نشریه علمی «علوم و فناوری بهی مدافند نوین» سال دهم، شماره ۲، تابستان ۱۳۹۸؛ ص ۱۲۹–۱۲۳

# کاهش سطح مقطع راداری یک صفحه تخت مربعی با استفاده از پوشش پلاسمایی ناشی از ذرات آلفا

محسن دهقان ، روحاله رضوینژاد <sup>۲\*</sup>، مرتضی رمضانی<sup>۳</sup> ۱- عضو انجمن هسته ای ایران ۲ - دانشیار، ۳ - دانشجوی دکتری، دانشگاه جامع امام حسین (ع) (دریافت: ۹۷/۰۲/۱۶، پذیرش: ۹۷/۰۷/۱۶)

## چکیدہ

بررسی کاهش سطح مقطع راداری از موضوعات مهم تحقیقاتی در سالهای اخیر است. پنهانسازی پلاسما پایه، از روشهای کاهش سطح مقطع راداری است که در آن، موج الکترومغناطیسی رادار، در طی برخوردهایی بین ذرات باردار در لایه پلاسمایی پوشاننده ساختار، میرا شده و میزان موج برگشتی آن کاهش مییابد. در این مقاله، نخست به مرور جامع پنهانسازی بر پایه پلاسما پرداخته شد. از کد MCNPX، برای محاسبه چگالی الکترون هوا ناشی از ایزوتوپهای آلفازا در شرایط STP استفاده شده است. سپس، سطح مقطع راداری یک صفحه تخت رسانا، در حضور و عدم حضور پوشش پلاسمایی ایجادشده بهوسیله هستههای آلفازا، با استفاده از روش حل FEM با نرمافزار CST شبیهسازی شده است. مهم ترین جنبه تحقیقاتی این طرح، تلاش برای بهینهسازی کاهش سطح مقطع راداری پلاسمای پلاسمای پلاسمای ایجادشده بهوسیله هستههای پرتوزا است. نتایج بهدستآمده کاهش ۷ تا ۱۱ دسیبل را در سطح مقطع راداری در بازه فرکانسی معمول راداری ۲ تا ۲ نشان میدهند.

**کلیدواژهها:** پنهان کاری راداری پلاسما، سطح مقطع راداری، چگالی الکترون، فرکانس برخوردی، پلاسمای سرد غیرمغناطیده

# Radar Cross Section Reduction of a Flat Square Plate Using Plasma Coating Caused By Alpha Particles

M. Dehghan, R. Razavi<sup>\*</sup>, M. Ramezani Imam Hossein Comprehensive University (Received: 14/07/2018; Accepted: 08/10/2018)

## Abstract

The investigation on the reduction of radar cross section (RCS) has been an interesting research subject in recent years. Plasma-based stealth is a RCS reduction technique associated with the reflection and absorption of incident EM wave by the plasma layer surrounding the structure. In this paper, an overview of the plasma stealth has been presented. The MCNPX codes are employed to calculate the density electron of air in STP conditions by the alpha decay. Then, the RCS of the flat conductive plate, in the presence and absence of plasma coatings created by alpha decay of nuclei, is simulated by FEM solving method in CST-studio. The most important aspect of the research is the attempt to optimize the RCS reduction by changing the plasma parameters created by the radioactive nuclei. The obtained results show a reduction of 7 to 11dB at RCS in the typical radar frequency range (2 to 12 GHz).

Keywords: Plasma Stealth, RCS, Electron Density, Collision Frequency, Non-Magnetized Cold Plasma.

\*Corresponding Author E-mail: rrazavin@ihu.ac.ir

۱. مقدمه

در فرآیندهای نظامی رسیدن به کمینه ناپیدایی که همان کاهش سطح مقطع راداری<sup>۱</sup> جسم پرنده است، مد نظراست؛ اصطلاح پنهان کاری، مخفی شدن کامل از دید منابع راداری را بیان نمی کند بلکه تلاش می کند که پرنده در فاصلهای نزدیک تر از رادار مورد آشکارسازی و ردیابی قرار گیرد. این شبیه به روش می گیرد؛ تا وقتی که سربازان بهاندازه کافی به دشمن نزدیک نشده باشند، نمی توان آنها را شناسایی نمود. عموماً، فناوری پنهان کاری، شامل هر چیزی که مشخصات را کوچک کرده و از شناسایی و آشکارسازی هدف محافظت نماید، می شود [۱]. رابطه (۱) (برد رادار) به وضوح این مورد را بیان می کند [۲].

$$R_{max} = 4 \times \sqrt{\frac{P_t G A_e \,\sigma}{(4\pi)^2 S_{min}}} \tag{1}$$

G در رابطه (۱) بیشینه برد آشکارسازی،  $P_t$  توان ارسالی، G در رابطه (۱) بیشینه برد آشکارسازی،  $P_t$  توان ارسالینده،  $\sigma$  و  $A_c$  مساحت مؤثر آنتن دریافتکننده و ارسال کننده،  $\sigma$  سطح مقطع راداری هدف و  $S_{min}$  کمینه سیگنال قابل آشکارسازی است. پنهان شدن هواپیما از منابع رادار یا پنهان کاری با شکل دهی بدنه، لایهنشانی، مواد مهندسی شده، پلاسما و ... بهدست می آید. به طور خاص پنهان کاری پلاسماپایه یک موضوع تحقیقاتی مهم است. بر اساس برخی گزارشها، بعضی کشورها ناپیدایی پلاسماپایه راد.

پلاسما بهعنوان فنّاوری پنهان کار فعال شناخته می شود؛ روس ها برای کاربردهای پنهان سازی از پلاسمای سرد استفاده می کنند و این مهم احتمالاً با جایگذاری مولد پلاسما در دماغه هواپیما حاصل شده است. این مولد حجیم حدود ۱۰۰ کیلوگرمی یک ابر یونیزه را در اطراف هواپیما ایجاد و امواج تابشی رادار را جذب می کند. این فنّاوری برای ایجاد ابر پلاسما جهت کاربرد پنهان سازی، کاهش RCS حدود ۲۰dB را در جنگنده بمبافکن27-SU حاصل نموده و درنتیجه کاهش سطح مقطع راداری را به مقدار دو واحد یا صد برابر کاهش داده است [۳].

پلاسما را میتوان به روشهای متنوعی ایجاد کرد: ۱) تخلیه الکتریکی۲) لیزر۳) تفنگ الکترونی و ۴) هستههای پرتوزا. هر روشی توزیع چگالی الکترونی ویژه خود را دارد؛ ازاینرو در سالهای اخیر، گروههای متعددی تأثیر موجبر پلاسما با توزیعهای چگالی متفاوت را مطالعه کردهاند [۶–۴]. در این مقاله تأثیر پلاسمای ایجادشده توسط هستهای آلفازا بر کاهش سطح مقطع راداری یک صفحه تخت مربعی بررسی شده است.

# ۲. روش تحقیق

#### ۲-۱. انتخاب ایزوتوپ مناسب

سازوکار اصلی اتلاف انرژی ذرات آلفا، شامل برخورد آنها با الکترونهای محیط جاذب است. این برهمکنشها منجر به یونش و برانگیزش اتمهای جاذب می شود. یک ذره آلفا به طور متوسط انرژی معادل ۳۶/۰۸ و ۲۶/۰۸ به ازای تولید هر زوج یون، در عبور از هوا یا بافت نرم از دست می دهد. یونش ویژه یک ذره آلفا بسیار بالا و از مرتبه دهها هزار زوج یون در هر سانتی متر از هواست. این پدیده به دلیل بار الکتریکی بسیار بالا و سرعت نسبتاً کم آن بر اثر جرم زیاد است.

با توجه به این که ذرات آلفا انرژی نسبتاً بالای خود (بیشتر از (MeV) را در فاصله اندکی برجای میگذارند، قادر به یونیزه نمودن هوای پیرامون و تولید چگالی بالایی از الکترون در لایهای از سطح میباشند و انتخاب مناسبی برای این کاربرد میباشند؛ آلفازا باشد زیرا که وجود تابشهای دیگر میتواند باعث ایجاد آسیب پرتویی به زیرسامانههای الکترونیکی شود. به همین منظور مسه ایزوتوپ شبه خالص آلفازای M<sup>241</sup>, م<sup>210</sup>و <sup>218</sup> مورد بررسی قرار گرفتند. زنجیره واپاشی و طیف انرژی ذرات آلفای بررسی قرار گرفتند. زنجیره واپاشی و طیف انرژی ذرات آلفای داده شده است. با توجه به انرژی ذره آلفا با بیشینه شدت در سه ایزوتوپ بالا، انرژی متوسط ۵/۴۵ MeV برای شبیهسازی انتخاب شده است.



شکل ۱. طیف انرژی ذرات آلفای خروجی چشمه Am<sup>241</sup> [۷]

<sup>&</sup>lt;sup>1</sup> Radar Cross Section (RCS)

۲-۲. محاسبه اندازه مناسب صفحه مربعی آزمون سطح مقطع راداری با نسبت چگالی توان بازتابی از هدف به چگالی توان ارسالی به هدف برابر است. درواقع اگر R مسافت بین رادار تا هدف، شدت میدان الکتریکی رسیده به سطح هدف<sub>0</sub> و شدت میدان الکتریکی دریافتی در گیرنده رادار E<sub>S</sub> باشند، سطح مقطع راداری برابر است با [۲]:

$$\sigma = \lim_{R \to \infty} 4\pi R^2 \left| \frac{E_s}{E_0} \right|^2 \tag{(7)}$$

در رابطه (۲) نهتنها هدف در ناحیه میدان دور رادار فرض شده، بلکه R نیز به بینهایت میل میکند تا بتوان موج تابشی و بازتابی را تخت فرض کرد. فرض دوم این است که هدف، توان تابشی را بهطور کامل دریافت و توان پراکندگی را بهطور یکنواخت در تمام جهات فضا پراکنده میکند. اگرچه این فرض فقط برای کره درست است و برای سایر اجسام این یکنواختی وجود ندارد، ولی همسانگرد فرض کردن سیگنال پراکندگی اجازه میدهد که چگالی توان دریافتی در نقطهای به فاصله R از هدف را به توان پراکندهشده روی هدف مربوط کرد.

سطح مقطع راداری یک جسم از یک سو به شکل هندسی و جنس آن و از سوی دیگر تابعی از رادار و پارامترهای فرکانس کار رادار، زاویه تابش موج است. سه ناحیه فرکانسی وجود دارند که رفتار RCS هدف در آنها کاملاً متفاوت است: ناحیه فرکانس پایین، ناحیه تشدید و ناحیه فرکانس بالا. در این تعریف منظور از ناحیه فرکانس پایین یا بالا، تفکیک نواحی برحسب فرکانس نیست بلکه منظور تفکیک بر اساس نسبت ابعاد به طولموج است. اگر هدف کروی نسبت به طولموج هموار باشد، یعنی ناهمواریهای بزرگ نسبت به طولموج نداشته باشد و شعاع آن a باشد، نواحی فرکانسی را میتوان چنین تعریف کرد [۲]:

۱) ناحیه فرکانس پایین  $(a \ll \lambda)$ : در این محدوده، تغییر فاز موج تابشی در طول هدف اندک است. بنابراین جریان القاشده روی بدنه ازنظر فاز و دامنه تقریباً ثابت است. در این حالت جسم مانند یک مدار فشرده رفتار میکند و تمام اجزای آن باهم تزویج شده و اکوی رادار بستگی بسیار کمی به شکل هدف دارد. برای مثال یک کره کوچک و یک مکعب کوچک هر دو الگوی پراکندگی <sup>۱</sup> همسانگرد و مستقل از جهت دارند. در این ناحیه،  $\sigma$  متناسب با  $A_{A}^{1}$  تغییر میکند و به آن ناحیه رایلی<sup>۲</sup> میگویند.

۲) ناحیه تشدید(λ ≈ α): در این محدوده، فاز جریان در طول جسم تغییر میکند و تمام بخشهای جسم در الگوی پراکندگی

سهیم هستند،  $\sigma$  نوسان میکند و به آن ناحیه مای<sup>7</sup> میگویند. ۳) ناحیه فرکانس بالا $(a \gg \lambda)$ : در این حالت بخشهای مختلف جسم بهصورت مستقل عمل میکنند. به این تر تیب، در طول جسم چندین تناوب از تغییر فاز جریان موجود است. در نتیجه، میدان پراکندگی به شدت وابسته به زاویه خواهد بود و بیشینه پراکندگی مربوط به نقاط خاصی می شود. در این ناحیه،  $\sigma$  ممکن است مستقل از طول موج باشد و به آن ناحیه نوری<sup>†</sup> می گویند [۲]. در شکل (۲) سطح مقطع راداری یک صفحه تخت رسانا، در این سه ناحیه تعیین و نشان داده شده است.

طول موج یک رادار متداول باند ۲، ۱۰ سانتی متر است و ابعاد یک پهباد بسیار بزرگتر از ۱۰ سانتی متر است؛ بنابراین، پرنده های رزمی برای یک رادار باند ۲ یا X همواره در ناحیه فرکانس بالا قرار می گیرند. ازاین رو، برای قرار گیری صفحه آزمون در ناحیه نوری، طول مربع رسانا برابر با ۲۰ سانتی متر در نظر گرفته شد.



**شکل ۲.** نواحی مختلف سطح مقطع راداری نرمالیزهشده یک صفحه مربعی رسانا برحسب اندازه ضلع مربع و فرکانس رادار (λ)

#### ۳. نتايج و بحث

# ۳-۱. محاسبه چگالی الکترون ناشی از اندرکنش ذرات آلفا با هوا

با استفاده از کد MCNPX ذرات آلفای خروجی از چشمه پرتوزا با انرژی ۵/۴۵ MeV که بر روی سطح یک صفحه تخت رسانا (چشمه سطحی) لایهنشانی شده است، در سلولهای پرشده از هوا ترابرد شدند. مقدار انرژی برجای گذاشته در هر سلول با تعریف کارت فیزیک برای تغییر محدوده انرژی قابل ترابرد آلفا و

<sup>&</sup>lt;sup>1</sup> Scattering Pattern

<sup>&</sup>lt;sup>2</sup> Rayleigh Region

<sup>&</sup>lt;sup>3</sup> Mie Region

<sup>&</sup>lt;sup>4</sup> Optical Region

با استفاده از تالیهای F8\* و F6 و ضرب یا تقسیم مقدار بهدست آمده در حجم یا جرم هر یک از سلولها، محاسبه شد (شکلهای ۳ و ۴).



**شکل ۳.** شبیهسازی ترابرد ذرات آلفای لایهنشانیشده بر سطح صفحه مربعی رسانا در سلولهای پرشده از هوا بهوسیله MCNPX



**شکل ۴.** انرژی بر جای گذاشته ذرات آلفای لایهنشانیشده برحسب فاصله از سطح صفحه رسانا در MCNPX

برای درستی سنجی نتایج به دست آمده از MCNPX، مقدار انرژی برجای گذاشته بر حسب فاصله از سطح، ناشی از یک ذره آلفا، با استفاده از بسته نرمافزاری SRIM<sup>۱</sup> محاسبه شد (شکل های ۵ و ۶).



با تقسیم مقدار انرژی بر جای گذاشتهشده بر مقدار ۳۶/۰۸ eV به ازای تولید هر زوج یون، تعداد زوج الکترون-یون تولیدی به ازای عبور یک ذره آلفا در هوا (n(R)(#/mm محاسبه میشود.



فاصله از سطح صفحه رسانا در SRIM

الکترونهای آزاد تولیدشده بهوسیله ذرات آلفا، در دو فرآیند بازترکیب و اضافه شدن به اتم خنثی تلف میشوند. نرخ زمانی تغییر چگالی الکترون بهصورت رابطه (۳) تعریف میشود [۸]:

$$\frac{d\mathbf{n}_{e}}{dt} = q - r \times \mathbf{n}_{e} \times \mathbf{n}_{i} - \beta \times \mathbf{n}_{e} \times \mathbf{n}_{O_{2}}$$
(7)

که p نرخ تولید الکترون برحسب حجم هوا، r ضریب بازترکیب الکترون – یون،  $n_e$  چگالی یون مثبت،  $\beta$  ضریب اضافه شدن به اتم خنثی  $e_{0_2}$  چگالی مولکول اکسیژن هستند. باید اشاره کرد که مولکول اکسیژن بیشترین گرایش را برای جذب الکترون نسبت به سایر ترکیبهای موجود در هوا دارد. در حالت تعادل داریم (رابطه ۴) [ ۸]:

$$q = r \times n_e \times n_i + \beta \times n_e \times n_{O_2} \tag{(f)}$$

هنگامی که الکترونها از ذرات آلفا به اندازه کافی انرژی دریافت کنند (الکترونهای ۵)، آنها نیز مولکولهای هوا را تا رسیدن به سطح انرژی معینی، یونیزه یا برانگیخته می کنند؛ درنتیجه در مجاورت پویش ذرات آلفا، ناحیهای شامل الکترونهایی با انرژی بالاتر از انرژی حرارتی محیط و کافی برای یونیزه نمودن هوا شکل می گیرد که به آن رد ذرات آلفا می گویند.

هر دو فرآیند اتلاف الکترونی (بازترکیب و اضافه شدن به اتم خنثی)، تابع انرژی جنبشی متوسط الکترونهای آزاد هستند (رابطه۵) [۸].

$$r = r(v_e)$$
 ,  $\beta = \beta(v_e)$  ( $\Delta$ )

احتمال اضافه شدن به اتم خنثی بهازای هر برخورد برای الکترونهایی با انرژی میانگین ۲۰ eV تقریباً برابر با صفر است؛

<sup>&</sup>lt;sup>1</sup> Stopping And Range of Ions in Matter

بنابراین ضریب eta برابر با صفر در نظر گرفته میشود. ضریب بازترکیب r برای هوا در شرایط STP 'STP و $eV_{avg} = 20 \ eV$  برابر با  $r_{STP} = 5.75 imes 10^{-9} \ cm^3/_{sec.e}$  است [۸].

با در نظر گرفتن  $n_e = n_i$  ،در این حالت چگالی الکترون از رابطه (۶) به دست می آید [۸–۱۰]

$$\mathbf{n}_e = \sqrt{\left(\frac{q}{r}\right)} \tag{9}$$

نرخ تولید الکترون برای ایزوتوپی (گسیلنده آلفا) که بر روی سطح یک صفحه تخت لایهنشانی شده است با استفاده از رابطه (۷) به دست میآید [۱۰–۸]:

$$q = \frac{5N_{\alpha}}{2\pi} \int_{0}^{200} \int_{0}^{200} \frac{n(R)dxdy}{R^2}$$
(Y)

در رابطه (۲)، R فاصله از سطح رسانا، n(R) تعداد زوج-یون تولیدی برحسب فاصله R و  $N_{\alpha}$  تعداد واپاشی صورت گرفته برحسب  $\frac{Bq}{cm^2}$  است [۹]. چگالی الکترون به ازای اکتیویتههای متفاوت چشمه در سلولهای مختلف در سطح صفحه تخت مربعی محاسبه و در شکل (۷) نشان داده شده است.

با جایگذاری مقدار چگالی الکترون بهدستآمده در رابطه (۸)، فرکانس پلاسما برحسب <sup>rad</sup>/sec محاسبه شد [۳]:

$$\omega_{P} = \sqrt{\frac{n_{e}e^{2}}{m_{e}\epsilon_{0}}} \tag{A}$$

در ادامه نتایج بهدست آمده برای فرکانس پلاسما در شکل (۸) نشان داده شده است.



**شکل ۷**. چگالی الکترون برحسب فاصله از سطح صفحه تخت رسانا به ازای اکتیویتههای مختلف در شرایط STP

در مرحله آخر، با استفاده از رابطه (۹) فرکانس برخورد پلاسما محاسبه شد [۱۱].

$$\nu_c = 8.3 \times 10^5 \times \pi a_{air}^2 \sqrt{T} n_e \tag{9}$$

در رابطه (۹) a<sub>air</sub> شعاع مولکول هـوا [۱۱] (۸<sup>8–1</sup>0 × 4.845) و T دما (273K) است. در ادامه فرکانس برخورد پلاسما تعیین و در شکل (۹) ارائه شده است.



**شکل ۹.** فرکانس برخورد پلاسما برحسب فاصله از سطح صفحه تخت رسانا به ازای اکتیویتههای مختلف در شرایط STP

پلاسما با پارامترهای مختلف، رفتارهای متفاوتی نسبت به امواج الکترومغناطیسی دارد. چگالی الکترون و فرکانس برخورد پارامترهایی مهم هستند که عملکرد پلاسما را در جهت کاهش RCS کنترل میکنند [۳]. با داشتن این دو پارامتر میتوان گذردهی دیالکتریک مختلط پلاسما را با استفاده از رابطه (۱۰) بهدست آورد که نتایج محاسبهشده در شکل (۱۰) نشان داده شده است [۳]:

$$\varepsilon_r = 1 - \frac{\omega_P^2}{(\omega^2 + v^2)} - \frac{i\omega_P^2 v}{\omega(\omega^2 + v^2)}$$
(\.)



شکل ۱۰. ثابت دیالکتریک پلاسما به ازای اکتیویته ۱۰۰*mCi/cm<sup>2</sup>* 

<sup>&</sup>lt;sup>1</sup> Standard Conditions for Temperature and Pressure

۲-۳. شبیه سازی RCS صفحه پوشیده شده با پلاسـمای ناشی از اندر کنش ذرات آلفا با هوا

گام اول در شبیهسازی RCS پس از تعریف هندسه، تعریف ماده پلاسما در نرمافزار CST ٔ است؛ بدین منظور از بسته مایکروویو و افزونه Drude –Lorentz این نرمافزار که رفتار دیالکتریک مواد از جنس پلاسما را توصيف ميكند، استفاده شد. با استفاده از مقدار فرکانس برخورد و فرکانس پلاسما که در بخش ۳-۱ محاسبه شدند، لایههای مختلف یلاسما شبیهسازی شد که در شکل (۱۱) نشان داده شده است؛ برای ایجاد تمایز و افزایش دقت شبیهسازی، تعداد ۱۲ لایه در نظر گرفته شد که به ترتیب دارای ضخامت ۲/۲ میلیمتر، ۲/۳ میلیمتر، ۵/۵ میلیمتر، ۴میلیمتر و بقیه لایهها ۵ میلیمتر هستند و هرکدام از لایهها مطابق نمودارهای شکلهای ۸ و ۹، دارای پارامترهای مختص به خود هستند. در این شبیهسازی از صفحه تخت رسانای کامل به ضخامت ۲ میلیمتر استفاده شد. زاویه برخورد موج ورودی ۹۰ درجه (عمود بر سطح رسانا) در نظر گرفته شد و مسئله در حوزه زمان با استفاده از روش حل اجزای محدود<sup>۳</sup> در حالت مونواستاتیک تحلیل شد.



**شکل ۱۱.** شبیهسازی لایههای مختلف پلاسما ناشی از اندرکنش ذرات آلفا با هوا در نرمافزار CST

درنهایت سطح مقطع راداری صفحه رسانا در بازه فرکانسی ۲ تا ۱۲ گیگاهرتز به ازای حالتهای مختلف بدون ماده پرتوزا و ماده پرتوزا با اکتیویتههای مختلف  $\frac{10mCi}{cm^2}$ ،  $\frac{10mCi}{cm^2}$ ،  $\frac{10mCi}{cm^2}$ یرتوزا با اکتیویتههای مختلف محاسبه شد و در شکل (۱۲) نمایش داده شده است.

همان گونه که در شکل (۱۲) مشاهده می شود با افزایش اکتیویته چشمه، مقدار سطح مقطع راداری در یک بازه وسیع فرکانسی، کاهش پیدا می کند.



**شکل ۱۲.** شبیهسازی سطح مقطع راداری مونواستاتیک صفحه رسانا در بازه فرکانسی ۲ تا ۱۲ گیگاهرتز و اکتیویتههای مختلف چشمه آلفا با استفاده از روش حل FEM در نرمافزار CST

### ۴. نتیجهگیری

در این مقاله، تأثیر پوشش پلاسمایی ناشی از هستههای آلفازا لایهنشانی شده بر کاهش سطح مقطع راداری در یک جسم صفحه تخت مطالعه و شبیهسازی شده است. بدین منظور ابتدا، چگالی الکترونی پلاسما در اکتیویتههای متفاوت ایزوتوپ آلفازا و در فاصلههای متفاوت از سطح رسانا، با استفاده از کد MCNPX محاسبه شد. با جایگذاری این پارامتر در روابط نظری مقادیر فرکانس پلاسما و فرکانس برخورد، به ازای اکتیویتههای متفاوت و در شرایط STP محاسبه شدند. سپس با استفاده از نرمافزار CST، پوشش پلاسمای سرد غیرمغناطیده جسم صفحه تخت موردنظر، شبیه سازی و مقدار RCS مونواستاتیک در گستره فرکانسی متداول ۲ تا ۱۲ گیگاهرتز بهدست آمد. برای قرارگیری صفحه رسانای آزمون در ناحیه نوری، طول رسانا برابر با ۲۰ سانتیمتر در نظر گرفته شد. نتایج بهدست آمده کاهش بین ۷ تا ۱۱ دسیبل را در سطح مقطع راداری در بازه فرکانسی ۲ تا ۱۲ گیگاهرتز نشان میدهد. که در بازه فرکانسی ذکرشده قابلتوجه و حائز اهميت است.

#### ۵. مرجعها

- Vass, S. "Stealth Technology Deployed on The Battle Field"; Informatics Robotics 2003, 2, 257-269.
- [2] Skolnik, M. "Introduction to Radar Systems"; New York, McGraw-Hill Education, 2003.
- [3] Singh, H.; Antony, S.; Rakesh, M. "Plasma-based Radar Cross Section Reduction"; Singapore, Springer, 2016.
- [4] Chaudhury, B.; Chaturvedi, S. "Study and Optimization of Plasma-Based Radar Cross Section Reduction Using Three-Dimensional Computations"; IEEE Trans. Micro. Theory and Tech. 2009, 37, 2116 - 2127.

<sup>&</sup>lt;sup>1</sup> Computer Simulation Technology

 $<sup>^{2}</sup>$  PEC

<sup>&</sup>lt;sup>3</sup> Finite Element Method (Fem)

- [5] Wei, L. "The Influence of Plasma Induced by α -Particles on the Radar Echoes"; IEEE Trans. Plasma Sci. 2015, 43, 405-413.
- [6] Wanjun, S.; Zhang, H. "RCS Prediction of Objects Coated by Magnetized Plasma *Via* Scale Model With FDTD"; IEEE Trans. Micro. Theory and Technol. 2017, 65, 1939-1945.
- [7] <u>https://www-nds.iaea.org/relnsd/vcharthtml</u>
- [8] August, H. "Plasma Properties Induced in Air by Alpha Radiation"; Proc. of a Symposiumon Magneto International Atomic Energy Agency Hydrodynamic Electrical Power Generation Jointly Organized, IAEA, Vienna, 1966.
- [9] Nicholls, R. W. "The Ionization in Air Maintained by a Uniform Plane Circular Distribution of α Radioactivity"; Am. J. Phys. 1954, 22, 59-61.
- [10] Polyanskii, V. "Electromagnetic Wave Backscattering from A Cloud of Alpha-Emitting Radioactive Elements in Air"; Tech. Phys. 2000, 45, 274-276.
- [11] Loschmidt, J. "On the Size of the Air Molecules"; J. Chem. Educ. 1995,72, 870-875.