ВПВ: Альтернативный метод рассмотрения прямоугольных волноводов

Солодилов Миша Б01-306

1 Введение

Я хочу рассмотреть альтернативный подход к рассмотрению теории прямоугольных волноводов, который даст нам более "физическое"представление того, почему распространение волны так резко изменяется при переходе через критическую частоту. Мы можем сделать это через рассмотрение поля в терминах источников-изображений.

2 Основная часть

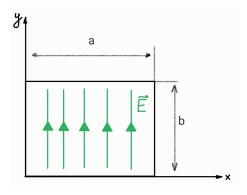


Рис. 1: Схема волны в прямоугольном волноводе

Для модели, которую мы описываем (Рис. 1) вертикальная составляющая не имеет значения. Поэтому мы можем проигнорировать верхнюю и нижнюю грани волновода и считать что он бесконечен в вертикальном измерении. В таком случае мы можем сказать, что весь волновод состоит из двух вертикальных перегородок на расстоянии a.

Скажем также, что источник поля - это вертикальный провод, помещённый в центре волновода. Пусть по этому прводу течёт ток с частотой ω . В отсутствии стенок волновода такой кабель будет производить цилиндрические волны.

Теперь мы скажем, что стенки волновода - идеальные проводники. Тогда, так же как в электростатике, условия на поверхности сохранятся если мы добавим поле от источников-изображений.

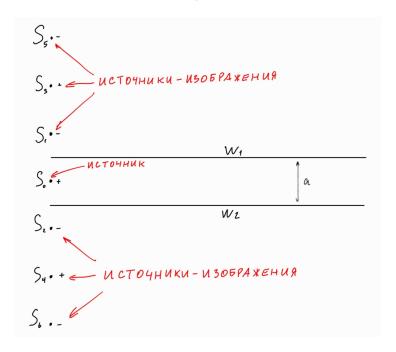


Рис. 2: Схема волны в прямоугольном волноводе

Рассмотрим горизонтальное сечение как на Рис. 2, где W_1 и W_2 - две вертикальные стенки волновода и S_0 - провод-источник. Будем называть направление тока в проводе положительным.

Теперь, если бы у нас была лишь одна стенка W_1 , мы бы убрали её и поместили источник-изображение S_1 с противоположной полярностью. Но когда у нас есть 2 стенки, будет и изображение от источника S_0 за стенкой W_2 (Назовём его S_2 , полярность так же противоположная). Этот заряд также будет иметь изображение в стенке W_1 , называемое S_3 . Теперь и S_1 и S_3 создадут изображения S_4 и S_6 в стенке W_2 и так далее.

Для двух параллельных стенок с источником между ними поле будет таким же как и от бесконечной линии из источников, находящихся на a друг от друга. Чтобы поле занулялось у стенок (Необходимость из условия $\Delta E_{\tau}=0$) нужно чтобы полярность источников менялась от одного к другому (Другими словами они колеблются со сдвигом по фазе в π). Тогда поле в каждой точке волновода будет являться суперпозицией полей от этого бесконечного набора источников.

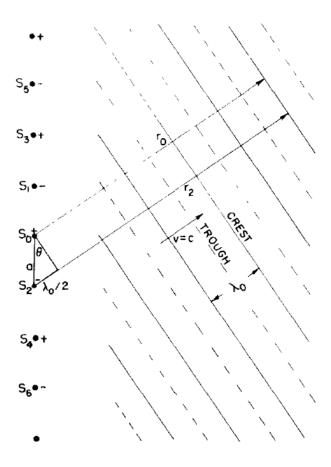


Рис. 3: Набор когерентных волн от набора источников

На высоких частотах поле от этого набора источников будет хорошо распространятся в одних направлениях и полностью глушиться в других. Эти направления зависят от частоты — сигнал будет распростряняться только в тех направлениях, в которых сигналы от всех источников совпадают по фазе. На разумных дистанциях от источников поле будет распространяться как плоские волны. Это изображено на Рис. 3, где сплошные линии отражают максимумы волн, а пунктирные - минимумы. Направлениеми распространения волны будут те направления, в которых разница в расстоянии от двух соседних источников до максимума волны будет равна половине длины этой самой волны. Другими словами:

$$r_2 - r_1 = \frac{\lambda_0}{2}$$

Угол θ находится как:

$$\sin \theta = \frac{\lambda_0}{2a} \tag{1}$$

Разумеется есть и второй набор волн, распространяющийся в симметричном направлении. Результирующее поле в волноводе (не слишком близко к источнику) является суперпозицией этих двух волн, как показано на Puc.4.

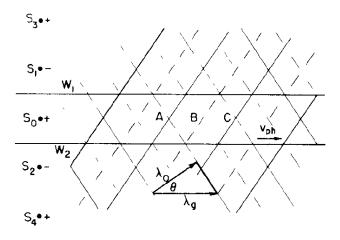


Рис. 4: Поле в волноводе можно рассматривать как суперпозицию двух наборов плоских волн

В таких точках как A и C максимумы двух волн совпадают и поле принимает свой максимум. В точках подобных B Обе волны находятся в отрицательной амплитуде и поле принимает свой минимум. С течением времени поле движется вдоль волновода с длинной волны λ_g (Рассточние от A до C). Это расстояние связано с углом θ как:

$$\cos \theta = \frac{\lambda_0}{\lambda_a} \tag{2}$$

Используя (1) получим:

$$\lambda_g = \frac{\lambda_0}{\cos \theta} = \frac{\lambda_0}{\sqrt{1 - (\lambda_0/2a)^2}} \tag{3}$$

Теперь мы можем понять, почему лишь волны с частотой выше критической ω_c могут распространяться по нашему волноводу. Если длина волны λ_0 больше чем 2a, то не существует такого угла, при котором может возникнуть картина волн как на Рис. 3. Необходимое условие резко начинает выполняться, когда λ_0 становится меньше 2a, т.е. когда ω становится больше $\omega_c = \frac{\pi n}{a}$.

Если частота станет достаточно большой, то можно увидеть 2 и более возможных направлений, в которых могут распространятся волны. Эти дополнительные волны отвечают старшим модам.

3 Выводы

- 1. Используя нашу модель мы поняли, почему волны в волноводах начинают распространяться только с определённой частоты.
- 2. Благодаря нашему анализу стало понятно, почему фазовая скорость v_{ph} больше скорости света и почему она зависит от ω . При изменении ω изменяется угол под которым распространяются волны, а значит и фазовая скорость вдоль волновода.
- 3. Мы также можем понять, что мы пришли бы к тому же результату, рассмотрев 2 набора волн в свободном пространстве, бесконечно отражающихся между 2 идеальными зеркалами (Отражение влечёт за собой изменение фазы). Эти волны зануляли бы друг-друга во всех направлениях кроме тех, что заданы (1).
- 4. Существует много разных способов рассмотрения одних и тех же вещей.