زيادة عرض الحزمة لهوائي شريطي مكون من نصفي قرص دائري مختلفين في نصف القطر

محمود مسافر عبيس جامعة الكوفة / كلية العلوم / قسم الفيزياء Mahmood.alhilo@uokufa.edu.iq

الخلاصة:

تم محاكات هوائي شريطي مكون من نصفي قرص دائري بنصفي قطر مختلفين، باستخدام برنامج مايكروويف اوفيس2000 (MicroWave Office 2000) الذي يَستخدم طريقة مايكروويف اوفيس2000 (Moment Method (MoM)) الذي يَستخدم طريقة العزوم ((Mom)) (Moment Method الن نصفي القطر يتناقصان بشكل اسي مع زاوية الدائرة، وجدَ أنَّ عرض الحزمة ازداد من 6.4% الى 10.56% تقريباً، عند استخدام مادة فوم (foam) كمادة عازلة بثابت عزل 70.0% من فضلا عن ذلك حصلت ازاحة لمركز المنطقة الرنينية الى قيم الحرى. وبتطبيق هذه الطريق عرض الحرمة أخرى لثوابت العزل وانصاف القطر ، حصل توايية الى قيم الحرى. وبتطبيق هذه الطريقة في قيم أخرى لثوابت العزل وانصاف القطر، حصل توايية الحرى الحرمة الرنينية الى قيم الحرى. وبتطبيق هذه الطريقة في قيم أخرى لثوابت العزل وانصاف القطر، حصل توايية الحرى الحرمة الحرى لثوابت العزل وانصاف القطر.

الكلمات المفتاحية: هوائي شريطي دائري، عرض الحزمة، ممانعة الادخال، عامل الفقد

Bandwidth enhancement for microstrip antenna as two half disk with different two radii

Mahmoud M. Aubais University of Kufa \ Faculty of science \ Physics department

Abstract

Simulation of microstrip antenna as two half disk with different two radii is achieved, using MicroWave Office 2000 (MWO2000) depending on Moment Method (MoM). By considering decreasing radii exponentially with respect to the circle angle. We found an increase of the bandwidth from 6.4% up to 10.65% nearly, when we use foam with dielectric constant $\varepsilon_r = 1.07$, also the center of the resonant frequency was shifted to a new value. By applied the method with different dielectric constants and radii, we obtaind increase of the bandwidths for all cases.

Keyword: Circular microstrip antenna, Bandwidth, Input impedance, Return loss

تعد طريقة العزوم من ادق الطرائق في حل المسائل الكهر ومغناطيسية الا ان الصعوبة فيها هي بحساب دالة كرين [1]. فاذا فرضنا ان التيار السطحي الموجود على سطح هوائي مشع هو J_s وان المجال الذي يهيج هو E^e فان هناك مجال سوف يستطار E^s بحيث ان هذه الكميات ترتبط بالعلاقة .[2]

 $\mathbf{e}_{\mathbf{z}} \times [\mathbf{E}^{\mathbf{e}}(\mathbf{r}) + \mathbf{E}^{\mathbf{s}}(\mathbf{r})] = \mathbf{Z}_{\mathbf{s}}[\mathbf{e}_{\mathbf{z}} \times \mathbf{J}_{\mathbf{s}}(\mathbf{r})]$ $r \in So$ 1 حيث Z_s يمثـل الممانعـة ويعتمـد علـي نـوع المـادة المصنوع منها المشع و $\mathbf{e}_{\mathbf{z}}$ وحدة المتجه العمودي على السطح. يحسب المجال المستطار من الجهد المغناطيسي

المتجه A(r) والجهد الكهربائي V(r) حيث يعطى الجهد المغناطيسي بالعلاقة [3].

$$A(r) = \int_{S} GA(r|r') \cdot JS(r')dS' \dots 2$$

وان الجهد الكهربائي يعطى بالعلاقة[3]

$$V(r) = \int_{S} G_{V}(r|r') \cdot \rho_{S}(r') dS' \dots \dots 3$$

حيث $G_V(r|r')$ و $G_V(r|r')$ دالـة كرين الداياتك (diatyc) ودالة كرين العددية على التوالي، و كثافة التيار السطحية. عندما تكون نقطة $\rho_{s}(r')$ المجال قريبة جدا من نقطة المصدر في مادة ذات ε_r نفاذية μ_0 وسماحية كهربائية $\varepsilon = \varepsilon_r \varepsilon_0$ حيث السماحية النسبية، فان دالتي كرين ممكن ان يعطيا بالعلاقة

$$GA(r|r') = \frac{\mu_0}{4\pi |r-r_0|} \quad \dots \quad 4$$
$$G_V(r|r') = \frac{1}{2\pi (\varepsilon_r + 1)|r-r_0|} \quad \dots \quad 5$$

ان الغرض من حل المسألة هو حساب كل من Js و و حيث ان التكامل اعلاه يتطلب معرفة Js و $ho_{
m s}$ لذا يتم اللجوء الى الطرائق العددية في حساب $ho_{
m s}$ التكامل حيث تستخدم عادة طريقة العزوم Moment . [1] of Method

تتم عملية الحل بطريقة العزوم، بتقسيم المشع الي مستطيلات ابعادها a × b تسمى الخلايا المشحونة ويعرف كل من التيار السطحي و كثافة التيار كالاتي .[3]

$$\begin{aligned} \text{JOURNAL OF KUFA - PHYSICS Vol.6/No.2} \\ J_{Sx} &= \frac{1}{b} \sum_{i=1}^{M} I_{ix} T_x (r - r_{xi}) \dots \dots 6 \\ J_{sy} &= \frac{1}{a} \sum_{i=1}^{N} I_{iy} T_y (r - r_{yi}) \dots \dots 7 \\ \rho_s &= \frac{1}{j \omega a b} \left(\sum_{i=1}^{M} I_{ix} \left[P(r - r_{xi}^+) \right. \\ &- P(r - r_{xi}^-) \right] \\ &+ \sum_{i=1}^{N} I_{iy} \left[P(r - r_{yi}^+) \right. \\ &- P(r - r_{yi}^-) \right] \right) \dots \dots 8 \\ T_x(r) \begin{cases} 1 - \frac{|x|}{a} & |x| < a, |y| < \frac{b}{2} \\ 0 & elsewhere \\ P(r) \begin{cases} 1 & |x| < \frac{a}{2}, |y| < \frac{b}{2} \\ 0 & elsewhere \\ (C_{xy} & C_{yy}) = \frac{1}{jZ_0} \binom{V_x^{(e)}}{V_y^{(e)}} \dots \dots 9 \\ C_{ij}^{2x} \end{cases} \end{aligned}$$

$$= \frac{1}{k_0^2 a b} \left[-\Gamma_{\rm V}(r_{xi}^+ | r_{xj}^-) - \Gamma_{\rm V}(r_{xi}^- | r_{xj}^+) + \Gamma_{\rm V}(r_{xi}^- | r_{xj}^-) \right] \\ + \Gamma_{\rm V}(r_{xi}^+ | r_{xj}^+) + \Gamma_{\rm V}(r_{xi}^- | r_{xj}^-) \right] \\ - \frac{1}{k_0 b} \int_{c_{xi}} \Gamma_{\rm A}(r | r_{xj}^-) k_0 dx \\ + j \frac{Z_s}{Z_0 b} \frac{a}{b} \delta_{ij} \dots \dots \dots 10 \\ \Gamma_{ij}^{xy} = \frac{1}{k_0^2 a b} \left[-\Gamma_{\rm V}(r_{xi}^+ | r_{yj}^-) - \Gamma_{\rm V}(r_{xi}^- | r_{yj}^+) \right] \\ + \Gamma_{\rm V}(r_{xi}^+ | r_{yj}^-) + \Gamma_{\rm V}(r_{xi}^- | r_{yj}^-) \right] \dots \dots 12$$

$$\begin{split} \Gamma_{\rm V}(r|r_{0j}) &= \int \frac{\varepsilon_0}{k_0} G_V(r|r') P(r' \\ &- r_{0j}) (k_0^2 dS') \\ \Gamma_{\rm A}^{xx}(r|r_{0j}) &= \int \frac{1}{\mu_0 k_0} G_{\rm A}^{xx}(r|r') T(r' \\ &- r_{xj}) (k_0^2 dS') \end{split}$$

و $Z_{\rm s}$ تمثل مقاومة المشع و $\Omega_{\rm s}=Z_{\rm 0}$ تمثل ممانعة السلك و $V^{(e)}$ فولتية الاثارة وتحسب بحسب

محمود مسافر عبيس

JOURNAL OF KUFA - PHYSICS Vol.6/ No.2 (2014)

صيغة فريل [4] حيث استخدمنا المغذي المحوري للتحكم بمقدار ممانعة الادخال [5].

(1) وقيم r_{xi}^+ , r_{xi}^- , r_{yi}^+ , r_{yi}^- , r_{yi}^- , r_{yi}^-



 $_{xi}^{+}, r_{xi}^{-}, r_{yi}^{+}, r_{yi}^{-}$ شکل رقم (1) یبین قیم

2 مناقشة النتائج

توجد عدة طرائق لتوسيع عرض الحزمة ومن هذه الطرائق هي احداث تغيير بسيط في شكل المشع. وهذا ما قمنا به في هذا البحث ولبيان مقدار التغيير الذي حصل في عرض الحزمة نوضح ذلك كما ياتي.

اخترنا في البداية هوائي دائري الشكل (2) الذي معادلته (r = a) وموقع المغذي عند النقطة r_f . حيث تم حساب عامل الفقد العكسي S_{11} المبين في حيث تم حساب عامل الفقد العكسي S_{11} المبين في الشكل (3) حيث يحدد التردد الرنيني بنقطة تقاطع السكل (3) حيث يحدد التردد الرنيني بنقطة تقاطع الرادة مع المحور x اما عرض الحزمة فيحدد من العلاقة العلاقة ($f_u = f_1$ الما عرض الحزمة فيحدد من حيث f_1 و g_1 تحدد عندما يكون BW = 2($f_u - f_1$). فكان عرض الحزمة $f_0 = 5.9$ هو عندما تم فكان عرض الحزمة $f_0 = 5.9$ تغيير شكل المشع الى الصورة المبينة في الشكل (4) حيث ان معادلة الشكل تعطى بالصورة r = rحيث ان معادلة الشكل تعطى بالصورة r = rما علي توسيع حيث الما حرض الحزمة كما مبين في الشكل (5) طفيف في عرض الحزمة f_0 ما مبين في الشكل (5)





 $\varepsilon = 1.07, a_1 = 34mm$, a = 30mm , h $= 2mm, r_f = 17 mm \text{ and } \theta$ = 0



شكل رقم (3) المقاومة والرادة مقابل التردد لهوائي شريطي

 $\varepsilon = 1.07, a_1 = 34mm$, a = 30mm , h= 2mm, $r_f = 17$ mm and θ = 0



شكل (4) المهوائي الشريطي بعد اجراء التحوير

 $[\]begin{split} \varepsilon &= 1.07, a_1 = 34mm \text{ , } a_2 = 30mm \text{ , } h \\ &= 2mm, r_f = 16 \text{ } mm \text{ and } \theta \\ &= 0 \end{split}$

محمود مسافر عبيس

المبينة في الشكل 5 حيث ان معادلته تعطى بالصيغة $a_1 e^{-b\theta}$ $0 \le \theta < \pi$ $a_2 e^{-b\theta}$ $\pi \le \theta < 2\pi$ حيث حصلنا $a_2 e^{-b\theta}$ $\pi \le \theta < 2\pi$ على النتائج المبينة في الشكل 6 حيث نرى من الشكل ان منطقة التردد الرنيني قد زحفت الى منطقة ترددات اعلى قليلا وان عرض الحزمة قد اصبح BW = 10.56%



شكل (5) عامل الفقد للهوائي الشريطي المبين في الشكل 3

 $\varepsilon = 1.07, a_1 = 34mm$, $a_2 = 30mm$, h $= 2mm, r = 16 \ mm \ and \ \theta$ = 0

وللتأكد من ان الطريقة ممكن تطبيقها بصورة عامة وانها فعالة قمنا بتطبيقها على هوائيات ذات ثابت عزل اخر وكانت النتائج كما مبين في الاشكال 7 و8 . والجدول يلخص النتائج التي تم الحصول عليها لعرض الحزمة والتردد الرنيني.



شكل (6) الهوائي الشريطي بعد اجراء التحوير الثاني

JOURNAL OF KUFA - PHYSICS Vol.6/ No.2 (2014)

 $\varepsilon = 1.07, a_1 = 34mm$, $a_2 = 30mm$, h $= 2mm, r_f = 18~mm~and~b$ $= 0.028~and~\theta = 0$

التطبيق الاخر اجري على هوائي في منطقة رنينية اخرى والشكل 9 يوضح النتائج التي تم الحصول عليها موضحة بالجدول رقم 1.



شكل (7) عامل الفقد للهوائي الشريطي المبين في الشكل 5

 $\varepsilon = 1.07, a_1 = 34mm, a_2 = 30mm, h$ = 2mm, $r_f = 18 mm and b$ = 0.028 and $\theta = 0$



شكل رقم (8) عامل الفقد للهوائي شريطي ذو المواصفات

$$\begin{split} \varepsilon_r &= 2.32, a_1 = 23mm \,, a_2 = 19.25mm \,, h \\ &= 2.03mm, r_f \\ &= 12.5 \, mm \, and \, b \\ &= 0.028 \, and \, \theta = 0 \end{split}$$

وجد ايضا ان تغيير زاوية المغذي تؤثر ايضا على مقدار عرض الحزمة وان افضل عرض حزمة يمكن الحصول عليه عندما تكون الزاوية $0 = \theta$ ، الشكل 10 يوضح عامل الفقد عندما يكون المغذي بزاوية مقدارها $900 = \theta$ حيث ان عرض الحزمة للهوائي الشريطي المبين في الشكل 5 قد انخفضت من 10.56% الى %5.





$$\begin{split} \varepsilon_r &= 1.07 \\ , a_1 &= 34mm \, , \\ a_2 &= 30mm \, , \\ h &= 2mm , \\ r &= 15 \, mm \\ b &= 0.028 \, and \, \theta = 90^o \end{split}$$

3-الاستنتاجات.

وجد ان تغيير شكل المشع الدائري الى الشكل المقترح في هذا البحث ادى الى حصول زيادة كبيرة نسبيا في عرض الحزمة لمختلف العوازل حيث استخدمنا اكثر من مادة عازلة وكذلك عند قيم مختلفة للمناطق الرنينية حيث حصلنا على عرض حزمة وصل الى 10.56% . وان قيم عرض الحزمة في الشكل المقترح تزداد اكثر كلما كان ثابت العزل للمادة العازلة اقل. كما وجد ان زاوية المغذي في الشكل المقترح تؤثر بشكل كبير على عرض الحزمة وان افضل موقع لها هو عندما تكون الزاوية 0 = θ .







$$\begin{split} \varepsilon_r &= 2.5 \\ , a_1 &= 41.63 cm \, , \\ a_2 &= 34.89 mm \, , \\ h &= 3.175 mm , \\ r &= 23 \, mm \\ b &= 0.028 \, and \, \theta = 0 \end{split}$$

- [4] S. Chakraborty and U. Mukherjee, "Comparative Study of Microstrip Patch Line Feed and Coaxial Feed Antenna Design Using Genetic Algorihms", International Conference on Computer and Communication Technology (ICCCT),pp 203-208,2011.
- [5] W. L. Stutzman and G. A. Thiele, "Antenna Theory and Design", John Wiley & Sons, Inc., New York, 1981.
- [6] Z. N. Chen and Y. W. Michael,
 "Broadband Planar Antennas", John Wiley & Sons, Ltd, England, 2006.

جدول رقم 1 قيم عرض الحزمة والمناطق الرنينية للهوائيات المدروسة في هذا البحث.

	Frequency operating range <i>GHz</i>		Band width	
	b = 0	b = 0.028	b = 0	b = 0.028
$\varepsilon_r = 1.07$ $a_1 = 34 mm$ $a_2 = 30 mm$	2.42 2.58	2.6 – 2.89	6.4%	10.56%
$\varepsilon_r = 2.32$ $a_1 = 23 mm$ $a_2 = 19.3 mm$	2.51 - 2.61	2.65 - 2.91	3.9%	9.35%
$\varepsilon_r = 4.4$ $a_1 = 17 mm$ $a_2 = 14.5 mm$	2.55 – 2.6	2.69 - 2.86	1.95%	6.12%
$\varepsilon_r = 2.5$ a_1 $= 41.63 mm$ a_2 $= 34.89 mm$	1.34 — 1.4	1.41 – 1.56	4.38%	10.1%

4-References

- [1] W. C. Gibson," **The Method of Moments Electromagnetics**", Chapman & Hall/CRC, Boca Raton, 2008.
 - [2] J.R. Mosing and F.E. Gardiol,"General Integral Equation Formulation for Microstrip Antennas and Scatterers", IEE Proceeding, Vol. 132, No. 7, pp. 424-432, 1985.
- [3] J. R. James, and P. S. Hall, "Handbook of Microstrip Antennas" Vol. 1: Peter Peregrinus Ltd., London, 1989.