108:02:5012:5013 (大気波動;中間圏;熱圏;観測;レーダー;ライダー;UARS)

2. 中層大気・熱圏下部における長周期波動の観測

津田敏隆*

1. はじめに

中層大気における各種の大気波動による風速・温度 変動の様子は、気象ロケット等による定常観測に加え て、最近では地上からのレーダー観測や衛星搭載放射 計を用いて観測されている。レーダーの国際協同観測 ネットワークにより、大気波動の水平伝搬特性、季節 変化や南北半球間の相違が研究されている。一方、衛 星からの風速観測は大気波動のグローバルな特性を解 明するのに威力を発揮している。

これらの観測から中高緯度の中層大気・熱圏下部に は大気潮汐波や重力波の他に,準2日,5日,10日な らびに16日周期の大気波動が存在することが明らかに されている.また,赤道域の中層大気中を上方伝搬す る長周期波動としてはケルビン波が代表的であり,高 度層によって卓越する波動周期が約20日から数日まで 変化していることも分かった。低緯度域の成層圏では 準2年周期振動(QBO)が卓越した長周期現象である が,その上層では半年周期振動(SAO)が成層圏およ び中間圏に現れており,最近の観測により中間圏 SAO (MSAO)は2年周期で変動することが発見されてい る.

この講演では、まず中層大気における風速変動の観 測方法を紹介し、続いて最近の研究から中緯度の中間 圏・熱圏下部(MLT: Mesosphere Lower Thermosphere)における2日、5日、16日波動の振舞い、なら びに赤道域の中層大気中に現れる長周期振動について 述べる(なお、30°より低緯度では慣性周期が1日より 長くなるために、内部重力波もこのシンポジウムで扱 う長周期波動の範疇に入るが、ここでは一応除外す る).

2. 中層大気・熱圏下部における風速と温度の観測 方法

一般に大気計測法はラジオゾンデや気象ロケット等 による直接測定と、遠隔測定(リモートセンシング) に大別される.リモートセンシングはさらに大気中を 透過してくる太陽放射や大気自体からの輻射を受信す る受動的な方法と、電波や光を送信し、これが大気中 で散乱されて戻って来る信号(エコー)を検出する能 動的な方法に分類される.レーダーと衛星搭載放射計 は能動的および受動的なリモートセンシング法の代表 例である.以下に列記する各種の風速測定装置につい て、代表的な観測高度範囲を第1図に模式的に示す.

2.1 ラジオゾンデ・気象ロケット

大気センサーを気球に吊り下げたり、ロケットから 放出されるパラシュートに装着すれば、大気中を上昇 あるいは降下中に大気状態を測定することができる. センサーの位置をレーダーあるいはGPS(Global Positioning System)等で定め、その時間変化から水 平風速を求めている。ラジオゾンデは世界の約1000か 所で1日に1〜2回定常的に放球されており、条件がよ ければ高度35 km 付近までの水平風速と温度が測定で きる。この大量の観測データは成層圏の長周期振動の 解析に広く用いられているが、さらにラジオゾンデを 用いたキャンペーン観測により赤道域のケルビン波や 重力波の特性等が研究されている(たとえば Shimizu and Tsuda, 1997).

一方,気象ロケットでは高度約60 km までの風速と 温度が得られる。次節以降に紹介するレーダー等の新 しい観測装置が盛んに開発されているにも拘わらず, 高度30-60 km で風速プロファイルを安定に測定でき るのは,未だに気象ロケットのみである(ドップラー ライダーを用いれば,高度20~80 kmの風速が得られ るが,晴天の夜間に限定される).気象ロケットの定常 的観測は1週間に1回程度の頻度であり,時間的に連

^{*} 京都大学宙空電波科学研究センター.

^{© 2000} 日本気象学会



第1図 中層大気・熱圏下部における各種の風速測定法.

続なデータが得られないので、必ずしも長周期波動の 解析に適しているわけではないが、低緯度成層圏の SAOならびに高速ケルビン波の解析に活用されてい る(たとえば Hirota, 1978).

2.2 レーダー観測

中層大気および熱圏には以下に分類される様々な電 波散乱体が存在しており、これらからの散乱電波(エ コー)を用い各種のレーダーが開発されている。

(a) 離散点(電離層の自由電子):電離層中にランダムに分布する自由電子からのレイリー散乱(インコヒーレント散乱)を検出する IS レーダーが1960年代に開発され,高度約60 km 以上での風速の観測に用いられている。京都大学の MU レーダーを IS レーダーとして運用すれば,高度100~400 km の大気観測ができる.

(b)線(流星飛跡):惑星間空間を浮遊する流星塵が 地球引力に捕えられて落下する際,摩擦により燃焼す

るとともに周囲の大気を電離して高度70~110km に プラズマ状態の流星飛跡を残す。流星飛跡は約50 MHz 以下の電波をよく散乱するので、これが周囲の 大気に従って動くことによるドップラー周波数偏移を レーダー観測すれば風速が求まる. 京都大学では流星 レーダーを1977年に建設し、1980年代に信楽で運用し た後,1992年にインドネシアのジャカルタ郊外に移設 した(津田, 1996). また, MU レーダーにより流星エ コーを検出する観測もキャンペーン的に実施されてい る。流星群の発生時期を除けば、肉眼で見える流星飛 跡は、群流星が発生しなければ一時間でせいぜい数個 程度であるが、レーダーでは1日に数百〜数千個が検 出でき、1時間および2km 程度の高度・時間分解能で 水平風速を測定できる。また、分子拡散により流星飛 跡は概ね1秒以下で消滅するが,この際にエコー強度 が指数関数的に減衰する時定数から大気温度の変動分 を推定できる (Tsutsumi et al.,1996).

(c) 面 (電離層底部からの分反射): 成層した大気層 の屈折率が急激に高度変化する場合に、水平面の凹凸 に比べて十分長い波長の電波は分反射される。例えば 電離層底部では電子密度が急増しており、中波帯 (MF)の電波(約2MHz)を用いれば、高度60~100 km からのエコーが受信できる 電離層にはわずかな がら不規則構造があるため、エコー強度にも時間変動 が生じる。MF レーダーでは一辺の長さが約1波長の 正三角形の頂点に受信アンテナを配置し、エコー強度 の時間変動の相関を3点間で解析することで、反射面 (大気層)の水平移動速度(風速)を求めている.豪州 のアデレイド大学のグループは MF レーダーを標準 化し、世界の数十か所に設置している。国内ではこの MF レーダーが通信総合研究所の山川と稚内観測所に 設置されている他、インドネシアのポンティアナ(京 都大学 RASC), 南極の昭和基地 (国立極地研究所) お よびアラスカ(通信総合研究所)で運用されている。

(d) 連続体(大気乱流):大気の屈折率を定める電子 密度,大気密度および水蒸気分圧が大気乱流により変 動すると,屈折率もわずかに変化するため,電波散乱 (ブラッグ散乱)が起こる.この乱流散乱は対流圏およ び成層圏下部(レーダーの能力により最高高度は 15~25 km と変化する),および中間圏(高度60~90 km)で検出される.乱流散乱を用いるレーダーは観測 高度をもとにMST(あるいはST)レーダーと呼ばれ ている.MSTレーダーは天候に拘わらず風速3成分 を優れた時間・高度分解能で観測できることから,と りわけ内部重力波の観測に威力を発揮している.しか し,一般には長時間の連続観測が実施されにくいこと や,中間圏では日照時間中しか測定ができないという 欠点がある.なお,MUレーダーはMSTレーダーと して運用されるのが最も一般的である.

2.3 レーダー観測ネットワーク

レーダーは大気波動の詳細な時間高度変化を連続観 測できる一方,一点での測定からは波動の水平構造を 明らかにできないという難点がある。1980年代に実施 された中層大気国際協同観測プログラム(MAP: Middle Atmosphere Program)を契機に,これらの レーダーが国際的に組織化され,大気力学のグローバ ル特性を明らかにするために,データ交換や共同研究 が進められている。最近では SCOSTEP(太陽地球系 科学国際委員会)が推進する国際共同研究計画である MLTCS (Mesosphere Lower Thermosphere Coupling Study),ならびに PSMOS (Planetary Scale Mesosphere Observing System) においてレーダー観 測ネットワークが構築されている(第2図参照). 多種 のレーダーが参加しているが、とりわけ中層大気・熱 圏下部における大気波動の長期間にわたる連続観測 は、主に流星レーダーおよび MF レーダーを用いて行 われている.

421

2.4 光学観測

めざましく進展している光学技術を応用して中層大 気の温度や密度ならびに風速をリモートセンシングす る装置が開発されている.光学観測にも能動的なレー ザーレーダー(ライダー)と,受動的な大気光観測装 置がある.

(a) レイリーライダー:レーザー光を上空に放射し, 大気分子からのレイリー散乱を受光すれば,高度約 20~80 km において大気密度の高度プロファイルが求 まり,これからさらに温度を推定することができる. なお,観測の上限高度はライダーの出力や望遠鏡の開 口面績に依存する.一方,成層圏エアロゾルの影響を 受けると推定誤差が大きくなり,測定の下限高度が高 くなる.最近では散乱光のスペクトル形状を推定し, そのドップラー偏移から風速を測定するドップラーラ イダーが開発されている.

(b) 共鳴散乱ライダー:中間圏界面(約90 km)付近 には流星起源のナトリウム,カリウムおよび鉄等の金 属原子が層状に分布している.これらが特定の光を共 鳴散乱するという特性を利用すれば,それぞれの原子 の密度分布がライダー観測でき,さらに大気密度や温 度の変動分が推定できる.最近では近接した複数の波 長を用いて散乱光のスペクトルの偏移を測定し,風速 を推定する方法も開発されている.また,夜間のみな らず日中における観測も試みられている.国内では東 京都立大学および信州大学等で新型ライダーの開発が 進められている.

(c) 大気光観測:中間圏・熱圏下部に存在する各種の 大気原子・分子からの放射光を高感度フォトメタで検 出し, 干渉フィルターにより輻射スペクトルの形状(広 がり幅やドップラー偏移)を測定することができる. 例えば, 高度87 km 付近に約8 km 厚で分布する OH 層からの大気光の観測をもとに大気温度を推定するこ とができる (たとえば Espy *et al*, 1997).

衛星に搭載された放射計により大気組成や温度・気 圧の測定が従来から行われてきており,成層圏におけ る長周期波動の解析等に活用されている (e.g., Hirota



第2図 MLTCS レーダー観測網に参加してい る MF レーダー(●),流星 レーダー (▲),MST レーダー(●),IS レーダー (○)の分布.なお,後章で参照するストッ クホルムの OH 大気光観測点は(□)で 示している.多くのレーダーは北米と ヨーロッパで運用されているが,最近で は赤道域や南極でもレーダー観測が行わ れつつある.信楽(35°N,136°E)と豪州・ アデレイド(35°S,138°E)とは赤道につ いて対称点に位置しており,大気波動の 南北半球間の相違の解明に活用されてい る.またインドネシアの観測点はこれら を補間するためにも重要である.

and Hirooka, 1984). さらに,近年の技術開発により 衛星からの風速測定が可能になった.例えば,1992年 にNASA が打ち上げた UARS (Upper Atmosphere Research Satellite) に搭載された HRDI (High Resolution Doppler Imager) では,高精度の干渉計を用い て大気中の酸素分子による吸光帯のスペクトル特性を 測定し,そのドップラー偏移から風速を推定している (たとえば Burrage *et al.*, 1996 a).また,UARS に は Wind II (Wind Imaging Interferometer) も搭載さ れており,高度70~120 kmの酸素原子からの557.7 nmのレイリー散乱光を受信し,温度と風速を測定し ている (たとえば Shepherd *et al.*, 1999).

HRDIの望遠鏡は衛星の飛翔方向に対して45°および135°の角度で大気の周縁方向に向けられ、衛星が軌道上を移動する間に同一地点を前後方から2回測定し(約10分間の時間のずれがある)、直交する風速成分を求めている.UARS/HRDIは昼間には中間圏から熱圈下部(65~110 km)において、また夜間は95 km付近の水平風速を、高度および水平分解能がそれぞれ2.5 km および500 km で測定した.HRDIの結果が各種のレーダーによる同時観測で検証され、比較的良い一致が見られた(たとえば Burrage *et al.*, 1996 a; Hasebe *et al.*, 1997;第3図参照).

ところで, 高度60~180 km における力学と化学過程

を 主 な 観 測 対 象 と す る TIMED (Thermosphere Ionosphere Mesosphere Energetics and Dynamics) が2000年5月に打ち上げられる予定である(数か月遅 れそうとの情報もある). この衛星に搭載される TIDI (TIMED Doppler Interferometer) は HRDI および WINDIIのように風速と温度を測定できるように設 計されており, MLT 領域における大気波動に関する 新しい研究成果を生み出すと期待されている.

3. 中緯度域の中間圏・熱圏下部における長周期波 動

MLT 領域における風速変動の例として山川の MF レーダーの観測結果を第4図に示す.1日周期の風速 変動をはじめとして,多くの振動周期が混在しており, 2~20日の長周期振動も認められる.(風向の表記は気 象学会では西風,東風という言い方が一般的であるが, MLT 領域ではそれぞれ,東向き風と西向き風と呼ば れることが多い.ここでは原著論文の表記をできるだ け尊重した.)

これらの風速変動の周波数スペクトルでは、大気潮 汐に対応する24時間周期およびその高調波成分(12, 8時間)が線スペクトルとして卓越し、また、慣性周 期より短い周期帯(数分〜数十時間)では、重力波が 連続スペクトルとして現れる.一方、1日よりも長い 周期帯では、離散的にスペクトルのピークが認められ る.

従来のレーダー観測により MLT 領域の水平風速 が,特に約2日,5日,10日および16日周期で振動す ることが知られている(たとえば Vincent,1984).こ れらは下層から伝搬してくるノーマルモードロスビー 波であると説明されている(Salby,1981).なかでも 準2日波は夏季の MLT 領域で最も顕著な波動であ る.一方,5日波は主に春に現れ,10日波と16日波は 冬季に見られるが年々変動が大きいとも報告されてい る(Jaccobi et al.,1998)もっとも,10日波について はあまり顕著なイベントは観測されていない.調査し た範囲では,1990年1~3月に北半球の中高緯度で行わ れた気象ロケットによる DYANA キャンペーン期間 にアンドーヤ (Andoya:69°N,16°E)で温度に11.1周 期振動が検出されたが,水平構造等は同定されなかっ たとの報告があった(Bittner et al.,1994).

ところで,MLT 領域は平均帯状流が小さくなる弱 風層であることが知られている.第4図からも分かる ように,この高度では各種の大気波動の振幅は10~50



第3図 1992年12月15日にジャカルタ流星レーダー(7°S, 108°E)と,その近傍でUARS/HRDIにより測定された東向き風(左)と北向き風(右)の比較.レーダー(破線)は1時間×4 kmの高度層での平均であるのに対して,HRDI(実線)は瞬時の観測をもとに平滑化処理をして風速を求めている(Hasebe et al., 1997).

m/s に増大しており,逆に平均風を上回る程である. これらの波動は MLT 領域において様々な過程により 砕波し,減衰しているために,波動間および波動一平 均風間の相互作用が重要である.

3.1 準2日周期波動

Muller (1972) が英国での流星レーダー観測をもと に, MLT 領域に準2日周期の風速変動が存在するこ とを初めて報告した.その後,多くのレーダー観測が 行われ,準2日波の南北風成分は東西風成分より一般 に2~3倍大きく,南北半球のそれぞれにおける夏至直 後に大きくなることが分かった(南半球では規則的に 1月末に増大する)(Tsuda *et al.*, 1988; Harris, 1994).

Harris and Vincent (1993) は赤道域にあるクリス マス島 (2°N, 157°W)の MF レーダーにより準2日波 が1年を通じて検出され,特に冬至・夏至の約1か月 後の年2回 (7~8月および1~2月)大きくなると報告 し,夏半球を中心に,冬半球にも準2日波が広がって いると指摘している.また,Tsuda *et al.* (1988) は 赤道を挟んで対称点にある信楽と豪州・アデレイドの レーダーを用いて1984年1月に準2日波を同時観測 し,風速位相が南北半球で反対称となっていることを 明らかにした(第5図参照).

Tsutsumi et al. (1996) はジャカルタ流星レーダー の観測により、準2日波に伴って高度90km付近で10 K程度の温度変動が起こることを示した.さらに、同時に行った流星エコーを用いた MU レーダー観測と 比較し、水平風速と温度変動の位相関係、ならびに水 平伝搬特性を解析し、準2日周期波は西進する赤道反



(よく図 1990年3月、3月、3月に田川MFレーノー により、高度88、92 km において観測された、4時間平均の東向き(実線)および北向き(破線)の風速.なお、通信総合研究所の五十嵐氏よりデータの提供を受けた。

対称のノーマルモードロスビー波 (周期2.1日) で説明 できるとした.

準2日波の水平構造は衛星データでも解析されてい る Rodgers and Prata (1981) は Nimbus 5衛星デー タをもとに、成層圏上部において1月に温度が 0.2~0.6Kの振幅で準2日周期で振動し, 波数3で西 進したと報告している。最近の UARS/WIND II 観測 でも、南半球で準2日周期波動が増大する冬至期 (12~1月) に東西波数が3となることが示された (Shepherd et al., 1999). しかし、同じ UARS による 風速や大気光強度の観測からは、1月には準2日波の 水平波数が3となるものの、7~8月には波数が3~4に 変化することが報告されている(Wu et al., 1993; Ward et al., 1997). 一方, Meek et al. (1996) は北 半球の中緯度に分布する9つの流星・MF レーダー観 測をもとに、1992年夏季に高度90 km における準2日 波の水平伝搬特性を解析し、東西波数が4であった事 例を報告している. つまり, 準2日波の波数が南半球 の夏季には3に定まるが、北半球の夏季には変動し得 ることを示唆している.

さらに波動周期も南半球ではほぼ48時間で一定であ るが、北半球では50時間以上であることが多く、卓越 周期の時間変動も大きいことが観測されている(第6 図参照)(Tsuda *et al.* 1988).なお、(3,0)モード の伝搬特性は背景風により大きな影響を受け、周期が 2日付近で変動することが数値モデルにより研究され ている(Hagan *et al.*, 1993).

ところで、準2日波はノーマルモードロスビー波で



第5図 1984年1月18~31日に赤道について共役 点にある信楽の流星レーダー(実線),お よびアデレイドの MF レーダー(破線) で観測された準2日周期波,左パネルは 振幅を,右は振動周期を48時間と仮定した場合の相対的な位相を示す.上が東向 き風速,下が北向き風速であり,それぞ れが逆相あるいは同相となっており,準 2日波がこの時期に赤道反対称の構造を 示していたことが明らかである(Tsuda et al., 1988).

あるとする解釈が一般的であるが,夏の成層圏および 中間圏下部の西向きジェットの傾圧不安定で生成され る可能性も示唆されている(Plumb, 1983).実際,Wu et al. (1993)は HRDIの観測データから,赤道域(10° N-10°S)の高度95 km 付近において準2日波の南北風 成分を求め,その振幅が平均的には10-20 m/s である が,1992年と1993年の1月に60 m/sを超える程に急増 したことを報告している.これについて,夏の高緯度 域で励起された不安定波が成長し,全球に伝搬する過 程で(3,0)モードに近い分布になるのではないかと の解釈を提示している.

一方, Palo et al. (1999) は熱圏 GCM を用いて準 2日波が背景風,重力波ならびに大気潮汐波と相互作 用する様子を研究し,太陽非同期の潮汐波が生成され ることを示した.また,Harris and Vincent (1993) は準2日波と大気潮汐の相互作用により16時間周期の 振動が生まれる可能性を指摘している(つまり,1/24+



第6図 信楽の流星レーダーで1983年(左)および1984年(右)の5~10月に観測された 東西風の周波数スペクトル.60日間にわたる時系列データを用い,期間を15日づつずらして解析している.2日周期付近のスペクトルを拡大しているが,両年ともに5~8月には卓越周期が50時間以上であるのに対して,9~10月には48時間より短くなっていることが分かる(Tsuda et al., 1988).

1/48=1/16時間,あるいは1/12-1/48=1/16時間といった周波数変換で16時間振動が生まれる).

3.2 5日周期波動

地表付近から熱圏下部に至る広い高度範囲で、周期 が4~6日で水平波数1で西進する波動が検出されてお り、周期が5日で赤道対称のノーマルモードロスビー 波(5日波)であるとされている。例えば、Hirota et al.(1983)は世界最大級のIS レーダーであるアレシボ (Arecibo)レーダー(18°N, 67°W)を用いて、高度 70~95 kmの東西風速を15日間にわたって測定した. その結果、周期が4~6日で下向きに位相伝搬する、風 速振幅が20~30m/sの波動が検出された。同時期に成 層圏で東西波数1の5日波が衛星観測されたことか ら、これが中間圏まで伝搬していたものと解釈してい る.

HRDIによる高度50~110 kmにおける風速観測から,Wu et al. (1994)は5日波が特に高度80 km以上で東西風成分に顕著に現れ、10~20日間程度の時間スケールで消長を繰り返していることを報告している. また、第7回に示すように風速変動の振幅と相対位相が、一般的には赤道について南北対称な緯度構造をした理論モデルと良く一致するが、夏半球で大きくなる非対称性が現れる傾向が認められることも示した.

Salby (1981) のモデル計算によれば5日波の周期は 4.7-5.7日の範囲で変動し,春秋分期には南北対称だ が,夏・冬至期には成層圏ジェットの影響で非対称性 が生じ,特に中間圏においてその傾向がより顕著にな

"天気"47.6.

ると予想している.

ところで、赤道域の MLT 高度におけるレーダー観 測により周期6~7日の振動が特に東西風成分に現れる ことが知られている.一点での観測からは高速ケルビ ン波と識別しにくいが、鉛直波長が65 km と高速ケル ビン波に対して予想される25~30 km よりかなり長い ので、5日波ではないかと推定されている.実際、 Kovalam *et al*. (1999) は経度方向に94°離れているポ ンティアナ(0°, 109°E) とクリスマス島での MF レー ダー観測を比較して、その波動が西向きに波数1で伝 搬していることを示した.もっとも、周期が6.5日と理 論的予想より長いので、5日波であると断言できない とも述べている.

また, Wu et al. (1994) は HRDI 観測により0°~30° S の高度95 km において 5 日波の卓越周期波は6±1.5 日に分布し, 鉛直波長が60~80 km であったと報告し ている. 周期が 5 日より長くなるのは,背景風の影響 でドップラー偏移するからではないかと考えられてい る.

しかし,既に述べたように5日波の周期変動範囲は 比較的狭いと予想されており,観測された卓越周期が 理論的に十分説明できたとはいえない.実際,GCM を 用いた最近のモデルでは5日波は背景風の影響を比較 的受けにくいとされている(Miyoshi, 1999).このこ とから, Meyer and Forbes (1997)は,MLT 領域に 現れる6.5日周期振動は中間圏上部で生成される不安 定波である可能性を指摘している.

3.3 16日周期波動

中高緯度でのレーダー観測から,冬季に16日周期を 中心に,12~18日に分布する振動が卓越することが報 告されている。例えば,Luo *et al*.(1999)は1980~1996 年にわたるサスカツーン (Saskatoon) MF レーダー (52°N,107°W)による長期間観測データを解析し,16 日周期振動の気候学的特性を明らかにしている(第8 図参照).

東西波数1の赤道対称の第2モード(1,3)のロス ビー波が16日波に対応するが、この16日波は東西位相 速度が遅いため背景風が東向きの冬季のみ MLT 領域 まで伝搬しうると考えられている。第8図でも背景風 が東向きの領域で16日周期振動の振幅が増大している のがよく分かる。また、現実的な背景風を仮定した数 値モデルでは、16日波が下層大気から冬半球の MLT 領域に伝搬しており、高度40~80 km で振幅が大きく なることが示された(Forbes, *et al.*, 1995).



km における5日波の風速の振幅(左)と 相対位相(右)の緯度分布.東西風(上) と南北風(下)について観測値(・)と ノーマルモード(1,1)のモデル(実 線)を示す(Wu *et al.*, 1994).

しかし, Williams and Avery (1992) は、アラスカ のポーカーフラット (Poker Flat) MST レーダー (65° N, 147°W)により夏季の中間圏でも16日周期振動を観 測しており、赤道域中間圏の西風ダクトを通って16日 波が冬半球から夏半球へ侵入している可能性が示唆さ れた. Miyoshi (1999) は GCM を用いて16日波が中間 圏界面付近で冬半球から夏半球へダクト伝搬しうるこ とを示した. ところで, Espy et al. (1997) は夏季に スカンジナビアのストックホルム(第2図に□で位置 を示す)における1992~1994の4年間のOH光観測か ら, 高度87 km 付近における16日周期の温度変動を解 析した. その結果, 1992と1994年には±5 K 程度の温度 変動が検出されたが、1993と1995年には振幅がかなり 小さいという年々変動を示しており、16日波が赤道域 ダクトを通過する際に、QBOによる影響を受けると推 測した

サスカツーン MF レーダーでも、やはり夏季に中間 圏弱風層の上部(85 km 以上)で、時として16日周期 振動が見られることが示された(第 8 図参照)(Luo et al., 1999).さらに、冬季・夏季ともに16日周期振動の 振幅の年々変動には2年周期が見られたが、成層圏



第8図 カナダのサスカツーンで1987~1989年に 観測された東向き平均風(等高線図)と 16日周期の東西風振動の振幅(濃淡図). 太線が平均風が0m/sに対応し,実線は 東向き(西風),破線は西向き(東風)を 示す.背景風が東向き(西風)となる冬 季に16日周期振動が増大しているが,西 向き風(東風)が現れる夏季の約85 km 以下でも,有意な16日周期振動の振幅が 認められている(Luo et al., 1999より抜 粋,原図では1987~1995年分が表示され ている.).

QBO との位相関係が一定せず,明確な説明は難しいと 述べている. なお,16日周期振動は背景風に敏感に反 応するが,成層圏突然昇温にともなう東西風変化の影 響はあまり受けていないことも示された.

このように、対流圏で励起されたロスビー波が冬半 球の西風領域内を上方伝搬するとともに赤道域に伝わ り、やがて夏半球にも侵入しているらしい.その際、 赤道域の QBO により波動伝搬特性が変調されるた め、中緯度域に現れる波動およびそれに伴う物質輸送 に QBO 的な変動が生じ、さらにこれらの波が減衰す ることで、背景風にも QBO 周期の変動を引き起こし ていると推測されている (Ortland, 1997).

4. 赤道域の中層大気における長周期変動

赤道域では積雲対流によって特徴的な波動が励起さ れており、例えば、周期が数日から20日に分布するケ ルビン波や混合ロスビー重力波が成層圏に現れている (Wallace and Kousky, 1968; Yanai and Maruyama, 1966).赤道波が成層圏の準2年周期振動(QBO)駆動 に重要な役割を果たしていることは良く知られている (Holton and Lindzen, 1972).最近ではこれらの波動 に加えて内部重力波がQBOに重大な影響を与えてい ると考えられている(たとえば Dunkerton, 1997).

成層圏上部から中間圏に至る高度30~90 km の領域

20

では半年周期振動 (SAO) が見られるが,30 m/s を超 える大きな SAO 振幅は高度50 km と85 km とに現 れ,高度65 km 付近では小さくなっている.成層圏に おける SAO の駆動には波数1 で東進する周期が 7~10日の高速ケルビン波が関わっていることが知ら れている (Hirota, 1978).一方,中間圏の SAO (MSAO) の生成には別種の波動が関与していると考 えられており,周期が3~4日の超高速ケルビン波の影 響が重要であると推測されている.

これらの赤道波は背景風と相互作用しつつ中層大気 中を上方に伝搬し,一部は MLT 領域にも到達してい る.既に述べた全球規模のノーマルモードロスビー波 も含めて,多種の長周期波動が赤道域 MLT 領域に混 在していることが,第9図に示した周波数スペクトル からも推察できる.

4.1 中間圏 SAO (MSAO)の変動

Burrage *et al.* (1996b) は UARS/HRDI の観測結 果をもとに, MSAO が成層圏 QBO の影響を受けてい ると報告しており,赤道域でのレーダー観測もこれを 検証している(第10図参照). その変調は SAO の西向 き風について顕著であり,しかも QBO が東向き位相 時にのみ大きくなっている.

従来の研究から、東進するケルビン波および内部重 力波が成層圏および中間圏における SAO の東向き加 速を引き起こし、一方、MSAO の西向き加速には内部 重力波が寄与しているとされている。Garcia and Sassi (1999) は積雲対流起源の大気波動が成層圏 QBO との相互作用により選別 (selective damping) された 結果、中間圏に到達する波動の伝播方向に偏りができ ることで、MSAO の QBO 的変化が説明できるとし た.一方、MSAO の東向き風は位相速度が速いケルビ ン波によって主に加速されているために、QBO の影響 を受けにくいと予想している(これ以外にもモデル研 究がある)。

Smith (1997) は HRDI の風速データから, 平均東 西風に波数1の経度変化が中間圏高度の比較的狭い高 度領域に存在し, MSAO が西向き位相の時の高度80 km 付近で最大振幅になることを示した. この変動は MSAO の位相にかかわらず毎年検出されたが, MSAO の位相にしたがって経度分布は反転しており, 波動による加速が経度方向に非一様であったために起 こったのではないかと推論している.

"天気"47.6.



第9図 ジャカルタ流星レーダーで1993年1~12
月に観測された82~86 km における東西風(実線)と南北風(破線)の周波数スペクトル(Yoshida et al., 1999).

4.2 中間圏における超高速ケルビン波(UFK)の特性

赤道域の MLT 領域では東西風に3~4日周期の変動 が間欠的に現れることがレーダー観測で明らかになっ ている(第11図参照). Riggin et al. (1997) はクリス マス島の MF レーダーとジャカルタ流星レーダーで 1993年に観測された結果を相関解析した結果, 周期約 3日の波動が波数1で東進していることを明らかに し、これが UFK に対応すると報告している。

その後, Kovalam et al. (1999) はクリスマス島と ポンティアナでの MF レーダー観測から高度80~98 km での UFK の特性を比較し,積雲対流が活発なポ ンティアナにおいて UFK 振幅が1.25~1.4倍に大き くなっていることを示し,波動励起源に経度変化があ ることによると解釈している.

また, Yoshida et al. (1999) はジャカルタ流星レー ダーによる1992~1997年にわたる観測結果をもとに, UFK の長周期変動を解析した結果,東西風の分散値 が半年周期で変動していることを明らかにした(第12 図参照). さらに, UFK が MSAO の東風(西向き風) の場合に大きくなり,西風領域では小さくなる傾向が あることが分かったが,その相関は必ずしも一定して いなかった.

一般にケルビン波は対流圏の積雲対流により励起さ れ,中層大気中を上方伝搬し,MLT 領域に到達すると 考えられている.しかし,Smith (1999)は HRDI 観 測から東西波数が1の定常ケルビン波を検出してお り,下層の東西風の構造を考慮すると,これは対流圏





起源ではなく中間圏で励起されている可能性があるこ とを指摘している.

4.3 大気潮汐および重力波振幅の長周期変動

赤道域には多くの長周期波動が存在しており、これ らの波動同士が相互作用したり、さらに波動と QBO および SAO 等の背景風とが相互作用する結果、大気 潮汐や重力波の振幅にも長周変動が現れることが報告 されている。

例えば、赤道域の MLT 領域で観測される1日周期 の大気潮汐波の振幅が QBO 的な周期で変化している ことが HRDI (Burrage et al., 1995), ならびにイン ドネシアでの流星レーダー観測(Tsuda et al., 1999) によって明らかにされている. 大気潮汐は背景風との 相互作用、あるいは励起源の変動の影響で長周期変動 する可能性があるが, Hagan et al. (1999) は UARS/ HRDI による観測結果をもとに背景の風速,温度およ びオゾン分布を GSWM (Global Scale Wave Model) に取り込み、潮汐の応答をモデル計算した、その結果, QBOによる平均東西風の変化の影響によって赤道 MLT 領域における大気潮汐の QBO 変化が説明でき ることを示した、一方、大気潮汐の主要な励起源のひ とつであるオゾン加熱が QBO 的に変化することの影 響は MLT 領域ではほとんど無視できることも報告し ている. しかし, Vincent et al. (1998) が報告した中

427



第11図 ジャカルタ流星レーダー(最下段)およびクリスマス島(下から2番目)とポンティアナ(上の3つ)のMFレーダーにより1996年に同時観測された東向き風速(ポンティアナについてのみ3高度での結果を示す).通過帯域が3~4日のフィルターを施して超高速ケルビン波成分(UFK)を抽出している.UFKの波束が3地点でほぼ同時に観測されているが,振幅が高度・緯度・経度により微妙に異なっている。

緯度域にある豪州・アデレイドでも観測された大気潮 汐の QBO 的変化は説明できなかった.また,赤道域の 潮汐振幅は QBO 周期以外でも年々変動をしているが (Tsuda *et al.*, 1999),その機構は未だに不明である。

同様に、内部重力波が上方伝搬する際に、長周期波 動の影響を受ける可能性がある. Isler and Fritts (1996) はハワイのカウアイ (Kauai) MF レーダー (22° N, 160°W)による2年間の観測から、重力波による風 速分散の変動周期を解析したところ、大気潮汐および 2日波と16日波に対応していることが分り、長周期波 動による重力波のフィルター効果の結果であろうと推 論している.

4.4 中間圏下部熱圏における季節内振動

赤道域の対流圏では季節変動より短い周期を持つ季 節内振動(Intraseasonal Oscillation (ISO))がある ことは良く知られている。特に Madden and Julian (1972)により40~50日周期の東西風変動が発見され, この周期で熱帯の対流セルが東向きに移動している事 が分かっている。ISO は赤道対流圏だけではなく,そ の上層の赤道域成層圏および中高緯度の成層圏でも検 出されており,赤道大気との関係が議論されている。

また,赤道域の MLT 領域で東西風が20~100日周期 で振動し,振幅は20~30m/s にも及んでいることがク



第12図 ジャカルタ流星レーダーで観測された, UFK 波による東西風速分散の周波数ス ペクトル (Yoshida et al., 1999) まず, 5つの高度層ごとに、1992年11月から 1997年12月に観測された東向き風速に 3~3.8日周期の帯域通過フィルターを施 した後、30日の長さのデータを用い、期 間をずらしながら風速分散値を計算し た。さらに、この時間変化をフーリエ解 析して周波数スペクトルを求めている (図では高度層毎に縦軸の目盛を35m²/s² ずつずらしている). UFK 波の強度が半 年周期(5.5×10⁻³cpd)で変動しているの が明らかなほか,周期20~100日 (0.01~0.05cpd)の季節内周期変動も認 められる.

リスマス島での MF レーダー観測により明らかにさ れている(Eckermann and Vincent, 1994). さらに, MLT 領域での重力波や大気潮汐波の活動度にも同様 の周期の ISO が現れていることから(第13図参照),下 層大気中での波動励起あるいは伝搬過程が ISO 周期 で変調されていることが推測されている(Eckermann et al., 1997). この結果,平均風加速にも季節内振動が 起こることが示唆される.

一方, Lieberman (1998) は HRDI のデータ解析か ら,帯状平均の東西風が季節内振動し,その振幅が高 度75 km,95 km で大きく,赤道を中心に緯度方向には 20[°]程度広がっていることを明らかにした.さらに,高 度95 km 付近に現れる ISO は MSAO の東向き(西風) 領域の上層で卓越することも観測されている.また, Kovalam *et al.* (1999) はクリスマス島とポンティア ナでの MF レーダー観測から,ほぼ同時期に同程度の ISO 周期の東西風変動を検出し,MLT 領域の ISO が 経度方向にグローバルな広がりを持つ現象であること を示唆している.



第13図 クリスマス島のMFレーダーで高度 86~90 kmにおいて観測された,短周期 風速変動(周期が12分~4時間)の分散 値の周波数スペクトル。25日,40日,60 日周期で重力波強度に振動が見られるこ とから,下層大気での波動励起に季節内 振動の周期性があるのではないかと推論 している(Eckermann *et al.*, 1997).

5 おわりに

ここで考察した波動の多くは下層大気中で励起され ると考えられる。下層大気中ではその振幅は微小であ り,力学的な効果は副次的とみなされる擾乱であるが, 中間圏・熱圏下部領域に至って背景風を上回る振幅に まで増大している。これらの波動は中層大気において 背景風の影響等により選別され、変形を受けるが、 MLT 領域に到達した後は砕波して逆に背景風を変形 する働きをしており、波動と背景風の間の複雑な相互 作用が興味深い。長周期波動は MLT 領域からさらに 上層へと伝搬していくと考えられる。例えば電離圏の foF2 (電離 F2層の臨界周波数) にも16日周期の振幅が 現れることや、地磁気変動に2日周期が見られること から熱圏にまで長周期波動が伝搬していくことが示唆 されるが、その振舞いについてはあまり良く分かって いない、未解明の原因のひとつは、研究者の興味が高 度100 km 付近を境として大きく変化することによる. つまり、流体力学により解釈されていた大気現象が、 超高層大気ではイオン・電子といった粒子として扱わ れる様になっていく、また、研究の基本的な取り組み 方も MLT 領域の上下で異なり、研究者間の交流にも 隔たりがあると見受けられる。今回のシンポジウムを 機会に気象学と超高層物理学の間の学際的研究が進展

することを切望する. ところで、この報告で扱った MLT 領域は高度 85~100 km に位置する中間圏界面を中心とした高度 層であり、気象現象の主舞台である対流圏・成層圏か らは遠くかけ離れている感がある。したがって、中間 圏界面付近の温度構造についても、本学会員にはあま り認識されていないかもしれない。しかし、近年の研 究から中間圏界面は CIRA86等のモデル大気で想定さ れている単峰形の簡単な温度構造とは大きく異なって いることが分かっている。例えば、北米の中緯度にお ける最近のナトリウムライダー観測によって、中間圏 界面が二層構造を示すこと、さらにその極小温度が冬 季に190 K, 夏季に175 K と大きく変動することが示さ れた、これに対応して、中間圏界面の高度も100 km か ら86 km と,顕著な季節変化をすることが解明された (Senft et al., 1994) (この変動には大気波動による力 学的効果が深く関係していると考えられている). 一 方,フォートコリンズ(Fort Collins:41°N, 105°W) でのナトリウムライダー観測により中間圏界面付近の 温度が1990~1997年にかけて-1K/年で冷却する長 期トレンドがあることが明らかになり、太陽活動や温 暖化現象との関係が議論されている(Krueger and She. 1999) 同時に, 1991年のピナツボ火山噴火の直後 の1992~3年には中間圏界面温度が10K近く上昇し, 平常値に回復するのに数年かかったことも報告されて いる. このように, MLT 領域では下層大気中での擾乱 が大きく拡大されて反映されているため、人工的ある いは自然界の変動を検出するための研究対象としても 大変重要であると考えられる. もっとも, この例から も分かるように, MLT 領域は下層からの影響と, 太陽 活動の影響を同時に受けているために、これらを注意 深く識別する必要があることに留意する必要がある.

最後に、有意義なシンポジウムで基調講演をする機 会を与えられたことを心から感謝する.なお、ここで 引用した論文のいくつかは1998年3月に京都大学で開 催された「中間圏界面領域の大気構造と力学過程に関 する国際シンポジウム」(International Symposium on Dynamics and Structure of the Mesopause Region:DYSMER)で発表され、Earth, Planets and Space 誌の特集号(1999年51巻,6~7合併号)に収録 されている。

参考文献

Bittner, M., D. Offermann, I. V. Bugaeva, G. A. Kokin, J. P. Koshelkov, A. Krivolutsky, D. A. Tarasenko, M. Gil-Ojeda, A. Hauchecorne, F.-J. Lübken, B. A. de la Morena, A. Mourier, H. Nakane, K. I. Oyama, F. J. Schmidlin, I. Soule, L. Thomas and T. Tsuda, 1994: Long period/large scale oscillations of temperature during the DYANA campaign, J. Atmos. Terr. Phys., **56**, 1675-1700.

- Burrage, M. D., M. E. Hagan, W. R. Skinner, D. L. Wu and P. B. Hays, 1995 : Long-term variability in the solar diurnal tide observed by HRDI and simulated by the GSWM, Geophys. Res. Lett., **22**, 2641–2644.
- Burrage, M. D., W. R. Skinner, D. A. Gell, P. B. Hays, A. R, Marshall, D. A. Ortland, A. H. Manson, S. J. Franke, D. C. Fritts, P. Hoffman, C. McLandress, R. Niciejewski, F. J. Schmidlin, G. G. Shepherd, W. Singer, T. Tsuda and R. A. Vincent, 1996a : Validation of mesosphere and lower thermosphere winds from the high resolution Doppler imager on UARS, J. Geophys. Res., **101**, 10365-10392.
- Burrage, M. D., R. A. Vincent, H. G. Mayer, W. R. Skinner, N. F. Arnold and P. B. Hays, 1996b : Long term variability in the equatorial mesosphere and lower thermosphere zonal winds, J. Geophys. Res., 101, 12847-12854.
- Dunkerton, T. J., 1997 : The role of gravity waves in the quasi-biennial oscillation, J. Geophys. Res., **102**, 26053-26076.
- Eckermann, S. D. and R. A. Vincent, 1994 : First observations of intraseasonal oscillations in the equatorial mesosphere and lower thermosphere, Geophys. Res. Lett., **21**, 265–268.
- Eckermann, S. D., D. K. Rajopadhyaya and R. A. Vincent, 1997: Intraseasonal wind variability in the equatorial mesosphere and lower thermosphere c: Long-term observations from the central Pacific, J. Atmos. Solar-Terr. Phys., **59**, 603-627.
- Espy, P. J., J. Stegman and G. Witt, 1997 : Interannual variations of the quasi 16-day oscillation in the polar summer mesospheric temperature, J. Geophys. Res., **102**, 1983-1990.
- Forbes, M. J., M. E. Hagan, S. Miyahama, F. Vial, A. H. Manson, C. E. Meek and Yu. I. Portnyagin, 1995: Quasi 16-day oscillation in the mesosphere and lower thermosphere, J. Geophys. Res., 100, 9149-9163.
- Garcia, R. R. and F. Sassi, 1999 : Modulation of the mesospheric semiannual oscillation by the quasibiennial oscillation, Earth, Planets and Space, **51**, 563–569.
- Hagan, M. E., M. D. Burrage, J. M. Forbes, J. Hackney, W. J. Randel and X. Zhang, 1999 : QBO effects

on the diurnal tide in the upper atmosphere, Earth, Planets and Space, **51**, 571-578.

- Hagan, M. E., J. M. Forbes and F. Vial, 1993 : Numerical investigation of the propagation of the quasitwo-day wave into the lower thermosphere, J. Geophys. Res., 98, 23193-23205.
- Harris, T. J. and R. A. Vincent, 1993 : The quasi-twoday wave observed in the equatorial middle atmosphere, J. Geophys. Res., **98**, 10481-10490.
- Harris, T. J., 1994 : A long-term study of the quasitwo-day wave in the middle atmosphere, J. Atmos. Terr. Phys., 56, 569-579.
- Hasebe, F., T. Tsuda, T. Nakamura and M. D. Burrage, 1997 : Validation of HRDI MLT winds with the use of meteor radars, Ann. Geophys., **15**, 1142-1157.
- Hirota, I., 1978 : Equatorial waves in the upper stratosphere and mesosphere in relation to the semiannual oscillation of the zonal wind, J. Atmos. Sci., **35**, 714-722.
- Hirota, I., Y. Maekawa, S. Fukao, K. Fukuyama, M. P. Sulzer, J. L. Fellous, T. Tsuda and S. Kato, 1978 : Fifteen-day observation of mesospheric and lower thermospheric motions with the aid of the Arecibo UHF radar, J. Geophys. Res., 88, 6835-6842.
- Hirota, I. and T. Hirooka, 1984 : Normal mode Rossby waves observed in the upper stratosphere, Part I : First symmetric modes of zonal wavenumbers 1 and 2, J. Atmos. Sci., 41, 1253–1267.
- Holton, J. R. and R. S. Lindzen, 1972: An updated theory for the quasi-biennial cycle of the tropical stratosphere, J. Atmos. Sci., **29**, 1076-1080.
- Isler, J. R., and D. C. Fritts, 1996 : Gravity wave variability and interaction with lower-frequency motions in the mesosphere and lower thermosphere, J. Atmos. Sci., 53, 37-48.
- Jaccobi, C., R. Schminder and D. Kurschner, 1998 : Planetary wave activity obtained from long-period (2-18 days) variations of mesopause region winds over central Europe (52°N, 15°E), J. Atmos. Solar-Terr. Phys., **60**, 81-93.
- Kovalam, S., R. A. Vincent, I. M. Reid, T. Tsuda, T. Nakamura, A. Nuryanto and H. Wiryosumarto, 1999: Longitudinal variations in planetary wave activity in the equatorial mesosphere, Earth, Planets and Space, 51, 665-674.
- Krueger, D. A. and C. Y. She, 1999 : Observed "longterm" temperature change in a midlatitude mesopause region in response to external perturba-

tions, Earth, Planets and Space, 51, 809-814.

- Lieberman, R. S., 1998 : Intraseasonal variability of high-resolution Doppler imager winds in the equatorial mesosphere and lower thermosphere, J. Geophys. Res., 103, 11221–11228.
- Luo, Y., A. H. Manson, C. E. Meek, C. K. Meyer and J. M. Forbes, 1999 : Quasi 16-day oscillation in the mesosphere and lower thermosphere at Saskatoon (52N, 107W), 1980-1996, J. Geophys. Res., in Print.
- Madden, R. A. and P. R. Julian, 1972 : Descriptions of global-scale circulation cells in the tropics with a 40-50 day period, J. Atmos. Sci., **29**, 1109-1123.
- Meyer, C. E. and J. M. Forbes, 1997 : A 6.5-day westward propagating planetary wave : origin and its characteristics, J. Geophys. Res., **102**, 26173-26178.
- Meek, C. E., A. H. Manson, S. J. Franke, W. Singer, P. Hoffmann, R. R. Clark, T. Tsuda, T. Nakamura, M. Tsutsumi, M. Hagan, D. C. Fritts, J. Isler and Yu. I. Portnyagin, 1997 : Global study of northern hemisphere quasi 2-day wave events in the summers of 1992 and 1991, J. Atmos. Terr. Phys., 58, 1401-1412, 1996.
- Miyoshi, Y., 1999: Numerical Simulation of the 5day and 16-day waves in the mesopause region, Earth, Planets and Space, **51**, 763-772.
- Muller, H. G., 1972 : Long-period meteor wind oscillations, Phil. Trans. R. Soc. London, Ser. A, **271**, 585–598.
- Ortland, D. A., 1972 : Rossby wave propagation into the tropical stratosphere observed by the High Resolution Doppler Imager, Geophys. Res. Lett., 24, 1999-2002.
- Palo, S. E., R. G. Roble and M. E. Hagan, 1999: Middle atmosphere effects of the quasi-two-day wave determined from a general circulation model, Earth, Planets and Space, **51**, 629-647.
- Plumb, R. A., 1983 : Baroclinic instability of the summer mesosphere : A mechanism for the quasi-twoday wave?, J. Amos. Sci., 44, 3030-3036.
- Riggin, D., D. C. Fritts, T. Tsuda, T. Nakamura and R. A. Vincent, 1997 : Radar observations of a 3-day Kelvin wave in the equatorial mesosphere, J. Geophys. Res., 102, 26141–26157.
- Rodgers, C. D. and A. J. Prata, 1981 : Evidence for a traveling two-day wave in the middle atmosphere, J. Geophys. Res., 86, 9661-9664.
- Salby, M. L., 1981 : Rossby normal modes in nonuniform background configurations, I, Simple fields; II, Equinox and solstice conditions, J.

Atmos. Sci., 38, 1803-1840.

- Senft, D. C., G. C. Papen, C. S. Gardner, J. R. Yu, D. A. Krueger and C. Y. She, 1994 : Seasonal variations of the thermal structure of the mesopause region at Urbana, IL (40°N, 88°W) and Ft. Collins (41°N, 105° W), Geophys. Res. Lett., 21, 821-824.
- Shepherd, M. G., W. E. Ward, R. G. Roble, B. Prawirosoehardjo, S.-P. Zhang and B. H. Solheim, 1999 : Planetary scale and tidal perturbations in mesospheric temperature observed by WINDII, Earth, Planets and Space, 51, 593-610.
- Shimizu, A. and T. Tsuda, 1997 Characteristics of Kelvin waves and gravity waves observed with radiosondes over Indonesia, J. Geophys. Res., 102, 26159-26171.
- Smith, A. K., 1997 : Longitudinal variability of the mesopause SAO, Geophys. Res. Lett., 24, 1991–1994.
- Smith, A. K., 1999 : Observation of low frequency Kelvin waves in the mesosphere, Earth, Planets and Space, **51**, 649-656.
- Tsuda, T., S. Kato and R. A. Vincent, 1988 : Long period wind oscillations observed by the Kyoto meteor radar and comparison of the quasi-2 day wave with Adelaide HF radar observations, J. Atmos. Terr. Phys., **50**, 225-230.
- 津田敏隆,1996:流星レーダーによる熱圏下部の大気運動の解明,1994年度堀内基金奨励賞受賞記念講演,天気,43,9-23.
- Tsuda, T., K. Ohnishi, F. Isoda, T. Nakamura, R. A. Vincent, I. M. Reid, S.-W. B. Harijono, T. Sribimawati, A. Nuryanto and H. Wiryosumarto, 1999 : Coordinated radar observations of diurnal atmospheric tides in equatorial regions, Earth, Planets and Space, 51, 579-592.
- Tsutsumi, M., T. Tsuda, T. Nakamura and S. Fukao, 1996 : Wind velocity and temperature fluctuations due to a 2-day wave observed with radiometeor echoes, J. Geophys. Res., **101**, 9425-9432.
- Vincent, R. A., 1984 : MF/HF radar measurements of the dynamics of the mesopause region - A review, J. Atmos. Terr. Phys., 46, 961-974.
- Vincent, R. A., S. Kovalam, D. C. Fritts and J. R. Isler, 1998: Long-term MF radar observations of solar tides in the low-latitude mesosphere: Interannual variability and comparisons with the GSWM, J. Geophys. Res., 103, 8667-8683.
- Wallace, J. M. and V. E. Kousky, 1968 : Observational evidence of Kelvin waves in the tropical stratosphere, J. Atmos. Sci., 25, 900-907.

- Ward, W. E., B. H. Solheim and G. G. Shepherd, 1997: Two day wave induced variations in the oxygen green line volume emission rate: WINDII observations, Geophys. Res. Lett., 24, 1127-1130.
- Williams, C. R. and S. K. Avery, 1992 : Analysis of long-period waves using the mesosphere-stratosphere-troposphere radar at Poker Flat, Alaska, J. Geophys. Res., 97, 20855-20861.
- Wu D. L., P. B. Hays, W. R. Skinner, A. R. Marshall, M. D. Burrage, R. S. Lieberman, and D. A. Ortland, 1993: Observations of the quasi-2-day wave from the High Resolution Doppler Imager on UARS, Geophys. Res. Lett., 20, 2853-2856.
- Wu D. L., P. B. Hays and W. R. Skinner, 1994 : Observations of the 5-day wave in the mesosphere and lower thermosphere, Geophys. Res. Lett., 21, 2733– 2736.
- Yanai, M. and T. Maruyama, 1966 : Stratospheric wave disturbances propagating over the equatorial Pacific, J. Meteor. Soc. Japan, 44, 291-294.
- Yoshida, S., T. Tsuda, A. Shimizu and T. Nakamura, 1999: Seasonal variations of 3.0-3.8 day ultrafast Kelvin waves observed with a meteor wind radar and radiosondes in Indonesia, Earth, Planets and Space, **51**, 675-684.

108:103(大気波動;ロスビー波;赤道波;大循環モデル;季節内変動;半年振動)

3. 中層大気大循環モデルによる長周期波動の解明

1. はじめに

前章までに紹介されたように、中層大気中には様々 な波動が存在する.本稿では、これらの波動の励起源 や中層大気中での振る舞いなどについて物理的解釈を 行うことを目的とした大気大循環モデルを用いた研究 を中心に紹介する.大循環モデルは全球モデルであり、 主要な物理過程は全て含んでいるため、中層大気中の 様々な現象を同時に再現可能と思うかもしれない.し かしながら、実際には数値計算上の問題により不可能 である.例えば、QBOを再現するには、鉛直分解能を 500m程度に設定した上に、水平拡散係数を小さくし なければならないし、中間圏界面付近の弱風層を再現 するには水平分解能を100 km以下にする必要がある. つまり、QBO と中間圏界面弱風層を同時に再現させる には、水平分解能100 km、鉛直分解能500 m で地表面

三好勉信*

から中間圏界面までをカバーするモデルが必要であ る. このモデルにより数値計算を長期間にわたり実行 するには,膨大な計算時間と労力を要し,不可能に近 い.したがって,目的に応じて分解能,高度領域を設 定し,数値実験を実行する必要がある.

九州大学中層大気大循環モデル(以下,九大モデル と略す)では,成層圏から熱圏下部領域における大規 模・長周期波動の解明を主目的としているため,水平 分解能はT21(またはT42),鉛直層数を55(高度0か ら約145 km)に設定している.それゆえ,現在の九大 モデルではQBOは再現できないし,重力波の再現も 十分ではない(中間圏界面の弱風層を再現させるため に人工的なレーリー摩擦を導入している).以下の章で は,九大モデルを用いたロスピー波,赤道波の研究を 中心に紹介する.

2. ロスビー波

観測されるロスビー波には停滞性成分と移動性成分

432

^{*} 九州大学大学院理学研究院.

^{© 2000} 日本気象学会