

## 誘電率及び誘磁率の測定について

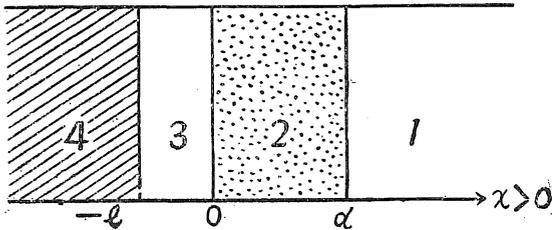
森 弘

## (1) 緒 言

矩形導波管に於ける揮波に対する誘電率及び誘磁率の同時測定法について通研の小口氏が発表していることは論集第一号で述べた。

こゝでは小口氏の方法をも含めてそれと少し異つた方法を導いてみたいと思う。

## (2) 測定の基礎式



図の如く矩形導波管の軸方向を  $x$  軸それに直角な方向を  $u, v$  軸とする。領域 1, 3 空気層領域 2, 4 を夫々試料導体層とする。

この導波管内を伝送する  $H_{01}$  姿態についての基礎式は

$$\begin{aligned} E_i(x)_u &= A_i (\exp k_i x + r_i \exp(-k_i x)) \\ H_i(x)_v &= \frac{A_i}{Z_i} (\exp k_i x - r_i \exp(-k_i x)) \end{aligned} \quad (1)$$

こゝに  $i = 1, 2, 3$  は夫々領域 1, 2, 3 に応ずる値を与えるものとする。  $Z_i = \frac{j\omega\mu_i}{k_i}$

$Z_i$  は  $x$  方向の field impedance. である。

$x = d, x = 0$  で電界, 磁界の  $x$  軸方向成分が連続であることを考慮して次の関係式を得る。

$$\frac{Z_1 [\exp k_1 d + r_1 \exp(-k_1 d)]}{\exp k_1 d - r_1 \exp(-k_1 d)} = \frac{Z_2 [\exp k_2 d + r_2 \exp(-k_2 d)]}{\exp k_2 d - r_2 \exp(-k_2 d)} \quad (2)$$

$$Z_2 \frac{1+r_2}{1-r_2} = Z_1 \tanh k_1 l \quad (3)$$

$$\frac{Z_2}{Z_1} = \frac{\mu_2 k_1}{\mu_1 k_2} \quad (4)$$

これらより

$$\frac{\exp(2k_1 d) + r_1}{\exp 2k_1 d - r_1} = \frac{\mu_2 k_1 \exp 2k_2 d + r_2}{\mu_1 k_2 \exp 2k_2 d - r_2} = T \quad (5)$$

$$\frac{1+r_2}{1-r_2} = \frac{k_2 \mu_1}{k_1 \mu_2} \tanh k_1 l \quad (6)$$

(5), (6) より  $r_2$  を消去

$$e^{2k_2 d} \left[ \frac{\frac{\mu_1 k_2}{\mu_2 k_1} T - 1}{\frac{\mu_1 k_2}{\mu_2 k_1} T + 1} \right] = \frac{\frac{\mu_1 k_2}{\mu_2 k_1} \tanh k_1 l - 1}{\frac{\mu_1 k_2}{\mu_2 k_1} \tanh k_1 l + 1} \quad (7)$$

VSWR  $\rho = \frac{E_{1max}}{E_{1min}}$   $E_1$ が極小である位置より試料面迄の距離を  $x_0$  とするとき (5) 式の左辺は

$$T = \frac{\rho + j \cot \frac{2\pi}{\lambda_1} x_0}{1 + j \rho \cot \frac{2\pi}{\lambda_1} x_0} = \frac{1 + j \rho \tan \frac{2\pi}{\lambda_1} \bar{x}_0}{\rho + j \tan \frac{2\pi}{\lambda_1} \bar{x}_0}, \quad x_0 = n \frac{\lambda_1}{2} - \bar{x}_0 \quad (8)$$

( $n = 1, 2, \dots$ )

となることはよく知られている。

又誘電率, 誘磁率の式

$$k_2 = \left( \frac{2\pi}{\lambda_c} \right)^2 - \omega^2 (\mu' - j\mu'') (\epsilon' - j\epsilon'')$$

$$= \left( \frac{2\pi}{\lambda} \right)^2 \left[ \left( \frac{\lambda}{\lambda_c} \right)^2 - (\mu' - j\mu'') (\epsilon' - j\epsilon'') \right] \quad (9)$$

$$\left( \frac{\mu_2 k_1}{\mu_1 k_2} \right)^2 = \frac{1 - \frac{\lambda}{\lambda_c}}{(\mu' - j\mu'') (\epsilon' - j\epsilon'') - \left( \frac{\lambda}{\lambda_c} \right)^2} (\mu' - j\mu'')^2 \quad (10)$$

もよく知られている関係である。

### (3) 測 定 式

$$(a) \quad l_1 = 0, \quad l_2 = \frac{\lambda_1}{4}$$

これを (7) 式に代入,  $l = 0, l_2 = \frac{\lambda_1}{4}$  に対応する  $T$  を夫々  $T_1, T_2$  とすれば  $\tanh k_1 l = j \tan \frac{2\pi}{\lambda_1} l$

として

$$e^{2k_2 d_1} \left[ \frac{\frac{\mu_2 k_1}{\mu_1 k_2} T_1 - 1}{\frac{\mu_2 k_1}{\mu_1 k_2} T_1 + 1} \right] = -1 \quad (11)$$

$$e^{2k_2 d_1} \left[ \frac{\frac{\mu_2 k_1}{\mu_1 k_2} T_2 - 1}{\frac{\mu_2 k_1}{\mu_1 k_2} T_2 + 1} \right] = 1 \quad (12)$$

(11), (12) より

$$\left( \frac{\mu_1 k_2}{\mu_2 k_1} \right)^2 = \frac{1}{T_1 T_2} \quad (13)$$

$$e^{2k_2 d_1} = \frac{\left( \frac{T_1}{T_2} \right)^{\frac{1}{2}} + 1}{\left( \frac{T_1}{T_2} \right)^{\frac{1}{2}} - 1} \quad \text{或は} \quad \left( \frac{T_2}{T_1} \right)^{\frac{1}{2}} = \tanh k_2 d_1 \quad (14)$$

これが小口氏の結論に一致するものである。これから  $\varepsilon' - j\varepsilon''$ ,  $\mu' - j\mu''$  を求める方法は論集第4号で「9700MC に於けるカーボニル鉄粉の誘電率及び誘磁率の測定」として示した。

$$(b) \quad l_1 = 0, \quad l_2 = \frac{\lambda_1}{8}$$

これを(7)式に代入夫々に応ずる  $T$  を  $T_1, T_2$  とすれば

$$e^{2k_2 d} = \frac{1 + \frac{\mu_1 k_2}{\mu_2 k_1} T_1}{1 - \frac{\mu_1 k_2}{\mu_2 k_1} T_1} \quad (15)$$

$$e^{2k_2 d} = \frac{\left(\frac{\mu_1 k_2}{\mu_2 k_1} j - 1\right) \left(\frac{\mu_1 k_2}{\mu_2 k_1} T_2 + 1\right)}{\left(\frac{\mu_1 k_2}{\mu_2 k_1} j + 1\right) \left(\frac{\mu_1 k_2}{\mu_2 k_1} T_2 - 1\right)} \quad (16)$$

(15), (16) より

$$\left(\frac{\mu_1 k_2}{\mu_2 k_1}\right)^2 = \frac{T_1 - T_2 + j}{T_1 T_2 j} \quad (17)$$

$$e^{2k_2 d} = \left[1 + T_1 \left(\frac{T_1 - T_2 + j}{T_1 T_2 j}\right)^{\frac{1}{2}}\right] \left[1 - T_1 \left(\frac{T_1 - T_2 + j}{T_1 T_2 j}\right)^{\frac{1}{2}}\right]^{-1} \quad (18)$$

(17) (18) 式を用いて (a) の場合と同様にして  $\mu' - j\mu''$ ,  $\varepsilon' - j\varepsilon''$  を求め得、

$$(c) \quad l_1 = l_2 = 0 \quad d_2 = 2d_1$$

試料の厚さ  $d = d_1$ ,  $d = 2d_1$  に応ずる  $T$  を夫々  $T_1, T_2$  とすればこの関係を(7)式に代入

$$T_1 = \left(e^{2k_2 d_1} - 1\right) \left(e^{2k_2 d_1} + 1\right)^{-1} \left(\frac{\mu_1 k_2}{\mu_2 k_1}\right)^{-1} \quad (19)$$

$$T_2 = \left(e^{4k_2 d_1} - 1\right) \left(e^{4k_2 d_1} + 1\right)^{-1} \left(\frac{\mu_1 k_2}{\mu_2 k_1}\right)^{-1} \quad (20)$$

これら (19), (20) 式より

$$\left(\frac{\mu_1 k_2}{\mu_2 k_1}\right)^2 = \frac{2}{T_1 T_2} \frac{\left(\frac{2T_1 - T_2}{T_2}\right)^2}{\left(\frac{2T_1 - T_2}{T_2}\right)^2 + 1} \quad (21)$$

$$e^{2k_2 d_1} = \left[1 + T_1 \left(\frac{\mu_1 k_2}{\mu_2 k_1}\right)\right] \left[1 - T_1 \left(\frac{\mu_1 k_2}{\mu_2 k_1}\right)\right]^{-1} \quad (22)$$

(21) 式を (22) 式に代入  $e^{2k_2 d_1}$  が決まる。(21)(22) より (a) と同様にして  $\varepsilon' - j\varepsilon''$ ,  $\mu' - j\mu''$  を求めることが出来る。

$$(d) \quad l_1 = \frac{\lambda_1}{4} \quad l_2 = \frac{\lambda_1}{8}$$

この関係を(7)式に代入すれば(12)式及び(16)式を得るからこれから  $e^{2k_2 d_2}$  を消去

$$\left(\frac{\mu_1 k_2}{\mu_2 k_1}\right)^2 = \frac{1}{T_1 T_2 + T_2 j - T_1 j} \quad (23)$$

$$\text{又 (12) 式より } e^{2k_2 d_1} = \frac{\frac{\mu_2 k_1}{\mu_1 k_2} + 1}{\frac{\mu_2 k_1}{\mu_1 k_2} - 1} \quad (24)$$

(23) 式を (24) 式に代入  $e^{2k_2 d_1}$  が決まる。(a) と同様にして  $\epsilon' - j\epsilon''$ ,  $\mu' - j\mu''$  が求まる。

#### (4) 結 び

以上の如く誘電率及び誘磁率の同時測定法について4通りの方法を示したが計算法に於ては (a) の方法が最も容易である。目下これらの方法の比較について実験的に検討している。

以上を纏めるにあつて本学部竹本先生の御授助並びに参考文献を御寄贈して下さつた通研の石岡篤夫氏、立命館大学の瀬尾英雄氏の御好意を深く感謝致します。

#### 参 考 文 献

- (1) 西岡篤夫, 岡本宏, 関川京三の諸氏による 4000MC に於けるカーボニル鉄粉の誘磁率の測定 I 及び II (1952 及び 1953)
- (2) On the Dielectric Measurement in the Centimeter Wave Region. ISAO TAKAHASHI, MIKIO TAKEYAMA, HIDEO SENO and MITSUO ŌTA (1953)
- (3) New Methods of Dielectric Measurement in the Centimeter Wave Region. ISAO TAKAHASHI, MIKIO TAKEYAMA, HIDEO SENO and MITSUO ŌTA (1954)