マントル対流と全地球ダイナミクス

岩森 光*,**

(2015年10月7日受付, 2016年1月5日受理)

Mantle Convection and Whole Earth Dynamics

Hikaru Iwamori*,**

Earth's mantle constitutes the largest sub-system of the whole Earth system, involving 70% of the total mass, ~80% of the heat capacity, and more than 50% of the internal heat generation by radioactive decay. Therefore, the mantle and the inherited dynamics may control the whole system to a great extent, e.g., in terms of convective motion (including plate motion as its surface expression) and heat transport from the core to the surface, regulating the core cooling and dynamo that eventually affects the surface environment and life. First the basic structures and dynamics of the mantle convection are described, which demonstrate that the surface cooling dominantly drives the convection, creating buoyancy of several to 10 times greater than that generated near the core-mantle boundary. This estimate for the much larger role of near-surface cooling is consistent with the seismic tomography. Then various types of observations on the structures and dynamics of mantle, particularly three boundary layers (i.e., the near-surface, mid-mantle around 660 km discontinuity, and core-mantle boundary) have been reviewed and are compared with the simple estimation. Of these, the 'geochemical probe' approach, which utilizes composition (in particular the isotopic composition) of young basalts that fingerprint geochemical nature of the mantle materials, has been reviewed in conjunction with convective regimes. The latest result of high spatial resolution has revealed that the mantle can be divided into the eastern and western hemispheres, in terms of an anciently (several hundred million years ago) subducted fluid-component. The spatial pattern is strikingly similar to the hemispherical seismic structure of the inner core. Based on these observations, a model for 'top-down hemispherical dynamics' is introduced, as a result of focused subduction towards the supercontinents that existed mostly in the eastern hemisphere from ~900 to 250 million years ago (i.e., Rodinia, Gondwana and Pangea). The cooled domain of mantle may absorb heat from the eastern hemisphere of the core, resulting in faster growth and velocity of the eastern half of the inner core. Such 'top-down' dynamics is consistent with the various types observations and arguments (made in the first half of this paper) on mantle convection.

Key words: mantle, convection, continent, core, hemispherical structure

1. はじめに

地球は、太陽系の近隣の兄弟惑星である火星や金星と 比較しても大きく異なる特徴をもつ:表層付近に液体の 水、特異な組成をもつ大陸地殻が存在し、プレート運動 とそれに伴う活発な地震・火山活動、液体の外核と自励 磁場を有する.より長期的には造山運動や大陸成長・移 動が起こり、表層環境に影響を及ぼしてきた、地球は、 これらの内部・表層付近の状態とダイナミクスおよび磁

*〒237-0061 神奈川県横須賀市夏島町 2-15 海洋研究開発機構地球内部物質循環分野 Department of Solid Earth Geochemistry, Japan Agency for Marine-Earth Science and Technology, 2-15 Natsushimacho, Yokosuka, Kanagawa 237-0061, Japan. 場シールドの下に、生命の発生と進化をもたらしたユ ニークな惑星である.地球のマントルは、全地球システ ムに対して 70% の質量、およそ 80% の熱容量、50% 以 上の放射性熱源を占め (*e.g.*, Buffett *et al.*, 1996; Shubert *et al.*, 2001; 岩森、2002; およびその中の引用文献)、地球最 大のサブシステムを構成する.その熱-組成対流の地表 表現としてプレート運動を駆動し、沈み込みと湧き上が りを通して表層-内部を結ぶ物質循環を引き起こす.ま

東京工業大学地球惑星科学専攻

Department of Earth and Planetary Sciences, Tokyo Institute of Technology, 2-12-1, Oo-Okayama, Meguro, Tokyo 152-8550, Japan.

e-mail: hikaru@jamstec.go.jp

^{** 〒152-8550} 東京都目黒区大岡山 2-12-1

た,核の冷却強度とパターンを支配しながら地球磁場に 影響を与え,生命を含む表層圏と関わる.これらの点で, マントルは,地球のユニークな構造や営みにおける中心 的な役割を果たしている.

同時に、マントルの構造や対流がどのように (i) 表層 の地殻, プレート, リソスフェア, および, (ii) 深部のコ アと関わるか、浅部から中心核までを一体化したシステ ムとして具体的にとらえることが、全地球ダイナミクス の理解には不可欠である。例えば、大陸地殻は、マント ル物質と比較して液相濃集元素に富み、マントル物質か ら直接的あるいは間接的に溶融などの物質分化過程を経 て生成・成長してきたと考えられる (e.g., Rudnick and Gao, 2003). その結果として,地球質量の 0.5% に満たな い地殻は全地球の40%前後の放射性発熱を担い(e.g., 岩森, 2002; Lay et al., 2008), 元素分布およびエネルギー 収支の上で重要な存在である. また, マントル物質より も軽いため、高密度のマントルという流体に浮かぶ木片 のような存在として、より深部の対流と相互作用する. さらにマントルよりも平均的に温度が低く硬いため、リ ソスフェアあるいはプレートの一部としての役割を担 う、従って、大陸、リソスフェア、プレートを含むマン トル-地殻系のダイナミクスを理解するためには、物質 分化,表面冷却による物性変化を内在する熱-組成対流 系としてマントル対流を扱う必要がある.残念ながら, 現状ではそのような総合的理解はまだ遠い. これらに迫 ろうとする試みには、必然的に多様なアプローチ、概念 を要する. ここでは、まず、マントル対流の基本的性質 を整理し、そこから導かれる特徴や問題点について述べ る. それらに基づき、上記の総合的描像に制約を与える ための試みについて議論を行う.

2. マントル対流の基本構造

マントル対流は、連続体力学の枠組みで取り扱うこと が可能である。具体的には、マントルを近似的に高粘性 流体として扱い、その流れに関する質量、運動量、エネ ルギーの保存則をたてる。さらに、状態方程式と相平 衡・化学反応式(温度・圧力・組成に対する物質の状態・ 反応の記述)、構成則(力に対する流動応答の記述)を組 み合わせ、これらの基礎方程式を未知変数(例えば、温 度、応力、組成、流動速度、相組み合わせ)について解 く、2次元および3次元空間における時間発展問題は非 線形であり、時空間について上記の基礎方程式を、初期・ 境界条件のもとに離散化して計算機で解く必要がある (支配方程式の詳細かつ包括的な解説については、次の 論文や教科書を参照されたい: McKenzie et al., 1974;本 多、1997; Schubert et al., 2001).これらの方程式に基づ き、本稿では、まずマントル対流の特徴を見通し良くと らえるために、(1) プラントル数(動粘性率と熱拡散率 の比)を無限大とし、慣性項を無視する近似、(2) ブジ ネスク近似(浮力に関わる部分以外の項での密度変化が なく、粘性による発熱を無視)、(3) 温度による密度変化 のみを考える近似を用いる.これらの近似のもとに、質 量、運動量、エネルギーの保存則を表す方程式を無次元 化すると、

$$\nabla \cdot \vec{v} = 0$$
 (1)

$$0 = -\nabla P + \frac{\partial \tau_{ij}}{\partial x_j} + RaT\delta_{i3} \tag{2}$$

$$\frac{\partial T}{\partial t} + \vec{v} \cdot \nabla T = \nabla^2 T + \epsilon \tag{3}$$

を得る. ここで*i*は速度ベクトル, *P*は圧力, τ_{ij} は応力 テンソル, x_i は空間座標, *T*は温度, δ_{ij} はクロネッカー のデルタ (δ_{i3} は*i*=3 [鉛直方向]の時に1), *t*は時間で ある. *Ra*はレイリー数, ϵ は無次元化された発熱量を表 す (Table 1).

式(2)の右辺第一項+第三項は、およそ重力場での浮 力・沈降力(以降,単に浮力)に対応し,第二項は粘性 力に対応する. すなわち, 粘性率が非常に大きいマント ルの対流運動においては、慣性項やコリオリ力は影響を 及ぼさず,対流の原動力は,重力場での密度変化が生み 出す浮力である. 浮力が流れを誘起し, 流れに伴う粘性 力と浮力が釣り合うように速度場が決まる. 流体に加わ る力と変位速度場の関係性は構成則によって決まる. 固 体の流動が、拡散クリープに支配され、ニュートン流体 (力と速度が比例関係)として記述される場合には、運動 方程式を速度に関する線形方程式として解くことができ る. それ以外の場合(例えば,固体の流動が転位クリー プ等に支配される場合),マントルは非ニュートン流体 として振る舞い、運動方程式自体が速度に関する非線形 方程式となる.粘性率は温度,圧力,偏差応力,含水量 (および相組み合わせや鉱物粒径)に依存する (e.g., Karato and Jung, 2003).

流れを生む原因である密度の効果は Ra に含まれており (Table 1), 式 (2)の右辺第三項に従い,水平方向に密度変化がある時のみ流れを誘起する.密度変化は (ここには示さないが)状態方程式によって記述され,本来, 圧力,温度,相の組合せ,組成の関数である.式 (2)は, (ある圧力における)温度効果のみを含んでいるが (Ra は温度変化を浮力の大きさに対応させる比例係数の意味合いがある),組成の効果も同様に表すことが可能である (例えば, Christensen and Hofmann, 1994).

マントル物質の相平衡は,遷移層,上部-下部マントル

3

Table 1. Parameters and their representative values for mantle convection of the Earth (Shubert *et al.*, 2001, and the references therein).

表 1.	マントル対流に関わ	る変数と代表的な値	(Shubert <i>et al.</i> , 2001,	およびその引用文献に基づく).
------	-----------	-----------	--------------------------------	-----------------

変数		単位/定義	上部マントル	下部マントル	全マントル
C_P	定圧比熱	$\rm J~kg^{-1}K^{-1}$	1.2×10^{3}	1.2×10^{3}	1.2×10^{3}
D	対流層の厚さ	m	$6.60{ imes}10^5$	$22.3{ imes}10^5$	$28.9{\times}10^5$
Н	発熱量	${ m W~kg^{-1}}$	$2.3{\sim}6.2 \times 10^{-12}$	$2.3 \sim 6.2 \times 10^{-12}$	$2.3 \sim 6.2 \times 10^{-12}$
k	熱伝導率	$\mathrm{W}~\mathrm{m}^{-1}~\mathrm{K}^{-1}$	4.2	11.8	8.1
κ	熱拡散率	$\mathrm{m}^2~\mathrm{s}^{-1}$	1×10^{-6}	2×10^{-6}	1.5×10^{-6}
ρ	密度	${\rm kg}~{\rm m}^{-3}$	$3.5{ imes}10^3$	4.9×10^{3}	4.5×10^{3}
α	熱膨張率	K^{-1}	3×10^{-5}	1×10^{-5}	2×10^{-5}
μ	粘性係数	Pa s	$0.1{\sim}1{\times}10^{21}$	$0.2 \sim 2 \times 10^{22}$	$1{\sim}3{\times}10^{21}$
ν	動粘性係数	$\mathrm{m}^2~\mathrm{s}^{-1}$	$0.3 {\sim} 3 {\times} 10^{17}$	$0.4 {\sim} 4 {\times} 10^{18}$	$2{\sim}7{\times}10^{17}$
ΔT	鉛直方向の温度差	К	$1.5 {\sim} 2.0 {\times} 10^3$	$1.0{\sim}2.0{\times}10^3$	$2.5{\sim}4.0{\times}10^3$
無次元数					
Ra	レイリー数	$\frac{g \alpha \Delta T D^3}{\kappa \nu}$	$0.5{\sim}6{\times}10^{6}$	$0.1 \sim 3 \times 10^{6}$	$1 \sim 6 \times 10^7$
ϵ	無次元発熱量	$\frac{Hd^2}{C_P\kappa\Delta T}$	$0.4 {\sim} 1.5$	$2.4 {\sim} 12.8$	$2.7 {\sim} 11.5$

境界, CMB (コア-マントル境界) 付近での主要構成鉱物 の相転移や、物質分化・元素分別の主要メカニズムであ る溶融や脱水-加水反応などを記述する上で不可欠であ り, 一般に, 与えられた条件(例えば, ある P, T, 組成) での熱力学ポテンシャル最小化問題として扱うことが可 能である.現状では熱力学データが不十分であり、多成 分系としてのマントルに十分な精度で適応可能な段階に はないが、主に地殻内部の変成作用を対象とした THERMOCALC (Powell and Holland, 1988), メルトを含む 相平衡に対応する pMELTS (Ghiorso et al., 2002), 比較的 汎用性の高い Perple X (Connolly, 2005) などが用いられ ることがある (e.g., Hebert et al., 2009). 現在, より正確 なパラメターやアルゴリズム (e.g., Ueki and Iwamori, 2013, 2014) が探究されつつあるが、厳密な熱力学的定式 化から離れ、高温高圧実験データをより忠実に再現する よう相平衡をパラメター化して対流計算に組み込むこと (e.g., Iwamori, 1998; Gerya and Yuen, 2003; Schmeling, 2006; Nakagawaet al., 2015) も目的に応じて行われている.

以上の支配方程式と補助方程式(状態方程式および構成則)に基づき、マントル対流が駆動される様子を述べる.ここでは温度変化によってもたらされる変化に注目する.ある瞬間の温度場が与えられると、密度分布が決まり、式(2)に従って流れ場が決まる.流れにより温度場および密度分布が時間変化し(式(3))流れ場自体も変化する.流れ場は,流れ場自身の履歴を直接には負わな

いが,温度場を変化させることで,次の瞬間の流れ場を 変化させる.主に式(3)の移流項を通して非線形性が生 じ,マントル対流の時間発展を複雑なものとしている.

Fig.1は、仮想的な2次元矩形容積内のマントル熱対 流の基本構造を模式的に示す。Fig.1では内部発熱はな 度 T₀, 底面温度 T₁ (>T₀) で固定され, 底面から流入す る熱が上面から排除される.底面付近で加熱されて浮力 を得た部分が上昇流を形成し、上面に沿う水平流となっ て冷却されて, 沈降流に転じる. 沈み込んだ物質は底面 に沿って水平方向に流れる間に加熱され、再び上昇流を 形成する. すなわち, 熱輸送と物質循環が起こる. Fig.1 では、ブジネスク近似が用いられ、また流体の粘性一定、 矩形容積の縦横比~1を仮定しているため、流れは容積 の中心点に関して対称かつ定常である. プレート運動や 大陸移動の時空間における多様性から明らかなように, 実際のマントル対流はより複雑である(非対称性、非定 常性が大きい). そうであるにも関わらず, Fig.1 に示さ れる流れの構造、素過程およびそれらの間の関係性には 一般性があり、重要である.

Fig.1(a)において、等温線は、上下境界面に沿って密 であり、大きな鉛直温度勾配が存在することを示してい る.この部分を温度境界層と呼ぶ.これに対し、両側面 に沿った上昇流、下降流中での鉛直温度勾配は緩やかで あり、断熱的に上昇、下降が起っていることがわかる.



- Fig. 1. Basic structure of mantle thermal convection in the two-dimensional rectangular box (after Honda, 1997; Iwamori, 2002). (a) isotherm, (b) horizontally-averaged temperature at each depth, (c) schematic diagram showing the convective structure. A constant viscosity and shear-free boundary conditions are assumed. $T_0=0$ at the top boundary. $T_1=1$ at the bottom boundary, adiabatic at the two side boundaries are assumed. The dashed lines in (a) and (b) bound the thermal boundary layers at the top and the bottom.
- 図 1. 2次元矩形容積内のマントル熱対流の基本構造: (a) 等温度線, (b) 各深さでの水平方向の平均温度, (c) 対流構造の模式図(本多, 1997; 岩森, 2002). 粘性率は一定,周囲は自由すべりの境界条件を課している. 上面温度 T₀=0,底面温度 T₁=1 で固定,側面は断熱,底面から流入する熱が上面から排除される. (a) と (b) の点線は,表層と底層の温度境界層(厚さ ð) に対応する.

これらの境界面沿いを除く容積中心部の大部分ではさら に温度変化が小さい.これらの特徴は、Fig.1(c) (鉛直 方向温度分布)にも表れており、上下境界付近の温度境 界層と、中心部の等温部分が認められる.温度境界層内 では,鉛直方向の熱輸送は熱伝導のみによって起るため、 直線的な温度勾配となり、この勾配が上面を通して系外 に排出される熱量を決める.Fig.1の場合、排出熱量は、 温度境界層に移流によって持ち込まれる熱量と釣り合っ ている.下面を通して系内に供給される熱量についても 同様の熱収支が成立する.これらの熱収支は、境界層の 厚さと水平方向の広がりを δ、Dとすると、

$$\rho C_{PU} \delta \Delta T \sim k \frac{\Delta T}{\delta} D \tag{4}$$

ここで *C*_Pは定圧比熱, *u*は境界層内での水平移流の速 さ, Δ*T*は境界層に対応する温度差, *k*は熱伝導率を表す. また,境界層に働く浮力(境界層に沿って水平方向に生 じる温度勾配とそれに伴う密度勾配が渦度を発生させて 流れを生む)と粘性抵抗の釣り合いから, *α*を熱膨張率, *g*を重力加速度, *μ*を粘性率として,

$$\rho g \alpha \Delta T D \sim \mu \frac{u}{\delta} \tag{5}$$

を得る (McKenzie *et al.*, 1974; Davies, 1999). 例えば,表 層における「境界層に働く浮力」とは,プレートが冷却 されて密度が増し,沈み込もうとする力に相当する.式 (4), (5) および *Ra* の定義 (Table 1) から,

$$\frac{\delta}{D} = Ra^{-\frac{1}{3}} \quad \text{and} \quad \frac{u}{\kappa/D} = Ra^{\frac{2}{3}} \tag{6}$$

これらは規格化された境界層の厚さと移動速度に対応 し、いずれも Raの関数である.この場合,Dを一定に 保ったまま対流が激しくなる(Raが大きくなる)と、境 界層は薄くなり速度は増加する.熱収支の観点からは、 対流が激しくなると上昇流および下降流による鉛直方向 の輸送熱量が多くなる分、境界層が薄くなって温度勾配 が大きくなり、伝導による熱流量が大きくなって熱的バ ランスを保つ.逆に Raが減少すると、境界層は厚くな り、対流が止まる際には伝導のみで熱が輸送され、全深 さで温度勾配は直線的になる.地球のマントル対流の Raは、平均的な物性を代入すると 10⁶ から 10⁸ 程度と見 積もられる (Table 1).

方程式系 (1)~(3) は, $Ra \geq \epsilon$ (内部発熱量に対応)の 2つの無次元数を含む. Raの変化が Fig. 1 (ϵ =0 であり, 次に述べる Fig. 2 (a) に対応する)の基本的構造にどのよ うな影響を与えるかは既に述べた. もう一つの無次元数 である ϵ の影響を Fig. 2 に示す. ϵ が大きくなると,下 面での給熱と上面での排熱とのバランスが崩れ,重力方 向の非対称性が生じる. 内部発熱の分,上面での排熱が 多くなり,上面の境界層がより重要な役割を担い,全体 の流れを駆動する浮力・沈降力の源となる (Fig. 2 (b)). ϵ が十分に大きくなり,下面からの給熱が無視できる場合 には,温度境界層は上面にのみ発達する (Fig. 2 (c)).



- Fig. 2. Effects of internal heating on the basic structure of mantle convection (modified from Davies, 1999). Black arrows indicate material flow, and red arrows indicate heat flow. (a) ε = 0: heated from below and cooled from above, with no internal heating, (b) ε ~1: heat supply from below with the same amount of internal heating, (c) large ε: internal heating only (no heat supply from below).
- 図 2. マントル対流の基本構造におよぼす内部発熱 の効果を示す模式図 (Davies, 1999 から改変). 黒 い矢印は物質の流れ,赤い矢印は熱の流れを表す. (a)内部発熱なし(熱は下面から供給され,上面か ら排出される), (b)内部発熱量と下面からの熱 供給量が同程度の場合, (c)下面からの熱供給な しで,内部発熱量が上面から排熱される場合.

実際の地球は, ε=1~10 程度と考えられ (Table 1), こ れらの値は地球反ニュートリノの観測から制約される値 と整合的である (The KamLAND Collaboration, 2011). ま たコアには主要放射性元素 (U, Th, K) は含まれにくいこ と(例えば, Kは40 ppm 以下, 発熱量は0.17 TW 以下と推 定, Watanabe et al., 2014) を考えると、定性的には Fig. 2(b) のような構造を有すると考えられる. CMB を通してコ アからマントルに供給される熱流量は、5~15 TW (e.g., Lay et al., 2008) と見積もり幅が広いが、地表での地殻熱 流量 46±3 TW に占める割合は約 1/9~1/3, 地殻内発熱 (~8 TW)を差し引いた熱流量と比べても約 1/8~1/3 とな り, 定性的には Fig. 2(b) と整合的である. また, 表層の プレートは、大陸の根 (テクトスフェア)を除けば、厚 さは 100 km 以下であるのに対し, CMB 直上に発達する D["]層の厚さは、300~400 km であり (e.g., Lay and Garnero, 2007), 境界層の厚さの観点からも, Fig.2(b)の構造を支 持する.

Fig. 2 (b) に示す表面と CMB における境界層の違い は、地震波のトモグラフィーからも示唆される (Fig. 3; Ritsema et al. (2011) のモデル S40RTS). 表層付近は地震 波速度の水平コントラストが大きいが、深さ 670 km の水 平面で代表されるマントル内部はコントラストがほとん どなく、CMB付近でまた大きくなるものの、その強度は、 表層付近に比べると 1/2~1/3 程度である (Ritsema et al., 2011 に基づく). 地震波速度の変化 (ΔV_{P.S}=δ log V_{P.S}) お よび密度変化 ($\Delta \rho \equiv \delta \log \rho$) が温度変化 (ΔT) による非 調和効果 (熱膨張効果) のみに由来すると仮定した場合, 地震波速度変化と密度変化を結ぶ係数 $C_{ah} \equiv (\Delta \rho / \Delta V_{P,S})_{ah}$ は、-α/(ΔV_{P,S}/ΔT)と表される(唐戸, 2000). 熱膨張係 数αは, 深くなるにしたがって小さくなるため (Table 1),同じ $\Delta V_{P,S}$ と ΔT に対しては,深部ほど C_{ah} と $\Delta \rho$ は小 さくなり、既に述べた表層と CMB の地震波速度コント ラストおよび表面積の違い(いずれも表層付近が数倍大 きい)を考え合わせれば、CMB 近傍で生じる浮力の絶対 値は、表層で生じる浮力の数分の一から 1/10 倍程度と 予想される。一方、地震波速度構造と重力異常の観測か ら推定される $\Delta \rho / \Delta V_{P,S}$ は、非調和効果のみの予測 C_{ah} よ り全体的に低く、かつ、表層とD″層では系統的な差は見 られないか, または深部では負の値をとる (Ishii and Tromp, 1999) ことも示されており、非弾性効果や組成効 果を考慮する必要性を強く示唆する(唐戸, 2000; Forte and Mitrovica, 2001). この場合にも、マントル深部の△p/ △V_{PS}の絶対値は表層付近と同等か小さく、従って CMB 近傍で生じる浮力(式(5))の絶対値は、表層付近よりも 有意に小さいと推定される、以降の章では、これらのお おまかな推定が、他の観測や理論とどのように関連する かを検討する.

3. マントル対流の実相

マントルの構造と対流のダイナミクスは、2章で述べ た理論や地震波速度構造に加え、さまざまな観測から制 約される.ダイナミクスを直接的に反映する現象は、プ レート運動や大陸移動であり、地震の分布や GPS を含 む宇宙測地学による観測 (e.g., Bird, 2003; DeMets et al., 2010)、複数の大陸に連続する大規模な地質学的構造や 古地磁気による復元などにより、さまざまな時空間ス ケールで制約されている (e.g., Scotese, 2004; Li et al., 2008).それらの表層変動はマントル対流の地表表現に 他ならないが、アセノスフェア対流のプランフォーム(上 から眺めたときの表面での動きと構造)には一致しない と考えられる(後述).地球内部の温度や地殻熱流量の 観測は、温度構造や熱の輸送効率の面からマントル対流 を制約するとともに、諸物性の温度依存性を評価する上



Fig. 3. Seismic (shear wave) velocity structure at the depths of (a) 70 km, (b) 670 km, (c) 1,700 km, (d) 2,891 km (based on Model 'S40RTS' of Ritsema *et al.*, 2011). Color coding indicates the relative velocity of ± 3.0 % (blue for the faster velocity, and red for the slower velcity).

図 3. 全マントル地震波(S波)トモグラフィー(Model S40RTS; Ritsema et al., 2011に基づく). 各深度での相対速度を示し、(a) 70 km, (b) 660 km, (c) 1,700 km, (d) 2,891 km に対応する. カラースケールは(a)-(d)とも共通で、±3.0%(青が+(高速),赤が-(低速))を示す.

でも重要である.マントル対流の原動力をもたらす密度 不均質は、地震波や電磁波のトモグラフィーおよびマン トルに由来する岩石や鉱物の物質科学に基づいて推定さ れている.粘性構造を仮定すれば、このようにして推定 された密度不均質構造から、流れ場および地表や地球内 部境界(660 km 不連続や CMB)の変形およびジオイド が計算できる.転じて、観測されるジオイドをうまく説 明する地球内部の粘性構造と流れ場を求めることができ る (Hager, 1984; Hager and Clayton, 1989). 上に挙げた 個々の手法とデータは、地球内部のどのような特性、時 空間スケール、場所に対して情報を持つかが異なる、例 えば、地殻熱流量、重力、地震波-電磁波トモグラフィー は、現在の地球の構造についての情報をもたらし、地質 や岩石に記録された構造や組成は過去の履歴を示す。一 般には、それらを組み合わせることにより、より厳しい 制約が課せられ、実相に近い描像が得られるはずである.

しかし,現状では,次の3点に関連する主要な観察結 果でさえ整合的に,あるいは説得力をもって説明するこ とが難しい:(1)プレートの実体,その運動の原動力と応 力分布,(2)マントル対流の大局的構造(2層対流か全 マントル対流か),(3)コアとマントルの相互作用,の3 点である.これらの点は,地球内部の主要な境界面(表 面,660km不連続面,コア-マントル境界面)とその周辺 に広がる境界層に関連する.以下では,これらの境界の 性質に着目しながら上記問題点を説明し,そのことに よってマントル対流の構造と現状の理解を概説する.

3-1 プレート運動とアセノスフェアの対流

Fig. 1 に示される上昇流の湧き出し口から水平流に転 じる流れは,一見,海嶺でのプレートの生成とその水平 運動に対照させられるように思われる.式(6)および Table 1 に基づけば,この運動速度と温度境界層の厚さ は,数 cm/年から数十 cm/年,および数 km から数十 km となり,やや速度が大きく厚さは薄いものの,およそプ レートの運動速度と厚さに一致する.しかし,以下に述 べる複数の証拠は,海嶺は熱対流の湧き出し口ではない ことを示唆している.

(1) 海嶺下マントルのポテンシャル温度は、平均的な マントルのそれと同じ程度であること、海洋底の地殻熱 流量は、プレートモデルと温度境界層モデルのいずれの 場合にも、一定のポテンシャル温度をもつマントルの冷 却として説明が可能である(例えば、McKenzie, 1967). また、海嶺玄武岩(MORB)の生成温度圧力条件からも、 海嶺下マントルのポテンシャル温度は~1,300 度と、平均 的なマントルと同程度と見積もられる(Fig. 4; McKenzie and Bickle, 1988). (2) 海嶺は、拡大しながらも沈み込む 場合があること、現在、南米チリ沖の三重会合点(海嶺-



- Fig. 4. A sketch of the temperature distribution beneath a spreading ridge axis, showing passive features underlain by mantle of a constant potential temperature, rather than active features with upwelling hot plume (from McKenzie and Bickle, 1988).
- 図 4. 海嶺下の温度構造推定図(McKenzie and Bickle, 1988より).海嶺下は平均的なポテンシャル温度を もつマントルが受動的に上昇し、マントル深部の 高温物質の湧き出し口ではないことを示している.

海溝-海溝)では,拡大しつつある海嶺軸が海溝にぶつか り、沈み込みつつある。また三重会合点以南でも、過去 数千万年間に海嶺が沈み込んだと考えられる (Cande and Leslie, 1986). 中米, 北アメリカ西海岸, パプアニューギ ニア島東沖の Woodlark Basin でも海嶺沈み込みが比較的 最近 (~10 Ma) に起こったと考えられる. (3) 海嶺の分 布と地形は、線的かつ多くの断裂帯によってセグメント 化されていること、比較的高い Ra を有する熱対流の典 型的な幾何学は、ベナール対流セルにみられるように、 湧き出し口は点的,沈み込む場所は線的な形状をもつ. 粘性の温度依存性が高い場合には特にその傾向が認めら れる (White, 1988). この観点からは、マントル対流の湧 き出し口はホットスポット, 沈み込み場所は海溝に対応 すると考えるのが妥当である.また、「断裂帯によって セグメント化された拡大軸」の地形的特徴は、パラフィ ンを用いた「プレート伸張」のアナログ実験によって再 現され、プレート拡大の原動力として、熱対流ではなく、 受動的な引き伸ばしが重要であることが指摘されている (Oldenburg and Brune, 1972).

これらの観察,実験に基づく証拠は、プレート運動と アセノスフェアの対流運動が、少なくとも部分的には一 致していないことを示唆する.海嶺は、アセノスフェア の対流構造とは無関係に、リソスフェアの弱い場所ある いは応力が集中する場所が受動的に引き裂かれ、「平均 的なポテンシャル温度」をもつマントルが引きずり上げ られている場所であると解釈される.海嶺下の深部に は、「低速度の根」がない (Fig. 3) こともこれを支持する.

リソスフェアとアセノスフェアのデカップルの原因は良 く分かっていないが、液体を含む低速度層や両者の含水 量差に起因するレオロジーの違いなどの要因が提案され ている (e.g., Kawakatsu et al., 2009; Karato, 2012). これら のデカップリングは、ホットスポット系に対して(言い 換えるなら、アセノスフェアに対して)、プレートが全体 として西方移動していること、 すなわち一次のトロイダ ル成分を有すること (Minster et al., 1974) と調和的であ る. この西方移動は、大陸下と海洋下でのマントル粘性 率の大きな違いに起因し,太平洋西側と東側の沈み込み の特徴の差(例えば、マリアナ型とチリ型にみられる沈 み込み角度や海溝-島弧-背弧系の構造の違い)を生み出 しているというモデルも提出されている (Ricard et al., 1991). 一方, プレートの沈み込みは, 沈み込んだスラブ の分布や形状から、アセノスフェア内の大規模な流れに 合致していると考えられるが (Hager and O'Connell, 1978), 沈み込み口(海溝) 自身も移動する. これらの観 測や推定は、マントル対流の地表表現に他ならないプ レート運動が、地球内部の運動と単純には一致せず、プ レート運動の原動力およびアセノスフェアの対流運動と の関係性は、依然として enigmatic であることを示す.

硬い殻としてのリソスフェアは、アセノスフェアと力 学的に異なる挙動を示すと同時に, 地球内部からの熱排 出を妨げるふたとしての役割も大きい.特に、地球史に おいて複数回形成されたと考えられる超大陸は、その保 温効果により超大陸下での上昇流の発生および横長の対 流セルの形成を誘起し、地球全体の流れ場やその変動の リズム (ウィルソンサイクル) をコントロールしうる (e.g., Gurnis, 1988; 松本·竹広, 1999; Yanagisawa and Hamano, 2003).近年,大陸の離合集散を含む3次元マ ントル対流シミュレーションも行われるようになり、定 量的な議論が展開可能となりつつある (e.g., Yoshida, 2013). 大陸域と海洋域での大きなレオロジー変化、プ レート収束と発散に関わる力学の違い、メルトや水溶液 などの粘性や密度を大きく変化させる液体の働き、超大 陸リソスフェアによるブランケティング作用などが重な り合うことにより、表層のリソスフェアシステムとアセ ノスフェアシステムが相互作用し、対流システム全体に 大きな影響を及ぼすと考えられる.

3-2 二層対流と全マントル対流

沈み込んだスラブが地球内部をどのように循環するか は、マントル対流の構造や熱輸送を理解する上で重要で ある.同時に、スラブは物質科学的な不均質をマントル に持ち込む:海洋地殻(変質・水和した海洋玄武岩,堆積 物(陸源および海洋性)を含む)および海洋プレートの マントル部分は、いずれも平均的なマントルとは化学あ るいは同位体組成において顕著に異なる.従って,沈み 込むスラブは地球の表層と深部をつなぐ物質循環をもた らし,地球の物質進化とも関わる.

マントル対流の大構造については、いくつかの対立す る(あるいは整合的説明が難しい)証拠が存在し、それ らに対応する両極端なモデルとして二層対流(上部と下 部マントルが独立に対流)と全マントル対流モデルがあ る.

地震波トモグラフィーの結果とその鉱物学的およびダ イナミクスの解釈からは、現在の地球では、多くのスラ ブは一度 660 km 付近で横たわり(stagnant slab と呼ばれ る), その後下部マントルに落下すると考えられている (Fukao et al., 2009). 深さ 660 km の地震波不連続面は, 鉱物の相転移(カンラン石組成鉱物のスピネル構造-ポ ストスピネル構造転移) に関係し、その相転移曲線は負 のクラペイロン勾配 (dP/dT) をもつため, 熱対流を阻害 する働きがある (Christensen and Yuen, 1985; Nakakuki et al., 1994). また, postglacial rebound に伴う海水準変動, 重力やダイナミックトポグラフィーの観測などから、下 部マントルの粘性率は上部マントルの 10-100 倍程度大 きいと推定されており (Schubert et al., 2001; Forte and Mitrovica, 2001), 負のクラペイロン勾配と合わせ, stagnant slab 形成要因と考えられている (e.g., Yoshioka and Naganoda, 2010).対流の数値シミュレーションおよび下 部マントル中の高速度領域の分布(沈み込んだスラブと 解釈されている) からは, stagnant slab もいずれは下部マ ントルに沈むと推定されており (Tackley et al., 1993; Bunge et al., 1996; Fukao et al., 2009), 上記の観測・解釈 の帰結は「660km付近での一時停留を含む全マントル対 流」モデルであるといえよう.

上記の「沈み込み」方向の流れに対し、上昇流につい ては基本的な構造さえ未解明である.一般に,いわゆる 「ホットスポット」はマントルプルーム (マントル深部か らの,比較的狭い流路をもつ上昇流)に由来すると考え られているが、プルームを必要としない浅部起源説も主 張されている(両者の討論の一部は、例えば、Hofmann and Stanley (2007) を参照). ホットスポットがプルーム に由来する場合にも, 660 km または CMB, あるいはそ の両者に端を発し、温度不均質あるいは組成不均質によ る浮力によって上昇を説明する様々なモデルが存在する (Hofmann, 1997, 2003). 海洋島玄武岩 (ホットスポット に対応)の同位体組成からは、マントル深部まで沈み込 んだ海洋地殻(主には玄武岩)が、その放射性元素の多 さゆえに発熱して自らを温め、その結果としてプルーム を生成するというモデルが有力である (Hofmann and White, 1982; Christensen and Hofmann, 1994). 一方, 地震

波トモグラフィーにより検出されるホットスポット下の 低速度層の分布に基づき,プルームの発生深度,径およ び形状(径の鉛直方向変化,分岐や水平方向の折れ曲が りなど)が議論されている (e.g., Montelli et al., 2004; Zhao, 2007; Suetsugu et al., 2009; French and Romanowicz, 2015). しかし, (i)ホットスポットごとの多様性が大き く,かつホットスポットの性質(噴出量や地球化学的特 徴)との対応関係などの系統性は不明である,(ii)トモ グラフィーのイメージ自体がモデルごとに異なり,例え ば同じホットスポットについても,推定される発生深度 が異なるなど,どの深さからどのような原因で上昇して くるのかを,十分に制約できてはいない.

上昇流の空間分布や発生機構に不明な点が多いもの の、沈み込みが下部マントルに及ぶ限り、マントル全体 が一つの対流システムをなす.一方,地球全体の地球化 学的な制約(元素のマスバランス、および同位体のバ ジェット(始原的³Heの存在を含む); e.g., Allègre, 1997) を総合すると、おおまかには、地殻物質と地殻物質成分 に枯渇したマントル、および比較的始原的なマントルの 存在が示唆される. さらに、それらの空間分布や体積を 推定すると、二層対流とおよそ整合的であり、前節で述 べた「660km付近での一時停留を含む全マントル対流」 とは矛盾する (Hofmann, 2003). 現在, 地球化学的データ と全マントルに及ぶ対流構造を整合的に説明しようとす る試みがなされている. その一つは、Ra が高い過去に おいては二層対流が卓越し, Raの低下によって, 現在は 二層対流から全マントル対流へと遷移しつつあるという モデルである (Allègre, 1997). 二層対流から全マントル 対流への遷移は、パラメター化対流モデル(2章で述べ た境界層の厚さや熱輸送の関係(例えば,式(6)に基づ き、熱輸送効率を表すヌッセルト数などの変数をパラメ ターとして地球内部温度の時間発展を常微分方程式とし て表すモデル)を用いた地球史を通しての熱史の研究か らも示唆されている (e.g., Honda, 1995). しかし, その他 にも、比較的始原的な物質は密度が高いためにマントル 下部に沈積し、全マントル対流によっても部分的にしか 上昇しないというモデル (Kellogg et al., 1999; Lee et al., 2010)、コアに始原的な成分(主に希ガス成分)を求める モデル (Porcelli and Halliday, 2001), 含水マントルが上昇 する時に410km不連続面で溶融し、水やそれに伴う元 素を濾し取ることで全マントル対流と地球化学データを 同時に説明しようとする「water-filtering model」(Bercovici and Karato, 2003) など, さまざまなモデルが提出されて いるがまだコンセンサスを得ていない.

3-3 コアとマントルの相互作用

コア-マントル境界 (CMB) は、マントル対流の底面に

あたり、マントルダイナミクスに重要な境界条件を課す. ここでは、マントルが大きく物性や化学組成が異なる流体(液体の金属)と接するという点で地表に似る(ただし重力に対して逆向きの配置).地表付近では、温度境界層が存在するのと同時に、地球内部から比較的軽い物質(例えばマグマ)が地表に向かって上昇し、しかし大気や海水よりは重いために「地殻」という化学的不均質が生成される。一方、マントル中に存在する比較的重い物質(例えば沈み込んだスラブ物質)はCMBに向かって沈降し、しかしコアよりは軽いためにCMB付近に熱的あるいは化学的不均質を生成すると予想される(e.g., Christensen and Hofmann, 1994; Nakagawa et al., 2009).

地表付近の岩石、地殻物質が水や大気と化学反応を起 こし (風化や熱水変質), その組成を変化させるのと同様 に、マントル物質と液体金属との化学反応も不均質性を 生む要因となりうる (Maruyama et al., 2007). そのような 反応が広範に起こっているとすれば、CMB 付近の境界 層からもたらされた可能性のあるプルームと、それに対 応する海洋島玄武岩 (OIB) に、コア-マントル間の反応 を示す何等かの化学的証拠が残っているかもしれない. かつて Oversby and Ringwood (1971) がコアの形成過程を U-Pbの分別と Pb 同位体比から論じたように、OIB 中の 親石性元素と親鉄性元素を親娘(あるいは娘親)元素に もつ¹⁸⁶Os/¹⁸⁸Os (Re-Os 分別を反映),あるいは¹⁸²W/¹⁸³W (W-Hf分別を反映)を調べることで、コアとマントルの 反応の可能性を調べる試みがなされている (e.g., Brandonand Walker, 2005; Hawkesworth and Scherstén, 2007; Takamasa et al., 2009). 現在までのところ, それらの化学 的特徴は複数の解釈が可能であること、および深部由来 と考えられる OIB に有為な異常が見つからない場合も 多いことなどから、このアプローチからの明瞭な制約は 得られていない.

地震学的観測に基づけば、この CMB 近傍の領域では、 Dⁿ層を含む P 波、S 波の不連続面、ultra-low velocity zones (ULVZ)、large low S-wave velocity provinces (LLSVP)、強 い異方性など、様々な特徴が見られる (Lay and Garnero, 2004, 2007). これらの特徴に基づいて、温度・化学的不 均質、perovskite から post perovskite への相変化とマント ルダイナミクスへの影響が議論されている (Hirose *et al.*, 2007). 例えば、沈み込んだスラブは、周囲よりも低温で あると同時に、海洋地殻物質に代表される化学的不均質 をマントル深部にもたらし、もしそのような下降流が CMB まで達するなら、LLSVP を含む CMB の不均質と過 去の沈み込みの蓄積が対応付けられる (Maruyama *et al.*, 2007; Hirose *et al.*, 2007). ULVZ の存在は、CMB 近傍で の溶融を示唆すると同時に、もし溶融が起こっているな ら、それは初期地球に存在した可能性のあるマグマオー シャンの名残りであり、地球化学的リザーバーとしても 重要なはずであるという推定がなされている (Labrosse *et al.*, 2007). また、CMB が温度境界層として大きな温度 勾配をもつ場合には、圧力増加とともに perovskite → post perovskite → perovskite 転移が起こる可能性があり (double [phase boundary] crossing, Hernlund *et al.*, 2005), 地震波速度構造と温度構造の対比がなされている.

以上の様々な観測や解釈には、不確実要素や矛盾点も 多い. 例えば, P波, S波の不連続面は, 地域によって出 現する深さや速度変化の極性が異なり、またP波とS波 の不連続が同時に出現するとも限らない (Lay and Garnero, 2004). 太平洋およびアフリカ下に存在する LLSVP は, 「スーパープルーム」の証拠とみなされることもあるが、 その成因と役割は未解明である.太平洋下の LLSVP に は, double crossing に対応するとされる地震波不連続面 が検出されているが (e.g., Lay and Garnero, 2007), もし LLSVP が高温のスーパープルームに対応するなら、二 重の相転移は起こらないはずである. LLSVP 内部の構 造と物性の詳細な検討や側面のシャープさから、化学的 不均質、例えば沈み込んだスラブ物質が速度異常が主要 因と考えられている (e.g., Ohta et al., 2008; Nakagawa et al., 2012). ただし、同じ温度圧力では、スラブの玄武岩 質物質は周囲のペリドタイト質物質よりも大きな地震波 速度を示し (Xu et al., 2008), LLSVP が玄武岩のパイルあ るいは slab graveyard (Maruyama et al., 2007) に対応する とすれば、玄武岩の保持する放射性物質により高温を獲 得し,低速度を呈していることが示唆される (Forte and Mitrovica, 2001; Nakagawa et al., 2012). いずれの場合に も, Fig.3に示したように,表層よりは不均質性の強度 は弱く, 部分的に ULVA のように極端に遅い場所も存 在するが、そのグローバル平均強度は±2%程度であり、 表層約 100km 付近の平均 7% よりも顕著に小さい (Ritsema et al., 2011). CMB とその周辺のダイナミクス の描像は、地震波による観測、高温高圧実験、対流シミュ レーションなど、さまざまな観点からさらに検証される べきものといえよう.

4. 地球化学プローブとマントルの不均質構造

地震波トモグラフィーは、地震波速度の空間変化を3 次元的に高解像度でとらえることができ、人体に例える なら、CT スキャンにより骨や内臓の位置や形をとらえ ることに相当する。例えば、太平洋や南アフリカの下の マントル最下部付近に存在する低速度領域(LLSVP)は、 具体的手法の異なる複数のトモグラフィーモデルでも共 通に検出されている(e.g., Lay and Garnero, 2007; Takeuchi,

- Table 2. Comparison between seismic tomography and geochemical probe.
- 表 2. 地震波トモグラフィーと地球化学プローブ の比較.

手法	地震波トモグラフ ィー _{P波・S波速度構造}	地球化学プローブ 現在のマグマの組成
アナロジー	CTスキャン 骨や臓器の形	<u>血液検査</u> ^{血球数、コレステロール}
空間解像度 物質・起源 年代	0 4 ×	△ 00

2007, 2012; Ritsema *et al.*, 2011; and the references therein). しかし, これらの LLSVPs がどのような原因で低速度と なっているのか, その化学組成, 形成機構と時間発展に ついては直接的情報に乏しい.

一方、地表に噴出する比較的年代の若い玄武岩質マグ マの組成、特にその同位体比は、溶融時にマグマと残存 固相の間でほとんど分別せず,現在のマントル同位体比 組成を直接反映し、物質科学的情報を直接得ることがで きる(本稿では、これを「地球化学プローブ」とよぶ). 人体に例えるなら、血液検査に相当し、その成分から現 在の状態を推定可能であると同時に,何を摂取したのか, その履歴も推定可能である.実際、マグマに含まれる放 射壊変起源の同位体比と親娘元素の量比から、マントル ソースがどのような物質分化を経験したのか、分化後の 経過時間も含めて推定可能である(後述).一方,地球化 学プローブの空間解像度は、火成岩の産出場所に限られ るためあまり高くなく、特に深さ方向の解像度は、マグ マをもたらしたマントル物質の起源推定に依存し、不確 実性が大きい(例えば、海洋島玄武岩をもたらしたと考 えられるプルームの発生深度の推定に依存する).従っ て,「地震波トモグラフィー」と「火成岩を用いた地球化 学プローブ」は相補的な関係にあり (Table 2), 両者を総 合することで、より確からしい地球内部の物質循環とダ イナミクスの実像に迫ることができるのである.

Allègre は、このような地球化学プローブの重要性にい ち早く注目し、地球内部物質循環を定量化する「Chemical Geodynamics」 (Allègre, 1982) を提唱した.また、質 量分析の技術が進み、同一試料について複数の同位体比 が測定され、かつグローバルに試料分析が進み、マント ル不均質の実体が把握されるようになってきた.特に、 大陸地殻物質の影響が少なく、マントル組成をとらえや すいと考えられる海洋域の玄武岩(海嶺玄武岩[MORB] と海洋島玄武岩 [OIB])についての解析が進み、地球内 部には多様な同位体不均質が存在し、それらは地球表層 付近や深部における元素間の分別と対流による循環を表 していると解釈されるようになってきた (Hofmann and White, 1982; White, 1985; Zindler and Hart, 1986). 例え ば、地球史を通してプレートテクトニクスが起こってい たとすれば, 沈み込んだ海洋地殻を構成する玄武岩 (MORB)の総量は、マントル全体の11%以上と考えられ る (Komiya, 2004). この多量の「不均質」物質は、コア-マントル境界付近に「砂山」のように沈積しつつ, 放射 性元素に比較的富むために自己加熱とプルーム形成を起 こし,海洋島玄武岩となって地表に循環しうる (Hofmann and White, 1982; Christensen and Hofmann, 1994). このよ うな過程を通して、地球内部の構造形成・物質循環に大 きな役割を果たしていると推測されている.

また,同位体比や化学組成の特徴から,海洋地殻玄武 岩以外にも、遠洋性あるいは陸源堆積物、大陸の上部地 殻および下部地殻物質,大陸下のリソスフェアマントル などがマントル対流に取り込まれ、循環しているのでは と推定されている (e.g., Hofmann, 2003 の review を参 照). さらに、これらの物質が沈み込んでいく際の脱水-加水過程は、沈み込む物質の親娘元素比を大きく変え、 その後マントル中を循環する過程で大きな同位体比変化 を生み、グローバルなインパクトがあると考えられてい る (Chauvel et al., 1995; Kellogg et al., 2007; Iwamori and Albarède, 2008; Ikemoto and Iwamori, 2014). 玄武岩とし て観測される同位体比のうち、極端な組成、あるいはト レンドが集中するように見える組成をマントルの地球化 学的端成分とよび, DMM [depleted MORB], EM1 and EM2 [enrichedmantle I and II], HIMU [high $(^{238}U/^{204}Pb)_{t=0}]$, and FOZO [focus zone] or 'C' [commoncomponent] (Zindler and Hart, 1986; Hart et al., 1992; Hanan and Graham, 1996; Workmanand Hart, 2005), などがその代表的なものであ る.これらの特徴をもつ試料は、組成が極端 = 元素分 別過程が「拡大」されてみえるため、注目を集めやすい. そのような端成分は、過去のある特定のイベント(物質 分化)に伴って生成されたと解釈されうる一方,連続的 な不均質の生成・沈み込みと、それらの循環・撹拌(均 質化)の釣り合いで同位体不均質構造が決まる。という 考え方・統計的解析方法もある(後述).

化学的不均質が存在することは確実である一方, その 物理的な大きさや広がりについては様々な解釈が並び立 ち, コンセンサスを得ていない (Hofmann, 1997; Tackley, 2000). 例えば, 次のようなモデルが提唱されている: (a) two-layered mantle model (*e.g.*, O'Nions *et al.*, 1979; Jacobsen and Wasserburg, 1979). (b) stratified/zoned mantle model (Hofmannand White, 1982; Kellogg *et al.*, 1999; Tackley, 2008; Albarède, 2009). (c) plum-pudding mantle model (Morris and Hart, 1983; Zindler *et al.*, 1984). (d) marble-cake mantle model (Allègre and Trucotte, 1986). Fig. 5 は, それぞれの不均質モデルに対応する概念図 である. モデルの呼称は必ずしも引用文献の著者自身が 主張しているものではなく, 下記の点に注目してここで 分類されたものであることに留意されたい.

一つの重要な視点は、上記の不均質が良くかき混ぜら れてマクロには均質化するかどうかである. (a)の twolayered model と (b) の stratified/zoned mantle model は鉛直 方向のマクロな不均質構造を含意する.ただし、(a)は 分離した上部マントル内と下部マントル内の各々では均 質化が起こると仮定するが、(b)では、上部-下部マント ル間,あるいは想定される層間の物質交換は leaky に起 こり得て、自然にマントル底部付近に高密度の物質が沈 積するという考え方である. (c) の plum-pudding mantle では、特にスケールが述べられておらず (ただし、Zindler et al. (1984) では, cm から km スケールと推測を述べて いる), plum が注目するサイズより大きければマクロ不 均質,小さければいたるところ同等に不均質をもちうる. Marble-cake mantle は, 対流理論に加えて, 次のような実 際の岩石産状に基づき、マクロな均質化を含意する:か んらん岩岩体中の輝岩(peridotite 中の pyroxenite)の cm から数十 cm スケールの薄層の繰り返しは、対流に伴う 引き伸ばしと折り畳み(後述の stirring)と解釈されうる (Allègre and Trucotte, 1986; Toramaru et al., 2001). ただ し、階層構造はどのモデルにも内在される点に注意すべ きである: 例えば, 既に述べた通り, (c) や (d) は plum や薄層がいろいろなサイズや厚さで分布し、長波長構造 と短波長構造の両方の成分を含みうる. また, これらの 要素を時空間でハイブリッドすることも可能である: plum の数密度が深部ほど増加し、メソスケールでは比 較的均質だがマクロには不均質構造をもつモデルも提案 されている (Albarède, 2009). すでに述べた上部マント ル-下部マントル二層対流から全マントル対流への移行 モデル (Allègre, 1997) もその一つである.

いずれの場合にも、固体内の元素拡散は一般に遅く、 地球の年齢と同じ時間をかけ、かつ数%程度部分溶融 した系を想定しても、1km以上の不均質構造を元素拡散 のみで均質化することは難しいと見積もられている (e.g., Zindler and Hart, 1986). パイこねのように、機械的引き伸 ばしと折り畳みにより、マクロには均質化される(しか しミクロには不均質が残る)作用を stirring と呼ぶこと がある.数値シミュレーションに基づけば、stirring によ るマクロな均質化の時定数は、数億年から 20億年程度 と、対流の境界条件やモデル設定に強く依存し、定量的 コンセンサスは得られていない (Hofmann and McKenzie, 1985; Davies, 2002). 一方、地球史を通しての表層環境 の変遷と、それらに対応する表層物質のリサイクリング

(a) Two-layered model



(b) Stratified/Zoned model



(d) Marble-cake model



- Fig. 5. Schematic illustrations showing different concepts of mantle geochemical heterogeneity. (a) two-layered mantle model, (b) stratified/zoned mantle model, (c) plum-pudding mantle model, and (d) marble-cake mantle model. (a) and (b) illustrate the whole mantle, while (c) and (d) are not-to-scale illustrations. The portions with different (shades of) colors in each model may indicate geochemically distinct materials (e.g., those depleted or enriched in incompatible components), but do not represent specific mantle geochemical end-members (e.g., DMM, EM). See the main text for the details and references.
- 図 5. マントルの地球化学的不均質に関する異なる概念を示す模式図. (a) two-layered mantle model, (b) stratified/zoned mantle model, (c) plum-pudding mantle model, and (d) marble-cake mantle model $\& \bar{x} = 0$ (a) と (b) は全マントルスケールの概念図であるが, (c) と (d) はスケールのない概念図であること留意 されたい.各図において,色(濃淡)の異なる部分は,地球化学的に区別しうる部分(例えば,液相 濃集元素に乏しいあるいは富む部分)を表すが.特定のマントル地球化学端成分(例えば.DMM や EM)を表すものではない.詳細および対応する文献は本文を参照のこと.

に注目した同位体トレーサーに基づく議論 (e.g., 硫黄同 位体の非質量依存分別 (Cabral et al., 2013), Uの濃度や 同位体比の変化 (Hanyu et al., 2014; Andersen et al., 2015)) も存在するが、示唆されるリサイクリング時間に は大きな幅があり, 一致を見ていない (Woodhead, 2015).

このような地球化学的特徴を解釈する上で、重要と考 えられるのは、元素濃度や同位体不均質が、過去の一つ のイベントで生じたと考えるのではなく、連続プロセス (例えば、連続的な海洋地殻の生成と沈み込み)として捉 えるのが自然だという点である。その場合、ある同位体 比の極端な値のみに注目するのではなく、データ全体の 広がりや構造(例えば歪度や尖度のような正規分布から のずれ),および同位体比同士の相関を含めて解析する 必要がある (Rudge et al., 2005; Iwamori and Albarède, 2008). データ全体を対象とした解析結果は、「地球化学 端成分と、それに対応する過去の1つのイベントを仮定 する解析」(ある意味でのモデル年代解析)とは大きく異 なりうる: 例えば、一度だけ分別を受けた場合と、分別

を複数回蒙りつつ均質化も複数回蒙った場合では、仮に 平均値が同じでも、データ全体の分布およびリサイクリ ングに要する時間見積もりが、両者で異なるからである. 実際,見かけのアイソクロン年代がおよそ20億年であ る²⁰⁶Pb/²⁰⁴Pb-²⁰⁷Pb/²⁰⁴Pbのデータ分布とその平均勾配 は、ずっと短いリサイクリングインターバル(~6億年) を意味する可能性がある (Rudge, 2006). また, Sr-Nd-Pb の5同位体比の統計的構造は、2つの主要な分別機構を 示唆し、かつそのうちの一つ(脱水-加水反応に対応する と考えられる分別)は、数億年の比較的短いリサイクリ ング時間を示唆する (Iwamori et al., 2010).

不均質の実体に迫るために、データの全体構造や統計 的性質を見る試みはこれまでにもなされてきた (e.g., Zindleret al., 1982; Allègre et al., 1987; Hart et al., 1992; Meibom and Anderson, 2002; Rudge et al., 2005; Iwamori and Albarède, 2008; Iwamori et al., 2010). これらの研究に は、いくつかの重要な問題点があった。その一つは空間 解像度である、全球の若い玄武岩を対象とした Sr-Nd-



Fig. 6. Index map showing the data distribution for young (mostly Quaternary) basalts (Iwamori and Nakamura, 2015). Mid-ocean ridge basalts (MORB, red), ocean island basalts (OIB, green), arc basalts (AB, blue), and continental basalts (CB, orange). Solid lines indicate the tectonic plate boundaries (Bird, 2003). Representative locality names are shown. The central longitude of this map is 160° E.

図 6. データ解析に用いた若い玄武岩(主に第四紀)の分布図(Iwamori and Nakamura, 2015). 中央海嶺玄武岩(MORB,赤),海洋島玄武岩(OIB,緑),島弧玄武岩(AB,青),および大陸玄武岩(CB, 橙). 実線はプレート境界(Bird, 2003). 代表的な(あるいは議論に関連する)産地名が記されている. 図の 中央は160°Eである.

Pb 同位体比データセットの数は、Zindler et al. (1982) で 71, Hart et al. (1992) では 570, Iwamori et al. (2010) では 4.288 と、約30年間で2ケタ増加した.しかし、これらは いずれも海洋玄武岩 (MORB と OIB) のみを用いている ため、陸域の情報が欠如している. もう一つの問題点は データ解析方法である.従来,マントル地球化学データ の全体構造と、それを説明する(最低限の)基底成分を 求めるために, 主成分分析 (Principal Component Analysis, PCA) が用いられることが多かった (e.g., Allègre et al., 1987). PCA は、「データの分散を最大化する基底ベクト ルにより多変量データ空間を張る」ことに相当するが, データが多変量非正規分布 [multivariate non-Gaussian distribution] を示す場合,抽出された基底は必ず相互依 存性をもち、互いに独立ではない (e.g., Hyvärinen et al., 2001). 若い玄武岩の Sr, Nd, Pb 同位体比は, 非正規分布 (例えば, 大きな skewness や bimodal distribution; Rudge et al., 2005; Iwamori and Nakamura, 2015) を示し、PCA か ら独立な基底成分ベクトルを求めることはできない.

これらの点を克服するため, Iwamori and Nakamura (2012)は、海洋玄武岩 (MORB+OIB) に島弧の玄武岩 (AB)を、また Iwamori and Nakamura (2015)は、大陸内玄

武岩 (CB) をコンパイルし、海洋-大陸を含めた全球での データセットを構築した (Fig. 6). 若い火山(主に第四 紀)の分布は Fig.6 にほぼ網羅されており, その点で「血 液検査」の空間解像度はこれ以上大きく上がることはな い. さらに、独立な基底成分ベクトルを求めるために、 PCA ではなく, 独立成分分析 (Independent Component Analysis, ICA) が用いられた. 独立成分分析の原理とそ の玄武岩組成データへの応用や適応限界については, Iwamori et al. (2010) および Iwamori and Nakamura (2015) に詳しい. ICA は、非正規分布を示す独立な源信号の混 合を、非正規性を最大化するベクトルを特定することに より解きほぐし、独立成分を回復する手法であり、分散 を最大化する PCA とは原理が異なる.この手法は、海 洋域玄武岩に応用され、その有効性が示されていた (Iwamori and Albarède, 2008; Iwamori et al., 2010) ガミ, Iwamori and Nakamura (2015) では, Fig. 6 に示される 6,854 セットの同位体比データに応用し、陸域を含む全 球での稠密な解析を行った. その結果, マントルの Sr-Nd-Pb に関わる5つの放射壊変起源の同位体比からなる 組成空間 (⁸⁷Sr/⁸⁶Sr, ¹⁴³Nd/¹⁴⁴Nd, ²⁰⁶Pb/²⁰⁴Pb, ²⁰⁷Pb/²⁰⁴Pb, ²⁰⁸Pb/²⁰⁴Pb の 5 つの観測変数で構成される)は、観測変

岩森 光



Fig. 7. Hemispherical discrimination of the basalt data, after Iwamori and Nakamura (2015): (a) 3D view in ²⁰⁶Pb/²⁰⁴ Pb-⁸⁷ Sr/⁸⁶ Sr-¹⁴³ Nd/¹⁴⁴ Nd space, and (b) 2D view in IC1 (melt component)-IC2 (aqueous fluid component) space. In (b), the mantle geochemical end-members (DMM, EM1, EM2, FOZO/C, HIMU) are also plotted. An approximate range of the Polynesian basalts (South Pacific) are shown by the solid line.

図 7. 東西半球ごとの玄武岩データ (Iwamori and Nakamura, 2015). (a) ²⁰⁶Pb/²⁰⁴Pb-⁸⁷Sr/⁸⁶Sr-¹⁴³Nd/¹⁴⁴Nd の 3 次元構造. (b) IC1(メルト成分)-IC2(水溶液成分) の 2 次元構造. (b) には, マントルの地球化学 端成分 (DMM,EM1, EM2, FOZO/C, HIMU), および実線にてポリネシア (南太平洋) のおよその範囲が 示されている.

数よりも少ない2つの独立成分 (IC1 と IC2) により, 全 体の分散の95% が説明できることが分かった. すなわ ちデータの縮約と, 対応する解釈 (これをスパースモデ リングと呼ぶことがある) が可能である. 海洋玄武岩 データ (MORB+OIB) だけを扱った場合も, ほぼ同じ IC1 と IC2 が得られており (Iwamori *et al.*, 2010), 2つの 独立成分は海洋域と陸域の区別なく, グローバルな現象 をとらえているといえる.

それぞれの独立成分ベクトルの向きは、放射壊変に関 わる親娘元素(すなわち, Rb-Sr, Sm-Nd, U-Th-Pb)の間 の分別に対応し、IC1 はメルト成分に富む方向、IC2 は水 溶液成分(沈み込むスラブなどから脱水反応で生成され る)に富む方向に対応する.例えば、IC1 (メルト成分) は、MORBとOIBを明瞭に区別し、前者が負、後者が正 の IC1 の値を示す. このことは、OIB が沈み込んだ海洋 地殻玄武岩のように、メルト成分を多く含む物質に由来 することを示唆している (Iwamori and Albarède, 2008). 一方, IC2(水溶液成分)は玄武岩のタイプには依存せず, 後で述べるように地域的な違いを示し、IC1と独立であ ることがわかる.例えば、IC2が正値を示す玄武岩は、 そのソースであるマントルが水溶液成分に富んだまま. 比較的長時間(放射壊変の半減期と IC2 の広がりに基づ き、数億年程度と推定される)マントル中を循環して地 表に現れたもの、と解釈可能である (Iwamori and Albarède, 2008; Iwamori et al., 2010).

2つの独立成分(この場合,組成空間での2つの基底

ベクトル)によりデータが表現できるということは、デー タが平面的な構造を持つことを意味する. マントル同位 体組成の平面への縮約可能性は、従来研究でも既に認め られてきた (Zindler et al., 1982; Hart et al., 1992). しか し、その当時すでに提唱されていた多くの「マントルの 地球化学端成分」との関連性がはっきりせず、縮約平面 でのデータ構造やその意味は探究されなかった。このよ うな構造の中では、従来の多数想定されている地球化学 端成分は互いに独立ではなく, 2 つの IC がさまざまな割 合で作用した(すなわち、溶融や脱水・加水反応を任意 の割合で蒙ることで、メルトと水溶液成分がさまざまな 割合で含まれうる), その意味で一連のマントル物質に由 来すると解釈される.実際,これらの端成分は,EM2と 呼ばれる大陸地殻対応する成分を除けば、IC1(メルト成 分)-IC2(水溶液成分)の平面上にある. さらに, HIMU, FOZO/C. EM と呼ばれ区別されている端成分は、ほぼ一 直線のトレンドをなし (Fig. 7 (b)), 沈み込んだ海洋地殻 玄武岩(同程度にメルト成分を含み,そのために IC1 は ほぼ一定の正値)が、さまざまな割合で脱水-加水を蒙り (その結果として, IC2(水溶液成分)が負から正まで連 続的に変化する)一連の物質に対応すると考えられる. 実際,ポリネシア(南太平洋)では,これらの HIMU, FOZO/C, EM1 が限られた地域に畳み込まれたように産 出し、これらは、もともと空間的に近接する沈み込んだ スラブの脱水-加水のパッケージをみていると解釈され た (Fig. 7 (b); Iwamori and Nakamura, 2015).

5. Synthesis: 全地球ダイナミクスの理解に向けて

Fig. 7 (a) l_{\pm}^{1} , 87 Sr/ 86 Sr - 143 Nd/ 144 Nd - 206 Pb/ 204 Pb O 3 K元プロットを示す.後で述べる「東西半球構造」と対比 するため、東半球のデータを青、西半球のデータを赤で 示しているが, Fig. 7 (a) では混在し区別がつかない. こ のような認識(顕著な広域変化は認められない)に基づ き、マントル地球化学端成分として表される不均質が、 マクロスケールにはよく撹拌されるというモデルが提案 されてきた (e.g., Zindler et al., 1984). また、多くの端成 分がマントル中に混在する様子を, Stracke et al. (2005) は、「mantle zoo」と表現した.しかし、統計的に独立な 変数を用いてデータを表現したところ、観測変数そのも のでは見えない構造が出現した: Fig. 7 (b) に示す通り, IC2(水溶液成分)によりデータが東西半球に大別される ことが分かった.この構造を地理的空間にマッピングし たものが Fig.8(a) であり、比較的単純な東西半球構造の 存在が示唆される. Dupré and Allègre (1983) は、インド 洋の海洋玄武岩が大西洋(および太平洋東縁の一部)の 玄武岩とは異なる特徴をもつことを示した. Hart (1984) はこれを拡張し、南太平洋にも同様の異常があり、南半 球に存在するこれらの異常を「Dupal anomaly」と総称し た. 両地域の特異性は、Fig.8(a) にも表れているが、南 北半球ではなく、むしろ東西半球分割が卓越する. これ は,既に指摘した問題点,すなわち,地球全体の同位体 比等値線が, 主に Zindler et al. (1982) のコンパイルした わずか 71 のデータセットに基づいて描かれている (Hart, 1984) ことにも起因している.

東半球のマントルが IC2 の正値、すなわち水溶液成分 に富むことは、何を表しているのだろうか. 東西半球は、 およそ日付変更線を境とする (Fig. 8 (a)). 日付変更線は, 人の住む陸域と人口の少ない海域のおよそ境界に設定さ れ、大まかには陸半球と海半球の境ともいえる. 観測 データの IC2 値に関する分散は、東半球が西半球に比べ て、相対的に水溶液成分に富むようになってからの年代 を反映し、3億年~9億年程度と推定されている (Iwamori and Nakamura, 2015). その時代, 東半球には Rodinia, Gondwana, Pangea と呼ばれる超大陸が存在し (e.g., Scotese, 2004; Li et al., 2008), それらに向かって集中していた沈 み込みにより、超大陸下マントルが水溶液成分に富むよ うになったと推定される (Iwamori and Nakamura, 2015). Iwamori and Nakamura (2012) は、およそ 2.5 億年前以降、 Pangea が分裂し、現在の大陸配置に至ってもなお、当時 の「水溶液に富む領域」があまり分布を変えていないよ うにみえることを指摘した. これはリソスフェアの動き と、玄武岩のソース領域であるマントルアセノスフェア の動きがデカップルしていること、および大陸移動がア

セノスフェアに起源をもつスーパープルームによる「引 きずり」によって起こっているのではなく、リソスフェ アの相互作用(例えば、沈み込みによる力)によって起 こっていることを示していると解釈されている(Iwamori and Nakamura, 2012).一方、大陸・超大陸を含むマント ル対流のシミュレーション(アナログ物質を用いた流体 実験および数値シミュレーション)からは、大陸移動の 原動力は、プルームやマントルによる「引きずり」が重 要との結果も得られており(Yanagisawa and Hamano, 2003; Zhong *et al.*, 2007; Yoshida and Hamano, 2015)、原動力の 推定には一層の検証が必要である.

マントルの地球化学的東西半球構造は、それぞれの半 球領域内に産する火成岩は、そのテクトニックセッティ ング(海嶺,海洋島,島弧,大陸)によらず,IC2(水溶 液成分)に関して同様の性質を示す(Fig.6とFig.8(a)). 定量的制約は難しいものの, MORB が比較的浅所のマン トルを代表し、OIB がより深部からもたらされるプルー ムに由来するとすれば、浅部も深部も IC2 の正負が一致 することになる. MORB と OIB の組成差を,同じソー ス(溶融領域よりも小さな不均質を万遍なく含む plumpudding あるいは marble-cake mantle) を異なる深さで融 解させることにより、説明できるとするモデルも提出さ れている: 深部溶融では、融点の低いパイロクシナイト (リサイクルする地殻物質に対応)のみが溶融して「メル ト成分」に富む OIB を生産する一方、より浅くまで断熱 上昇することで融点の高いペリドタイトも融解し、「メ ルト成分」に比較的乏しい MORB を生産しうる (Ito and Mahoney, 2005). この場合,かならずしも MORB と OIB が浅部と深部のマントルをサンプリングしていることに はならないが, (1) 厚いリソスフェアに阻まれ, 深部溶 融が起こっているハワイでは、「メルト成分」に乏しい玄 武岩(OIBとしては例外的に IC1 が負値を示す)が主体 であり、Ito and Mahoney (2005) のモデルでは説明できな いこと (Iwamori and Nakamura, 2015), (2) 仮に, plumpudding/marble-cake mantle が普遍的であっても(その場 合,ハワイは例外となる),地球を三分する構造を生むた めには、マントル深部までを含むグローバルな機構が必 要であると考えられる.

Fig. 8 (b) は、内核の地震波速度構造を示す. Tanaka and Hamaguchi (1997) により内核半球構造の存在が指摘 されて以降,いくつかの異なる地震学的手法により、そ の存在が繰り返し検証されてきた (*e.g.*, Niu and Wen, 2001; Cao and Romanowicz, 2004; Oreshin and Vinnik, 2004; Deuss *et al.*, 2010; Waszek *et al.*, 2011). 近年の稠密 な内核速度構造のマッピングと、マントルの IC2 (水溶 液成分)の分布を比較すると、そのパターンが酷似して





- Fig. 8. East-west hemispherical distributions of (a) IC2 (aqueous fluid component) derived from mantle isotopic compositions, and (b) the relative seismic velocity of the inner core, after Iwamori and Nakamura (2015). In (a), for each basalt location, the variability is shown by the size of the color-coded symbols (smaller for the higher IC2 values). Polynesian Islands are enclosed by the grayishcircle. In (b), the color coding represents differential travel time residuals, ranging from -1.3 s (dark blue) to +1.3 s (dark red), after Waszek *et al.* (2011). The central longitude of this map is 160° E.
- 図 8. 東西半球構造を示す地図: (a) マントル同位体組成から求められた IC2 (水溶液成分), (b) 内核の 地震波速度構造 (Iwamori and Nakamura, 2015 より). (a) において, それぞれの玄武岩データ地点にお いて複数のデータが存在する場合, IC2 の値に応じてプロット円の半径を変えて多様性を表現してい る (IC2 の値が高い (=赤い) ほど, 半径が小さい). ポリネシア (南太平洋) は灰色円で囲んで示し ている. (b) は相対的な走時残差を示し, -1.3 秒 (濃い青) から +1.3 秒 (濃い赤) に対応する (Waszek *et al.*, 2011). 図の中央は 160° E である.

いることがわかる:日付変更線付近を境界とし,いずれ も東西に分かれ,IC2の高い(=水溶液成分に富む)東半 球マントルと,地震波速度が速い内核東半球の分布が良 い一致を示すのである (Iwamori and Nakamura, 2015). Fig. 8 (b) の構造は,内核の浅い部分 (外核-内核境界面 からの深度<90 km 以下)を示すが,東西半球構造は内



- Fig. 9. Recycling model for top-down hemispherical dynamics with two overlapping differentiation processes (melting and dehydration/hydration reactions) and focused subduction beneath the super-continent (modified from Iwamori and Nakamura, 2015). Irregular streaks represent recycling 'melt component (IC1>0)', which are accumulated near the base of the convective system, resulting in IC1 variations. These streaks then ascend due to thermal instability to form plumes at ocean islands. The horizontally divided blue and orange regions represent those depleted in and those enriched in the 'aqueous fluid component', respectively, resulting in IC2 variations.
- 図 9. 「Top-down hemispherical dynamics」の循環モデル(Iwamori and Nakamura, 2015 を改変). 2 種類の物 質分化過程(溶融,脱水-加水反応)および超大陸への沈み込みの集中を伴う.不規則な形状の筋は循 環する「メルト成分に富む物質(IC1>0)」を表し、対流システムの底に沈積し,IC1の多様性の原因と なる.これらの物質は、自己発熱してプルームを発生し、海洋島玄武岩(OIB)を生む.水平方向に分 割された青と橙の領域は、「水溶液成分に乏しい領域(IC2<0)」と「富む領域(IC2>0)」を表す.

核の深部(深度~850 km)まで存在するという結果 (Oreshin and Vinnik, 2004)や,深度とともに東西半球の 境界が少しずつずれており,内核のスーパーローテー ションに対応するのではないかという主張(Waszek et al., 2011)もあり,内核の内部構造についてさらに研究が 進められている.また,内核がどのようにして速度の違 いや異方性をもちうるのか,その素過程やメカニズムに 関する研究も進められており(Aubert et al., 2008; Alboussiere et al., 2010; Monnereau et al., 2010),それらの 背景となる「半球構造を生み出す地球全体のダイナミク ス」が要請されている.

以上の観測と解析を総合し, Fig.9のような「Top-down hemispherical dynamics」が提案された (Iwamori and Nakamura, 2015): 2.5~9 億年前の間,主に東半球に分布していた複 数の超大陸に向かっての沈み込みと親水成分の集中がお こり,東半球マントルでの高い IC2 が獲得されるに至っ た. 沈み込みの集中は,マントル化学組成の改変ととも に,冷却の効果ももたらした.金属からなる核は,岩石 からなるマントルに比べると熱容量が小さく (*e.g.*, Buffet *et al.*, 1996),マントルへの排熱がその構造やダイ ナミクスに大きく影響する.東半球マントルの冷却は, 外核の速いロール状対流を介して速やかに内核に伝わ り,内核東半球でより効率的な冷却・結晶化がおこり, 速い地震波速度構造を生む (Aubert *et al.*, 2008). すなわ ち,地球表層の大陸配置と沈み込みの集中が,マントル の長波長対流パターン・温度分布を生み,その分布構造 が核にまで影響を及ぼすという「情報の top-down 伝達」 による hemispherical dynamics が働いている可能性があ る.

このような top-down のダイナミクスは、2 章で述べた マントル対流の大きな特徴、すなわち、冷却による表面 付近での浮力(向きを考慮すれば沈降力)の生成が、地 球全体の対流と熱輸送を支配し、核や CMB からの熱輸 送に伴う浮力生成は、それよりずっと小さいことと調和 的である.また、既に述べたコア-マントル相互作用の 化学的証拠に乏しいことや、¹⁴²Nd/¹⁴⁴Nd から推定される hidden reservoir(地球形成初期に形成され CMB 付近に沈 積している可能性がある;Boyet and Carlson, 2005)、現在 観測される ULVZ(地球形成初期以来のマグマオーシャ ンの名残である可能性がある;Labrosse *et al.*, 2007)など は、いずれも、CMBの境界層が激しくは剥離せず、マン トル対流に取り込まれていないことを示唆し、top-down ダイナミクスのシナリオと矛盾しない、そうだとすれ ば、地球全体の営みを解きほぐす鍵は、表層付近の構造 やダイナミクスにある.実際,地震や火山噴火など,大 きなエネルギー解放や変動は地表付近に顕著であり,硬 いプレートと弱いプレート境界の共存が引き起こすプ レートテクトニクス,大陸の生成と離合集散,リソスフェ アとアセノスフェアの実体と関係性といった,古くから の,しかし未解決の問題の重要性があらためて浮き彫り となる.これらの問題に対し,新しい手法や概念に基づ き取り組んで初めて,地球ダイナミクスの全容が明らか になるであろう.

6. まとめ

本稿では、地球内部において、量的に最も重要といえ るマントルとその対流運動・物質分化に焦点をあて、ま ず基礎的性質とその帰結として予想される構造やダイナ ミクスについて述べた.地球は、表面冷却が卓越する系 であり、内部から強く加熱されて駆動されているのでは なく、表層付近での密度不均質がマントル対流の主要動 力源となっていることを示した.このことは、地震波ト モグラフィーの結果とも調和的である、次いで、諸観測 からマントル対流の実相がどの程度制約されるかについ て、レビューを行った、特に、物理的現象としての対流 運動と, その結果として起こる元素分別・物質輸送との 関係を取り上げ、地表に噴出した玄武岩を、地球内部の 組成を探るツール(地球化学プローブ)として用いる研 究例について述べた. それらの結果, マントルが同位体 組成上、東西半球に分割されており、その分布が、内核 の地震波速度構造と幾何学的に酷似すること、および表 層の大陸分布が、マントル-中心核の構造やダイナミク スを支配しているのではないか、という仮説が紹介され た.

第3章で述べたように、プレートの実体とその運動の 原動力や仕組みは、プレートテクトニクス理論の誕生か ら50年近くたった今日もまだ謎が多い.また、「硬いプ レート」と「柔らかいプレート境界」がなぜ共存するの か、その機構については、水の効果が大きいと予想はさ れるが (e.g., Bercovici, 1998; Seno and Kirby, 2014), その 実態は未解明である、大陸の離合集散の機構は、計算機 シミュレーションにより理解が進みつつあるものの、ま だ恣意的なモデルセットアップなしに、マントル対流の 自然な地表表現として再現することはできていない. 従って,超大陸とマントル対流との熱的・力学的相互作 用の実体も、その先の課題として残されている. さらに は、大陸そのものの形成・発達過程は、初期条件(地球 形成過程および冥主代)の直接的証拠が乏しいことを差 し引いても、大きくコンセンサスを欠いている (e.g., Fig. 1 of Rino et al., 2004).

本稿で述べられた解釈や仮説の正否に関わらず,これ らの問題に取り組み,地球全体の構造やダイナミクスの 実相に迫るには、多様な情報や概念の組み合わせ(それ らをくまなくまとめることは筆者の力の全く及ぶところ ではないが)を必要とすることは、疑いのないことであ ろう.分析技術や計算機の発達により,統計的手法が有 効な多次元ビッグデータの蓄積やインバージョン,デー タ同化など、今後ますます定量化や融合が進み、地球が なぜ生命を育むユニークな惑星たりえたのか、また未来 の姿はどうなるのかに迫ることを期待したい.

謝 辞

本稿の内容の多く,特に地球化学プローブと半球構造 については中村仁美博士,吉田晶樹博士,中川貴司博 士,中久喜伴益博士,田中聡博士,大林政行博士,末 次大輔博士との共同研究に基づいています.また,中 久喜伴益博士には,マントル対流の基礎から応用まで, 幅広くお教え頂きました.ここに感謝致します.また, 原稿の審査・改訂過程において,多くの有益なコメント (適切な文献の示唆を含む)を頂いた石塚治博士,下田 玄博士および匿名の査読者に感謝致します.最後に, 本稿執筆の機会を与えて下さった火山学会 60 周年記念 事業委員会に深く感謝いたします.

引用文献

- Albarède, F. (2009) Geochemistry: An Introduction. Cambridge Univ. Press, Cambridge, 342 p.
- Alboussiere, T., Deguen, R., Melzani, M. (2010) Meltinginduced stratification above the Earth's inner core due to convective translation. *Nature*, **466**, 744–747.
- Allègre, C. J. (1982) Chemical geodynamics. *Tectonophysics*, **81**, 109–132.
- Allègre, C. J. (1997) Limitation on the mass exchange between the upper and lower mantle: the evolving convection regime of the Earth, *Earth Planet. Sci. Lett.*, **150**, 1–6.
- Allègre, C. J. and Turcotte, D. L. (1986) Implications of a twocomponent marble-cake mantle. *Nature*, **323**, 123–127.
- Allègre, C. J., Hamelin, B., Provost, A. and Dupré, B. (1987) Topology in isotopic multispace and origin of themantle chemical heterogeneities. *Earth Planet.Sci. Lett.*, **81**, 319– 337.
- Andersen, M. B., Elliott, T., Freymuth, H., Sims, K. W. W., Niu, Y. and Kelley, K. A. (2015) The terrestrial uraniumisotope cycle. *Nature*, **517**, 356–359, doi: 10.1038/nature 14062.
- Aubert, J., Amit, H., Hulot, G. and Olson, P. (2008) Thermochemical flows couple the Earth's inner core growth to mantle heterogeneity. *Nature*, 454, 758–762.
- Bercovici, D. (1998) Generation plate tectonics from lithosphere-mantle flow and void-volatile self-lubrication. *Earth Planet. Sci. Lett.*, **154**, 139–151.

- Bercovici, D. and Karato, S. (2003) Whole-mantle convection and the transition-zone water filter. *Nature*, **425**, 39-44.
- Bird, P. (2003) An updated digital model of plate boundaries. *Geochem. Geophy. Geosy.*, 4, 1027, doi: 10.1029/2001GC 000252.
- Brandon, A. D. and Walker, R. J. (2005) The debate over coremantle interaction. *Earth Planet. Sci. Lett.*, 232, 211–225.
- Boyet, M. and Carlson, R. W. (2005) ¹⁴²Nd evidence for early (> 4. 53 Ga) global differentiation of the silicate Earth. *Science*, **309**, 576–581, doi: 10.1126/science.1113634.
- Buffett, B. A., Huppert, H. E., Lister, J. R. and Woods, A. W. (1996) On the thermal evolution of the Earth'score. J. Geophys. Res., 101, 7989–8006. doi: 10.1029/95JB03539.
- Bunge, H. -P., Richards, M. A. and Baumgardner, J. R. (1996) The effect of depth dependent viscosity on the planform of mantle convection. *Nature*, **379**, 436–438.
- Cabral, R. A., Jackson, M. G., Rose-Koga, E. F., Koga, K. T., Whitehouse, M. J., Antonelli, M. A., Farquhar, J., Day, J. M. D. and Hauri, E. H. (2013) Anomalous sulphur isotopesinplume lavas reveal deep mantlestorage of Archaean crust. *Nature*, **496**, 490–493.
- Cande, S. C. and Leslie, R. B. (1986) Late Cenozoic Tectonics of the Southern Chile Trench. J. Geophys. Res., 91, 471– 496.
- Cao, A. and Romanowicz, B. (2004) Hemispherical transition of seismic attenuation at the top of the Earth's innercore. *Earth Planet. Sci. Lett.*, **228**, 243–253.
- Chauvel, C., Goldstein, S. L. and Hofmann, A. W. (1995) Hydration and dehydration of oceanic crust controls Pb evolution in the mantle. *Chem. Geol.*, **126**, 65–75.
- Christensen, U. R. and Yuen, D. A. (1985) Layered convection induced by phase transition. J. Geophys. Res., 90, 10291– 10300.
- Christensen, U. R.and Hofmann, A. W. (1994) Segregation of subducted oceanic crust in the convecting mantle. J. Geophys. Res., 99, 19867–19884.
- Connolly, J. A. D. (2005) Computation of phase equilibria by linear programming: a tool for geodynamic modeling and its application to subduction zone decarbonation. *Earth Planet. Sci. Lett.*, 236, 524–541.
- Davies, G.F. (1999) Dynamic earth: plates, plumes, and mantle convection. Cambridge Univ. Press, Cambridge, 472 p.
- Davies, G. F. (2002) Stirring geochemistry in mantle convection models with stiff plates and slabs. *Geochim. Cosmochim. Acta*, 66, 3125–3142.
- DeMets, C., Gordon, R.G. and Argus, D.F. (2010) Geologically current plate motions. *Geophys. J. Int.*, 181. 1–80, doi: 10.1111/j.1365–246X.2009.04491.x.
- Deuss, A., Irving, J. and Woodhouse, J. (2010) Regional variation of inner core anisotropy from seismic normal mode observations. *Science*, **328**, 1018–1020.
- Dupré, B. and Allègre, C. J. (1983) Pb-Srisotope variation in Indian Ocean basalts and mixing phenomena. *Nature*, 303, 142–146.
- Forte, A. M. and Mitrovica, J. X. (2001) High ViscosityDeep Mantle Flow and Thermochemical StructureInferred From

Seismic and Geodynamic Data. Nature, 410, 1049-1056.

- French, S. W. and Romanowicz, B. (2015) Broad plumes rooted at the base of the Earth's mantle beneath major hotspots. *Nature*, 525, 95–99.
- Fukao, Y., Obayashi, M. and Nakakuki, T. (2009) Stagnant slab: Areview. Ann. Rev. Earth Planet. Sci., 37, 19-46.
- Gerya, T. V. and Yuen, D. A. (2003) Rayleigh-Taylor instabilities from hydration and melting propel 'cold plumes' at subduction zones. *Earth Planet. Sci. Lett.*, **212**, 47–62.
- Ghiorso, M. S., Hirschmann, M. M., Reiners, P. W. and Kress, V. C. (2002) The pMELTS: A revision of MELTS for improved calculation of phase relations and major element partitioning related to partial melting of the mantle to 3 GPa. *Geochem. Geophy. Geosy.*, 3. doi: 10.1029/2001GC000217.
- Gurnis, M. (1988) Large-scale mantle convection and the aggregation and dispersal of su- percontinents. *Nature*, 332, 695–699.
- Hager, B. H. (1984) Subducted slabs and the geoid: Constraints on mantle rheology and flow. J. Geophys. Res., 89, 6003– 6016.
- Hager, B. H. and O'Connell, R. J. (1978) Subduction zone dip angles and flow driven by plate motion. *Tectonophysics*, 50, 111–133.
- Hager, B. H. and Clayton, R. W. (1989) Constraints on the structure of mantle convection using seismic observations, flow models, and the geoid, In *Mantle Convection; plate tectonics and global dynamics* (Peltier, R. W. ed), 657–763. Gordon and Breach Science Publishers, New York.
- Hanan, B.B. and Graham, D.W. (1996) Lead and helium isotope evidence from oceanic basaltsfor a common deep source of mantle plumes. *Science*, **272**, 991–995.
- Hanyu, T. *et al.* (2014) Isotope evolution in the HIMU reservoir beneath St. Helena: Implications for the mantle recycling of U and Th. *Geochim. Cosmochim. Acta*, 143, 232-252, doi: 10.1016/j.gca.2014.03.016.
- Hart, S.R. (1984) A large-scale isotopeanomaly in the Southern Hemisphere mantle. *Nature*, **309**, 753–757.
- Hart, S. R., Hauri, E. H., Oschmann, L. A. and Whitehead, J. A. (1992) Mantle plumes and entrainment: isotopic evidence. *Science*, 256, 517–520.
- Hawkesworth, C. and Scherstén, A. (2007) Mantle plumes and geochemistry. *Chem. Geol.*, 241, 248–263.
- Hebert, L. B., Antoshechkina, P., Asimow, P. D. and Gurnis, M. C. (2009) Emergence of a Low-Viscosity Channel in Subduction Zones Through the Coupling of Mantle Flow and Thermodynamics. *Earth Planet. Sci. Lett.*, **278**, 243– 256.
- Hernlund, J. W., Thomas, C. and Tackley, P. J. (2005) A doubling of the post-perovskite phase boundary and structure of the Earth's lowermost mantle. *Nature*, 434, 882–886.
- Hirose, K. (2007) Discovery of post-perovskite phase transition and the nature of D["] layer. In *Post-perovskite: the last mantle phase transition* (Hirose, K., Brodholt, J., Lay, T. and Yuen, D. eds), 19–35. *Geophys. Monogr.*, **174**, Am. Geophys. Union, 10.1029/174GM04.
- Hoffman, N. R. A. and McKenzie, D. P. (1985) The destruction of chemical heterogeneities by differential fluid motions

during mantle convection. Geophys. J. R. Astr. Soc., 82, 163-206.

- Hofmann, A. W. (1997) Mantle geochemistry: the message from oceanic volcanism. *Nature*, 385, 219–229.
- Hofmann, A. W. (2003) Samplingmantle heterogeneity through oceanic basalts: isotopes and trace elements. In *Treatise on Geochemistry vol. 2* (Carison, R. W. ed), 61–101. Elsevier Pergamon, Oxford; Amsterdam; Tokyo.
- Hofmann, A. W. and White, B. (1982) Mantle plumes from ancient oceanic crust. *Earth Planet. Sci. Lett.*, 57, 421–436.
- Hofmann, A. W. and Stanley, R. H. (2007) Another nail in which coffin? *Science*, **315**, 39–40, doi: 10.1126/science. 315.5808.39c.
- Honda, S. (1995) A simple parameterized model of Earth's thermal history with the transition from layered to whole mantle convection. *Earth Planet. Sci. Lett.*, **131**, 357–369.
- 本多 了 (1997) マントルダイナミクス II-力学. 「岩波 講座地球惑星科学 10: 地球内部ダイナミクス」, 73-121. 岩波書店, 東京.
- Hyvärinen, A., Karhunen, J. and Oja, E. (2001) Independent Component Analysis. John Wiley & Sons, New York, 481 p.
- Ikemoto, A. and Iwamori, H. (2014) Numerical modeling of trace element transportation in subduction zones: implications for geofluid processes. *Earth Planet. Space*, 66: 26, doi: 10.1186/1880-5981-66-26.
- Ishii, M. and Tromp, J. (1999) Normal-mode and free-air gravity constraints on lateral variations in velocity and density of the Earth's mantle. *Science*, 285, 1231–1236.
- Ito, G. and Mahoney, J.J. (2005) Flow and melting of a heterogeneous mantle: 1. Method and importance to the geochemistry of ocean island and mid-ocean ridge basalts. *Earth Planet. Sci. Lett.*, 230, 29–46.
- Iwamori, H. (1998) Transportation of H₂O and melting in subduction zones. *Earth Planet. Sci. Lett.*, 160, 65–80.
- 岩森 光 (2002) 地球の熱収支と熱史. 「地球環境調査計 測事典 第1巻」(竹内 均監修), 648-653. フジ・テク ノシステム, 東京.
- Iwamori, H. and Albarède, F. (2008) Decoupled isotopic record of ridge and subduction zone processes in oceanic basalts by independent component analysis. *Geochem. Geophy. Geosy.*, 9, doi: 10.1029/2007GC001753.
- Iwamori, H., Albarède, F. and Nakamura, H. (2010) Globalstructure of mantle isotopichet- erogeneity and its implications for mantle differentiation and convection. *Earth Planet. Sci. Lett.*, 299, 339–351.
- Iwamori, H. and Nakamura, H. (2012) East-west mantle geochemical hemispheres constrained from Independent Component Analysis of basalt isotopic compositions. *Geochem. J.*, **46**, e39-e46.
- Iwamori, H. and Nakamura, H. (2015) Isotopic heterogeneity of oceanic, are and continental basalts and its implications for mantle dynamics. *Gondwana Res.*, 27, 1131–1152, doi: 10.1016/j.gr.2014.09.003.
- Jacobsen, S. B. and Wasserburg, G. J. (1979) The mean age of mantle and crustal reservoirs. J. Geophys. Res., 84, 7411– 7427, doi: 10.1029/JB084iB13p07411.

- 唐戸俊一郎 (2000) レオロジーと地球科学,東京大学出版会,東京,251 p.
- Karato, S. (2012) On the origin of the asthenosphere. *Earth Planet. Sci. Lett.*, **321 (322)**, 95–103.
- Karato, S. and Jung, H. (2003) Effects of pressure on hightemperature dislocation creep in olivine. *Philosoph. Mag.*, 84, 401–414.
- Kawakatsu, H., Kumar, P., Takei, Y., Shinohara, M., Kanazawa, T., Araki, E. and Suyehiro, K. (2009) Seismic evidence for sharp lithosphere-asthenosphere boundaries of oceanic plates. *Science*, **324**, 499–502.
- Kellogg, L. H., Hager, B. H. and van der Hilst, R. D. (1999) Compositional Stratification in the Deep Mantle. *Science*, 283, 1881–1884.
- Kellogg, J.B., Jacobsen, S.B. and O' Connell, J. (2007) Modeling lead isotopic heterogeneity in mid-ocean ridge basalts. *Earth Planet. Sci. Lett.*, 262, 328–342.
- Komiya, T. (2004) Material circulation model including chemical differentiation within the mantle and secular variation of temperature and composition of the mantle. *Phys. Earth Planet. Inter.*, **146**, 333–367.
- Labrosse, S., Hernlund, J.W. and Coltice, N. (2007) A crystallizing dense magma ocean at the base of the Earth's mantle. *Nature*, **450**, 866–869.
- Lay, T. and Garnero, E.J. (2004) Core-mantle boundarystructures and processes. In *The State of the Planet: Frontiers and Challenges in Geophysics* (Sparks, R. S. J. and C. J. Hawkesworth, C. J. eds), 25–41. *Geophys. Monogr.*, **150**, Amer. Geophys. Union, Washington D. C., doi: 10. 1029/150GM04.
- Lay, T. and Garnero, E. J. (2007) Reconciling the postperovskite phase with seismological observations of lowermost mantle structure. In *Post-perovskite : the last mantle phase transition* (Hilrose, K., Brodholt, J., Lay, T. and Yuen, D. eds), 120–153. *Geophys. Monogr.*, **174**, Am. Geophys. Union, doi: 10.1029/174GM11.
- Lay, T., Hernlund, J. and Buffett, B. A. (2008) Core-mantle boundary heat flow. *Nat. Geosci.*, 1, 25–32, doi: 10.1038/ ngeo.2007.44.
- Lee, C. -T. A., Luffi, P., Höink, T., Li, J., Dasgupta, R. and Hernlund, J. (2010) Upside-down differentiation and generation of a 'primordial' lower mantle. *Nature*, **463**, 930– 933, doi: 10.1038/nature08824.
- Li, Z. X. *et al.* (2008) Assembly, configuration, and break-up history of Rodinia: a synthesis. *Precambrian Res.*, 160, 179–210.
- Maruyama, S., Santosh, M. and Zhao, D. (2007) Superplume, supercontinent, and post-perovskite: Mantle dynamicsand anti-plate tectonics on the Core-Mantle Boundary. *Gondwana Res.*, 11, 7–37.
- 松本淳子・竹広真一 (1999), 大陸プレートの影響により 引き起こされるマントル対流の水平セルサイズ, なが れマルチメディア, http://www2.nagare.or.jp/mm/99/ takehiro/index_ja.htm.
- McKenzie, D.P. (1967) Some remarks on heat flow and gravity anomalies. J. Geophys. Res., 72, 6261–6273.
- Mckenzie, D.P., Roberts, J.M. and Weiss, N.O. (1974)

Convection in the earth's mantle: towards a numerical simulation. J. Fluid Mech., 62, 465–538.

- McKenzie, D. and Bickle, M.J. (1988) The volume and composition of melt generatedby extension of the lithosphere. J. Petrol., 29, 625–679.
- Meibom, A. and Anderson, D. L. (2003) The statistical upper mantle assemblage. *Earth Planet. Sci. Lett.*, 217, 123–139.
- Minster, J. B., Jordan, T. H., Moinar, P. and Haines, E. (1974) Numerical modeling of instantaneous plate tectonics. *Geophys. J. Royal Astron. Soc.*, 36, 541–576.
- Monnereau, M., Calvet, M., Margerin, L. and Souriau, A. (2010) Lopsided growth of Earth's inner core. *Science*, **328**, 1014–1017.
- Montelli, R., Nolet, G., Dahlen, F. A., Masters, G., Engdahl, E. R. and Hung, S. -H. (2004) Finite-frequency tomography reveals a variety of plumes in the mantle. *Science*, 303, 338–343.
- Morris, J. D. and Hart, S. R. (1983) Isotopic and incompatible element constraints on the genesis of island arc volcanics from Cold Bay and Amak Island, Aleutians, and implications for mantle structure. *Geochim. Cosmochim. Acta*, 47, 2015–2030, doi: 10.1016/0016-7037 (83) 90217-X.
- Nakakuki, T., Sato, H. and Fujimoto, H. (1994) Interaction of the upwelling plume with the phase and chemical boundary at the 670 km discontinuity: Effects of temperature-dependent viscosity. *Earth Planet. Sci. Lett.*, **121**, 369–384, doi: 10. 1016/0012–821X (94) 90078–7.
- Nakagawa, T., Tackley, P. J., Deschamps, F. and Connolly, J. A. D. (2009) Incorporating self-consistently calculated mineral physics into thermochemical mantle convection simulations in a 3-D spherical shell and its influence on seismic anomalies in Earth's mantle. *Geochem. Geophy. Geosy.*, **10**, doi: 10.1029/2008GC002280.
- Nakagawa, T., Tackley, P. J., Deschamps, F. and Connolly, J. A. D. (2012) Radial 1-D seismic structures in the deep mantle in mantle convection simulations with self-consistently calculated mineralogy. *Geochem. Geophy. Geosy.*, 13, doi: 10.1029/2012GC004325.
- Nakagawa, T., Nakakuki, T. and Iwamori, H. (2015) Water circulation and global mantle dynamics: Insight from numerical modeling. *Geochem. Geophy. Geosy.*, 16, 1449–1464, doi: 10.1002/2014GC005701.
- Niu, F. and Wen, L. (2001) Hemispherical variations in seismic velocity at the top of the Earth's inner core. *Nature*, **410**, 1081–1084.
- Ohta, K., Hirose, K., Lay, T., Sata, N. and Ohishi, Y. (2008) Phase transitions in pyrolite and MORB at lowermost mantle conditions: Implications for a MORB-rich pile above the coremantle boundary. *Earth Planet. Sci. Lett.*, **267**, 107– 117, doi: 10.1016/j.epsl.2007.11.037.
- Oldenburg, D. W. and Brune, J. N. (1972) Ridge Transform Fault Spreading Pattern in Freezing Wax. *Science*, **178**, 301–304.
- O'Nions, R. K., Evensen, N. M. and Hamilton, P. J. (1979) Geochemical modeling of mantle differentiation and crustal growth. J. Geophys. Res., 84, 6091–6101, doi: 10.1029/JB 084iB11p06091.

- Oreshin, S. I. and Vinnik, L. P. (2004) Heterogeneity and anisotropy of seismic attenuation in the inner core. *Geophys. Res. Lett.*, **31**, doi: 10.1029/2003GL018591.
- Oversby, V. M. and Ringwood, A. E. (1971) Time of formation of the Earth's core. *Nature*, 234, 463–465.
- Porcelli, D. and Halliday, A. N. (2001) The core as a possible source of mantle helium. *Earth Planet. Sci. Lett.*, **192**, 45– 56.
- Powell, R. and Holland, T.J.B. (1988) An internally consistent thermodynamic dataset with uncertainties and correlations: 3: application methods, worked examples and a computer program. J. Metamorphic Geol., 6, 173–204.
- Ricard, Y., Doglioni, C. and Sabadini, R. (1991) Differential rotation between lithosphere and mantle: a consequence of lateral mantle viscosity variations. *J. Geophys. Res.*, 96, 8407–8415.
- Rino, S., Komiya, T., Windley, B. F., Katayama, I., Motoki, A. and Hirata, T. (2004) Major episodic increases of continental crustal growth determined from zircon ages of river sands; implications for mantle overturns in the Early Precambrian. *Phys. Earth Planet. Int.*, **146**, 369–394.
- Ritsema, J., Deuss, A., van Heijst, H. J. and Woodhouse, J. H. (2011) S40RTS: a degree- 40 shear-velocity model for the mantle from new Rayleigh wave dispersion, teleseismic traveltime and normal-mode splitting function measurements. *Geophys. J. Int.*, **184**, 1223–1236, doi: 10.1111/j. 1365–246X.2010.04884.x.
- Rudnick, R. L. and Gao, S. (2003) Composition of the continental crust. In *The Crust* (Rudnick, R. L. ed), 1–64. *Treatise on Geochemistry*, **3**, Elsevier, Amsterdam, doi: 10. 1016/B0–08–043751–6/03016–4.
- Rudge, J.F., McKenzie, D. and Haynes, P.H. (2005) A theoretical approach to understanding the isotopic heterogeneity of mid-ocean ridge basalt. *Geochim. Cosmochim. Acta*, 69, 3873–3887.
- Rudge, J. F. (2006) Mantle pseudo-isochrons revisited. *Earth Planet. Sci. Lett.*, **249**, 494–513.
- Schmeling, H. (2006) A model of episodic melt extraction for plumes. J. Geophys. Res., 111, doi: 10.1029/2004JB003423.
- Schubert, G., Turcotte, D.L. and Olson, P. (2001) Mantle convection in the Earth and planets. Cambridge Univ. Press, Cambridge, 940 p.
- Scotese, C. R. (2004) A continental drift flipbook. J. Geol., 112, 729–741.
- Seno, T. and Kirby, S. H. (2014) Formation of plate boundaries: The role of mantle volatilization. *Earth-Sci. Rev.*, 129, 85–99.
- Stracke, A., Hofmann, A. W. and Hart, S. R. (2005) FOZO, HIMU, and the rest of the mantle zoo. *Geochem. Geophy. Geosy.*, 6, doi: 10.1029/2004GC000824.
- Suetsugu, D. *et al.* (2009) South Pacific mantle plumes imaged by seismic observation on islands and seafloor. *Geochem. Geophy. Geosy.*, **10**, Q11014, doi: 10.1029/2009GC002533.
- Tackley, P. J. (2000) Mantle convection and plate tectonics: toward an integrated physical and chemical theory. *Science*, 288, 2002–2007.
- Tackley, P.J. (2008) Layer cake or plum pudding? Nat.

Geosci., 1, 157-158.

- Tackley, P. J., Stevenson, D. J., Glatzmaier, G. A. and Schubert, G. (1993) Effects of an endothermic phase transition at 670 km depth in a spherical model of convection in the Earth's mantle. *Nature*, **361**, 699–704.
- Takamasa, A., Nakai, S., Sahoo, Y., Hanyu, T., Tatsumi, Y. (2009) W isotope compositions of oceanic islands basalts from French Polynesia and their meaning for core-mantle interaction. *Chem. Geol.*, **260**, 37–46.
- Takeuchi, N. (2007) Whole mantle SH velocity model constrained by waveform inversion based on three-dimensional Born kernels. *Geophys. J. Int.*, **169**, 1153–1163.
- Takeuchi, N. (2012) Detection of ridge-like structures in the Pacific Large Low-Shear- Velocity Province. *Earth Planet. Sci. Lett.*, **319–320**, 55–64.
- Tanaka, S. and Hamaguchi, H. (1997) Degreeone heterogeneity and hemispherical variation of anisotropy in the inner core from PKP (BC)-PKP (DF) times. J. Geophys. Res., 102, 2925–2938.
- The KamLAND Collaboration (2011) Partial radiogenic heat model for Earth revealed by geoneutrino measurements. *Nat. Geosci.*, 4, 647–651, doi: 10.1038/ngeo1205.
- Toramaru, A., Takazawa, E., Morishita, T. and Matsukage, K. (2001) Model of layering formation in a mantle peridotite (Horoman, Hokkaido, Japan). *Earth Planet. Sci. Lett.*, 185, 299–313.
- Ueki, K. and Iwamori, H. (2013) Thermodynamic model for partial melting of peridotite by system energy minimization. *Geochem. Geophy. Geosy.*, 14, 342–366, doi: 10.1029/2012 GC004143.
- Ueki, K. and Iwamori, H. (2014) Thermodynamic calculations of the polybaric melting phase relations of spinel lherzolite. *Geochem. Geophy. Geosy.*, **15**, 5015–5033, doi: 10.1002/ 2014GC005546.
- Waszek, L., Irving, J. and Deuss, A. (2011) Reconciling the hemispherical structure of Earth's inner core with its superrotation. *Nat. Geosci.*, 4, 264–267.
- Watanabe, K., Ohtani, E., Kamada, S., Sakamaki, T., Miyahara, M. and Ito, Y. (2014) The abundance of potassium in the Earth's core. *Phys. Earth Planet. Inter.*, 237, 65–72, doi: 10.1016/j.pepi.2014.10.001.
- White, W. M. (1985) Sources of oceanic basalts: radiogenic isotopic evidence. *Geology*, **13**, 115–118.

- White, D.B. (1988) The planforms and onset of convection with a temperature-dependent viscosity. J. Fluid Mech., 191, 247–286.
- Woodhead, J. (2015) Mixing it up in the mantle. *Nature*, **517**, 275–276.
- Workman, R. K. and Hart, S. R. (2005) Major and trace element composition of the depleted MORB mantle (DMM). *Earth Planet. Sci. Lett.*, 231, 53–72.
- Xu, W., Lithgow-Bertelloni, C., Stixrude, L. and Ritsema, J. (2008) The effect of bulk composition and temperature on mantle seismic structure. *Earth Planet. Sci. Lett.*, **275**, 70–79, doi: 10.1016/j.epsl.2008.08.012.
- Yanagisawa, T. and Hamano, Y. (2003) Experimental study of the transition time of convection patterns and its application to the Wilson cycle. *Proc. Japan Acad.*, **79**, Ser. B, 99–104.
- Yoshida, M. (2013) Mantle temperature under drifting deformable continents during the supercontinent cycle. *Geophys. Res. Lett.*, 40, 681–686, doi: 10.1002/GRL.50151.
- Yoshida, M. and Hamano, Y. (2015) Pangea breakup and northward drift of the Indian subcontinent reproduced by a numerical model of mantle convection. *Scientfic Rep.*, 5, doi: 10.1038/srep08407.
- Yoshioka, S. and Naganoda, A. (2010) Effects of trench migration on fall of stagnant slabs into the lower mantle. *Phys. Earth Planet. Inter.*, **183**, 321–329.
- Zhao, D. (2007) Seismic images under 60 hotspots: Search for mantle plumes. *Gondwana Res.*, 12, 335–355.
- Zhong, S., Zhang, N., Li, Z. X. and Roberts, J. H. (2007) Supercontinent cycles, true polar wander, and very longwavelength mantle convection. *Earth Planet. Sci. Lett.*, 261, 551–564.
- Zindler, A., Jagoutz, E. and Goldstein, S. (1982) Nd, Sr and Pb isotopic systematics in a three-component mantle: a new perspective. *Nature*, **298**, 519–523.
- Zindler, A., Staudigel, H. and Batiza, R. (1984) Isotope and trace element geochemistry of young Pacific seamounts: implications for the scale of upper mantle heterogeneity. *Earth Planet.Sci. Lett.*, **70**, 175–195.
- Zindler, A. and Hart, S. R. (1986) Chemical geodynamics. Ann. Rev. Earth Planet. Sci., 14, 493–571.

(編集担当 石塚 治)