

Magnetotelluric Analysis で問題となる Source Dimension を決める一方法

鍋 谷 祐 夫

(秋田大学鉱山学部)

Cagniard(1953)の単純なMagnetotelluric Analysis以来、この方法の適用性の問題について主として Inducing field の dimension の面から検討されてきた(Wait, 1954やPrice, 1962)。このような事情から最近の解析では Source dimension を model と共に考慮するようになった。しかるに、そのような考慮の必要性は一層 model 解析のあいまいさを増加させる事になりその批判が生じるようになった。(柳原, 1968)。では Source field を決める客観的データがあればよいが、そのような global なデータ解析を毎回行う事は事実上出来ない。

事実、いわゆる ν の影響はどの程度かを例示すると、第1図の点線にてなるべきものが、実線の様に鈍化する。この図は次表の様な構造に対して Nabetani & Rankin(1969) の式

$$V = (1 - A_n) / (1 + A_n)$$

$$A_n = \frac{K_n^0 + K_n^1 + K_n^2 + \dots + K_n^n}{K_n^0 - K_n^1 + K_n^2 - \dots - (-1)^n K_n^n}$$

の(1)第一層のみと(2)第四層のみの効果及び(3)全層が存在する場合の効果を $\nu = \sqrt{8\pi} \times 10^{-9}$ なる仮定にて算出したものである。

第1表

Layer No.	$\sqrt{\sigma}$	k	depth	H
1	15×10^{-7} emu	0.875	2×10^5 cm	3.77
2	1 "	0.333	"	-
3	0.5 "	-0.474	"	-
4	1.4 "	-0.755	"	-
5(sub)	10 "	-	-	-

$$k = (\theta_j - \theta_j + 1) / (\theta_j + \theta_j + 1) \quad (\nu = 0 \text{ の時})$$

$$\theta_j^2 = \nu^2 + 4\pi i \omega \sigma_j$$

$$H = 4\pi \sqrt{\sigma_1} \quad h_1$$

この様な model (現実の crust-mantle 構造にほど近い) に対して上のような非常に小さい source dimension の寄与があってもかなり変化する様子がみられる。今、

$$\left. \frac{E_x}{H_y} \right|_{z=0} = i \omega \frac{A_n}{\theta_1}$$

において $\theta_1 = \sqrt{\nu^2 + i \lambda_1^2} = p_1 + i q_1$ とすると、

$$\left. \frac{E_x}{H_y} \right|_{z=0} = \frac{\omega}{q_1 - i p_1} A_n$$

で、この式における ν による挙動を考えると、

- (1) $\lambda_1 \gg \nu$ なら $p_1 \sim q_1 \sim \lambda_1 / \sqrt{2}$ で ν は解析上無視してよい。
- (2) $\nu \sim \lambda_1$ なら、観測データはかなり ν 値に支配される。
- (3) $\lambda_1 \ll \nu$ なら $q_1 \sim 0$, $p_1 \sim \nu$ で構造の detail はほとんど ν に押しつぶされる。

故に今充分長周期まで観測を行った場合、その領域においては(3)の場合が適用できて、
 $A_n \sim 1$ であるから、

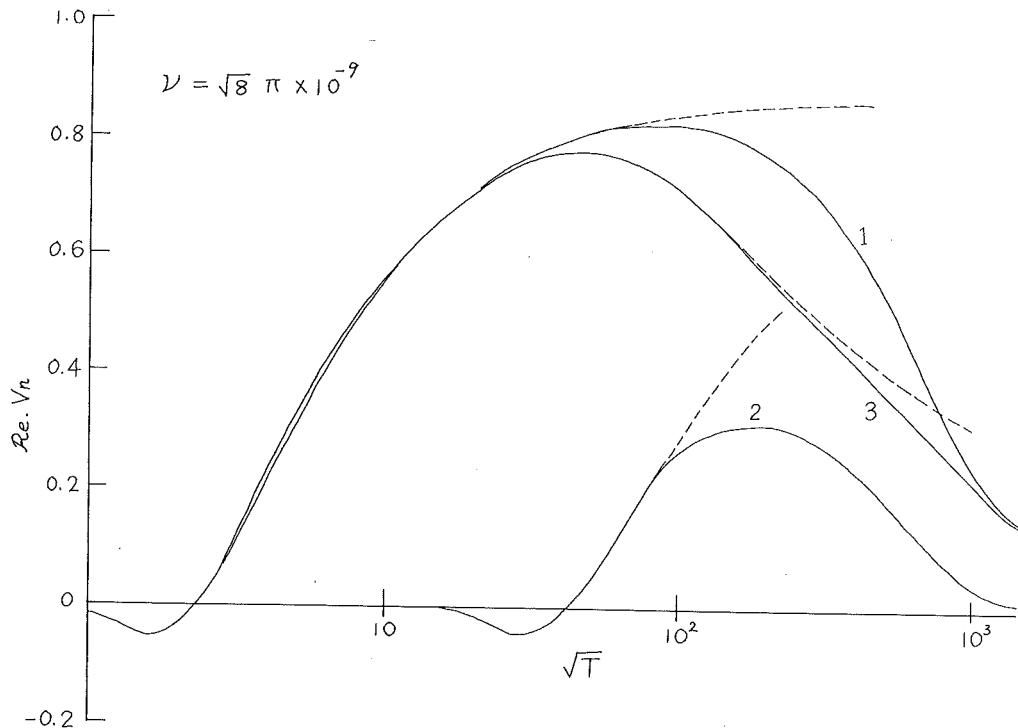
$$\left. \frac{E_x}{H_y} \right|_{z=0} \approx \frac{\omega}{\nu} e^{i\pi/2}$$

これは E_x / H_y の絶対値は T が大になって $1/\nu$ に近づく事を意味するので、第 2 図のようにデータをプロットした場合の原点からの漸近線として ν が求められる事になる。この図の黒丸は Srivastava et al (1963), 二重丸は Vozoff and Ellis (1966) の Alberta, Canada でのデータで、後者の場合は $1/10$ の scale でプロットしてあるので近傍の ν 直線は $1/10$ 倍すればよい。この図でみると、前者の場合には、彼等のいう様には source field は無視しがたく 3×10^{-8} 程度にとるべ

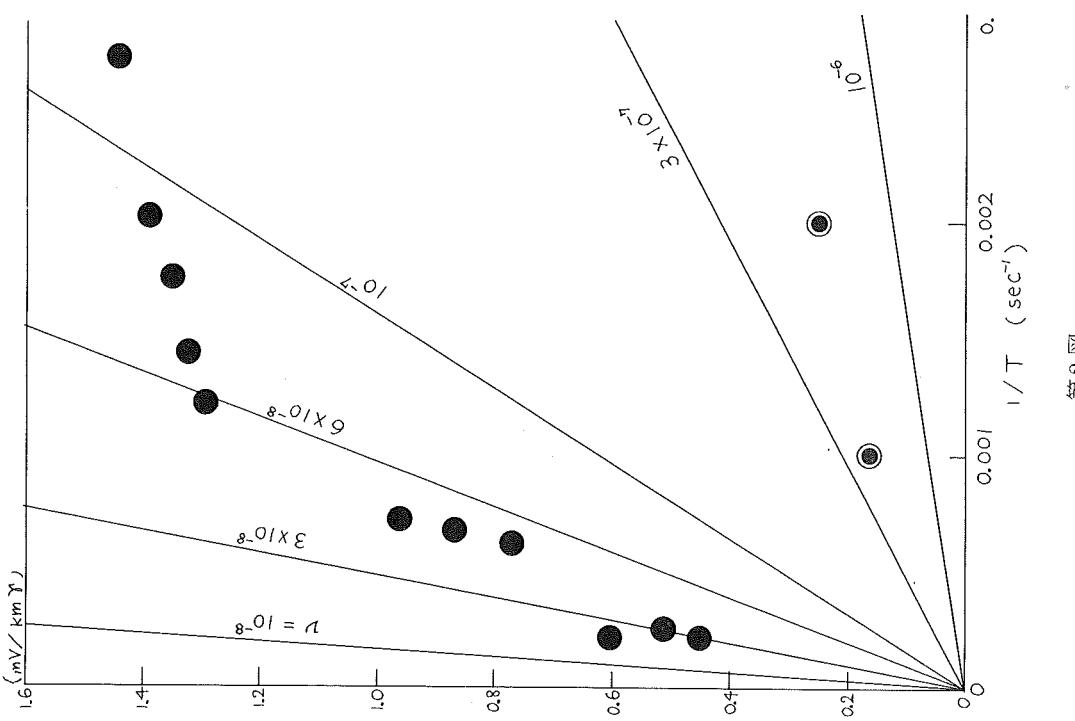
きで、又、後者の場合には 10^{-9} より大きいようだが、彼等は $\nu \geq 2\pi \times 10^{-9}$ としているので妥当といえよう。一度 ν が決まれば、解析の労は半減する。

文 献

- Cagniard, Louis(1953): Basic theory of the magnetotelluric method of geophysical prospecting.
Geophysics, 18, 605-635
- Nabetani, S. and Rankin, D.(1969): An inverse method of magnetotelluric analysis for a multi-layered earth. Geophysics, 34, Feb.
- Price, A.T.(1962): The theory of magnetotelluric methods when the source field is considered. Jour. Geophys. Res., 67, 1907-1918
- Srivastava, S.P., Douglass, J.L., and Ward, S.H.(1963): The application of the magnetotelluric and telluric methods in Central Alberta. Geophysics, 28, 426-446
- Vozoff, K, and Ellis, Robert M.(1966): Magnetotelluric measurements in Southern Alberta. Geophysics, 31, 1153-1157
- Wait, James R.(1954): On the relation between telluric currents and the earth's magnetic field.
Geophysics, 19, 281-289
- 柳原一夫(1968): Magnetotellurics 批判。
CA Symp. 講演集, 233-236



第1図



第2図