ЭФФЕКТ ЭКРАНИРОВАНИЯ ЭЛЕКТРОМАГНИТНЫХ ВОЛН ПЛОСКИМ ОДНОСЛОЙНЫМ ЭКРАНОМ ИЗ МАТЕРИАЛОВ С ПРОСТРАНСТВЕННОЙ ДИСПЕРСИЕЙ СО СФЕРОИДАЛЬНЫМИ ЧАСТИЦАМИ

Ерофеенко В.Т.¹, Бондаренко В.Ф.², Урбанович А.И.³

Учреждение Белорусского государственного университета «НИИ прикладных проблем математики и информатики» 220030, пр. Независимости, 4, г. Минск, Беларусь;

e-mail: bsu_erofeenko@tut.by

Учреждение образования «Белорусская государственная академия связи» 220114, ул. Ф.Скорины 8, корп. 2, г. Минск, Беларусь;

e-mail: valbond1949@yandex.ru

Учреждение образования «Белорусский государственный университет» 220030, пр. Независимости, 4, г. Минск, Беларусь;

e-mail: urbanovich@gmail.com

Как известно, материалы, используемые в современной технике, являются сложными как по составу, так и по разнообразию структуры. Появление композитных материалов, состоящих из двух или более разнородных компонентов, объединенных одной основной матрицей, привела к созданию качественно новых веществ. Варьируя состав матрицы и наполнителей, их соотношение, удалось получить широкий спектр материалов с заданными свойствами.

Разработка математических методов моделирования распространения является электромагнитных волн В композитных материалах актуальным направлением исследований по изучению свойств этих материалов [1]. Одним из конструирования композитов является проблема исследования искусственных сред с пространственной дисперсией – так называемых киральных сред, которые проявляют киральные свойства в радиодиапазоне на сантиметровых и миллиметровых волнах [2, 3].

В настоящем докладе на основание математической модели, разработанной в [4-5], решена краевая задача прохождения электромагнитных волн через плоский экран из материала с пространственной дисперсией, содержащей сфероидальные частицы.

Для аналитического решения краевой задачи экранирования использована система линейно независимых базисных плоских электромагнитных полей[4], распространяющихся в слое экрана с пространственной дисперсией, число которых вдвое больше, чем в обычных магнитодиэлектрических средах. Введены дополнительные граничные условия, накладываемые на магнитное поле на плоскостях экрана, которые обеспечивают единственность решения краевой задачи. Численно исследовано электромагнитное поле, проникшее через экран при воздействии внешнего *ТЕ*-поляризованного поля.

Пусть в пространстве E_3 с электрической и магнитной постоянными ε_0 , μ_0 размещен плоский экран $D(0 < z < \Delta, -\infty < x, \ y < \infty)$ толщины Δ , Oxyz - декартова система координат. Экран D ограничен плоскостями $\Gamma_1(z=0)$, $\Gamma_2(z=\Delta)$. Слой экрана выполнен из материала с пространственной дисперсией со сфероидальными частицами. В матрице экрана случайным образом распределены частицы двух сортов в виде вытянутых сфероидов $(x^2+y^2)/a_j^2+z^2/b_j^2=1$, направленных вдоль координаты Oz; a_j,b_j -малая и большая оси сфероидов (j=1,2). В полупространстве $D_1(z<0)$ возбуждается первичное монохроматическое

электромагнитное поле $\vec{\mathbf{E}}_0$, $\vec{\mathbf{H}}_0$ с временной зависимостью $\exp(-i\,\omega t)$, $\omega=2\,\pi\,f$ - круговая частота, f - частота поля.

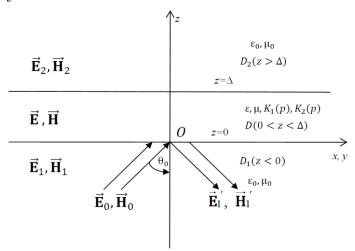


Рисунок - Плоский экран со сфероидальными вытянутыми вдоль оси Oz частицами под воздействием плоской монохроматической волны

Обозначим поля: $\vec{\mathbf{E}}_1', \vec{\mathbf{H}}_1'$ – отраженное поле в области D_1 ; $\vec{\mathbf{E}}_1 = \vec{\mathbf{E}}_0 + \vec{\mathbf{E}}_1', \vec{\mathbf{H}}_1' = \vec{\mathbf{H}}_0 + \vec{\mathbf{H}}_1' -$ суммарное поле в области D_1 ; $\vec{\mathbf{E}}_2, \vec{\mathbf{H}}_2$ – поле, проникшее в полупространство $D_2(z > \Delta)$; $\vec{\mathbf{E}}, \vec{\mathbf{H}}$ – поле в слое;

$$\vec{\mathbf{E}}_{j} = \operatorname{Re}(\vec{E}_{j} \exp(-i\omega t), \quad \vec{\mathbf{H}}_{j} = \operatorname{Re}(\vec{H}_{j} \exp(-i\omega t); \\ \vec{\mathbf{E}} = \operatorname{Re}(\vec{E} \exp(-i\omega t), \quad \vec{\mathbf{H}} = \operatorname{Re}(\vec{H} \exp(-i\omega t).$$

Комплексные амплитуды \vec{E}, \vec{H} в среде с пространственной дисперсией подчиняются уравнениям

$$\operatorname{rot} \vec{H} = -i \,\omega \left(\varepsilon \,\vec{E} + \vec{P}\right), \operatorname{rot} \vec{E} = i \,\omega \left(\mu \,\vec{H} + \vec{m}\right), \tag{1}$$

где $\varepsilon = \varepsilon_0 \varepsilon_{\rm r}$, $\mu = \mu_0 \mu_r$ — диэлектрическая и магнитная проницаемости матрицы экрана, электрическая и магнитная поляризации определяются объемными интегралами по пространственным переменным $\vec{r}_0 = (x_0, y_0, z_0)$

$$\vec{P}(\vec{r}) = \frac{\varepsilon_0}{V_1} \int_{D_{1M}} K_1 \left(F(x - x_0, y - y_0, z - z_0; \bar{f}_1) \right) \vec{E}(\vec{r}_0) d\vec{r}_0, \tag{2}$$

$$\vec{m}(\vec{r}) = \frac{\mu_0}{V_2} \int_{D_{2M}} K_2 \left(F(x - x_0, y - y_0, z - z_0; \bar{f}_2) \right) \vec{H}(\vec{r}_0) d\vec{r}_0.$$
 (3)

где $D_{\scriptscriptstyle jM}$ – вытянутый сфероид с осями $a_{\scriptscriptstyle j}$, $b_{\scriptscriptstyle j}$, и центром в точке $M\!\left(x,y,z\right)\!\!$, точка

$$M_{_0}ig(x_{_0},y_{_0},z_{_0}ig)$$
 $\in D_{_{j\!M}}$, $\vec{r}=ig(x,y,zig)$; $V_{_j}=rac{4}{3}\pi b_{_j}a_{_j}^2$ – объем сфероида $D_{_{j\!M}}$, $K_{_j}ig(\xiig)$ –

заданные функции, определяющие характер пространственной дисперсии. В матрице экрана расположены частицы двух сортов: вытянутые сфероиды с осями a_1 , b_1 ,и электрической поляризацией (2), а также вытянутые сфероиды с осями a_2 , b_2 , и магнитной поляризацией (3). Система интегро-дифференциальных уравнений (1) - (3)

описывает распространение электромагнитных волн в произвольной анизотропной среде с пространственной дисперсией, содержащей сфероидальные частицы, размеры которых значительно меньше длины волны электромагнитного излучения.

Задача (1) – (3) решалась аналитически путем преобразования интегродифференциальной модели к более простой дифференциальной модели уравнений с частными производными второго порядка. Для формулировки краевой задачи экранирования использовались классические граничные условия непрерывности тангенциальных составляющих полей на граничных плоскостях Γ_1 и Γ_2 . Получены выражения для амплитуд электромагнитных полей, определяющих решение краевой задачи экранирования. На практике для оценки экранирующих свойств экранов используется величина - эффективность экранирования Y, определяющая отношение амплитуды ТЕ-поляризованного поля, падающего на экран, к величине амплитуды поля, проникшего через экран. Для оценки экранирующих свойств материала экрана проведено исследование эффективности экранирования У в зависимости от частоты поля в диапазоне частот $10^8 \Gamma u \le f \le 3 \cdot 10^{10} \Gamma u$ при различных значениях угла падения электромагнитного излучения на экран. Определен диапазон частот и углов, где величина У максимальна. Проведен учет влияния на эффективность экранирования формы частиц. В частности, рассмотрены сферические и сфероидальные частицы. Показано, что для сферических и сфероидальных частиц одинаковых объемов эффективность экрана со сферическими частицами превосходит эффективность экрана со сфероидальными частицами. Проведено также исследование влияния на эффективность экранирования проводимости материала экрана в различных диапазонах частот.

Список литературы

- 1. Виноградов, А. П. Электродинамика композитных материалов / А. П. Виноградов. М.: Эдиториал УРСС, 2001. 206 с.
- 2. Ерофеенко, В. Т. Моделирование распространения электромагнитных волн в средах с пространственной дисперсией / В. Т. Ерофеенко // Информатика. 2017. № 3. C.5-12.
- 3. Ерофеенко, В. Т. Экранирование электромагнитных волн плоским однослойным экраном из материалов с пространственной дисперсией / В. Т. Ерофеенко, В. Ф. Бондаренко // Информатика. 2017. № 4. С.5-15.
- 4. Ерофеенко, В. Т. Математическая модель распространения электромагнитных волн в композитных средах со сфероидальными частицами / В. Т. Ерофеенко, А. И. Урбанович / Информатика. 2018. Т.15, № 3. С.102-112.
- 5. Ерофеенко, В. Т. Моделирование взаимодействия электромагнитного излучения со средой с пространственной дисперсией, содержащей сфероидальные частицы / В. Т. Ерофеенко, А. И. Урбанович // Труды XXVIII Международной конференции "Радиационная физика твердого тела" (Севастополь, 9 июля 14 июля 2018 г.), под ред. Г. Г. Бондаренко. М., ФГБНУ "НИИ ПМТ", 2018 г. С. 481-490.