接触変成作用を被った岩石の温度分布と 岩石からのH₂O±CO₂の発生量に関するモデル計算

澁 江 靖 弘* (平成7年9月20日 受理)

1. はじめに

接触変成作用による岩石の化学組成の変化について, これまでわが国でも数多くの研究が行われてきた。例え ば,山口県玖珂地域の変成岩に関する東元ほか(1976) の研究,岐阜県春日地域に分布する変成岩に関する能登 ほか(1986)の研究などを挙げることができよう。これ らの研究結果によれば,変成作用によって次の変化が生 じていたことが考えられる。(1)岩石中の水含有量が少 なくなる。(2)泥質岩中の炭素含有量(あるいは有機炭 素含有量)が少なくなる。これらの変化は高温になった 岩石中で,粘土鉱物の脱水反応や分解反応,炭酸塩鉱物 の分解反応,あるいは有機炭素の分解反応(二酸化炭素 やメタンの発生を伴う)が生じていることに対応してい る。そこで,本研究では熱変成作用によって生じる岩石 の温度分布や H₂O±CO₂ ガスの発生の度合いに関するモ デル計算を行う。

花崗岩類の貫入に伴って地表水や「マグマ水」が岩体 内部あるいは岩体周辺を循環することが熱水性鉱床に関 する研究からよく知られている。このような大規模な熱 水の循環を伴う接触変成作用については多数の研究が行 われている(例えば, NORTON and KNIGHT, 1977)ので, 本研究では熱水の大規模な循環が生じていない環境のみ を考えることにする。

2. 接触変成作用によって生じる元素の移動に関する これまでの報告例

山口県岩国市の西方に分布する玖珂層群は白亜紀の花 崗岩類によって接触変成作用を受けている(東元,1977)。 この地域には,花崗岩類の活動にともなって生成したタ ングステン鉱床が存在し,鉱床探査の過程で試錐などの 地下調査も数多く行われてきた。そこで,玖珂地域を例 にして接触変成作用に伴う元素の移動について簡単にま とめておく。

東元 (1977) が泥質岩起源の岩石について変成分帯した結果を図1に示す。この変成分帯によれば,花崗岩付近に,まず,紅柱石+菫青石の点紋変成岩が分布する。

次に,黒雲母+白雲母の点紋変成岩が分布し,地表では 黒雲母ホルンフェルスが分布している。そして,図1中 に示した深度より,接触変成作用が600m以上の範囲に 渡って起こったことがわかる。

東元ほか(1976)が求めた接触変成岩中の Fe₂O₃ / (FeO+Fe₂O₃) 比, 有機炭素含有量, および水含有量と 花崗岩類からの距離に関する関係を図2に示す。データ にバラツキが見られるものの、総じて次のように言える であろう。まず、Fe₂O₃ / (FeO + Fe₂O₃) 比は接触変成作 用によって小さくなっている。即ち、鉄が還元されてい ることになる。また、有機炭素含有量も少なくなってい る。これらの結果から、岩石中の有機炭素が変成作用に よって分解ガス化して岩石から放出されたことが考えら れる。岩石中の有機炭素が高温条件下で CO₂ や CH₄ に 分解することは、石油の生成過程に関するこれまでの研 究(例えば、田口、1991)からも十分に有り得よう。また、 還元力を持つメタンが発生すると、3価の鉄が2価に変化 したことも説明できよう。岩石中の水含有量が減少して いることから、水も放出されている。そこで、接触変成 作用によって発生するガスはC-H-O系であると考える。 そして、ここでは H₂O±CO₂ ガスと近似して計算するこ とにする。なお、SiO₂, Al₂O₃のような岩石中の主成分は、 一般に大きな変化を示さないので(例えば, 宇野, 1961),



図1 山口県玖珂鉱山付近の地質断面図.東元(1977)を簡略 化し,接触変成分帯のみを示す。分帯は泥質岩起源の 岩石について行われた。

*兵庫教育大学第3部(自然系教育講座)



 図2 山口県玖珂鉱山付近に分布する接触変成岩中の Fe₂O₃
/(FeO+Fe₂O₃)比,有機炭素含有量,水含有量と花 崗岩からの距離(測定データはすべて東元ほか,1976 による)。図中の+は花崗岩中の値を示している。

ここでは考慮に入れていない。

3. 接触変成作用による岩石中の温度分布

まず、これまでの数値計算による研究結果を示してお く。既に触れたように、多くの数値計算では熱水の循環 に力点を置いて岩石の温度分布が求められている。本研 究では、仮に H₂O±CO₂が発生したとしても、この流体 の循環によって地温が大きな変化を受けないと仮定す る。そして、地表水や「マグマ水」の混入は無いことに する。

熱変成作用を受けた岩石が冷却する過程として,(1) 熱水の循環によって引き起こされる対流冷却,(2)熱伝 導による冷却の2つが考えられる。そこで,これまでの 研究結果から,熱伝導による冷却が卓越する条件を調べ る。

NORTON and KNIGHT (1977)は、熱水の循環に力点を置いて、深成岩の貫入に伴う地温勾配を計算した。彼らが 計算に用いたモデルと、深成岩が貫入した岩石の透水係 数と熱流量の関係を図3に示す。なお、この関係は深成 岩の岩体頂部で求められたものである。図3中の Min.



図3 (上) NORTON and KNIGHT (1977) が行った深成岩の 貫入にともなう地温勾配の変化に関する計算モデル (NORTON and KNIGHT, 1977のFig. 4.)。深成岩は地 下2.2 kmまで貫入し、この時の温度は920℃、地表の 温度は20℃で貫入以前の地温勾配は20℃/kmと置かれ ている。また、深成岩岩体内部での透水係数は10⁻¹⁴ cm²とされている。(下) 接触変成を受ける岩石の透 水係数と熱流量の関係。熱流量の単位は1 HFU=10⁻⁶ cal cm⁻² sec⁻¹である。Max Conductive と Max Convective と記されている曲線は、それぞれ、熱伝導と 熱対流に伴う熱流量の最大値を示す。また、Min productive reservoirs は地熱地帯における岩石の透水係 数の下限値を表している。

productive reservoirs で示した境界線は、地熱地帯にお ける岩石の透水係数の下限を示している。すると、図3 より天然で大規模な熱水活動が生じている所では、岩石 の透水係数が10⁻¹¹かあるいはそれ以上になっているこ とになる。また、Max ConductiveとMax Convectiveで示 した2本の曲線は、それぞれ、伝導冷却と対流冷却によ る熱流量の計算値である。これらの曲線は、伝導冷却が 卓越するための条件として、透水係数が10⁻¹³程度かあ るいはそれより小さいことが必要であることを示してい る。

さて、透水係数は岩石の種類や岩石中の孔隙率に大き く依存している。FYFE et al. (1979) がまとめた結果によ ると、次の通りである。孔隙率が15%から30%の砂岩や 石灰岩の透水係数は10⁻¹¹から10⁻¹³であり、孔隙率が5% から15%の砂岩では10⁻¹³から10⁻¹⁶である。また、泥質岩 で孔隙率が40%から50%のものの透水係数は10⁻¹⁶



Convection dominant





 図 4 NORTON and KNIGHT (1977)のモデル計算の結果。
(上)熱伝導が卓越する条件での地温勾配。この時に 接触変成を受ける岩石の透水係数は10⁻¹⁷ cm² である。
(下)熱対流が卓越する条件での地温勾配。この時の 接触変成を受ける岩石の透水係数は10⁻¹¹ cm² である。
いずれの図でも、深成岩(図中に横線でハッチを付け た部分)の貫入後5・10⁴年経った時の結果を左、10⁵ 年経った時の結果を右に示している。

程度,孔隙率が5%以下のものでは透水係数が10⁻¹⁷から 10⁻¹⁹である。すると,これから本研究で計算しようと する泥質岩は透水係数が小さいので伝導冷却が卓越する ことが十分に有り得よう。

次に, NORTON and KNIGHT (1977) が求めた2次元モデ ルでの計算結果を図4に示す。図4の上図は熱伝導が卓越 する場合の地温分布であり,下図は熱対流が卓越する場 合の地温分布である。下図から明らかなように,対流が 生じると地温曲線が複雑になっている。また,等温線が 深成岩の外形と相似でなくなる傾向を示している。これ に対して,伝導冷却が卓越する場合には,地温分布が深 成岩の外形とほぼ相似である。すると,2次元モデルで 考えなくとも,より単純な1次元モデル(深成岩からの 距離を軸に取って温度分布を求めるモデル)で伝導冷却 を計算してもモデル計算の結果に大きな違いがないであ ろう。



図 5 本研究で用いるモデル。厚さ 2 aの火成岩 (igneous rock)の中心が地表 (surface) からkaの深さに位置し ている。

3.1 計算方法

本研究では次のようなモデル(図5)を立てて計算を 行う。(1)火成岩の厚みは2a(cm)で平面的な広がりは 無限であるとする(つまりシル状の岩体を考えている)。 厚さの中心は地表から深さka(cm)であるとする。(2) 本研究では大規模な熱水の循環を考えていないので,火 成岩は無水の状態で固結したことにする。接触変成作用 を及ぼす火成岩は主に花崗岩類であり,花崗岩類の最低 融点は無水状態で1000℃以上になる(都城・久城,1977)。 そこで,本研究では固結温度を1200℃とおく。(3)接触 変成作用を被った岩石として泥質岩を考える。

以上のモデルについて, JAEGER (1968) が示した方法 によって, 熱源の温度と熱源からの距離を関数にして岩 石中での温度分布を計算する。今回考えているモデル(図 5) では地温勾配は次式のように与えられる。

であり,erfは次の関数を表している。

$$\operatorname{erf} u = \frac{2}{\pi} \int_{0}^{u} e^{-z^{2}} dz \quad \cdots \qquad (3)$$

式 (1) と式 (2) 中のTは深さ ξ における温度 (\mathbb{C}), T₀ は火成岩の中心の温度の初期値である (本研究では 1200 \mathbb{C} である)。なお、 ξ は地表からの深さxを火成岩の 中心の深さ (ka) で規格化して、 $\xi = x/ka$ で定義されて いるパラメータである。また、式 (2) 中のτは熱拡散率 (κ , 単位はcm²/sec) と火成岩が貫入してからの時間 (t, 単位はsec) を用いて、 $\tau = \kappa t/a^2$ で定義されている。さ らに、 κ は岩石の熱伝導率 (κ_m , 単位はcal/cm secK), 岩石の密度 (ρ , 単位はg/cm³), 岩石の定圧比熱 (C_p, 単位は cal/g K) を用いて $\kappa = \kappa_m / \rho C_p$ で与えられる。 κ_m は0.005から0.006 (花崗岩類に関する値,水谷・渡辺, 1978 による), ρ は2.60 から2.72 (Carmichael, 1989), C_p は0.21から0.26 (Norton and Cathles, 1979) であるので, κ の値は0.018から0.007程度になる。本研究では $\kappa = 0.01$ として計算する。

深さxの地点において単位時間(1秒)に単位面積 (1cm²)を通過する熱量(単位はcal/cm² sec)を熱流量 と呼ぶ。JAEGER (1968)によれば熱流量(Q)は次式で求 めることができる。

$$\mathbf{Q} = -\kappa_{\mathrm{m}} \frac{\partial \mathbf{T}}{\partial \mathbf{x}} \quad \dots \quad \dots \quad \dots \quad (4)$$

そこで,式(1)から式(4)を用いると,Qは次式で与 えられる。

本研究では、熱流量を $\kappa_{\rm m}$ =0.00723 (κ =0.01, ρ = 2.70, $C_{\rm p}$ =0.268の時)の時で計算した。

4. 計算結果

式 (1) から (3) を用いて, $T/T_0=1/3$ ($T_0=1200$ ℃で あるのでT=400℃)となる地点の火成岩からの距離(接 触面からの距離)の時間変化を図6から図11に示す。まず, a=1km, ka=2kmの場合, $T/T_0=1/3$ となる地点は接触 面より300mまでで,約1万年過ぎると,距離が小さくなっ てしまう。また, a=1km, ka=3,4kmの場合, $T/T_0=$ 1/3となる地点はいずれの場合でも500mを越えない。等温線の広がりはka=2kmの場合と比べて長い期間続くがいずれの場合も4万年経つと縮小していく。ka=5kmにしてもka=4kmの時と最大距離に大きな違いが見られなかった。さらに, kaの値を7km以上にしても400℃になる最大距離は接触面より500m以内であった。

次にa=3kmの場合の結果を比較する。ka=4km なら ば、 $T/T_0=1/3$ となる地点の最大距離は400mを越えない が、kaの値が大きくなるにつれて最大距離も大きくな る。しかも、等温線が広がる持続時間も長くなっている。 ka=7kmの場合には、5万年経っても等温線が拡大を続 けており、400℃以上になる最大距離も700mを越してし まう。以上の計算結果より、火成岩の厚みが地温分布に 強い影響を与えていることは明らかである。

次に,熱流量の計算を温度勾配を求めたaとkaの条件



図 6 a=1km, ka=2kmの時にT/T₀=1/3となる地点の火成 岩からの距離とその時間変化。



 図7 a=1km, ka=3kmの時にT/T₀=1/3となる地点の火成 岩からの距離とその時間変化。



 図8 a=1km, ka=4kmの時にT/T₀=1/3となる地点の火成 岩からの距離とその時間変化。

で行うと、いずれの結果もほとんど同じであった。そこ で、a=1km、ka=2,5kmとa=3km、ka=5kmにして計算 した結果を図12から図14に示す。熱流量は1万年経つと いずれの場合でも、ほぼ5・10⁻⁵ (cal/cm² sec) に近づい



図 9 a=3 km, ka=4 kmの時にT/T₀=1/3となる地点の火 成岩からの距離とその時間変化。



図10 a=3 km, ka=5 kmの時にT/T₀=1/3となる地点の火 成岩からの距離とその時間変化。



図11 a=3 km, ka=7 kmの時にT/T₀=1/3となる地点の火 成岩からの距離とその時間変化。

ている。しかも、この値は接触面からの距離が0mと 400mのいずれの場合でも同じである。

5. 揮発性ガスの発生とエンタルピー変化

岩石の温度変化に関する計算結果を用いて、揮発性成



図12 a=1 km, ka=2 kmの時の熱流量。曲線は上から,花 崗岩からの距離が0, 100, 200, 300, 400 mの地点での値 を表している。



図13 a=1 km, ka=5 kmの時の熱流量。曲線は上から,花 崗岩からの距離が0, 100, 200, 300, 400 mの地点での値 を表している。

分の発生総量について計算する。この量は,非変成岩と 変成岩の揮発性成分含有量の差より計算することができ



図14 "a=3 km, ka=5 kmの時の熱流量。曲線は上から,花 崗岩からの距離が0, 100, 200, 300, 400 mの地点での値 を表している。

表1 様々な珪酸塩鉱物,炭酸塩鉱物,酸化物鉱物の間での H₂O あるいは CO₂ を生じる反応の1 bar でのエンタル ピー変化。

	Б	え応			
(1) Kaolinite + 2Quartz = Pyrophyllite + $H_{2}0$ (2) 6Zoisite = 6Anorthite + Corundum + 2Grossular + $3H_{2}0$ (3) Muscovite + Quartz = Orthoclase + Andalusite + $H_{2}0$ (4) Muscovite + Quartz = Orthoclase + Sillimanite + $H_{2}0$ (5) Paragonite + Quartz = Albite + Andalusite + $H_{2}0$ (6) Paragonite + Quartz = Albite + Sillimanite + $H_{2}0$ (7) Pyrophyllite = Andalusite + $3Quartz + H_{2}0$ (8) Pyrophyllite = Kyanite + $3Quartz + H_{2}0$ (9) SBicite + 6Calcite + $24Quartz = 3Tremolite + 50rthoclase + 2H_{2}0 + 6CO_{2}(10) Muscovite + Calcite + 2Quartz = Anorthite + 0rthoclase + H_{2}0 + CO_{2}(11) Dolomite + 2Quartz = Diopside + 2CO_{2}(12) Rutile + Calcite + Quartz = Sphene + CO_{2}(13) Calcite + Quartz = Wollastonite + CO_{2}(14) Tremolite + 3Calcite + 2Quartz = 5Diopside + H_{2}0 + 3CO_{2}$					
1 bar でのエンタルピー変化 (kcal)					
お弧内は気体1 モルあたりの値					
反応	400°C	500° C	600°C		
(1)	12.32 (12.32)	11.37 (11.37)	9.70 (9.70)		
(2)	80.63 (26.88)	79.50 (26.50)	78.16 (26.05)		
(3)	22.52 (22.52)	21.62 (21.62)	20.96 (20.96)		
(4)	22.42 (22.42)	22.20 (22.20)	21.52 (21.52)		
(5)	19.51 (19.51)	19.57 (19.57)	19.26 (19.26)		
(6)	18.55 (18.55)	18.66 (18.66)	18.39 (18.39)		
(7)	18.10 (18.10)	17.90 (17.90)	18.64 (18.64)		
(8)	17.10 (17.10)	16.94 (16.94)	17.70 (17.70)		
(9)	130.49 (16.31)	127.52 (15.94)	115.58 (14.45)		
(10)	41.10 (20.55)	40.42 (20.21)	38.90 (19.45)		
(11)	37.16 (18.58)	35.02 (17.51)	32.97 (16.49)		
(12)) 16.30 (16.30)	15.85 (15.85)	15.00 (15.00)		
(13)	21.59 (21.59)	21.13 (21.13)	20.28 (20.28)		
(14)	74.12 (18.53)	72.56 (18.14)	70.00 (17.50)		

よう。そこで、何らかの方法で変成岩の体積を指定すれ ば計算が可能になる。岩石の温度が400℃に達した時、 揮発性成分の脱ガス反応が始まり、流入した熱がすべて この脱ガス反応に費やされると考える。この際、揮発性 成分のすべてが岩石から放出されるとしてモデル計算を 行うことにする。発生したガスは岩石中の孔隙などを通 過して化学反応の場から散逸することになる。表1に泥 質岩中で起こり得る脱ガス反応を示すとともに、HELGE-SON et al. (1978) がまとめた熱力学的データより計算し た反応のエンタルピー変化もあわせて示す。H2OやCO2 は発生すると直ちに孔隙から散逸してしまうとすると、 これらのガスの分圧は低い値に取ることできよう。そこ で、ガスの圧力を1 barとおいた。反応ごとにエンタル ピー変化はかなり違っているが、ガス1モルあたりで計 算するといずれの反応についても15から20kcal前後の熱 量になる。H2OとCO2が混合している場合でも、低圧 の場合には理想気体とみなすことができるので、やはり 15kcalから20kcalの熱量が必要になる。

さて、もし混合ガスが反応の場から散逸しなかった場 合にはガス圧が高くなる。そこで、この一時的な高圧条 件における混合ガスのエンタルピーを計算しておこう。 以下にその計算方法と計算結果を示すが、圧力が高くな ると表1に示した値は大きく変化する。しかもガスの組 成に大きく依存している。従って、今回用いたモデル計 算では、圧力変化の影響が無いことが仮定として入って いる。

圧力が2kbまで上昇する場合を考えて,混合エンタル ピーを次のようにして求める。圧力がPで絶対温度がT の時の $H_{2}O + CO_2$ 混合ガスのエンタルピー $(H^{P,T})$ は, $H_{2}O \approx CO_2$ のモル分率 (X) と25C,1 barの時の純粋な気 体のエンタルピー (H°),圧力が1 barの時の定圧比熱 (C_p),およびエンタルピーの圧力変化 (ΔH_{rd})を用い て次のように表すことができる。

$$H^{P,T} = (X_{H_2O} H^o_{H_2O} + X_{CO_2} H^o_{CO_2}) + \int_{298.15}^{T} (X_{H_2O} C_{p,H_2O} + X_{CO_2} C_{p,CO_2}) dT - \Delta H_{rd} \cdots (6)$$

1 barで400℃以上の条件では H_2O+CO_2 混合気体を理 想気体とみなすことができる。すると、同温・同組成の 条件で、圧力がP の時の混合気体のエンタルピー (H^P) と 圧力が1 bar の時のエンタルピー (H^{1bar}) の差 (式 (6) 中の ΔH_{rd}) はFLOWERS and HELGESON (1983) が導いた次 式で求めることができる。

ここで, a, bは気体の状態方程式で表われるパラメー タであり、V は混合気体のモル体積, Rは気体定数を表 している。混合気体の状態方程式として, 本研究では FLOWERS and HELGESON (1983) が用いた Modified Redlich-Kwong 式を用いる。a, bは次のように表されている。

 $a = X_{CO_2}^2 a_{CO_2} + 2X_{CO_2} X_{H_2O} a_{H_2O-CO_2} + X_{H_2O}^2 a_{H_2O} \cdots (8)$ $a_{CO_2} = (73.03 - 0.0714 \text{ T} + 2.157 \cdot 10^{-5} \text{ T}^2) \cdot 10^6 \cdots (9)$ $a_{H_2O} = 4.221 \cdot 10^9 - 3.1227 \cdot 10^7 \text{ T} + 8.7485 \cdot 10^8 \text{ T}^2$ $-1.07295 \cdot 10^2 \text{ T}^3 + 4.86111 \cdot 10^{-2} \text{ T}^4 \cdots (10)$ $a_{H_2O-CO_2} = 4.012 \cdot 10^7 + 0.5 \text{ R}^2 \text{ T}^{2.5} \exp(-11.071 + 10^{-2} \text{ T}^4)$

$$\frac{5953}{\mathsf{T}} - \frac{2.746 \cdot 10^6}{\mathsf{T}^2} + \frac{4.646 \cdot 10^8}{\mathsf{T}^3} \big) \cdots (11)$$

 $b = 29.7X_{CO_2} + 14.6X_{H_2O} \cdots (12)$

そこで、これらを式(7)に代入して得られる計算結果 を図15に示す。なお、この計算は澁江(1995)が作成し たBASICプログラムを基にして行った。図15より明らか なように、混合ガスの全圧が高くなると流体のエンタル ピーが数kcal/moleのオーダーで変化する。この違いは、 特にH₂Oに富む流体で著しい。また、温度が低くなると、 全体的に圧力効果が大きくなる。従って、本研究で考え た1 bar でのエンタルピー変化はあくまでもガスが発生 後に系から散逸する場合にしか用いることができない。

6. 揮発成分の発生量の計算

岩石から発生する H_2O や CO_2 の総量が,いずれのガス についても岩石中の2.5 wt% に相当するとして計算す る。まず、断面積が 1 cm^2 ,長さが10 mのブロックから 生じるガスの総量は、岩石の密度を2.70 (g/cm³)とし た場合に2.70・1・1000・(2.5/100) = 67.5 (g) ずつにな る。先に示したように、15 kcal から20 kcal の熱量で混 合ガス1 モルが発生する。ここで、15 kcalとおくと、脱 ガス反応に必要なエンタルピーはおよそ $\{(67.5/18) + (67.5/44)\}$ ・15 \simeq 106 (kcal)である。

地表からの深度がx の地点において、400℃になった 時(t')からの時間t までの間に断面積1 cm²を流れた熱量 の総量(Qtot) はQ(x, t)をt'からtまで積分すれば求め られる。そして、熱流量の計算で示したように長さ10 m の区間ではQ(x, t) がほぼ一定であるとみなすことが可 能である。すると、Qtotが106(kcal/cm³)になった時間 でH₂O やCO₂ の脱ガス反応が完了したことになる。ここ で、 $\Delta t = t - t'$ とおいて平均発生量を135/ Δt で計算する。 接触面からの距離が100 m, 200 m, 300 m, 400 mの地点



図15 H₂O+CO₂ 混合ガスの1 barの全圧条件でのエンタル ピー(H^{1bar})と0.5 kbでのエンタルピー(H^{0.5 kb})ある いは2 kbでのエンタルピー(H^{2 kb})の差。横軸は CO₂ のモル分率を表している。

においてa = 1 km, ka=5 kmあるいはa=3 km, ka=7 km の条件で計算した Δ tの値を表2に示す。 Δ tはa=1 kmの 時で20年から100年, a=3 kmの時で20年から80年であ る。そこで,135/ Δ tを求めると,年間1gから7gのガス が発生することになる。接触面に最も近い100 mの地点 で年間7g程度(135/20.52)のガス量になる。

さて、この量を面積 10km^2 の地域で一様に流体が発生 したとして換算してみよう。 10 km^2 では $7 \cdot 10 \cdot 10^{10}$ =

表2 深成岩の貫入後に T/T₀=1/3 になる時間 (ť) と T/T₀≧ 1/3 が持続する時間間隔 (Δt)。

a = 1km, ka = 5km			
花崗岩からの距離	t'(10 ² 年)	∆t (年)	
100 m	0	20 52	
	0	20.02	
200 m	31	40.43	
300 m	68	60.14	
400 m	168	98.59	
a = 3km, ka = 7km			
花崗岩からの距離	t'(10 ² 年)	∆t (年)	
100 m	8	20.52	
200 m	31	40.43	
300 m	68	60 01	
100 m	. 00	00.01	
400 m	121	79.98	

7・10¹¹ (g) のガスが年間発生量になる。したがって, ガス発生の持続時間が極めて短いことも考え合わせる と,接触変成作用に伴って生じるガスは変成作用の早期 の短時間に集中すると言えよう。

7. まとめ

接触変成作用に伴う流体の発生量についてモデル計算 を行った。変成作用によって生じる温度勾配は岩体の大 きさ(厚さ)に強く依存している。厚さ2kmのシル状 岩体で深さ5kmまで分布している花崗岩類について計 算した結果では、400℃に達する領域は岩体から500m以 内に限られている。これに対して、火成岩の厚さが6 kmになると、400℃に達する領域が接触面から700mを 越えてしまうことが分かる。

これらの計算を基にして、400℃で流体が発生したと 考えて、H₂O とCO₂の発生総量が岩石中のそれぞれ2.5 wt% に等しい場合で計算した。断面積1 cm²、長さ10 m のブロックから生じる量は接触面からの距離が100 mの 地点で年に10 g以下である。

8. 引用文献

CARMICHAEL, R. S. (1989): Practical Handbook of Physical

Properties of Rocks and Minerals. CRC Press, Roca Ra ton, 741p.

- FLOWERS, G. C. and HELGESON, H. C. (1983) : Equilibrium and mass transfer during progressive metamorphism of siliceous dolomites. Amer. J. Sci., 283, 230-286.
- FYFE, W. S., PRICE, N. J., and THOMPSON, A. B. (1979) : Fluids in the Earth's Crust. Elsevier, Amsterdam, 383p.
- HELGESON, H. C., DELANY, J. M., NESBITT, H. W., and BIRD, D. K. (1978): Summary and critique of the thermodynamic properties of rock-forming minerals. Amer. J. Sci., 278-A, 229p.
- 東元定雄(1977):山口県玖珂鉱山の地質鉱床.地調月報, 28,775-793.
- 東元定雄・大森江い・後藤隼次 (1976):山口県玖珂地 区の堆積岩および花崗岩の化学組成.地調月報,27, 471-481.
- JAEGER, J. C. (1968): Cooling and solidification of igneous rocks. In HESS, H. ed., Basalts, vol. II, John Wiley, New York, 504-535.
- 都城秋穂・久城育夫(1977):岩石学Ⅲ.共立出版,245p.
- 水谷仁・渡辺輝彦 (1978):地球熱学.岩波講座地球科 学,1,169-223.
- NORTON, D. and CATHLES, L. M. (1979): Thermal aspects of ore deposition. In H. L. BARNES, ed., Geochemistry of Hydrothermal Ore Deposits, John Wiley, New York, 611-631.
- NORTON, D. and KNIGHT, J. (1977): Transport phenomena in hydrothermal systems: Cooling plutons. Amer. J. Sci., 277, 937-981.
- 能登征美・吉田尚弘・水谷義彦・富田俊弘(1986):岐 阜県春日地方の熱変成岩中に含まれる炭素物質の水素 および炭素同位体比.地球化学, 20, 51-58.
- 澁江靖弘 (1995): H₂O-CO₂-NaCl系流体の密および逃散 能 (fugacity)を求めるためのBASICプログラム. 兵庫 教育大学研究紀要, 15, ser 3, 33-45.
- 田ロー雄(1991): 有機鉱床形成の地球化学. 地球の資源 /地表の開発, 岩波書店, 65-99.
- 字野達次郎(1961):茨城県筑波地方の変成岩.地質学雑 誌, 67, 228-236.

49

A model calculation of the temperature distribution in rocks suffered from contact metamorphism and the amount of $H_2O \pm CO_2$ evolved from the rocks

Yasuhiro SHIBUE

This paper presents the results of a model calculation of the temperature distribution in rocks suffered from contact metamorphism. A sill-like igneous rocks of 2 to 6 km thickness lies 3 to 7 km below the surface. The initial temperature of the emplaced igneous rock is 1200° . The temperature distribution in the intruded rock is calculated by using the equations given by JAEGER (1968) for the conductive cooling.

The calculations indicate that 400° C isotherms spread 500 m distant from the contact when the thickness of the intrusion is 2 km, and that the isotherms occasionally spread more than 700 m distant from the contact when the thickness is 6 km. Heat flow calculations, on the other hand, show that $5 \cdot 10^{-5}$ calorie heat passes through 1 cm² area per second at 100 m to 400 m distant from the contact after 10^4 years have passed.

The amount of $H_2O \pm CO_2$ gas evolved from the rocks are calculated at temperatures above 400°C based on the model calculation. The calculated results indicate that less than 10 gram gas will be evolved per year from 1cm X 1 cm X 10 m block when the rock initially contained 2.5 wt% H₂O and 2.5 wt% CO₂. Intense volatile production by contact metamorphism occurred only at the earliest stage of the metamorphism.