北極振動に伴う偏西風ジェット気流と 傾圧不安定波動の相互作用の研究

筑波大学大学院 生命環境科学研究科 地球科学専攻 修士(理学)学位論文

藤原冬樹

目 次

Ab	ostract	iii
図	目次	\mathbf{iv}
1	はじめに	1
2	目的	3
3	解析データ	4
4	支配方程式系	5
	4.1 基礎方程式系	. 5
	4.2 鉛直構造関数	. 6
	4.3 水平構造関数	. 7
	4.4 3次元ノーマルモード関数展開	. 8
	4.5 スペクトル法の予報方程式	. 9
	4.6 傾圧不安定問題	. 9
5	データ解析の結果および考察	11
	5.1 各固有モードの不安定解	. 11
	5.2 一月気候値の固有モードの構造	. 12
	5.2.1 Mc モード(東西波数4~8)	. 12
	5.2.2 M2 モード(東西波数 1 ~ 8)	. 13
	5.2.3 M3 モード(東西波数 2 ~ 5)	. 14
	5.3 AO に伴う帯状平均東西風の偏差を気候値に上乗せした仮想大気の	
	固有モードの構造............................	. 15
	5.3.1 Mc モード(東西波数4~8)	. 15
	5.3.2 M2 モード(東西波数 1 ~ 8)	. 15
	5.3.3 M3 モード(東西波数 2 ~ 5)	. 15
6	結論	17

謝辞

参考文献

Interaction between Baroclinically Unstable Waves and Subtropical and Polar-frontal Jets

FUJIWARA Fuyuki

Abstract

In the upper troposphere, the subtropical jet and the polar-frontal jet exist in both of the Nothern and Southern Hemispheres. The strength and location of the polar-frontal jet are variable, whereas that of the subtropical jet is relatively steady. The action of these westerly jets is related to the baroclinically unstable waves. By Tanaka and Tokinaga(2002), it is confirmed that two different kinds of baroclinic instability exist; the Polar mode excited by the baroclinicity of the polarfrontal jet and the Charney mode exited by the baroclinicity of the polar frontal jet. These baroclinic instabilities have different feedback process that makes the polar-frontal jet weaker or stronger.

In this study, baroclinic instability of Nothern Hemisphere is investigated, using a method of expansion in 3D normal mode functions introduced by Tanaka and Kung(1989). Here, the 3D normal mode functions consist of vertical structure functions as the vertical normal modes and Hough harmonics as the horizontal normal modes. The basic states used for the linear stability analysis are observed zonal mean wind for strong and weak polar vortex and a virtual one which is added the anomaly by the strength of the AO index to the climatic average.

As a result of the eigenvalue problem for such basic states, we confirmed that the polar mode become the most unstable mode exceeding the Charney mode in each wavenumber when the polar vortex is strong enough. And we also confirmed that the structure of dipole Charney mode becomes the polar mode as the strength of polar-frontal jet is increased.

Key Words:

baroclinic instability, zonal mean wind, polar-frontal jet, subtropical jet, polar mode, Charney mode, Arctic Oscillation

図目次

図 $1~ m AO$ インデックスに回帰した帯状平均東西風.等値線間隔は $1 m m/s$
で、実線が西風、破線が東風
図2 極渦のみを残した仮想大気における帯状平均風速度場.等値線間隔
は5 m/s で、実線が西風、破線が東風(Tanaka and Tokinaga 2002
より)
図 3 極渦のみを残した仮想大気における不安定モード (Tanaka and Tok-
inaga 2002 より) 23
図4 北極振動指数の90日平均24
図5 北半球1月における帯状平均風速度場(気候値).等値線間隔は5
m m/s で、実線が西風、破線が東風
図6 1月気候値における不安定モードの増幅率
図7 1月気候値における不安定モードの位相速度 26
図 8 AOI に回帰した東西風を 0.5 倍したものを気候値に上乗せした仮想
大気における帯状平均風速度場 . 等値線間隔は 5 m/s で、実線が西
風、破線が東風
図9 AOIに回帰した東西風を1.0倍したものを気候値に上乗せした仮想
大気における帯状平均風速度場 . 等値線間隔は 5 $\mathrm{m/s}$ で、実線が西
風、破線が東風
図 10 AOI に回帰した東西風を 1.5 倍したものを気候値に上乗せした仮想
大気における帯状平均風速度場 . 等値線間隔は 5 $\mathrm{m/s}$ で、実線が西
風、破線が東風
図 11 AOI に回帰した東西風を 0.5 倍したものを気候値に上乗せした仮想
大気における不安定モードの増幅率
図12上と同じ不安定モードの位相速度
図 13 AOI に回帰した東西風を 1.0 倍したものを気候値に上乗せした仮想
大気における不安定モードの増幅率
図14上と同じ不安定モードの位相速度
図 15 AOI に回帰した東西風を 1.5 倍したものを気候値に上乗せした仮想
大気における不安定モードの増幅率
図16上と同じ不安定モードの位相速度

図17極渦の強さを変えて解析した結果出てきた各モードの最大不安定の	
増幅率を、そのときの極渦の強さについてモード別にプロットした	
もの	33
図18極渦の強さを変えて解析した結果出てきた各モードの最大不安定の	
増幅率を、そのときの極渦の強さについて構造別にプロットしたも	
Φ	33
図 19気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0	
倍(左下) 1.5倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした	
仮想大気について、波数 4 における Mc モードの不安定構造.ジオ	
ポテンシャル高度の振幅 [m]	34
図 20気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0	
倍(左下)、1.5倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした	
仮想大気について、波数 5 における Me モードの不安定構造.ジオ	
ポテンシャル高度の振幅 [m]	35
図 21気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0	
倍(左下)、1.5倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした	
仮想大気について、波数 6 における Mc モードの不安定構造.ジオ	
ポテンシャル高度の振幅 [m]	36
図 22気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0	
倍(左下) 1.5倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした	
仮想大気について、波数 7 における Mc モードの不安定構造.ジオ	
ポテンシャル高度の振幅 [m]	37
図 23気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0	
倍(左下) 1.5倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした	
仮想大気について、波数 8 における Mc モードの不安定構造.ジオ	
ポテンシャル高度の振幅 [m]	38
図 24気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0	
倍(左下) 1.5倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした	
仮想大気について、波数 4 における Mc モードの不安定構造.ジオ	
ポテンシャル高度の位相[°].........................	39

図 25 気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0	
倍(左下) 1.5倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした	
仮想大気について、波数 5 における Mc モードの不安定構造.ジオ	
ポテンシャル高度の位相[°]	40
図 26 気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0	
倍(左下) 1.5倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした	
仮想大気について、波数6におけるMcモードの不安定構造.ジオ	
ポテンシャル高度の位相[°]	41
図 27気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0	
倍(左下) 1.5倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした	
仮想大気について、波数7における Me モードの不安定構造.ジオ	
ポテンシャル高度の位相[゜]...............	42
図 28気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0	
倍(左下) 1.5倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした	
仮想大気について、波数 8 における Mc モードの不安定構造.ジオ	
ポテンシャル高度の位相[゜]...............	43
図 29気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0	
倍(左下) 1.5倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした	
仮想大気について、波数 4 における Mc モードの不安定構造.ジオ	
ポテンシャル高度の順圧高度場における振幅 [m]	44
図 30気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0	
倍(左下) 1.5倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした	
仮想大気について、波数 $5\mathrm{c}$ おける Mc モードの不安定構造.ジオ	
ポテンシャル高度の順圧高度場における振幅 [m]	45
図 31 気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0	
倍(左下) 1.5倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした	
仮想大気について、波数 6 における Mc モードの不安定構造.ジオ	
ポテンシャル高度の順圧高度場における振幅 [m]	46
図 32気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上)、1.0	
倍(左下) 1.5倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした	
仮想大気について、波数 7 における Mc モードの不安定構造.ジオ	
ポテンシャル高度の順圧高度場における振幅 [m]	47

図 33気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0	
倍(左下) 1.5倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした	
仮想大気について、波数 8 における Mc モードの不安定構造.ジオ	
ポテンシャル高度の順圧高度場における振幅 $[m]$ 48	
図 34気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0	
倍(左下) 1.5倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした	
仮想大気について、波数 1 における $\mathrm{M}2$ モードの不安定構造.ジオ	
ポテンシャル高度の振幅 $[m]$ 49	
図 35気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0	
倍(左下) 1.5倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした	
仮想大気について、波数 2 における $\mathrm{M}2$ モードの不安定構造.ジオ	
ポテンシャル高度の振幅 $[m]$ 50	
図 36 気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0	
倍(左下) 1.5倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした	
仮想大気について、波数3における M2 モードの不安定構造.ジオ	
ポテンシャル高度の振幅 $[m]$ 51	
図 37気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0	
倍(左下) 1.5倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした	
仮想大気について、波数 4 における $\mathrm{M2}$ モードの不安定構造.ジオ	
ポテンシャル高度の振幅 $[m]$ 52	
図 38気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0	
倍(左下) 1.5倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした	
仮想大気について、波数 5 における $\mathrm{M2}$ モードの不安定構造.ジオ	
ポテンシャル高度の振幅 $[m]$ 53	
図 39気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0	
倍(左下) 1.5倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした	
仮想大気について、波数6におけるM2モードの不安定構造.ジオ	
ポテンシャル高度の振幅 $[m]$ 54	
図 40 気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0	
倍(左下) 1.5倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした	
仮想大気について、波数 7 における $\mathrm{M2}$ モードの不安定構造.ジオ	
ポテンシャル高度の振幅 $[m]$ 55	

図 41 気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0	
倍(左下) 1.5倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした	
仮想大気について、波数8におけるM2モードの不安定構造.ジオ	
ポテンシャル高度の振幅 [m]	56
図 42気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0	
倍(左下) 1.5倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした	
仮想大気について、波数1における $\operatorname{M2}$ モードの不安定構造.ジオ	
ポテンシャル高度の位相[°]................	57
図 43気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0	
倍(左下)、1.5倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした	
仮想大気について、波数 2 における $\mathrm{M}2$ モードの不安定構造.ジオ	
ポテンシャル高度の位相[°]................	58
図 44気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0	
倍(左下)、1.5倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした	
仮想大気について、波数3におけるM2モードの不安定構造.ジオ	
ポテンシャル高度の位相[°]	59
図 45 気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0	
倍(左下)、1.5倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした	
仮想大気について、波数4におけるM2モードの不安定構造.ジオ	
ポテンシャル高度の位相[°]	60
図 46 気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0	
倍(左下) 1.5倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした	
仮想大気について、波数5におけるM2モードの不安定構造.ジオ	
ポテンシャル高度の位相[°]................	61
図 47気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0	
倍(左下) 1.5倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした	
仮想大気について、波数6におけるM2モードの不安定構造.ジオ	
ポテンシャル高度の位相[°]	62
図 48 気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0	
倍(左下) 1.5倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした	
仮想大気について、波数7におけるM2モードの不安定構造.ジオ	
ポテンシャル高度の位相[°].................	63

図 49気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0	
倍(左下) 1.5倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした	
仮想大気について、波数 8 における $\mathrm{M2}$ モードの不安定構造.ジオ	
ポテンシャル高度の位相[°]	64
図 50 気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0	
倍(左下) 1.5倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした	
仮想大気について、波数1における $\operatorname{M2}$ モードの不安定構造.ジオ	
ポテンシャル高度の順圧高度場における振幅 [m]	65
図 51 気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0	
倍(左下) 1.5倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした	
仮想大気について、波数 2 における $\mathrm{M}2$ モードの不安定構造.ジオ	
ポテンシャル高度の順圧高度場における振幅 $[m]$	66
図 52気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0	
倍(左下) 1.5倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした	
仮想大気について、波数 3 における $\mathrm{M2}$ モードの不安定構造.ジオ	
ポテンシャル高度の順圧高度場における振幅 $[m]$	67
図 53気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0	
倍(左下) 1.5倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした	
仮想大気について、波数 4 における $\mathrm{M2}$ モードの不安定構造.ジオ	
ポテンシャル高度の順圧高度場における振幅 $[m]$	68
図 54 気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0	
倍(左下) 1.5倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした	
仮想大気について、波数 5 における ${ m M2}$ モードの不安定構造.ジオ	
ポテンシャル高度の順圧高度場における振幅 $[\mathrm{m}]$	69
図 55気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0	
倍(左下) 1.5倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした	
仮想大気について、波数 6 における $\mathrm{M2}$ モードの不安定構造.ジオ	
ポテンシャル高度の順圧高度場における振幅 $[{ m m}]$	70
図 56気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0	
倍(左下) 1.5倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした	
仮想大気について、波数 7 における $\mathrm{M2}$ モードの不安定構造.ジオ	
ポテンシャル高度の順圧高度場における振幅 [m]	71

図 57気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0
倍(左下) 1.5倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした
仮想大気について、波数 8 における $\mathrm{M2}$ モードの不安定構造.ジオ
ポテンシャル高度の順圧高度場における振幅 $[{ m m}]$
図 58気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0
倍(左下) 1.5倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした
仮想大気について、波数 2 における $\mathrm{M3}$ モードの不安定構造.ジオ
ポテンシャル高度の振幅 $[m]$ 73
図 59気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0
倍(左下) 1.5倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした
仮想大気について、波数3における M3モードの不安定構造.ジオ
ポテンシャル高度の振幅 $[m]$ 74
図 60気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0
倍(左下) 1.5倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした
仮想大気について、波数 4 における $\mathrm{M3}$ モードの不安定構造.ジオ
ポテンシャル高度の振幅 $[m]$ 75
図 61気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0
倍(左下) 1.5倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした
仮想大気について、波数5におけるM3モードの不安定構造.ジオ
ポテンシャル高度の振幅 $[m]$
図 62気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0
倍(左下) 1.5倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした
仮想大気について、波数 2 における $\mathrm{M3}$ モードの不安定構造.ジオ
ポテンシャル高度の位相 [°] ・ ・・・・・・・・・・・・・・・・・・・・・ 77
図 63気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0
倍(左下) 1.5倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした
仮想大気について、波数3における M3モードの不安定構造.ジオ
ポテンシャル高度の位相 [°] ・ ・・・・・・・・・・・・・・・・・・・・・・・ 78
図 64気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0
倍(左下) 1.5倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした
仮想大気について、波数 4 における $\mathrm{M3}$ モードの不安定構造.ジオ
ポテンシャル高度の位相 [°]

図 65気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0 倍(左下) 1.5倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした 仮想大気について、波数5における M3モードの不安定構造.ジオ ポテンシャル高度の位相[°]....80 図 66 気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0 倍(左下) 1.5倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした 仮想大気について、波数2における M3モードの不安定構造.ジオ ポテンシャル高度の順圧高度場における振幅[m]. 81 図 67気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0 倍(左下) 1.5倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした 仮想大気について、波数3における M3モードの不安定構造.ジオ ポテンシャル高度の順圧高度場における振幅 [m] 82 図 68 気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0 倍(左下) 1.5倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした 仮想大気について、波数4におけるM3モードの不安定構造.ジオ 図 69 気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0 倍(左下) 1.5倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした 仮想大気について、波数5における M3モードの不安定構造.ジオ ポテンシャル高度の順圧高度場における振幅[m]. 84

1 はじめに

Thompson and Wallace (1998) によって提唱された北極振動(Arctic Oscillation : AO)が近年注目を浴びている.AOは、北半球冬季の海面更正気圧(SLP)に 経験直交関数(EOF)解析を用いたときのEOF-1として定義される.その空間構 造は地表から成層圏下層まで等価順圧的で、北極域を中心とした軸対称構造を持 ち、北緯60度付近を境界として中緯度の環状域と北極域の変動が互いに逆相関を 持つ.このほぼ環状の構造から、AOは北半球環状モード(NAM)と呼ばれること もある.AOを帯状平均風の偏差について見ると,同じように北緯35度と55度付 近の間でシーソーパターンが見られる(図1).これは,地衡風の関係から、AO がプラスの時には高緯度の西風ジェットが強まって中緯度のジェットが弱まり、マ イナスの時には高緯度ジェットが弱まり中緯度のジェットが強まることを示してい る.AO は極の周囲の偏西風ジェットつまり極渦の強さの変動であるといえる(山 崎 2003).

AO が正のとき、平均子午面循環は西風偏差が正の領域で赤道向きであり,コリ オリカによって西風が減速される方向に力が働く(Yamazaki and Shinya 1999).そ のため、この南北流による西風の弱化に対抗して西風運動量を高緯度へ運び、西風 を強化するようなメカニズムが無ければならない.平均流と波の相互作用の視点 からの研究の結果、波の強制力が AO の遷移に寄与していること、また波数ごとに 分解して解析した結果、総観規模の波は低緯度側の風の変動に寄与し、波数が2 や3のプラネタリースケールの波が AO の遷移に寄与していることが明らかにさ れた (Ohhashi and Yamazaki 1999; Yamazaki and Shinya 1999; Limpasuvan and Hartmann 1999).また、南半球においては、北半球の NAM に対応して南半球環 状モード (SAM) と呼ばれる、同じような環状パターンが見られるが (Shiogama et al. 2005 等)、南半球では総観規模擾乱が SAM の状態の遷移に大きく寄与して いるのに対し、NAM においてはプラネタリー波と平均東西風の相互作用が大きな 役割を果たしている (Limpasuvan and Hartmann 1999).

先行研究では、傾圧不安定波はその構造によって、チャーニーモード、ポーラー モード、ダイポールモードなどに分けられるとされた (Charney 1947; Tanaka and Kung 1989).チャーニーモードは、北緯 45 度付近の中緯度を中心に、北と南へ離 れるほど位相が西にずれるような「逆くの字」型の構造を持つ傾圧不安定波で、低 緯度及び高緯度から西風運動量を中緯度へ運ぶような性質を持つ.一方、ポーラー モードは、北緯 60 付近の高緯度をピークとして、南へ行くほど位相が西にずれる 「ノの字」型の構造を持ち、中緯度から高緯度へ運動量を運ぶように作用する.ま た、ダイポールモードは、南北に振幅の最大が二つある双極子構造を持つ傾圧不 安定波である.Tanaka and Kung (1989) では、3D ノーマルモード展開を用いて これを解析し、総観規模では主にチャーニーモードが、プラネタリースケールで はポーラーもしくはダイポールモードが支配的であることを示した.

傾圧不安定波動の挙動には偏西風ジェットが関連している.偏西風ジェットには、 北緯 30 度、上空 200 hPa 付近を中心に定常的に吹く亜熱帯ジェットと、北緯 50~ 60 度付近を蛇行しながら吹く寒帯前線ジェットがある.AO がプラスになり極渦 が強くなると、寒帯前線ジェットは強く現れ蛇行が小さくなり,亜熱帯ジェットは 弱くなる.逆に極渦が弱いと、寒帯前線ジェットは大きく蛇行するようになり、帯 状平均すると見えなくなる.Tanaka and Tokinaga (2002)では、図2のような亜 熱帯ジェットを取り去った帯状平均基本場に対して線形不安定解析を行った結果、 チャーニーモードは消失し、変わってポーラーモードが現実大気におけるチャー ニーモードと同程度の増幅率を持って卓越したことで(図3)、ポーラーモードが 寒帯前線ジェットに対応したモードであるとした.すなわち、亜熱帯ジェットは、 その傾圧性によって総観規模にチャーニーモードの波を増幅し、寒帯前線ジェット の傾圧性によってプラネタリー波領域にポーラーモードの波が励起される.

図4は、AOの指標である北極振動指数(AOI)の時系列変化である.Tanaka and Tokinaga (2002)では、この極渦の強い年と弱い年のそれぞれについて偏西風 ジェットと傾圧不安定波動の相互作用を解析して、極渦が強いときは励起された傾 圧不安定が更に極渦を強めようと西風運動量を極域に輸送し、逆に極渦が弱いと きは西風運動量を極域から持ち去って更に極渦を弱めようとすることを示した.

2

2 目的

本研究では、Tanaka and Tokinaga (2002)の研究成果を踏まえて地球大気の傾 圧不安定を調べ、東西風を指標として、寒帯前線ジェットの変化に対し、それに よって励起される傾圧不安定波について理解することを目的とする.不安定解析 には、Tanaka and Kung (1989)で用いられた3次元ノーマルモード関数(以下、 3D-NMFs)展開を使用する.3D-NMFsは、鉛直ノーマルモードとしての鉛直構 造関数および水平ノーマルモードとしてのハフ関数(水平構造関数)から構成さ れており、これを用いて線形不安定解析を行うことにより、長周期のロスビーモー ドを残し、高振動数の重力波を除去することで、固有値問題の行列の大きさを効 果的に小さくし、気象学的に意味のある不安定解を安定して求めることができる (Tanaka, 1993).使用する基本場は帯状平均風速度場であり、基本場は赤道を挟 んで南北対称であると仮定している.また東西風を北極振動指数(AOI)に回帰 したものを一月の気候値に段階的に上乗せした仮想大気においても同様の解析を 行い、寒帯前線ジェットと主な不安定モードとの関係を調べる.

3 解析データ

本研究で用いたデータはNCEP(National Centers for Environmental Prediction; アメリカ環境予測センター)/NCAR(National Center for Atmospheric Research; アメリカ大気研究センター)の再解析データである.その詳細は以下のとおりで ある.

- 期間: 1949年1月~1998年12月、月平均値
- 気象要素: u(m/s), Z(gpm), $p_s(hPa)$
- 水平グリッド間隔: 2.5 °× 2.5 °
- ・ 鉛直グリッド間隔: 1000,925,850,700,600,500,400,300,250,200,150,100,70,50, 30,20,10 hPa の17 層
- 解析範囲: 北半球
- 気候値: 1958年1月~1997年12月の40年間各月の平均値

NCEP/NCAR 再解析データを使用した理由は、同一の数値予報モデルとデー タ同化手法を用いて過去50年という長期間にわたってできる限り均質に作成した データセットであり、気候変動の解明、大気大循環の解析と全球のエネルギー循 環の研究の際には有用だからである.

4 支配方程式系

4.1 基礎方程式系

球面座標系で大気の状態を表現するプリミティブ方程式は水平方向の運動方程 式、熱力学の式、連続の式、状態方程式、静力学平衡の式により以下のように表 現できる(小倉,1978).

$$\frac{\partial u}{\partial t} - 2\Omega v \sin \theta + \frac{1}{a \cos \theta} \frac{\partial \phi}{\partial \lambda} = -\mathbf{V} \cdot \nabla u - \omega \frac{\partial u}{\partial p} + \frac{\tan \theta}{a} uv + F_u \tag{1}$$

$$\frac{\partial v}{\partial t} + 2\Omega u \sin \theta + \frac{1}{a} \frac{\partial \phi}{\partial \theta} = -\mathbf{V} \cdot \nabla v - \omega \frac{\partial v}{\partial p} - \frac{\tan \theta}{a} u u + F_v \tag{2}$$

$$\frac{\partial C_p T}{\partial t} + \mathbf{V} \cdot \nabla C_p T + \omega \frac{\partial C_p T}{\partial p} = \omega \alpha + Q \tag{3}$$

$$\nabla \cdot \mathbf{V} + \frac{\partial \omega}{\partial p} = 0 \tag{4}$$

$$p\alpha = RT \tag{5}$$

$$\frac{\partial \phi}{\partial p} = -\alpha \tag{6}$$

なお大気中では水平スケールがおよぞ 10km 以上の現象では、良い精度で静力 学平衡が成り立っている.

ここで式 (3) において両辺 *C_p* で除し整理して、

$$\frac{\partial T}{\partial t} + \mathbf{V} \cdot \nabla T = \frac{\omega}{p} \left(\frac{RT}{C_p} - p \frac{\partial T}{\partial p} \right) + \frac{Q}{C_p} \tag{7}$$

ここで静的安定度を

$$\gamma \equiv \frac{RT}{C_p} - p\frac{dT}{dp} = \frac{RT}{C_p} - \frac{dT}{d\ln p}$$
(8)

と定義した.全球平均の静的安定度を γ_0 とすると、これは水平時間一様で鉛直方向のみの関数となる.また温度 T と静力学平衡により結びつくジオポテンシャル

 ϕ は全球平均からの偏差であらわすことにする.式 (8) を式 (7) に代入して両辺に p/γ_0 をかけて p で微分すると、

$$\frac{\partial}{\partial t} \left(\frac{\partial}{\partial p} \frac{pT}{\gamma_0} \right) - \frac{\partial \omega}{\partial p} = -\frac{\partial}{\partial p} \left(\frac{p}{\gamma_0} \mathbf{V} \cdot \nabla T \right) + \frac{\partial}{\partial p} \left(\frac{pQ}{C_p \gamma_0} \right) \tag{9}$$

これに式(5)、(6)を用いて変形すると、

$$\frac{\partial}{\partial t} \left(-\frac{\partial}{\partial p} \frac{p^2}{\gamma_0 R} \frac{\partial \phi}{\partial p} \right) + \nabla \cdot \mathbf{V} = -\frac{\partial}{\partial p} \left(\frac{p}{\gamma_0} \mathbf{V} \cdot \nabla T \right) + \frac{\partial}{\partial p} \left(\frac{pQ}{C_p \gamma_0} \right) \tag{10}$$

となる.ここで地表面気圧で規格化した σ 座標 $\sigma = p/p_s$ 、地球回転角速度で規格 化した時間 $\tau = 2\Omega t$ を用いて、水平風速 $\mathbf{V} = (u, v)$ とジオポテンシャル ϕ に関す るプリミティブ方程式は式 (1),(2),(10) から以下のように行列形式であらわされる.

$$M\frac{\partial U}{\partial \tau} + LU = N + F \tag{11}$$

この各要素は次のようになる.

$$U = (u, v, \phi)^T \tag{12}$$

$$M = 2\Omega diag(1, 1, -\frac{\partial}{\partial\sigma} \frac{\sigma^2}{R\gamma} \frac{\partial}{\partial\sigma})$$
(13)

$$L = \begin{pmatrix} 0 & -2\Omega\sin\theta & \frac{1}{a\cos\theta}\frac{\partial}{\partial\lambda} \\ 2\Omega\sin\theta & 0 & \frac{1}{a}\frac{\partial}{\partial\theta} \\ \frac{1}{a\cos\theta}\frac{\partial}{\partial\lambda} & \frac{1}{a\cos\lambda}\frac{\partial\cos\theta}{\partial\theta} & 0 \end{pmatrix}$$
(14)

$$N = \begin{pmatrix} -V \cdot \nabla u - \omega \frac{\partial u}{\partial \sigma} + \frac{\tan \theta}{a} uv \\ -V \cdot \nabla v - \omega \frac{\partial v}{\partial \sigma} - \frac{\tan \theta}{a} uu \\ \frac{\partial}{\partial \sigma} \left(\frac{\sigma^2}{R\gamma} \mathbf{V} \cdot \nabla \frac{\partial \phi}{\partial \sigma} \right) \end{pmatrix}$$
(15)

$$F = (F_u, F_v, \frac{\partial}{\partial \sigma} \left(\frac{\sigma Q}{C_p \gamma} \right)) \tag{16}$$

なお、式(10)では温度の偏差の鉛直移流は ω が小さいので無視した.

4.2 鉛直構造関数

鉛直構造関数の導出は Kasahara (1984)の Appendix に詳しいので、ここでは簡 潔に記述する.式(11)において、基本状態とこれからの摂動として表す.ここで 基本状態として静止大気を考えると摂動部分だけが残り、2次の項から成り立つ 移流項や曲率項がスケールアナリシスにより無視できるほど小さいことがわかる. さらに、摩擦と非断熱加熱を無視すると以下のように簡略化できる.

$$\mathbf{M}\frac{\partial}{\partial\tau}\mathbf{U} + \mathbf{L}\mathbf{U} = 0 \tag{17}$$

ここで鉛直方向に任意の関数 $G(\sigma)$ を考えて (u, v, ϕ) を変数分離すると、次のようになる.

$$u(\lambda, \theta, \sigma) = G(\sigma)u(\lambda, \theta)$$
$$v(\lambda, \theta, \sigma) = G(\sigma)v(\lambda, \theta)$$
$$\phi(\lambda, \theta, \sigma) = G(\sigma)\phi(\lambda, \theta)$$

式(17)の熱力学成分を取り出し、上の式をほどこして変形すると、

$$\frac{1}{G}\frac{\partial}{\partial\sigma}\frac{\sigma^2}{\gamma_0}\frac{\partial G}{\partial\sigma} = \frac{\nabla \cdot \mathbf{V}}{\frac{\partial\phi}{\partial t}}$$
(18)

とできる.この左辺は鉛直方向のみ、右辺は水平方向のみの関数で表されており変数分離しているので、(式22 左辺) = -1/gh = const.とおいて鉛直方向の項で考え、 σ についての微分方程式と見て変形したものを解けば、分離定数 $h = h_m, (m = 0, 1, 2, ...)$ ごとに鉛直構造関数が得られる.この h_m は等価深度と呼ばれ Laplaceの潮汐方程式において浅水方程式の平均深度hに対応するものである.本研究ではTanaka and Tokinaga (2002)と同じ全球平均鉛直温度場を当てはめ、鉛直構造関数をm = 0, 1, 2, ..., 11までを使用した.mは数値解における鉛直方向の節の数を表す.m = 0が順圧モードである.

4.3 水平構造関数

水平構造関数の導出は Swarztrauber and Kasahara (1985) に詳しいので、こちらも行列を用いて簡潔に書く.

鉛直構造関数の計算で求めた等価深度 h_m を使用し、鉛直第mモードのLaplaceの潮汐方程式は次のように書くことができる.

$$\mathbf{M}_m \frac{\partial}{\partial \tau} \mathbf{U}_m + \mathbf{L} \mathbf{U}_m = 0 \tag{19}$$

ただし、

$$\mathbf{M}_m = 2\Omega diag(1, 1, \frac{1}{gh_m}) \tag{20}$$

さらにスケール行列 X_m 、 Y_m を

$$\mathbf{X}_m = diag(\sqrt{gh_m}, \sqrt{gh_m}, gh_m) \tag{21}$$

$$\mathbf{Y}_m = 2\Omega diag(\sqrt{gh_m}, \sqrt{gh_m}, 1) \tag{22}$$

を用いて変形すると、式は固有値問題に帰着でき、次のようにできる.

$$i\sigma_{slm}\mathbf{H}_{slm} + (Y_m^{-1}LX_m)\mathbf{H}_{slm} = 0$$
⁽²³⁾

ここで *s* は東西波数、*l* は南北モード、*m* は鉛直モードである.この H_{slm} がハフ 調和関数(水平構造関数)である.固有値問題で得られた固有ベクトルが水平波 動の構造を、固有振動数がその波動の時間方向の振動数(周期)を表す.

ハフ調和関数は南北方向の構造を記述するハフベクトル関数 Θ_{slm} と東西方向の 波動を表す複素三角関数 $e^{is\lambda}$ に分離でき、

$$\mathbf{H}_{slm}(\lambda,\theta) = \Theta_{slm}(\theta)e^{is\lambda} = (U, -iV, Z)_{slm}^T e^{is\lambda}$$
(24)

となる.高度の水平構造関数の南北モードは奇数番号が赤道を挟んで南北対称な モードである.

4.4 3次元ノーマルモード関数展開

 $3 次元ノーマルモード関数 \Pi_{slm}$ (以下、3D-NMFs)は前述の鉛直構造関数 G_m と水平構造関数 H_{slm} を結合させて定義される.すなわち、

$$\Pi_{slm}(\lambda,\theta,\sigma) \equiv G_m(\sigma)\mathbf{H}_{slm}(\lambda,\theta) = G_m(\sigma)\Theta_{lm}(\theta)e^{is\lambda}$$
(25)

である.なお 3D-NMFs は以下の性質を満たすことがわかっている.

$$\frac{1}{2\pi} \int_{-\frac{\pi}{2}}^{+\frac{\pi}{2}} \int_{0}^{2\pi} \int_{0}^{1} \Pi_{slm} \cdot \Pi_{s'l'm'}^{*} \cos\theta d\sigma d\lambda d\theta = \delta_{ss'} \delta_{ll'} \delta_{mm'}$$
(26)

$$\mathbf{U}(\lambda,\theta,\sigma,\tau) = \sum_{s=-\infty}^{\infty} \sum_{l=0}^{\infty} \sum_{m=0}^{\infty} w_{slm}(\tau) \mathbf{X}_m \Pi_{slm}(\lambda,\theta,\sigma)$$
(27)

$$w_{slm}(\tau) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\frac{\pi}{2}}^{+\frac{\pi}{2}} \int_{0}^{2\pi} \int_{0}^{1} \mathbf{U}(\lambda,\theta,\sigma,\tau) \cdot \mathbf{X}_{m}^{-1} \Pi_{slm}^{*}(\lambda,\theta,\sigma) \cos\theta d\sigma d\lambda d\theta \qquad (28)$$

式 (27) は直交性を、式 (28)、(29) は 3D-NMFs による変換・逆変換を表している.

4.5 スペクトル法の予報方程式

大気の運動を表す式は前述の 3D-NMFs を用いることで物理空間から波数空間 に変換することができる.式(11)と 3D-NMFs の内積をとると、

$$\left\langle \mathbf{M} \frac{\partial}{\partial \tau} \mathbf{U} + \mathbf{L} \mathbf{U} - \mathbf{N} - \mathbf{F}, \mathbf{Y}_m^{-1} \Pi_{slm} \right\rangle = 0$$
 (29)

であるので、式(29)の性質を利用して、

$$\frac{dw_i}{d\tau} + i\sigma_i w_i = -i\sum_{j=1}^K \sum_{i=1}^K r_{ijk} w_j w_k + f_i, (i = 1, 2, 3, \dots, K)$$
(30)

ここで ijk は三重添え字 slm, s'l'm', s''l''m'' を略したものである.非線形項の中の r_{ijk} は相互作用係数であり成分はすべて実数である.これは 3D-NMFs の三重積を 計算することで得られる.厳密には全波数 K はそれぞれ S, L, M を無限までとっ てやらねばならないが、現実的にはある波数で打ち切ることになり、これを波数 切断という.本研究では南北モードは l = 1, 3, 5, ..., 19 の南北対称 10 モード、東 西波数は s = 0, 1, 2, ..., 20 まで、鉛直モードは m = 0, 1, 2, ..., 6 までを用いた.

4.6 傾圧不安定問題

次に式 (30) を基本場 \bar{w}_k に対して線形化すると、

$$\frac{dw_i}{d\tau} + i\sigma_i w_i = -i\sum_{j=1}^K (\sum_{k=1}^K r_{ijk} + r_{ikj})\bar{w}_k)w_j + f_i, (i = 1, 2, 3, \dots, K)$$
(31)

とできる.ここで \bar{w}_k は大気の基本状態を表す.負の東西波数の展開係数と正の東西波数の展開係数の間には複素共役 $w_{(-s)lm} = w^*_{slm}$ の関係があるから、式 (31) を $s \ge 0$ の項について行列形式で書き直すと、

$$\frac{d\mathbf{w}}{d\tau} + i\mathbf{D}\mathbf{w} = -i\mathbf{B}\mathbf{w} - i\mathbf{C}\mathbf{w}^* + \mathbf{f}$$
(32)

となる.ここで、

$$\mathbf{w} = (w_1, w_2, \dots, w_i, \dots, w_K)^T$$
(33)

 $\mathbf{f} = (f_1, f_2, \dots, f_i, \dots, f_K)^T \tag{34}$

$$\mathbf{D} = (\sigma_1, \sigma_2, \dots, \sigma_i, \dots, \sigma_K)^T$$
(35)

である.ただし K は $s \ge 0$ における全波数である.行列 B、C は基本状態の展開係数によりつくられる.(i, j)成分について書くと、

$$b_{ij} = \sum_{k=1}^{K} (r_{ijk} + r_{ikj}) \bar{w}_k, (s') \ge 0$$
(36)

$$c_{ij} = \sum_{k=1}^{K} (r_{ijk} + r_{ikj}) \bar{w}_k, (s') < 0$$
(37)

とできる.ここで基本状態が帯状風のみであるとすると、 $s \neq 0$ では $\bar{w}_k = 0$ である.東西波数の関係から行列 B はs = s'のとき(つまり対角ブロック)のみ実数であり、ほかの成分はすべて0である.また行列 C は消える.さらに非粘性を仮定してf を無視すると式(33)は東西波数ごとに次のように表すことができる.

$$\frac{d\mathbf{w}_s}{d\tau} = -i(\mathbf{B}_s + \mathbf{D}_s)\mathbf{w}_s, (s = 1, 2, 3, \dots, S)$$
(38)

これに $\mathbf{w}_{s}(\tau) = \xi_{s}e^{-i\nu_{s}\tau}$ という解を仮定して代入すると、

$$-i\nu_s\xi_s e^{-i\nu_s\tau} = -i(\mathbf{B}_s + \mathbf{D}_s)\xi_s e^{-i\nu_s\tau}, (s = 1, 2, 3, \dots, S)$$
(39)

$$\nu_s \xi_s = (\mathbf{B}_s + \mathbf{D}_s)\xi_s, (s = 1, 2, 3, \dots, S)$$
(40)

となる.これにより、固有値として ν_s が、固有ベクトルとして ξ_s がそれぞれ求まる.ここで、ν_s の虚部は不安定解の増幅率、実部は位相速度、ξ_s は解の構造を表 すベクトルを表している.

5 データ解析の結果および考察

前章で説明した方法を用いて、まず、帯状平均風速度場の 1958~97 年の1月気 候値(図5)を基本場として線形不安定問題を数値的に解いた.次に、図1は、AO インデックスに回帰した東西平均東西風の緯度-高度断面(山崎 2003)であるが、 これを基準として気候値に段階的に上乗せすることで、AOに伴って極渦が強い時 の大気の状態を仮想的に作ることができる.これを利用して、この東西風偏差を 0.5 倍、1.0 倍、1.5 倍としたものをそれぞれ気候値に上乗せし、そのそれぞれを基 本場として線形不安定解析を行った.

5.1 各固有モードの不安定解

図 6、7 は、東西風の一月気候値を線形不安定解析し、導出されたそれぞれの不 安定解の増幅率、位相速度を東西波数について表したものである.このとき、増幅 率と位相速度の東西波数間の連続性から、図 6 のように三つのモードに大きく分 けることができる.主に波数 5 以上の総観スケールで最も支配的なモードを Mc、 波数 2 ~ 4 のプラネタリースケールで卓越しているモードを M2、波数 1 以外では 卓越しないモードを M3 とする.Mc は、最も不安定な解の増幅率は波数 8 におけ るおよそ 0.42、また主要な不安定解の位相速度はおよそ 7~9 °/day となってい る.この位相速度は北半球の大気の平均風速とほぼ一致している.

次に、気候値に図1の値を0.5倍したものを上乗せした仮想大気(図8)を基本場と して同じように線形不安定問題を数値的に解いたところ、図11、12のようになっ た.これによると、波数2~4のプラネタリースケールではM2モードが卓越し、 波数5以上の総観規模においてはMcモードが卓越している.また、波数1~5 にかけてM3モードが見られる.最も不安定な解の増幅率はMcが波数8でおよそ 0.43、M2が波数6で約0.25、M3モードが波数4でおよそ0.14.また、位相速度 は平均して7~8°/dayであり、波数が増えてくると約10°/dayで一定となる.

さらに、気候値に図1の値を1.0倍したものを上乗せした仮想大気(図9)、1.5倍 したものの仮想大気(図10)をそれぞれ線形不安定解析を行った結果が図13、14、 15、16である.気候値のみの場合とあわせてそれぞれの増幅率を比べてみると、 各不安定解のうち McとM3 は極渦が強くなるに従って少しずつ不安定性が減少 し、M2 は逆に少しずつ不安定さが増していくのがわかる.図17は、各モードに おける最も増幅率が大きい不安定解の増幅率を、極渦の強さについてプロットしたものであるが、極渦の強弱における増幅率の変化はそれほど大きいものではないでことがわかる.これは、Tanaka and Tokinaga (2002) で言われたような、極渦が強くなるに従ってそれぞれのモードが強まったり弱まったり、あるいは消失することによって運動量輸送が変化するという理論は正確ではないのではないかということを示唆するものである.

次に、線形不安定解析によって現れたそれぞれの不安定解について空間構造を調 べ、どのような特徴を持ったモードなのかを見た.図19~69は、各不安定解の 振幅と位相の緯度-高度分布および順圧高度場で見た水平構造である.左上が気候 値、右上、左下、右下がそれぞれ図1の値を0.5倍、1.0倍、1.5倍したものを上乗 せした仮想大気についての図で、仮想大気Nは東西波数を表している.

5.2 一月気候値の固有モードの構造

5.2.1 Mcモード(東西波数4~8)

まず、振幅の緯度-高度断面(図19~23 左上)を見ると、総観規模である東西波 数8における不安定の振幅は主に対流圏内の北緯30~60度の、地上から上空約 100 hPa の範囲に分布しており、北緯40度付近においては小さな振幅が成層圏上 層まで及んでいる.振幅の最大は北緯45度、地上から上空約400 hPa に存在し ている.また、東西波数が小さくスケールが大きくなるにつれて、振幅の範囲は 次第に南北および鉛直方向に広がり、振幅の中心は地表から離れて高度を上げな がら北上する.そして東西波数4になると、振幅は北緯20~75度まで広がり、 主な振幅は対流圏内だが、大きい振幅の一部は成層圏へと伝播しており、またそ の緯度も北緯50~60度付近へ北上している.また、振幅の最大は北緯50度、上 空200hPa付近にあり、その絶対値も総観規模と比べて大きい.

次に位相の緯度-高度断面(図24~28 左上)を見ると、まず東西波数8 につい て、振幅の大きい範囲においては、振幅の最大が存在する北緯45 度付近から、南 北に離れるほど、また高度が上がるほど位相が西へ傾くようなチャーニーモード の構造をしているのがわかる.そして、スケールが大きくなるにつれて高緯度低 層における位相が進み、高緯度から南下するほど位相が西にずれるようなノの字 型のポーラーモードに似た構造となる.これは、総観スケールでは西風運動量を 高緯度および低緯度から中緯度へ輸送し、プラネタリースケールでは高緯度へ輸送する作用を持つことを示す.

また、順圧高度場(図29~33左上)では、位相の図で見たように、総観規模で は中緯度の振幅のピークを中心に南北に離れるほど位相が西へずれているが、ス ケールが大きくなるに従って振幅の最大が北上して位相が進み、南下するほど位 相が西へずれるような構造になることが確認できる.

5.2.2 M2モード(東西波数1~8)

振幅の緯度-高度断面(図34~41 左上)から、東西波数8では、高度100hPa以下の対流圏においては主に、北緯30~40度付近、45~70度付近の二つの振幅が存在するダイポールモードの構造をしている.南側の振幅は中心が北緯約35度の地表付近、北側の中心が北緯約55度の上空約400hPaに存在し、その値は北側の方が大きい.また、北緯35度付近の成層圏上層にも大きな振幅が見られる.東西波数が小さくなるとそれぞれの振幅は大きくなりながら北上し、北側の振幅からは成層圏へも強く伝播するようになる.そして、波数2ほどのプラネタリースケールになると、二つのピークの中心はそれぞれ北緯50度と70度、高度はどちらも約200hPaの位置に見られる.

ここで波数6を見ると、南側の振幅がはっきりと見られない.また、波数5では 南側の振幅が北側とくっついてしまっている.順圧高度場(図50~57左上)で見 ても、波数6では南側の振幅が現れておらず、波数5でも南側の振幅は北西側の振 幅と繋がり、チャーニーモードのような構造となっている.また、その他の波数 においても、南側のピークは振幅が比較的小さくなだらかな構造をしており、そ の中心は北側のピークの中心と比べて少し位相が遅れている.

ここで位相(図42~49 左上)を見ると、南側の振幅の存在する北緯40~50 度付 近においては上空に行くほど西へ傾く傾圧構造、南側の振幅に当たる北緯50~70 度においては鉛直に直立する順圧構造を持っていることがわかる.このことから、 南側のピークは高度によってその中心が西へずれているため、順圧高度場で見る と鉛直方向に打ち消しあってしまい小さくなだらかな構造になったと考えられる. また、南北鉛直断面の図(図39 左上)において東西波数6における南側の振幅が 見られなくなったことについても、南側の振幅の鉛直構造が傾いていたため南側 のピークが打ち消されてしまっていたと考えられる.さらに、総観スケールにおい ては中緯度の位相が最も進んでおり南北に離れるに従って西へずれるチャーニー モードに似た構造、プラネタリースケールでは高緯度で最も進んでおり南下する に従って西へずれるポーラーモードに似た構造となっている.これにより、Mcの 場合と同じく、総観スケールでは中緯度に、プラネタリースケールでは高緯度に 西風運動量を収束させる作用を持つことが分かる.

5.2.3 M3モード(東西波数2~5)

振幅の緯度-高度断面(図58~61 左上)では、東西波数5 において、対流圏内に は北緯約30度、50度、65度の三カ所にピークが見られた.これはトリポールモー ドの構造である.真ん中の振幅は最大が地表にあり、他の二つと比べて規模が小 さい.北側と南側の振幅は上空約200hPaを中心としており、南側は振幅の範囲が 広くゆるやかなのに対して、北側の振幅は値が大きくコンターが混んでいる.こ のモードも規模が大きくなるに従って振幅が大きくなり、波数2 になるとその中 心も北緯45度、60度、75度にまで北上した.また、成層圏においても広範囲にわ たって伝播している.

位相の図(図62~65 左上)からはわかりにくいが、高緯度ではほぼ順圧構造で、 南へ行くほど、振幅が上空に行くに従って西へ傾く傾圧構造になっている.順圧 高度場(図66~69 左上)についても、南北三つのうち南のピークほどなだらかで 振幅が小さく、位相が西へずれていることから、高緯度は順圧構造で南下するに 従って傾圧構造となるということがわかる.また、位相は全ての波数において北 緯40 度付近で最も進んでおり、チャーニーモードのように西風運動量を中緯度へ 運ぶ作用を持つと考えられる.

全体で見ると、プラネタリースケールでは M2、総観スケールでは Mc が支配的で あり、西風運動量をそれぞれ中緯度、高緯度に輸送する働きを持つ.しかし、プ ラネタリースケールにおける M2 モードの構造は高緯度における位相の南北の傾 きが小さいため高緯度への輸送が少なく、全体的には中緯度へ収束させる作用が 卓越していると考えられる.

14

5.3 AOに伴う帯状平均東西風の偏差を気候値に上乗せした仮想大 気の固有モードの構造

5.3.1 Mc モード(東西波数4~8)

振幅の緯度-高度断面(図19~23)を見ると、極渦が強くなるにつれて、振幅が 少しずつ小さくなり、またその中心はすこしずつ南下している.総観規模において はあまり大きな変化は見られないが、ピークの振幅と高度が少しずつ下がってい るのがわかる.図24~28の位相の緯度-高度断面では、気候値と比べて、高緯度側 大気の下層で位相が進んでいる.それによって順圧高度場(図29~33)では、く の字型の北半分の傾きが小さくなって、やがてノの字型のポーラーモードのよう な構造になっているまた、プラネタリースケールでは振幅の高緯度側に集中して いたピークが中緯度へ降りてきているのがわかる.

5.3.2 M2モード(東西波数1~8)

振幅の緯度-高度断面(図34~41)から、全ての東西波数において、極渦が強く なるにつれて南側の振幅が小さく、北側の振幅が大きくなる傾向があることが分 かる.成層圏への伝播も、プラネタリースケールでは対流圏内の北側のピークと 同程度まで増幅している.また、総観規模においては南側のピークが北側の振幅 と合体してはっきりしなくなっている.また位相の図(図50~57)では、傾圧的 な構造を持っていた南側の振幅でも順圧的な構造に近づいてゆき、北から南へ行 くに従って位相が西へずれるポーラーモード型の構造になる傾向が見られる.順 圧高度場(図42~49)で見ても、南側の振幅が北東方向へ引き延ばされ、その方 向にある北側の振幅と合体して、ポーラーモードの構造であるノの字型の水平構 造を持つようになることがわかる.

5.3.3 M3モード(東西波数2~5)

振幅の緯度-高度断面(図58~61)では振幅の分布は極渦の強さによってあまり 変わらないが、真ん中および北側の振幅が少しずつ大きくなっており、対照的に 南側は振幅が小さく不明瞭になっている様子が分かる.また、成層圏の振幅に関 しては、プラネタリースケールでは振幅がより大きく、総観規模ではより小さく なっている.位相の緯度-高度断面(図62~65)からは、M2モードと同じく、傾 圧的な構造を持っていた中緯度部分が順圧的な構造に近づき、位相が北から南へ 行くに従って西へずれるポーラーモードのような構造を持つようになることがわ かる.図66~69の順圧高度場からも、最も南側の振幅が北東方向に引き延ばされ て合体し、ノの字型のポーラーモードの構造に近づく様子が見て取れる.このま ま極渦を強くしていくと、トリポールモードがダイポールモードへ、それがさら にポーラーモードへと構造が変質してゆくと考えられる.

以上の結果を踏まえて、図17をそれぞれの構造ごとに分類してプロットしたもの が図18である.Tanaka and Tokinaga (2002)では、極渦が強い時と弱い時で現れ る不安定モードの構造が異なることから、それぞれ固有の構造を持ったモードが 増幅あるいは減衰することにより最大不安定モードが入れ替わり、それによって 極渦との相互作用が駆動されるとされていた.しかしこの図を見ると、極渦が強 くなるに従って各モードの構造が連続的に変化していっていることがわかる.

これらの解析により、傾圧不安定モードが極渦へ相互作用するにあたって、極 渦の強さによって励起される最大不安定モードが入れ替わることよりも、それま で存在した不安定モードが変質して極渦への作用に影響を及ぼすことによる寄与 が大きいことが示唆された.

6 結論

本研究では、Tanaka and Tokinaga (2002) を参考に、北極振動に伴う寒帯前線 ジェットとチャーニーモードやポーラーモードなどの傾圧不安定波動との関係を調 べることが目的であったが、結果として、ジェットの強弱に対応する傾圧不安定波 動の挙動について新しい知見を得ることができた.以下に結論としてまとめる.

本研究の三次元ノーマルモード関数展開による傾圧不安定解析の結果から、気 候値においては東西波数2~4のプラネタリースケールで卓越している不安定波 M2モードは南北に振幅の最大を二つ持つようなダイポールモードの構造を持ち、 西風運動量を低緯度から中緯度へ輸送している.一方で波数5以上の総観スケー ルで卓越する Me は中緯度で位相が最も進んだチャーニーモードの構造を持って おり、全体として高緯度および低緯度から中緯度へ西風運動量を収束させるよう に働く.また極渦を強めた仮想大気において、Me モードは極渦が強くなるに従っ て、振幅は同じ緯度に留まりながら、全体的に北へ行くほど東へ傾くようなノの 字型のポーラーモードに似た構造に変化していた.一方 M2 モードは、気候値にお いては北緯45度付近と70度付近に南北で二つのピークを持つダイポールモード の構造をしていたが、極渦が強まるに従って、南側の振幅の構造が南北に傾いて 北東側の振幅と繋がり、高緯度をピークとして南へ行くほど西へ傾くようなポー ラーモード構造に変化した.これにより、西風運動量を低緯度から高緯度へ一気 に輸送する働きを持つようになった.

これまでの研究では、Mc、M2等のそれぞれのモードがチャーニーモード、ダイ ポールモード、ポーラーモード等に1対1で対応し、それが極渦の強弱に応じて 増幅してきたり、弱まったりあるいは消失したりして、卓越するモードが交替す ることによって極渦へ相互作用を及ぼすと考えられてきた.しかし、本研究にお いて、運動量を極付近まで運び極渦を強化する作用には、特定のモードの盛衰だ けではなく、モード自体の構造の変化による運動量輸送特性の変化が寄与してい ることが分かった.今後の課題としては、極渦の強弱に対応する傾圧不安定波の 構造の変化において、本研究の結果のような挙動を示すのはなぜかを考察し、メ カニズムを体系化する.また、AOに伴う極渦の変化に伴う傾圧不安定波動の変質 と、それによる寒帯前線ジェットの強化・弱化を定量化することでAOの予測の向 上に繋がると期待される.

謝辞

本研究を進めるにあたり、筑波大学計算科学研究センターの田中博教授には本 研究の動機となる論文の紹介、研究手法の提案、数多くの図の作成、考察等の適 切な御指導を賜り、心から感謝しております.

また、同研究センターの寺崎康児氏には大循環ゼミの場において多数のご助言、 ご意見を頂き誠に有難うございました.

最後に、ともに一年間修士研究に取り組んできた同大学生命環境科学研究科の 皆様には時折よき相談相手となって頂きましたことを感謝しております.

参考文献

- Charney, J. G., 1947: The dynamics of long wave in a baroclinic flows. J. Meteor., 4, 135-162.
- Limpasuvan, V. and D. L. Hartmann, 1999: Eddies and the annular modes of climate variability. *Geophys. Res. Lett.*, 26, 3133-3136..
- Ohhashi, Y. and K. Yamazaki, 1999: Variability of the Eurasian pattern and its interpretation by wave activity flux. J. Meteor. Soc. Japan, 77, 495-511.
- Shiogama, H., T. Terao, H. Kida, and T. Iwashima, 2005 : Roles of low- and highfrequency eddies in transitional process of the Southern Hemisphere annular mode. J. Clim., 18, 782-794.
- Tanaka, H.L., 1993: Blocking formation by the upscale energy cascade. Research Activities in Atmospheric and Oceanic Modelling. WMO Weather Prediction Research Programmes, No.18, 2. 12.
- Tanaka, H.L. and E.C Kung, 1989: A study of low-frequency unstable planetary waves in realistic zonal and zonally varying basic states, *Tellus*, 41A, 179-199.
- Tanaka, H.L. and H. Tokinaga, 2002: Baroclinic instability in high latitudes induced by polay vortex: a connection to the Arctic Oscillation, J. Atmos. Sci., 59, 69-82.
- Tompson, D. W.J., and J. M.Wallace, 1998: The Arctic oscillation signiture in the wintertime geopotential height and height and temperature field, *Geophys. Res. Lett.*, 25, 1297-1300.

- Thompson, D. W.J., and J. M.Wallace, 1999a: Annular modes in the extratropical circulation. Part I: Month-to month variability. J. Climate., 13, 1000-1016.
- Yamasaki, K and Y. Shinya, 1999: Analysis of the Arctic Oscillation simulated by ACCM. J. Meteor. Soc. Japan, 77, No.6.

山崎孝治, 2003:北極振動の概要.気象研究ノート, 206, 71-107.



図 1: AO インデックスに回帰した帯状平均東西風.等値線間隔は 1m/s で、実線 が西風、破線が東風.



図 2: 極渦のみを残した仮想大気における帯状平均風速度場.等値線間隔は5 m/s で、実線が西風、破線が東風(Tanaka and Tokinaga 2002 より)



図 3: 極渦のみを残した仮想大気における不安定モード(Tanaka and Tokinaga 2002 より)



図 4: 北極振動指数の 90 日平均


図 5: 北半球1月における帯状平均風速度場(気候値). 等値線間隔は5 m/s で、 実線が西風、破線が東風.



位相速度(1月気候値)





図 8: AOI に回帰した東西風を 0.5 倍したものを気候値に上乗せした仮想大気にお ける帯状平均風速度場.等値線間隔は 5 m/s で、実線が西風、破線が東風.



図 9: AOI に回帰した東西風を 1.0 倍したものを気候値に上乗せした仮想大気にお ける帯状平均風速度場.等値線間隔は 5 m/s で、実線が西風、破線が東風.



図 10: AOI に回帰した東西風を 1.5 倍したものを気候値に上乗せした仮想大気に おける帯状平均風速度場.等値線間隔は5 m/s で、実線が西風、破線が東風.



図 11: AOI に回帰した東西風を 0.5 倍したものを気候値に上乗せした仮想大気に おける不安定モードの増幅率



增幅率(1月気候値+AO*1.0)



図 13: AOI に回帰した東西風を 1.0 倍したものを気候値に上乗せした仮想大気に おける不安定モードの増幅率







図 15: AOI に回帰した東西風を 1.5 倍したものを気候値に上乗せした仮想大気に おける不安定モードの増幅率







図 17: 極渦の強さを変えて解析した結果出てきた各モードの最大不安定の増幅率 を、そのときの極渦の強さについてモード別にプロットしたもの.



図 18: 極渦の強さを変えて解析した結果出てきた各モードの最大不安定の増幅率 を、そのときの極渦の強さについて構造別にプロットしたもの.



図 19: 気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0 倍(左下) 1.5 倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした仮想大気について、波数 4 における Mc モードの不安定構造.ジオポテンシャル高度の振幅[m].



図 20: 気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0 倍(左下) 1.5 倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした仮想大気について、波数 5 における Mc モードの不安定構造.ジオポテンシャル高度の振幅[m].



図 21: 気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0 倍(左下) 1.5 倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした仮想大気について、波数 6 における Mc モードの不安定構造.ジオポテンシャル高度の振幅[m].



図 22: 気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0 倍(左下) 1.5 倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした仮想大気について、波数 7 における Mc モードの不安定構造.ジオポテンシャル高度の振幅[m].



図 23: 気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0 倍(左下) 1.5 倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした仮想大気について、波数 8 における Mc モードの不安定構造.ジオポテンシャル高度の振幅[m].



図 24: 気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0 倍(左下) 1.5 倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした仮想大気について、波数 4 における Mc モードの不安定構造.ジオポテンシャル高度の位相[°].



図 25: 気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0 倍(左下) 1.5 倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした仮想大気について、波数 5 における Mc モードの不安定構造.ジオポテンシャル高度の位相[°].



図 26: 気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0 倍(左下) 1.5 倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした仮想大気について、波数 6 における Mc モードの不安定構造.ジオポテンシャル高度の位相[°].



図 27: 気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0 倍(左下) 1.5 倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした仮想大気について、波数 7 における Mc モードの不安定構造.ジオポテンシャル高度の位相[°].



図 28: 気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0 倍(左下) 1.5 倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした仮想大気について、波数 8 における Mc モードの不安定構造.ジオポテンシャル高度の位相[°].



図 29: 気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0 倍(左 下) 1.5倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした仮想大気について、波 数4における Mcモードの不安定構造.ジオポテンシャル高度の順圧高度場におけ る振幅 [m] .



図 30: 気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0 倍(左 下) 1.5倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした仮想大気について、波 数5における Mcモードの不安定構造.ジオポテンシャル高度の順圧高度場におけ る振幅 [m] .



図 31: 気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0 倍(左 下) 1.5倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした仮想大気について、波 数6における Mcモードの不安定構造.ジオポテンシャル高度の順圧高度場におけ る振幅 [m] .



図 32: 気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0 倍(左 下) 1.5倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした仮想大気について、波 数7における Mcモードの不安定構造.ジオポテンシャル高度の順圧高度場におけ る振幅 [m] .



図 33: 気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0 倍(左 下) 1.5倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした仮想大気について、波 数8における Mcモードの不安定構造.ジオポテンシャル高度の順圧高度場におけ る振幅 [m] . 48



図 34: 気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0 倍(左下) 1.5 倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした仮想大気について、波数1 における M2 モードの不安定構造.ジオポテンシャル高度の振幅[m].



図 35: 気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0 倍(左下) 1.5 倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした仮想大気について、波数 2 における M2 モードの不安定構造.ジオポテンシャル高度の振幅[m].



図 36: 気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0 倍(左下) 1.5 倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした仮想大気について、波数 3 における M2 モードの不安定構造.ジオポテンシャル高度の振幅[m].



図 37: 気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0 倍(左下) 1.5 倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした仮想大気について、波数 4 における M2 モードの不安定構造.ジオポテンシャル高度の振幅[m].



図 38: 気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0 倍(左下) 1.5 倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした仮想大気について、波数 5 における M2 モードの不安定構造.ジオポテンシャル高度の振幅[m].



図 39: 気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0 倍(左下) 1.5 倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした仮想大気について、波数 6 における M2 モードの不安定構造.ジオポテンシャル高度の振幅[m].



図 40: 気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0 倍(左下) 1.5 倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした仮想大気について、波数 7 における M2 モードの不安定構造.ジオポテンシャル高度の振幅[m].



図 41: 気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0 倍(左下) 1.5 倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした仮想大気について、波数 8 における M2 モードの不安定構造.ジオポテンシャル高度の振幅[m].



図 42: 気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0 倍(左下) 1.5 倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした仮想大気について、波数1 における M2 モードの不安定構造.ジオポテンシャル高度の位相[°].



図 43: 気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0 倍(左下) 1.5 倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした仮想大気について、波数 2 における M2 モードの不安定構造.ジオポテンシャル高度の位相[°].



図 44: 気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0 倍(左下) 1.5 倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした仮想大気について、波数 3 における M2 モードの不安定構造.ジオポテンシャル高度の位相[°].



図 45: 気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0 倍(左下) 1.5 倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした仮想大気について、波数 4 における M2 モードの不安定構造.ジオポテンシャル高度の位相[°].


図 46: 気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0 倍(左下) 1.5 倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした仮想大気について、波数 5 における M2 モードの不安定構造.ジオポテンシャル高度の位相[°].



図 47: 気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0 倍(左下) 1.5 倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした仮想大気について、波数 6 における M2 モードの不安定構造.ジオポテンシャル高度の位相[°].



図 48: 気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0 倍(左下) 1.5 倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした仮想大気について、波数 7 における M2 モードの不安定構造.ジオポテンシャル高度の位相[°].



図 49: 気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0 倍(左下) 1.5 倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした仮想大気について、波数 8 における M2 モードの不安定構造.ジオポテンシャル高度の位相[°].



図 50: 気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0 倍(左 下) 1.5倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした仮想大気について、波 数1における M2モードの不安定構造.ジオポテンシャル高度の順圧高度場におけ る振幅 [m] .



図 51: 気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0 倍(左 下) 1.5倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした仮想大気について、波 数2における M2モードの不安定構造.ジオポテンシャル高度の順圧高度場におけ る振幅 [m] . 66



図 52: 気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0 倍(左 下) 1.5倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした仮想大気について、波 数3における M2モードの不安定構造.ジオポテンシャル高度の順圧高度場におけ る振幅 [m] .



図 53: 気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0 倍(左 下) 1.5倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした仮想大気について、波 数4における M2モードの不安定構造.ジオポテンシャル高度の順圧高度場におけ る振幅 [m] .



図 54: 気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0 倍(左 下) 1.5倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした仮想大気について、波 数5における M2モードの不安定構造.ジオポテンシャル高度の順圧高度場におけ る振幅 [m] .



図 55: 気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0 倍(左 下) 1.5倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした仮想大気について、波 数6における M2モードの不安定構造.ジオポテンシャル高度の順圧高度場におけ る振幅 [m] .



図 56: 気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0 倍(左 下) 1.5倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした仮想大気について、波 数7における M2モードの不安定構造.ジオポテンシャル高度の順圧高度場におけ る振幅 [m] .



図 57: 気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0 倍(左 下) 1.5倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした仮想大気について、波 数8における M2モードの不安定構造.ジオポテンシャル高度の順圧高度場におけ る振幅 [m] .



図 58: 気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0 倍(左下) 1.5 倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした仮想大気について、波数 2 における M3 モードの不安定構造.ジオポテンシャル高度の振幅[m].



図 59: 気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0 倍(左下) 1.5 倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした仮想大気について、波数 3 における M3 モードの不安定構造.ジオポテンシャル高度の振幅[m].



図 60: 気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0 倍(左下) 1.5 倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした仮想大気について、波数 4 における M3 モードの不安定構造.ジオポテンシャル高度の振幅[m].



図 61: 気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0 倍(左下) 1.5 倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした仮想大気について、波数 5 における M3 モードの不安定構造.ジオポテンシャル高度の振幅[m].



図 62: 気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0 倍(左下) 1.5 倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした仮想大気について、波数 2 における M3 モードの不安定構造.ジオポテンシャル高度の位相[°].



図 63: 気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0 倍(左下) 1.5 倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした仮想大気について、波数 3 における M3 モードの不安定構造.ジオポテンシャル高度の位相[°].



図 64: 気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0 倍(左下) 1.5 倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした仮想大気について、波数 4 における M3 モードの不安定構造.ジオポテンシャル高度の位相[°].



図 65: 気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0 倍(左下) 1.5 倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした仮想大気について、波数 5 における M3 モードの不安定構造.ジオポテンシャル高度の位相[°].



図 66: 気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0 倍(左 下) 1.5倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした仮想大気について、波 数2における M3モードの不安定構造.ジオポテンシャル高度の順圧高度場におけ る振幅 [m] .



図 67: 気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0 倍(左 下) 1.5倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした仮想大気について、波 数3における M3モードの不安定構造.ジオポテンシャル高度の順圧高度場におけ る振幅 [m] .



図 68: 気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0 倍(左 下) 1.5倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした仮想大気について、波 数4における M3モードの不安定構造.ジオポテンシャル高度の順圧高度場におけ る振幅 [m] .



図 69: 気候値(左上)および AOI に回帰した東西風を 0.5 倍(右上) 1.0 倍(左 下) 1.5倍(右下)したものをそれぞれ気候値に上乗せした仮想大気について、波 数5における M3モードの不安定構造.ジオポテンシャル高度の順圧高度場におけ る振幅 [m] .