## 金星雲層を想定した鉛直対流の数値計算

\* 杉山 耕一朗 (宇宙研), 川畑 拓也 (北大·理), 小高 正嗣 (北大·理), 中島 健介 (九大·理), 石渡 正樹 (北大·理)

## 1. はじめに

金星の高度 45-70 km には厚い濃硫酸の雲層が存 在している. 雲層上端の 70 km 付近では, 探査機の 紫外線撮像によって, 典型的には 100-200 km, 最小で 数十 km のセル状の模様が観測されている. 探査機の プローブやバルーンによる観測によって, 雲層下部の 高度 47-55 km は中立成層していること, その高度で 1-3 m/sの鉛直流が存在すること, が知られている. こ れらの観測的証拠から, 雲層下部では対流運動が生じ ていると考えられている.

これまで, 金星雲層の対流構造を調べる数値的研究 が数例行われてきたが (Baker et al., 1998, 2000, Imamura et al., 2014), 彼らは水平鉛直 2 次元の対流モデ ルを用いていた.対流に伴う 3 次元的な流れの構造に ついては調べられていない.そこで本研究では, 金星 雲層内における対流の 3 次元的な構造を明らかにする ことを目指し, 先行研究である Baker et al. (1998)の 設定を与えた 3 次元モデル計算を行い, 統計的平衡状 態における流れ場と温度分布を調べる.

## 2. 計算設定

数値モデルとして, 我々の開発してきた雲解像モデ ル (Sugiyama et al., 2009)を用いるが, 凝結や化学反 応は考慮しない. 乱流拡散係数は Baker et al. (1998) の設定に従って, 全領域で一定値 ( $K_m = 155 \text{ m}^2/\text{s}$ ) を与える. 放射伝達は陽には計算しない. Baker et al. (1998)と同様に, 観測された太陽放射加熱率を模した 加熱を高度の関数として与え, さらに, この加熱量と釣 り合うような一定の熱フラックスを上下境界に与える.

計算領域は水平方向に 120 km とする. 鉛直領域は Baker et al. (1998) と同様に, 雲層下部の高度 40 km から高度 60 km とする. 解像度は水平方向と鉛直方向 共に 150 m とする. 初期に与える温位の鉛直分布は, Baker et al. (1998) の与えた静的安定度の鉛直分布に 基づいて与えた. 静的安定度の分布は, 高度 47-55 km に中立層, その上下に安定層, を持つものとなってい る. 初期では大気は静止しており, 対流運動を駆動す るための種として中立層下部に最大振幅 3 K の温位 擾乱を与える.

## 3. 結果

計算開始後 48 時間の結果を示す. この積分時間は Baker et al. (1998) の数値積分時間の約 2 倍に相当 し、運動エネルギーはほぼ定常状態に達している.

図1に鉛直速度と温位の水平平均からの偏差を示 す.鉛直方向の流れ場は,狭くて強い下降流と広くて 弱い上昇流によって特徴付けられる.下降流の速度は 最大で10 m/s 程度である;計算領域全体で平均する と鉛直速度は3 m/s 程度である.下降流は,上部境界 で与えた熱フラックスによる冷却が乱流拡散によって 中立層上端に及ぶことによって駆動される.これらの 流れ場と温位分布の定性的特徴は Baker et al. (1998) の2次元計算の結果においても見られる.

中立層上端での鉛直速度と温位の水平平均からの偏 差を図 2 に示す.対流セルのパターンは中心部に上 昇域,セル境界に下降域を持つクローズドセル型であ る.計算された対流セルの水平スケールはおおよそ 20 km であり, Baker et al. (1998)の2 次元計算の結果 (15-30 km)と整合的である.本実験は雲層下部に計 算領域を限定しているため,計算結果を雲層上部で観 測されたセル状の模様の水平スケールと直接比較する ことは難しい.鉛直領域を拡大した数値実験を行うこ とは今後の課題である.



Figure 1: 鉛直速度と温位の水平平均からの偏差.



Figure 2: 雲層上部 *z* = 55 km における鉛直速度と温 位の水平平均からの偏差.