# 第4章 数値予報モデル

#### 4.1 数値予報モデル概要1

数値予報モデルは、数値予報全体の流れの中でも、 未来の値を計算するという中心の部分である。天気 予報用の数値予報モデルでは、大気現象を支配する 物理法則をコンピュータで解く。この物理法則が複 雑な方程式であるため、ある座標系上・時間方向に おいてとびとびの値で表現することによって、コン ピュータで解くことが可能になる。コンピュータで 解くことから、これを「数値的に解く」とも言う。

数値予報モデルでは大気の状態をできるだけ忠 実に表現する能力を持つことが望ましい。数値予報 モデルで考慮される過程を図4.1.1に示す。地球大気 中には、大規模な擾乱からメソスケール擾乱、さら に小さな乱流や衝撃波などさまざまな時間・空間ス ケールの現象が存在する。この中で、天気予報が対 象とする大気中の波動は、総観規模の傾圧不安定波 やロスビー波、そしてスケールの大きな内部重力波 であり、これらを正確に予測するために、大気の流 れを基本として、積乱雲の発生発達、雲と放射の相 互作用、境界層の大気の乱れに伴う運動量・熱・水 蒸気の輸送など、数値予報モデルで取り扱う過程は 非常に複雑なものとなっている。一方、音波や衝撃 波といった波動は、天気予報が対象とする大気現象 に影響を与えることはほとんどなく、数値予報モデ ルで正確に解く必要はないので、必ずしもすべての 物理法則が考慮され正確に解かれている、というわ けではない。

本章では、専門家が必要としている詳細には踏み 込まず、各計算手法のねらいを中心に概要を解説す る。なお数値予報モデルが対象とする気象、大気科 学の基礎的知識については、小倉(1999)や日本気象 学会(1998)などを参考にしていただきたい。

## 4.2 基礎方程式

物理法則として数値予報モデルで用いられる基 礎方程式について解説する。

静力学平衡((1・2)参照)の仮定をする方程式系を 「プリミティブ方程式系」、その方程式系を採用し た数値予報モデルを「プリミティブモデル」あるい は「静力学モデル」という。一方、静力学平衡の仮 定をしない方程式系を「非静力学方程式系」、その 方程式系を採用したモデルを「非静力学モデル」と いう。



図 4.1.1 数値予報モデルで考慮される過程

<sup>1</sup> 第4章 室井 ちあし

## (1) 運動方程式

図4.1.1の大気の流れ(風)を支配する方程式であ る。大気は3次元空間の中を運動するので、方程式 も水平(2方向)と鉛直(1方向)の3つにより記述 される。

## (1-1) 水平方向(2方向)



- + 地球自転の効果(コリオリカ)
- + 鉛直の気圧傾度力
- + 重力 + 外力

「静力学平衡」(もしくは「静水圧近似」)を仮定 する場合(発達した積乱雲等でなければ、かなりよ い精度で成り立つ)は、上記の式に代えて以下の式 が用いられる。

0 = 鉛直の気圧傾度力 + 重力

この式は、大規模な運動で卓越するふたつの力が 釣り合っている状態を示し、鉛直速度の時間変化率 を予報する必要がないため、計算量が少なくなると いうメリットがある。

## (2) 連続の式(質量保存の式)

空気が増えたり減ったりすることはなく、保存されているということを表す方程式。静力学モデルでは、(1-2)の代わりにこの式と(1-1)による水平方向の風の計算結果を用いて、上昇流が求められる。

空気密度の時間変化率 = - 密度の移流

+ 収束・発散による密度変化

## (3) 熱力学方程式

大気の温度変化に関する方程式である。温度の代

わりに温位で表される場合もある。

温度の時間変化率 🛛 = 🗕 温度の移流

+ 断熱圧縮・膨張による変化

## + 非断熱加熱

(4) 水蒸気の方程式 大気の水蒸気の変化に関する方程式である。

比湿の時間変化率 = - 比湿の移流

+ 相変化に伴う加湿

#### (5) 気体の状態方程式

大気の状態に関する関係式である。気圧、密度、 温度の3つの変数の間には以下のような関係がある。

気圧 = 空気密度 × 気体定数 × 温度

### (6) その他

第4.5節で述べる物理過程の計算に必要な物理量 として、水物質に関しては、雲をより詳細に表現す るためバルク法の雲物理(第4.5.3項)では水の形態 は水蒸気・雲水・雨・雲氷・雪・霰のカテゴリーに 分類され、そのカテゴリー毎に水蒸気の方程式と同 様の式を考える。また雲のパラメタリゼーション (第4.5.2項)では雲水に関する方程式が考慮される ことがある。さらに、大気の乱流エネルギーや地中 温度などの物理量の方程式を考える場合がある。

## 4.3 数値予報モデルの全体構造

基礎方程式は第4.2節で見たように、一部を除いて、 ある物理量について時間変化率を求めるという形 になっている。したがって実際の数値予報モデルの プログラムも、物理量毎に時間変化率を求め、それ にある時間(積分時間間隔)を掛けることによって、 未来の物理量を求める、という構造になる。

数値予報モデルの流れを図4.3.1に示す。基礎方程 式に基づき、時間積分されて未来の値が求められる 量を「予報変数」と呼び、予報変数から時間積分を 経ずに求められる量を「診断量」と呼ぶことがある。 数値予報モデルのうち、基礎方程式にあらわに表現 されている移流や気圧傾度力といった時間変化率 を求めるところと、実際に時間積分を行うところを あわせて、「力学過程」(または「力学フレーム」) と呼ぶ。一方、それ以外の外力、非断熱加熱、相変 化に伴う加湿の効果を計算する部分や、それらの計 算に必要な大気以外とのやりとりや内部的な変化



図 4.3.1 数値予報モデルの流れ

を考慮することなどを「物理過程」と呼ぶ(原 2012a)。前者について 第4.4節で、後者について第 4.5節でそれぞれ解説する。

なお、計算手法のことを「スキーム」と呼ぶこと がある。総称として例えば「移流スキーム」「境界 層スキーム」などと呼称されることもあり、考案者 や成果発表者の名前をとって「荒川-シューバート スキーム」などと書かれることもある。

#### 4.4 力学過程

カ学過程は、基礎方程式をどのような座標系を用 いて、どのように離散化を行い、どのように時間積 分をするかという、数値予報モデルの基本構造をな す部分である。たとえ同じ基礎方程式を用いた数値 予報モデルであっても、その基本構造の中身は同じ とは限らず、それぞれの数値予報モデルによって特 徴がある。

## 4.4.1 座標系·空間離散化

#### (1) 座標系

一般に物理法則は、3次元空間をターゲットとし て直交座標系で記述される。このまま解くことも可 能であるが、地球はほぼ球体であることを利用して 方程式を解きやすい形式に書き換えることがよく 行われる。全球モデルでは球座標系に変換される (図4.4.1)ことにより、重力は常に鉛直方向下向き に働き、また水平方向2成分はどの緯度経度でも直 交していることから、解きやすくなる。領域モデル では投影法によって平面に投影した座標系に変換 される (図4.4.2)。これに基づき方程式を変換する ことにより、地球が球体である効果を考慮する。特 に予報領域が広いモデルでは重要である。

鉛直方向の座標系については、気圧座標系か高度

座標系かに大きく分かれる(図4.4.3)。気圧座標系 のメリットとして、観測が気圧に対する高度や気温 という値で測られる場合においては取り扱いがし やすいことがあげられ、デメリットとしては地表面 や海面の高さが気圧としては一定値ではないため、 取り扱いが複雑になることがあげられる。高度座標 系ではこのメリットとデメリットが逆になると考







図 4.4.2 ランベルト座標系。円錐に投影し、上図の オレンジ色の領域(下図)から長方形の範囲(水 色)を切り出して、予報領域とする。



図 4.4.3 鉛直座標として用いられるハイブリッド 座標。気圧座標(上)と高度座標(下)

えて良い。さらに、非静力学モデルでは気圧(もし くは密度)が予報変数になるため気圧座標系を採用 することは原理的に困難で、高度座標系が利用され ることが多い。気圧座標・高度座標いずれを採用す るとしても、地上付近では地形に沿った層配置が、 一方上層では地形の影響を受けない層配置が都合 がよいため、両者を組み合わせた「ハイブリッド座 標」もよく採用される(石田 2008)。図4.4.3は上下 どちらもハイブリッド座標である。

## (2) 空間離散化

一般に大気中のさまざまな物理量は、図4.4.4の 「元の分布」のような連続的な分布をしている。し かしこのままではコンピュータで取り扱うことが





困難なため、「とびとびの値」を考えて連続的な分 布を構成していると考える(これを「離散化」とい う)。そうすることにより、基礎方程式にある微分 項などを近似的に求めることが可能になる。

この元の空間分布をとびとびの値で表現する方 法として、大きく分けて格子点法とスペクトル法の 2種類がある(図4.4.4)。前者を採用したモデルを「格 子モデル」、後者を採用したモデルを「スペクトル モデル」と呼ぶ。格子点法は、地球大気を覆う格子 の模式図(図1.2.2)で示したとおりの「メッシュ」 を考える方法で、一方スペクトル法は波の重ねあわ せにより状態を表現したものである。スペクトル法 よりも格子点法の方が直感的な理解がしやすいが、 力学過程の計算精度という点ではより高精度で計 算できるスペクトル法の方が有利である。格子点法 をより高度にしたものとして、有限体積法がある。 有限体積法は、格子間隔が一定でない場合でも、 保存性を保ちつつ精度よく計算ができるというメ



図 4.4.5 標準ガウス格子(左)と適合ガウス格子(右)(TL15の例)

表 4.4.1 スペクトルモデルの切断波数と格子間隔の関係

切断波数	本研修テ	格子間隔	格子間隔
	キストで	(北緯30度)	(赤道)
	の標記		
TL959	20km	18km	21km
TL479	40km	36km	42km
TL319,	55km	54km	63km
T213			
TL159,	110km	108km	125km
T106			
T63	180km	180km	209km
T42	270km	271km	313km

リットがあり、最近の数値予報モデルで用いられる ことも多い。

離散化の基本的な考え方から言えば、格子点法の 場合はメッシュを細かく、スペクトル法では考える 波の数(単位長に含まれる波の数を「波数」、波長 が最短の波の数を「切断波数」という)を多く計算 したほうが精度は高い。全球スペクトルモデルの場 合は、切断波数をつけて T213やTL959などと表記 する。Tは、波数の切断を東西波数・全波数の空間 で三角形(Triangular)型で行うことに由来し、TLは 後述するセミラグランジュ法を採用した場合のガ ウス格子が1次(Linear)であることを示しており、 TLから始まるモデルは、セミラグランジュ法を採用 したスペクトルモデルを意味することになる。

全球モデルでは、格子点法で緯度経度方向に格子 点を考えた場合は、両極付近で格子点が集中して取 り扱いが困難であるため、スペクトル法が使われる ことが多い。しかし最近では、両極の取り扱いを工 夫した格子点法あるいは有限体積法による全球モ デルも登場してきている。一方領域モデルでは格子 点法が一般的であるが、かつて気象庁では領域スペ クトルモデルが利用されていた。

スペクトルモデルの場合でも、物理過程は、例え ば陸面や海面の効果や雲の生成など、波の重ねあわ せと考えるよりは局所的な効果や変化と考えたほ うが都合がよい。これらを考慮するためには格子上 で効果を計算し、波数毎の効果に変換するという処 理が行われる。この際に用いられる格子を「変換格 子」と呼ぶ。変換格子にもいくつかのタイプがある が、気象庁全球モデルでは「適合ガウス格子」(宮 本 2005; 岩村 2008)が、季節予報モデルなど一部 の全球モデルでは「標準ガウス格子」が用いられて いる。適合ガウス格子では、中高緯度の格子が標準 ガウス格子よりも、精度に影響がない範囲で少なく なっているため、格子間隔が全体的に均一となり、 また格子点数が少なくなるため物理過程の計算量 も減少するというメリットがある(図4.4.5)。 スペクトルモデルの場合の「解像度」については、 切断波数を使用する場合と、変換格子の格子間隔を 使用する場合がある。厳密には前者で表記すること が正しいが、本研修テキストや様々な資料では、プ ロダクト利用者へのわかりやすさを重視して、なる べく後者を用いている。例えばTL959の全球モデル の場合、赤道上には1920個の格子点がある。赤道上 では地球一周が約40000kmであるため、東西方向の 格子間隔は約21km、北緯30度ではやや狭まって約 18kmとなる。また南北方向は赤道上の東西方向と 同じである。そこで解像度として一般的に格子間隔 20kmと表記している。様々な解像度・切断波数に 対する格子間隔を表4.4.1に示す。

また格子点法においては、予報変数をどのように 格子点に配置するかでいくつかのタイプがある(図 4.4.6)。わかりやすく言えば、将棋のように格子の 中央に置くか、囲碁のように格子の交点に置くかと いうことである。横方向は中央で縦方向は交点、と いう配置もある。詳細は省略するが、この配置によ り計算のしやすさや計算結果の精度が異なるとい う事情があり、実際には予報変数に応じてこれらを 組み合わせて用いることが多い。気象庁メソモデ ルでは、Cグリッド(図4.4.6の右)の配置が用いら れている。これは数値予報モデル内部の格子点配置 であって、数値予報GPVはすべての予報変数で同じ 点(Aグリッド)の格子に内挿して作成されている。



鉛直方向についても、水平方向と同様の原理であ るが、スペクトルモデルの場合でもスペクトル法が 用いられるのは水平方向のみで、鉛直方向には通常 は格子点法が用いられる。一般に大気の流れは上層 へ向かうほど水平方向の流れが卓越し、下層ほど鉛 直方向の流れの変化が大きくなるため、鉛直層の配 置については下層ほど細かく設定されることが多 い(気象庁モデルの設定は図4.7.3を参照)。

#### 4.4.2 時間積分と計算安定条件

数値予報モデルの計算は図4.3.1に示した通り、さ まざまな変数の時間変化率を求め、時間積分を行う という手順になる。第4.4.1項の空間離散化により各 方程式の時間変化率を求めることができるので、次 のステップは時間積分である。空間離散化と同様、 時間積分をなんらかの形に変換・離散化する必要が あり、ここであらわれるもの、すなわち時間方向の 離散化を「時間積分法」といい、空間の格子間隔と 同様、時間積分の刻み幅を「積分時間間隔」と呼ぶ。

空間離散化で、例えば20kmメッシュより1kmメ ッシュの方が、精度が高いという事情と同様、時間 方向も1時間間隔よりも1分間隔で計算を行った方 が一般的には精度が良い。しかしそれでは計算時間 が膨大になるため、精度を著しく落とさない範囲で 可能な限り積分時間間隔を伸ばして迅速に計算す る、という方針が基本である。

一方で、安定な計算のため、取りうる積分時間間 隔には上限がある。これを「CFL条件」<sup>2</sup>という。

## <u>格子間隔</u> <u>積</u>分時間間隔</u> > 実際の流れの速さ

これを満たさなければ、計算により流れに沿って 情報を伝えることができなくなり、計算が破綻して しまう(精度が悪いという状態よりさらに悪化して、 無意味な計算をして物理的にありえない値を出力 してしまう)ことになる。例えば、格子間隔10km のところを風速50m/sの風が吹いていれば、CFL条 件から決まる積分時間間隔の上限は 10000 / 50 = 200秒となる。実際の大気では場所によって風速が 異なるが、場所によって積分時間間隔を変えること はしないため、最も厳しい(風速が大きい)場所に おける制限が適用されることになる。この積分時間 間隔のとり方には、最初から厳しい気象条件を想定 して、ある固定の積分時間間隔を予め決める場合と、 その時の大気の流れに応じて積分時間間隔をその 都度決める場合とがある。

積分時間間隔を長くとり計算時間を短縮するこ とは、とりわけ現業数値予報モデルにとっては重要 なことであり、例えば、天気予報にとって正確に予 測することが重要ではない重力波の効果を計算す る際に、「陰解法(インプリシット法)」と呼ばれる 手法を用いてその振幅を抑制して計算時間を短縮 することが可能となる。それ以外の重要な効果を従 来の「陽解法(イクスプリシット法)」で解き、あ わせて「セミ・インプリシット法(半分は陰解法)」 と呼ばれている。この場合でも移流によるCFL条件 は適用される。

この移流におけるCFL条件による積分時間の上 限を回避するために開発された手法が、セミラグラ ンジュ法である。セミラグランジュ法は、大気中の



図 4.4.7 セミラグランジュ法の模式図

粒子を追いかけるというラグランジアン的な発想 で計算されるため、計算により情報が伝わる速度を 考える必要がなく、積分時間間隔の上限がない。一 方、すべてラグランジアン的な発想では、大気中の 一部のみを計算するといった偏りが生じるため、積 分する毎に粒子をとりなおして、できるだけ均一に 計算するように工夫されている(図4.4.7)。したが って、半分(「セミ」)という言葉をつけ、「セミラ グランジュ法」と呼ばれる。積分時間間隔の上限が ないといっても、あまり長くすると精度が低下する ことから、実際には予報精度に大きな影響が出ない 範囲で決められている。20kmメッシュの大気モデ ルで与えられる積分時間間隔はCFL条件では100秒 程度であるが、セミラグランジュ法を採用した全球 モデルの積分時間間隔は10分としている。

## 4.4.3 その他

この他、数値積分を安定に実行するために、数値 拡散やダンピングといった、元々の物理法則にはな い処理が加えられることがある。

「数値拡散」は、モデルで表現される最小スケー ルの波にエネルギーが過度に蓄積するのを防ぐた め、小さなスケールの波を人工的に減衰させる処理 であり、第4.5.6項で述べる境界層内の乱流輸送によ ってもたらされる拡散の効果とは区別される(田宮 2009)。

モデルの上層付近では、「スポンジ層」あるいは 「緩和領域」と呼ばれる緩衝帯が設けられ、波によ る乱れを減衰させるダンピングをかけることがあ る。上層のフィルターは大気中の波動のニセの反射 を防ぐことが主な目的である。領域モデルではこれ に加えて、側面境界付近に「緩和領域」も設定され る。ここでは外側モデルとの地形や解像度ギャップ を抑え、外側モデルと予測が大きくずれないように するため、徐々に外側モデルの値に近づけるダンピ ングが行われる。緩和領域内の予測値については、 こうした処理をおこなっていない予報モデルの内

<sup>&</sup>lt;sup>2</sup> CFL とはCourant-Friedrichs-Lewyの略で、この条件 を説明した3人の名前をとったものである。



図 4.5.1 数値予報モデルの物理過程の模式図

側と比較して、精度が低下することに注意が必要で ある。

## 4.5 物理過程

物理過程は、方程式の各項で直接は現れない効果 や、離散化した際に物理量が格子平均で取り扱われ ることにより格子平均からのズレが実際の格子の 内部に生じる効果を考慮する部分である。数値予報 モデルで考慮されている主な物理過程の模式図を 図4.5.1に示す。



図 4.5.2 サブグリッドスケールの現象の模式図

例えば、ひとつひとつの雲は、中には発達した積 乱雲や水平方向に広がった層雲が発生することも あるが、多くの場合は現在の数値予報モデルで設定 される格子間隔よりも小さい。したがって、格子平 均の物理量により直接雲の存在をすべて表すこと はできない。しかし雲は大気において放射量に影響 を及ぼす重要な要素であり、また雲はその中で降水 粒子が生成・落下することにより地上に降水をもた らすものであるため、天気予報の精度にとっては非 常に重要である。数値予報モデルで直接その存在を 表すことができないからといって、それによる効果 を無視することはできず、その存在やそれによる効 果を何らかの形で表現する必要がある。

ひとつの格子の中の一部で生じている現象を近



図 4.5.3 パラメタリゼーションとは

似的に取り扱うことから、「サブグリッドスケール」 の現象の効果(図4.5.2)を扱っている、と言い、そ の効果を評価することを「パラメタリゼーション」 という。パラメタリゼーションは図4.5.3のように、 格子スケールの物理量とサブグリッドスケールの 現象との相互作用(コントロールとフィードバック) を表現したものである。

物理過程が予報精度に与える影響は非常に大き く、物理過程の高度化や精緻化が数値予報モデルの 重要課題である。一方で、格子点の平均値のみで現 象を表すことに限界があるほか、各物理過程のメカ ニズムは未解明の部分が依然多く、根拠のあいまい なパラメータや仮定が入っている場合もあり、その 改良に向けて、観測とモデルの予測との比較に関す る国際プロジェクトなどによる調査研究も盛んに 行われている。

ここでは現在の数値予報モデルで考慮されてい る物理過程のうち主なものについて、概要を解説す る。実際の大気にはいろいろなスケールの現象が共 存している。ここは積雲、ここは境界層などと厳密 に分類することは難しいという考え方もあるが、数 値予報モデルでは一定の手順により計算する必要 があるため、便宜上いくつかの物理過程に分けて計 算をしている。

以下では、なるべく基本的な共通の考え方につい て解説を行っているが、物理過程・パラメタリゼー ションには様々な種類があり、格子間隔による特性 の違いなど、それぞれの予報モデルに適した形で改 良や調整も数多くなされている。細かい点について はモデル毎に差異があり、実際とは異なる説明も含 まれていることはご了解いただきたい。

## 4.5.1 積雲

積雲は特に熱帯で顕著に発生・発達し、熱や水蒸 気の鉛直輸送に大きな役割を果たし、ひいては大気 大循環に大きな影響を与えている。また熱や水蒸気 を鉛直方向に分配した結果として、水蒸気が凝結す る。凝結した水蒸気は降水として落下するか、雲水 として放出される。



現在の現業数値予報モデルは、非常に発達した積 乱雲を局地モデルで表現可能であるケースを除け ば、積雲を直接表現するだけの十分な分解能を持た ない。直接表現できないからといって積雲を何らか の形で表現しなければ、数値予報モデルの予想は、 雲ひとつない晴れか、もしくは非現実的な降水か、 のどちらかの極端な予想になってしまう。したがっ て、数値予報モデルの中における便宜上の取り扱い を行い、熱や水蒸気の鉛直方向の再分配を行う仕組 みを導入している。これを「積雲対流パラメタリゼ ーション」という(小森 2012)。

ここでは代表的な積雲対流パラメタリゼーショ ンをいくつか紹介する。手法によりコントロールと フィードバックの考え方に違いがある部分もある が、大気中に成層不安定な状態があり、これを運動 エネルギーに変換して熱・水蒸気・運動量を鉛直輸 送して成層安定な状態にする、という基本的な役割 は共通である。

#### (1) 湿潤対流調節

大気の鉛直分布が条件付き不安定である場合に 対流が発生したと考え、安定となるように温度と水 蒸気の鉛直分布を調節する(図4.5.4)。不安定かど うかの判定は、モデルの隣り合う鉛直層の値を比較 して行われる。

場の安定度のみに着目しており、積雲のふるまい を考慮していないことから、現在となっては古典的 な手法と言える。

#### (2) マスフラックススキーム

マスフラックススキームと呼ばれる積雲対流パ ラメタリゼーションでは、積雲のふるまいやそれに よる大気への影響を表現するために、積雲対流に伴 う鉛直方向の質量輸送(マスフラックス)を追跡す ることによって、その質量とともに鉛直流で輸送さ れる運動量、熱、水蒸気の輸送量を見積もる。積雲 の中の上昇流は、積雲周辺の乾いた冷たい空気を取 り込み(これを「エントレインメント」と呼ぶ)、 積雲内部の湿った暖かい空気の一部を放出しなが ら(これを「デトレインメント」と呼ぶ)上昇して いく。浮力がゼロになった高度が雲頂となり、上昇 流の空気は全て放出される。また雨滴の蒸発による 冷却や落下する降水粒子の摩擦による対流性下降 流、積雲の外では積雲内の上昇流を補う補償下降流 ができる。

ここではケイン-フリッチ(KF)スキームと荒川-シューバート(AS)スキームを紹介する。ケイン-フ リッチスキームでは格子内の積雲の効果をひとつ の積雲で代表させているのに対して、荒川-シュー バートスキームでは複数の積雲をまとめて扱って いるという点が異なる。そのような意味で前者はよ り高解像度向き、後者は低解像度向きであると言え、 気象庁メソモデルでは前者、全球モデルでは後者が、 それぞれ採用されている。

ケイン-フリッチスキームでは、モデルの各格子 あたり、ひとつの積雲(一組の上昇流と下降流、そ して補償下降流)を考える(図4.5.5)。持ち上げ凝 結高度まで断熱的に持ち上げた気塊の仮温度が、格 子スケールの大気の仮温度よりも高ければ、その気 塊は浮力を持つと考えて積雲を発生させる。持ち上 げた気塊の仮温度を求める際には、上昇流にもとづ いて決められた摂動が考慮されている(成田・森安 2010)。発生した積雲では、雲底や雲頂だけではな く中間の高度でも、周囲の大気とエントレインメン トやデトレインメントにより熱や水蒸気が混合さ れる。



図 4.5.5 ケイン-フリッチ(KF)スキームの模式図。 赤、青の鉛直方向の矢印はそれぞれ上昇流、下降 流に伴うマスフラックス、水色、黄色の水平の矢 印はそれぞれエントレインメント、デトレインメ ント、緑の下方向の矢印は補償下降流を示す。

荒川-シューバートスキームでは、モデル各格子 あたりにいろいろな高さの積雲(複数の上昇流、ひ とつの下降流、さらに補償下降流)があると考える (図4.5.6)。積雲の高さの違いはエントレインメン トの起き方の違いに対応し、ある高さの積雲が発生 するかどうかやその活動の強さは、雲底と雲頂の間 の大気の安定度に関連する量である「雲仕事関数」



図 4.5.6 荒川-シューバート(AS)スキームの模式図。 矢印の意味は図 4.5.5 と同じ。

によって決まる。またエントレインメントは中間の 高度でも起きる一方、デトレインメントは雲頂での み起きるとする。

## 4.5.2 雲

雲はモデルの中で、格子スケールに近いかそれ以 上のスケールの雲を表現している部分である。大気 中の実際の雲は格子スケールに近い場合であって も、格子全体を雲が覆ってはいないことが多いため、 部分的に雲が存在している状態「部分雲」を考える こともある。部分雲の過程ではモデル格子内の雲量 と水蒸気や雲水など水物質の分布や部分的な凝結 を考慮することになる。

以前は部分雲を考慮せず、格子スケールで大気が 過飽和の状態になれば凝結が起こるとする「大規模 凝結」が用いられていた。近年では水蒸気や総水量 から診断的に雲量を求めるなど簡便な雲や、さらに 雲量を予報する形式、時間発展を考えて記述するス キームへと高度化が進みつつある(中川 2012)。

## (1) スミス(Smith)スキーム

水蒸気と雲水量を合計した量(総水量)が格子内 で一様ではなく、ある確率密度関数に従って分布し ているとされている。総水量が予報されるが、雲量、 雲水量は時間変化率を求めて時間積分を行うので はなく、各時間ステップで平衡に達していると考え て、診断的に求められる。

## (2) ティドケ(Tiedtke)スキーム

比湿や雲水量に加え、雲量が予報される。これに より、雲が移流する効果を直接考慮することができ る、また長い時間をかけて徐々に消滅していく雲、 といったものも表現可能となっている。

#### 4.5.3 雲物理

大気中の水は気体・液体・固体の状態で存在する。 予報モデルは、かつては解像度も十分細かくはなく 物理過程も簡便であったことから、大気中の水の多 くを占める気体の水蒸気が物理法則としてまず考 慮された。その後前述の積雲や雲のパラメタリゼー ションが開発され、雲の精緻化のために液体の雲水 が予報変数化されるなど発展を遂げてきた。一方、 メソスケール現象の集中豪雨等のモデルによる予 測が盛んになるにつれ、こうした大気中の水の取り 扱いをより正確に行う必要性が叫ばれてきた。

このような経緯から、水の状態をいくつかのカテ ゴリーに分類し、相変化を考慮することによってカ テゴリー毎の量を予報し、雲の発達・衰弱の様子を 正確に表現しようというのが雲物理である(原 2012b)。予報用ではなく雲の振る舞いの理解に目的 を絞って計算するモデルを「雲モデル」といい、雲 を解像するだけの分解能をもち詳細な雲物理を組 み込んだ予報モデルを「雲解像モデル」と呼ぶこと がある。微細な雲物理という意味で「雲微物理」と 呼ぶこともある。一般に、現業の数値予報モデルの 雲物理は、計算時間との兼ね合いから、研究用の雲 解像モデルのそれよりも簡略化されている。

大気中の凝結した水は、様々な形態や大きさで存 在し、その形態や大きさによって相変化の特性は細 かく変わってくる。粒子ひとつひとつを予報するの は現実的ではないので、形態毎に集団的に状態を記 述する簡便な方法(これを「バルク法」と言う)が 考えられる。ほかに、形態に加えてさらに粒径をい くつかのカテゴリーに分けて、大きさのグループ毎 に状態を記述する方法があり、これを「ビン法」と いう。しかし依然計算コストが大きいという課題が あり、現在の数値予報モデルで利用されている雲物 理は「バルク法」である。

バルク法の雲物理では一般に、水の形状は水蒸 気・雲水・雨・雲氷・雪・霰と分類される(図4.5.7)。 このそれぞれについて粒径分布をあらわす変数と して、「混合比」と「数濃度」が用いられる。混合 比のみを用いているスキームを「1モーメントスキ ーム」、両者を用いているものを「2モーメントスキ ーム」と呼ぶ。前者は計算は少なくなるが、粒径分



図 4.5.7 雲物理の模式図

布の表現の幅が制限されるという欠点もある。すべ ての状態量を2モーメントスキームにするのではな く、一部のみ2モーメントにするという手法も時に は用いられる。

#### 4.5.4 放射

大気中には可視光・赤外線を中心にいろいろな波 長の電磁波が飛んでいる。この伝播とそれによるエ ネルギーの吸収・放出を表現するのが放射である (長澤 2012)。大きく、短波放射と長波放射に分け て計算される。大気は太陽からの短波放射によって 加熱され、大気自ら長波放射を出して冷却されてい る。大気中に雲があることで太陽からの日射を反 射・吸収し地面に到達する放射量を減少させるとと もに、雲から長波放射が周囲に出ることにより周囲 の温度分布に影響を与える。地上気温の予測精度や 雲の生成・消滅にも直接影響するとともに、大気の 熱収支全体をコントロールする非常に重要なプロ セスでもあり、長期間の予測精度にも重要な過程で ある。

雲がある場合の放射の計算はかなり複雑になり、 それぞれの格子における雲をどのように決めるの か、雲が放射に与える効果をどのように考えるか、 鉛直方向に雲がどのように重なっていると考える か、などが問題となる。

雲が放射に与える効果については、雲の不透明度 に相当する「光学的な厚さ」を便宜上計算し、これ を放射で利用することが行われている。

雲の重なり方(これを「オーバーラップ」と呼ぶ) については、無相関に重なっている「ランダムオー バーラップ」、必ず最大限に重なっている「マキシ マムオーバーラップ」、および隣り合う層は重なっ ていて他はランダムという両者の組み合わせの「マ キシマムランダムオーバーラップ」がよく用いられ る。ランダムオーバーラップは計算コストが低いが 鉛直層数に依存する(層数が多くなれば全雲量が大 きくなる)という欠点がある一方、マキシマムオー バーラップは下層雲と上層雲がお互いに全く関係 なくても常に重なり合っている事になり、あまり現 実的でない。

放射は地球大気の成層状態を精度よく表現する ために重要な物理過程のひとつであるが、計算時間 がかかることが難点である。第4.3節で述べたように、 数値予報モデルではいろいろな効果の時間変化率 を各格子点、各時刻について求めることが原則であ るが、放射については空間・時間方向とも「間引き」 が行われることがある。これにより計算時間を短縮 することが可能となる。

#### 4.5.5 地表面

地表面は、地球の表面のうち陸上についてそこに 生育する植生の状態や積雪の有無などを反映させ ることで、海面とあわせて地球大気の下部境界条件 として、運動量・熱・水蒸気を大気に与える役割を 果たす(草開 2012)。地表面と呼ばれるが、多くの 場合は表面だけではなく地中の土壌の温度や水分 量といった状態も取り扱われる。地表面過程は放射 と同様、地上気温などのプロダクトに直接影響を与 えるほか、大気の成層状態に大きな影響を与えるこ とから、長期間の予測精度にも重要な過程である。

全球モデルや気候研究用のモデルの陸上部分で は、「陸面モデル」と総称されるやや複雑なモデル がよく利用される(図4.5.8)。陸面モデルでは地表 被覆(植生の種類、積雪の有無、土壌水分量などの 状態)を考慮して地中の温度と含水量を予測する。 植生の状態は例えば、広葉樹や針葉樹、砂漠といっ た分類が用いられる。陸面モデルでは、キャノピー 層(樹木に相当)と下草(芝生や裸地面)の種類や 状態、気孔の開き度合いなどに応じて、大気との熱 交換を大きく左右する蒸発散の効率を「抵抗」とい うパラメータを変化させることによって、夏は葉が 茂り冬は枯れるといったことも考慮し、熱や水蒸気 輸送の日変化や年変動を表現している。大気から凝 結して落下した降水は地中に染み込み、一部は地中 深くまで達して地下水となって流れ出る(ランオフ) ほか、一部は地面から大気へと蒸発により戻ってい く、といった過程も表現される。土壌水の凍結や融 解、あるいは樹木が徐々に伸びていくといった植生 の経年変動は、現業の数値予報モデルでは考慮され ない。



図 4.5.8 地表面(陸面モデル)の模式図

予報時間が短いメソモデルでは、「平板モデル」 と呼ばれる簡便な地表面がモデル化されている。こ のモデルではキャノピー層は考えずに、地中を4層 に分けて、熱伝導方程式を解くことにより各層の地 中温度を予測する(図4.5.9)。地表面の種類を陸、 海、雪、海氷と4つに分類、すなわち陸面としては 陸と雪の2つに分類(これは「陸面モデル」の分類 数よりも大幅に少ない)し、初期値と最下層の温度 を気候値で与えることにより解くことができる。簡 便であり地上気温の予測にはある程度は有効であ るが、(メソモデルの平板モデルでは)土壌水分を 正確に考慮していないなど精度には限界があり、例 えば乾燥した日が続き日中の気温が上がる猛暑は、 この手法で直接予測するには限界がある。



図 4.5.9 地表面(平板モデル)の模式図

地球表面のうち海面の効果についても、数値予報 モデルの中ではこの地表面で取り扱われる。海と陸 とでは熱容量が大きく違い、地球大気の状態を表現 するには海面の効果も正しく表現することが必要 である。短期予報・週間予報のモデルでは海洋の状 態を予測することはせず、海面水温を下部境界条件 として与え、境界層によりその効果を取り入れるこ とが一般的である。さらに予報時間が長い季節予報 では、大気海洋結合モデルも利用される。大気海洋 結合モデルでは、大気モデルと海洋モデル、それぞ れ時間積分が行われ、一定の時間間隔毎に大気モデ ルの最下層の下向きフラックスと海洋モデルの海 面での上向きフラックスを交換することにより、相 互のフィードバックが考慮される。

#### 4.5.6 境界層

大気の上層とは異なり、地表面付近では乱流が卓 越し、それによって運動量・熱・水蒸気の鉛直輸送 が行われている。この高さ2km程度までの大気の層 を「大気境界層」といい、その上の層は「自由大気」 と呼ばれる。この大気境界層で生じている現象のス ケールは、現在の数値予報モデルの分解能よりも小 さいため、乱流による輸送がもたらす効果はパラメ



図 4.5.10 境界層の模式図

タリゼーションの対象である(米原 2012)。

境界層はさらに、「エクマン層」と「接地境界層」 に分けられる。地表面付近では、運動量や熱の鉛直 輸送量は高さによらず近似的に一定とみなされる。 この高さ数十メートルの層を接地境界層と呼ぶ(図 4.5.10)。接地境界層を考えるためには、地表面状態 に関する情報も必要となる。

境界層のパラメタリゼーションは、ある物理量を 格子平均とそこからのズレに分けて考えることに より、モデルに取り入れられている。格子平均の値 は数値予報モデルの格子点値そのものである。一方、 そこからのズレは当然ながら未知であり、これを何 らかの方法で格子平均の値を用いて近似的に表す こと(クロージャー)が必要となる。この近似的な 手法で頻繁に用いられるのが「メラー(Mellor) –山 田のクロージャーモデル」である。近似の精度によ り、レベル2のメラー–山田モデル、レベル3のメラ ー–山田モデルなどがある。レベルが高いほど計算 精度は高いが計算コストがかかるという欠点があ る。

## 4.5.7 重力波抵抗

重力波抵抗とは、大気の流れを制御する効果のうち、周期の比較的短い重力波による効果を取り出して表現したものである。主に上空の風を減速させる効果があることから、抵抗という言葉が使われる。 大気中には様々なスケールの重力波があるが、小さなスケールの重力波による効果は、解像度が十分細かくない数値予報モデルでは直接表現できないため、パラメタリゼーションの対象である(金浜2012)。

一般に小さなスケールの重力波には地形による ものと地形以外の要因によるものがある。地形によ る重力波抵抗とは、山岳などに風があたることによ り波が発生し、それが上空に伝搬してつぶれるとき に風を減速させ、大きな循環にも影響を与えるもの であり(図4.5.11)、大気下層の運動量を上空に輸送 するという役割を持つ。

全球モデルでは地形による重力波のみが考慮さ れている。一方、メソモデルでは解像度が十分高い ため、この効果はサブグリッドではなく、力学過程



図 4.5.11 地形性重力波抵抗の模式図

で直接表現されているとみなし、重力波抵抗は導入 されていない。

## 4.6 アンサンブル予報

第1章の概要でも述べたように、数値予報の目指 すところは天気予報の客観化であり、精度の高い大 気の状態の把握と高精度の予測に重点をおき、技術 開発がこれまで進められてきた。一方で、観測が十 分にないことや予報モデルの分解能が十分細かく ないこと、さらにモデルの特に物理過程に不完全な 面が多々あるといった事情により、決定論的予報に 加えてその不確実性を考慮した「アンサンブル予報が現 業数値予報では拡充しつつある。アンサンブル予報 のプロダクトの利用にあたっては、予測のばらつき (「スプレッド」)や確率的情報といった決定論的予 報にはない特徴や現在のアンサンブル予報の特性 を十分理解することが必要である。

図4.6.1は、アンサンブル予報で表現する予測不確 実性を、2つの事例(2006年台風第7号と2007年台 風第5号)の台風進路予報に対して示したものであ る。青い丸印の地点に台風が接近するかどうかを予 測するとしよう。左列は決定論的予報で作成される 台風進路予報である。この上下2つの台風進路予報 によれば、青い丸印の地点には台風は接近しないと される。一方、右列はアンサンブル予報から作成し た台風進路予報である。上の事例では青い丸印の地 点に台風が接近する可能性があり、下の事例では接 近する可能性はほぼないことを、それぞれ示してい る。実際に台風は、上の事例では青い丸印の地点に 接近し、下の事例では接近はしなかった(黒線)。 このように、アンサンブル予報では、決定論的予報 では得ることができない不確実性に関する情報を 得ることができる。

一般に大気の不確実性を考慮したアンサンブル

予報のためには

- 初期値の誤差
- (2) 予報モデルの不完全性

(3) 海面水温など境界条件の誤差

を考慮する必要があると言われている。

このうち(1)の初期値の誤差については、微小な 「摂動」を初期値に意図的に加えることにより考慮 される。初期値の誤差は場所によって大きく異なり、 観測のみから特定することはできない。また摂動は、 天気予報に意味がある(時間とともに成長する)誤 差を取り出すことが望ましいが、ランダムに摂動を 加えただけでは、予測の不確実性を正しく考慮する ことは難しい。そこで、成長する誤差を合理的に取 り出すために活用されるのが「初期摂動作成手法」 である。その中のひとつの手法である「特異ベクト ル法」とは、ある「評価時間」でこれから最大に成 長する摂動を検出する手法であり、通常の予報モデ ルより簡略化し解像度も落としたモデルを用いて、 どこの摂動が予測不確実性に重要そうかが計算さ れる。

(2)の予報モデルの不完全性については、その精度

や予測へのインパクトから考えて、予報モデルの物 理過程に着目した考慮が行われることが多い。「確 率的物理過程強制法」では、予報モデルの物理過程 で計算した予報変数の時間変化率を、ある一定の幅 でランダムに変化させることにより予報モデルの 不確実性が表現される(米原 2010)。このほか、複 数の種類の予報モデルを実行させる「マルチモデル アンサンブル」の手法も研究では盛んであるが、得 られた予測結果を確率情報とみなせるかどうか、特 定のモデルが常に精度が高いのではないか、といっ た議論もある。

(3)の境界条件については、不完全性を考慮するためには必要だと考えられているが、天気予報用のアンサンブル予報では実用化はされていない。海面水温の誤差については、台風予報や季節予報、地球温暖化予測などへの影響は従来から指摘されており、今後研究や実用化に向けた取り組みが進んでいくであろう。

## 4.7 気象庁の数値予報モデル

ここまでは、近年の数値予報モデルで利用されて



図 4.6.1 台風進路予報における表現されるアンサンブル予報による予測不確実性。上は 2006 年台風第 7 号、下 は 2007 年台風第 5 号に対する予測、左列は決定論的予報、右列はアンサンブル予測による台風進路予報図。赤 線・黄線は数値予報モデルによる予測、青線はアンサンブル平均、黒線はベストトラックを示す。

いる技術について一般的に述べてきた。ここでは気 象庁で現業的に実行されている数値予報モデルに ついて、具体的に述べる。表4.7.1に気象庁の主な数 値予報モデルの仕様についてまとめる。またメソモ デルと局地モデルの予報領域を図4.7.1に、各モデル の日本周辺の地形分布を図4.7.2に、また各モデルの 鉛直層の配置を図4.7.3に示す。

#### 4.7.1 全球モデル (GSM; Global Spectral Model)

全球モデルは文字通り、地球全体を予報領域とし た数値予報モデルであり、短期予報、週間天気予報、 台風予報を支援している。また全球モデルの予測値 はメソモデルの側面境界値に利用されるほか、波浪 モデルへの入力としても利用される。また、アンサ ンブル予報モデルや季節予報モデル、地球温暖化予 測モデルにも、解像度など一部の仕様は異なるもの の、基本的には同じ技術が使われている。

全球モデルは、1988年にスペクトル法を採用し静 力学平衡の仮定をした「プリミティブ方程式系」を 基礎方程式として実用化され、その後高解像度化と 物理過程改良を重ねて、2007年11月から水平約 20kmメッシュ(TL959)鉛直60層のモデルの運用を 行なっている(北川 2006;岩村 2008)。台風予報 については従来の台風進路予報のほか、分解能が高 まったことで台風強度についても発達・衰弱傾向を ある程度示しうる程度まで精度が向上している。

#### 4.7.2 メソモデル (MSM; Meso-Scale Model)

メソモデルは防災気象情報、飛行場予報を支援す ることを目的に、水平5kmメッシュ鉛直50層で運用 を行なっている数値予報モデルである。格子点法を 採用し、非静力学方程式系を基礎方程式とした非静 力学モデルである。

メソモデルは、2001年3月に水平10kmメッシュの モデル(当時は静力学平衡を仮定し、かつスペクト ルモデル)として本運用が開始された。2004年9月 に非静力学モデルが導入され、2006年3月に水平 5kmメッシュに高解像度化し、現在に至っている。 詳細な雲物理が組み込まれ、境界層も高度化されて いるのが大きな特徴である。積雲対流パラメタリゼ ーションも併用している。

メソスケールの現象を精度よく予測し、ある程度 の水平スケールをもつ大雨を表現できるなど、全球 モデルにはない特徴を持つ。

## 4.7.3 局地モデル (LFM; Local Forecast Model)

羽田空港周辺の飛行場予報を支援することを目 的に、2012年8月に水平2kmメッシュの数値予報モ デルとして運用を開始した(第2部第1章参照)。モ デルのプログラムはメソモデルと同じものである。 ただし積雲対流パラメタリゼーションは用いられ ていない。

水平分解能が細かいことにより、発達した積乱雲 を直接表現することが可能となっており、集中豪雨 や突風など激しい現象の予測精度向上が期待され ている。

## 4.7.4 週間アンサンブル予報モデル

週間天気予報の予測不確実性に関する資料を提供し、確率情報・信頼度情報の作成作業を支援する ため、2001年年3月から本運用が開始された。予報 モデルは全球モデルの低解像度版の水平約55kmメ ッシュ(TL319)鉛直60層のモデルで、物理過程は 20kmメッシュの全球モデルと同じものを利用して いる。2007年11月に初期摂動作成手法として北半球 域と熱帯域を対象とした特異ベクトル法を導入し、 その後改良を重ねて現在では地球全体の初期摂動 を考慮している(山口 2011)。また2010年12月に 確率的物理過程強制法を導入し、予報モデルの不確 実性も考慮している(米原 2010)。下部境界条件の 誤差は考慮していない。

### 4.7.5 台風アンサンブル予報モデル

台風進路予報を支援するため、2008年から運用を 開始しているアンサンブル予報モデルである。予報 モデルは週間アンサンブル予報モデルと同じ解像 度を持ち、物理過程も全く同じである。初期摂動は、 北西太平洋領域と熱帯擾乱周辺のみ考慮されてい る(太田・佐藤 2010)。

#### 4.7.6 その他の数値予報モデル

他に気象庁で運用している数値予報モデルとし て、1か月予報、異常天候早期警戒情報を支援する ための1か月アンサンブル予報モデル、3か月予報や 暖寒候期予報を支援するための3か月・暖寒候期ア ンサンブル予報モデル、大気汚染予報を支援する化 学輸送モデル、火山噴火に伴う降灰を予測する移流 拡散モデルなどがある。

各モデルの技術開発は共通するところが多く、短 期予報・週間天気予報の数値予報モデルとこれらを 協力し、精度向上を目指す取り組みを行なっている。

#### 4.8. 数値予報モデルの将来

日々の高低気圧の動向、台風の発達衰弱といった、 我々の日常生活に直接影響する大気現象の予測を 目指した数値予報モデルは、現在では天気予報作成 作業には欠かせない数値予報資料を提供する強力 なツールへと進化を遂げた。これには、気象学の進 歩、現象のメカニズム解明が進んだこと、さらにス ーパーコンピュータが大幅に性能向上したこと、そ れとともに数値計算技術や予報モデルに組み込ま れる物理過程が高度化したことが非常に大きい。

全球モデル、メソモデルの2つのモデルを技術基 盤として今後さらに発展・飛躍させることが必要で ある。様々な利用目的に見合った数値予報モデルの 開発・運用を効率的・効果的に進めるためには、な るべくひとつの技術で多目的を達成するという「シ ームレス」なモデル開発が必要である。そのために は、さまざまな視点からの評価・検証を行い、モデ ルの特性調査や課題などの情報共有を円滑に進め ていくことが一層求められる。

今後も数値予報モデルは高解像度化、高度化が進 むであろう。現在の解像度ではひとつひとつの雲を 解像することができず、積雲や雲のパラメタリゼー ションなど物理過程が必要であった。では、今後さ らに高解像度化が進めば、これらの物理過程は必要 なくなるのであろうか。現時点では明確な結論は出 ておらず、今後こうした視点での研究開発も進めら れていくと思われる。

## 参考文献

- 石田純一,2008:気象庁非静力学モデルの支配方程 式系と地形に沿う鉛直ハイブリッド座標の導入. 数値予報課報告・別冊第54号,気象庁予報部, 27-43.
- 岩村公太,2008:高解像度全球モデルの改良.平成 18年度数値予報研修テキスト,気象庁予報部, 1-6.
- 太田洋一郎, 佐藤芳昭, 2010: 台風アンサンブル予 報システムの改善. 平成22年度数値予報研修テキ スト, 気象庁予報部, 66-70.
- 小倉義光, 1999: 一般気象学(第2版). 東京大学出版会, 308pp.
- 金浜貴史,2012: 重力波抵抗. 数値予報課報告・別冊

第58号, 気象庁予報部, 100-110.

- 北川裕人, 2006: モデルの概要、平成18年度数値予 報研修テキスト, 気象庁予報部, 7-10.
- 草開浩,2012: 地表面過程. 数値予報課報告・別冊第 58号, 気象庁予報部,8-29.
- 小森拓也,2012: 積雲対流. 数値予報課報告・別冊第 58号, 気象庁予報部,42-69.
- 田宮久一郎,2009:水平拡散.数值予報課報告·別冊 第55号, 気象庁予報部,63-67.
- 長澤亮二,2012: 放射過程. 数値予報課報告・別冊第 58号, 気象庁予報部,90-99.
- 中川雅之, 2012: 雲過程. 数值予報課報告·別冊第58 号, 気象庁予報部, 70-73.
- 成田正巳,森安聡嗣,2010:メソモデルの対流スキ ームの変更.平成22年度数値予報研修テキスト, 気象庁予報部,53-61.
- 日本気象学会, 1998: 新教養の気象学. 朝倉書店, 144pp.
- 原旅人,2012a: 数値予報モデルにおける物理過程 の役割.数値予報課報告・別冊第58号,気象庁予 報部,2-7.
- 原旅人, 2012b: 雲物理過程. 数値予報課報告・別冊 第58号, 気象庁予報部, 70-89.
- 宮本健吾,2005: 適合ガウス格子.数値予報課報 告・別冊第51号,気象庁予報部,39-42.
- 山口春季,2011:週間アンサンブル予報における初 期摂動作成手法の改良.平成23年度数値予報研修 テキスト,気象庁予報部,20-24.
- 米原仁, 2010: 週間アンサンブル予報へのモデルア ンサンブル手法の導入. 平成22年度数値予報研修 テキスト, 気象庁予報部, 62-65.
- 米原仁,2012: 境界層過程. 数値予報課報告・別冊第 58号, 気象庁予報部,8-29.

	全球モデル	メソモデル	局地モデル
	(GSM)	(MSM)	(LFM)
予報領域	全球	日本周辺	東日本領域
側面境界値	(不要)	全球モデル	メソモデル
予報変数	風(水平2成分)、温度、	風(3成分)、温位、気圧、	メソモデルと同じ。ただし
	比湿、地上気圧、雲水量	比湿、<雲水、雲氷、雨、	雲氷の数濃度は除く。
		雪、あられ>の混合比、雲	
		氷の数濃度、乱流エネルギ	
		一、液水温位自己相関、総	
		水量自己相関、液水温位と	
		総水量の揺らぎの相関	
時間積分法	セミラグランジュ法	リープフロッグ法+アセリンフィルター	
積分時間間隔	10分	20秒	8秒
鉛直座標	σ-P ハイブリッド	z*-z ハイブリッド	
鉛直層数	60	50(注)	60(注)
最上層の高さ	約65km	約22km	約20km
展開関数系	球面調和関数	—	—
切断波数	三角切断 959	—	—
格子座標	適合ガウス格子	ランベルト座標系	
水平格子点数	[1920(赤道付近)-60	$721\! imes\!577$	$551\! imes\!801$
	(極付近)]×960		
水平格子間隔	約20km	約5km	約2km
積雲	荒川-シューバート(AS)	ケイン-フリッチ(KF)	(適用しない)
雲	スミス	確率分布密度に基づき診断	
		(放射でのみ利用)	
雲物理	雲水から降水への変換率	バルク法	バルク法
	のみ考慮	雲氷は2モーメント、	1モーメント
		その他は1モーメント	
放射	短波3時間毎	短波・長波とも15分毎	
	長波3時間毎		
地表面	陸面モデル	平板モデル	
境界層	メラー-山田レベル2のク	メラー–山田レベル3のクロージャーモデル	
	ロージャーモデル		
重力波抵抗	短波・長波	(適用しない)	
海面水温	海面水温解析より		
海氷	海氷解析より		
積雪	積雪深解析より 積雪球解析より		
オゾン	3次元気候値		
エーロゾル	3次元気候値		

表4.7.1 気象庁の主な数値予報モデルの仕様(2012年10月末現在)

(注) このうち最上層と最下層の2層は、計算の便宜上設定されているものであり、物理量の予報は行われていない。





図4.7.1 メソモデル(上)と局地モデル(下)の予報領域。 赤線の外側は側面境界の緩和領域(第4.4.3項参照)。



図 4.7.2 予報モデルの地形(日本周辺のみ) 全球モデル(左上)、週間・台風アンサンブル予報モデル(右上)、 メソモデル(左下)、局地モデル(拡張予定のもの)(右下)



