# <sup>特集「日本における衝突研究の軌跡」</sup> クレータサイズ頻度分布からさぐる月惑星表面 の地質進化

# 諸田 智克<sup>1</sup>, 平田 成<sup>2</sup>

2015年6月1日受領, 査読を経て2015年7月13日受理.

(要旨) 月惑星表面のクレータの数密度は表面の形成年代推定に広く用いられる.また,クレータのサイズ と数密度の関係,つまりクレータサイズ頻度分布から表層地質の物理特性や層厚についての情報を読み解く ことが可能である.近年,小惑星探査機「はやぶさ」や月周回衛星「かぐや」の成功によって,膨大な量の高 解像度画像データを取得することに成功し,日本におけるクレータ統計研究が花開きつつある.本稿では, 月惑星表面におけるクレータのサイズ頻度分布の調査から月や小惑星における地質過程,物理過程に関して, どのような情報が,どのように読み解かれるかを解説するとともに,「はやぶさ」や「かぐや」で得られた筆 者らの科学成果を紹介する.

# 月惑星表面におけるクレータの 統計研究

一般に固体惑星や衛星の表面では、古い地域ほど宇 宙空間に露出した時間が長いことから、多くの天体衝 突を経験しており、そのため多くのクレータが存在す る.一方で若い地域ではクレータは相対的に少ないと 考えられる.このような簡単な考え方に基づき、単位 面積あたりのクレータ個数(クレータ数密度)から、そ の地域の年代を見積もる方法をクレータ年代学と呼ぶ [1,2].クレータ年代学は、画像データから年代決定が できるといった簡便さのため、岩石試料の放射年代と のキャリブレーションがなされている月のみでなく、 火星や金星や水星、小惑星や氷衛星などの画像データ が得られているすべての固体天体に広く用いられ、多 くの成果をあげている。

クレータ統計からえられる情報は月惑星表面の年代 だけではない.形成されるクレータのサイズと形状は, 衝突速度や角度,表面の物理特性や構造などで異なる. また,一度形成されたクレータは表面の様々な地質プ ロセスによって変形・消去される.しかも、変形・消 去を受けるクレータのサイズはそれを引き起こす地質 プロセスの規模に依存する.よって、クレータのサイ ズと数密度の関係、つまりクレータサイズ頻度分布の 形状には、そのような衝突環境や表層地質の状態・構 造、その時間変化についての情報が様々なかたちで残 されている[3].

約10年前までは日本におけるクレータの統計研究 は、海外の探査データに頼っていたために、明らかに 欧米に遅れをとっていた、しかし近年の小惑星探査機 「はやぶさ」や月周回衛星「かぐや」の成功によって、 膨大な量の高解像度画像データを取得することに成功 し、日本におけるクレータ統計研究が花開きつつある。 本稿では「はやぶさ」や「かぐや」で得られた筆者らの 科学成果の紹介をとおして、月惑星表面におけるクレ ータのサイズ頻度分布の調査から月や小惑星における 地質過程、物理過程に関して、どのような情報が、ど のように読み解かれるか、について解説する。

# 月面の標準クレータサイズ頻度 分布の導出

1960年代に入り、ルナオービター計画によって月 の全球の画像データが取得され、また、サーベイヤー

<sup>1.</sup> 名古屋大学大学院環境学研究科

<sup>2.</sup> 会津大学コンピュータ理工学部

morota@eps.nagoya-u.ac.jp



図1:(a)月の様々な領域で観測されたクレータのサイズ頻度分布. 点線はクレータ数密度の経験的な平衡状態(ここではN(≥D)=0.045D<sup>2</sup>を採用した[5])を示す.(b)アポロ15号サイトのサイズ頻度分布に重なる ようにそれぞれを平行移動させた分布. 曲線は標準サイズ頻度分布を示す. 比較のために, 点線で-2 と-3.5のベキ数のベキ乗則を示す. Neukum et al. [3]のデータを使用した.

計画,アポロ計画らの着陸探査によって,一部の領域 で高解像度の画像データが取得された. それらのデー タを用いて、多くの研究者が月面の様々な領域におい てクレータの形状や統計を調査してきた。月面のクレ ータ統計研究における最初のステップは月面につくら れるクレータの「標準的な」サイズ頻度分布を調査す ることであった[e.g., 3-5]. 特にNeukumらのグループ は様々な年代の領域において、広いサイズ範囲のクレ ータに対してサイズ頻度分布を調査し、月面クレータ の標準サイズ頻度分布(クレータ生成関数, crater production functionとも呼ぶ)の導出に成功している [2,3]. 一般に, 観測されるクレータサイズ頻度分布に 標準サイズ頻度分布をフィッティングして年代情報が 得られるし、また、標準サイズ頻度分布からの形のズ レを検出して、その地域固有の地質過程の解読を行う ことから、標準サイズ頻度分布の導出過程を理解して おくことは、この後の議論の助けとなる、そのため、 近年の探査データによる成果を紹介する前に、この章 ではまずどのようにして月面の標準クレータサイズ頻 度分布が得られてきたかについて解説する.

月面のクレータ記録から月でつくられるクレータの 標準サイズ頻度分布を広いサイズ範囲で導出すること は、実はそう簡単なことではない、その理由はクレー タの飽和, または平衡と呼ばれる現象と関係する. 一 般に、月や惑星、小惑星の表面のクレータ数密度は表 面が形成されてからの時間とともに増加するが、ある レベルに達すると生成されるクレータ数と消去される クレータ数が等しくなり、それ以上はクレータ数密度 が増加しなくなる、これをクレータ数密度の平衡状態 と呼ぶ.経験的に、月面で平衡状態に達した領域のク レータサイズ(D)と数密度(N)の関係はN(>D) $\infty D^{-2}$ に従うことが知られている[6]. 大部分のクレータサ イズ範囲において、月面クレータのサイズ頻度分布の 傾きは-2よりも急勾配であるため、小さいクレータ ほど早くにクレータ平衡状態に達する. クレータ平衡 に達しているサイズ範囲ではクレータの消去が起きて

いるため、そのサイズ範囲の分布は月でつくられたク レータのサイズ頻度分布形状が失われてしまっている。 そのため、そのサイズ範囲の分布は標準クレータサイ ズ頻度分布の導出に用いることができない。

図1aはNeukumらによって調べられた月面の様々 な領域におけるクレータサイズ頻度分布である。衝突 盆地(一般に直径300 km以上の衝突クレータを衝突 盆地と呼ぶ)のフロアやリングなどの古い領域(>38 億年)は多くのクレータが作られており、その分、大 きいクレータも存在する.しかし、直径1 kmより小 さいクレータはクレータ平衡の状態に達してしまって いる。一方、40から30億年の年代を持つ海の領域は 数百m以下のクレータが平衡状態となっており,過 去10億年間につくられた若いクレータのフロアやエ ジェクタブランケットではクレータ平衡は数十m以 下のクレータで起こっている。このように表面年代に よって、つくられたクレータのサイズ頻度分布の形状 を残しているサイズ範囲は異なっている. そこで Neukumらは重複しているサイズ範囲を使って、互い の分布が重なるようにそれぞれの分布を縦方向に平行 移動させてみた、そうするとすべての分布は1つの曲 線上にのることが分かった(図1b). Neukumらはこ の曲線を11次多項式で表現しており、これが月面の 標準クレータサイズ頻度分布として約40年たった現 在でも広く用いられている[2]. 観測領域の年代によ って計測されたクレータサイズ範囲に偏りがあるとは いえ、このように広い年代範囲のサイズ頻度分布が同 一の関数型で表せるとこは驚きである. この結果から Neukumらは過去40億年間に月に衝突してきた天体 のサイズ頻度分布や衝突速度は大きく変化しなかった と考えている.

標準サイズ頻度分布をみて分かるように、月面クレ ータのサイズと頻度の関係は限られたサイズ範囲にお いてはおおよそベキ乗則の関係が成り立っている. 直 径約5 km以上のクレータでは-2のベキ数を持つ. この傾きは、地球や月に衝突する可能性のある地球近 傍小天体のサイズ頻度分布の傾きとおおよそ一致して いることから、衝突天体のサイズ頻度分布を反映して いると考えられる[7,8]. 一方、直径5 km以下のクレ ータはより大きな傾きを持っていることが知られてお り、そのベキ数は-3から-4の間である. この急勾 配の原因として、クレータが形成されたときに放出さ れた破片が再び月面に衝突してできる二次クレータが 混入している可能性や[9-11],衝突天体のサイズ頻度 分布そのものが急勾配となっている可能性[12]などが 考えられているがいまだ決着はついていない.

## 3.「かぐや」の成果

我々は「かぐや」地形カメラデータを用いて月の海 や衝突盆地においてクレータカウンティングを行って きた.そして観測されたクレータサイズ頻度分布と月 面の標準サイズ頻度分布の比較から,月で起こった地 質活動についての興味深い情報を得ている.本節では その科学成果を紹介する.

#### 3.1 火成活動史復元への応用

火成活動は地球型惑星で最も共通にみられる地質活動の一つであり、マグマ噴出のタイミングと噴出量の 関係は天体内部の熱進化を制約する重要な情報である. 我々は月におけるマグマ活動の歴史の復元を目指して、 月の海でクレータサイズ頻度分布の計測を進めてきた. それによって得られたマグマ噴出の年代学的成果につ いては諸田[13]ですでに詳しく述べているため、ここ では溶岩流の層構造に関する知見について解説する.

これまで我々は過去に高解像度データが不足してい た月の裏側の海,活動が長く続いていたと考えられて いた表側の嵐の大洋・雨の海地域を中心に調査を進め てきた[14-17].特に,月の裏側と表側の海の被覆面積 の違い,すなわち月の二分性の原因を考える上で鍵と なる月の裏側北半球最大の海であるモスクワの海につ いては詳細なクレータサイズ頻度分布計測を行ってい る[15].

モスクワの海は月の裏側にある直径445 kmの Moscoviense盆地のフロアを埋める海である.分光デ ータからモスクワの海は少なくとも4つの地質ユニッ トに分類される(図2)[18]. 図3は4つの溶岩流ユニッ トと Moscoviense盆地のフロアにおいて計測されたク レータサイズ頻度分布である. これをみると Mosocoviense盆地のフロアのサイズ頻度分布はおお よそ41億年の等時曲線(41億年の年代に対応するクレ ータ数密度を持つ標準クレータサイズ頻度分布)にの っていることから,盆地の形成は41億年前に起こっ たことがわかる. また,南にある溶岩流ユニットIm



図2: モスクワの海のカウンティング領域と地質ユニット[18].



図3: モスクワの海の各ユニットのクレータサイズ頻度分布.曲線はNeukum[2]のクレータ年代学モデル,標準クレータサイズ頻度分布から算出される等時曲線を示す. Morota et al. [15]のデータより作成.

のサイズ頻度分布は溶岩流ユニットの中で最も大きな 切片を持ち,39億年の等時曲線にのっていることから, モスクワの海で起こった最古のマグマ噴出は少なくと も39億年前以前であったことがわかる.しかし他の 溶岩流ユニットのサイズ頻度分布は月面の標準サイズ 頻度分布とは異なる複雑な形状を示している.モスク ワの海の北西に位置する溶岩流ユニットIltmのサイ ズ頻度分布は,直径1.3 km以上においては37億年の 年代に一致するが,1 km以下の分布は35億年の年代 を示す.同様にモスクワの海の東側に位置する溶岩流 ユニットEhtmのサイズ頻度分布は, 直径1 km以上 では35億年の年代を示しているが, 0.8 km以下では 26億年の年代に一致する. 誤差は大きいが, 直径2 km以上ではIltmユニットと同様に37億年の年代を示 しているようにも見える. また, モスクワの海の東側 に位置するKomarovクレータを埋める溶岩流ユニッ ト Ikmは, Iltmユニットの1 km以下の分布と同様に 35億年の年代を示している.

このようにサイズ範囲によって異なる年代を示すサ イズ頻度分布をどのように解釈すればよいであろう か?具体的に我々がどのように解釈したかを述べる前 に、月面のマグマ噴出による表面の再更新がクレータ サイズ頻度分布にどのように影響すると考えられるか について説明する.図4のようにまず溶岩流1が表面 を覆い、その後に時間をおいてから新たなマグマ噴出 が起こり、溶岩流1の上に溶岩流2が形成されたとする. 溶岩流1の形成後、溶岩流1の表面には多くのクレー タが形成されたが、溶岩流2の形成によって選択的に 小さいクレータは埋没し隠され、相対的に大きいクレ ータは完全には埋没せずに残った.このようなことが 起こると、表面のクレータのサイズ頻度分布には特徴 的な「折れ曲がり」が生じる(図4).

このようにクレータサイズ頻度分布から表面の再更 新が観測されると、その履歴に関しての様々な情報を 読み解くことができる.溶岩流2によって消去されな かった相対的に大きいクレータは溶岩流1の噴出後に 作られたもののすべてが残されていることから、その



図4: クレータサイズ頻度分布へのマグマ噴出の影響.(左)溶岩流1が表面を覆った後,天体衝突によって表 面にクレータが形成される.その後,新たなマグマ噴出(溶岩流2)によってそれまでにつくられたクレー タのうち選択的に小さいもののみが覆い隠される.さらにその後にクレータが形成される. (右)その結果として観測されるクレータサイズ頻度分布には特徴的な折れ曲がりが作られる.

サイズ頻度分布の切片の値から溶岩流1の形成年代が 決定でき,溶岩流2によって完全に消去されたクレー タのサイズ範囲の分布の切片からは溶岩流2の噴出年 代が決定できる(図4).また,溶岩流がクレータを覆 い隠すためには溶岩流の厚さがクレータのリム高より 大きいことが条件であるため,サイズ頻度分布で折れ 曲がりが起こっているクレータサイズ,つまり消去が 起こった最大クレータのサイズから溶岩流2の層厚が 推定できる.

我々はこのような複数回の溶岩流の噴出による表面 再更新でモスクワの海のクレータサイズ頻度分布の折 れ曲がりがつくられていると考えた。その場合、溶岩 流ユニットIltmの噴出年代は直径1 km以下のサイズ 範囲におけるサイズ頻度分布から35億年前と見積も られる. また, 直径1.3 km以上の分布からその下層 には37億年前に噴出した溶岩流が隠されていると考 えられる.同様にユニットEhtm表面の溶岩流は0.8 km以下の分布から26億年前に噴出したと推定され、 直径1 km以上の分布から、その下には35億年の年代 をもつ溶岩流が存在していることがわかる。ユニット Iltmの表面とユニットEhtmの下層の年代が一致して いることから、Iltmの表面を覆っている溶岩流が Ehtmの下に広がっていることが推定される.また, IltmとEhtmの表面を覆う溶岩流の厚さは、クレータ の直径とリム高の経験的な関係から[19]. それぞれ 50 mと40 mと見積もられる.

溶岩流の厚さが推定できると、表面積を掛けること



図5:モスクワの海におけるマグマ噴出率の時間変化. モスク ワの海全体の厚さはマグマによって部分的に埋没したク レータのリム高から600 ~ 1000kmと見積もられることか ら [15],最下層のユニットImを構成する溶岩流の厚さを見 積もっている.

で噴出量が算出できる.図5は各層の体積を噴出間隔 で割って算出した平均のマグマ噴出率の時間変化を示 す.モスクワの海ではマグマ噴出率が40億年前から 26億年前にかけて1/100に減少してきたことがわかる. このマグマ噴出率の減少は,月内部のマグマ生成率の 減少,つまりは月マントルの冷却過程を反映している. 月の熱史シミュレーション研究との比較を通して,さ らに研究を進めているが,これ以上の議論は本論文の 主題からはずれるので割愛する.

#### 3.2 衝突盆地放出物の厚さ推定への応用

惑星表面上で起こる表面再更新はマグマ噴出だけで



図6: Hertzsprung盆地のフロアで計測されたクレータサイス頻度分布.(a) Orientale盆地のフロアのクレー タサイズ頻度分布との比較.(b)各衝突盆地からの放出物の厚さと堆積年代を考慮して模擬したクレー タサイズ頻度分布(実線)との比較.

はなく、天体衝突によるクレータ形成と、それに伴う 放出物の堆積もその要因である.一般に直径300 km 以上のクレータを衝突盆地と呼び、このような巨大衝 突によるクレータ形成過程の理解は初期の月惑星の構 造や熱進化を理解する上で重要である.特に衝突盆地 の放出物は広範囲にわたって月表面を覆い、水平方向 の表層物質の混合を引き起こした.衝突盆地の放出物 の厚さや分布の理解はリモートセンシングやサンプル リターン試料の物質科学的な情報を解釈する上で欠か せない.

当初,我々は月の初期の天体衝突の歴史の復元を目 指して,「かぐや」地形カメラデータを用いて月の裏 側の衝突盆地上でクレータカウンティングを行ってい た[13]. 図6は月裏側北半球にあるHertzsprung盆地 のフロアにおいて計測されたクレータのサイズ頻度分 布である.観測されたサイズ頻度分布の直径7 km以 下の範囲では41億年の等時曲線に沿っているが,直 径2 km以下の分布は38.4億年の等時曲線と一致して

おり、先のモスクワの海の例と同様に表面再更新と思 われる特徴的な折れ曲がりが発見された. この Hertzsprung盆地のフロアでは溶岩流は存在していな いため、表面再更新の原因としてマグマ噴出は考えら れない. 別の原因として考えられるのが他の衝突盆地 からの放出物による表面再更新である. Hertzsprung 盆地よりも後に形成された衝突盆地は複数存在するた め、それらからの放出物の飛来は複数回起こったと考 えられる. 折れ曲がりが起こるクレータサイズは放出 物の総厚を反映しており、直径2 km以下のクレータ サイズ頻度分布の切片は最後の放出物の堆積年代を反 映していると予想される. 実際に、月面で最も若い盆 地であるOrientale盆地の上で計測されるクレータサ イズ頻度分布と比較すると[17]、Orientale盆地上のサ イズ頻度分布は38.4億年の等時曲線に沿っており、 Hertzsprung盆地で起こったと考えられる最後の表面 再更新の年代と合致している(図6a).

クレータからの距離と放出物厚の関係は次元解析と

表1:Hertzsprung盆地における各衝突盆地からの放出物の厚さ.

	衝突盆地				
	Orientale	Imbrium	Serenitatis	Others	計
形成年代 [億年] [2]	38.4	39.1	3.98	_	
一時クレータ直径 [km]	212.8	472.6	340.1	_	
Hertzsprungとの距離 [km]	1191	3272	4177	_	
放出物厚さ [m]	50.6	113.4	31.1	2.9	198.2

10<sup>0</sup> (a) emprical saturation 10 ŧ ĮĮ 相対クレータ 頻度R 10 10 10-4 10<sup>-5</sup> 10 100 1000 10<sup>-3</sup> (b) N(>D)∝D<sup>-2</sup> [\_\_] 単位面積当たりの累積個数 10-4 ŦŦŦ 10-6 10<sup>-6</sup> 10 100 1000 クレータ直径 [m]

図7:小惑星イトカワのクレータ候補地形のサイズ頻度分布. Hirata et al.[23]のデータを(a)相対サイズ頻度分布プロッ ト(R-plot)と,(b)累積サイズ頻度分布プロットの二種類 の形式で示す.クレータ候補地形リストで確度クラス1-4 の全てを直径ビンサイズの倍率は√2倍でプロットした. R-plotにおける相対サイズ頻度の計算方法は CATWG [22] による.R-plotにはクレータ数密度の経験的平衡レベルを, 累積サイズ頻度分布プロットにはベキ乗則における傾き-2 のライン(平衡状態のラインではないことに注意)を追記し ている.イトカワのクレータ候補地形のサイズ頻度分布は 累積サイズ頻度分布プロットで全て傾き-2よりも勾配が小 さいため、R-plotでは左下がりにプロットされている.

実験にもとづいて[20]得られている.衝突盆地の層序 関係は知られているので[21],それぞれの衝突盆地の 上に,それよりも若い盆地からの放出物がどれだけ堆 積しているかはその放出物厚モデルを用いて推定でき る(表1).それによりその場所でいつの時代にどれだ けのサイズ以下のクレータが消失したかを算出するこ とができ,それから最終的なクレータサイズ頻度分布 形状をシミュレートすることが可能である.これを実 際に観測されるサイズ頻度分布と比較を行ったところ (図6b),次元解析にもとづく放出物厚モデルで観測 されたサイズ頻度分布形状を非常に良く再現できるこ とが分かった.この結果は,観測されたサイズ頻度分 布の折れ曲がりが他の衝突盆地からの放出物による表 面再更新によってつくられたことを強く支持するだけ ではない.室内衝突実験から得られた放出物のスケー リング則が数百kmスケールの実際の衝突現象に適用 可能であることも意味している.

衝突盆地の放出物厚が次元解析と実験にもとづくス ケーリング則でよく説明できることがわかった. それ により,月面の衝突盆地の放出物によって引き起こさ れた水平・垂直方向の表層混合の程度を定量評価でき るようになった.現在その検討を進めており,今後の 課題としたい.

## 4. 「はやぶさ」の成果

月以外の天体に対し探査機が送り込まれるようにな ると、それらの天体表面でもクレータが重要な地形要 素であることが明らかになった.これにより、月にお ける研究で培われてきたクレータ年代学をはじめとす るさまざまなクレータ統計の概念が他の天体にも適用 されるようになっている.月以外の天体でクレータ統 計を考える際には、岩石試料の放射年代とのキャリブ レーションが現時点では月以外の天体では行えないこ と、クレータを生成する衝突現象の発生頻度・クレー タ生成効率・消失速度が天体毎に異なることを考慮す る必要がある.本章では、小惑星探査機「はやぶさ」 の結果得られた小惑星イトカワにおけるクレータ統計 に関する科学的成果を紹介する.

さて、本論に入る前に、クレータサイズ頻度分布の プロット形式について簡単に述べておきたい、小惑星 のクレータサイズ頻度分布を図示する際に、他の天体 で一般に用いられている累積サイズ頻度分布プロット の代わりに相対サイズ頻度分布プロット(以下Rplot)という形式のグラフがよく用いられている.双 方の形式は古くから並行して用いられていたものであ り、同じクレータ統計データからいずれの形式のプロ ットでも作成することができる[22]. これらが対象天 体毎に使い分けられるようになったのは、主に使用す るプロットが異なる研究グループが、それぞれの天体 の研究に関わっていた影響もあるのではないかと考え られる.しかし、R-plot形式はクレータサイズ頻度を 微分的に表現し、さらに累積サイズ頻度分布の場合に 生じる左上がりのトレンドを規格化(累積サイズ頻度 分布プロットで傾きが-2となるデータをR-plotでプ ロットすると傾きは0となる)しているため、クレー タサイズ頻度分布の細かな形状を表現するのには適し ている.本稿において、前章までは累積サイズ頻度分 布プロットのみを取り扱っていたため、特にプロット 形式について明示を行わなかったが、本章においてプ ロット形式の差異が問題になる場合はこれを明示する こととしたい.

#### 4.1 小惑星イトカワの衝突地形とクレータ統計

2005年9月に小惑星探査機「はやぶさ」が小惑星イ トカワにランデブーを行い、多数の画像データを取得 することに成功した. Hirata et al. [23]では「はやぶさ」 が取得した画像を用いて、イトカワ表面の衝突地形の サーベイを行っている. 画像を一見したところでは, イトカワ表面には他の天体で普遍的・典型的に観察さ れるお椀型の単純クレータは存在しないように見える が、画像データと小惑星形状モデルの詳細な解析によ り、衝突クレータの可能性のある準円形の凹地形が存 在することが明らかになった. これらのクレータ候補 地形は以下の特徴を持つ;(1)円形度が典型的な衝突 クレータに比べて悪い。(2)深さ-直径比が非常に小さ い、(3)内部が細粒の土砂で覆われている場合がある、 (4) リムの盛り上がりがほとんどない、(5) 断面の方向 によっては完全な凹地形ではない場合がある,(6)リ ム周辺の物質のアルベドが高くなっている場合がある. 他の小惑星で観測されている衝突地形と共通する特徴 もある一方、イトカワ特有の要素も存在する、イトカ ワの衝突地形がこのような特異な特徴を持っているの は、低重力環境であること、イトカワ表層がボルダー 層に覆われていること、表面の重力ポテンシャルの変 化が大きく、高地から低地への物質移動が全球的によ く発達していることなどが影響していると考えられて いる。また、イトカワ自体のサイズに匹敵する大きな クレータ候補地形も多く、地表面の曲率がクレータ形 成プロセスに影響を与える可能性も指摘されている。 典型的クレータから大きく異なる形状を持つ一部の凹 地形は、イトカワ上で起きた衝突現象で形成されたク レータではない可能性(非衝突起源地形の誤認や、イ トカワ母天体表面に存在していた地形の残存物である 可能性を含む)もあることを考慮して、Hirata et al.

[23]では発見されたクレータ候補地形について、衝突 クレータとしての確度の分類を行ったうえでクレータ (候補地形)統計としてまとめている.これを累積と相 対、二種類の形式でサイズ頻度分布プロットとして図 示したものが図7である.

図7を,前章までで示した月の場合と比較して見る と、いくつかの特徴があることがわかる、累積サイズ 頻度分布プロットでは最大クレータ(候補地形)以下. 全体にサイズ頻度の傾きが常に-2より緩やかになっ ていること、さらに直径10 m以下ではプロットはほ ぼ水平になっている. これはこのサイズ範囲に属する クレータが極めて少ないことを意味する. 同様の傾向 はR-plotでも見て取ることができる.先に述べた通り、 累積サイズ頻度分布の傾きが-2のとき, R-plotの傾 きは0となるよう規格化が行われているため、イトカ ワのサイズ頻度分布はR-plotでは常に右下がりとなっ ている. また. R-plot は微分的であり. サイズビンご とのクレータ頻度を示しているので、直径10 m以下 のクレータ数の減少が、直径5-10 mと5 m以下の二 段階で起きているように見えることもわかる. これは 累積サイズ頻度分布プロットでは判別しにくく, Rplotを用いる利点がよく現れている.

このサイズ頻度分布は何を意味しているのだろう か? まず考えられるのは小クレータの数え落としで あるが,「はやぶさ」のイトカワ観測時の典型的な画 像分解能は0.7 m/pixelであり,一般には直径10 m以 上のクレータを同定するのに不足はない.イトカワの 表面の約80%は多数のボルダーに覆われているため, ボルダーの作る凹凸にクレータが紛れて同定をしにく くなる可能性はあるが,残り20%の表面は細粒の土 砂に覆われた滑らかな表面であり,この地域でもクレ ータの欠乏が生じていることは説明できない.

次に、クレータを作るインパクタのサイズ頻度分布 を反映したものであるという可能性を検討してみる. 典型的な軌道進化のタイムスケールから考えて、イト カワはある程度の期間メインベルト小惑星として存在 し、その後現在の近地球型小惑星としての軌道に移行 したと考えられている[24-26].メインベルト小惑星の クレータ生成頻度は近地球型小惑星のそれに比べて3 桁ほど大きいと考えられているので[26]、イトカワ表 面のクレータのほとんどは、イトカワがメインベルト 小惑星だった期間に他のメインベルト小惑星との衝突 により形成されたものと考えてよい.イトカワ表面の クレータを作った小さいサイズ(直径10 m以下)のメ インベルト小惑星の頻度分布は直接観測することは困 難であるが,一般的にはより大きいサイズ範囲からほ ぼ同じベキ乗則(累積サイズ頻度のベキにして約-2.7)が成り立っていると考えられている[26].しかし 一方で,Yarkovsky効果による天体軌道の変化は,天 体サイズが小さくなるとより効率的に働くため,小サ イズの小惑星がより効果的にメインベルトから除去さ れるという機構が働いている可能性もあり,議論の余 地は残っているかもしれない.

さらにイトカワの表層環境にクレータ欠乏の原因を 求める考え方もある.まず、イトカワ表面のボルダー 層では、衝突のエネルギーはまず個々のボルダーの破 壊に消費されるため、細粒のレゴリス層に対する衝突 よりもクレータ生成効率が悪くなるというアイデアが 提案されている[23].ボルダー層がインパクタに対す る装甲であるかのように振る舞うと考えることから、 この効果は装甲効果(armoring effect)と呼ばれている. 装甲効果の定量的評価を行った室内実験では、少なく とも低速度衝突では顕著にクレータ生成効率が落ちる ことが示されている[27].しかし、高速度域での衝突 実験では装甲効果によるクレータ生成効率の変化は見 いだせなかった、という報告もある[28].イトカワで 本当に装甲効果が働いているかはまだよくわかってい ない.

最後に、クレータ生成時に他のクレータが消去され る効果も考慮する必要がある、月の場合、クレータか ら発生する放出物による周囲の埋め立てや、衝突で励 起された振動によって生じる水平方向の物質移動によ って、次第にクレータの地形特徴が劣化して最終的に 消滅するプロセスが働いていることが知られている. 重力が弱い小惑星では、月に比べて地表に再落下す る放出物の量は減少するため、放出物の埋め立て影響 は小さくなる.しかし.衝突励起振動によって天体表 面に働く加速度の効果は低重力下でより顕著になる. 月の場合は振動の伝搬する範囲はごく限られているが、 小惑星では振動が天体全体に伝搬し、地表の全域で重 力加速度を超える大きさの加速度が表面の粒子に加わ り、物質移動とそれに伴う地形の劣化が起きる可能性 がある.小天体における衝突励起振動による地形劣化 効果のことを特にseismic shakingと呼んでいる. こ



図8:小惑星イトカワのクレータ候補地形のサイズ頻度分布 (R-plot形式)をseismic shakingの効果を考慮したクレータ 生成・消滅モデルでフィットした例.3本のほぼ重なる曲 線はそれぞれ表面年代0.25,0.75,1.5億年におけるモデル サイズ頻度分布(等時曲線)である(曲線右端に付けられた 灰色点の左から順).Michel et al. [26]のFig.5を引用.

の現象はNEAR-Shoemaker によって明らかになった 小惑星エロスのクレータのサイズ頻度分布を説明する ために注目されるようになった.エロスもイトカワ同 様,小サイズのクレータが予想より欠乏している. Richardson et al. [29]は,エロスのクレータサイズ頻 度分布を説明できる seismic shaking効果のモデルを 構築した. 直径70-100 km以下の小惑星ではこの全球 的な振動伝搬の効果が働くと見積もられている.

#### Seismic shakingを考慮したイトカワ表面 年代と表面地形進化史の推定

Michel et al. [26]は, Richardson et al. [29]の seismic shakingモデルをもとに, Hirata et al. [23]に よるイトカワ表面の衝突地形のサーベイの結果得られ たクレータ(候補地形)統計データのモデリングを試み た. この研究では, seismic shakingとクレータ放出 物の埋め立てによるクレータ消失過程と, 一般的なベ キ乗則によるクレータ生成スケーリング則とインパク タ数密度モデルによるクレータ生成が考慮されている が,小サイズインパクタの欠乏や装甲効果は考慮され ていない. また,得られたモデルクレータサイズ頻度 分布曲線を観測と比較して,クレータ年代学による表 面年代の推定を試みている.

図8に結果の一例を紹介する. 三種類(表面年代0.25, 0.75, 1.5億年)のモデルクレータサイズ頻度分布(等時 曲線)は、いずれも直径100 m以下のクレータが欠乏 するイトカワの観測結果をよく再現している. しかし、 どの表面年代を仮定しても観測結果を再現できるとい うことは、このサイズ範囲においてseismic shaking 効果を考慮した場合のクレータサイズ頻度分布はほぼ 平衡状態にあることと、観測された頻度分布曲線全体 のモデルによる再現性を基準とした表面年代の決定 (これが月などで一般に行われているクレータ年代学 の手法である)を行うことができないことを意味して いる、実際、この研究における結論として示されてい るイトカワの推定表面年代(重力支配域でのクレータ 生成スケーリング則の不確定性を考慮した数値範囲と して0.75-10億年)は、直径100 m以上のごく狭いサイ ズ範囲(イトカワで観測されている最大のクレータ候 補地形の直径(短軸径)は134 mである)での再現性で 判断されている.極めて数の少ないサンプルを基準と した年代推定になっているため、モデルの不確定性と は別に、大きな統計的な誤差も含まれている可能性が あることは認識しておく必要がある.

さて、イトカワで観測されたクレータサイズ頻度分 布の特徴として、直径100m以下での連続的なクレー タの欠乏に加えて、直径10m以下でさらなるクレー タ数の減少が見られることは既に述べた. このサイズ 範囲ではseismic shakingを考慮したモデルでも、観 測結果を再現できていない. この点に関して、Michel et al. [26]はいくつかの仮説を提示している. まず. このサイズ範囲ではモデルでは考慮に入れていなかっ た装甲効果によるクレータ生成効率の低下が生じてい る可能性、そして、直径10m以下のクレータを全て 消失させるような全球規模での地質イベントをイトカ ワが経験した可能性である.後者で想定されるイベン トとして、(1)メインベルト小惑星から近地球型小惑 星への軌道遷移、(2)YORP効果による自転状態の変 化と天体構造の再構成、(3)イトカワの頭部パーツと 胴部パーツの衝突合体が挙げられている. (1)では、 メインベルト小惑星から近地球型小惑星への軌道遷移 はメインベルト領域でのある程度の規模の衝突によっ て起き、この衝突によって小サイズのクレータが全て 消失したと考える. (2)と(3)は、イトカワがRubble-Pile天体であり、全体形状が頭部と胴部の二大ブロッ クに分かれていることから発想されている. YORP効 果は天体の自転を加速、あるいは減速させるように働 くが、全体が複数のブロックで構成されるRubble-Pile天体の場合には自転速度の変化に対応したブロッ

ク構成の再配置を起こす可能性がある、このとき、表

層物質は大きく移動するので、小地形が消失したと考 えるのが(2)のシナリオである.(3)はブロック構成の 再配置が衝突現象によって引き起こされたと考えるも のである.

以上,小惑星探査機「はやぶさ」による観測結果に もとづく小惑星イトカワのクレータ統計についての知 見を紹介した.一読してお分かりの通り,観測結果の 解釈にはまだ議論の余地が多く残されているのが現状 である.「はやぶさ」以前の月や他の小惑星への探査 で得られていた知識は、「はやぶさ」による観測結果 の理解をある程度まで助けてくれる.しかし、イトカ ワのようなサイズの小天体への探査は「はやぶさ」が 初めてであり、微小天体におけるクレータ形成を含む さまざまな地質プロセスが、過去の知識の延長だけで は容易には理解しがたいこともまた明らかになったと いえる.

## 5. まとめ

本稿では「かぐや」や「はやぶさ」データを用いたク レータ統計研究の紹介を通して、月惑星表面の地質進 化過程や物理過程を読む解く上でのクレータサイズ頻 度分布計測の有効性について解説してきた.これまで 述べてきたように、近年、様々な天体の高空間分解能 画像の蓄積が進んでおり、クレータ年代研究の対象は 小領域・若い領域へと移行しつつある.それによって、 小スケールのクレータ統計に寄与する地質学・物理学 過程のすべてを我々が把握できていないことが明らか となっており、当該研究の重要性はますます増してい る.

### 謝 辞

本論文で紹介した成果は.多くの「かぐや」と「はや ぶさ」のサイエンスメンバーとの共同研究によるもの です.査読者である本田親寿氏からは本稿を改善する 上で,非常に有益なコメントをいただきました.長谷 川ゲストエディターには本稿の執筆機会を頂きました. 心より感謝します.

## 参考文献

- [1] Hartmann, W.K., 1970, Icarus 13, 299.
- [2] Neukum, G., 1983, Meteoritenbombardement und Datierung planetarer Oberflächen (Munich: Ludwig-Maximilians-Univ.).
- [3] Neukum, G. et al., 1975, The Moon 12, 201.
- [4] Baldwin, R.B., 1971, Icarus 14, 36.
- [5] Hartmann, W.K., 1971, Icarus 15, 410.
- [6] Gault, D.E., 1970, Radio Sci. 5, 273.
- [7] Werner, S.C. et al. 2002, Icarus 156, 287.
- [8] Strom, R.G. et al., 2005, Science 309, 1847.
- [9] Namiki, N. and Honda, C., 2003, Earth Planets Space 55, 39.
- [10] McEwen, A.S. and Bierhaus, E.B., 2006, Annu. Rev. Earth Planet. Sci. 34, 535.
- [11] Hirata, N. and Nakamura, A.M., 2006, J. Geophys. Res. 111, doi:10.1029/2005JE002484.
- [12] Werner, S.C., 2005, Ph.D. dissertation, Free University, Berlin, Germany.
- [13] 諸田智克, 2011, 遊星人 20, 324.
- [14] Haruyama, J. et al., 2009, Science 323, 905.
- [15] Morota, T. et al., 2009, Geophys. Res. Lett. 36, doi:10.1029/2009GL040472.
- [16] Morota, T. et al., 2011, Earth Planet. Sci. Lett. 302, 255.
- [17] Cho, Y. et al., 2012, Geophys. Res. Lett. 39, doi:10.1029/2012GL051838.
- [18] Kramer, G.Y. et al., 2008, J. Geophys. Res. 113, doi:10.1029/2007JD009168.
- [19] Pike, R.J., 1977, in Impact and Explosion Cratering, edited by Roddy, D.J. et al., pp. 489, Pergamon, New York.
- [20] Housen, K.R., 1983, J. Geophys. Res. 88, 2485.
- [21] Wilhelms, D.E., 1987, The geologic history of the Moon, U.S. Geol. Surv. Prof. Pap.
- [22] Crater Analysis Techniques Working Group (CATWG), 1979, Icarus 37, 467.
- [23] Hirata, N. et al., 2009, Icarus 200, 486.
- [24] Michel, P. and Yoshikawa, M., 2005, Icarus 179, 291.
- [25] Michel, P. and Yoshikawa, M., 2006, A&A 449, 817.

- [26] Michel, P. et al., 2009, Icarus 200, 503.
- [27] Güttler, C. et al., 2012, Icarus 220, 1040.
- [28] Holsapple, K.A. and Housen, K.R., 2014, LPSC 45, 2538.
- [29] Richardson, J.E. et al., 2005, Icarus 179, 325.