

Theoretische Elektrotechnik

von Dr. K. SIMONYI

Professor für Theoretische Elektrotechnik

an der Technischen Universität Budapest

7. Auflage

VEB Deutscher Verlag der Wissenschaften
Berlin 1979

...

Wir nehmen den Π -Vektor in der Form

$$\Pi_{m,e} = \Pi(x, y) e^{-j\beta z} \mathbf{e}_z \quad (14)$$

an und erhalten dadurch die LSE (longitudinal section electric)-Wellen:

$$\mathbf{H} = k^2 \Pi_m + \text{grad div } \Pi_m; \quad \mathbf{E} = -j\omega\mu \text{ rot } \Pi_m, \quad (15)$$

LSE-Wellen = Elektrische Longitudinalwellenanteile;
LSM-Wellen = magnetische Longitudinalwellenanteile

bzw. die LSM-Wellen

$$\mathbf{H} = \epsilon j\omega \text{ rot } \Pi_e; \quad \mathbf{E} = k^2 \Pi_e + \text{grad div } \Pi_e. \quad (16)$$

Wir beschäftigen uns nur mit den LSE-Wellen, welche keine elektrische Komponente in der x -Richtung haben, d. h., die elektrische Feldstärke liegt in der Trennfläche. Wir schreiben die Lösung für das Gebiet (1) und (2) gesondert auf. Um die Randbedingungen einfach befriedigen zu können, wählen wir für Π_1 die Funktion

$$\Pi_1 = A_1 \sin s_{x1} x \cos s_{y1} y e^{-j\beta z}. \quad (17)$$

Mit dieser Annahme werden aus den Gleichungen

$$H_x = k^2 \Pi + \frac{\partial^2 \Pi}{\partial x^2}; \quad E_x = 0, \quad (18 \text{ a, b})$$

$$H_y = \frac{\partial^2}{\partial x \partial y} \Pi; \quad E_y = -j\omega\mu (-j\beta) \Pi, \quad (19 \text{ a, b})$$

$$H_z = -j\beta \frac{\partial \Pi}{\partial x}; \quad E_z = +j\omega\mu \frac{\partial}{\partial y} \Pi \quad (20 \text{ a, b})$$

die folgenden:

$$H_x = A_1 (k_1^2 - s_{x1}^2) \sin s_{x1} x \cos s_{y1} y e^{-j\beta z}; \quad E_x = 0, \quad (21 \text{ a, b})$$

$$H_y = -A_1 s_{x1} s_{y1} \cos s_{x1} x \sin s_{y1} y e^{-j\beta z}; \quad E_y = -\omega\mu_1 \beta A_1 \sin s_{x1} x \cos s_{y1} y e^{-j\beta z}, \quad (22 \text{ a, b})$$

...