

論 文

모멘트법을 이용한 임의의 구형 내부도체를 갖는 TEM Cell의 특성분석

정희원 윤재훈* 정희원 최이권*

Analysis of the TEM Cells Having arbitrary Rectangular Septum by Using Moment Method

Jae Hoon YUN*, Iek Kwon CHOI* *Regular Members*

要 約 TEM cell내 구형 내부도체(Septum)의 높이, 즉 빛 위치를 임의로 변화시켰을때, 이에 따른 cell내 전계강도 및 자세강도 그리고 투명임피던스의 변화를 준정직 근사화하여 모멘트법으로 해석해 보았다. 그 결과는 기존의 특정한 cell 구조에 대한 정밀 및 해석간과율과 좋은 일치를 보이고 있다.

ABSTRACT This paper applies the moment method to analyze the transverse electromagnetic (TEM) cell with an inner conductor (septum) of arbitrary rectangular shape and location by employing quasi static approximation. The EM field and the characteristic impedance so obtained are shown to be in good agreement with the available data from the previously published papers about the typical TEM cell structure with center-septum of zero thickness.

I. 서 론

TEM cell은 단면이 직각동축선로(RCTL : Rectangular Coaxial Transmission line) 구조를 갖고 있으며, 내부 TEM파 발생특성을 이용하여, 전자파가 생애에 미치는 영향 연구분야, 전자장 강도 측정기 고정용 및 EMI / EMC 측정시험에서 저주파내성 및 방사측정에 널리 사용되고

있다.⁽¹⁾⁻⁽⁶⁾ TEM cell은 외측장 장비가 cell 내 시험공간에 비해 작아야 한다는 단점을 가지고 있는 반면에 외부 전자파 및 내부 전자파 차폐 효과가 우수하고 Open site나 Anechoic chamber에서 저주파대 실험시 발생하는 안테나 크기 및 시험공간, Chamber 내 전파 흡수체 성능저하 등의 문제점이 없으며, DC-수백 MHz에 이르는 광대역 선형특성을 가지고 있어서 저주파대 EMI / EMC 측정시험로 적합하다⁽⁷⁾⁻⁽⁹⁾.

옮기가 아주 가느다란 내부도체 (Septum)가 상하 좌우 대칭 구조를 갖는 TEM cell에 대한

*韓國電子通信研究所
Electronics And Telecommunications Research Institute
論文番號: 90-91 (接受 1990. 9. 10)

분석은 많은 논문을 통해 제시되고 있다.

1976년 J.C. Tippet은 특성임피던스를 구하기 위해 상사변환(Conformal Transformation)을 통해 분석하였으며 간단한 균사식을 유도하였다.⁽¹⁰⁾ 또한 그는 TEM cell내에서 고차 TE, TM모드의 차단주파수를 내부 도체와 외부도체 사이의 떨어진 간격 영역에서의 연속 경계조건을 이용하여 구하였다.⁽³⁾

1984년 Yasuhiro Tanaka와 2인은 혼합형 경계분할요소법을 이용하여 3차원의 TEM cell 분석과 내부에 작은 피측정 물체가 존재하는 경우 그특성을 분석하였다.⁽⁸⁾⁽⁹⁾

1985년 B.N. Das와 1인은 역시 같은 방법으로 유전체 팬으로 지탱된 내부도체(Septum)을 갖는 TEM cell의 특성임피던스를 구하여 분석하였다.⁽¹¹⁾ 또한 그는 한쪽 외벽이 개방된 TEM cell의 특성임피던스를 그린 함수(Green function) 유도를 통해 분석하였다.⁽¹²⁾

1987년 R.J. Spiegel 등은 모멘트법을 이용하여 TEM cell의 내부전자계 분포를 구하였다.⁽¹³⁾ 여기서 주시할 점은 상기 논문들은 내부도체가 아주 얇고 수직벽에 대해 대칭구조를 갖는 TEM cell 구조에 대해서만 국한하여 해석 했을뿐이다. 그러나 TEM cell내의 임의의 내부도체 두께, 폭 및 위치에 따른 특성파악은 TEM cell설계시 매우 중요하다.

여기서는 Spiegel에 의해 준정적 균사화하여 유도된 적분식을 보다더 확장하여 상기구조에 적합한 수식유도를 통해 모멘트법으로 cell내 전자계는 물론 특성임피던스를 구하고 특성을 분석하여 보았다.

내부도체 두께가 아주 가느다란 TEM cell 내부 전계강도의 경우, NBS(National Bureau Standards : 균자에 "NIST : National Institute of Standards Technique"로 바뀜)의 실험치와 비교해보았고 특성임피던스의 경우는 Tippet에 의해 제시된 해석결과와 비교해 보았는데, 좋은 일치를 보이고 있다. 다음 II 장 1절에서는 TEM cell내에서 전자계 분포에 대한 이론을 살펴보고 동 2절에서는 특성임피던스 관계식을 유도했으며

III 장에서는 수치해석 방법을 다루고자 한다. IV 장 1절에서는 전체에 대한 데이터를 분석해보고 동 2절에서는 특성임피던스 결과를 시험공간 최대확보 측면에서 살펴보았으며 마지막 V 장에서는 결론을 나타내었다.

II. TEM Cell 내 전자계 및 특성임피던스

TEM cell내 전자장에 대한 준정적 균사 분석은 그린함수를 이용한 변분해석⁽¹⁵⁾ 및 도체 표면의 선전하에 대한 수식유도를 통한 수치해석⁽¹³⁾등이 있으나, 구형 내부도체가 임의 크기 및 위치를 갖는 TEM cell 분석시 후자의 방법을 선택하는 것이 용이하다. 왜냐하면 전자는 구형 내부도체가 임의의 크기 및 임의의 위치를 갖는 경우, 경계면의 수시 형태 변환에 적합한 그린함수를 구해야 하는 어려움을 갖게 된다. 그러나 후자 적용시 경계면 형태 변화에 상관없이 도체 표면의 선전하에 대한 수식유도로 2차원 문제를 1차원화 처리하기 때문에 수치 해석상 유리한 조건을 갖게 된다. 다음 1절에서는 후자를 적용한 Cell 내 전자장 적분방정식을 간단히 기술하고 2절에서는 선전하에 대한 특성 임피던스 수식을 살펴보고자 한다.

1. TEM Cell 내 전자계 분포

TEM Cell내에서 사용하는 파장이 낮으면 비해 크고 도체 표면에 존재하는 전류가 파의 진행 축 방향 성분만 존재한다는 가정하에 준정적 균사법을 적용하여 분석한다. 실질적으로 TEM Cell은 차단주파수 보다도 낮은 영역에서 EMI / EMC 측정장비로 사용하기 때문에 그 해석방법은 타당성이 있다.⁽⁸⁾⁽⁹⁾⁽¹³⁾⁽¹⁵⁾

TEM Cell의 단면구조를 그림 1에 나타내고 있다. 그 구조는 그림에서처럼 직각동축 전송선로(RCTL : Rectangular Coaxial Transmission Line)의 단면 구조와 동일하며 내부도체(Septum) 와 외부도체로 구성된다.

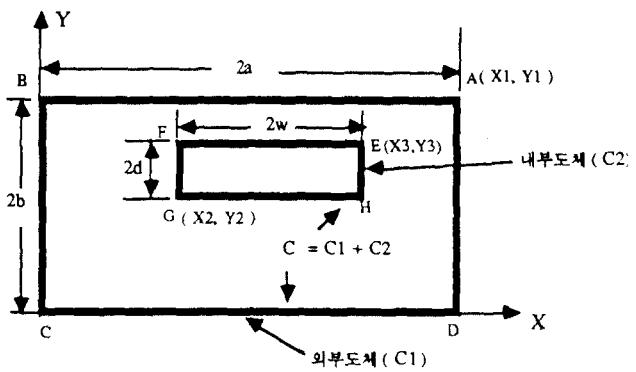


그림 1. 직사각형 모양의 구현 내부도체를 갖는 TRM의 위치
Location of TRM cell cross section in Rectangular coordinate system.

그림 1에서 C1, C2는 외부도체 및 내부도체 윤곽선(Contour)으로서 각각 A B C D, E F G H를 의미하며, 2a는 외부도체 주향마길이, 2b는 주직벽 높이, 2w는 내부도체 폭, 2d는 두께를 표기한다.

전자계의 시간 의존인자 $e^{j\omega t}$ 을 무시하고 내부도체와 외부도체를 완전도체라고 하면 내부공간에 존재하는 전자계는 다음과 같다.⁽⁹⁾

$$\mathbf{E}(x, y) = -\nabla \Phi(x, y) \quad (1)$$

$$\mathbf{H}(x, y) = \frac{1}{\mu_0} \nabla \times \mathbf{A}(x, y) \quad (2)$$

$$\Phi(x, y) = \frac{1}{\epsilon_0} \iint_C \rho(x', y') G(x, y, x', y') dx' dy' \quad (3)$$

$$\mathbf{A}(x, y) = \mu_0 \iint_C \mathbf{J}(x', y') G(x, y, x', y') dx' dy' \quad (4)$$

$$G(x, y, x', y') = \frac{1}{2\pi} \ln \left[\frac{1}{\sqrt{(x-x')^2 + (y-y')^2}} \right] \quad (5)$$

$$\Phi(x, y) = \begin{cases} V & \text{on } C2 \\ 0 & \text{on } C1 \end{cases} \quad (6)$$

단 여기서 J 는 전류밀도 (A/m), ρ 는 선전하 (C/m), ϵ_0 는 자유공간 유전율 ($8.85 \cdot 10^{-12} F/m$), μ_0 는 자유공간투자율 ($4\pi \cdot 10^{-7} H/m$), Φ 는 스칼라 포텐셜, A 는 베티 포텐셜이다. (5)식은 무한히 긴 선전하에 대한 2차원 그림함수⁽⁹⁾이며, 트라임(')은 원점점을, 트라임이 없는 변수는 관점점을 나타내고 있다. (6)식은 대부분도체에 전압 V volt 전압인가지 경계 조건을 나타내고 있다. 상기식을 그림 1에 적용하여 전개하면 전자계는 다음처럼 전하에 대한 수식으로 나타낼 수 있다.

$$\mathbf{E}(x, y) = E_x(x, y) \mathbf{a}_x + E_y(x, y) \mathbf{a}_y \quad (7)$$

$$\mathbf{H}(x, y) = \frac{\epsilon_0 \omega}{\beta} (E_y(x, y) \mathbf{a}_x + E_x(x, y) \mathbf{a}_y) \quad (8)$$

$$E_x(x, y) = \frac{1}{2\pi\epsilon_0} \sum_{i=1}^8 \int_{c_i} \frac{\rho(x', y')}{(x-x')^2 + (y-y')^2} dx' \quad (9)$$

$$E_y(x, y) = \frac{1}{2\pi\epsilon_0} \sum_{i=1}^8 \int_{c_i} \frac{\rho(x', y')}{(x-x')^2 + (y-y')^2} \frac{x-x'}{(x-x')^2 + (y-y')^2} dx' \quad (10)$$

상기 (9), (10)식에서 $\int_{c_i} = \int_{c_1}^{c_2} + \int_{c_2}^{c_3} + \dots + \int_{c_7}^{c_8}$, $\int_{c_1} = \int_{c_1}^{c_2} + \int_{c_2}^{c_3} + \dots + \int_{c_7}^{c_8}$, $\int_{c_2} = \int_{c_1}^{c_2} + \int_{c_2}^{c_3} + \dots + \int_{c_8}^{c_9}$, $\int_{c_3} = \int_{c_1}^{c_2} + \int_{c_2}^{c_3} + \dots + \int_{c_8}^{c_9}$, $\int_{c_4} = \int_{c_1}^{c_2} + \int_{c_2}^{c_3} + \dots + \int_{c_9}^{c_{10}}$, $\int_{c_5} = \int_{c_1}^{c_2} + \int_{c_2}^{c_3} + \dots + \int_{c_{10}}^{c_{11}}$, $\int_{c_6} = \int_{c_1}^{c_2} + \int_{c_2}^{c_3} + \dots + \int_{c_{11}}^{c_{12}}$, $\int_{c_7} = \int_{c_1}^{c_2} + \int_{c_2}^{c_3} + \dots + \int_{c_{12}}^{c_{13}}$, $\int_{c_8} = \int_{c_1}^{c_2} + \int_{c_2}^{c_3} + \dots + \int_{c_{13}}^{c_{14}}$.

적분구간을 나타내고, $dc_{2j}=dy$, $dc_{2j-1}=dx$ (단 $j=1,2$)로서 적분내 증분을 나타낸다. 또한 ω 는 각속도를 β 는 위상정수를 나타낸다.

그런데 참고문헌[13]에서 논의된 바처럼 사용주파수가 DC(Direct Current)에 이르면 위상정수 β 는 각속도의 $\sqrt{\omega}$ 비례적 관계가 되어 자계값은 영이 된다. 그러나 실질적으로 TEM Cell내에서 꽂단 임피던스 (Z_0 : NIST에서는 $50\Omega^{(2)}$) 정함으로 인해 사용주파수가 DC에 이르러도 내부도체와 외부도체 표면에는 크기가 같고 방향이 서로 반대인 균일 전류가 흘러 자계를 형성한다.

이러한 경우 (약 200Hz 이하⁽³⁾) 전류밀도가 도체표면에 일정하게 분포하므로 자계는 다음과 같은 관계가 성립한다.

$$\mathbf{H}(x, y) =$$

$$\begin{aligned} & \mathbf{a}_x \left[\frac{1}{4\pi b} \left\{ \tan^{-1} \frac{x-x_1}{y-y_1} - \tan^{-1} \frac{x}{y-y_1} + \tan^{-1} \frac{x-x_1}{y} \right. \right. \\ & \quad \left. \left. + \tan^{-1} \frac{x}{y} \right\} + \frac{1}{4\pi a} \right. \\ & \quad \left\{ \ln \frac{(x-x_1)^2 + (y-y_1)^2}{((x-x_1)^2 + y^2)^{1/2}} + \ln \frac{(x^2 + (y-y_1)^2)^{1/2}}{(x^2 + y^2)^{1/2}} \right\} \\ & \quad - \frac{1}{4\pi d} \\ & \quad \left\{ \tan^{-1} \frac{x-x_3}{y-y_3} - \tan^{-1} \frac{x-x_2}{y-y_3} + \tan^{-1} \frac{x-x_3}{y-y_2} - \tan^{-1} \frac{x-x_2}{y-y_2} \right\} \\ & \quad - \frac{1}{4\pi d} \\ & \quad \left\{ \ln \frac{(x-x_3)^2 + (y-y_3)^2}{((x-x_3)^2 + (y-y_2)^2)^{1/2}} \right. \\ & \quad \left. + \ln \frac{(x-x_2)^2 + (y-y_3)^2}{((x-x_2)^2 + (y-y_2)^2)^{1/2}} \right\} - \mathbf{a}_y \\ & \left[\frac{1}{4\pi b} \left\{ \ln \frac{(x-x_1)^2 + (y-y_1)^2}{(x^2 + (y-y_1)^2)^{1/2}} \right. \right. \\ & \quad \left. \left. + \ln \frac{(x-x_1)^2 + y^2}{(x^2 + y^2)^{1/2}} \right\} - \frac{1}{4\pi a} \right] \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} & \left\{ \tan^{-1} \frac{y-y_1}{x} - \tan^{-1} \frac{y}{x} + \tan^{-1} \frac{y-y_1}{x-x_1} - \tan^{-1} \frac{y}{x-x_1} \right\} \\ & + \frac{1}{4\pi w} \\ & \left\{ \ln \frac{(x-x_2)^2 + (y-y_2)^2}{((x-x_2)^2 + (y-y_3)^2)^{1/2}} + \ln \frac{(x-x_3)^2 + (y-y_2)^2}{((x-x_3)^2 + (y-y_3)^2)^{1/2}} \right\} \\ & + \frac{1}{4\pi d} \\ & \left\{ \tan^{-1} \frac{y-y_3}{x-x_2} - \tan^{-1} \frac{y-y_2}{x-x_2} - \tan^{-1} \frac{y-y_3}{x-x_3} - \tan^{-1} \frac{y-y_2}{x-x_3} \right\} \] \end{aligned}$$

2. TEM Cell의 특성임피던스

TEM Cell내 특성임피던스는 내부도체 굽기가 무한히 가느다란 좌우 대칭형 구조의 경우, 상사변환법을 사용한 Tippet⁽¹⁰⁾의 해석 방법이 많이 사용되어 있다. 그러나 이러한 해석 방법은 $\frac{a}{b} > 5$ 이고 $\frac{W}{b} \leq 0.1$ 인 해석적인 사각영역을 갖고 있을 뿐만 아니라, 구형 내부도체가 임의의 크기 및 위치를 갖는 경우 적용할 수 없다.

그러므로 그림 1.의 구조 분석에 적합한 수식을 살펴보면 다음과 같이 선전하에 관한 특성임피던스 적분방정식을 유도할 수 있다.

우선 RCTL에서 임피던스 정함이 이상적으로 되었다고 볼 때 특성임피던스는 다음과 같다.⁽³⁾

$$\begin{aligned} Z_0 &= V_m / I_m = - \frac{\int_p \mathbf{E} \cdot d\mathbf{p}}{\int_t \mathbf{H} \cdot dt} \\ &= -\eta_0 \frac{\int_p \mathbf{E} \cdot dt 2}{\oint_l \mathbf{a}_z \times \mathbf{E} \cdot dt 1} \quad (12) \end{aligned}$$

단 상기식에서 \mathbf{p} 는 내부도체로부터 외부도체 까지의 임의의 적분 경로벡터로서 그림 2.에서

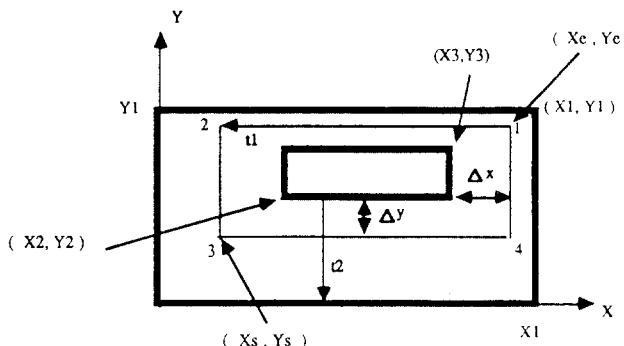


그림 2. 직각좌표형이 되어 있는 구형내부구조를 가진 TEM의
p,t
p,t of TEM cell cross section in rectangular coo-
rdinate system

t2를 나타내며, **t**는 대부분도체를 둘러싼 깨끗한 배터리로서 그림2에서 1 2 3 4를 일컬어는 **t1**을 의미한다. 또한 **t1**의 각각을마다 충분마다 **dt1, dt2, dt23, dt34, dt41**을 정의하면 각각 **dt12(-ax)**, **dt23(-ay)**, **dt34 ax**, **dt41 ay**가 됨을 그림을 통해 쉽게 파악할 수 있을 것이다.

p와 **t**는 그림3. 이외의 어떠한 다른 형태로도 삽입할 수 있다. 여기서는 계산의 편의성을 위해 직각좌표형을 취했다. 그림2.는 (12)식문 모양에 적용하면 다음식을 유도할 수 있다.

$$\begin{aligned}
 & \oint a_z \times E \cdot dt = \\
 & \int_{-1}^{+2} a_z \times \{ E_x(x, ye) a_x + E_y(x, ye) a_y \} \cdot \\
 & dt12(-a_x) + \int_{-2}^{+3} a_z \times \{ E_x(xs, y) a_x + E_y(xs, y) \\
 & a_y \} \cdot dt23(-a_y) + \int_{-3}^{+4} a_z \times \{ E_x(x, ys) a_x + \\
 & E_y(x, ys) a_y \} \cdot dt34(a_x) + \int_{-4}^{+1} a_z \times \{ E_x(xe, y) \\
 & a_x + E_y(xe, y) a_y \} \cdot dt41(a_y) \quad (13)
 \end{aligned}$$

상기(13)식은 그림2.처럼 직각좌표계에 적용하여 전개하고 (12)식의 분자항은 대부분도체와 와부도체 사이에 일어나는 전압(V volt)이므로 (12)식을 다음과 유도할 수 있다.

$$Z_0 =$$

$$\begin{aligned}
 & \pi_0 V / \left\{ \int_{xs}^{\infty} \{ E_y(x, ye) - E_y(x, ys) \} dx \right. \\
 & \left. + \int_{ys}^{ye} \{ E_x(xe, y) - E_x(xs, y) \} dy \right\} \quad (14)
 \end{aligned}$$

상기 (14)식에서 xe, xs, ye, ys는 그림 2에서처럼 각각 x3+Δx, x2-Δx, y3+Δy, y2-Δy를 나타내고 있다. 상기식을 살펴보면 $E_y(x, ye)$, $E_y(x, ys)$, $E_x(xe, y)$, $E_x(xs, y)$ 는 (9), (10)식에 의해 주어진다. 이에 있어 과정을 간단하게 다시 살펴보면 (6)식의 경계조건을 이용하여 원래 C1, C2에 존재하는 전하분포를 모멘트법을 통해 구하고 그 결과를 (8)식과 (9)식에 대입하여 전자개를 구한다. 여기서 일은 전재를 (14)식에 대입하여 두 쌍임파티스를 구하게 된다. 다음 장에 서는 수치해석을 기술하겠다.

III. 수치해석

이 기사는 모멘트법 중에 기저함수를 훨씬 훨씬 더 안정법(Pointing Method)^[16]을 사용하였다.

그림3.은 일의의 크기 및 위치를 갖는 구형 대부분도체로 구성된 TEM cell의 모멘트법 모델화를 직각좌표형에서 나타내고 있다. A, B, C, D 구간에서의 분할요소수를 각각 N1개이고 분할요소 길이는 ΔC^1 이며 B, C, D-A 구간에서 분할요소수는 각각 N2, 분할요소 길이는 ΔC^2 이다. 대부분도체에서 E, F, G, H 구간에서 분할요소수는 각각

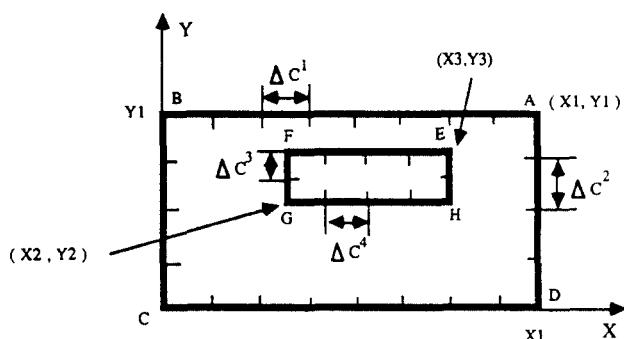


그림 3. 직각좌표상의 임의의 구형 내부도체를 갖는 TEM Cell의 모멘트법 모델화

Modeling of TEM cell cross section having arbitrary rectangular septum in moment method.

N3이며 분할요소 길이는 ΔC^3 이다.

또한 F-H, H-E 구간에서는 분할요소수를 각각 N4라고 하고 분할요소길이를 ΔC^4 라고 한다면 각각의 분할요소수를 문제 상황에 맞도록 선택할 수 있다. 단 여기서는 마주보고 있는 면에 대한 분할요소수 및 길이를 같게 취하고 있다.

그런데 (3)식의 스칼라포텐셜은 전하분포가 내부도체표면(C2)과 외부도체 표면(C1)에 존재하므로 그림1.을 참고로하여 그 관계 수식을 다시 정리하면 다음과 같다.

$$\phi(x, y) = \frac{1}{2\pi\epsilon_0} \sum_{i=1}^8 \int_{c_i} \rho(x', y') \ln \left(\frac{1}{\sqrt{(x-x')^2 + (y-y')^2}} \right) dc_i \quad (15)$$

단, 여기서 dc_i 및 \int_{c_i} 는 (9), (10)식과 동일하다. 상기수식을 살펴보면 도체표면에 존재하는 전하에 대한 적분방정식임을 볼 수 있다. (6)식의 경계조건을 이용하면 상기식은 구하고자 하는 응답(Response)이 전하분포(ρ)가 되고, 주어지는 여기(Excitation)가 경계면에서의 스칼라포텐셜(ϕ)인 결정성 문제(Deterministic

Problem)가 되므로 모멘트법을 적용할 수가 있다. 그림3.을 참고하여 기저함수가 펄스함수인 포인팅법을 적용하면 전하분포는 다음과 같다.

$$\rho = \sum_{i=1}^N \rho_i P_i(x', y') \quad (16)$$

(16)식에서 펄스함수 $P_i(x', y')$ 는 2차원 함수가 아니라 변수가 x' 혹은 y' 를 가지면서 윤곽선(C1,C2)에 걸치는 1차원 함수라는 점을 주의해야 한다. (16)식을 (15)식에 대입하여 행렬식으로 나타내면 다음과 같다.⁽³⁾⁽⁴⁾⁽⁶⁾

$$[Z_{ij}] [\rho_j] = [G_i] \quad (17)$$

$$Z_{ij} = \begin{cases} \frac{\Delta C_j}{2\pi\epsilon_0} \ln \left(\frac{1}{\sqrt{(x_i - x_j)^2 + (y_i - y_j)^2}} \right) & (i \neq j \text{ 일 때}) \\ \frac{\Delta C_j}{2\pi\epsilon_0} \left(1 - \ln \left(\frac{\Delta C_j}{2} \right) \right) & (i = j \text{ 일 때}) \end{cases} \quad (18)$$

$$G_j = \begin{cases} 0 & (\text{관측점 } (x_i, y_i) \text{이 } C1 \text{에 놓일 때}) \\ V & (\text{관측점 } (x_i, y_i) \text{이 } C2 \text{에 놓일 때}) \end{cases} \quad (19)$$

상기식에서 (x_i, y_i) 는 원천점으로서 각 분할요소의 중심좌표를 의미하며 (x_i, y_i) 는 관측점을 나타낸다. 또한 ΔC_j 는 각 분할요소의 길이를 의미한다. 역변환을 통해 (17)식으로부터 전하분포에 대한 기저함수 계수(p_i)를 구하고, 이를 (16)식에 대입하면 도체표면(C1+C2)에 존재하는 전하분포를 얻어 낼 수 있다. (16)식을 (9)식과 (10)식에 대입하면 Cell내 전계를 구할 수 있다. 그 관계식은 다음과 같다.

$$E_x(x, y) = \frac{1}{2\pi\epsilon_0} \sum_{i=1}^N \rho_i \Delta C_i \frac{(x - x_i)}{(x - x_i)^2 + (y - y_i)^2} \quad (20)$$

$$E_y(x, y) = \frac{1}{2\pi\epsilon_0} \sum_{i=1}^N \rho_i \Delta C_i \frac{(y - y_i)}{(x - x_i)^2 + (y - y_i)^2} \quad (21)$$

(20), (21)식을 (14)식에 대입하면 전하분포에 대한 기자함수 계수와 관측점 투성임파디스 주식을 유도할 수 있다. 그간의 주식은 다음과 같다.

$$Z_0 =$$

$$2\pi \beta_0 \eta_0 V \left[\sum_{i=1}^N \rho_i \Delta C_i \left\{ \tan^{-1} \left(\frac{x_e - x_i}{y_e - y_i} \right) - \tan^{-1} \left(\frac{x_s - x_i}{y_e - y_i} \right) \right. \right. \\ \left. - \tan^{-1} \left(\frac{x_e - x_i}{y_s - y_i} \right) + \tan^{-1} \left(\frac{x_s - x_i}{y_s - y_i} \right) + \tan^{-1} \left(\frac{y_e - y_i}{x_e - x_i} \right) - \tan^{-1} \right. \\ \left. \left(\frac{y_s - y_i}{x_e - x_i} \right) - \tan^{-1} \left(\frac{y_e - y_i}{x_s - x_i} \right) + \tan^{-1} \left(\frac{y_s - y_i}{x_s - x_i} \right) \right\} \right]^{-1} \quad (22)$$

기자함수 계수(ρ_i)는 각 원점집의 전하량을 의미한다. 그러므로 상기식은 전하분포에 대한 투성임파디스를 나타낸다. Spiegel의 논문[13]에서는 내부도체 굽기 (그림1에서 2d)가 영이면 내부도체가 좌우대칭 구조로 놓이는 경우 전자계 막을 해석하고 있는 반면, 여기서는 그 방법을 확장하여 굽기를 갖고 내부도체가 Cell내에 임의의 위치에 놓이는 임의의 구조에 대한 투성임파디스를 구하여 보았다.

수치해석시 관측점(x_i, y_i)은 각 분할요소 중심좌표로 놓고 분할요소수는 각구간에 따라 약간의 차이를 주었다. A B, B C, C D, D A, E F, G H는 각각 18개씩 F G, H E 10개씩을 주어 총분할요소수를 128개로 하였다.

IV. 데이터 분석

1. 전계

NBS에서 사용하고 있는 TEM Cell인 외부도체의 수평길이 (2a)가 30cm이고 수직길이(2b)가 30cm 그리고 내부도체의 폭(2w)은 25cm, 그 두께 (2d)가 0.3cm인 구조에 대해 적용해보았다. 내부도체에 4.16 volt를 가한 경우 내부 전계 (E_z)는 $y=3.75\text{cm}$, 7.5cm , 11.25cm 에서 각각 살펴본 결과 그림 4처럼 Spiegel의 결과 [13]와 NBS 실험치[7]와 잘 일치하고 있음을 볼 수 있었다.

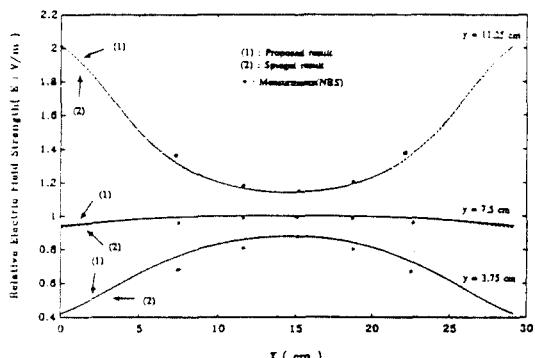
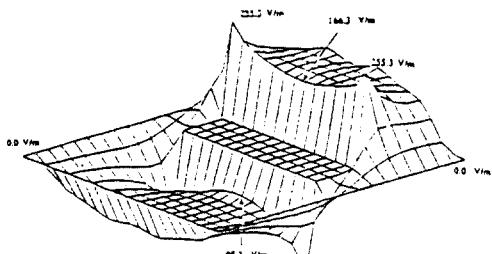
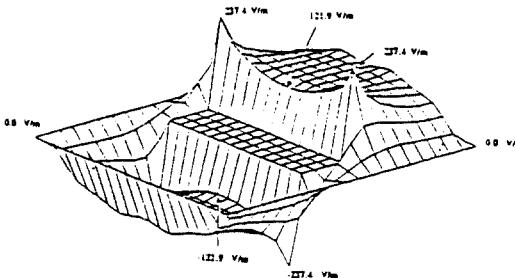
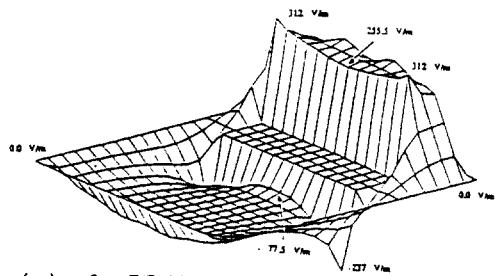


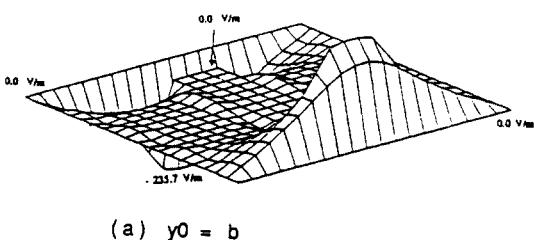
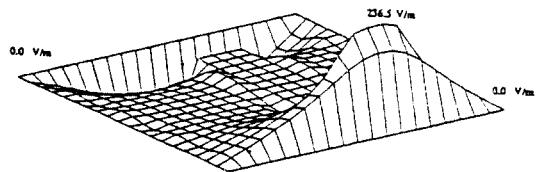
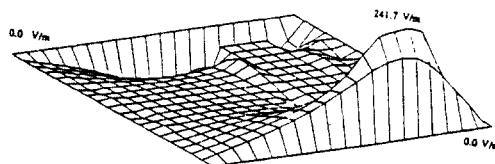
그림 4. $a=15\text{cm}$, $b=15\text{cm}$, $w=12.5\text{cm}$, $d=0.3\text{cm}$ 인 TEM cell 내부 전계 강도(3) Spiegel(d=0)과 및 NBS 실험(3) 결과 비교

Comparison of Spiegel's result, NBS Mesurment and proposed result for electric field strenght in TEM cell which is $a=15\text{cm}$, $b=15\text{cm}$, $w=12.5\text{cm}$ and $d=0.3\text{cm}$

상기 그림4에서 $y=11.25\text{cm}$ 인 경우 양끝단에서 약간의 불일치를 보이고 있는 것은 Spiegel 결과 [13]의 경우는 $d=0$ 으로 취하고 여기서는 $d=0.3\text{cm}$ 로 하였기 때문에 약간 큰 값을 보이고 있으나, NBS의 실험치의 경우는 $y=3.75\text{cm}$, $y=11.25\text{cm}$ 에서 불일치가 심한 것은 측정시 TEM cell내에의 충전 Prob가 외부도체로 접근시, 내부전계 강도에 영향을 많이 주기때문에 발생하는 것으로 보인다.

(b) $y_0 = 6/5 * b$ (c) $y_0 = 7/5 * b$ 그림 5. $a=7\text{cm}$, $b=4\text{cm}$, $w=5\text{cm}$, $d=0.8\text{cm}$ 인 구조를 갖는 TEM cell의 내부도체를 $+y$ 방향 이동에 따른 y 축 전계 성분(Ey)

(a) $y_0=b$ (b) $y_0=6/5*b$ (c) $y_0=7/5*b$
Y component electric field strength in TEM cell which is $a=7\text{cm}$, $b=4\text{cm}$, $w=5\text{cm}$, $d=0.8\text{cm}$ and (a) $y_0=b$, (b) $y_0=6/5*b$ (c) $y_0=7/5*b$

(a) $y_0 = b$ (b) $y_0 = 6/5 * b$ 그림 6. $a=7\text{cm}$, $b=4\text{cm}$, $w=5\text{cm}$, $d=0.8\text{cm}$ 인 구조를 갖는 TEM cell의 내부도체를 $+y$ 방향이동에 따른 x 축 전계 성분(Ex)

(a) $y_0=b$ (b) $y_0=6/5*b$ (c) $y_0=7/5*b$
X component electric field strength in TEM cell which is $a=7\text{cm}$, $b=4\text{cm}$, $w=5\text{cm}$, $d=0.8\text{cm}$ and (a) $y_0=b$, (b) $y_0=6/5*b$ (c) $y_0=7/5*b$

다음은 $a=7\text{cm}$, $b=4\text{cm}$, $w=5\text{cm}$, $d=0.8\text{cm}$ 인 작은 TEM cell의 내부 전계 특성을 그림 5, 그림 6에 나타내었다. 그림 5의 경우는 내부도체를 좌우 대칭으로 놓고 중심에서 $+y$ 방향(위방향)으로 옮겼을 때 즉 내부도체 중심좌표 $x_0=7\text{cm}$ 로 고정시키고 $y_0=a$, $6/5a$, $7/5a$ cm로 취했을 경우 y 축 전계 성분(Ey)을 나타내고 있다. 그림 6의 경우는 이때의 x 축 전계 성분(Ex)을 나타내고 있다. 그림 6에서 내부도체 모서리 부분에서 매우 높은 전계가 나타나는데 이는 모서리 부분에서 매우 높은 전하 형성 때문인 것으로 보인다. 자체에 대한 관계는 (8), (11)식으로부터 쉽게 파악될 수 있을 것이다.

2. 특성임피던스

(15)식을 통해 특성임피던스를 얻을 수 있는데 그 결과를 살펴보기 위해 다음과 같이 $a=8\text{cm}$, $b=4\text{cm}$, $d=1.01\text{cm}$, 0.83cm , 0.57cm , 0.3cm 로 점점 가늘은 내부도체로 접근시킬 때, 내부도체 폭(w) 변화에 따른 특성임피던스를 그림 7에 나타내고 있다.

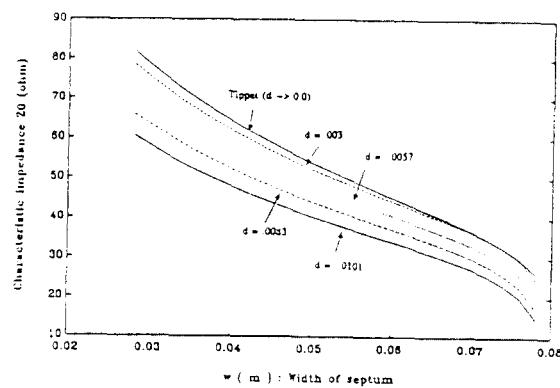


그림 7. 내부도체가 $+y$ 방향에 따른 특성임피던스와 Tippet($d=0$) [3]의 비교
Comparison of Tippet's result and proposed result for characteristic impedance in TEM cell varying width of septum

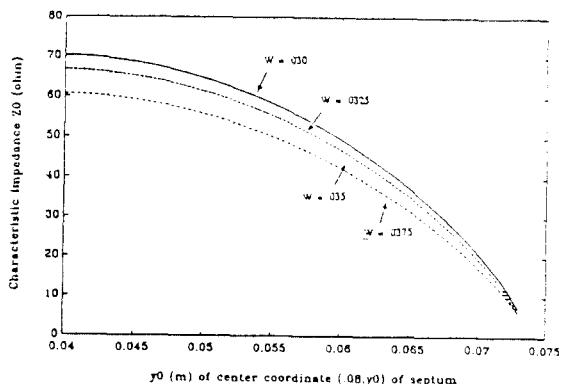


그림 8. 내부도체가 $+y$ 방향 이동에 따른 특성임피던스
Characteristic impedance in TEM cell moving septum to $+y$ direction

그림처럼 $d \rightarrow 0.0$ 으로 살펴 Tippet의 결과[7]와 잘 일치하고 있음을 볼 수 있다. 상기 그림을 잘 살펴보면 특성임피던스의 경우 내부도체가 $(2w)$ 을 외부도체 주평면 깊이($2a$)에 가까울수록 그 증가율이 감기 하게 감소함을 관찰할 수가 있다.

내부도체가 굽기를 갖는 경우 Crawford의 실험치[7]와 비교한 결과 $a=50\text{cm}$, $b=50\text{cm}$, $w=41.28$, $d=0.157\text{cm}$ 의 측정치 51.98Ω 인 반면 계산된 결과는 52.31Ω 이었으며, $a=50\text{cm}$, $b=$

30cm , $w=36.05\text{cm}$, $d=0.157\text{cm}$ 의 측정치 52.11Ω 인 반면 여기서의 계산치는 52.26Ω 으로 나타나 Crawford 실험치와 좋은 일치를 보아고 있음을 볼 수 있었다.

또한 그림8에서는 그림5,6에서처럼 대부분도체가 y 축 방향으로 이동시 특성임피던스 변화를 나타내고 있다. 또 여기서는 $a=8\text{cm}$, $b=4\text{cm}$, $w=3\text{cm}$, 3.25cm , 3.3cm , 3.75cm 로 비교적 작은 대부분도체 속 변화에 따른 특성임피던스이다. 여기서도 역시 그림7,에서처럼 대부분도체가 외부도체 범위로 가까이 갈 때 특성임피던스 감소율이 커짐을 볼 수 있다. 그러나 상기 그림8에서처럼 대부분도체가 $y_0=0.06\text{m}$ 까지 이동시 특성임피던스 변화율이 작음을 볼 수 있는데, (디지털이팅 캐리 힐드스 변화율을 보면 더욱 변화율이 작음을 볼 수 있음) 어떤 TEM cell 대에서의 차량을 감안 대부분도체 외부에 위치한 그림5,6의 (3)과 유사하게 진정이 형성될 것이다.

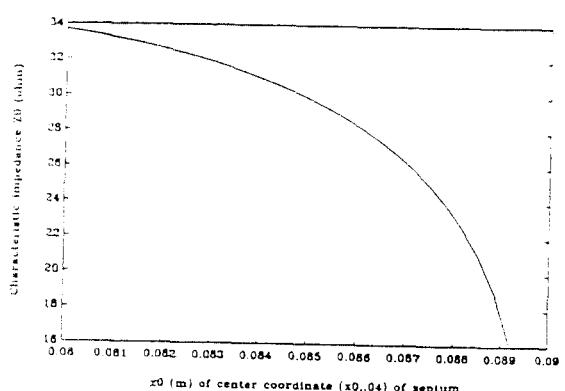


그림 9. 내부도체가 $+x$ 방향 이동에 따른 특성임피던스
Characteristic impedance in TEM cell moving septum to $+x$ direction

또한 그림9에서는 대부분도체를 좌우로 이동시 특성임피던스 변화율을 나타내고 있는데, 상기 그림처럼 그동장을 얻기 위해 대부분도체 속을 넓게 취하는 경우 약간의 좌우 이동에 따른 변화율이 상하게 증가함을 볼 수 있다. 상기그림의 구조는 $a=8\text{cm}$, $b=4\text{cm}$, $w=7\text{cm}$, $d=0.5\text{cm}$

인 형태를 이루고 있으며 이때 내부중심 좌표는 $y_0=4\text{cm}$ 로 고정되고 x_0 를 8cm 로부터 9cm 까지 변화시켰을 때의 값이다. TEM cell 설계 시 시험 공간 최대 확보는 매우 중요한 의미를 갖는다¹⁸⁾. 상기 그림들을 통해 내부도체를 $+y$ 방향(윗방향)으로 이동시켜 시험공간인 내부도체 하단부를 $y_0=6\text{cm}(=3/2^*a)$ 까지 넓히고 좌우 대칭성이 유지된다면 그때의 특성임피던스에 많은 영향을 주지 않고 균등장이 깨지지 않음을 확인 할 수 있다.

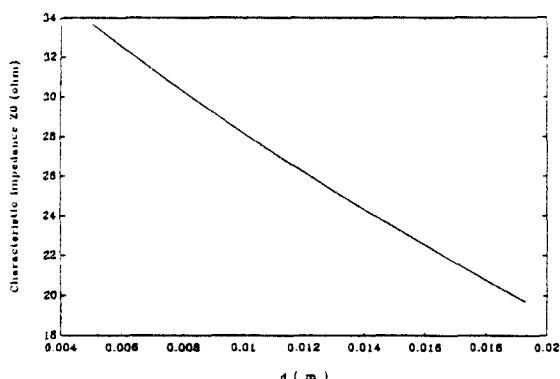


그림 10. 내부도체 굵기($2d$) 변화에 따른 TEM cell 특성임피던스
Characteristic impedance in TEM cell varing thickness of septum

상기 그림9.의 대칭구조를 갖는 TEM cell에서 단지 내부도체 굵기를 변화시켰을 때 즉 $a=8\text{cm}$, $b=4\text{cm}$, $w=7\text{cm}$, $d=0.5\text{cm}$ 에서 2cm 까지 변화에 따른 특성임피던스 변화를 그림10.에 나타내고 있다. 여기서는 거의 반비례적으로 변하고 있음을 볼 수 있으나 내부도체 굵기($2d$)가 외부도체 수직벽 길이($2b$)에 가까워지면 매우 감소율이 높을 것이다.

특성임피던스는 내부도체 벽이 외부도체 벽에 가까워질수록 그 사이에 유기되는 전계의 증가로 인해 매우 높은 비율로 감소할 것이다.

V. 결 론

TEM cell의 특성중 전자계 분포 및 특성임피던스를 구하기 위해 Spiegel에 의해 제시된 바 있는 준정적근사화에 기초한 모멘트법을 확장시켜 특성임피던스를 구하였다. 그 결과 내부도체가 매우 가느다란 경우 Tippet의 결과와 좋은 일치를 보이고 있으며 Tippet의 수식으로도 구할수 없는 영역은 물론, 구형 내부도체가 임의의 두께, 폭 및 위치를 갖는 TEM cell에 대해서도 해석될 수 있었다.

TEM cell내에서 균등장이 보장되는 한계에서 시험공간 최대 확보는 중요한 문제이다. 상기 결과는 토대로 내부도체를 위로 옮겨 시험공간을 확보해도 어느 정도 범위내에서 (상기 특정에에서 $y_0=0.06\text{m}$) 전자계 및 특성임피던스에 그리 큰 영향은 주지 않음을 볼 수 있었다. 그러나 내부도체 폭(W)이 큰 경우, 좌우 이동에 따른 특성임피던스 변화율이 커므로 주의를 해야만 할 것이다.

차후로는 연구를 더욱 활성화하여 일반적인 형태를 갖는 TEM cell의 비교려워 차단주파수 및 공진주파수를 수치해석을 통한 정확한 분석이 시도되어야 할것이며 가능한 넓은 시험공간에서 균등장을 유지 할수 있기 위한 내부도체 형태의 최적화가 요청되고 있다.

참 고 문 헌

1. M.L. Crawford : J.C. Workman Using a TEM cell for EMC measurments of electric equipment N.B.S. (U.S.) Tech. Note 1013, 1979 April
2. Motohisa Kanda, R. David Orr Generation of stendard electromagnetic fields in TEM cell, N.B.S. Tech. Note 1319, 1988 August
3. Tippet, J.C. ; Chang, D.C. ; Crawford, M.L. An analytical and experimental determination of the cutoff frequencies of highter order TE modes in a TEM cell, N.B.S.(U.S.) NBSIR 76 841;1976 June
4. Larsen, E.B. Techniques for producing standard EM fields from 10 KHz to 10 GHz for evaluation radiation monitors, Proc. Symp. on Electromag. Fields in Biolog. Systems: 1978 June; Ottawa, Canada. 96-112
5. Donaldson, E.E.; Free, W.R.; Robertson, D.W.;

- Woody, J.A. Field measurements made in an enclosure. Proc. IEEE 66(4) : 466-472; 1978 April .
6. Galen, H.K.; William D.B. Implementation of an automated system for measuring radiated emissions using a TEM cell. IEEE Tran. on Instr. and Measur. Vol.38, No.2, 1989 April.
7. Crawford, J.C. Generation of standard EM fields using TEM transmission cells. IEEE Trans. Electromagn. Comp. EMC 16(4) : 189-195; 1974 November.
8. Tanaka, Y.; Honma, T.; Kaji, I. A three dimensional analysis of a TEM cell model by mixed boundary element method. 1984 International Symposium on EMC, Vol.1 : 24-29 page, 1984 Oct.
9. Tanaka, Y.; Honma, T.; Kaji, I. A three dimensional analysis for symmetrical TEM cells by the mixed boundary element method based on both constant and linear elements. Trans. Inst. Electron. and Com. Eng. JPN. Sect. E.(Japan) Vol. E67, No.9; 474-9 page, 1984 Sept.
10. Tippet, J.C.; Chang, D.C. Radiation characteristics of dipole sources located inside a rectangular coaxial transmission line. N.B.S.(U.S.) NBSIR 75-829; 1976 January.
11. B.N.das; S.Ananda Mohan Analysis of a TEM cell with septum on a dielectric slab. IEEE Tran. Electromag. Compat. EMC 27(1); 16 page, 1985 February.
12. B.N. Das; S.Ananda Mohan TEM cell in absence of one of the walls parallel to the septum. IEEE Trans. Electromag. comp. EMC 27(2); 58-63 page, 1985 May .
13. Spiegel, R.J.; Joines, W.T.; Blackman, C.F.; Wood, A.W. A method for calculating electric and magnetic fields in TEM cell at ELP. IEEE Trans. Electromagn. Compat. EMC 29(4) : 265-272; 1987 November
14. J.Van Bladel Electromagnetic Fields. New York : McGraw hill, 1964, 136 and 274 page.
15. The man Chang; Quasi static analysis of electric and magnetic fields in TEM cell. J.Chin. Inst. Eng.(Taiwan) Vol 12, No.1 1989 Jan.
16. Roger F.Harrington field computation by moment methods. Macmillan series in Electrical Science, 1968.
17. Decker, W.H.; Wilson, W.A.; Crawford, M.L. Construction of a large transverse electromagnetic cell. N.B.S.(U.S.) Tech. Note 1011; 1979 February.
18. M.L. Crawford; J.C. Workman Asymmetric versus symmetric TEM cells for EMI measurements. IEEE 1978 International Symposium on EMC, Atlanta, Ga., June 20-22, 1978 (78 CH 1304-5 EMC)
19. Collin Field Theory of Guided Waves. New York : McGraw Hill Book Company, page 43-47, 1960.



윤재훈(Jae Hoon YUN) 正會員
1960年 9月10日生
1984년 : 중앙대학교 공학사
1986년 : 중앙대학원 공학석사
1990년 ~ 현재 : 한국전자통신 연구소
전자공학연구실

최익권(Ick Kwon CHOI) 前회원
1987년~현재 : 산주전자통신연구소
전자공학연구실 강장