Laboratorio Sirius HPC

Tatiana López Guevara

 $March\ 7,\ 2013$

0.1 Teoría de Acoplamiento

[3]

En la figura 1 se muestra el esquema del caso genérico de un anillo resonador con 2 regiones de acoplamiento representadas por las líneas punteadas. Por simplicidad, el modelo asume que no hay pérdidas por acoplamiento (10) y se ignoran los efectos de reflexión dentro de la guía (sólo se asumen ondas en el sentido de la propagación).

Cada región tiene asociados coeficientes de acoplamiento $(\kappa_1, \kappa_1' \kappa_2 \kappa_2')$ y coeficientes de transmisión (t_1, t_1', t_2, t_2') que posteriormente serán relacionados entre si (sección 0.1.1).

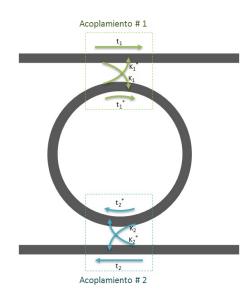


Figure 1: Modelo de un Anillo Resonador

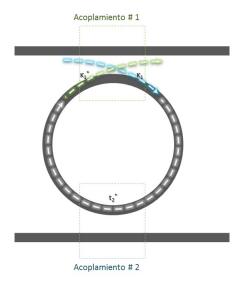
La potencia de la onda que se ve en el $puerto_t$ está dada por la porción de la onda incidente que atravieza la guía más las $N \to \infty$ contribuciones que se dan por la otra parte de la onda que se acopló en el anillo (ec. 1). Cada una de las contribuciones depende del número de viajes completos que realice la onda acoplada antes de volver a salir a la guía superior.

$$E_t = E_i t_1 + Contrib_{N=1L} + Contrib_{N=2L} + \dots + Contrib_{N=\infty L}$$
 (1)

• Contribución después de una vuelta: $Contrib_{N=1L}$

El fasor escalar $\alpha e^{-j\beta L}$ contiene la información sobre la amplitud de la atenuación (debido a efectos de dispersión y a la curvatura de la onda) y la fase de la onda que ha recorrido una distancia L, donde L representa el perímetro $(2\pi r)$

Figure 2: Contribución Onda 1 Vuelta



del anillo con radio r. Por lo tanto, al dar una vuelta (1L), la propagación de la onda queda expresada como $\alpha e^{-j\beta L}$.

En su recorrido completo, la onda que da una vuelta completa (Figura 2) pasa por 3 regiones de interés. En la primera región (acoplamiento 1) una porción (dada por el factor de acoplamiento κ_1) entra desde la guía recta hacia el anillo. En la segunda región (acoplamiento 2), una porción (dada por el factor de transmisión t_2) continúa su viaje al interior del anillo. Finalmente, en la tercera región (acoplamiento 1) sólo una parte de la onda (dada por la conjugada del factor de acoplamiento ó κ_1) vuelve a la guía original para salir por el $puerto_t$.

Teniendo en cuenta cada una de estas atenuaciones más el fasor que expresa la propagación de la onda, se llega a (2).

$$Contrib_{N=1L} = E_i \alpha e^{-j\beta L} \kappa_1 t_2^{'} \kappa_1^{'}$$
 (2)

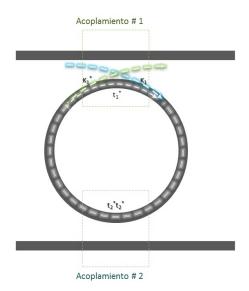
 \bullet Contribución después de dos vueltas: $Contrib_{N=2L}$

Se analizará la parte de la onda que no se reintegró a la guía recta tras la primera vuelta y que da otra vuelta antes de volver a la guía recta para salir por el $puerto_t$ (Figura 3). La propagación de la onda tras 2 vueltas completas (2L), está dada por $\alpha^2 e^{-j\beta^2 L}$. La onda atravieza 2 nuevas regiones (aparte de las 3 regiones mencionadas en la sección anterior) por cada nueva vuelta que deba dar.

La primera es la región de acoplamiento 1 (en una proporción dada por t_1') para seguir su trayectoria dentro del anillo. La segunda es la región de acoplamiento 2, la cual debe atravezar (según el factor de transmisión t_2').

Estas nuevas atenuaciones se ven reflejadas en (3). El término $\alpha^2 e^{-2j\beta L}$ se expresó como $\alpha e^{-j\beta L} \alpha e^{-j\beta L}$ para facilitar su generalización posterior.





$$Contrib_{N=2L} = E_i \alpha e^{-j\beta L} \kappa_1 t_2^{\prime} \kappa_1^{\prime} (\alpha e^{-j\beta L} t_1^{\prime} t_2^{\prime})$$
 (3)

• Contribución después de N vueltas: $Contrib_N$

Por cada vuelta adicional antes de acoplarse, se deben tener en cuenta los coeficientes de transmisión en estas 2 regiones más el desfase y la atenuación de la onda en cada vuelta (4).

$$Contrib_{N} = E_{i}\alpha e^{-j\beta L} \kappa_{1} t_{2}^{'} \kappa_{1}^{'} (\alpha e^{-j\beta L} t_{1}^{'} t_{2}^{'})^{N-1}$$

$$\tag{4}$$

Sustituyendo la expresión para cada una de las contribuciones en (1) y reorganizando, se llega a (5).

$$E_t = E_i \{ t_1 + \kappa_1 \kappa_1' t_2' \alpha e^{-j\beta L} [1 + (t_1' t_2' \alpha e^{-j\beta L})^1 + (t_1' t_2' \alpha e^{-j\beta L})^2 + \dots] \}$$
 (5)

Al ser una serie geométrica infinita, su solución está dada por (6).

$$\sum_{k=0}^{\infty} ar^k = \frac{a}{1-r}, \text{ si } |r| < 1$$
 (6)

Sea $a=\kappa_1\kappa_1^{'}t_2^{'}\alpha e^{-j\beta L}$ y $r=t_1^{'}t_2^{'}\alpha e^{-j\beta L}$. Por lo tanto:

$$E_{t} = E_{i} \{ t_{1} + \frac{\kappa_{1} \kappa_{1}' t_{2}' \alpha e^{-j\beta L}}{1 - t_{1}' t_{2}' \alpha e^{-j\beta L}} \}$$
 (7)

$$\frac{E_t}{E_i} = \frac{t_1 + (\kappa_1 \kappa_1' - t_1 t_1') t_2' \alpha e^{-j\beta L}}{1 - t_1' t_2' \alpha e^{-j\beta L}}$$
(8)

El cálculo de la potencia transmitida en el $puerto_d$ sigue una lógica similar (9).

$$\frac{E_d}{E_i} = \frac{\kappa_1 \kappa_2' \alpha e^{-j\beta \frac{L}{2}}}{1 - t_1' t_2' \alpha e^{-j\beta L}}$$
(9)

0.1.1 Relación entre Coeficientes de Acoplamiento

Como se explica en [3], los 4 coeficientes de transmisión más los 4 coeficientes de acoplamiento no son independientes entre si, sino que están relacionados por los principios fundamentales de reciprocidad, conservación de la energía y T-simetría. Adicionalmente, como se mencionó en el apartado anterior, el sistema asume que no hay pérdidas por inserción (10).

$$|t_1|^2 + |\kappa_1|^2 = |t_1'|^2 + |\kappa_1'|^2 = 1$$
(10)

$$t_1 t_1^{'} - \kappa_1 \kappa_1^{'} = -1 \tag{11}$$

$$t_1 = |t_1| e^{j\phi_{t_1}} \tag{12}$$

$$\begin{bmatrix} E_s \\ E_{sk} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} t_1 & k_1^* \\ k_1 & -t_1^* \end{bmatrix} \times \begin{bmatrix} E_i \\ E_{ik} \end{bmatrix}$$
 (13)

Reemplazando (11) en (8) se encuentra la expresión para la amplitud normalizada en el $puerto_t$ (ec. 14).

$$\frac{E_t}{E_i} = \frac{t_1 - t_2^* \alpha e^{-j\beta L}}{1 - t_1^* t_2^* \alpha e^{-j\beta L}} \tag{14}$$

La función de transmisión en $puerto_t$ está dada por (16) [2].

$$T_{t} = \left| \frac{E_{t}}{E_{i}} \right|^{2} = \frac{\alpha^{2} |t_{2}^{*}|^{2} + |t_{1}^{*}|^{2} - 2\alpha |t_{1}^{*}| |t_{2}^{*}| \cos(\theta + \phi_{t_{1}} + \phi_{t_{2}})}{1 + \alpha^{2} |t_{1}^{*}|^{2} |t_{2}^{*}|^{2} - 2\alpha |t_{1}^{*}| |t_{2}^{*}| \cos(\theta + \phi_{t_{1}} + \phi_{t_{2}})}$$
(15)

(16)

0.2 Código MEEP

El código está dividido en X secciones en cada una de las cuales se define:

- 1. Parámetros de la simulación.
- 2. Materiales y geometría a simular.
- 3. Fuente de onda electromagnética.
- 4. Puntos de medición de flujo de energía.
- 5. Tiempos y salidas de la simulación.

0.2.1 Parámetros

Listing 1: Parámetros Filtro Notch

```
;Units are measured in microns [a=1uc]
(define-param odir
(define-param w 0.4); width of waveguide
(define-param r 2.9) ; inner radius of ring
(define-param gap 0.1) ; gap between ring and wg
(define-param pad 4) ; padding between wg and edge of PML
(define-param dpml 2); thickness of PML
(define-param wavecen 1.550)
(define-param wavewid 0.050)
(define-param fregcen (/ 1 wavecen))
(define-param freq_width (-
    (/ 1 (- wavecen wavewid))
    (/ 1 (+ wavecen wavewid))))
(define-param flux_points 100)
(define sxy (* 2 (+ r w pad dpml))); cell size
(define si_mat (make dielectric (index 3.476558)))
```

En esta sección de código (Ver Listing 1) se especifican los parámetros necesarios para la ejecución de los programas. Se usaron 2 tipos diferentes de instrucciones: define y define - param. La primera instrucción, de la forma (define < variable > < expresion >), es nativa de Scheme y permite ejecutar una expresión dada por medio de una variable.

Por el contrario, define-param, está definida en una librería de extensión llamada LibCtl y permite que la asociación de la variable a la expresión sea modificada desde la línea de comandos desde la que se invoca el programa permitiendo tener un control flexible para las simulaciones.

Los parámetros usados en la simulación del filtro son: (Ver Tabla 1)

0.2.2 Materiales y Geometría

Como se aconseja en [?] el tamaño del látice a simular se calcula de forma dinámica a partir de los parámetros del radio, ancho de la guía de onda, espacio de holgura y el borde PML (Ver Listing 2).

Parámetro	Descripción	Valor x Defecto
\overline{w}	Ancho de la guía de onda	4 nm
r	Radio interno del anillo resonador	$2.9~\mu\mathrm{m}$
gap	Espacio entre la guía de onda y el anillo	1 nm
dpml	Ancho de la capa PML	$2~\mu\mathrm{m}$
wavecen	Ancho de banda central de la fuente	$1550 \mathrm{\ nm}$
waveid	Ancho del pulso de la fuente	50 nm
freqcen	Frecuencia central de la fuente	$\frac{1}{wavecen}$
$freq_w idth$	Ancho del pulso de la fuente (en frecuencia)	$\frac{1}{wavecen-waveid} - \frac{1}{wavecen+waveid}$

Table 1: Parámetros

Silicon Photonics utiliza, como su nombre lo indica, silicio como medio para la propagación de ondas electromagnéticas en el espectro C-Band . Por lo tanto, para la longitud de onda de 1500 nm, el índice de refracción del silicio corresponde a 3.4765 ([1]). Adicionalmente, al ser una simulación en 2D, el material que rodea la guía recta y circular es el aire cuyo índice de refracción es 1. La base de dioxido de silicio SiO2 sobre la cual está montada la guía, sólo se tomó en cuenta para la simulación 3D (??).

La guía de onda se especifica como un rectángulo de Si, mientras que la estructura del anillo se construye a partir de la superposición de un cilindro externo de silicio y un cilindro interno de aire. Las dos estructuras están separadas en su punto más cercano por una distancia de 100nm como se muestra en la Figura 4.

Finalmente, se indicó una resolución de

0.2.3 Fuente de Onda Electromagnética

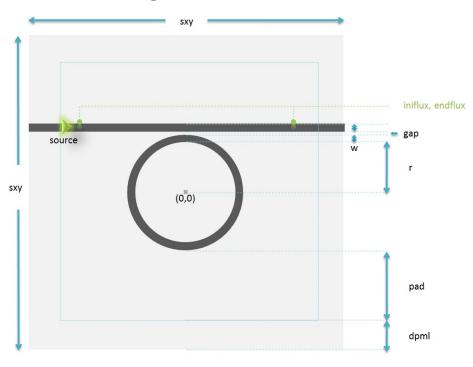


Figure 4: Geometría Filtro Notch.

Bibliography

- [1] M. Bass, C. DeCusatis, J. Enoch, V. Lakshminarayanan, G. Li, C. MacDonald, V. Mahajan, and E. Van Stryland. *Handbook of Optics, Third Edition Volume IV: Optical Properties of Materials, Nonlinear Optics, Quantum Optics (set)*. Handbook of Optics. McGraw-Hill Education, 2009.
- [2] George T Paloczi. Polymer integrated optics: device architectures and fabrication methods. 2005.
- [3] Amnon Yariv and Pochi Yeh. Photonics: Optical Electronics in Modern Communications (The Oxford Series in Electrical and Computer Engineering). Oxford University Press, Inc., 2006.