

Calculations Of Open (Unbounded) Full-wave Eigenmodes Of Waveguides by Edge Element FEM

ryujimiya

2020年02月25日

1 はじめに

2次元導波路の固有モードをベクトル波として解析するために辺要素 (edge elements) とスカラー節点要素 (scalar nodal elements) を用いて定式化を「Calculations Of Full-wave Eigenmodes Of Waveguides by Edge Element FEM」にて行った。

上記の文書では、周囲を遮蔽した closed waveguides が対象であった。

本書では開放形導波路 (open/unbounded waveguides) に適用するために境界積分を定式化している。

2 開放形2次元導波路の固有値問題

電界ベクトル \mathbf{E} について定式化を示す。磁界ベクトル \mathbf{H} についても同様に定式化できる。

電界 \mathbf{E} についての弱形式は境界積分項を含んだ次式となる。

$$\int_{\Omega} (\nabla \times \mathbf{E})^* \cdot (p \nabla \times \mathbf{E}) - k_0^2 \mathbf{E}^* \cdot q \mathbf{E} d\Omega = - \int_{\Gamma} \mathbf{E}^* \cdot (\mathbf{n} \times p \nabla \times \mathbf{E}) d\Gamma \quad (1)$$

ここに、 $*$ は complex conjugate、 $k_0 = \omega \sqrt{\epsilon_0 \mu_0}$ は真空の波数、 ϵ_0 、 μ_0 はそれぞれ真空の誘電率、真空の透磁率である。 p 、 q は次式で表されるテンソルであり、ここでは対角成分のみ存在する媒質に関して定式化する。

$$\begin{aligned} p &= \mu_r^{-1} \\ q &= \epsilon_r \\ p &= \begin{bmatrix} p_{xx} & & \\ & p_{yy} & \\ & & p_{zz} \end{bmatrix} \\ q &= \begin{bmatrix} q_{xx} & & \\ & q_{yy} & \\ & & q_{zz} \end{bmatrix} \end{aligned} \quad (2)$$

ここに、 ϵ_r 、 μ_r は媒質の比誘電率テンソル、比透磁率テンソルである。

$$\mathbf{E} = \mathbf{E}_t + E_z \mathbf{a}_z \quad (3)$$

$$\mathbf{E}^* = \mathbf{E}_t^* + E_z^* \mathbf{a}_z \quad (4)$$

$$\nabla \times \mathbf{E} = \nabla_t \times \mathbf{E}_t + \frac{\partial}{\partial z} \mathbf{a}_z \times \mathbf{E}_t + \nabla_t E_z \times \mathbf{a}_z \quad (5)$$

$$p \nabla \times \mathbf{E} = p_{zz} \nabla_t \times \mathbf{E}_t + p_{tt} \frac{\partial}{\partial z} \mathbf{a}_z \times \mathbf{E}_t + p_{tt} \nabla_t E_z \times \mathbf{a}_z \quad (6)$$

$$\mathbf{n} \times p \nabla \times \mathbf{E} = p_{zz} \mathbf{n} \times \nabla_t \times \mathbf{E}_t + \mathbf{n} \times p_{tt} \frac{\partial}{\partial z} \mathbf{a}_z \times \mathbf{E}_t + \mathbf{n} \times p_{tt} \nabla_t E_z \times \mathbf{a}_z \quad (7)$$

$$\mathbf{E}^* \cdot \mathbf{n} \times p \nabla \times \mathbf{E} = \mathbf{E}^* \cdot p_{zz} \mathbf{n} \times \nabla_t \times \mathbf{E}_t + \mathbf{E}^* \cdot \mathbf{n} \times p_{tt} \frac{\partial}{\partial z} \mathbf{a}_z \times \mathbf{E}_t + \mathbf{E}^* \cdot \mathbf{n} \times p_{tt} \nabla_t E_z \times \mathbf{a}_z \quad (8)$$

ここに、 p_{tt} は、

$$p_{tt} = \begin{bmatrix} p_{xx} & \\ & p_{yy} \end{bmatrix} \quad (9)$$

である。

第1項： $\mathbf{E}^* \cdot p_{zz} \mathbf{n} \times \nabla_t \times \mathbf{E}_t$

$$\begin{aligned} \nabla_t \times \mathbf{E}_t &= \left(\frac{\partial}{\partial x} \mathbf{a}_x + \frac{\partial}{\partial y} \mathbf{a}_y \right) \times (E_x \mathbf{a}_x + E_y \mathbf{a}_y) \\ &= \left(\frac{\partial E_y}{\partial x} - \frac{\partial E_x}{\partial y} \right) \mathbf{a}_z \end{aligned} \quad (10)$$

$\mathbf{n} = \mathbf{a}_x$ のとき、

$$\begin{aligned} \mathbf{n} \times \nabla_t \times \mathbf{E}_t &= \mathbf{a}_x \times \left(\frac{\partial E_y}{\partial x} - \frac{\partial E_x}{\partial y} \right) \mathbf{a}_z \\ &= - \left(\frac{\partial E_y}{\partial x} - \frac{\partial E_x}{\partial y} \right) \mathbf{a}_y \end{aligned} \quad (11)$$

$$p_{zz} \mathbf{n} \times \nabla_t \times \mathbf{E}_t = -p_{zz} \left(\frac{\partial E_y}{\partial x} - \frac{\partial E_x}{\partial y} \right) \mathbf{a}_y \quad (12)$$

$$\begin{aligned} \mathbf{E}^* \cdot p_{zz} \mathbf{n} \times \nabla_t \times \mathbf{E}_t &= (E_x^* \mathbf{a}_x + E_y^* \mathbf{a}_y + E_z^* \mathbf{a}_z) \cdot \left\{ -p_{zz} \left(\frac{\partial E_y}{\partial x} - \frac{\partial E_x}{\partial y} \right) \mathbf{a}_y \right\} \\ &= -E_y^* p_{zz} \left(\frac{\partial E_y}{\partial x} - \frac{\partial E_x}{\partial y} \right) \end{aligned} \quad (13)$$

$\mathbf{n} = \mathbf{a}_y$ のとき、

$$\begin{aligned}\mathbf{n} \times \nabla_t \times \mathbf{E}_t &= \mathbf{a}_y \times \left(\frac{\partial E_y}{\partial x} - \frac{\partial E_x}{\partial y} \right) \mathbf{a}_z \\ &= \left(\frac{\partial E_y}{\partial x} - \frac{\partial E_x}{\partial y} \right) \mathbf{a}_x\end{aligned}\quad (14)$$

$$p_{zz} \mathbf{n} \times \nabla_t \times \mathbf{E}_t = p_{zz} \left(\frac{\partial E_y}{\partial x} - \frac{\partial E_x}{\partial y} \right) \mathbf{a}_x \quad (15)$$

$$\begin{aligned}\mathbf{E}^* \cdot p_{zz} \mathbf{n} \times \nabla_t \times \mathbf{E}_t &= (E_x^* \mathbf{a}_x + E_y^* \mathbf{a}_y + E_z^* \mathbf{a}_z) \cdot \left\{ p_{zz} \left(\frac{\partial E_y}{\partial x} - \frac{\partial E_x}{\partial y} \right) \mathbf{a}_x \right\} \\ &= E_x^* p_{zz} \left(\frac{\partial E_y}{\partial x} - \frac{\partial E_x}{\partial y} \right)\end{aligned}\quad (16)$$

第2項: $\mathbf{E}^* \cdot \mathbf{n} \times p_{tt} \frac{\partial}{\partial z} \mathbf{a}_z \times \mathbf{E}_t$

$$\begin{aligned}\mathbf{a}_z \times \mathbf{E}_t &= \mathbf{a}_z \times (E_x \mathbf{a}_x + E_y \mathbf{a}_y) \\ &= E_x \mathbf{a}_y - E_y \mathbf{a}_x\end{aligned}\quad (17)$$

$$p_{tt} \frac{\partial}{\partial z} \mathbf{a}_z \times \mathbf{E}_t = p_{yy} \frac{\partial E_x}{\partial z} \mathbf{a}_y - p_{xx} \frac{\partial E_y}{\partial z} \mathbf{a}_x \quad (18)$$

$\mathbf{n} = \mathbf{a}_x$ のとき、

$$\begin{aligned}\mathbf{n} \times p_{tt} \frac{\partial}{\partial z} \mathbf{a}_z \times \mathbf{E}_t &= \mathbf{a}_x \times \left(p_{yy} \frac{\partial E_x}{\partial z} \mathbf{a}_y - p_{xx} \frac{\partial E_y}{\partial z} \mathbf{a}_x \right) \\ &= p_{yy} \frac{\partial E_x}{\partial z} \mathbf{a}_z\end{aligned}\quad (19)$$

$$\begin{aligned}\mathbf{E}^* \cdot \mathbf{n} \times p_{tt} \frac{\partial}{\partial z} \mathbf{a}_z \times \mathbf{E}_t &= (E_x^* \mathbf{a}_x + E_y^* \mathbf{a}_y + E_z^* \mathbf{a}_z) \cdot p_{yy} \frac{\partial E_x}{\partial z} \mathbf{a}_z \\ &= E_z^* p_{yy} \frac{\partial E_x}{\partial z}\end{aligned}\quad (20)$$

$\mathbf{n} = \mathbf{a}_y$ のとき、

$$\begin{aligned}\mathbf{n} \times p_{tt} \frac{\partial}{\partial z} \mathbf{a}_z \times \mathbf{E}_t &= \mathbf{a}_y \times \left(p_{yy} \frac{\partial E_x}{\partial z} \mathbf{a}_y - p_{xx} \frac{\partial E_y}{\partial z} \mathbf{a}_x \right) \\ &= p_{xx} \frac{\partial E_y}{\partial z} \mathbf{a}_z\end{aligned}\quad (21)$$

$$\begin{aligned}\mathbf{E}^* \cdot \mathbf{n} \times p_{tt} \mathbf{a}_z \times \mathbf{E}_t &= (E_x^* \mathbf{a}_x + E_y^* \mathbf{a}_y + E_z^* \mathbf{a}_z) \cdot p_{xx} \frac{\partial E_y}{\partial z} \mathbf{a}_z \\ &= E_z^* p_{xx} \frac{\partial E_y}{\partial z}\end{aligned}\quad (22)$$

第3項： $\mathbf{E}^* \cdot \mathbf{n} \times p_{tt} \nabla_t E_z \times \mathbf{a}_z$

$$\begin{aligned} \nabla_t E_z &= \left(\frac{\partial}{\partial x} \mathbf{a}_x + \frac{\partial}{\partial y} \mathbf{a}_y \right) E_z \\ &= \frac{\partial E_z}{\partial x} \mathbf{a}_x + \frac{\partial E_z}{\partial y} \mathbf{a}_y \end{aligned} \quad (23)$$

$$\begin{aligned} \nabla_t E_z \times \mathbf{a}_z &= \left(\frac{\partial E_z}{\partial x} \mathbf{a}_x + \frac{\partial E_z}{\partial y} \mathbf{a}_y \right) \times \mathbf{a}_z \\ &= -\frac{\partial E_z}{\partial x} \mathbf{a}_y + \frac{\partial E_z}{\partial y} \mathbf{a}_x \end{aligned} \quad (24)$$

$$p_{tt} \nabla_t E_z \times \mathbf{a}_z = -p_{yy} \frac{\partial E_z}{\partial x} \mathbf{a}_y + p_{xx} \frac{\partial E_z}{\partial y} \mathbf{a}_x \quad (25)$$

$\mathbf{n} = \mathbf{a}_x$ のとき、

$$\begin{aligned} \mathbf{n} \times p_{tt} \nabla_t E_z \times \mathbf{a}_z &= \mathbf{a}_x \times \left(-p_{yy} \frac{\partial E_z}{\partial x} \mathbf{a}_y + p_{xx} \frac{\partial E_z}{\partial y} \mathbf{a}_x \right) \\ &= -p_{yy} \frac{\partial E_z}{\partial x} \mathbf{a}_z \end{aligned} \quad (26)$$

$$\begin{aligned} \mathbf{E}^* \cdot \mathbf{n} \times p_{tt} \nabla_t E_z \times \mathbf{a}_z &= (E_x^* \mathbf{a}_x + E_y^* \mathbf{a}_y + E_z^* \mathbf{a}_z) \cdot \left(-p_{yy} \frac{\partial E_z}{\partial x} \mathbf{a}_z \right) \\ &= -E_z^* p_{yy} \frac{\partial E_z}{\partial x} \end{aligned} \quad (27)$$

$\mathbf{n} = \mathbf{a}_y$ のとき、

$$\begin{aligned} \mathbf{n} \times p_{tt} \nabla_t E_z \times \mathbf{a}_z &= \mathbf{a}_y \times \left(-p_{yy} \frac{\partial E_z}{\partial x} \mathbf{a}_y + p_{xx} \frac{\partial E_z}{\partial y} \mathbf{a}_x \right) \\ &= -p_{xx} \frac{\partial E_z}{\partial y} \mathbf{a}_z \end{aligned} \quad (28)$$

$$\begin{aligned} \mathbf{E}^* \cdot \mathbf{n} \times p_{tt} \nabla_t E_z \times \mathbf{a}_z &= (E_x^* \mathbf{a}_x + E_y^* \mathbf{a}_y + E_z^* \mathbf{a}_z) \cdot \left(-p_{xx} \frac{\partial E_z}{\partial y} \mathbf{a}_z \right) \\ &= -E_z^* p_{xx} \frac{\partial E_z}{\partial y} \end{aligned} \quad (29)$$

開放形導波路の導波モードの伝搬定数を β 、境界に垂直な方向の減衰定数を α とする。すなわち、

$$\frac{\partial}{\partial z} = -j\beta \quad (30)$$

$$\frac{\partial}{\partial n} = -\alpha \quad (31)$$

$$\alpha = \sqrt{\beta^2 - k_0^2 \epsilon_r} \quad (32)$$

とすると、

第1項 $\mathbf{E}^* \cdot p_{zz} \mathbf{n} \times \nabla_t \times \mathbf{E}_t$

$\mathbf{n} = \mathbf{a}_x$ のとき、

$$\begin{aligned}
\frac{\partial}{\partial x} &= -\alpha \\
\mathbf{E}^* \cdot p_{zz} \mathbf{n} \times \nabla_t \times \mathbf{E}_t &= -E_y^* p_{zz} \left(-\alpha E_y - \frac{\partial E_x}{\partial y} \right) \\
&= \alpha p_{zz} E_y^* E_y + p_{zz} E_y^* \frac{\partial E_x}{\partial y}
\end{aligned} \tag{33}$$

$\mathbf{n} = \mathbf{a}_y$ のとき、

$$\begin{aligned}
\frac{\partial}{\partial y} &= -\alpha \\
\mathbf{E}^* \cdot p_{zz} \mathbf{n} \times \nabla_t \times \mathbf{E}_t &= E_x^* p_{zz} \left\{ \frac{\partial E_y}{\partial x} - (-\alpha) E_x \right\} \\
&= p_{zz} E_x^* \frac{\partial E_y}{\partial x} + \alpha p_{zz} E_x^* E_x
\end{aligned} \tag{34}$$

第2項 $\mathbf{E}^* \cdot \mathbf{n} \times p_{tt} \frac{\partial}{\partial z} \mathbf{a}_z \times \mathbf{E}_t$
 $\mathbf{n} = \mathbf{a}_x$ のとき、

$$\begin{aligned}
\mathbf{E}^* \cdot \mathbf{n} \times p_{tt} \frac{\partial}{\partial z} \mathbf{a}_z \times \mathbf{E}_t &= E_z^* p_{yy} (-j\beta) E_x \\
&= -j\beta p_{yy} E_z^* E_x
\end{aligned} \tag{35}$$

$\mathbf{n} = \mathbf{a}_y$ のとき、

$$\begin{aligned}
\mathbf{E}^* \cdot \mathbf{n} \times p_{tt} \frac{\partial}{\partial z} \mathbf{a}_z \times \mathbf{E}_t &= E_z^* p_{xx} (-j\beta) E_y \\
&= -j\beta p_{xx} E_z^* E_y
\end{aligned} \tag{36}$$

第3項 : $\mathbf{E}^* \cdot \mathbf{n} \times p_{tt} \nabla_t E_z \times \mathbf{a}_z$
 $\mathbf{n} = \mathbf{a}_x$ のとき、

$$\begin{aligned}
\frac{\partial}{\partial x} &= -\alpha \\
\mathbf{E}^* \cdot \mathbf{n} \times p_{tt} \nabla_t E_z \times \mathbf{a}_z &= -E_z^* p_{yy} (-\alpha) E_z \\
&= \alpha p_{yy} E_z^* E_z
\end{aligned} \tag{37}$$

$\mathbf{n} = \mathbf{a}_y$ のとき、

$$\begin{aligned}
\frac{\partial}{\partial y} &= -\alpha \\
\mathbf{E}^* \cdot \mathbf{n} \times p_{tt} \nabla_t E_z \times \mathbf{a}_z &= -E_z^* p_{xx} (-\alpha) E_z \\
&= \alpha p_{xx} E_z^* E_z
\end{aligned} \tag{38}$$

領域を三角形要素で分割し、

$$\mathbf{E} = \mathbf{E}_t + E_z \mathbf{a}_z \quad (39)$$

$$\mathbf{E}_t = \sum_j N_{tj} \mathbf{E}_{tj} \quad (40)$$

$$E_z = \sum_j j N_j E_{zj} \quad (41)$$

or

$$\mathbf{E} = \sum_j N_j \mathbf{E}_j \quad (42)$$

と補間すると、境界積分項は、

$$\begin{aligned} & - \int_{\Gamma} \mathbf{N}_i^* \cdot (\mathbf{n} \times p \nabla \times \mathbf{E}) d\Gamma \\ & = - \int_{\Gamma} \mathbf{N}_i^* \cdot p_{zz} \mathbf{n} \times \nabla_t \times \mathbf{E}_t d\Gamma - \int_{\Gamma} \mathbf{N}_i^* \cdot \mathbf{n} \times p_{tt} \frac{\partial}{\partial z} \mathbf{a}_z \times \mathbf{E}_t d\Gamma - \int_{\Gamma} \mathbf{N}_i^* \cdot \mathbf{n} \times p_{tt} \nabla_t E_z \times \mathbf{a}_z d\Gamma \end{aligned} \quad (43)$$

積分

$$\int_{\Gamma} d\Gamma \rightarrow \int_y dy \quad (\mathbf{n} = \mathbf{a}_x \text{のとき}) \quad (44)$$

$$\int_{\Gamma} d\Gamma \rightarrow \int_x dx \quad (\mathbf{n} = \mathbf{a}_y \text{のとき}) \quad (45)$$

(43) 式境界積分第1項：

$\mathbf{n} = \mathbf{a}_x$ のとき、

$$- \int_{\Gamma} \mathbf{N}_i^* \cdot p_{zz} \mathbf{n} \times \nabla_t \times \mathbf{E}_t d\Gamma = - \int_y \alpha p_{zz} N_{yi} N_{yj} dy E_{yj} - \int_y p_{zz} N_{yi} \frac{\partial E_x}{\partial y} dy \quad (46)$$

N_{yi} は線要素 edge element 形状関数 \mathbf{N}_{ti} の線方向成分である。

$\mathbf{n} = \mathbf{a}_y$ のとき、

$$- \int_{\Gamma} \mathbf{N}_i^* \cdot \mathbf{n} \times \nabla_t \times \mathbf{E}_t d\Gamma = - \int_x p_{zz} N_{xi} \frac{\partial E_y}{\partial x} dx - \int_x \alpha p_{zz} N_{xi} N_{xj} dx E_{xj} \quad (47)$$

N_{xi} は線要素 edge element 形状関数 \mathbf{N}_i の線方向成分である。

(43) 式境界積分第2項：

$\mathbf{n} = \mathbf{a}_x$ のとき、

$$\begin{aligned} - \int_{\Gamma} \mathbf{N}_i^* \cdot \mathbf{n} \times p_{tt} \frac{\partial}{\partial z} \mathbf{a}_z \times \mathbf{E}_t d\Gamma & = - \int_y -j \beta p_{yy} (j N_{zi})^* E_x dy \\ & = \int_y \beta p_{yy} N_{zi} E_x dy \end{aligned} \quad (48)$$

N_{zi} は線要素 scalar element 形状関数 N_i である。

$\mathbf{n} = \mathbf{a}_y$ のとき、

$$\begin{aligned}
-\int_{\Gamma} \mathbf{N}_i^* \cdot \mathbf{n} \times p_{tt} \frac{\partial}{\partial z} \mathbf{a}_z \times \mathbf{E}_t d\Gamma &= -\int_x -j\beta p_{xx} (jN_{zi})^* E_y dx \\
&= \int_x \beta p_{xx} N_{zi} E_y dx
\end{aligned} \tag{49}$$

N_{zi} は線要素 scalar element 形状関数 N_i である。

(43) 式境界積分第3項：

$\mathbf{n} = \mathbf{a}_x$ のとき、

$$\begin{aligned}
-\int_{\Gamma} \mathbf{N}_i^* \cdot \mathbf{n} \times p_{tt} \nabla_t \mathbf{E}_z \times \mathbf{a}_z d\Gamma &= -\int_y \alpha p_{yy} (jN_{zi})^* (jN_{zj}) dy E_{zj} \\
&= -\int_y \alpha p_{yy} N_{zi} N_{zj} dy E_{zj} \\
&= -\int_y \alpha \beta p_{yy} N_{zi} N_{zj} dy \bar{E}_{zj}
\end{aligned} \tag{50}$$

(ただし、 $E_z = \beta \bar{E}_z$ の変数変換を用いた)

$\mathbf{n} = \mathbf{a}_y$ のとき、

$$\begin{aligned}
-\int_{\Gamma} \mathbf{N}_i^* \cdot \mathbf{n} \times p_{tt} \nabla_t \mathbf{E}_z \times \mathbf{a}_z d\Gamma &= -\int_x \alpha p_{xx} (jN_{zi})^* (jN_{zj}) dx E_{zj} \\
&= -\int_x \alpha p_{xx} N_{zi} N_{zj} dx E_{zj} \\
&= -\int_x \alpha \beta p_{xx} N_{zi} N_{zj} dx \bar{E}_{zj}
\end{aligned} \tag{51}$$

(ただし、 $E_z = \beta \bar{E}_z$ の変数変換を用いた)

(46) 式～(51) 式は (1) 式の右辺の項なので、 -1 倍して左辺に移す。

境界積分項だけ示すと、

$$[U_{tt}]\{E_t\} + [U_{tnt}]\{E_t\} = 0 \tag{52}$$

$$\beta[U_{znt}]\{E_t\} + \beta[U_{zz}]\{E_z\} = 0$$

$$\rightarrow \beta^2[U_{znt}]\{E_t\} + \beta^2[U_{zz}]\{E_z\} = 0 \tag{53}$$

(closed waveguide の固有値問題の \bar{E}_z^* に関する式にあわせて β 倍した)

$$[U_{tt}]_{ij} = \int_y \alpha p_{zz} N_{yi} N_{yj} dy \quad (\mathbf{n} = \mathbf{a}_x \text{ のとき}) \tag{54}$$

$$= \int_x \alpha p_{zz} N_{xi} N_{xj} dx \quad (\mathbf{n} = \mathbf{a}_y \text{ のとき}) \tag{55}$$

$$[U_{tnt}]_{ij} = \int_y p_{zz} N_{yi} \left(\frac{\partial \mathbf{N}_{tj}}{\partial y} \cdot \mathbf{a}_x \right) dy \quad (\mathbf{n} = \mathbf{a}_x \text{ のとき}) \tag{56}$$

$$= \int_x p_{zz} N_{xi} \left(\frac{\partial \mathbf{N}_{tj}}{\partial x} \cdot \mathbf{a}_y \right) dx \quad (\mathbf{n} = \mathbf{a}_y \text{ のとき}) \tag{57}$$

$$[U_{znt}]_{ij} = -\int_y p_{yy} N_{zi} (\mathbf{N}_{tj} \cdot \mathbf{a}_x) dy \quad (\mathbf{n} = \mathbf{a}_x \text{ のとき}) \tag{58}$$

$$= -\int_x p_{xx} N_{zi} (\mathbf{N}_{tj} \cdot \mathbf{a}_y) dx \quad (\mathbf{n} = \mathbf{a}_y \text{ のとき}) \tag{59}$$

$$[U_{zz}]_{ij} = \int_y \alpha p_{yy} N_{zi} N_{zj} dy \quad (\mathbf{n} = \mathbf{a}_x \text{ のとき}) \quad (60)$$

$$= \int_x \alpha p_{xx} N_{zi} N_{zj} dx \quad (\mathbf{n} = \mathbf{a}_y \text{ のとき}) \quad (61)$$

ここに、 N_{xi} 、 N_{yi} は線要素 edge element 形状関数の線方向成分、 N_{zi} は線要素 scalar element 形状関数、 N_{ti} は線要素が属する三角形要素の edge element の形状関数の辺上の値である。

なお、線要素に垂直な成分 E_n は、は領域内部の未知数 $\{E_t\}$ を用いて次式で補間されている。

$$E_n = \left(\sum_k N_{tk} E_{tk} \right) \cdot \mathbf{n} \Big|_{\Gamma} \quad (\mathbf{n} = \mathbf{a}_x \text{ or } \mathbf{a}_y) \quad (62)$$

α は β から推定する。したがって固有値問題を複数回反復して解く必要がある。

$$\alpha = \sqrt{\beta^2 - k_0^2 \epsilon_r} \quad (63)$$

境界積分を含まない closed waveguides の固有値問題は、

$$\begin{bmatrix} [T_{tt}] & [0] \\ [0] & [0] \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \{E_t\} \\ \{\bar{E}_z\} \end{bmatrix} = \beta^2 \begin{bmatrix} -[R_{tt}] & -[S_{tz}] \\ -[S_{zt}] & -[T_{zz}] \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \{E_t\} \\ \{\bar{E}_z\} \end{bmatrix} \quad (64)$$

であった。

開放形問題に現れる (52) 式、(53) 式を (64) 式に加えると、 β^2 に関する固有値問題となる。

$$\begin{bmatrix} [T_{tt}] + [U_{tt}] + [U_{tnt}] & [0] \\ [0] & [0] \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \{E_t\} \\ \{\bar{E}_z\} \end{bmatrix} = \beta^2 \begin{bmatrix} -[R_{tt}] & -[S_{tz}] \\ -[S_{zt}] - [U_{znt}] & -[T_{zz}] - [U_{zz}] \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \{E_t\} \\ \{\bar{E}_z\} \end{bmatrix} \quad (65)$$

(65) 式を用いると、非物理的な解が発生した。

そこで、 $E_n = 0$ を課すことにした。すなわち、境界に垂直な \mathbf{n} 方向界成分が無いと仮定する (\mathbf{n} 方向について TEM 波)。その場合、 $[U_{tnt}]$ 、 $[U_{znt}]$ が消滅し次式となる。

$$\begin{bmatrix} [T_{tt}] + [U_{tt}] & [0] \\ [0] & [0] \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \{E_t\} \\ \{\bar{E}_z\} \end{bmatrix} = \beta^2 \begin{bmatrix} -[R_{tt}] & -[S_{tz}] \\ -[S_{zt}] & -[T_{zz}] - [U_{zz}] \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \{E_t\} \\ \{\bar{E}_z\} \end{bmatrix} \quad (66)$$

この (66) 式を用いると物理モードだけになった。

3 まとめ

開放形 2 次元導波路の固有モードをベクトル波として解析するために境界積分項を定式化した。

4 参考文献