

# 指數線路의 圖式解法

朴 松 培

## 目 次

- I. 緒 言
- II. 指數線路의 Impedance 函數
- III. 指數線路의 圖式解法
  - 1. W-平面과 Smith chart 를 併用하는 方法
  - 2. W-平面을 重疊한 直角 Impedance diagram 을

- 利用하는 方法
- 3. 修正된 Smith chart 를 利用하는 方法
- IV. 指數線路의 等價回路
- V. 結 語
- [附 錄]

## I. 緒 言

指數線路는 特히 microwave 工學에서 Impedance 變換用으로 널리 使用되고 있으나 그 Impedance 函數 또는 反射係數의 表示式의 複雜性으로 因하여 이 線路의 特性研究, 設計에 있어서 적지 않은 計算의 困難이 따른다. 따라서 이의 圖式解法이 歡迎된다. 本論文에서 우리는 指數線路의 Impedance 函數를 一次變換하면 普通의 均一線路에 對한 것과 類似한 表示式이 얻어짐에 着眼하여 複素數의 一次變換을 代表하는 W-平面과 Smith chart 또는 直角 Impedance diagram 을 併用하던지 W-平面을 直角 Impedance diagram 에 重疊시키던지 또는 Smith chart 의 constant- $r$  constant- $x$  圓의 label 를 고쳐서 使用하던지 하여 指數線路의 問題를 圖式으로 解決하는 方法을 模索하였다. 또 같은 着眼으로부터 指數線路의 集中定數 等價回路가 興味있게 求해짐을 附隨的으로 指摘하였다.

## II. 指數線路의 Impedance 函數

任意的 傳送線路에 대한 電壓 電流의 微分方程式은 다음과 같은 形式으로 表示된다.

$$\frac{dV}{dy} = Z(y)I, \quad \frac{dI}{dy} = Y(y)V \quad \dots\dots\dots(1)$$

여기서  $Z(y)$ 와  $Y(y)$ 는 各各 受電端으로부터의 距離가  $y$ 인 點에서의 單位長當의 線路의 直列 Impedance 와 並列 Admittance 를 나타낸다.

公稱特性 Impedance  $Z_0(y)$ 와 公稱傳播定數  $\gamma(y)$ 를 다음과 같이 定義하자.

$$Z_0(y) = \sqrt{Z(y)/Y(y)}$$

$$\gamma(y) = \sqrt{Z(y) \cdot Y(y)} = \alpha + j\beta$$

그러면

$$\gamma = Z/Z_0 = YZ_0 \quad \dots\dots\dots(2)$$

無損失線路에 對해서는  $Z_0$ 는 實數이고  $\gamma$ 는 純虛數가 된다.

線路의 任意點에서의 Impedance  $V/I$ 를  $Z_0$ 로서 規準化한 것을  $z$ 라 하면

$$z = \frac{V}{Z_0 I} \quad \dots\dots\dots(3)$$

이 兩邊의 對數를  $y$ 로 微分하면

$$\frac{1}{z} \cdot \frac{dz}{dy} = \frac{1}{V} \cdot \frac{dV}{dy} - \frac{1}{I} \cdot \frac{dI}{dy} - \frac{1}{Z_0} \cdot \frac{dZ_0}{dy} \quad \dots\dots(4)$$

式(2), (3)을 利用하여 式(1)을 고쳐 쓰면

$$\frac{dV}{dy} = V \cdot \frac{\gamma}{z}, \quad \frac{dI}{dy} = I\gamma \quad \dots\dots\dots(5)$$

이것들을 式(4)에 代入하면

$$\frac{1}{z} \cdot \frac{dz}{dy} = \frac{\gamma}{z} - z\gamma - \frac{1}{Z_0} \cdot \frac{dZ_0}{dy}$$

또는

$$\frac{dz}{dy} = \gamma \left( \frac{d}{dy} \ln Z_0 \right) z - \gamma z^2 \quad \dots\dots\dots(6)$$

이것이 不均一-傳送線路의 任意點에서의 規準化된 Impedance 에 對한 微分方程式이다.

指數線路에 있어서는

$$Z_0(y) = Z(y) \exp(-\alpha y)$$

이므로 式(6)은

$$\frac{dz}{dy} = (1-z^2)\gamma + \alpha z \quad \dots\dots\dots(7)$$

와 같이 된다. 이 方程式을 풀기 위하여 다음과 같은 一次變換을 생각하여 보자. 卽

$$z = A + BW \quad \dots\dots\dots(8)$$

여기서  $A, B$ 는 새로운 變數  $W$ 에 關한 微分方程

式이 簡單하게 되도록 決定할 수 있는 任意的 常數다. 式(8)을 式(7)에 代入하면

$$B \frac{dW}{dy} = (1 - A^2 - 2ABW - B^2W^2)\gamma + \alpha(A + BW)$$

이 右邊에서 爲先  $W$ 의 一次項을 없애기 위하여

$$A = \frac{\alpha}{2\gamma} \dots\dots\dots(9)$$

라 놓으면

$$B \frac{dW}{dy} = \left(1 + \frac{\alpha^2}{4\gamma^2} - B^2W^2\right)\gamma$$

여기서 다시

$$B = \sqrt{1 + \frac{\alpha^2}{4\gamma^2}} \dots\dots\dots(10)$$

와 같이 定하면

$$\frac{dW}{dy} = \bar{\gamma}(1 - W^2) \dots\dots\dots(11)$$

와 같이 簡單하게 된다. 但

$$\bar{\gamma} = \gamma \sqrt{1 + \frac{\alpha^2}{4\gamma^2}} \dots\dots\dots(12)$$

그리고  $W$ 와  $z$ 와의 關係는 式(8), (9), (10), (12) 들로부터

$$z = \frac{\alpha}{2\gamma} + \frac{\bar{\gamma}}{\gamma} W$$

또는

$$W = \left(z - \frac{\alpha}{2\gamma}\right) \frac{\gamma}{\bar{\gamma}} \dots\dots\dots(13)$$

와 같이 된다.

微分方程式 (11)의 解는 容易하게

$$W = \tan h(\bar{\gamma}y + c') \dots\dots\dots(14)$$

와 같이 求해진다. 여기서  $c'$ 는 境界條件으로부터 定해 지는 積分常數다. 지금 受電端이 規準화된 Impedance  $z_L$ 로서 終端되어 있다면  $y=0$ 에서

$$W = W_L = \left(z_L - \frac{\alpha}{2\gamma}\right) \frac{\gamma}{\bar{\gamma}} \dots\dots\dots(15)$$

이 境界條件을 式(14)에 代入하면

$$c' = \tan h^{-1} W_L$$

따라서 線長이  $l$ 일 때 入力 Impedance를 變換된 形式으로 表示하면

$$W_{in} = \tan h(\bar{\gamma}l + \tan h^{-1} W_L)$$

또는

$$W_{in} = \frac{W_L + \tan h \bar{\gamma}l}{1 + W_L \tan h \bar{\gamma}l} \dots\dots\dots(16)$$

이것은 均一한 傳送線路의 入力 Impedance에 對한 表示式과 全く 同一한 形式을 갖고 있다.

無損失指數線路는 低域通過濾波器의 性質을 갖고 있으며 그 遮斷周波數에 對한 動作周波數의 比가  $\frac{\alpha}{2\beta}$ 로서 表示됨이 알려져 있다. (1) 이 比를  $\nu$ 라 하면

$$\nu = \frac{\alpha}{2\beta} \dots\dots\dots(17)$$

$\nu$ 를 써서 式(12)-(16)을 고쳐 쓰면

$$\bar{\gamma} = j\beta \sqrt{1 - \nu^2} \equiv j\bar{\beta} \dots\dots\dots(18)$$

但  $\beta \equiv \beta \sqrt{1 - \nu^2} \dots\dots\dots(19)$

또  $W = (z + j\nu) \frac{1}{\sqrt{1 - \nu^2}} \dots\dots\dots(20)$

$$W_L = (z_L + j\nu) \frac{1}{\sqrt{1 - \nu^2}} \dots\dots\dots(21)$$

$$W_{in} = \frac{W_L + j \tan \beta l}{1 + j W_L \tan \beta l} \dots\dots\dots(22)$$

式(20), (22)로부터

$$z_{in} = -j\nu + \sqrt{1 - \nu^2} \cdot \frac{W_L + j \tan \beta l}{1 + j W_L \tan \beta l} \dots\dots\dots(23)$$

여기에 式(21)을 代入하여 簡單하게 하면

$$z_{in} = \frac{(\sqrt{1 - \nu^2} \cot \beta l + \nu) z_L + j}{\sqrt{1 - \nu^2} \cot \beta l - \nu + j z_L} \dots\dots\dots(24)$$

이 結果는 Burrows가 全く 相異한 方法으로 얻은 것과 一致함을 容易하게 證書할 수 있다. (1)

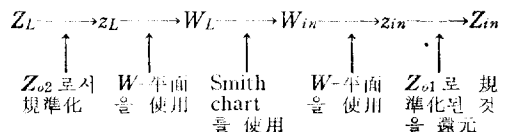
### Ⅲ. 指數線路의 圖式解法

無損失指數線路의 負荷 Impedance가 주어졌을 때 入力 Impedance를, 또는 反對로 入力 Impedance가 주어졌을 때 負荷 Impedance를 圖式으로 求하는 問題의 關鍵은 式(20)-(22)를 考察하는데 있다. 即 前述한 바와 같이 式(20)에 의하여 Impedance 兩數를 一次變換하면 均一線路에 對한 關係式과 同一한 式(22)가 얻어지므로 가장 初步의 圖式解法은 이 一次變換을 나타내는  $W$ -平面과 均一線路에 對한 Impedance diagram을 併用하는 것이다. 그러나  $W$ -平面을 直角 Impedance diagram 上에 重疊하던지 또는 Smith Chart를 適當히 修正하면 하나의 diagram로서도 目的을 達할 수 있다.

#### 1. $W$ -平面과 Smith chart를 併用하는 方法

두 diagram를 併用하는 경우 Impedance diagram로서는 더 흔히 쓰이는 Smith chart가 直角 Impedance diagram보다 有利할 것이다. 그리고  $W$ -平面은  $z$ -平面의 原點을 (0,  $\nu$ )에 移動시킨 다음 모든 尺度를  $\frac{1}{\sqrt{1 - \nu^2}}$  倍로 擴大시켜서 얻는다(遮斷周波數 以上에서는  $\nu < 1$  이므로  $\frac{1}{\sqrt{1 - \nu^2}} > 1$  이다). 이리하여 constant- $r$  constant- $x$  ( $z = r + jx$ )의 直線들을 容易하게  $W$ -平面上에 plot 할 수 있다.

既知의 負荷 Impedance  $Z_L$ 로부터 入力 Impedance를 얻는 節次는 다음과 같다.



여기서  $Z_{o1}$ ,  $Z_{o2}$ 는 각각 入力과 出力端子에서의 特性 Impedance 다.

以上の 節次를 反對方向으로 하면 入力 Impedance 를 알므로써 負荷 Impedance 를 求할 수 있다. 지금 假想的인 反射係數  $\rho_w$  를 다음과 같이 定義하자.

$$\rho_w = \frac{W-1}{W+1}$$

式(20)에 의하여 이것은  $\rho_w = \frac{z+j\nu-\sqrt{1-\nu^2}}{z+j\nu+\sqrt{1-\nu^2}}$  와 같

이 表示되므로  $\rho_w$  는 實際의 反射係數  $\rho = \frac{z-1}{z+1}$  와는 直接的인 關係가 없다. 따라서  $z$  로부터  $\rho$  를 또는  $\rho$  로부터  $z$  를 求하려면 Smith chart 를 다시 한번 使用 하지 않으면 안 된다.

### 2. W-平面向 重疊한 直角 Impedance diagram 를 利用하는 方法

만일 두 개의 diagram 代身에 하나의 diagram 만 을 써서 문제를 解決하려면 Smith chart 보다 直角 Impedance diagram 가 더 便利할 것이다. 왜냐 하면 後者の 경우에는 아무런 수정없이 이에 W-平面向 重疊할 수 있기 때문이다. 그림 1 은 一例로  $\nu=0.6$  따라서  $\sqrt{1-\nu^2}=0.8$  인 경우에 대하여 W-平面向 直角 Impedance diagram 上에 重疊시킨 것이다. 이 그림의 利用法은 明白하므로 說明을 略하겠다. 한 가지 興味있는 事實은  $r=1$  線과  $x=0$  線과의 交點 P 가  $\nu (= \frac{\alpha}{2\beta} = \frac{\text{動作周波數}}{\text{遮斷周波數}})$ 의 變化에 따라서 單位直角雙曲線上을 移動한다는 것이다(證明: 點 P 의 座標를  $(u_0, v_0)$ 라 하면  $u_0 = \frac{1}{\sqrt{1-\nu^2}}$ ,  $v_0 = \frac{\nu}{\sqrt{1-\nu^2}}$  이므로  $u_0^2 - v_0^2 = 1$ ). 이 事實은 特히 周波數가 變할 때 constant- $r$ , constant- $x$  線들을 迅速하게 plot 하는데 도움이 될 것이다(註:  $\overline{OP}$ 의 長이가 새로운 尺度로서는 單位長이 됨).

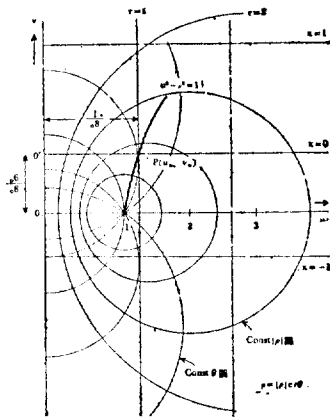


그림 1.

### 3. 修正된 Smith chart 를 利用하는 方法

Impedance diagram 로서는 Smith chart 가 가장 널리 使用되고 있으므로 다음에는 W-平面向을 쓰지 않고 Smith chart 를 修正하여 問題를 解決하는 方法을 생각해 보자. 簡易을 위하여 以下 原來的 Smith chart 를 OSC(Original Smith chart), 修正된 smith chart 를 MSC(Modified Smith chart)라 부르기로 하자. 문제는 變換  $W = (z+j\nu) \frac{1}{\sqrt{1-\nu^2}}$  을 考慮에 넣어서 OSC에서의 const- $r$ , const- $x$  圓들의 label 를 달리하는데 있다. 即  $W = u+iv$ ,  $z = r+jx$  라 하면  $u = \frac{r}{\sqrt{1-\nu^2}}$ ,  $v = \frac{x+\nu}{\sqrt{1-\nu^2}}$  이므로 OSC에서의 const- $r$  圓의 label  $r=r_1$  을  $r=r_1\sqrt{1-\nu^2}$  으로 고치고 또 const- $x$  圓의 label  $x=x_1$  을  $x=x_1\sqrt{1-\nu^2}-\nu$  으로 고치면 MSC가 얻어진다. 그림 2 는  $\nu=0.6$  에 대한 MSC의 代表的인 const- $r$ , const- $x$  圓들을 나타낸다. 여기서 보다 싶이 MSC에서는  $x=0$  圓과  $r=1$  圓과의 交點  $O'$  는 中心  $O$  와 一致하지 않는다.

이 MSC를 利用하여 既知의  $z_L$  로부터  $z_{in}$  을 求하려면

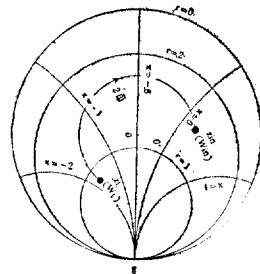


그림 2.

1. MSC 上에  $z_L$  點을 찍는다(이 點은 OSC 上에서는  $W_L$  에 對應한다).
2. 이 點을 中心  $O$  周圍에 時計方向으로 角度  $2\beta l$  만을 回轉시킨다.
3. 그 終點  $z_{in}$  (OSC 上에서는  $W_{in}$  에 對應)을 MSC 上에서 읽는다. 이것이 곧 規準化된 人力 Impedance 의 值를 준다.

const- $r$ , const- $x$  圓의 label 를 고치는 計算過程이 煩雜하므로 다음에는 이것을 圖式으로 求하는 方法을 생각해 보자. 우선 OSC 上에서의 constant  $r=r_1$  圓을 생각해 보자. 이 圓의 中心 C 는  $(\frac{r_1}{1+r_1}, 0)$  에 있고 그 半徑은  $\frac{1}{1+r_1}$  이다. 그림 3에서 FC 와 ED 와의 延長의 交點을 H 라 하면  $\overline{DH}=2r_1$  이다. (證明:  $\overline{KG} = 2\overline{AC} = \frac{2}{1+r_1}$  이므로  $\overline{DK} = 2 - \frac{2}{1+r_1} = \frac{2r_1}{1+r_1}$ . 그런

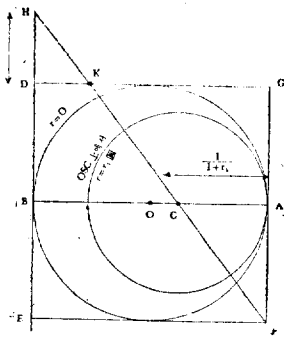


그림 3.

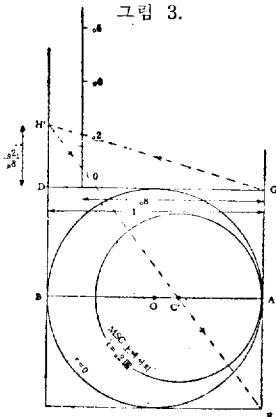


그림 4.

데  $\overline{DK}/\overline{EF} = \overline{DH}/\overline{HE}$  또는  $\frac{2r_1}{1+r_1} : 2 = \overline{DH} : (\overline{DH}+2)$

따라서  $\overline{DH} = 2r_1$ . MSC 에서는  $\overline{DH}$ 의 尺度가  $\frac{1}{\sqrt{1-\nu^2}}$  배가 되므로 그림 4에 表示한 바와 같은 節次를 밟아서 MSC에서의 const-r 圓을 얻을 수 있다(이 그림은  $\nu=0.6$ 에 對한 것).

다음에 OSC 上에서의 constant  $x=x_1$  圓을 생각해보자. 이 圓의 中心  $c''$ 는  $(1, \frac{1}{x_1})$ 에 있고 그 半徑

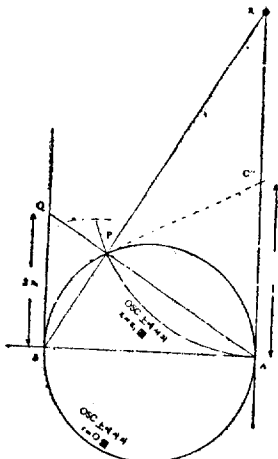


그림 5.

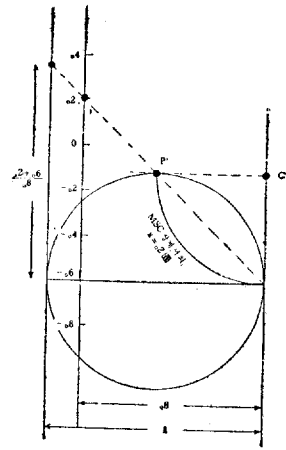


그림 6.

은  $\frac{1}{x_1}$  이다(그림 5 參照). 지금  $x=x_1$  圓과  $r=0$  圓과의 交點을 P, 또 直線 AQ와 BS 와의 延長의 交點을 Q라 하면  $\overline{BQ} = 2x_1$ 이다(證明:  $\overline{BQ} : \overline{AB} = \overline{AB} : \overline{AR}$  이므로  $\overline{BQ} = 2 \times 2/2 \times \frac{1}{r_1} = 2r_1$ ). MSC 上에서  $\overline{BQ}$ 의 尺度는  $\nu$ 만큼 偏移된 다음  $\frac{1}{\sqrt{1-\nu^2}}$  倍로 擴大된다. 따라서 그림 6에 表示한 바와 같은 節次를 밟아서 MSC 上에서의 const-x 圓을 얻을 수 있다(이 그림은  $\nu=0.6$ 에 對한 것).

#### IV. 指數線路의 等價回路

式(23)을 觀察하면  $z_{in}$ 이 容量器, 理想變成器, 負荷 Impedance  $W_L$ 로서 終端된 均一線路에 의하여 表現될 수 있음을 알 수 있다. 또 이  $W_L$ 는 式(21)로부터  $z_L$ 로 終端된 理想變成器와 誘導器로서 表現될 수 있음을 알 수 있다. 따라서 指數線路의 等價回路를 그림 7 (a)와 같이 表示할 수 있다. 여기서 均一線路는 特性 Impedance가 1이고 傳播定數가  $\beta$ 이고 長이는 實際의 指數線路의 長이  $l$ 와 같다. 實際로는 遮斷周波數 以上이 考慮의 對象이 되므로  $\nu < 1$ 이고 따라서 變成器의 捲線比는 實數다. 均一線路의 部分은 다시 等價 T回路로 表現할 수 있으므로 그림 7 (b)을 얻는다. 여기서 다시 두 變成器內側에 있는 T回路要素와 誘導 Reactance를  $n^2$  倍 해줌으로써 結局 指數線路에 對한 集中定數 T型等價回路[그림 7 (c)]의 要素는 다음과 같은 値를 갖는다.

$$z_1 = j \left( \sqrt{1-\nu^2} \tan \frac{\beta l}{2} - \nu \right)$$

$$z_L = j \left[ \sqrt{1-\nu^2} \tan \frac{\beta l}{2} + z \right]$$

$$z_3 = -j \sqrt{1-\nu^2} \csc \beta l$$

또 Y- $\Delta$ 變換에 의하여  $\pi$ 型等價回路를 求하면 그림 7 (d)에서 各要素의 값은 다음과 같다.

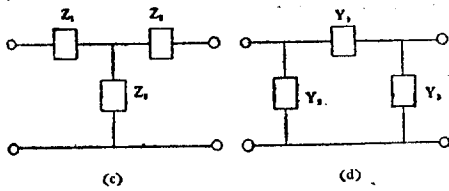
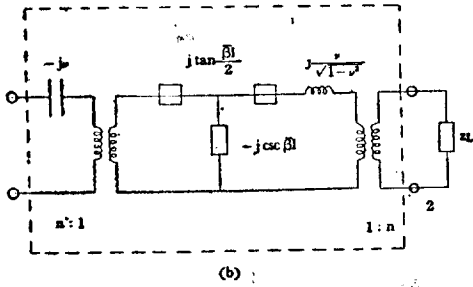
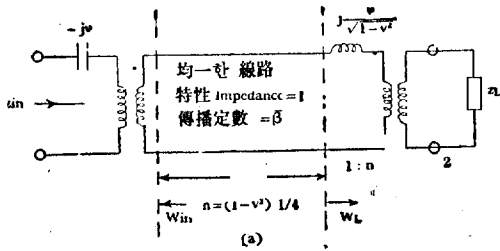


그림 7. (a), (b), (c) (d)

$$Y_1 = -j\sqrt{1-v^2} / \csc \beta l$$

$$Y_2 = -j\left[\sqrt{1-v^2} \tan \frac{\beta l}{2} + v\right] \sin^2 \beta l$$

$$Y_3 = j\left[\sqrt{1-v^2} \tan \frac{\beta l}{2} - v\right] \sin^2 \beta l$$

### V. 結 語

指數線路의 設計에 있어서 때로는 Impedance 函數 代身에 反射係數를 다루는 경우가 있다. 多幸이 後者의 表示式이 前者와 類似함으로(附錄參照) 以上의 圖

式解法은 反射係數의 경우에도 適用될 수 있다. 그러나 Impedance 函數와 反射係數間의 關係는 Smith chart 로서 容易하게 求해지므로 따로 反射係數專用의 diagram 을 만들 必要는 없을 것이다. 이러한 理由로 세가지 圖式解法中 修正된 Smith chart 가 가장 便利하고 넓은 利用度를 가질 것은 틀림 없다.

### [附錄] 指數線路의 反射係數

反射係數와 Impedance 函數와의 關係式  $\rho = \frac{z-1}{z+1}$  을  $y$  에 關하여 微分한 다음  $\frac{dz}{dy}$  에 式(7)을 代入하면  $\rho$  에 關한 微分方程式이 얻어진다. 即

$$\frac{d\rho}{dy} = (1-\rho^2) \frac{\alpha}{2} - 2\tau\rho$$

이것은 式(7)과 同一한 形式을 갖고 있다. 따라서 그 解도 同一한 形式을 取한다. 無損失線路에 對하여 實際로 그 解를 求해 보면 一次變換

$$\Gamma = \left(\rho + \frac{j}{v}\right) \frac{v}{j\sqrt{1-v^2}}$$

$$\Gamma_L = \left(\rho_L + \frac{j}{v}\right) \frac{v}{j\sqrt{1-v^2}}$$

에 의하여

$$\Gamma_{in} = \frac{\Gamma_L + j \tan \beta l}{1 + j \Gamma_L \tan \beta l}$$

와 같이 된다. 이 諸式들은 式(20)-(22)에 對應하며 相互 類似한 形式을 갖고 있음을 알 수 있다.

(西紀 1962年 7月 21日 接受)

### 參考文獻

- (1) Burrow, "Exponential Transmission Lines," Bell System Technical Journal, P. 555; Oct. 1938.
- (2) Gruner, "Synthesis of Non-uniform Transmission Lines and Ricatti's differential equation," Proc. of IRE, P. 224; Feb. 1962.