し、FT=60h くらいまでボルネ オ島の西岸沖付近に停滞した.このときの降水分布を見てみると、渦中心まわり に強い降水域が見られる.また、コールドサージが吹く赤道南シナ海においても、 シアーライン付近に降水域が見られる.FT=72h になると渦は移動をはじめ、マ レー半島のほうに向かって北西に進んだ.このときには、コールドサージは北東 からというよりは東から吹いていた.このころがちょうど typhoon のカテゴリー に一時達した時間帯であり、その後、FT=84h、96h、108h、120h と進むにつれてマ レー半島に上陸し、減衰していくようすが見てとれる.

一方で,BVevent1のほうはどうであろうか.こちらも積分開始時刻においてボ ルネオ渦の存在を経度112°E,緯度3°N付近に確認することができる.また,コー ルドサージが北東あるいは北北東から吹いてきているようすが見てとれる.この 渦は計算開始から数日間はあまり移動せず,ボルネオ島の北西海岸沖で停滞して いた.FT=96h以降の時間では,降水域は渦の北西側で特に強く,北側に集中し ているように見える.

シミュレートされた渦の移動経路は以下の図 4.3 のようになった.なお,渦中心 の決め方については第 3 章と同じく,Koseki et al. (2014) [12] の方法で決定して いる.台風事例に関しては現業機関が発表しているベストトラックデータが存在 するので,そのデータによる台風の経路とモデルで計算された渦経路を比較して みる.ベストトラックデータが存在するのは 2001 年 12 月 26 日 12 時 UTC 以降で ある.それよりもさかのぼって位置を知ることはできないが,再解析データで位 置を比べてみると,12 月 26 日くらいまではモデルと再解析データとの違いはほと んど見られない.違いが見えてくるのは 26 日以降で,現実には西進を続けてシン ガポールのほうへ進んでいくのであるが,モデルで計算された渦は 26 日を過ぎる と北西方向に進み始め,ベストトラックデータが示す経路よりも北にずれた経路 を辿った.そして実際と1 日ほど遅れて,また,実際の経路と比べて 2 度ほど北の マレー半島に上陸するという結果になった.この実際の経路とりも北上するとい う結果は Chambers and Li (2007) [3] の数値実験の結果でも見られている.また, JMA-NHM を用いてほかの初期時刻からの数値積分やモデル解像度を変えた実験 を行なってみたが,この北進バイアスは同様に見られた (図略).



図 4.1: 積分開始 (FT=0h) から終了時刻 (FT=120h) まで 12 時間ごとに図示した, 925hPa 面における水平風速 (ベクトル) [m/s] と時間雨量 (トーン) [mm/h] の水平 面図の時間発展.赤道台風 Vamei の場合.計算領域全体で描画.



図 4.2: 図 4.1 と同じ. ただし, BVevent1 の場合.



図 4.3: モデルシミュレートされた渦の移動経路. (a) 赤道台風 Vamei の場合. (b) BVevent1 の場合. 丸印 (●) は積分開始時刻での位置,四角印 (■) は積分終了時 刻での位置を示す. マーカー列はその地点における渦の最大接線風速 [m/s] を示 す. バツ印 (×) は 00UTC における位置を示し,日付も併記している. また,赤道 台風 Vamei の経路図には,JMA (赤線) および JTWC (青線) によるベストトラッ クデータをもとにした台風の移動経路も示している.

4.2.2 渦強度の時間発展の比較

シミュレートされた渦の強度変化は以下のようになっている(図 4.4). 図中の(a), (b) が赤道台風 Vamei の場合,(c),(d) が event1 のボルネオ渦の場合である.赤道 台風 Vamei のほうを見ていく.まず渦度に着目すると,積分開始から徐々に渦度 が増大していき,25日 00時 UTC 付近で一度発達したことで渦度が急激に上昇し ている.その際に中心気圧も同様に下降しており,渦度の変動と逆相関の関係に あることが見てとれる.その後一旦弱まるものの26日 12時 UTC を過ぎたあたり から急激に渦度が増大して発達しているようすがわかる.渦度の最大値はおよそ 1.2×10⁻³s⁻¹ であった.このとき,中心気圧もおよそ 15hPa 程度低下して最低値 を記録し,987hPa であった.そこからは急速に減衰していった.最大接線風速⁴ の変化も見ると,渦度の時間変化とおよそ対応して風が強まったり弱まったりし ているようすがわかる.また,最大風速を記録した半径の時間変化を見てみると, はじめは渦中心から 300km 以上離れた位置で最大風速を記録していたが,モデル のスピンアップが完了したあたりから急激に縮まり,およそ半径 20km から 40km の間に位置していた.最盛期を経て急速に減衰しはじめてからは,最大風速を記 録する位置は渦中心から遠くになっていった.

Typhoonのカテゴリーに達しているかどうかを見るため,27日00時UTC付近 に着目してみる.気象庁が発表したベストトラックデータでの中心気圧はJTWC

⁴ここでは、軸対称平均した接線風速の最大として定義している.



図 4.4: モデルシミュレートされた (a), (b) 赤道台風 Vamei, (c), (d) BVevent1 の 渦強度変化. (a), (c): 渦中心から半径 100km 圏内で半径平均した 850hPa 面にお ける相対渦度 (赤線) [s⁻¹] と渦中心における中心気圧 (緑線) [hPa] の時系列.赤道 台風 Vamei の場合には, JMA および JTWC によるベストトラックデータを基づ く推定気圧の時間変化もあわせて示している.水色の点線が JMA, 青色の点線が JTWC のベストトラックデータ.丸印 (●) は 00, 06, 12, 18UTC における位置を示 している.また,三角印 (▼) は気圧最低の位置を示す. (b), (d):最大接線風速 (赤 線) [m/s] と最大風速を取る半径 (黒線) [km].青の点線は JTWC のベストトラック データによる最大風速. Typhoon のカテゴリーに達するための基準となる 32.9m/s に線を引いている.

のそれと比べて随分小さく見積もっているようで,赤道台風 Vamei での先行研究 では JTWC の結果と比較しているものばかりである.なので,ここでは気象庁の ベストトラックデータは参考程度とし,JTWC のベストトラックデータとの比較 をしてみる.モデルで再現された渦の中心気圧の変化を見てみると,最盛期にあ たる 00 時 UTC や 06 時 UTC の推定最低気圧 976hPa には 10hPa ほど及ばない結 果となった.しかし,typhoon になるまえの 26 日 12 時 UTC からの急発達や,最 盛期を終えてからの 27 日 12 時 UTC 以降の急速な減衰についてはよく再現でき ているといえる.また,最大接線風速に目を向けると,持続的ではなく瞬間的に typhoon のカテゴリーに分類される風速に達しているようすがわかり,ここでも急 発達および急衰退のようすが再現できているといえる.

一方で、BVevent1の場合は、最初の1日くらいかけて渦は発達しているようす が見てとれ、そのあとはしばらく、中心気圧としては維持、渦度としてはやや弱 まりながらといった感じである。その後、1月4日00時UTC 直前あたりから急激 に発達し、渦度は増大、中心気圧も10hPa 程度降下し、1月4日09時UTC には 最大渦度 8.4×10^{-4} s⁻¹、最低気圧 990hPa をマークした。最大接線風速の変化も 見ると、こちらも渦度の時間変化とおよそ対応して風が強まったり弱まったりし ているようすがわかる。瞬間的に最大風速は 30m/s には達するものの、わずかに typhoon とはならなかった。

4.2.3 軸対称平均した物理量で見た半径時間断面図での比較

第3章と同じように、ここでも渦中心まわりで方位角平均した軸対称成分で渦の 構造を見ていくことにする.まずは半径高度断面図で見ていくことにする(図4.5). 解析する範囲は半径方向には0kmから400km、高度方向には1,000hPaから50hPa である⁵.上段が赤道台風Vameiの場合、下段がBVevent1の場合である.両者の 図を比較しながら、順に見ていくことにする.

(a)の接線風速であるが、これは900hPaの高度で切り出した半径時間断面図で ある.スピンアップが進行するにつれて渦が発達し、接線風速が強まっていくよう すがどちらの場合でも見られるが、赤道台風 Vamei のほうがスピンアップにかか る時間が長いように見受けられる.積分開始からおよそ1日経ったあたりで一度 発達して接線風速が強まり、一旦小康状態になったのちに、ふたたび発達して最 大の強度に達する時間変化を示すところまでは共通している.強風域の広がりを 見ると、15m/s の強風を示す等値線の半径方向の広がりは、赤道台風 Vamei のほ うが BVevent1 の渦に比べるとやや狭く、BVevent1 ほど長時間持続していないこ とがわかる.しかし、最盛期にあたる期間では、赤道台風 Vamei のほうが、25m/s 以上の強い風が渦中心付近で小休止を挟んで半日ほど続いているようすがわかる. 違いはあるものの、概して大きく特徴が違うわけではないと言える.

⁵第3章とは違い,ここでの実験では,気圧面データの出力高度を調節して,モデルトップになるべく近い 50hPa までの気圧面を出力するようにしている.



図 4.5: 軸対称平均した (a), (d) 接線風速 (900hPa) [m/s], (b), (e) 相対渦度 (900hPa) [s⁻¹], (c), (e) 時間雨量 [mm/h] の半径高度断面図. (a)-(c) が赤道台風 Vamei の場合, (d)-(f) が BVevent1 の場合である. 三角印 (▶) は最低気圧をマークしたときの時刻を示す.

(b)の900hPa面における相対渦度や(c)の時間雨量を見ても、両者の渦にさほ ど違いは大きくは見られない. どちらも、渦中心付近に集中して強い渦度が見ら れたり、降水が渦中心ほど強いといった特徴が見られる. 最盛期にあたる期間で は、赤道台風 Vamei のほうが相対渦度がより大きく、また時間雨量で見てもより 強い降水が見られるという程度である.

4.2.4 軸対称平均した物理量で見た高度時間断面図での比較

つぎに,高度時間断面図で軸対称成分を見ていくことにする.以下の図は渦中 心から半径100kmの範囲で半径平均・軸対称平均した物理量の高度時間断面図で ある.図4.6が赤道台風Vameiの場合で,図4.7がBVevent1の場合である.(a)は 相対渦度,(b)は鉛直速度,(c)は非断熱加熱⁶,(d)は水物質の混合比である.第 3章と同様,ここでの水物質の混合比とは,雲水,雲氷,雨,雪,あられの混合比 の合計のことである.

まず (a) の相対渦度から目を向けると,渦度は高度方向には高度 900hPa 付近で 最大を取っており,その高度より上では高度ともに小さくなっている.発達して いるときには,渦度が増大して渦度の等値線が上層のほうに伸びていき,上層で も渦度が強まっているようすがわかる.

渦度の等値線の及んでいる高さを見ると、赤道台風 Vamei のほうがやや高く、渦 中心まわりの循環構造が対流圏中層付近にまで及んでいることが示唆される.

渦が発達している期間に同期して,(b)上昇流,(c)非断熱加熱,(d)水物質の混 合比のいずれも大きくなっていることがわかる.これは水蒸気の凝結に伴なう潜 熱加熱が非断熱加熱として浮力を生み,それにより上昇流が駆動されていること を示す.その大きさは赤道台風 Vamei のほうが大きく,特に最盛期においてはそ の期間が長く持続していることがわかる.このことから赤道台風 Vamei のほうが BVevent1 のボルネオ渦に比べて対流活動が強く,そのことが台風へ発達する要因 となったのではないかと考えられる.

4.2.5 軸対称平均した物理量で見た半径高度断面図での比較

ここでは、最盛期における期間で時間平均・軸対称平均した半径高度断面図で 見ていくことにする (図 4.8). 最盛期にあたる期間は図 4.6 および図 4.7 で示した 期間に相当し、赤道台風 Vamei の場合は、2001 年 12 月 26 日 14 時 UTC から 27 日 14 時 UTC までの 1 日間, BVevent1 の場合は、2007 年 1 月 3 日 21 時 UTC から 4 日 21 時 UTC までの 1 日間としている。第 3 章と同じで, (a), (b) が接線風速, (c), (d) が気温偏差と動経風速+鉛直風速, (e), (f) が水物質の混合比, (g), (h) が軸対

⁶非断熱加熱はデフォルトではデータ出力されないようになっているのであるが,この実験では スイッチを切り替えたので出力できている.第3章の実験を行なった際にはこのスイッチの存在を 知らなかったために出力できていないことに注意.



図 4.6: 軸対称平均した (a) 相対渦度 [s⁻¹], (b) 鉛直風速 [m/s], (c) 非断熱加熱 [K/s], (d) 水物質の総合計の混合比 [kg/kg] の高度時間断面図.いずれも渦中心か ら半径 100km 圏内で半径平均している.黄色の実線で囲った期間は渦の最盛期と して選定した期間であり,緑の点線で囲った期間は渦の最発達期として選定した 期間である.



図 4.7: 図 4.6 と同じ. ただし, BVevent1 の場合.

称平均した海面更正気圧の半径成分である.ここでも、気温偏差は半径方向の平 均値からの偏差で定義している.左列が赤道台風 Vameiの場合、右列が BVevent1 の場合である.

まず接線風速に目を向けると、第3章で見た水平解像度 20km の実験結果とは 違って、Koseki et al. (2014) [12] で見た軸対称平均構造に匹敵する渦構造になって いる.半径方向への広がりは似たようになっているが、高度方向への伸びは赤道 台風 Vamei のほうがわずかに大きく、対流圏中層にまで渦中心まわりの循環が及 んでいることがわかる.最大接線風速は赤道台風 Vamei では 24m/s を超えており、 最大風速をとる半径も渦中心寄りで、半径およそ 40km に位置している.BVevent1 のボルネオ渦も 22m/s を超える風が吹いているが、赤道台風 Vamei と比べるやや 扁平な渦構造である.最大風速をとる高度は 900hPa で共通している.

つぎに二次循環と気温偏差に着目する.下層のインフロー,上層のアウトフロー の強さは赤道台風 Vamei と BVevent1 とでさほど違いは見られないが,上昇流に は違いが見られる.赤道台風 Vamei のほうが上昇流が強く,渦中心に近いところ でおもに強い上昇流が起きていることがわかる.また,対応するように高温偏差 も大きく,対流圏下層だけではなくて中層付近にも 2~3K 程度の高温偏差 (暖気 核)が見られる.

水物質に着目すると、赤道台風 Vamei のほうが明らかに水物質の混合比が大き く、しかも渦中心付近に集中して存在していることがわかる.対流活動に伴なう 水蒸気の凝結により水物質が多数生成され、潜熱解放による凝結熱が大気を暖め ることで高温偏差が生まれ、浮力の獲得により上昇流が強く見られているという シナリオである.

海面更正気圧の軸対称半径成分を見ると、中心気圧は赤道台風 Vamei と BVevent1 とではほとんど差がないが、周囲との気圧差で見てみると、赤道台風 Vamei のほ うが BVevent1 よりも 5hPa 程度大きくなっていることがわかる.また、気圧の半 径方向の変化を見てみると、半径の大きい方から小さい方に向かうにつれての変 化量が、赤道台風 Vamei のほうが半径 100km を過ぎたあたりから大きくなって急 激に降下していることがわかる.これは先に見た暖気核の分布と関係しているも のと思われる.

4.2.6 最盛期における渦度収支解析による比較

この節では,渦がもっとも発達した期間での渦度収支解析を実施する.渦がもっ とも発達した期間というのは図 4.6 および図 4.7 で示した期間に相当し,赤道台風 Vameiの場合は,2001年12月26日14時UTCから27日00時UTCまで,BVevent1 の場合は,2007年1月4日00時UTCから4日09時UTCまでとしている.Koseki et al. (2014) [12] にしたがって,渦中心とともに動く座標系を用いて,相対渦度の



図 4.8: (左) 赤道台風 Vamei, (右) BVevent1 の渦に関する軸対称平均した半径高 度断面図. それぞれの渦の最盛期にあたる期間で時間平均した各種物理量を描画 している. (a), (b) が接線風速 [m/s], (c), (d) が気温偏差 (トーン) と二次循環 (動 径風速+鉛直風速, ベクトル), (e), (f) が水物質の混合比 [kg/kg], (g), (h) は海面 更正気圧の軸対称平均半径成分である.

時間変化を表わす渦度方程式を書き下すと以下のようになる.

$$\frac{\partial \zeta}{\partial t} = -\left(\boldsymbol{V}_H - \boldsymbol{V}_C\right) \cdot \nabla_p \zeta - \omega \frac{\partial \zeta}{\partial p} - \zeta D - \left(\frac{\partial \omega}{\partial x} \frac{\partial v}{\partial p} - \frac{\partial \omega}{\partial y} \frac{\partial u}{\partial p}\right) + \text{ Residual}$$

ここで、 ζ は等圧面における相対渦度であり、 $V_H = (u, v)$ は水平風速ベクトル (uが東西風速、vが南北風速)、 $V_C = (u_C, v_C)$ は渦中心の移動経路から推定される 渦の移動速度、 ∇_p は等圧面上における水平微分演算子、 ω は鉛直p速度、Dは水 平発散である。右辺の各項は相対渦度の時間変化を生み出す強制項であり、左か ら順に、(i)相対渦度の水平移流項(HADVと表記する)、(ii)相対渦度の鉛直移流 項(VADV)、(iii)相対渦度によるストレッチング項(STRN)、(iv)水平渦管の起き 上がり項(TILT)、(v)残差項(RESIDUAL)を表わす。本来は惑星渦度によるスト レッチングやベータ効果も含まれているが、ほかの項に比べて2桁近く小さいた め、ここでは無視している。それぞれの渦が最発達している期間での各項の寄与 を調べるため、その期間で時間平均した水平分布を以下の図 4.9 で示す。

どちらの渦の結果を見ても,水平移流 (HADV) と鉛直移流 (VADV) は渦中心付 近での発達には負の寄与を示していることがわかる.一方で,渦のストレッチング (STRN) と起き上がり (TILT) の効果は正の寄与を示しており,特に STRN の寄与 が大きく,ボルネオ渦の発達におもに影響していることがわかる.赤道台風 Vamei と BVevent1 で比較をしてみると,それぞれの項の寄与の分布が赤道台風 Vameiの ほうが渦中心付近に集中しており,その大きさも強いことがわかる.渦度および その時間変化も渦中心に集中しており,渦を効果的に強めているようすが見てと れる.この違いが渦強化の違いとして見られていたのではないかと考えられる.

つぎに、寄与が大きくおもに見られる渦中心から南北に 20km 平均して鉛直断 面図を図示したものが以下の図 4.10 である.赤道台風 Vameiのほうを見ると、対 流圏下層と中層とでは正の渦度変化に寄与する項が違っていることがわかる.対 流圏下層では渦のストレッチングの効果 (STRN),対流圏中層では鉛直移流の効 果 (VADV) により、渦中心軸付近での正の渦度変化に寄与していることがわかる. 下層でストレッチングにより強められた渦度が上昇流により上層に渦度を輸送し ていることで渦が維持されている.渦度の時間変化項と渦度そのものを見てみる と、赤道台風 Vamei のほうが直立した渦構造をしており、渦が効果的に発達して いるようすがわかる.なお、BVevent1 のほうを見ると、渦度の正の時間変化を示 す赤い領域が高度とともに西に傾いているようすがわかる.このとき上層では東 風が吹いており、鉛直シアーの存在の影響を受けている結果が見えていると考え られる.

4.3 まとめと考察

本章では、ボルネオ渦から唯一 typhoon のカテゴリーへと発達したとされる赤 道台風 Vamei に関する数値実験を実施した.台風へと発達しなかった事例との比較



図 4.9: (上2段)赤道台風 Vamei, (下2段) BVevent1 の渦に関する渦度収支解析. それぞれの渦がもっとも発達した期間で時間平均した各項の水平分布を示してい る. (a), (g) が水平移流項 (HADV), (b), (h) が鉛直移流項 (VADV), (c), (i) が相 対渦度のストレッチング (STRN), (d), (j) が起き上がり項 (TILT), (e), (k) が残 差項 (RESIDUAL), (f), (l) が渦度の時間変化項 (DVOR) (トーン), および相対渦 度の分布 (コンター間隔は $5.0 \times 10^{-4} s^{-1}$). DVOR のみカラーバーが異なることに 注意.



図 4.10: (上 2 段) 赤道台風 Vamei, (下 2 段) BVevent1 の渦に関する渦度収支解 析. それぞれの渦がもっとも発達した期間で時間平均した各項の鉛直分布を示し ている. 渦中心から南北に 20km 圏内で南北平均している. (a), (g) が水平移流 項 (HADV), (b), (h) が鉛直移流項 (VADV), (c), (i) が相対渦度のストレッチン グ (STRN), (d), (j) が起き上がり項 (TILT), (e), (k) が残差項 (RESIDUAL), (f), (l) が渦度の時間変化項 (DVOR) (トーン), および相対渦度の分布 (コンター間隔 は 5.0 × 10⁻⁴s⁻¹). DVOR のみカラーバーが異なることに注意.

のために、第3章で典型的とみなした BVevent1 のボルネオ渦を非発達事例として 取り上げ、発達事例と非発達事例との違いを調べる目的で、水平解像度 $\Delta x = 5$ km の 120 時間積分を実施した.赤道台風 Vamei のシミュレーションはベストトラッ クデータと比較して、経路の北進バイアスが見られたものの、強度の点では台風 形成前の急発達およびその後の急衰退はよく再現できていた.どちらの場合でも 最盛期にいたる直前には急発達の期間があり、相対渦度は増大し、中心気圧が急激 に降下したが、赤道台風 Vamei の事例でのみ typhoon のカテゴリーに相当する最 大接線風速を観測した.その急発達の期間には対流活動が活発であり、水蒸気の 潜熱加熱にともなう非断熱加熱をはじめとして強い上昇流や水物質の生成が見ら れていたが、赤道台風 Vamei のほうがより持続的で強く続いていたことがわかっ た.また、渦度も中心付近に集中していた.その際には渦は深みを増し、渦中心 付近での高温偏差も大きくなっており、中心気圧の降下に寄与していたものと思 われる.渦中心とともに動く座標系で渦度収支解析を実施したところ、赤道台風 Vamei のほうが、効果的に、対流圏下層で渦度のストレッチング、対流圏中層で鉛 直移流により渦が発達していたことがわかった.

これまでに行なわれてきた赤道台風 Vamei の数値実験と比較すると,十分なリー ドタイムを取っているにもかかわらず,最低気圧が十分に表現できていない.経路 および中心気圧の再現がうまくいった例 (Tangang et al., 2007 [23], Yi and Zhang, 2010 [27], Loh et al., 2011 [15])と比較してみると,彼らは台風ボーガスは使用し ておらず,初期値・境界値としては同じく NCEP FNL データを使用しており,積 雲対流スキームも Kain-Fristch スキームを使用している.しかし,Grid nudging を使用したネスティングにより高解像度実験を実施しているため,再解析データ に近づける処理がなされている.NCEP FNL データでは経路は観測と近いものに なっていることから,ナッジングの有無の違いが経路や強度の再現性に効いてい るのではないかと考えられる.

赤道台風 Vamei と比較する目的で今回非発達事例として BVevent1 のボルネオ渦 を取り上げたが,非発達事例でも 30m/sの最大接線風速を観測しており, typhoon にわずかに及ばないものの,それに匹敵する強風が吹き荒れていたことがわかる. 観測が不十分なため確かなことはいえないが,もしかすると,ほかの非発達事例 のなかにも,赤道台風 Vamei のように typhoon のカテゴリーに属されるべき渦が 発生していたのかもしれない.
5 ボルネオ渦に関する準理想化した地形感度実験

Koseki et al. (2014) [12] で実施された準理想化実験を拡張し、地形感度の実験 を行なう. ボルネオ渦の形成にあたってボルネオ島の地形がどのように影響する のかを調べることを目的とする. 再解析データを用いたコンポジット解析により、 強いコールドサージが吹きボルネオ渦の発生に適した環境である SS event のコン ポジット場を初期値・境界値として用いる地形感度実験を実施した. また、後述 するように、Climatology のコンポジット場も用いた地形感度実験も実施した.

5.1 コールドサージイベントのコンポジット解析

Koseki et al. (2014) [12] の手順にしたがい,まずは,サージが吹いているケース とコールドサージがないケースとを分類するために,Cold Surge Index (CS index) (Chang et al., 2005 [4]) を定義する.これは,経度110°Eから115°E,緯度7.5°Nから12.5°Nの範囲で囲まれた矩形領域 (図 5.2 の青点線の矩形領域) で領域平均した 850hPa 面における日平均風速の大きさで定義する.再解析データJRA-25 および JCDAS データを用いて,1981 年から2008 年までの28 年間の12 月のCS index を計 算したものが以下の図 5.1 である.計算された CS index の平均値 μ は μ = 9.7m/s, 標準偏差 σ は σ = 2.7m/s であった.

この CS index から、Strong Surge event (SS event) と No Surge event (NS event) を定義する. SS event (NS event) は CS index が平均値 μ よりも標準偏差 σ 以上高 い (低い) ときであると定義する. したがって、CS index が 12.4m/s 以上のときに SS event に分類され、逆に 7.0m/s 以下のときに NS event に分類される.

Koseki et al. (2014) [12] と同様に, SS event に分類されるうち,非典型である 赤道台風 Vamei (2001年12月20日から24日)と tropical storm Gil (1998年12月 5日から8日)の極端な二事例は解析対象から外す処理をした.このようにして, Koseki et al. (2014) [12] ではSS event として133日, NS event として156日が抽 出できたと報告している.しかし,今回著者が再現を試みると,抽出できた日数 は若干異なるものとなり, SS event としては137日, NS event としては152日が 抽出された.この差異の原因については調査が必要ではあるが,現時点では,彼 らのしたがった手順通りに解析できていると考えており,また,以降で用いるコ ンポジット図で見る限り特に差異なく再現できていると考えられるため,ここで はこれ以上の深追いをしなかった.

Climatology および,上記の手順により抽出された SS event と NS event のコン ポジット場を以下の図 5.2 で示す.図 5.2 で示された Climatology の風系 (a) を見る と,北東からのモンスーンが赤道南シナ海にまで広がっていることがわかる.北 東からのモンスーンが赤道南シナ海を通過すると,マレー半島やスマトラ島の地 形の影響を受け,ベンガル湾のほうへ抜ける西向きの流れと,さらに南下する南 向きの流れとが生まれる (Chang et al., 2005 [4]).ジャワ海にまで伸びるときに



図 5.1: Koseki et al. (2014) [12] で定義された, 1981 年から 2008 年までの 28 年間 の 12 月の CS index を示す. 黒実線は climatology (平均値 μ) を示し, 黒点線は平 均値 ± 標準偏差 ($\mu \pm \sigma$) を表わす. 平均値 μ は $\mu = 9.7$ m/s であり, 標準偏差 σ は $\sigma = 2.7$ m/s であった. ハッチがかかった期間は SS event に該当する期間. なお, CS index は経度 110°E から 115°E, 緯度 7.5°N から 12.5°N の範囲で囲まれた矩形 領域で領域平均した 850hPa 面における日平均風速の大きさで定義されている.



図 5.2: JRA-25/JCDAS から計算された 12 月の 850hPa 面における (a)-(c) 水平風速 (ベクトル) [m/s], (d)-(e) 絶対渦度 (コンター間隔は $3 \times 10^{-6}s^{-1}$). (a), (d) が気候値, (b), (e) が SS event, (c), (f) が NS event のコンポジット図. 経度 90°E から 130°E,緯度 10°S から 20°N の範囲で示している.なお,青点線の矩形領域は CS index を計算した領域 (経度 110°E から 115°E,緯度 7.5°N から 12.5°N の範囲) を示す.

は、赤道を越えることでコリオリパラメータの符号が変化することから、北西寄 りの風に向きが変わる.また、(b)の絶対渦度に目を向けると、強い正の絶対渦度 の領域がフィリピンのルソン島の西側から赤道に向かって伸びていることがわか る.SS event (NS event)のコンポジット図を見てみると、北東からのモンスーン が強く(弱く)見えており、また絶対渦度の強い領域の赤道方向への伸びが強く(弱 く)なっていることがわかる.NS event の風系を見ると、ボルネオ島の北西海岸 付近でやや弱く渦巻いているようすも見てとれる.

5.2 準理想化実験の実験設定

実験設定は基本的には Koseki et al. (2014) [12] が行なった準理想化実験の設定 に準じている.この実験では水平解像度は $\Delta x = 10$ km とする.計算領域は第2章 で見たように Domain 3 (水平格子点数 301 × 301) とし,パラメタリゼーションの 設定はこれまでと同じである.積分期間は 10 日 (240 時間) とする.積分開始時間 は 2006 年 12 月 15 日 00 時 UTC と設定した.理想的な大気場を初期値・境界値に 用いるとはいえ,今回は放射スキームをそのまま用いるため,日変化,季節変化 が生じるからである.5.1 節のコンポジット解析により,JRA-25/JCDAS から計 算されたコンポジット場を,モデルの初期値・境界値として用いる.そして,境界 値はつねに同じものを与え続けるという設定にする.コンポジット場のうち,水 平風速,温位,水蒸気混合比,海面更正気圧,地中温度などをモデルにインプット して,初期値・境界値を作成する.

5.3 地形感度実験の設定

Koseki et al. (2014) [12] が実施した準理想化実験 (CNTL) だけではなく、ボルネ オ島の地形をさまざまに変更した地形感度実験を実施した. CNTL 以外に NoTopo, NoLand, AquaMountain という全部で4種類の感度実験を行なう.

CNTLでは、現実の標高、海陸比分布を使用する.NoTopoでは、ボルネオ島の 標高をすべて0mに設定する.NoLandでは、NoTopoからさらに海陸比を0に設 定し地表面種別を海とする.AquaMountainでは、ボルネオ島の標高は現実的なも のを使用するが、海陸比を0とし、地表面種別を海とする.海が盛り上がってい るという状況を想像していただければよい.なお、粗度長や熱容量などの地表面 パラメータについては、地表面の種別が陸の場合には現実の土地利用データを反 映した分布になるが、海の場合にはそれに応じた一様なパラメータがモデル内部 で決定される.各実験における標高と海陸比の設定は以下の図 5.3 のようになる.



図 5.3: 地形感度実験における計算領域の (a)-(d) 標高 (トーン) [m] と (e)-(h) 海陸 比 (トーン). 海陸比は 0 が海, 1 に近いほど陸を表わすマスク関数である. (a), (e) が CNTL, (b), (f) が NoTopo, (c), (g) が NoLand, (d), (h) が AquaMountain の場 合. 黄色の点線で囲った矩形領域は,それぞれの実験で地形データに手を加えた 領域を示す. 計算領域全体を描画. なお,計算領域の境界付近では,親モデルと の地形をマージするためににじんで見えている.

5.4 SS event のコンポジット場を用いた地形感度実験の結果

5.4.1 渦の移動経路

SS event のコンポジット大気場を初期値・境界値に用いた実験結果を示す.すべ ての実験で,積分開始24時間後には,ボルネオ渦が形成されているようすが確認 された.なので,最初の24時間をスピンアップの時間とみなし,積分開始24時間 後の2006年12月16日00時UTCから渦追跡を開始することにした.さらに,す べての実験で,発生したボルネオ渦は積分修了時刻まで維持され継続して存在し ていた.各実験でシミュレートされた渦の移動経路は以下の図5.4のようになる. なお,渦中心の決め方はこれまでと同様で,Koseki et al. (2014) [12]の方法で決 めている.



図 5.4: 地形感度実験における渦の移動経路. SS event の場合. (a) CNTL, (b) NoTopo, (c) NoLand, (d) AquaMountain の結果. 丸印 (\bullet) が積分開始 24 時間 後の位置,四角印 (\blacksquare) が積分終了時刻での位置.マーカー列は,渦中心から半径 100km 圏内で平均した 850hPa 面における相対渦度 [s⁻¹] を示す.また,バツ印 (×) は 00UTC における位置を表わす.

まず,積分開始24時間後の位置を見ると,NoTopoだけがやや沖合に位置している結果となり,ほかの3実験ではボルネオ島の西岸付近に渦中心があった.その後,沖合のほうに離れていき,反時計まわりに一回転する動きを見せる.そこか

らは実験ごとに異なり、CNTLとNoTopoは北西方向に移動していくのに対して、 AquaMountainではやや西寄りに進行して停滞していくようすが見られた.NoLand では、渦はAquaMountainの場合と同様に西向きに進んでいくが、この実験のみ ボルネオ渦がマレー半島に上陸して減衰するようすが見られた.NoLand以外の実 験結果では、海上にとどまり続け陸地の摩擦の影響を受けなかったということが あり、ボルネオ渦の減衰のフェーズは見られなかった.なお、CNTL実験の結果 は、Koseki et al. (2014) [12]の結果と比較すると、おおよその経路は似通ってい るが、ボルネオ渦がマレー半島に上陸しなかった点で異なった.

5.4.2 渦強度の時間発展

各実験で発生したボルネオ渦の渦強度の時間発展を示した図が以下の図 5.5 であ る.各実験とも発生したボルネオ渦の初期の強度はほとんど変わらず,積分開始 から3日目の18日00時UTCまでほとんど差がない.その後は差異が少しづつ見 られてくるが,19日00時UTCくらいまでは相対渦度が増大し中心気圧が降下し ていて,渦が発達を続けていることがわかる.以後は,相対渦度や中心気圧はほと んど変化しなくなり,成熟期に入っているものと思われる.半径100km 圏内で半 径平均した850hPa面における相対渦度の最大値はおよそ8.0×10⁻⁴s⁻¹であった. また最低気圧は,実験ごとによってタイミングが異なる(NoTopoのみ23日00時 UTC付近,それ以外は21日00時UTC付近)が,およそ992hPaであった.成熟 期には渦度および中心気圧はやや規則的な変化をしており,日変化のようにも読 みとれる.なお,NoLand実験のみ渦が上陸したことにより,23日00時UTCを 過ぎたあたりから,相対渦度が減少,中心気圧が上昇し,渦が減衰していくよう すが見られている.

5.4.3 軸対称平均した物理量で見た半径高度断面図

ここでは,成熟期にあたる期間のうち1日を取り出した時間平均・軸対称平均し た半径高度断面図を示す.期間は2006年12月20日12時UTCから21日12時UTC までの1日としている.該当する期間は図5.5にも示している.ちょうどNoTopo 以外のボルネオ渦が最大渦度および最低気圧をとった時間を含むように選定して いる.このように選んだ期間は,Koseki et al. (2014) [12] で見ていた期間とおよ そ対応している (第1章で引用した図1.8).CNTL実験の結果は比較することがで きるので,まずはそれとの比較を行なってみる.

接線風速に目を向けると,渦中心から半径 50km の距離に風速の最大が見られ, その大きさは 24m/s で,接線風速の強さは同じように見える.鉛直方向にはやや 浅い印象だが,半径方向には強風域がやや広く広がっている印象を受ける.動径風 速の分布はほぼ同じであるが,上層のアウトフローが強く見える高度がやや低く, 200hPa 付近でもっとも強く見えている.高温偏差が大きく見える高度は 600hPa



図 5.5: 地形感度実験における渦強度の時間発展. SS event の場合. (a) 渦中心か ら半径 100km 圏内で半径平均した相対渦度 (850hPa) [s⁻¹] と (b) 渦中心における 海面更正気圧 [hPa] の時系列. CNTL (黒線), NoTopo (赤線), NoLand (緑線), AquaMountain (青線) の4実験の結果を示す. 点描がかかった期間は local time で 00LT から 12LT に対応する. 点線で囲われた期間は図 5.6 および図 5.10 で示した 期間に対応し, 2006 年 12 月 20 日 12 時 UTC から 21 日 12 時 UTC までの 1 日間で ある.



図 5.6: 軸対称平均した半径高度断面図. SS event の場合. 2006 年 12 月 20 日 12 時 UTC から 21 日 12 時 UTC までの 1 日平均で示している. 左列から順に CNTL, NoTopo, NoLand, AquaMountain の結果. (a)-(d) が接線風速 [m/s], (e)-(h) が気 温偏差 (トーン) [K] と二次循環 (動径風速+鉛直風速 [m/s], ベクトル), (i)-(l) が 水物質の混合比 [kg/kg], (m)-(p) が海面更正気圧 [hPa] の軸対称平均半径成分で ある.

付近であり, Koseki et al. (2014) [12] の結果と比べるとやや低い高度に位置している. 水物質の混合比は, 雲水, 雲氷以外の成分も含んでいるので分布が違って見えるが, 上昇流が強く見えている領域で混合比が大きくなっているようすは共通である. また, 海面更正気圧の軸対称成分を見ても, ほぼ同じ半径分布が得られているといえる.

ここからは地形感度実験の結果を見ていくが, CNTL 実験の結果とそのほかの 実験の結果を見比べてみると,見ている時間によって発達のタイミングが違うこ とで若干の差異はあるものの,どの物理量で見ても分布は同じで,差異がほとん ど見られないことがわかる.この感度実験ではボルネオ島の地形を変更したこと により,渦の形成および発達にはほとんど影響が見られないという結果になった.

5.5 Climatologyのコンポジット場を用いた地形感度実験の結果

SS event のコンポジット場を初期値・境界値に用いた準理想化実験で地形感度 実験を行なったところ、ボルネオ渦の形成・発達には地形の影響がほとんど見ら れないという結果が得られた.そこで Climatology のコンポジット場を用いた実験 も行なってみることにした.その実験結果を以下で示していくことにする.

5.5.1 渦の移動経路

SS event の場合と同様,積分開始から 24 時間後においてはどの実験でも渦が形成されているようすが見られた. CNTL, NoTopo, AquaMountain の3実験については,発生したボルネオ渦は積分終了時刻まで継続して存在していたが, NoLandの実験のみ,発生したボルネオ渦が衰退して消滅するという結果になった. NoLandの実験で渦が追跡できたのは 2006 年 12 月 22 日 18 時 UTC まで (積分開始から 186時間後)である. NoLand についてはその時間まで,ほかの実験については積分終了時刻まで追跡して得た渦中心の移動経路を以下に示す (図 5.7). 渦の移動経路を見ると, NoLand 以外は SS event のときの経路と傾向は同じである. ただし,西の方へ大きく移動するのと反時計まわりに大きく移動する点が異なっている. NoLand の場合は,経度 106°E 付近まで西進し,その後南下したのちに反時計まわりに移動し,経度 108°E 付近まで東進する点は,ほかの実験と共通している. しかしそのあとの北進はなくそのまま東進を続け,経度 112°E 付近で消滅する経路を辿った.

5.5.2 渦強度の時間発展

SS event の場合と同様に, 渦強度を示す物理量の時間発展を見ていくことにする (図 5.8). こちらの結果でも,まず各実験とも初期の渦強度はほとんど変わらず, 積分開始から4日目の19日00時 UTC までほとんど差がない. NoLand の実験の み,この時刻を境に,渦中心付近の相対渦度が減少し,中心気圧も上昇に転じて



図 5.7: 図 5.4 と同じ. ただし, Climatology の場合. NoLand のみ, 四角印(■) は 渦が消滅する直前の時刻である 2006 年 12 月 22 日 18 時 UTC の位置を示す.



図 5.8: 図 5.5 と同じ.ただし, Climatology の場合. 点線で囲われた期間は図 5.9 および図??で示した期間に対応し,2006 年 12 月 21 日 18 時 UTC から 22 日 18 時 UTC までの 1 日間である.

おり,渦が減衰するようすが見られる.そのほかの実験の結果では,渦は緩やかに 発達していくようすが見られる.成熟期に達したと見られるのは23日00時UTC を過ぎたあたりで,SS event の結果に比べると,成熟するまでに時間を要してい ることが読みとれる.これは環境場であるコールドサージの強さが関係している と考えられる.

5.5.3 軸対称平均した物理量で見た半径高度断面図

Climatology の実験結果でも軸対称平均・時間平均した半径高度断面図で渦構造 を見ていくことにする. NoLand の実験での渦が22日18時UTCまでしか持続し なかった制約があることから成熟期での選定はできないが, NoLand の渦が見えて いた最後の1日を期間として選定し,そこにおける時間平均で見ていく. 具体的 には,2006年12月21日18時UTCから22日18時UTCまでの1日平均で見てみ る. 該当する期間は図 5.8 にも示している. SS event で見たときと分布はほぼ変わ



図 5.9: 図 5.6 と同じ. ただし, Climatology の場合で, 2006 年 12 月 21 日 18 時 UTC から 22 日 18 時 UTC までの 1 日平均で示したもの.

らない. 選定した期間が CNTL 実験の渦がちょうど最盛期を迎えている期間であ

るため、CNTL 実験の渦が一番強く見えており、次に NoTopo, AquaMountain 実 験の渦が強く見える. NoLand 実験のボルネオ渦は衰退期にあるのでほかとは明ら かに違っており、接線風速は数 m/s 程度の弱い一次循環であり、二次循環もほと んど見られない.気温偏差もほぼなく、水物質の混合比も小さく、中心気圧は周 囲の気圧とほとんど変わらない程度に降下量がほとんどない.

5.6 渦度収支解析

ここでは、第4章と同様に、渦とともに動く座標系での渦度収支解析を実施し てみることにする.相対渦度の時間変化を表わす式を再掲しておくと、以下のよ うになる.

$$\frac{\partial \zeta}{\partial t} = -\left(\mathbf{V}_H - \mathbf{V}_C\right) \cdot \nabla_p \zeta - \omega \frac{\partial \zeta}{\partial p} - \zeta D - \left(\frac{\partial \omega}{\partial x} \frac{\partial v}{\partial p} - \frac{\partial \omega}{\partial y} \frac{\partial u}{\partial p}\right) + \text{Residual}$$

ここで、 ζ は等圧面における相対渦度であり、 $V_H = (u, v)$ は水平風速ベクトル (uが東西風速、vが南北風速)、 $V_C = (u_C, v_C)$ は渦中心の移動経路から推定される 渦の移動速度、 ∇_p は等圧面上における水平微分演算子、 ω は鉛直p速度、Dは水 平発散である。右辺の各項は相対渦度の時間変化を生み出す強制項であり、左か ら順に、(i)相対渦度の水平移流項(HADVと表記する)、(ii)相対渦度の鉛直移流 項(VADV)、(iii)相対渦度によるストレッチング項(STRN)、(iv)水平渦管の起き 上がり項(TILT)、(v)残差項(RESIDUAL)を表わす。本来は惑星渦度によるスト レッチングやベータ効果も含まれているが、ほかの項に比べて2桁近く小さいた め、ここでは無視している。

SS event のコンポジット場を用いた場合での解析結果を示す (図 5.10).対象と した期間は 2006 年 12 月 20 日 12 時 UTC から 20 日 19 時 UTC までの期間で,その 期間における時間平均で見ている.この期間では,NoTopo と AquaMountain 実験 で,渦中心付近の渦度の時間変化が大きく見えていることがわかる.その時間変 化を生む強制項の水平分布を見てみると,渦度変化に正の寄与を示しているのは おもに渦のストレッチング項 (STRN) であり,逆に負の寄与を示しているのは水 平移流項 (HADV) と鉛直移流項 (VADV) である.起き上がり項 (TILT) は渦の西 側で南北方向のダイポール構造をしている.これらの強制項の分布や強さは,各 実験においてほとんど差がないといえる.

続いて,今度は東西断面図で見てみることにする (図 5.11). 第4章で見たよう に,対流圏下層では渦のストレッチングの効果 (STRN),対流圏中層では鉛直移流 の効果 (VADV) により,渦中心軸付近での正の渦度変化に寄与していることがこ こでも見て取れる.起き上がり項は東西に伸びるダイポール構造をしており,渦 中心よりも西側で上昇流が強く見えていることと,接線風速の鉛直シアーの関係 からそのような分布になっていることがいえる.NoLand 実験の結果では,渦度の 等値線が鉛直方向にやや西に傾いて伸びているようすがわかる.渦中心よりも西 側の対流圏中層で正の水平移流の効果が強く見えているが,同時に渦のストレッ チングによる負の効果も強く見えていることがわかる.

なお、Climatologyのコンポジット場を用いた実験の結果については、SS event の実験の場合と、各強制項の大きさが異なっていただけで、その水平分布につい てはほとんど似通ったものであった。差が顕著に見られた NoLand 実験の場合だ け、寄与がほとんど見られないという結果になっていたので、ここでは詳細な図 を示さないことにする.

5.7 まとめと考察

Koseki et al. (2014) [12] で実施された準理想化実験を拡張し、ボルネオ島の地 形がボルネオ渦に与える影響を調べるための地形感度実験を行なった. Cold Surge Index (CS index)に基づくコンポジット解析により、ボルネオ渦の発生に適した環 境である強いコールドサージが吹く環境場 (SS event) を再現した. その理想的な 環境場を初期値・境界値として与え、常に境界からコールドサージが吹き続ける実 験設定で数値積分を行なったところ,すべての実験でボルネオ渦が出現した.経 路に関しては NoLand 実験のみボルネオ渦が上陸する結果となったが、渦の発達 や維持に関してはほとんど差が見られない結果となった. このため, SS event の コンポジット場を用いた実験だけでなく、Climatologyの環境場を用いた準理想化 実験も実施した.すると、NoLand 実験の渦のみ、出現したボルネオ渦が衰退して 消滅するという差異が見られた. NoLand 実験以外での渦も, SS event で発生した ボルネオ渦と比べると、最盛期にいたるまでの時間を長く要したことから、コー ルドサージの強さがボルネオ渦の発達に寄与していることがわかった。また、ボ ルネオ島の起伏や陸地がない実験でのみ違いが見られたことから、コールドサー ジの強さが平均的であるときには、ボルネオ島の起伏や陸上の条件といったもの にボルネオ渦の進路が影響されることがわかった.

今回はボルネオ島の地形のみを変更するという感度実験を実施したが、マレー 半島やスマトラ島の急峻な地形の影響も考えられる.それらの地形を変更した地 形感度実験をさらに実施すれば、より一層、海洋大陸の複雑地形がボルネオ渦の 形成・維持に果たす役割が明らかになると期待される.

また、コールドサージの強さや吹き込み方によっても、ボルネオ渦がどこで形 成されるかが大きく変わってくると思われる.さまざまなコールドサージを想定 した理想的な実験ができれば、理解がさらに進むと考えられる.



図 5.10: SS event のコンポジット場を用いた地形感度実験の渦度収支解析の結果. 900hPa 面における水平面図を示している. 左列から CNTL, NoTopo, NoLand, AquaMountain の結果. 上段から順に (a)-(d) が相対渦度の時間変化項 (DVOR) (トーン) および相対渦度 (コンター間隔は 2.0 × 10^{-4} s⁻¹) (e)-(h) が水平移流項 (HADV), (i)-(l) が鉛直移流項 (VADV), (m)-(p) が相対渦度のストレッチング項 (STRN), (q)-(t) が起き上がり項 (TILT), (u)-(x) が残差項 (RESIDUAL) である. いずれも単位は s⁻² である. 渦中心から 100km 四方で描画.



図 5.11: 図 5.10 と同じ. ただし, 渦中心から南北に 20km 圏内で南北平均した東西断面図.

6 おわりに

本修士論文では、ボルネオ渦に関する理解を深める目的で、気象庁非静力学モデ ルを用いてボルネオ渦に関する一連の数値実験を実施した.第3章では、Trilaksono et al. (2012) [24] に基づいて、時間ずらしアンサンブル法を用いて 2007 年 1 月に 発生したボルネオ渦に関する数値実験を実施した.第4章では、赤道台風 Vamei の高解像度数値実験を行ない、台風に発達しなかったボルネオ渦の事例との比較 実験を実施した.第5章では、Koseki et al. (2014) [12] で実施された準理想化実 験を拡張し、ボルネオ島の地形がボルネオ渦の形成・発達に与える影響について 調べる地形感度実験を実施した.

第3章の結果,実験期間中に4度のコールドサージイベントが発生し,そのうち 3度のコールドサージに伴なってボルネオ渦が発生した.最初に発生した event1の ボルネオ渦が典型的でもっとも強度が強かった.渦強度の時間発展や渦とともに 動く座標系で渦の水平構造や鉛直構造をみたところ,対流活動に伴なって渦循環 が深みを増し,上昇流の強化や下層での水平収束/上層での発散の強化,水物質の 混合比などの増加がみてとれた.ボルネオ渦の軸対称平均的な特徴をみると,台 風と同じように一次循環,二次循環が存在していたが,ボルネオ渦の鉛直構造は 浅いものであり,また,暖気核にあたる高温偏差も小さく,その高度は対流圏下 層に位置しており,中心気圧の降下量も随分と小さいものであった.

第4章の結果,赤道台風 Vamei の事例でも非発達事例である BVevent1 の事例 でも,最盛期にいたる直前には急発達の期間が見られたが,赤道台風 Vamei の事 例でのみ typhoon のカテゴリーに相当する最大接線風速を観測した.急発達の期 間には対流活動が活発であり,水蒸気の潜熱加熱に伴なう非断熱加熱をはじめと して強い上昇流や水物質の生成が見られていたが,赤道台風 Vamei の事例のほう がより持続的で強く続いていたことがわかった.また,渦度も中心付近に集中し ていた.渦中心とともに動く座標系で渦度収支解析を実施したところ,赤道台風 Vamei のほうが,効果的に,対流圏下層での渦度のストレッチング,対流圏中層で 鉛直移流により渦が発達していたことがわかった.

第5章の結果, SS event および Climatology のコンポジット場を用いた実験ではボ ルネオ渦の形成には地形の影響が見られなかった.しかし,その後のボルネオ渦の 発達に関して, SS event の実験ではほとんど違いが見られなかったが, Climatology の実験では NoLand の場合にボルネオ渦が東進してコールドサージの影響を受け なくなり,衰退して消滅するという違いが見られた.このことから, SS event のコ ンポジット場を用いた実験では初期場のコールドサージがつくりだす風のシアー が十分であったために地形の影響が見られなかったのに対し, Climatology のコン ポジット場を用いた実験では,陸地や起伏の存在がボルネオ渦の移動に影響する という地形の役割が見える結果となった.

以上,一連の数値実験により,ボルネオ渦に関する理解が進んだと考えられる.

謝辞

本研究の推進および修士論文の執筆にあたり,ご多忙ながら多くの時間を割い て熱心にご指導くださいました余田成男教授に深く感謝申し上げます.石岡圭一 准教授,西本絵梨子博士,納多哲史博士をはじめとする気象学研究室の方々には さまざまな面でご指導いただき,特にセミナーの場で多数の有益なコメントをい ただきました.また,日常生活・研究生活を支えていただいた大気分科の同級生, 地球物理学分野の同級生のみなさま,おもに気象学会で知り合った他大学の気象 学専攻の同期のみなさまにも感謝いたします.

気象庁気象研究所からは気象庁非静力学モデルを貸与していただき,モデルの インストールから運用にいたるまで丁寧に指導していただきました.林修吾主任 研究官には,モデル実行に関しての技術的な質問に対して丁寧にご回答いただき, アドバイスを多数いただきました.東京大学大気海洋研究所の柳瀬亘助教,渡邉 俊一博士からは,気象庁非静力学モデルを用いた準理想化実験を行なうに際して, 技術的なアドバイスをいただきました.

本論文におけるデータ解析および可視化には、地球流体電脳倶楽部の地球流体 電脳ライブラリ(http://www.gfd-dennou.org)を用いました.

最後に,6年間の大学生活を支えてくれた家族,特に両親に深く感謝いたしま す.卒論,修論のテーマとなりましたボルネオ渦という渦巻きに出会えたことに 感謝いたします.

A 渦中心まわりの座標変換

メルカトル図法での渦中心まわりの展開をする.まずは,

$$\frac{1+\sin x}{\cos x} = \tan\left(\frac{x}{2} + \frac{\pi}{4}\right)$$

を証明しておく.そのために,加法定理,倍角の公式などを用いる.右辺から左 辺を導くことを考える.

$$\tan\left(x + \frac{\pi}{4}\right) = \frac{1 + \tan x}{1 - \tan x}$$
$$= \frac{\cos x + \sin x}{\cos x - \sin x}$$
$$= \frac{(\cos x + \sin x)^2}{\cos^2 x - \sin^2 x}$$
$$= \frac{1 + 2\sin x \cos x}{\cos^2 x - \sin^2 x}$$
$$= \frac{1 + \sin 2x}{\cos 2x}$$

が成立するので、上の式で $x \to x/2$ とすれば証明完了.

メルカトル投影法のもとでは、球座標における経度、緯度 (λ, ϕ) は地図上の座 標 (x, y) に以下のように対応する.

$$x = (a \cos \phi_s) \lambda$$
$$y = (a \cos \phi_s) \log \left(\frac{1 + \sin \phi}{\cos \phi}\right)$$

ここで先の公式を用いれば、以下のように書き換えることができる.

$$x = (a \cos \phi_s) \lambda$$
$$y = (a \cos \phi_s) \log \left[\tan \left(\frac{\pi}{4} + \frac{\phi}{2} \right) \right]$$

球座標における座標 (λ_0, ϕ_0) が地図上における座標 (x_0, y_0) と対応させるようにすると、以下の式が成り立つ.

$$x - x_0 = (a\cos\phi_s)(\lambda - \lambda_0)$$
$$y - y_0 = (a\cos\phi_s)\left(\log\left[\tan\left(\frac{\pi}{4} + \frac{\phi}{2}\right)\right] - \log\left[\tan\left(\frac{\pi}{4} + \frac{\phi_0}{2}\right)\right]\right)$$

地図上で点 (x_0, y_0) を中心として半径r,動径角 θ に位置する点が(x, y)であるよう に対応させると、このとき、点(x, y)が球座標上でどの点に対応するかは、以下の 式で明らかになる.まずは,経度に関する式であるが,これは以下のようになる.

$$(x_0 + r\cos\theta) - x_0 = (a\cos\phi_s)(\lambda - \lambda_0)$$
$$r\cos\theta = (a\cos\phi_s)(\lambda - \lambda_0)$$
$$\therefore \lambda = \lambda_0 + \frac{r\cos\theta}{a\cos\phi_s}$$

続いて、緯度に関する式であるが、これは以下のようになる.

$$(y_0 + r\sin\theta) - y_0 = (a\cos\phi_s) \left(\log\left[\tan\left(\frac{\pi}{4} + \frac{\phi}{2}\right) \right] - \log\left[\tan\left(\frac{\pi}{4} + \frac{\phi_0}{2}\right) \right] \right)$$
$$r\sin\theta = (a\cos\phi_s) \left(\log\left[\tan\left(\frac{\pi}{4} + \frac{\phi}{2}\right) \right] - \log\left[\tan\left(\frac{\pi}{4} + \frac{\phi_0}{2}\right) \right] \right)$$
$$\frac{r\sin\theta}{a\cos\phi_s} = \log\left[\frac{\tan\left(\frac{\pi}{4} + \frac{\phi}{2}\right)}{\tan\left(\frac{\pi}{4} + \frac{\phi_0}{2}\right)} \right]$$
$$\tan\left(\frac{\pi}{4} + \frac{\phi}{2}\right) = \tan\left(\frac{\pi}{4} + \frac{\phi_0}{2}\right) \exp\left(\frac{r\sin\theta}{a\cos\phi_s}\right)$$
$$\frac{\pi}{4} + \frac{\phi}{2} = \tan^{-1}\left[\tan\left(\frac{\pi}{4} + \frac{\phi_0}{2}\right) \exp\left(\frac{r\sin\theta}{a\cos\phi_s}\right) \right]$$
$$\therefore \phi = 2\tan^{-1}\left[\tan\left(\frac{\pi}{4} + \frac{\phi_0}{2}\right) \exp\left(\frac{r\sin\theta}{a\cos\phi_s}\right) \right] - \frac{\pi}{2}$$

上記の式を基にして、ある時刻における渦中心まわりの極座標データを構築する. 渦中心の座標が (λ_0, ϕ_0) であるとして、半径 r、動径角 θ における点でのデータを、 もとの球座標での対応する座標 (λ, ϕ) でのデータとする.格子点上にない場合は 隣接する点から線形内挿により計算する.

B 2007年1月に発生した3度のボルネオ渦

B.1 渦とともに動く座標系で見た水平面図

B.2 軸対称平均した物理量で見た半径高度断面図



図 B.1: event2のボルネオ渦の時間発展. 渦とともに動く座標系で渦中心から400km 四方を描画. 850hPa 面における相対渦度 (トーン) [s⁻¹] と水平風 (ベクトル) [m/s] である. 同心円は内側から順に, 渦中心から100km, 200km, 300km, 400km の位 置を表わす. (a) は渦追跡開始時刻, (b)-(i) は 00UTC におけるスナップショット.



図 B.2: event3のボルネオ渦の時間発展. 渦とともに動く座標系で渦中心から400km 四方を描画. 850hPa 面における相対渦度 (トーン) [s⁻¹] と水平風 (ベクトル) [m/s] である. 同心円は内側から順に, 渦中心から100km, 200km, 300km, 400km の位 置を表わす. (a) は渦追跡開始時刻, (b)-(f) は00UTC におけるスナップショット.



図 B.3: event2のボルネオ渦に関する軸対称平均した半径高度断面図.発達期,最 盛期,減衰期の3フェーズ(図3.8のDからFに対応する期間)で時間平均した各 種物理量を示している.(a)-(c)が接線風速[m/s],(d)-(f)が気温偏差(トーン)と二 次循環(動径風速+鉛直風速,ベクトル),(g)-(i)が水物質の混合比[kg/kg],(j)-(l) が地表海面更正気圧である.



図 B.4: event3のボルネオ渦に関する軸対称平均した半径高度断面図.発達期,最 盛期,減衰期の3フェーズ(図3.8のGからIに対応する期間)で時間平均した各種 物理量を示している.(a)-(c)が接線風速[m/s],(d)-(f)が気温偏差(トーン)と二 次循環(動径風速+鉛直風速,ベクトル),(g)-(i)が水物質の混合比[kg/kg],(j)-(l) が地表海面更正気圧である.

参考文献

- [1] 気象庁非静力学モデル ユーザーズガイド (要認証). http://pfi.kishou.go. jp/usr_meso/nhm_users_guide.pdf.
- [2] 気象庁非静力学モデル 開発者向けガイド (要認証). http://pfi.kishou.go. jp/usr_meso/nhm_developers_guide.pdf.
- [3] C. R. S. Chambers and T. Li. Simulation of a near-equatorial typhoon Vamei (2001). Meteorol. Atmos. Phys., Vol. 97, pp. 67–80, 2007.
- [4] C.-P. Chang, P. A. Harr, and H.-J. Chen. Synoptic disturbances over the equatorial South China Sea and western Maritime Continent during boreal winter. *Mon. Wea. Rev.*, Vol. 133, pp. 489–503, 2005.
- [5] C.-P. Chang, C. H. Liu, and H. C. Kuo. Typhoon Vamei: An equatorial tropical cyclone formation. *Geophys. Res. Lett.*, Vol. 30(50), pp. 1–4, 2003.
- [6] C.-P. Chang, M.-M. Lu, and H. Lim. Monsoon convection in the maritime continent: Interaction of large-scale motion and complex terrain. *Meteorological Monographs*, Vol. 56, pp. 6.1–6.29, 2016.
- [7] B. K. Cheang. Synoptic features and structures of some equatorial vortices over the South China Sea in Malaysian region during the winter monsoon of December 1973. Pure Appl. Geophys., Vol. 115, pp. 1303–1333, 1977.
- [8] S. Hayashi, K. Aranami, and K. Saito. Statistical verification of short term NWP by NHM and WRF-ARW with 20 km horizontal resolution around Japan and Southeast Asia. SOLA, Vol. 4, pp. 133–136, 2008.
- [9] M. Ikawa and K. Saito. Description of a non-hydrostatic model developed at the Forecast Research Department of the MRI. *MRI Tech. Rep.*, Vol. 28, p. 238, 1991.
- [10] R. H. Johnson and R. A. Houze Jr. Precipitating cloud systems of the Asian monsoon. In C.-P. Chang and T. N. Krishnamurti, editors, *Monsoon Meteorology*, pp. 298–353. Oxford University Press., 1987.
- [11] L. Juneng, F. T. Tangang, C. J. Reason, S. Moten, and W. A. W. Hassan. Simulation of tropical cyclone Vamei (2001) using the PSU/NCAR MM5 model. *Meteor. Atmos. Phys.*, Vol. 97, pp. 273–290, 2007.
- [12] S. Koseki, T.-Y. Koh, and C.-K. Teo. Borneo vortex and mesoscale convective rainfall. Atmos. Chem. Phys., Vol. 14, pp. 4539–4562, 2014.

- [13] K.-M. Lau and C.-P. Chang. Planetary scale aspects of winter monsoon and teleconnections. In C.-P. Chang and T. N. Krishnamurti, editors, *Monsoon Meteorology*, pp. 161–202. Oxford University Press., 1987.
- [14] H. Lim and C.-P. Chang. A theory for midlatitude forcing of tropical motions during winter monsoons. J. Atmos. Sci., Vol. 38, pp. 2377–2392, 1981.
- [15] W. T. Loh, L. Juneng, and F. T. Tangang. Sensitivity of Typhoon Vamei (2001) simulation to planetary boundary layer parametarization using PSU/NCAR MM5. *Pure. Appl. Geophys.*, Vol. 168, pp. 1799–1811, 2011.
- [16] M. Nakanishi and H. Niino. An improved Mellor-Yamada level 3 model with condensation physics: Its design and verification. *Bound.-Layer Meteor.*, Vol. 112, pp. 1–31, 2004.
- [17] M. Nakanishi and H. Niino. An improved Mellor-yamada level-3 model: Its numerical stability and application to a regional prediction of advection fog. *Bound.-Layer Meteor.*, Vol. 119, pp. 397–407, 2006.
- [18] K. Saito. A numerical study of the local downslope wind "Yamaji-kaze" in Japan. Part 3: Numerical simulation of the 27 September 1991 windstorm with a non-hydrostatic multinested model. J. Meteor. Soc. Japan, Vol. 72, pp. 301–329, 1994.
- [19] K. Saito. Semi-implicit fully compressible version of the MRI mesoscale model—Forecast experiment of the 6 August 1993 Kagoshima torrential rain—. Geophys. Mag. Ser. 2, Vol. 2, pp. 109–137, 1997.
- [20] K. Saito, H. Eito, and C. Muroi. Documentation of the Meteorological Research Institute/Numerical Prediction Division unified nonhydrostatic model. *MRI Tech. Rep.*, Vol. 42, , 2001.
- [21] K. Saito, T. Fujita, Y. Yamada, J. Ishida, Y. Kumagai, K. Aranami, S. Ohmori, R. Nagasawa, S. Kumagai, C. Muroi, T. Kato, H. Eito, and Y. Yamazaki. The operational JMA nonhydrostatic mesoscale model. *Mon. Wea. Rev.*, Vol. 134, pp. 1266–1298, 2006.
- [22] K. Saito, J. Ishida, K. Aranami, T. Hara, T. Segawa, M. Narita, and Y. Honda. Nonhydrostatic atmospheric models and operational development at JMA. J. Meteor. Soc. Japan, Vol. 85B, pp. 271–304, 2007.
- [23] F. T. Tangang, L. Juneng, and C. J. Reason. MM5 simulated evolution and structure of Typhoon Vamei (2001). In Y.-T. Chen, editor, *Solid Earth, Ocean*

Science & Atmospheric Science, Advances in Geosciences, Vol.9, pp. 191–207. World Scientific, 2007.

- [24] N. J. Trilaksono, S. Otsuka, and S. Yoden. A time-lagged ensemble simulation on the modulation of precipitation over West Java in January-February 2007. *Mon. Wea. Rev.*, pp. 601–616.
- [25] N.J. Trilaksono. Numerical Studies of Heavy Precipitation over West Java in January-February 2007. PhD thesis, Kyoto University, 2012.
- [26] S. Yabu, S. Murai, and H. Kitagawa. Clear-sky radiation scheme. NPD Rep., Vol. 51, pp. 53–64 (in Japanese), 2005.
- [27] B. Q. Yi and Q. H. Zhang. Near-equatorial typhoon development: climatology and numerical simulation. Adv. Atmos. Sci., pp. 1014–1024.
- [28] S. Yoden, S. Otsuka, N. J. Trilaksono, and T. W. Hadi. Recent Progress and Archievements in Research on the Maritime Continent Monsoon. In *The Global Monsoon System: Research and Forecast (3rd Edition)*. 2016 (in press).
- [29] 松葉史剛. Borneo vortex に関する数値実験, 2015. 京都大学理学部 気象学研 究室 卒業論文.