不飽和帯における自然電位変動(その2)

Self-potential Changes in Unsaturated Zones: 2

石戸経士・松島喜雄・西 祐司 (産業技術総合研究所地質調査総合センター)

Tsuneo Ishido, Nobuo Matsushima, and Yuji Nishi (Geological Survey of Japan, AIST)

Abstract: Thick unsaturated zones are present on a number of volcanoes. Downward meteoric water flow in a thick unsaturated zone generates substantial negative self-potential (SP) via electrokinetic coupling. This negative SP is thought to change associated with variation of meteoric water infiltration rate, but its magnitude is not well known. In order to estimate its magnitude quantitatively, we carried out numerical simulations. If we assume the infiltration rate is close to the precipitation rate, annual SP variations with peak-to-peak amplitude of ~100 mV observed near Mt. Mihara in Izu Oshima can be explained by changes in streaming potential due to liquid-phase saturation changes in ~500 m thick unsaturated zone.

1. はじめに

火山での W 字型 SP プロファイルの発生(Ishido et al., 1997; Ishido, 2004; Onizawa et al., 2009 など)や 地熱貯留層での生産に伴う SP 変動(西・石戸, 2012)には、気液二相領域中の液相流体の下降流が関 与している。火山で存在するような厚い不飽和帯で、天水浸透量の変化がどの程度の SP 変動を発生さ せるか数値シミュレーションにより検討した。

産総研は2005年以降、伊豆大島、三原山周辺で自然電位の連続観測を行っているが、その中で顕著な 自然電位の年周変化が捉えられた(例えば Matsushima et al., 2017)。この点について、石戸・松島・西 (2015)は、年間の天水浸透量を年間降雨量の10分の1程度として、二重空隙媒質で記述される断裂型岩 体のモデルを設定して検討を行った。伊豆大島の観測で捉えられたSP年周変動は2地点間で両振幅100 mV 程度が最大である。この点をこのシミュレーション結果から説明するには、2地点間で天水浸透量 の年周変動に違いがあることなどが必要になる。電極が斜面に位置する地点では、降雨のうち run-off で 流れ去るものが多く夏季の蒸散の影響を受けて浸透量が大きく変動するであろうし、地形的に集水構造 となっている地点であれば、比較的浸透量の変動が小さいであろう。2地点とも多孔質媒質で記述でき る水理構造をしていると、両振幅100 mV の年周変動は説明できないが、少なくとも浸透量変動の大き いほうの地点の水理構造が断裂型の特性を持っていれば説明は可能であろうことを指摘した。

今回のシミュレーションは、これまで天水浸透量は降雨量の 10 分の1 程度としてきたものを、少な くともカルデラフロアについては降雨量相当であることを前提としている。地形的に集水構造をしてい て降雨があっても地表に水溜りを作らず浸み込んでしまい、土壌水分計の結果も浸透した水がすばやく 流下していることを示していることから、このように仮定することはもっともらしい。天水浸透量変動 が大きいので、通常の多孔質媒質を仮定しても SP 変動を説明できる可能性がある。

多孔質媒質を仮定した鉛直方向の1次元モデルであるが、浸透率については、地下水面起伏を再現するためのシミュレーション結果(Onizawa et al., 2009)から I/kv=10¹³ (m yr)⁻¹の関係が示唆されており、 I=3 m yr⁻¹であると、kv=3x10⁻¹³ m²となる。また、I すべてが浸透するための関係: I/kv < 3 x 10¹⁴ (m yr)⁻¹

69

から、kv>10⁻¹⁴ m²となる。Kv を 10 mD から 300mD の範囲で設定したが、ベースケースでは 100 mD と した。空隙率については定常状態のシミュレーションでは拘束条件は得られないが、Onizawa et al.で用 いた 35%を上限値とした。

界面動電現象関係のパラメータ設定では、大島で観測された電位勾配:∂ φ/∂ z = −0.8 mV m⁻¹、AMT 法観測による不飽和帯の電気伝導度:1 kohm-m 程度を拘束条件としている。また、ゼータ電位について は、室内実験結果も参考に-15 mV とした。

2. ポーラス媒質での SP 年周変動の計算

今回の鉛直方向1次元モデルでのグリッド分割は、鉛直方向0-500mRSLをΔz=10mで50分割、500-595mRSLをΔz=5mで19分割、595-600mRSLをΔz=1mで5分割である。岩石種は3種類で、k=1~69が Rok1であり、表層5mについては k=70~73が Rok2, k=74 が Rok3 である。

Rok2:空隙率は Rok1 と同じ、浸透率 300mD、Rok3:空隙率 50%、浸透率 1000mD であり、Rok1 は モデルによって異なる。

最上ブロックに与える天水浸透量を I=3 m/yr もしくは I=0.3 m/yr 相当にして定常状態(適当な初期状態から出発して 100 年間の計算)を作り、その後、I=3 m/yr の場合は 2008 年の日毎の降雨量を与え1年間の計算を行った(I=0.3 m/year の場合は 2008 年の日毎の降雨量を一律に 1/10 としたものをソースとした)。温度は 25℃で一定。境界条件は最上面で空気圧を1 bar で固定。最下面で水圧を5 bars に固定、SP 計算では電位をゼロに固定した。



SP=0 mV

第1図 今回のシミュレーションで 用いた鉛直1次元モデル

Figure 1 Vertical 1D model used in the present study

第2図 2008 年の大島測候所におけ る日毎降雨量(アメダスより) Fig. 2 Daily precipitation records at Oshima station for 2018



第3図 標高別の液相飽和度の時間変 化

Fig. 3 Temporal variations of liquid-phase saturation at elevations of 599.5 m (D=0.5 m), 547.5 m, 495 m, 395 m, 295 m and 195 m.

第3図は、ケース P10% (Rok1 の空隙率 10%、浸透率 100mD で相対浸透率は X 型(S_{wR}=0.3, S_{gR}=0.05)、 I= 3 m/yr) について、2008 年の日毎降雨量を入力として標高別の液相飽和度の時間変化を 2008 年につ いて計算した結果である。この流体流動シミュレーションは汎用貯留層シミュレータ STAR (Pritchett, 1995) を用いて行い、その結果に自然電位ポストプロセッサ (Ishido and Pritchett, 1999) を適用して SP 変化を求めた。電気伝導度とカップリング係数の S_w依存性は次の式によった。

$$L_{ee} = F^{-1}(S_w^n \sigma_w + 2\Lambda^{-1}\Sigma_s)$$
(1)
$$L_{ev} = -F^{-1}R_{ev}(S_w) \not s_z^{-} / \mu$$
(2)

ここで、Fはフォーメーションファクター、 S_w は液相の飽和度である。(1)式の σ_w は空隙流体の電気 伝導度、Aは空隙の水理半径、 Σ_s は表面伝導である。(2)式の R_{ev} は電荷を運べる液相の飽和度減少に伴 うカップリング係数の減少を表す関数であり、 $S_w=S_{wR}$ (液相の残留飽和度)でゼロ、 S_w の増加とともに 増加し $S_w=1$ で1になる。Gはゼータ電位、 ε 、 μ は液相流体の誘電率と粘度である。

電気伝導度の飽和度依存性の指数および R_{ev} は、Linde et al. (2007)等の研究があるが、ここでは Jackson (2010)が capillary tubes model によって与えたものを用いた。(1)式で n=1、(2)式の R_{ev} は(3)式で与えた。 (3)式は電気二重層の厚さがAに比べ十分に薄い場合(thin EDL)に対して導かれている。相対浸透率が X 型の場合、(3)式右辺の有効液相飽和度は液相相対浸透率 R_L に等しくなるので、これは Onizawa et al. (2009)で用いた $R_{ev}=R_L$ と同じ依存性を与えることになる。

 $R_{ev}(S_{w}) = (S_{w} - S_{wR})/(1 - S_{wR})$ (3)

流動電位係数 C および相対流動電位係数 C_r(S_w)は以下のように与えられる。

$$C(S_w = 1) = \frac{\Delta \phi}{\Delta P} = -\frac{L_{ev}}{L_{ee}} = \frac{\varepsilon}{\mu} (\sigma_w + 2\Lambda^{-1}\Sigma_s)$$
(4)
$$C_r(S_w) = \frac{C(S_w)}{C(S_w = 1)} = R_{ev} (S_w) \frac{\sigma_w + 2\Lambda^{-1}\Sigma_s}{S_w \sigma_w + 2\Lambda^{-1}\Sigma_s}$$
(5)

今回、F¹は¢t²(¢:空隙率、t:トーチュオシティ)に等しいとして、0.05とした。Leeのうち表面伝 導に起因する部分 F⁻¹(2Λ⁻¹Σ_s)は、0.00015 S/m と設定。浸透水は NaCl を~2x10⁻³ mol/L(25℃での電気伝導 度は~0.025S/m)を含むので、定常状態の Sw~0.36 では Lee~0.0006 S/m となる。ゼータ電位は~-15 mV と した。飽和状態での流動電位係数は、

78.4x8.854x10⁻¹² x (-0.015)/{(0.025+0.00015/0.05) x 890x10⁻⁶}= -0.418 x 10⁻⁶ V/Pa 定常状態の Sw~0.36 では、-0.84 mV/m で大島での SP 鉛直勾配(Onizawa et al., 2009)にほぼ等しい。標 高 600m でおよそ-500 mV の電位となる。

第3図を見るとSwの最大、最小は0.4、0.32程度、これに対応してCr(第4図)から流動電位係数 は-1.3 mV/m、-0.3 mV/mとなる。単純に100mの区間でこのようなSw変動があれば、定常状態に比較 して-50 mV、50 mVの変化となる。第3図のSw変動に対してSP変動の計算結果は第5図に示すよう になる。また、第6図に液相飽和度と電位の深度方向の分布を60日毎に示す。液相飽和度の変動はお よそ100 m/60 dayで下方へ伝播し、降雨浸透量変動の影響は約1年間、不飽和帯の中に残る結果となっ ている。



第4図 相対流動電位係数と相対浸透率 Fig. 4 Relative streaming potential coefficient and relative permeability of liquid phase.



第5図 ケースP10%についての2008年 の電位変化

Fig. 5 Calculated SP change in 2008 for Case P10%



第6図 2008年の60日毎の(左)液相飽和度の分布と(右)対応する電位の分布 Fig. 6 Liquid-phase saturation profiles (left) and corresponding electric potential profiles (right) every 60 days in 2008.

第7図では、2008年のMHRS-KSG01の電位差変化の観測値に対し、観測点MHRSのSPが-660mVで一定で観測点KSG01のSPが第5図の変化をしたと仮定した場合のMHRS-KSG01の電位差計算値を示している。計算値が観測変化をよく説明していることから、カルデラフロアに位置するKSG01ではP10%モデルで降雨量相当が地下に浸透するとした場合の変化が発生し、MHRSでは降雨浸透流による変化は小さい可能性が考えられる。同じくカルデラフロアにあるFLNKではKSG01と同程度の変化、BASEではさらに強い変化、KSG02では少し弱い変化が発生したと考えることで観測データを説明できる。その他のMHRS等ではKSG02よりさらに弱い変化であったとすれば、観測データを説明できる。



第7図 2008 年の MHRS-KSG01 の 電位差変化(黒)と、-660 mV から 第5図の電位を引いた計算値(赤) Fig. 6 Comparison between observed (black) and calculated (red) SP difference between stations MHRS and KSG01 in 2008 第1表には、ケース P10% (Rok1の空隙率 10%、浸透率 100mD、I=3 m/yr) に加えて、平均電位が-500 mV 付近になるケースの結果を示している。浸透率が 100mD のケースでは、空隙率を 5%とすると SP 変動の振幅は 120 mV、35%とすると 10mV となる。浸透率を 50mD と半分にすると平均的な液相飽 和度が大きくなるので、他のパラメータを調整しないと平均電位が-500 mV より下がってしまう。ここでは表面伝導度を大きくして平均電位を合わせているが、SP 変動の振幅を 50mV にするためには空隙 率を 5%に小さくする必要がある。平均浸透レートを I= 0.3 m/yr と一桁小さくした場合は、浸透率を 桁小さくすることで平均電位は-500 mV 付近になる。ただしこの場合は、空隙率を 5%以下の小さい値 にしない限り振幅は 50mV にならない。大島で観測された自然電位変動の詳しい解析結果については、 Matsushima et al. (2017)を参照されたい。

第1表 平均電位が-500 mV 付近になるケースの結果

flow rate	permeability	porosity	Ave Sw	$F^{-1}\sigma_{s}$ (S/m)	ΔSP
3 m∕yr	100 mD	5%	0.36	0.00015	120 mV
3 m/yr	100 mD	10%	0.36	0.00015	50 mV
3 m/yr	100 mD	35%	0.36	0.00015	10 mV
3 m/yr	50 mD	5%	0.42	0.0005	50 mV
0.3 m/yr	10 mD	5%	0.36	0.00015	15 mV

Table 1 Results of various cases, average SP of which is about -500 mV

3. 他の地球物理観測量に現れる変動

ここで、前章の p10%モデルを使って計算した重力、地表変位、MT 法応答の変動について述べる。計算には、汎用シミュレータ STAR による流動シミュレーションの結果から、これらの観測量の変動を計算するための"地球物理ポストプロセッサ"(例えば、Pritchett et al., 2000; Ishido et al., 2015)を用いた。

第8回には、重力と地表の鉛直方向変位の計算結果を示した。重力の計算では、1次元モデルの水平 方向の広がりを1km×1kmとしている。第5回のSP変動とは逆位相の変化であり、SP測定からは一義 的に決められない浸透レート変動の情報をもたらすものと考えられる。

第9図には、MT法のインピーダンスを90日毎に示した。不飽和帯の比抵抗が液相飽和度が低くSP が高い時期に増加し、液相飽和度が高くSPが低い時期に減少する傾向が現れている。



第8図 P10%モデルで計算した重力と地表変位

Fig. 8 Calculated changes in gravity and ground surface elevation in 2008 based upon model "P10%"



第9図 P10%モデルで計算した90日毎のMT法Zdetの見掛比抵抗と位相 Fig. 9 Calculated apparent MT resistivity and phase angle every 90 days in 2008 based upon model "P10%"

- Ishido, T. (2004) Electrokinetic mechanisms for the "W"-shaped self-potential profile on volcanoes, Geophys. Res. Lett., vol. 31, no. 15, Article ID L15616.
- Ishido, T. and H. Muzutani (1981) Experimental and theoretical basis of electrokinetic phenomena in rock-water systems and its applications to geophysics, J. Geophys. Res., vol. 86, 1763–1775.
- Ishido, T. and J.W. Pritchett (1999) Numerical simulation of electrokinetic potentials associated with subsurface fluid flow, J. Geophys. Res., vol. 104, 15247–15259.
- Ishido, T., Kikuchi, T., Matsushima, N., Yano, Y., Nakao, S., Sugihara, M., Tosha, T., Takakura, S. and Ogawa, Y. (1997) Repeated self-potential profiling of Izu-Oshima volcano, Japan, J.Geomag.Geoelectr., 49, 1267-1278.
- Ishido, T., Pritchett, J.W., Nishi, Y., Sugihara, M., Garg, S.K., Stevens, J.L., Tosha, T., Nakanishi, S. and Nakao, S. (2015) Application of Various Geophysical Techniques to Reservoir Monitoring and Modeling, Proceedings of the World Geothermal Congress, Melbourne.
- Jackson, M.D. (2010) Multiphase electrokinetic coupling: insights into the impact of fluid and charge distribution at the porescale from a bundle of capillary tubes model, J. Geophys. Res., vol. 115, Article ID B07206.
- Linde, N., D. Jougnot, A. Revil, S. K. Matthai, T. Arora, D. Renard, and C. Doussan (2007), Streaming current generation in two - phase flow conditions, Geophys. Res. Lett., 34, L03306, doi:10.1029/2006GL028878.
- Matsushima, N., Y. Nishi, S. Onizawa, S. Takakura, H. Hase, and T. Ishido (2017) Self-potential characteristics of the dormant period of Izu-Oshima volcano, Bull Volcanol, 79:86, https://doi.org/10.1007/s00445-017-1173-1.
- 西 祐司・石戸経士(2012)奥会津地熱地域における自然電位モニタリング,日本地熱学会誌, vol. 34,71-90.
- Onizawa, S., Matsushima, N., Ishido, T., Hase, H., Takakura, S. and Nishi, Y. (2009) Self-potential distribution on active volcano controlled by three-dimensional resistivity structure in Izu-Oshima, Japan, Geophysical Journal International, 178, 2, 1164-1181.
- Pritchett, J.W. (1995) STAR: A geothermal reservoir simulation system, Proc. World Geothermal Congress, Int. Geothermal Assoc., pp. 2959-2963.
- Pritchett, J.W., Stevens, J., Wannamaker, P., Nakanishi, S., and Yamazawa, S. (2000) Theoretical Feasibility Studies of Reservoir Monitoring Using Geophysical Survey Techniques, Proceedings, World Geothermal Congress, Beppu-Morioka.