金属板装荷 FSR における等価回路を用いた反射特性解析と AMC 基板 への適用\*

林	勝也†	牧野	滋 <sup>†a)</sup>	別段	信一†	廣田	哲夫
野口	啓介†	伊東	健治†	諸谷	徹郎††		

Reflection Characteristics of a Metal Plate Loaded FSR Using an Equivalent Circuit Model and Its Application to the AMC Substrate<sup>\*</sup>

Katsuya HAYASHI<sup>†</sup>, Shigeru MAKINO<sup>†a)</sup>, Shin-ichi BETSUDAN<sup>†</sup>, Tetsuo HIROTA<sup>†</sup>, Keisuke NOGUCHI<sup>†</sup>, Kenji ITOH<sup>†</sup>, and Tetsuo MOROYA<sup>††</sup>

あらまし 金属板装荷 FSR の反射特性を等価回路モデルを用いて定式化することにより, PMC 特性を実現 するための FSR の設計パラメータとスペーサとして用いる誘電体との関係を明らかにする.また, FSR の代わ りにキャパシタンスグリッドを用いた AMC 基板を例にして,モーメント法を用いた解析結果と比較することに より本手法の適用範囲を明らかにするとともに,実現できる周波数帯域が AMC 基板の厚さと比例関係があるこ とを明らかにしている.

キーワード PMC 特性, AMC 基板, FSR, キャパシタンスグリッド, 薄型アンテナ

# 1. まえがき

周波数選択性反射鏡(以下,FSR:Frequency Selective Reflector) [1]~[3] に誘電体よりなるスペーサ を介して金属板を装荷した金属板装荷 FSR は,入射し た平面波の反射位相を制御することができるため,パ ラボラ鏡面のような曲面の反射鏡を平面の反射鏡に置 き換えることのできるリフレクトアレー [4]~[7] や入 射電界を同位相で反射する完全磁気壁(以下,PMC: Perfect Magnetic Conductor)と同等の性質を誘電体 と金属とで人工的に実現する AMC(Artificial Magnetic Conductor)基板 [8]~[10] などへの適用を目的 とし、多くの研究がなされている.

本研究は AMC 基板への適用を目的としたもので あり、通常は金属に直接装荷できない線状アンテナで

<sup>†</sup> 金沢工業大学,野々市市 Kanazawa Institute of Technology, Ohgigaoka 7–1, Nonoichishi, 921–8601 Japan

<sup>††</sup> 金沢工業高等専門学校,金沢市 Kanazawa Technical College, 2–270 Hisayasu, Kanazawa-shi, 921–8601 Japan

\*本論文は、アンテナ・伝播研究専門委員会推薦論文である.

あっても,AMC 基板を介することによりアンテナを 金属に装着することができるために,アンテナ全体の 薄型化,低姿勢化が可能となる.そのためには,AMC 基板自体を薄型化する必要がある.また,PMC 特性 を実現できる周波数特性を広帯域化できれば,その適 用範囲も広がるものと考えられる.

従来より,金属板装荷 FSR によって実現できる AMC 基板の厚さや周波数帯域に関する研究がなされ ているが,その多くは市販のシミュレータを用いたパ ラメトリックスタディにより設計パラメータを決定し ている [8], [9] ため,FSR や誘電体の設計パラメータ と PMC 特性との関係が必ずしも明確ではなかった. 一方,シミュレータを用いる代わりに,FSR をイン ピーダンス,金属板と FSR との間の誘電体を伝送線 路で置き換えた等価回路モデルを用いた解析法も提案 されている [11], [12] が,導出される反射特性計算式で は設計パラメータと PMC 特性との関係が明確ではな く,また,FSR のインピーダンスを近似的に求めてい る上に,解析できる FSR が平行格子やキャパシタン スグリッドなどの場合に限定されており任意の FSR 素子形状に適用することはできない.

本論文ではまず, 等価回路を F マトリックスの縦

1010 電子情報通信学会論文誌 B Vol. J96-B No.9 pp.1010-1018 ⓒ一般社団法人電子情報通信学会 2013

論

T.

a) E-mail: makino@neptune.kanazawa-it.ac.jp

続接続で表すことにより,金属板装荷 FSR の反射位 相を表す計算式を導出する [10]. これより, PMC 特 性を実現するための FSR の設計パラメータと誘電体 の設計パラメータとの関係を明らかにするとともに, AMC 基板を薄型化するための条件を明確にする. な お, FSR のインピーダンス (本論文では正規化アドミ タンス)の計算にはシミュレータを用いており, これ により,任意の素子形状で構成される FSR であって も,容易に FSR の正規化アドミタンス,更には,金 属板を装荷した場合の反射位相を計算できる.

また、本手法を金属板装荷キャパシタンスグリッド [13]を用いたAMC基板に適用し、モーメント法[14] を用いた計算結果と比較することにより、その適用範 囲を明確にする.最後に、キャパシタンスグリッドの インダクタンス成分が無視できるほど小さいとし、上 記反射位相計算式より PMC 特性の周波数比帯域幅を 求める式を導出することにより、金属板装荷キャパシ タンスグリッドによって実現できる周波数比帯域幅は 波長で規格化した AMC 基板の厚さと比例関係がある ことを示し、モーメント法を用いた計算によりその妥 当性を確認する.

なお、本論文で用いたモーメント法は、文献 [15] を 拡張し、無限の大きさを有する多層平面誘電体の任意 の不連続面に任意形状の金属よりなる素子を周期的に 無限配列した解析モデル(以下,FSRモデル),また は、FSRモデルに金属板を装荷した解析モデル(以 下、金属板装荷 FSRモデル)に、無限の大きさをも つ一様平面波が入射した場合の反射、透過特性を解析 できるようにしたものである.詳細は文献 [14] を参照 されたい.

# 金属板装荷 FSR で構成された AMC 基板における等価回路を用いた設計と 解析

#### 2.1 金属板装荷 FSR の反射位相

図1に、FSRに誘電体よりなるスペーサを介して 金属板を装荷した金属板装荷 FSR の解析モデルを示 す.FSRには、図1に示すように任意の形状の金属 素子を周期的に配列したパッチ型[3]と金属板から任 意の形状を周期的にくり抜いたホール型[2]とがある が、いずれであってもよい.無限の大きさを有する金 属板装荷 FSR に対して垂直に、無限の大きさの一様 な振幅分布をもつ平面波が入射するものとし、FSR 及 び誘電体に損失がないものとすると、図2の等価回路



で表すことができる.

図 2 において, FSR を正規化サセプタンス *B* で, 厚さ  $\ell$ , 比誘電率  $\epsilon_r$  の誘電体よりなるスペーサを伝搬 定数  $\beta = 2\pi\sqrt{\epsilon_r}/\lambda$ ,長さ  $\ell$  の伝送線路で,また,金 属板を短絡で表している.ここで, $\lambda$  は自由空間にお ける波長である.このとき,FSR の正規化サセプタン ス *B* は FSR の素子形状と誘電体の比誘電率  $\epsilon_r$  のみ によって決定され誘電体の厚さ  $\ell$  には依存しない,す なわち,金属板の影響を受けないものとする.図 2 に 示す等価回路において,FSR とスペーサとして用いら れる誘電体とを合わせた *F* マトリックスは,それぞれ を表す *F* マトリックスを縦続接続することにより,次 のようになる.

$$\begin{aligned} \boldsymbol{F} &= \begin{bmatrix} 1 & 0\\ j\frac{B}{Z_0} & 1 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \cos\beta\ell & jZ\sin\beta\ell\\ j\frac{\sin\beta\ell}{Z} & \cos\beta\ell \end{bmatrix} \\ &= \begin{bmatrix} \cos\beta\ell & j\frac{Z_0}{\sqrt{\epsilon_r}}\sin\beta\ell\\ j\frac{B\cos\beta\ell}{Z_0} + j\frac{\sqrt{\epsilon_r}\sin\beta\ell}{Z_0} & -\frac{B\sin\beta\ell}{\sqrt{\epsilon_r}} + \cos\beta\ell \end{bmatrix} \\ &= \begin{bmatrix} \boldsymbol{A} & \boldsymbol{B}\\ \boldsymbol{C} & \boldsymbol{D} \end{bmatrix} \end{aligned}$$
(1)

ここで,最初の式の右辺第1項がFSRを表すFマ トリックス,第2項がスペーサとして用いられる誘電 体を表すFマトリックスである.また,Zは誘電体 の波動インピーダンスであり $Z=Z_0/\sqrt{\epsilon_r}$ , $Z_0$ は自由 空間の波動インピーダンスである.Fマトリックスの 定義より,入力端Port1での電圧 $V_1$ ,電流 $I_1$ と出力 端Port2での電圧 $V_2$ ,電流 $I_2$ との関係は次のように なる.

$$V_1 = AV_2 - BI_2 \tag{2}$$

$$I_1 = CV_2 - DI_2 \tag{3}$$

このとき,金属板は出力端 Port2 を短絡するため,  $V_2 = 0$ となる.したがって,入力端 Port1 から見た 金属板装荷 FSR の入力インピーダンス  $Z_{in}$  は次式と なる.

$$Z_{in} = \frac{V_1}{I_1} = \frac{B}{D} = \frac{jZ_0}{-B + \sqrt{\epsilon_r} \cot \beta \ell}$$
(4)

これより,自由空間から入射した電磁波に対する, FSR,スペーサ,金属板の間の多重反射を考慮した反 射係数Γは次式で表される.

$$\Gamma = \frac{Z_{in} - Z_0}{Z_{in} + Z_0} = -\frac{B - \sqrt{\epsilon_r} \cot \beta \ell + j}{B - \sqrt{\epsilon_r} \cot \beta \ell - j}$$
$$= e^{j(2\phi \pm \pi)}$$
(5)

ここで

$$\phi = \tan^{-1} \frac{1}{B - \sqrt{\epsilon_r} \cot \beta \ell} \tag{6}$$

式(5)より,金属板装荷 FSR の反射位相 Φ は次式と なる.

$$\Phi = 2\phi \pm \pi \tag{7}$$

なお,反射振幅は,金属板を装荷していること,導体 損失や誘電体損を考慮していないことより,式(5)に 示したように1である.

#### **2.2** 金属板装荷 FSR の AMC 基板への適用

式 (7) で表される反射位相  $\Phi$  が 0 となることが PMC の条件となる.すなわち,  $\phi = \pm \pi/2$  であり, こ れを式 (6) に代入すると, PMC の条件は次式となる.

$$B = \sqrt{\epsilon_r} \cot \beta \ell \tag{8}$$

式 (8) において, 左辺は FSR の性質を表すパラメー タ B. 右辺は誘電体の設計パラメータである伝搬定数  $\beta$ , 厚さ $\ell$ であり, FSR と誘電体とが互いに従属の関係であることが分かる。例えば, FSR の設計諸元が与えられれば,所望の周波数において PMC 特性を有する誘電体の厚さ $\ell$ は,次のように一意的に決まる,

$$\frac{\ell}{\lambda} = \frac{1}{2\pi\sqrt{\epsilon_r}} \tan^{-1} \frac{\sqrt{\epsilon_r}}{B} \tag{9}$$

逆に,所望の誘電体の厚さℓが決まっているのであれ ば,FSRに要求される正規化サセプタンス Bが一意的 に決まることになり,AMC 基板の設計が容易になる.

また,式(9)より,誘電体の厚さ $\ell$ を薄くするには FSR の正規化サセプタンス *B*を大きな値に選ぶ必要 があることが分かる.特に,FSR の正規化サセプタン ス*B*が大きい場合には,式(9)は

$$\frac{\ell}{\lambda} \approx \frac{1}{2\pi B} \tag{10}$$

と近似でき, PMC 特性を実現する誘電体の厚さ $\ell$ は FSR の正規化サセプタンス Bのみで決まり, 誘電体 の比誘電率  $\epsilon_r$  には依存しないことが分かる.

## 2.3 正規化サセプタンス Bの求め方

等価回路から導いた計算式を使用するためには, FSR の設計パラメータに対する正規化サセプタンス Bを知る必要がある.このとき,正規化サセプタンス Bが装荷する金属板の影響を受けないものとすると, 図 3 (a) のように,FSR の上側の半無限領域の誘電率 が  $\epsilon_0$ ,下側の半無限領域の誘電率が  $\epsilon_r \epsilon_0$ という条件 で正規化サセプタンス Bを求める必要がある.一般に は,任意の素子形状を有する FSR の設計パラメータ と正規化サセプタンス Bとの関係を直接求めることは 困難であるため,本論文では,シミュレータを用いる 方法を提案する.

図 3(a) の解析モデルにおいて、入射波に対する反



射係数 R, 透過係数 T は, 適当なシミュレータ (例え ば,モーメント法 (FSR モデル))を用いることによ り計算が可能である.一方,図 3(a)の解析モデルは 図 3(b)の等価回路で表すことができる.図において, Bは FSR の正規化サセプタンス,入力側の誘電率は  $\epsilon_0$ ,出力側の誘電率は  $\epsilon_r \epsilon_0$  である.この等価回路より 求められる反射係数 R 及び透過係数 T は次のように なる.

$$R = \frac{1 - \sqrt{\epsilon_r} - jB}{1 + \sqrt{\epsilon_r} + jB} \tag{11}$$

$$T = \frac{2\sqrt{\sqrt{\epsilon_r}}}{1 + \sqrt{\epsilon_r} + jB} \tag{12}$$

シミュレータで計算した反射係数 R,または、透過係数 T を用いると、正規化サセプタンス B は、式 (11)、 または、式 (12) より直接求めることも可能であるが、 透過位相  $\Theta_T$  を用いると、以下のように実数計算のみ で容易に求めることができる.

式 (12) より,透過位相  $\Theta_T$  は次のように表すこと ができる.

$$\Theta_T = -\tan^{-1} \frac{B}{1 + \sqrt{\epsilon_r}} \tag{13}$$

これより, Bは次のように求めることができる.

$$B = -(1 + \sqrt{\epsilon_r}) \tan \Theta_T \tag{14}$$

なお,反射振幅 |R|,反射位相  $\Theta_R$ ,透過振幅 |T|から も Bを求めることができるが,正規化サセプタンス Bに関する二次方程式となるために二つの解が得られ, 一意的に決定することができない.したがって,シミュ レータで計算した透過位相  $\Theta_T$ を用いて,式 (14) に より Bを決定する.

与えられた FSR の設計パラメータに対する正規化 サセプタンス B が決まれば,所望の周波数において PMC 特性を実現する誘電体の厚さ $\ell$ は式 (9) で決定 でき,また,誘電体の厚さ $\ell$ が決まっているのであれ ば AMC 基板の反射位相特性は式 (7) で計算できるこ とになる.

## 2.4 測定結果との比較

図 4 及び表 1 に測定した金属板装荷二重リング型 FSR の諸元を示す.二重リング形 FSR はリング径に よって決まる二つの共振周波数を有し,これらの共振 周波数では電波を全反射し,また,これら二つの共振周 波数の間に電波を全透過する周波数を有する.測定に



図 4 二重リング型 FSR の設計パラメータ Fig. 4 Design parameters of dual ring type FSR.

表 1 二重リング型 FSR の諸元値

Table 1 Numerical parameters of dual ring type FSR.

FSR の諸元									
Р	$12.56\mathrm{mm}$	$W_1$	$1.03\mathrm{mm}$						
G	$1.03\mathrm{mm}$	$W_2$	$0.68\mathrm{mm}$						
$R_1$	$5.25\mathrm{mm}$	$G_r$	$0.985\mathrm{mm}$						
$R_2$	$3.41\mathrm{mm}$	銅箔厚	$0.018\mathrm{mm}$						
比誘電率	3.45	誘電体厚	$0.564\mathrm{mm}$						
スペーサの諸元									
比誘電率	1.2	厚さ	$4.6\mathrm{mm}$						



Fig. 5 Measured reflection phase.

用いた FSR は厚さ 0.6 mm (誘電体厚さは 0.564 mm) の両面銅張 PPO 基板を用いてエッチングにより製作 したものであり,これに厚さ 4.6 mm の発泡スチロー ルよりなるスペーサを介して金属板を装荷した.

図 5 に、金属板装荷 FSR の反射位相特性の測定 結果を実線で、モーメント法(金属板装荷 FSR モデ ル)を用いた解析結果を一点鎖線で、また、式(7)で 求めた計算結果を点線で示す.測定結果は、50 cm 角 の金属板装荷 FSR を開口径 40 cm の円形ホーンリフ レクタアンテナの開口に装着し、ネットワークアナラ イザーにより測定された反射位相を金属板の反射位相 と比較することにより求めたものである.測定結果に 見られるリプルは、ホーンリフレクタアンテナの給電 部と開口部に置かれた被測定物との間の多重反射によ るものであり、幾何光学的には平面波であるホーンリ フレクタアンテナ開口上の波面が波動的には位相分布 をもつ [16] ために生じたものである.また、本手法に おける FSR の正規化サセプタンス Bは,図 3(a)の 解析モデルにおいて, FSR の部分を PPO 基板(厚さ 0.564mm,比誘電率 3.45)を含む二重リング型 FSR, 下側の半無限領域の比誘電率を1.2とし、モーメント 法 (FSR モデル) により解析した透過位相  $\Theta_T$  を用い て式(14)により計算した.モーメント法(金属板装 荷 FSR モデル)を用いた反射位相と本手法で求めた 計算結果とはグラフでは区別がつかないくらいに極め てよく一致している.また、いずれの結果においても 9.5 GHz 付近で反射位相が 0 度となる PMC 特性が確 認でき、入射波の振幅分布が一様でないことによる解 析モデルとの差異, 製作誤差, 測定誤差, また, 用い た誘電体の比誘電率の不確かさを考慮すると、本手法 の妥当性を示しているものと考える.

3. 金属板装荷キャパシタンスグリッドへの 適用

# 3.1 金属板装荷キャパシタンスグリッドの設計パ ラメータと正規化サセプタンス

**2.** では、金属板装荷 FSR で構成された AMC 基板 において等価回路を用いた設計法と解析法を示した. しかし、FSR には多くの素子形状が存在するとともに 一般には設計パラメータも多く,また,複雑な LC 回 路として動作するために定性的にその性質を論じるこ とは困難である.そこで本章では、金属板装荷 FSR に代えて, その設計パラメータが少ないためにパラメ トリックスタディが容易であり、また、近似的には C 成分のみで論じることができる金属板装荷キャパシタ ンスグリッドで構成された AMC 基板を例にし、等価 回路より求めた計算式の適用範囲, PMC 特性比帯域 幅について検討する.キャパシタンスグリッドは金属 ストリップを周期的に配置したものであり, FSR と比 較すると、FSR が二次元周期構造であるのに対しキャ パシタンスグリッドは一次元周期構造である, FSR で は任意の入射偏波に対して PMC 特性が期待できるが キャパシタンスグリッドでは金属ストリップの方向に 直交する偏波に対してのみ PMC 特性を有する、など の点が異なるが、2.の理論はそのまま適用できる.

図 6 に金属板装荷キャパシタンスグリッドの構成を 示す. 図に示すように、キャパシタンスグリッドの設



図 6 金属板装荷キャパシタンスグリッドの構造

Fig. 6 Structure of a metal plate loaded capacitance grid.



計パラメータは、その周期 p と金属間の隙間 w の 2 個 である. p 及び w が波長に比べて小さい場合、金属ス トリップの方向に直交する偏波に対してキャパシタン スグリッドはキャパシタンスとして動作し、w/p が小 さいほど大きな Bを実現することができため、AMC 基板の薄型化に適していると考えられる.

図 7 に、キャパシタンスグリッドの正規化サセプタ ンス Bを式 (14) で計算した結果を示す.キャパシタン スグリッド単体の透過位相  $\Theta_T$  はモーメント法 (FSR モデル) により計算した.計算に用いたキャパシタンス グリッドの設計パラメータは p = 10 mm, w = 1 mm であり、誘電体の比誘電率  $\epsilon_r \ \epsilon \ 1, \ 2.65, \ 5, \ 10$  と変 化させている.図より、 $\epsilon_r \ \epsilon \ t \ 5 \ c \ t \ 5, \ 5, \ 10$  と変 規化サセプタンス Bの値を大きくでき、AMC 基板の 薄型化には高誘電率基板の採用が有効であることが分 かる.

## 3.2 等価回路より求めた計算式の適用範囲

等価回路より求めた反射位相計算式の妥当性を確認 するために,式(7)によって計算した金属板装荷キャ パシタンスグリッドの反射位相をモーメント法(金属 板装荷 FSR モデル)による計算結果と比較する.図8 において,破線はモーメント法より求めた計算結果 を、実線は式(7)で求めた計算結果を示している。キャ パシタンスグリッドの設計パラメータは  $p = 10 \, \text{mm}$ , w = 1 mm, 誘電体の比誘電率  $\epsilon_r$  は 2.65 である.ま た,誘電体の厚さℓは,1mm,2mm,5mm である. 図8より,誘電体の厚さが5mmの場合には両者は非 常によく一致しているが、誘電体の厚さが薄くなるに つれ徐々に差異を生じていることが分かる.図9には 両手法で計算した PMC 周波数(反射位相が 0 となる 周波数)  $f_0$  を示している.  $\ell = 2 \, \text{mm}$  のときの PMC 周波数は、モーメント法で求めた場合が7.11 GHz,式 (7) で求めた場合が 7.45 GHz であることより、誘電体 の厚さが 1/20 波長以上であれば PMC 周波数の誤差 は5%以下となり、これが本手法の適用範囲であると 考えられる.なお、図5において両手法で計算した反 射位相特性が極めてよく一致することを示したが、こ







図 9 AMC 基板厚さと PMC 周波数 Fig. 9 Relation between the thickness of AMC substrate and the PMC frequency.

れは,スペーサとして用いた発泡スチロールの厚さが 約 0.15 波長と十分厚かったためである.

誘電体の厚さが薄い場合の差異の原因は次のように 考えられる.

(1) 誘電体を含むキャパシタンスグリッドの正規 化サセプタンス B は金属板が存在しない状態で算出し ている.しかし,誘電体の厚さが薄い場合には金属板 がキャパシタンスグリッドに接近し,その影響を受け て正規化サセプタンス B の値が変化する.

(2) 図2に示す等価回路は入射波に対応する無限 一様平面波のみが伝搬する条件の下で成立する.一方, キャパシタンスグリッドや FSR を構成する金属素子 近傍では、金属素子上に励起された電流からの散乱波 により、周期的かつ複雑な電磁界となる. このような 周期的な電磁界は Floquet モード [15] に展開して考え ることができる. その基本モードは入射波に対応する 無限一様平面波, 高次モードはキャパシタンスグリッ ドや FSR の金属素子の配列周期に起因するグレーティ ングローブに対応する無限一様平面波であるが、一般 には,金属素子の配列周期は波長に比べて小さい値 が選ばれるため, 高次モードは evanescent モードで ある.したがって、金属素子から離れるに従って高次 モードは急速に減衰して基本モードのみが伝搬するこ とになり、この範囲内では等価回路は妥当であると考 えられる.しかし、誘電体の厚さが薄い場合には、金 属素子上に励起された電流によって発生した高次モー ドは金属板によって反射された後、十分に減衰しない で再び金属素子に入射することになる. 等価回路では 基本モードの伝搬のみを考慮しているため、誤差を生 じる.

### 3.3 PMC 特性比帯域幅と基板厚さ

図 10 に示すように、反射位相が 0 deg となる周波



#### Frequency[GHz]

図 10 比周波数帯域幅の定義 Fig.10 Definition of relative bandwidth.

数を  $f_0$ ,  $-\Delta \Phi/2$  となる周波数を  $f_H$ ,  $\Delta \Phi/2$  となる 周波数を  $f_L$  とし, PMC 比帯域幅 BW を次のように 定義する.

$$BW = \frac{f_H - f_L}{f_0} \tag{15}$$

これを次のように定式化していく.

式(7)及び式(6)より、次式が導かれる.

$$\tan\frac{\Phi}{2} = -\cot\phi = \sqrt{\epsilon_r}\cot\beta\ell - B \tag{16}$$

ここで,次の近似を用いる.

(1) 誘電体厚さ $\ell$ が波長に比べて十分小さいもの として、 $\cot \beta \ell \approx 1/\beta \ell$ と近似する.

(2) キャパシタンスグリッドがキャパシタンス成 分Cのみであるとして $B \approx 2\pi C f$ と近似する. このとき,式(16)は次のようになる.

$$\tan\frac{\Phi}{2} = \frac{c_0}{2\pi\ell f} - 2\pi C f \tag{17}$$

ここで,  $c_0$  は真空中の光速である.まず,  $f = f_0 の$ ときに  $\Phi = 0$  となる条件を式 (17) に代入して整理す ると, C は次のように表される.

$$C = \frac{c_0}{(2\pi f_0)^2 \ell}$$
(18)

これを式(17)に代入すると、次の関係が導かれる.

$$f^{2} + \frac{2\pi\ell}{c_{0}} f_{0}^{2} \tan \frac{\Phi}{2} \cdot f - f_{0}^{2} = 0$$
 (19)

この式に,  $f = f_H$ のときに $\Phi = -\Delta \Phi/2$ ,  $f = f_L$ の ときに $\Phi = \Delta \Phi/2$ となる条件を代入すると次のよう になる.

$$f_{H}^{2} - \frac{2\pi\ell}{c_{0}} f_{0}^{2} \tan \frac{\Delta\Phi}{4} \cdot f_{H} - f_{0}^{2} = 0 \qquad (20)$$

$$f_L^2 + \frac{2\pi\ell}{c_0} f_0^2 \tan \frac{\Delta\Phi}{4} \cdot f_L - f_0^2 = 0 \qquad (21)$$

これより、次式が得られる.

$$BW = \frac{f_H - f_L}{f_0} = 2\pi \tan \frac{\Delta\Phi}{4} \frac{\ell}{\lambda_0}$$
(22)

ここで、 $\lambda_0$  は周波数  $f_0$  における自由空間での波長 である.式 (22) は、PMC 比帯域幅 BW は波長で規 格化した誘電体厚さ  $\ell/\lambda_0$  に比例し、その比例係数  $2\pi \tan \frac{\Delta \Phi}{4}$  はキャパシタンスグリッドの設計パラメー タや誘電体の比誘電率  $\epsilon_r$  には依存しない定数であるこ とを示している.すなわち,AMC 基板の厚さ  $\ell/\lambda_0$  が 決まれば一意的に PMC 比帯域幅 BW が決まり,し たがって,AMC 基板の広帯域化と薄型化とを同時に 実現することはできないことが分かる.

式 (22) の妥当性を検証するために,パラメトリック スタディにより PMC 比帯域幅を計算した.金属板装 荷キャパシタンスグリッドにおいて変化したパラメー タは次のとおりである.

• p:5 mm, 8 mm, 10 mm

• w/p:0.01, 0.02, 0.04, 0.08, 0.1, 0.2, 0.4

• ℓ:0.164 mm, 0.364 mm, 0.764 mm, 1.564 mm, 3.164 mm

•  $\epsilon_r:1, 2.65, 5, 10$ 

上記の合計 420 通りの組合せに対して反射位相特性を モーメント法 (金属板装荷 FSR モデル)によって計算 した.計算したそれぞれの反射位相特性から  $f_0$ ,  $f_H$ ,  $f_L$ を求め, PMC 比帯域幅 BW を式 (15)により計 算するとともに,設計パラメータで与えた誘電体厚さ  $\ell \varepsilon f_0$ で決まる波長  $\lambda_0$ で規格化し,前者を縦軸,後



Fig. 11 Relation between thickness and relative bandwidth.

者を横軸にしてプロットしたものを図 11 に示す. (a) は  $\Delta \Phi = 60 \deg$  の場合, (b) は  $\Delta \Phi = 180 \deg$  の場 合であり,いずれの場合もプロットした点は上記のよ うに 420 点ある.図より,PMC 比帯域幅 BW の上 限は波長で規格化した誘電体厚さ  $\ell/\lambda_0$  に比例し,そ の比例係数はキャパシタンスグリッドの設計パラメー タや誘電体の比誘電率  $\epsilon_r$  には依存しないことが分か る.また,図には式 (22)の直線を実線で示している.  $\Delta \Phi = 60 \deg$ ,  $\Delta \Phi = 180 \deg$  のいずれの場合におい てもモーメント法で計算した PMC 比帯域幅 BW の 上限とよく一致しており,式 (22)の妥当性,有効性を 示しているといえる.

なお,図において,上記直線にのらない計算結果が 存在する.その原因は式(22)を導出した際の近似条件 を満足しない場合があるためであると考えられる.ま た,等価回路を用いた本手法の適用範囲が AMC 基板 が 1/20 波長以上のある程度厚い場合であることを前 節で示したが,PMC 比帯域幅 BW に関しては図 11 に示すように,AMC 基板が極めて薄い場合において もよく一致していることが分かる.

# 4. む す び

本論文ではまず,等価回路を用いることにより金属 板装荷 FSR の反射位相を表す計算式を導出し,PMC 特性を実現するための条件を明らかにした.また,こ れより AMC 基板を薄型化するための条件を明確に した.これを金属板装荷キャパシタンスグリッドに適 用し,上記式による計算結果とモーメント法を用いた 計算結果とを比較することにより,本手法の適用範囲 が AMC 基板の厚さが 1/20 波長以上のある程度厚い 場合に限定されることを明確にした.次に,この計算 式より PMC 特性の比周波数帯域幅を求める式を導出 し,金属板装荷キャパシタンスグリッドによって実現 できる比周波数帯域幅はスペーサの比誘電率にかかわ らず AMC 基板の厚さと線形の関係があることを示 し,モーメント法を用いた計算によりその妥当性を確 認した.

本手法により,AMC 基板の PMC 特性に関しては 設計パラメータとの関係を定性的に説明ができ,AMC 基板設計の指針になるものと自負しているが,AMC 基板が極めて薄い場合においても PMC 比帯域幅 BW がよく一致する理由を含め,等価回路の適用範囲の定 量的な把握は必ずしも十分ではないと考えている.こ れを解明するには,金属板の影響を考慮した正規化サ セプタンス B の導出, Floquet 高次モードを考慮した 等価回路モデルの構築が必要であり,本論文の研究範 囲を超えている.今後,更に検討していく予定である. 本研究は科研費 JSPS (24656246)の助成を受けた ものである.

#### 献

文

- T.K. Wu, "Frequency selective surface and grid array," A wiley-interscience publication, 1995.
- [2] 佐藤郁郎,玉川 晉,岩田龍一,"方形金属格子による準光 学分波器,"信学論(B), vol.J67-B, no.4, pp.447-454, April 1984.
- [3] 岩田龍一, "長方形金属パッチ配列による低域通過型準光学 分波器," 信学論(B), vol.J71-B, no.9, pp.1053–1060, Sept. 1988.
- [4] J. Huang and J.A. Encinar, Reflectarray antennas, Wiley, New Jersey, 2007.
- [5] H. Deguchi, N. Takagi, M. Tsuji and H. Shigesawa, "Microstrip reflectarray with offset feed for improving effective aperture area," IEEE Int. Symp. Antennas Propagat., vol.3, pp.290–293, 2003.
- [6] 井戸川貴志,出口博之,辻 幹男,繁沢 宏,高木信夫, "単層マイクロストリップオフセットリフレクトアレーの 簡易設計,"信学論(C), vol.J89-C, no.5, pp.321–328, May 2006.
- [7] 吉田幸弘,岡田幸祐,佐々木秀輔,牧野 滋,別段信一, 伊東健治,野口啓介,廣田哲夫,高橋 徹,"衛星放送受信 用リフレクトアレーアンテナ,"信学論(B), vol.J95-B, no.9, pp.1114–1123, Sept. 2012.
- [8] Y. Zhang, J. Hagen, M. Younis, C. Fischer, and W. Wiesbeck, "Planar artificial magnetic conductors and patch antennas," IEEE Trans. Antennas Propag., vol.51, no.10, pp.2704–2712, 2003.
- [9] 川上由紀,堀 俊和,藤元美俊,山口 良,長 敬三,"地 板付き周波数選択板の PMC 特性,"信学技報, A·P2008-107, 2008.
- [10] 関 歓揮,牧野 滋,別段信一,廣田哲夫,野口啓介,水 澤丕雄,大塚昌孝,金属板装荷 FSR の反射位相特性,"信 学技報,A·P2008-204, 2009.
- [11] S. Tretyakov, Analytical model in applied electromagnetics, Artech House Publishers, 2003.
- [12] 松崎章太,宇野 亨,有馬卓司,"EBG 構造による散乱 解析における伝送線路近似の精度について,"2012 信学ソ 大(通信), B-1-85, 2012.
- [13] 林 勝也,牧野 滋,別段信一,廣田哲夫,野口啓介,伊 東健治,諸谷徹郎,"金属板装荷キャパシタンスグリッドの PMC 特性とその設計法,"信学技報,A·P2012-50, 2012.
- [14] 丹羽一城,牧野 滋,別段信一,廣田哲夫,野口啓介,伊 東健治,徳永 淳,"モーメント法を用いた金属板装荷 FSR の解析と薄型 PMC 基板の解析への応用,"信学技 報, A·P2011-165, 2012.
- [15] J.P. Montgomery, "Scattering by an infinite periodic array of thin conductors on a dielectric sheet," IEEE Trans. Antennas Propag., vol.AP23, no.1, pp.70–75, 1975.

[16] 牧野 滋, 片木孝至, "波面と鏡面," 信学論 (B), vol.J91-B, no.9, pp.916-925, Sept. 2008. (平成 25 年 1 月 7 日受付, 4 月 12 日再受付)



林 勝也 (学生員)

平 23 金沢工大・工・情報通信卒. 同年 金沢工大大学院博士前期課入学.



牧野 滋 (正員:フェロー)

昭 52 京大·工·電気第二卒. 同年三菱電 機(株)に入社. 地上マイクロ波回線用ア ンテナ, レーダ用アンテナ, 地球局用アンテ ナ,衛星搭載用アンテナなどの研究に従事. 同社情報技術総合研究所アンテナ技術部長 を経て,平19金沢工大教授.昭62,平8,

平 9, 平 10 関東地方発明表彰発明奨励賞, 平 10 R&D100 賞, 平 17 第 16 回電波功績賞電波産業会会長表彰, 平 18 市村産 業賞貢献賞,平 21 本会通ソチュートリアル論文賞など受賞. IEEE Senior member. 工博



別段 信一 (正員)

昭 38 東北大·工·通信卒. 同年三菱電機 (株)入社.同社通信機製作所にて、レー ダ用アンテナ,衛星通信地球局アンテナ及 び電波望遠鏡の開発・設計に従事. 同社通 信機製作所技師長を経て,平9金沢工大・ 工・電気電子系・教授.現在.同電気系・

教授. 平 20 本会通ソ優秀論文賞受賞. IEEE 会員. 工博



廣田 哲夫 (正員)

昭 54 京大・工・電子卒.昭 56 同大大学 院博士前期課程了. 同年日本電信電話公社 (現 NTT)入社.マイクロ波~ミリ波回路 の研究に従事. この間, 平 3~4 米 UCLA 滞在研究員.(株) NTT ドコモ勤務を経て, 平 15 金沢工大・工・電気系・教授, 現在

に至る.昭63年度本会学術奨励賞,平20本会通ソ優秀論文 賞受賞. IEEE 会員. 工博



野口 啓介 (正員)

平 2 金沢工大·工·電子卒. 平 4 東北大 大学院博士前期課程了.同年(株)日立製 作所入社. 平7 金沢工大・工・電子・助手. 現在,同電気系·教授.移動体通信用小形 アンテナの研究に従事. 平 10 電気学会論 文発表賞,平 20 本会通ソ優秀論文賞受賞

IEEE 会員. 博士(工学)



伊東 健治 (正員)

昭58 同志社大·工·電子卒. 平9 東北大 学工学研究科・電子工学専攻・後期博士課 程修了.昭58三菱電機(株)に入社.衛星 通信地球局,衛星搭載中継器,レーダ装置 などに用いられるマイクロ波・ミリ波送受 信機の研究・開発, RF-IC, 携帯電話機の

開発に従事. 同社モバイルターミナル製作所・ハードウェア技 術部長を経て,平 21 金沢工大教授.平 12,平 17 関東地方発 明表彰発明奨励賞,平18近畿地方発明表彰発明奨励賞,平14 第 50 回オーム技術賞など受賞. 平 16~20 IEEE Trans.MTT の Associate Editor, 平 18~20, 平 22, 平 24~現在 IEEE MTT-S elected ADCOM member. 平 20~23 URSI-C 委員 長. 著書「モバイル通信の無線回路技術」(本会, 共著). IEEE Senior member. 博士 (工学)



#### 諸谷徹郎 (正員)

平 10 金沢工大・工・電子卒. 平 13 同 大大学院博士前期課程了. 同年リンテック (株)入社. 盗難防止機器の開発に従事. 平 19 金沢高専·電気情報工·講師. 現在, 同 電気電子工・講師.