

РАСЧЕТ ЕМКОСТНОЙ МАТРИЦЫ ПЛАНАРНЫХ ЛИНИЙ

И. М. Вершинин

Югорский государственный университет
г. Ханты-Мансийск

Проектирование и анализ устройств с полосковыми линиями передач в Т-приближении сопровождается определением емкостной матрицы C , которая находится в результате решения электростатической краевой задачи, удовлетворяющей уравнению Лапласа. При ее решении широко используются метод конформных отображений (КО) [1], сеточный метод (СМ) [2, 3], метод функции Грина, метод Монте-Карло. Усложнение структур линий приводит к потребности комбинации методов с использованием их отдельных достоинств. Ниже, на примере связанных полосковых линий с планарными экранами, показанными на рисунке 1, предложено провести расчет емкости численным СМ с предварительным привлечением аналитических преобразований на основе КО. Непосредственное применение СМ здесь затруднено из-за «открытости» структур и сильной неравномерности электрического поля по сечению (большая концентрация в зазоре), а с другой стороны подобрать КО, приводящее к простому виду формы электрического поля, например, плоскопараллельному, не удастся. КО преобразует структуру к «замкнутому» виду с одновременным «растяжением» зазоров. На втором этапе с помощью СМ определяются погонные плотности зарядов на проводниках с последующим расчетом матрицы C .

Формулы преобразования для первой группы структур: $W=F(Z/\omega, k)$; $Z=\omega \cdot sn(W, k)$, для второй – $W=F[(Z/\omega)^{0.5}, k]$; $Z=\omega \cdot sn^2(W, k)$.

Поделим структуру копланарной линии 1 вдоль границы раздела диэлектриков с ϵ_2 и ϵ_3 (по оси X) на две части и с помощью КО $W=U+iV=F(Z/\omega, k)$ преобразуем полуплоскости в прямоугольники. «Сшивая» их по линии раздела диэлектриков в зазорах копланарной линии, получим расчетную модель структуры для СМ. В силу симметрии достаточно определить емкость прямоугольника, ограниченного «электрическими» стенками размером $2K$ и «магнитными» размером K' .

Выше и на рисунке 1 приняты обозначения: $F(Z/\omega, k)$ — эллиптический интеграл 1-го рода с модулем $k = \omega^2/(\omega+\delta)^2$; K, K' — полные эллиптические интегралы; $k'=1-k$ — дополнительный модуль.

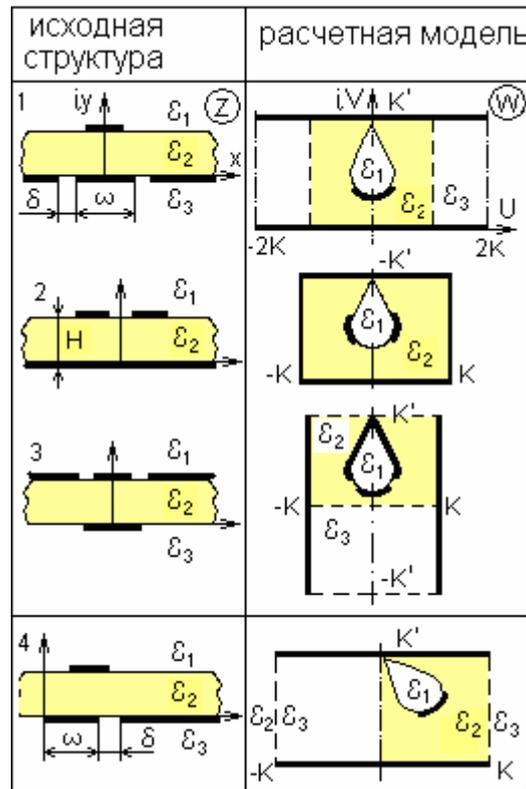


Рисунок 1 – Структуры планарных полосковых линий

При переходе к сеточной модели кривая $V(U)$ границы раздела диэлектриков с ϵ_1 и ϵ_2 заменяется аппроксимирующей ломаной $I(J)$. На рис. 2а для $k = 0,695$ ($K = 2,07$, $K' = 1,716$) показан фрагмент расчетной модели при разной толщине подложки H/ω . Поиск $I(J)$ осуществляется по следующему принципу. Начальный узел $W_1 = 0 + iK'$. Для задания направления поиска берется второй узел $W_2 = h + iK'$ где h — шаг квадратной сетки. Определение координат последующего $N+1$ узла реализуется по правилу, представленному схематично на рисунке 2, а, когда значения трех соседних узлов сетки пересчитываются на плоскость Z , где выбирается узел $W_{N+1} = Jh + ih$, лежащий ближе к прямой $Y = H$.

Процесс повторяется пока $I(J)$ не выйдет на ось iV . Для пересчета координат узлов используется обратное преобразование [4]:

$$Z = \omega \sin(U + iV, k) = \omega \frac{sd_1 + icd_1s_1c_1}{1 - s_1^2 d_1^2} =$$

$$= X(U, V) + iY(U, V),$$

где $s = \text{sn}(U, k)$; $s_1 = \text{sn}(V, k')$; $c = \text{cn}(U, k)$; $c_1 = \text{cn}(V, k')$; $d = \text{dn}(U, k)$; $d_1 = \text{dn}(V, k')$ – эллиптические функции Якоби.

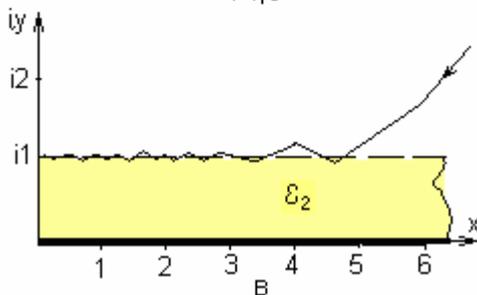
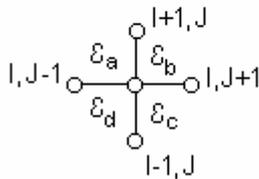
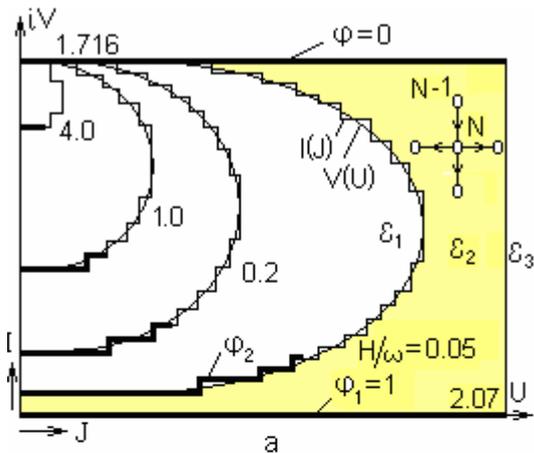


Рисунок - 2. Расчетная сеточная модель копланарной линии

Функции Якоби находятся с помощью ТЭТа-функций, представляемых быстроходящими рядами. Так как в алгоритме поиска координат узлов $I(J)$ используется информация лишь по относительному расположению трех точек в локальной области плоскости W , то можно ограничиться двумя членами ряда. Качество аппроксимации для случая $H/\omega = 1$ дано на рисунке 2, в. При помощи выражения $X(U, V)$ определяется трансформация размеров верхнего проводника при отображении. Для примера на рисунке 2, а его ширина взята в 2 раза меньше нижнего. Кривую $V(U)$ находим по выражению интеграла

ла с комплексной амплитудой [4], преобразованному для данного случая:

$$F(Z/\omega, k) = F(\tilde{X} + i\tilde{Y}, k) = F(L, k) + iF(M, k')$$

$$M = (1+E)^{-0.5}; L = (1+P)^{-0.5};$$

$$E = B \cdot k / (k'P - B); P = A + \sqrt{A^2 + B};$$

$$A = (\ell^2 k + tk' - \tilde{X}^2 - \tilde{X}^2 k') / 2 \tilde{X}^2;$$

$$B = k'(t - \tilde{X}^2) / \tilde{X}^2; t = R \cdot \sqrt{R^2 + \tilde{X}^2};$$

$$R = (\tilde{X}^2 + \tilde{Y}^2 + 1) / 2.$$

В сеточном аналоге уравнения Лапласа учитывается диэлектрическое окружение узла [2, 3], которое меняется в зависимости от его положения на $I(J)$. Так, ϵ_B примет значения ϵ_1 или ϵ_2 (см. рисунок 2). Ситуации учитываются кодировкой узлов при поиске $I(J)$ и закладываются в массив размерностью K/h на K'/h , что одновременно характеризует и пространственное положение кривой.

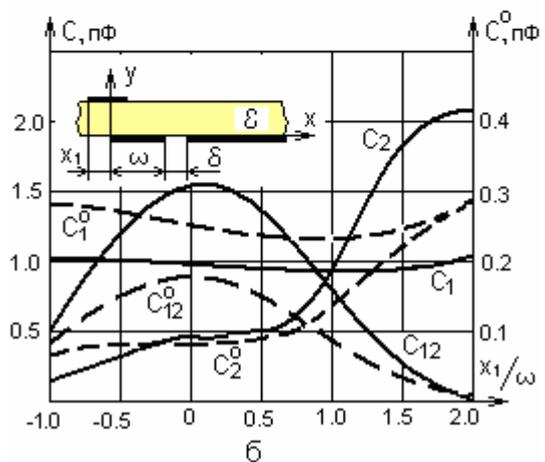
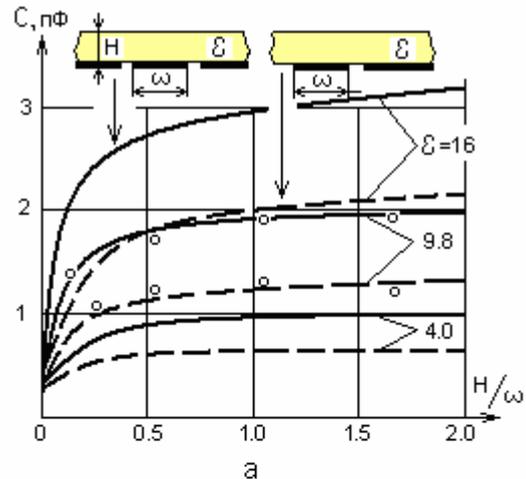


Рисунок 3 – Результаты расчета емкостей: а – одиночных КЛ и НКЛ при отношении зазора к ширине проводника 0,1 в зависимости от толщины подложки с $\epsilon_2 = \epsilon$; б – связанных линий при $\epsilon_2 = 9,8$ и $\epsilon_2 = 1$ (C и C^0 соответственно)

При четном возбуждении $\varphi_1 = 1$ В на нижнем проводнике и $\varphi_2 = 1$ В на верхнем – заряд первого проводника Q_1 (контур интегрирования по линии $l = 2$) и суммарный заряд для проводников Q_Σ (контур интегрирования по линии $K/h - 1$) определяет собственные емкости $C_1 = Q_1$ и $C_2 = Q_\Sigma - C_1$. Обозначая заряд на первом проводнике Q'_1 при возбуждении $\varphi_1 = 1$ В и $\varphi_2 = 0$ В, найдем взаимную емкость $C_{12} = Q'_1 - C_1$.

Результаты расчетов первой и четвертой структур даны на рисунке 3. В отсутствии проводника на верхней стороне подложки с $\varepsilon_2 = \varepsilon$ на рис. За приведены характеристики для копланарной линии (КЛ) и несимметричной копланарной линии (НКЛ) при соотношении зазора к ширине проводника 0,1.

В исходной структуре 4 НКЛ разрез сделан по положительной части оси X . Модуль $k = \omega/(\omega - \delta)$. Анализ показывает, что НКЛ обеспечивает меньшее замедление Т-волны, реализует более высокие волновые сопротивления или при том же сопротивлении имеет меньший зазор. Последнее обстоятельство важно для снижения управляющих напряжений в устройствах с сегнетоэлектрической пленкой.

Наличие ступенчатой кривой $I(J)$ дает возможность в предположении существова-

ния плоского поля в прямоугольнике оценить емкость одиночной линии методом трапеций, минуя СМ. Для $\varepsilon = 9,8$ на том же рисунке в виде кружков даны результаты, показывающие близкое совпадение. Кривые рисунка 3, б отражают расчет связанных линий структуры 4 при смещении верхнего проводника шириной $\omega_2/\omega = 0,5$ на подложке толщиной $H/\omega = 0,5$ с $\varepsilon_2 = 9,8$ при $\delta/\omega = 0,1$. Емкости, помеченные индексом 0, относятся к случаю с однородным заполнением ($\varepsilon = 1$), необходимому для расчета фазовых скоростей нормальных типов волн.

СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

1. Иоссель Ю. Я., Кочанов Э. С., Струнский М. Г. Расчет электрической емкости. – Л.: Энергия, 1981. 288 с.
2. Бреннер К. Расчет СВЧ интегральных схем с помощью ЭВМ. – Сб. Машинный расчет интегральных схем. – М.: Мир, 1971. 380 с.
3. Вершинин И.М. Комбинированный метод расчета микрополосковых линий передач. Сб. научных статей-Образование, наука и техника, ЮГУ. – Ханты-Мансийск: 2009. 234-237 с.
4. Справочник по специальным функциям. / Под ред. М. Абрамовица, И. Стигана. – М.: Наука, 1979. 832 с.