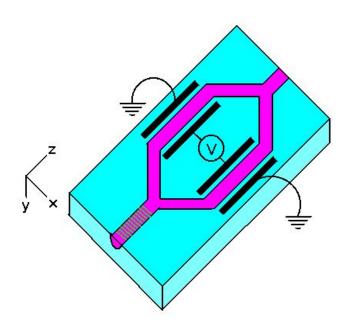
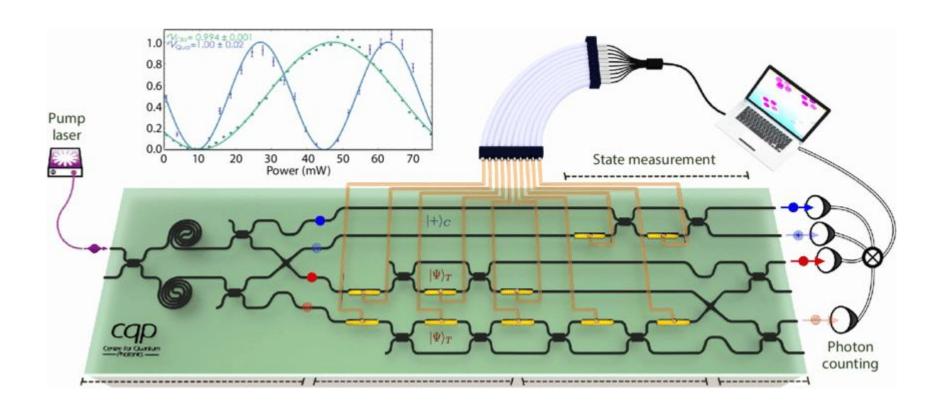


- Fotônica é a ciência da geração, emissão, transmissão, modulação, processamento, amplificação e detecção da luz.
- Fotônica computacional é uma área de conhecimento que usa técnicas computacionais para projetar e simular dispositivos fotônicos.
- A ótica integrada é uma tecnologia altamente dependente da Fotônica computacional em razão da miniaturização dos guias de ondas e componentes

- guias canais permitem inserir, numa mesma pastilha, vários dispositivos que realizam funções diferentes (moduladores, acopladores, chaves, amplificadores) diminuindo peso, potência dissipada, custo...





- Necessidade de projetar o guia e saber **quais** modos se propagam (analise modal)
- Necessidade de saber **como** estes modos se propagam (BPM beam propagation method)

Optica Integrada é uma evolução da óptica discreta

Os circuitos eletrônicos também sofreram evolução

Circuitos a ponte

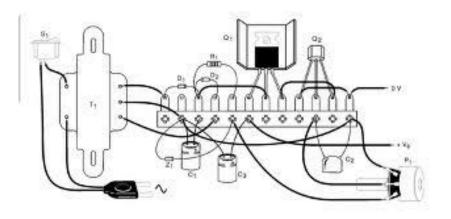


Circuitos impressos

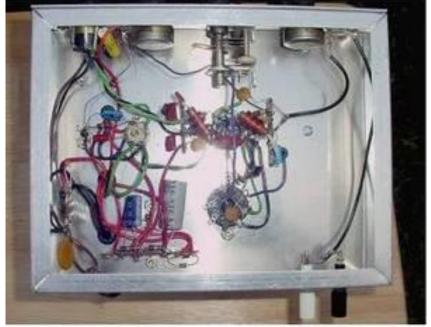


Circuitos integrados

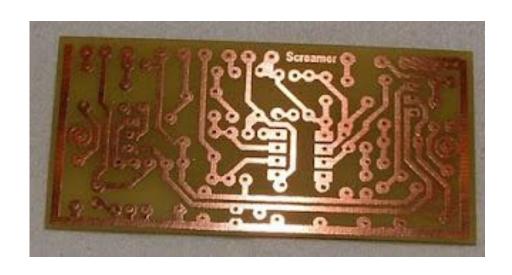
Circuitos a ponte

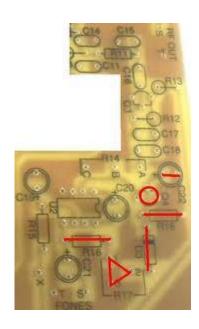




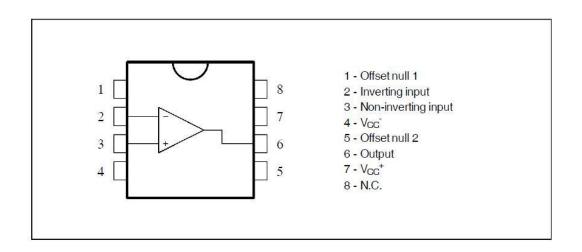


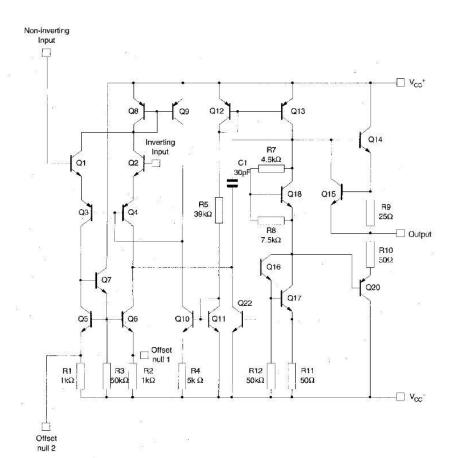
Circuitos impressos





Circuitos integrados

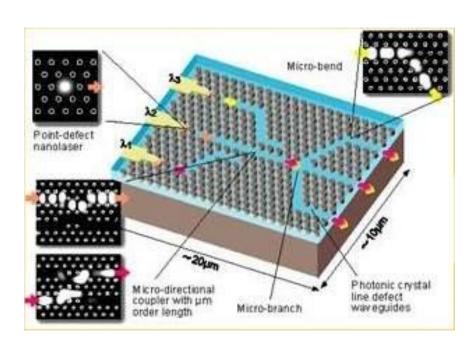




Circuitos opticos discretos

Circuitos opticos integrados





Multiplexador para redes GPON

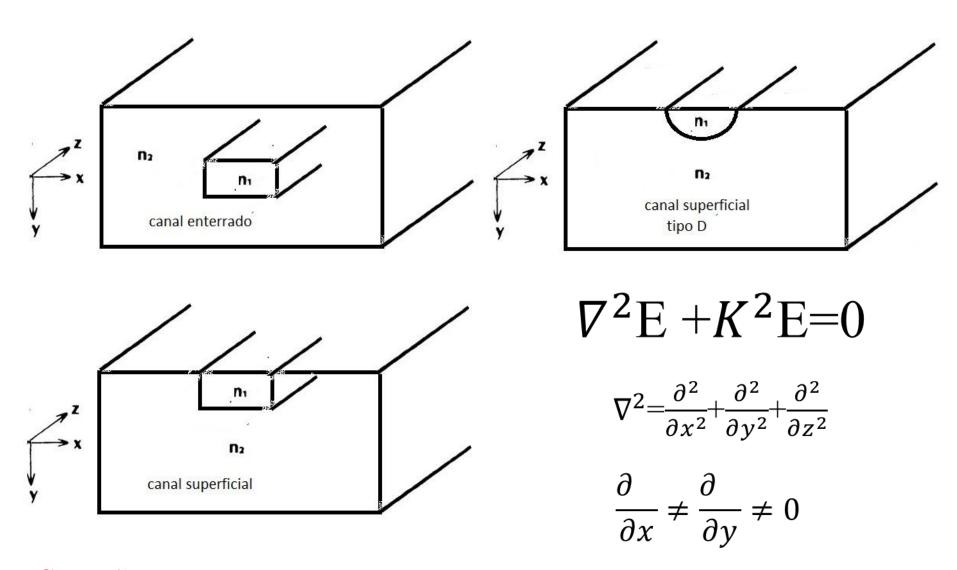
A previsão de <u>como o dispositivo funcionará</u> (simulação) requer a <u>resolução de alguma equação</u> (modelagem) que rege a relação entre os campos envolvidos e o guia de onda

Modelagem...solução da equação de onda

$$\nabla^2 \vec{E} + K^2 \vec{E} = 0$$

Simulação...conhecer os modos propagantes (Analise Modal) e/ou visualizar os campos se propagando (BPM – Beam Propagation Method)

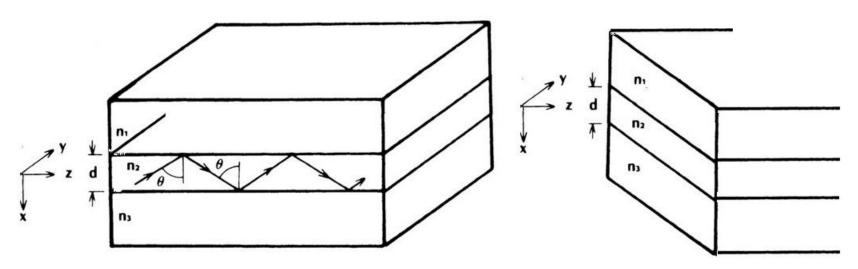
Guia de onda bidimensional



Solução requer resolver os dois operadores diferenciais

Devido à variação do guia nas direções x e y

Guia de onda unidimensional ou planar



$$\nabla^2 E + K^2 E = 0$$

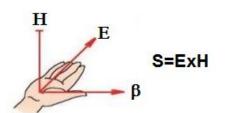
Solução requer resolver somente um operador diferencial

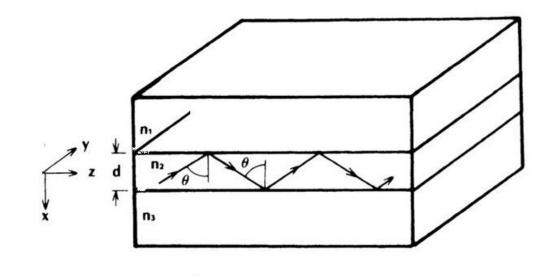
$$\nabla^2 = \frac{\partial^2}{\partial x^2} + \frac{\partial^2}{\partial y^2} + \frac{\partial^2}{\partial z^2}$$

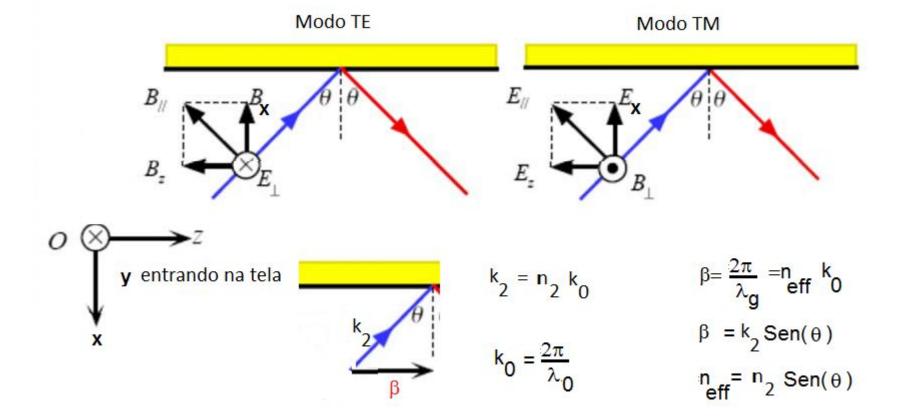
$$\frac{\partial}{\partial x} \neq 0 \ e \ \frac{\partial}{\partial y} = 0$$

Devido à variação do guia nas direções x e y

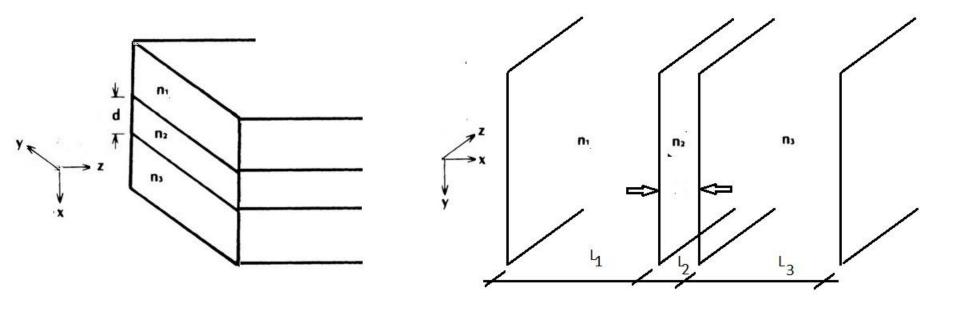
Modos em Guias planares







Modos em Guias planares

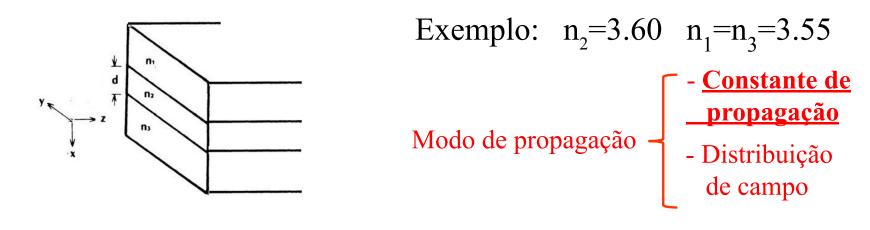


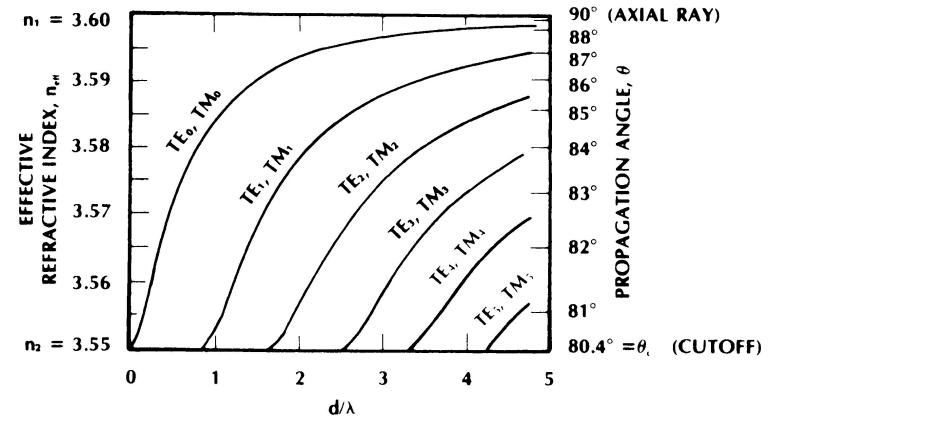
 $E_z \approx 0$ ou $H_z \approx 0 \Rightarrow Modos$ TE's ou TM's

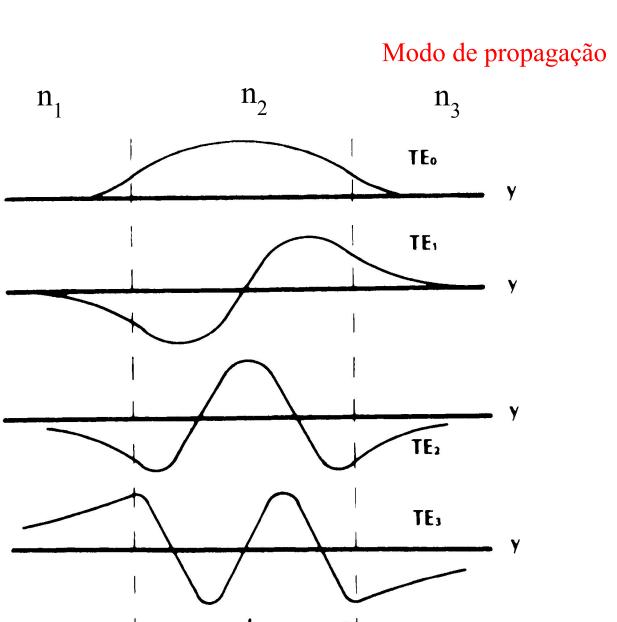
$$\frac{\partial^2 E_x}{\partial x^2} + n^2 k_0^2 E_x - \beta^2 E_x = 0$$

$$\frac{1}{n^2} \cdot \frac{\partial^2 H_x}{\partial x^2} + k_0^2 H_x - \beta^2 H_x = 0$$

Modos em Guias planares simétricos



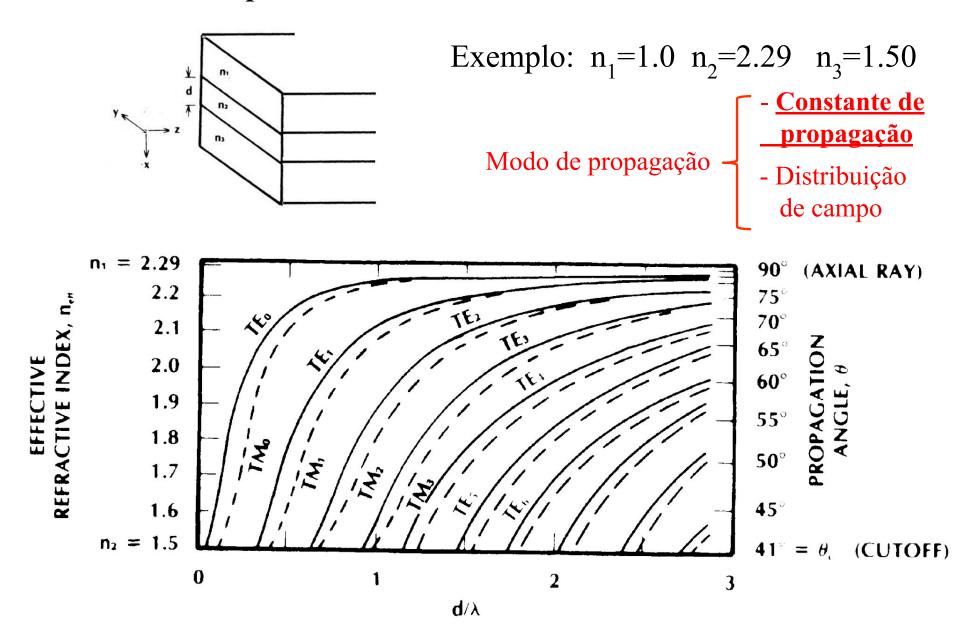


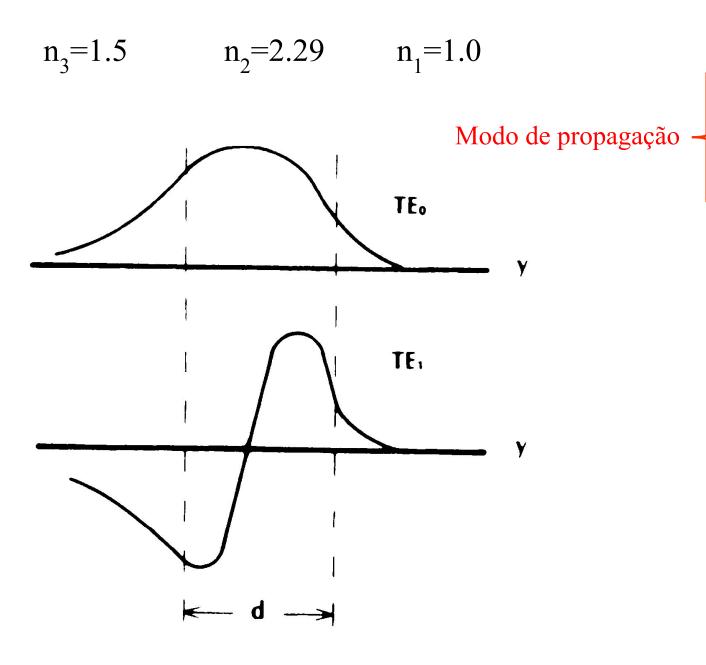


- Constante de propagação

- <u>Distribuição</u> <u>de campo</u>

Modos em Guias planares assimétricos





- Constante de propagação

- <u>Distribuição</u> <u>de campo</u>

Vamos, por simplicidade, estudar o caso TE, em meios homogêneos, isotópicos e sem perdas.

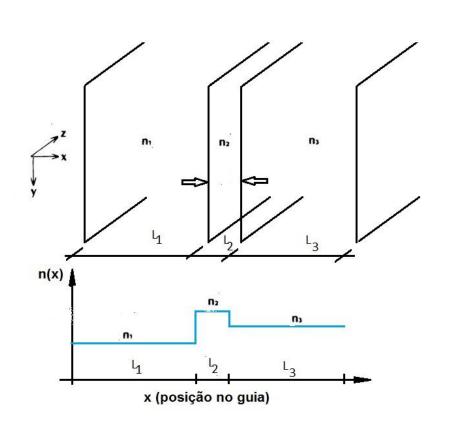
$$\nabla^2 E + K^2 E = 0$$

Solução analítica (<u>link</u>)

Solução numérica

Solução numérica

Vamos, por simplicidade, estudar o caso TE, em meios homogêneos, isotópicos e sem perdas.

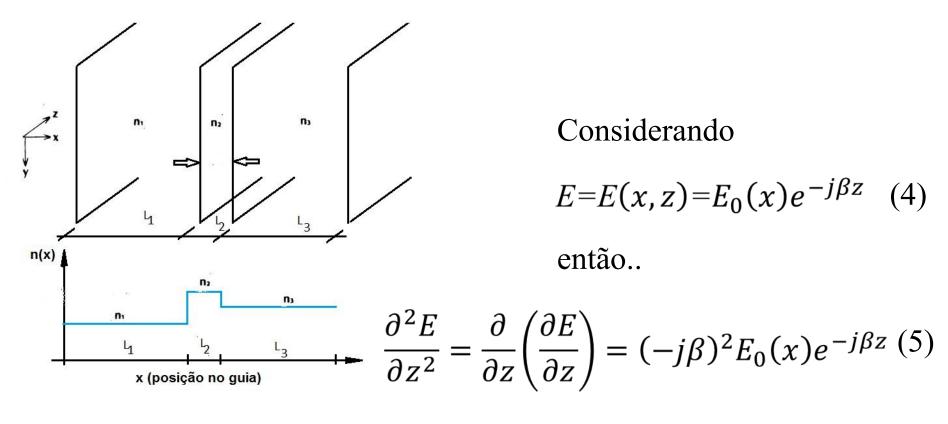


$$\nabla^{2}E + K^{2}E = 0$$

$$\frac{\partial^2 E}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 E}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 E}{\partial z^2} + k^2 E = 0$$
 (1)

$$k = n(x) k_0 \tag{2}$$

$$\frac{\partial^2}{\partial y^2} = 0 \tag{3}$$



mas...
$$\beta = n_{eff}k_0$$

$$\frac{\partial^2 E}{\partial z^2} = -n_{eff}^2 k_0^2 E_0(x) e^{-j\beta z} \tag{6}$$

$$E=E(x,z)=E_0(x)e^{-j\beta z}$$

Usando (2), (3) e (6) em (1) tem-se

$$\frac{\partial^2 (E_0(x)e^{-j\beta z})}{\partial x^2} + k_0^2 n^2(x) E_0(x)e^{-j\beta z} - n_{eff}^2 k_0^2 E_0(x)e^{-j\beta z} = 0$$
 (7)

$$\frac{\partial^2 E(x)}{\partial x^2} + k_0^2 n^2(x) E(x) - n_{eff}^2 k_0^2 E(x) = 0$$

$$\frac{\partial^2 E(x)}{\partial x^2} + k_0^2 n^2(x) E(x) = n_{eff}^2 k_0^2 E(x)$$
(8)

Limite do desenvolvimento analítico da Equação de onda.

$$\frac{\partial^{2}E(x)}{\partial x^{2}} + k_{0}^{2} n^{2}(x)E(x) = n_{eff}^{2} k_{0}^{2}E(x)$$

$$\uparrow \qquad \uparrow \qquad \uparrow$$
Distribuição Constante de de campo propagação

- Para resolver a equação (8) por computador é preciso discretizá-la.
- Há duas funções que dependem de "x" e que devem ser discretizados: o n(x) e o E(x)
- O E(x) é uma das respostas que queremos encontrar, junto com o n_{eff}

$$\frac{\partial^2 E(x)}{\partial x^2} + k_0^2 n^2(x) E(x) = n_{eff}^2 k_0^2 E(x)$$
 (8)

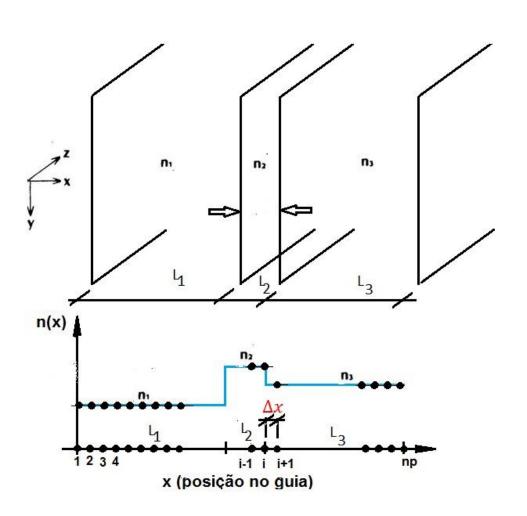
- Discretizar a equação (8) é dividir o domínio em "x" em n_p pontos, x_i , ou seja de x_1 até x_{n_n}
- Assim, as funções n(x) e E(x) passam a ter valores discretos em $n(x_i)$ e $E(x_i)$
- A ideia é escrever a equação (8) para os n_p pontos x_i , formando n_p equações e resolvê-las simultaneamente (sistema de n_p equações)

$$\frac{\partial^2 E(x)}{\partial x^2} \bigg|_{x_i} + k_0^2 \, n^2(x_i) E(x_i) = n_{eff}^2 k_0^2 E(x_i) \tag{9}$$



Necessidade de discretizar o operador diferencial

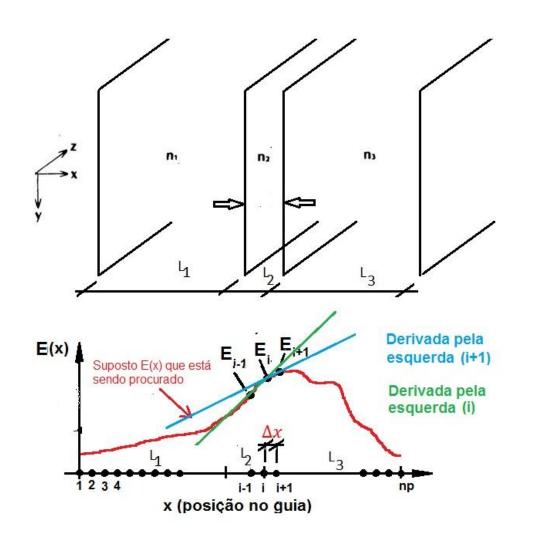
- Discretização da função n(x) em (8) que passa a ter valores discretos em $n(x_i)$



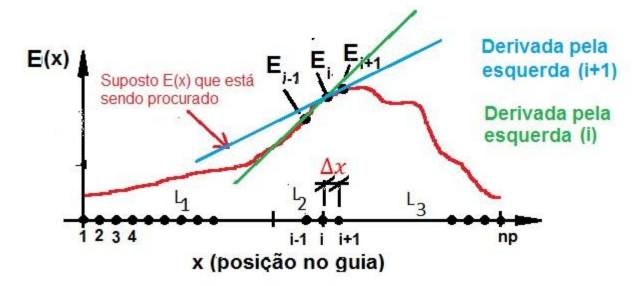
Sugestão: fazer um "For" variando "x" de x_1 até x_{n_p} com variação Δx

$$\Delta x = \frac{\sum L_i}{n_p - 1} \tag{10}$$

- Discretização do operador diferencial $\frac{\partial^2 E(x)}{\partial x^2}\Big|_{x_i}$ na equação (9)



- Discretização do operador diferencial $\frac{\partial^2 E(x)}{\partial x^2}\Big|_{x_i}$ na equação (9)



Derivada <u>primeira</u> pela esquerda em (i+1)

$$E'_{i+1} = \frac{E(x_{i+1}) - E(x_i)}{\Delta x}$$
(11)
$$E'_i = \frac{E(x_i) - E(x_{i-1})}{\Delta x}$$
(12)

Derivada primeira pela esquerda em (i)

$$E_i' = \frac{E(x_i) - E(x_{i-1})}{\Delta x}$$
 (12)

- Discretização do operador diferencial $\frac{\partial^2 E(x)}{\partial x^2}\Big|_{x_i}$ na equação (9)



Derivada segunda pela direita em (i)

Usando (11) e (12)



$$E_{i}^{"} = \frac{E'(x_{i+1}) - E'(x_{i})}{\Delta x} = \frac{1.E(x_{i-1}) - 2.E(x_{i}) + 1.E(x_{i+1})}{\Delta x^{2}}$$
(13)

Voltando à equação (9) e usando (13)

$$\left. \frac{\partial^2 E(x)}{\partial x^2} \right|_{x_i} + k_0^2 \, n^2(x_i) E(x_i) = n_{eff}^2 k_0^2 E(x_i) \tag{9}$$

$$\frac{\partial^2 E(x)}{\partial x^2} \bigg|_{x_i} = \frac{1.E(x_{i-1}) - 2.E(x_i) + 1.E(x_{i+1})}{\Delta x^2}$$
(13)

$$\frac{1.E(x_{i-1}) - 2.E(x_i) + 1.E(x_{i+1})}{\Delta x^2} + k_0^2 n^2(x_i)E(x_i) = n_{eff}^2 k_0^2 E(x_i)$$

Equação de onda discretizada

(14)

A equação (14) representa a equação de onda generalizada para qualquer ponto do guia

$$\frac{1.E(x_{i-1}) - 2.E(x_i) + 1.E(x_{i+1})}{\Delta x^2} + k_0^2 n^2(x_i)E(x_i) = n_{eff}^2 k_0^2 E(x_i)$$

$$\frac{1E(x_0) - 2E(x_1) + 1E(x_2)}{\Delta x^2} + k_0^2 n^2(x_1) E(x_1) = n_{eff}^2 k_0^2 E(x_1)$$

$$\frac{1E(x_1) - 2E(x_2) + 1E(x_3)}{\Delta x^2} + k_0^2 n^2(x_2) E(x_2) = n_{eff}^2 k_0^2 E(x_2)$$

$$\frac{1E(x_2) - 2E(x_3) + 1E(x_4)}{\Delta x^2} + k_0^2 n^2(x_3) E(x_3) = n_{eff}^2 k_0^2 E(x_3)$$

$$\frac{1E(x_3) - 2E(x_4) + 1E(x_5)}{\Delta x^2} + k_0^2 n^2(x_4) E(x_4) = n_{eff}^2 k_0^2 E(x_4)$$

$$\frac{1E(x_{n_p-2}) - 2E(x_{n_p-1}) + 1E(x_{n_p})}{\Delta x^2} + k_0^2 n^2(x_{n_p-1}) E(x_{n_p-1}) = n_{eff}^2 k_0^2 E(x_{n_p-1})$$

$$\frac{1E(x_{n_p-1}) - 2E(x_{n_p}) + 1E(x_{n_p+1})}{\Delta x^2} + k_0^2 n^2(x_{n_p}) E(x_{n_p}) = n_{eff}^2 k_0^2 E(x_{n_p})$$

Rearranjando, temos

$$(\frac{1E(x_0)-2E(x_1)+1E(x_2)+0E(x_3)+0E(x_4)+0E(x_5)...}{\Delta x^2}) + (0E(x_0)+k_0^2n^2(x_1)E(x_1)+0E(x_2)...) = (0E(x_0)+n_{eff}^2k_0^2E(x_1)+0E(x_2)...) = (0E(x_0)+n_{eff}^2k_0^2E(x_1)+0E(x_2)...) = (0E(x_0)+n_{eff}^2k_0^2E(x_1)+0E(x_2)...) = (0E(x_0)+n_{eff}^2k_0^2E(x_1)+0E(x_2)...) = (0E(x_0)+0E(x_1)+n_{eff}^2k_0^2E(x_2)...) = (0E(x_0)+0E(x_1)+n_{eff}^2k_0^2E(x_2)...) = (0E(x_0)+0E(x_1)+1E(x_2)-2E(x_3)+1E(x_4)+0E(x_5)...) + (0E(x_0)+0E(x_1)+0E(x_2)+k_0^2n^2(x_3)E(x_3)...) = (...n_{eff}^2k_0^2E(x_3)...) = (...n_{eff}^2k_0^2E(x_3)...) = (0E(x_0)+0E(x_1)+1E(x_2)-2E(x_4)+1E(x_5)...) + (0E(x_0)+0E(x_1)+0E(x_2)+0E(x_3)+k_0^2n^2(x_4)E(x_4)...) = (...n_{eff}^2k_0^2E(x_4)...) = (.$$

Para n_p =7, o sistema de equações anterior pode ser escrito como um sistema matricial abaixo

Note que não existem os pontos x_0 e x_8

$$\frac{1}{\Delta x^2}\begin{pmatrix} -2 & 1 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 1 & -2 & 1 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & -2 & 1 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & -2 & 1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 & -2 & 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & 1 & -2 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 1 & -2 & 1 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 1 & -2 & 1 \\ \end{pmatrix} \begin{pmatrix} E_1 \\ E_2 \\ E_3 \\ E_4 \\ E_5 \\ E_6 \\ E_7 \end{pmatrix} + k_0^2 \begin{pmatrix} n_1^2 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & n_2^2 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & n_3^2 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & n_4^2 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & n_5^2 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & n_6^2 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & n_7^2 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} E_1 \\ E_2 \\ E_3 \\ E_6 \\ E_7 \end{pmatrix} = n_{\text{eff}}^2 \begin{pmatrix} k_0^2 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & k_0^2 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & k_0^2 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & k_0^2 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & k_0^2 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & k_0^2 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & k_0^2 & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} E_1 \\ E_2 \\ E_3 \\ E_4 \\ E_5 \\ E_6 \\ E_7 \end{pmatrix}$$

Distribuição de campo

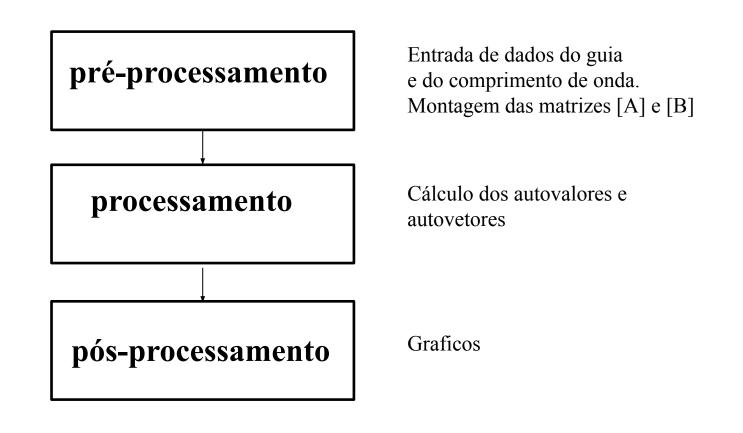
Constante de propagação

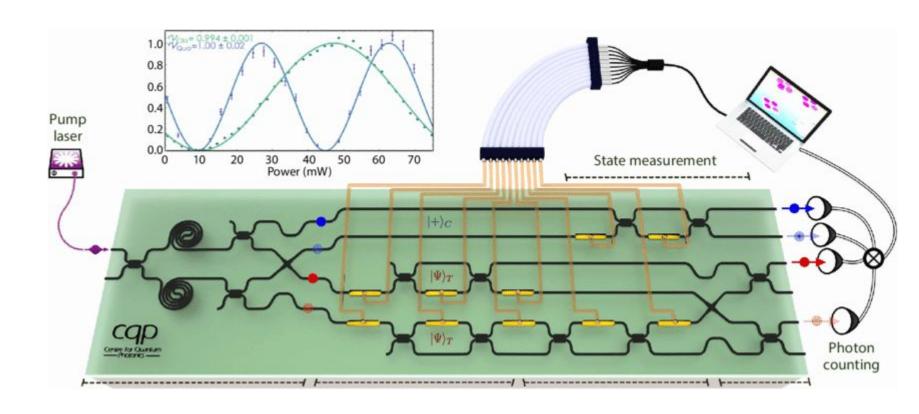
$$[A][E] = n_{eff}^{2}[B][E]$$
Autovalores
Autovetores

$$[\boldsymbol{A}][\boldsymbol{E}] = n_{eff}^2[\boldsymbol{B}][\boldsymbol{E}]$$

$$\begin{bmatrix} \boldsymbol{B} \end{bmatrix} = \begin{pmatrix} k_0^2 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & k_0^2 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & k_0^2 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & k_0^2 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & k_0^2 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & k_0^2 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & k_0^2 \end{pmatrix}$$

-montar o programa em 3 partes: pré-processamento, processamento e pós-processamento



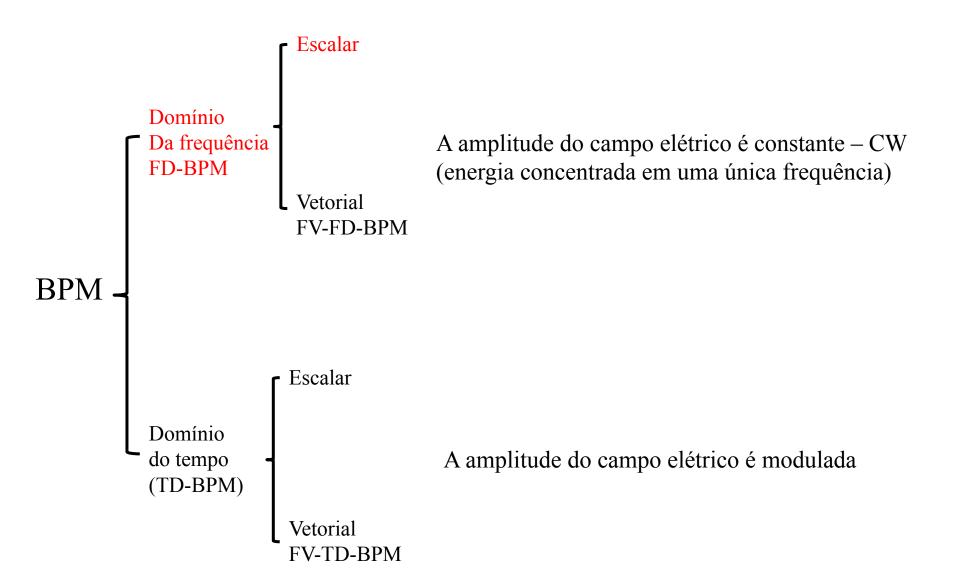


- Necessidade de projetar o guia e saber **quais** modos se propagam (analise modal)
- Necessidade de saber **como** estes modos se propagam (BPM beam propagation method)

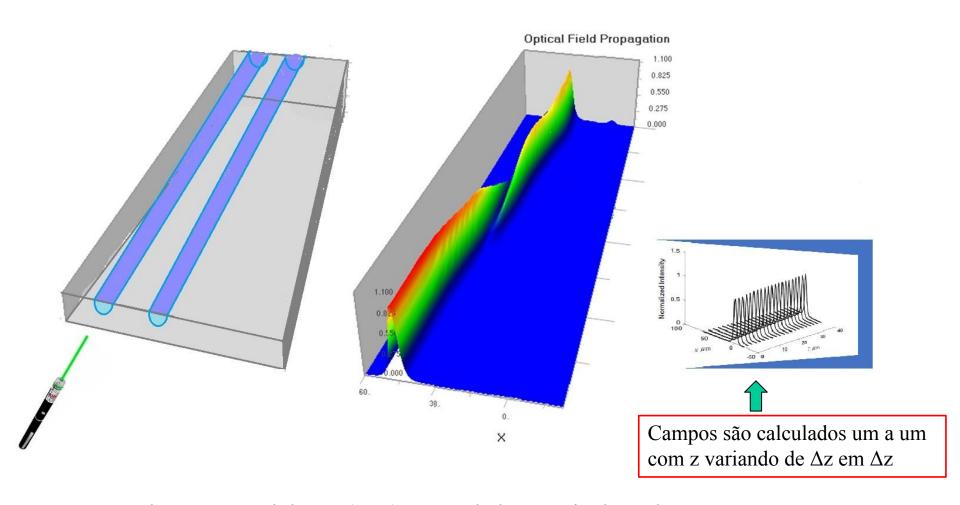
BPM – Beam Propagation Method

Método da propagação do feixe

É a técnica computacional que permite simular a propagação do <u>campo eletromagnético</u> dentro de uma estrutura de guiamento

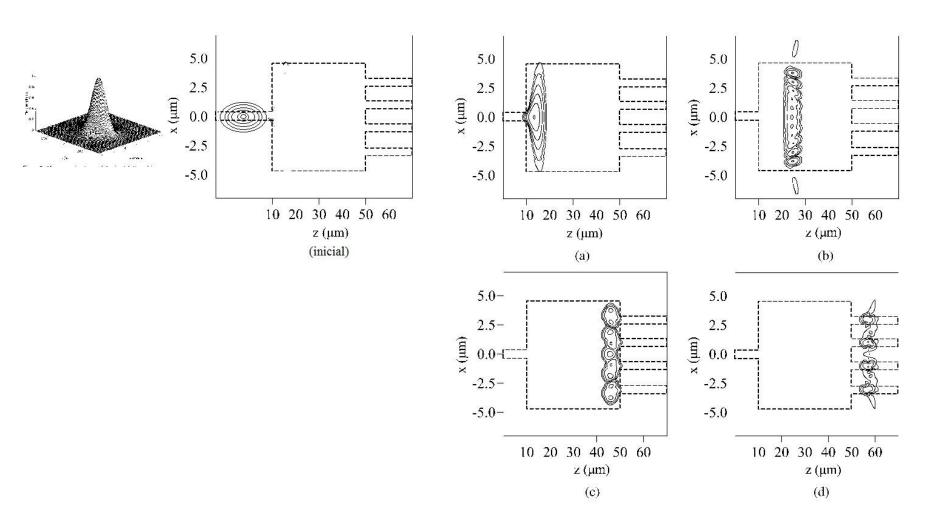


BPM no domínio da frequência



A luz, sem modulação (CW), é acoplada ao guia de onda. Observa-se um sinal "contínuo" propagando-se pelo guia de onda.

BPM no domínio do tempo



A luz, com amplitude modulada (pulso), é acoplada ao guia de onda. Observa-se um "pulso" propagando-se pelo guia de onda.

Vamos, por simplicidade, estudar o caso TE, em meios homogêneos, isotópicos e sem perdas. (<u>Iguais condições que fizemos com a Análise Modal</u>)

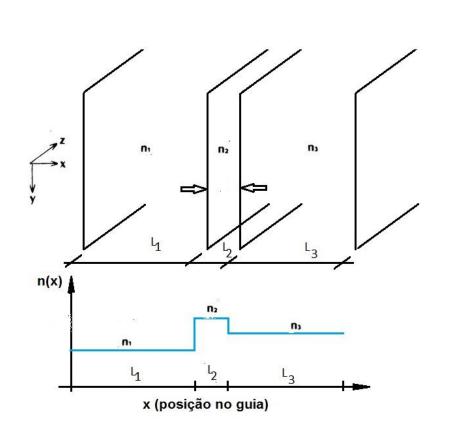
$$\nabla^2 E + K^2 E = 0$$

Solução analítica (não tem)

Solução numérica

Solução numérica

Vamos, por simplicidade, estudar o caso TE, em meios homogêneos, isotópicos e sem perdas.

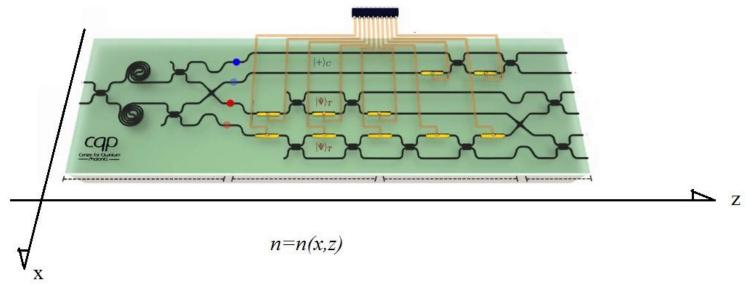


$$\nabla^{2}E + K^{2}E = 0$$

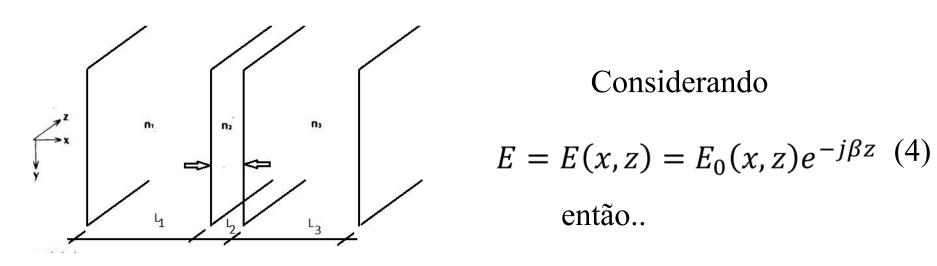
$$\frac{\partial^2 E}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 E}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 E}{\partial z^2} + k^2 E = 0$$
 (1)

$$k = n(x, z)k_0 \tag{2}$$

$$\frac{\partial^2}{\partial y^2} = 0$$
 (3)



Dependência do índice de refração do guia com n(x,z)



Considerando

$$E = E(x, z) = E_0(x, z)e^{-j\beta z}$$
 (4)
então..

mas... $\beta = n_{eff}k_0$

$$\frac{\partial^{2} E}{\partial z^{2}} = \frac{\partial}{\partial z} \left(\frac{\partial E}{\partial z} \right) =
= \frac{\partial^{2} E_{0}}{\partial z^{2}} - 2jk_{0}n_{eff} \frac{\partial E_{0}}{\partial z} + \frac{\partial^{2} E_{0}}{\partial x^{2}} + k_{0}^{2} \left(n^{2}(x, z) + n_{eff}^{2} \right) E_{0} = 0$$
(5)

Usando (e garantindo) a aproximação paraxial

$$|\frac{\partial^2 E_0}{\partial z^2}| \ll |2k_0 n_{eff} \frac{\partial E_0}{\partial z}|$$

$$-2jk_0 n_{\text{eff}} \frac{\partial E_0}{\partial z} + \frac{\partial^2 E_0}{\partial x^2} + k_0^2 (n^2(x, z) + n_{\text{eff}}^2) E_0 = 0$$
 (6)

que reescrevendo tem-se

$$\frac{\partial E_0}{\partial z} = \frac{1}{2jk_0 n_{\text{eff}}} \frac{\partial^2 E_0}{\partial x^2} + \frac{k_0^2}{2jk_0 n_{\text{eff}}} \left(n^2(x, z) + n_{\text{eff}}^2 \right) E_0 \tag{7}$$

$$\frac{\partial E_0}{\partial z} = -\frac{j}{2k_0 n_{\text{eff}}} \frac{\partial^2 E_0}{\partial x^2} - \frac{jk_0}{2n_{\text{eff}}} (n^2(x, z) + n_{\text{eff}}^2) E_0 = HE_0 \quad (8)$$

onde o operador H é

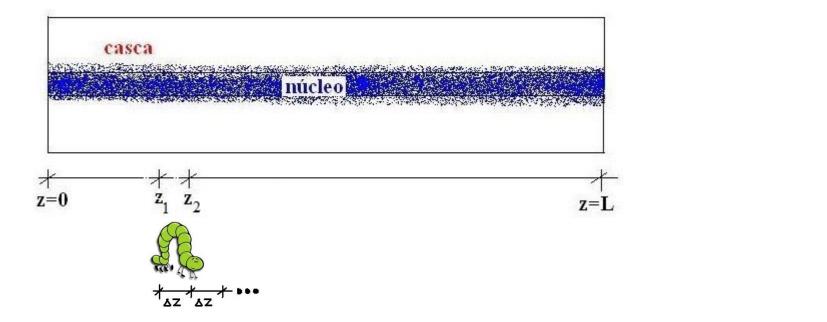
$$H(x,z) = \left[\alpha_1 \frac{\partial^2}{\partial x^2} + \alpha_2 \left(n^2(x,z) + n_{\text{eff}}^2 \right) \right]$$
 (9)

$$\alpha_1 = -\frac{j}{2k_0 n_{\text{eff}}} \qquad \alpha_2 = -\frac{jk_0}{2n_{\text{eff}}}$$

Assim, a equação a resolver é....lembrando que $E_0 = E_0(x,z)$ é o envelope do campo.

$$\frac{\partial E_0}{\partial z} = HE_0 \tag{10}$$

Descreve a evolução do envelope ao longo de z



Existem duas formas de se resolver a equação de propagação abaixo:

$$\frac{\partial E_0}{\partial z} = HE_0 \tag{10}$$

- Método explícito (ou método de Euler)
- Método implícito

• Pelo Método explícito (ou método de Euler) se abre "explicitamente" a derivada em "z"

...lembrar que $E_0 = E_0(x,z)$ e que, por simplicidade na notação estamos usando $E_0(z)$.

...da mesma forma H=H(x,z) e que, por simplicidade na notação estamos usando H(z).

• Pelo Método implícito a derivada é resolvida por um processo de integração

Resolvendo (10) temos:

$$\frac{\left(\frac{\partial E_0}{\partial z}\right)}{E_0} = H \tag{11}$$

$$\int_{z_1}^{z_2} \frac{\left(\frac{\partial E_0}{\partial z}\right)}{E_0} dz = \int_{z_1}^{z_2} H dz \qquad ... \text{ e ainda...} \qquad \int_{z_1}^{z_2} \frac{dE_0}{E_0} = \int_{z_1}^{z_2} H dz \qquad (12)$$

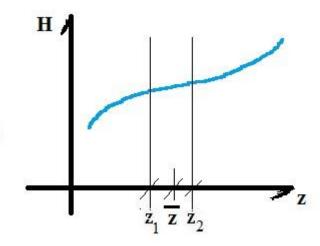
$$ln(E_0) \int_{z_1}^{z_2} = \int_{z_1}^{z_2} H \, dz \tag{13}$$

$$E_0(z_2) = e^{\int_{z_1}^{z_2} \text{Hdz}} E_0(z_1)$$
 (14)

...lembrar que $E_0 = E_0(x,z)$ e que, por simplicidade na notação estamos usando $E_0(z)$.

...da mesma forma H=H(x,z) e que, por simplicidade na notação estamos usando H(z).

Se z_2 - z_1 = Δz << 1, então:



...podemos dizer que:

$$\int_{z_1}^{z_2} H dz \approx H(\bar{z}) \, \Delta z$$

...logo, (14) pode ser escrita como:
$$E_0(z_2) = e^{H(\bar{z})\Delta z} \cdot E_0(z_1)$$
 (15)

...podemos simplificar $e^{H(\bar{z})\Delta z}$ uma vez que $\Delta z << 1$ e portanto $H(\bar{z})\Delta z << 1$

Podemos usar
$$e^x \approx \frac{1 + \frac{x}{2}}{1 - \frac{x}{2}}$$
 para x << 1

Então (15) $E_0(z_2) = e^{H(\bar{z})\Delta z}$. $E_0(z_1)$ pode ser reescrita como

$$E_0(z_2) = \left(\frac{1 + H(\bar{z})\frac{\Delta z}{2}}{1 - H(\bar{z})\frac{\Delta z}{2}}\right) \cdot E_0(z_1)$$
(16)

Tendo em vista que a dependência de *H* em z está no índice de refração, e que este é suposto variar "lentamente" em z (aproximação paraxial), então:

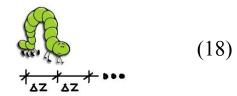
$$H(\bar{z}) \approx H(z_1)$$

Podemos, finalmente, escrever (16) tal que

$$E_0(z_2) = \left(\frac{1 + H(z_1)\frac{\Delta z}{2}}{1 - H(z_1)\frac{\Delta z}{2}}\right) \cdot E_0(z_1)$$
(17)

$$E_0(x, z_2) = \left(\frac{1 + H(x, z_1) \frac{\Delta z}{2}}{1 - H(x, z_1) \frac{\Delta z}{2}}\right) \cdot E_0(x, z_1)$$

$$E_0(x, z_2) = \left(\frac{1 + H(x, z_1) \frac{\Delta z}{2}}{1 - H(x, z_1) \frac{\Delta z}{2}}\right) \cdot E_0(x, z_1)$$









Vetor em z_2 Operador

Vetor em z₁

Vimos que

$$H(x,z) = \left[\alpha_1 \frac{\partial^2}{\partial x^2} + \alpha_2 \left(n^2(x,z) + n_{\text{eff}}^2 \right) \right]$$

com
$$\alpha_1 = -\frac{j}{2k_0 n_{\text{eff}}}$$
 $\alpha_2 = -\frac{jk_0}{2n_{\text{eff}}}$

Vimos em (9) que

$$H(x,z) = \left[\alpha_1 \frac{\partial^2}{\partial x^2} + \alpha_2 \left(n^2(x,z) + n_{\text{eff}}^2 \right) \right]$$

$$com \qquad \alpha_1 = -\frac{j}{2k_0 n_{\text{off}}} \qquad \alpha_2 = -\frac{jk_0}{2n_{\text{off}}}$$

$$H(x,z) = \left[\alpha_1 \frac{\partial^2}{\partial x^2} + \alpha_2 (n^2(x,z) + n_{\text{eff}}^2) \right]$$

$$n_{\text{eff}} \text{ \'e o indice de refração efetivo}$$
do guia em que a propagação será simulada
$$n(x,z) \text{ perfil do indice de refração}$$

$$n(x,z)$$
 perfil do índice de refração em "z"

$$\frac{\partial^2}{\partial x^2} \quad \text{numericamente \'e uma matriz ...} \quad \frac{1}{\Delta x^2} \begin{pmatrix} -2 & 1 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 1 & -2 & 1 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & -2 & 1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & -2 & 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 & -2 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & 1 & -2 & 1 \end{pmatrix}$$

$$(n^{2}(x,z) + n_{\text{eff}}^{2}) \quad \text{\'e uma matriz} \dots \begin{pmatrix} n_{1}^{2} + n_{\text{eff}}^{2} & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & n_{2}^{2} + n_{\text{eff}}^{2} & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & n_{3}^{2} + n_{\text{eff}}^{2} & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & n_{4}^{2} + n_{\text{eff}}^{2} & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & n_{5}^{2} + n_{\text{eff}}^{2} & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & n_{5}^{2} + n_{\text{eff}}^{2} & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & n_{6}^{2} + n_{\text{eff}}^{2} & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & n_{7}^{2} + n_{\text{eff}}^{2} \end{pmatrix}$$

Logo, podemos representar H, em um dado z, numericamente, como (por exemplo, caso $n_p=7$

uma vez que $n_1 = n(x_1, z)$

$$\alpha_1 = -\frac{j}{2k_0 n_{\text{eff}}} \qquad \alpha_2 = -\frac{jk_0}{2n_{\text{eff}}}$$

Em (18) escrevemos a equação da propagação como:

$$E_0(x, z_2) = \left(\frac{1 + H(x, z_1) \frac{\Delta z}{2}}{1 - H(x, z_1) \frac{\Delta z}{2}}\right) \cdot E_0(x, z_1)$$

Que pode ser reescrita como:

$$\left(1 - H(x, z_1) \frac{\Delta z}{2}\right) E_0(x, z_2) = \left(1 + H(x, z_1) \frac{\Delta z}{2}\right) E_0(x, z_1)$$
(20)

A equação (20) pode ser reescrita, na forma matricial (para solução numérica) como:

$$\left(1 - H(x, z_1) \frac{\Delta z}{2}\right) E_0(x, z_2) = \left(1 + H(x, z_1) \frac{\Delta z}{2}\right) E_0(x, z_1)$$
(20)

$$\left(\mathbf{I} - \mathbf{H}_{z_1} \frac{\Delta z}{2}\right) \mathbf{E}_{0_{z_2}} = \left(\mathbf{I} + \mathbf{H}_{z_1} \frac{\Delta z}{2}\right) \cdot \mathbf{E}_{0_{z_1}}$$
(21)

Na qual I é a matriz identidade e H_{z_1} é a matriz dada por (19).

Em (21) podemos chamar de:

$$\mathbf{A} = \left(\mathbf{I} - \mathbf{H}_{Z_1} \frac{\Delta z}{2}\right) \quad e \quad \mathbf{B} = \left(\mathbf{I} + \mathbf{H}_{Z_1} \frac{\Delta z}{2}\right)$$

Assim

$$\mathbf{A} \; \mathbf{E}_{0_{Z_2}} = \mathbf{B} \; \mathbf{E}_{0_{Z_1}} \tag{22}$$

ou ainda

$$\mathbf{E}_{0_{Z_2}} = \mathbf{A}^{-1} \, \mathbf{B} \, \mathbf{E}_{0_{Z_1}} \tag{23}$$



Montando as matrizes \mathbf{A} e \mathbf{B} e tendo o campo inicial em z_1 , calcula-se o campo o $z_2!!$

As matrizes **A** e **B** são calculadas como, usando (19):

$$\mathbf{A} = \left(\mathbf{I} - \mathbf{H}_{Z_1} \frac{\Delta z}{2}\right) \quad e \quad \mathbf{B} = \left(\mathbf{I} + \mathbf{H}_{Z_1} \frac{\Delta z}{2}\right)$$

$$\mathbf{E}_{0_{z_2}} = \mathbf{A}^{-1} \, \mathbf{B} \, \mathbf{E}_{0_{z_1}} \tag{23}$$

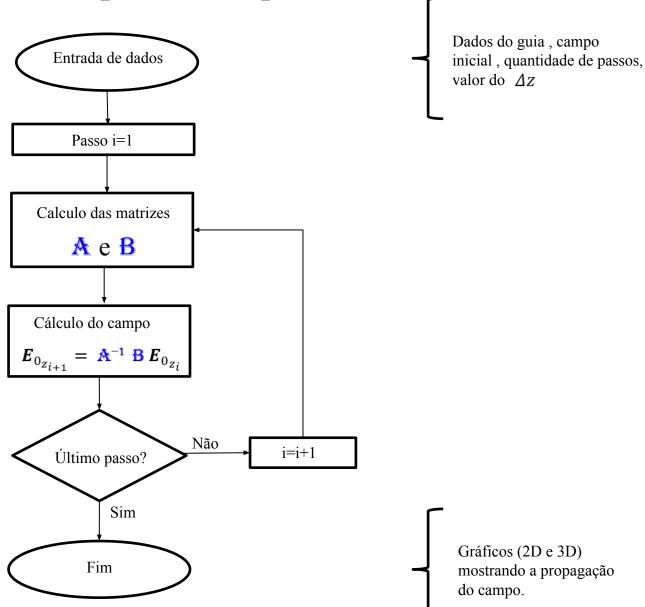
Se um campo for acoplado ao guia em z=0, por exemplo, $E_{0_{z=0}}$ então o campo $E_{0_{z=\Delta z}}$ em z= Δz pode ser calculado como

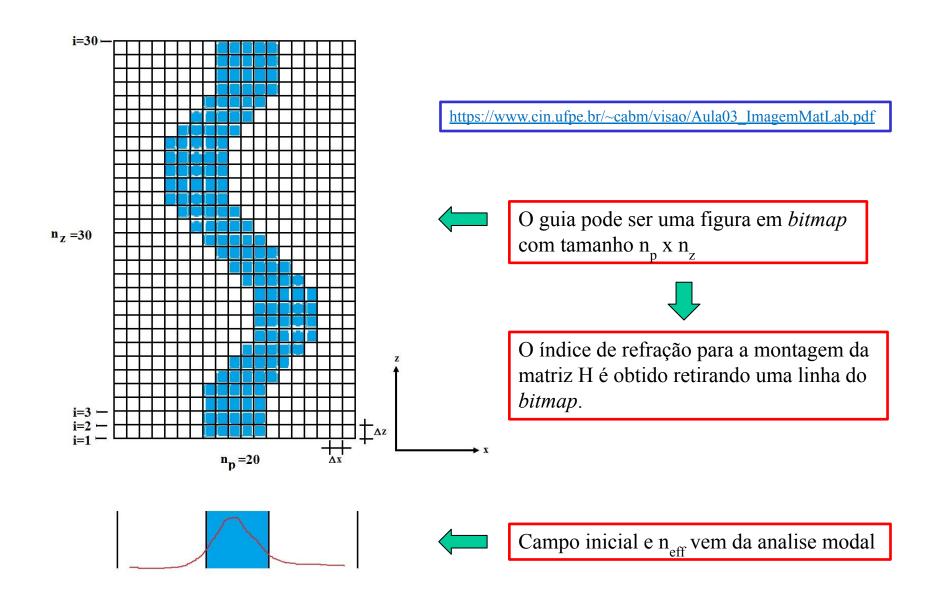
$$\boldsymbol{E}_{0_{z=\Delta z}} = \boldsymbol{A}^{-1} \boldsymbol{B} \boldsymbol{E}_{0_{z=0}}$$
 1ª iteração

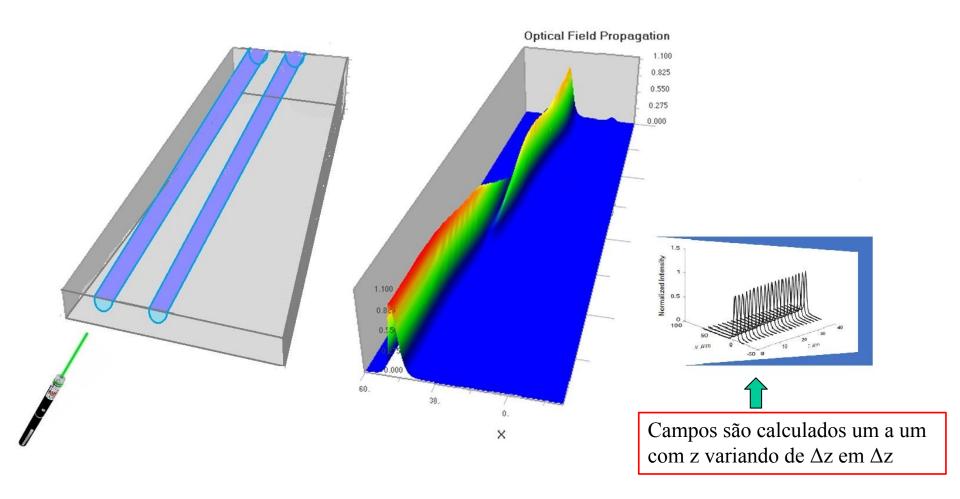
Se quisermos calcular o campo em $z=2\Delta z$, o campo em $z=\Delta z$ $\boldsymbol{E}_{0_{z=\Delta z}}$ será usado como campo inicial.

$$m{E}_{0_{Z=2\Delta Z}} = m{A}^{-1} \ m{B} \ m{E}_{0_{Z=\Delta Z}}$$
 2ª iteração

Lembrando que A e B devem ser recalculados a cada iteração uma vez que dependem do índice de refração n(x,z).







A luz, sem modulação (CW), é acoplada ao guia de onda. Observa-se um sinal "contínuo" propagando-se pelo guia de onda.

Relembrando...
$$\boldsymbol{E}_{0_{z_2}} = \mathbf{A}^{-1} \mathbf{B} \, \boldsymbol{E}_{0_{z_1}} \tag{23}$$

A maior dificuldade na solução da equação (23) é a inversão da matriz A.

A multiplicação da matriz $\bf B$ com o campo ${\bf \it E}_{0_{Z_1}}$ é rápida. O Matlab reconhece a esparcidade tridiagonal da matriz $\bf B$ e realiza a multiplicação de forma rápida.

Já a inversão da matriz A não é tão fácil. Alguma versões do Matlab fazem isso de forma rápida. Outras versões do Matlab possuem uma função denominada "tridiag" que permitem a inversão da matriz A e a multiplicação por um vetor (simultaneamente) e de forma rápida, ou seja:

$$R = \mathbf{A}^{-1} v$$

$$\mathbf{E}_{0_{Z_2}} = \mathbf{A}^{-1} \mathbf{B} \mathbf{E}_{0_{Z_1}}$$
vetor

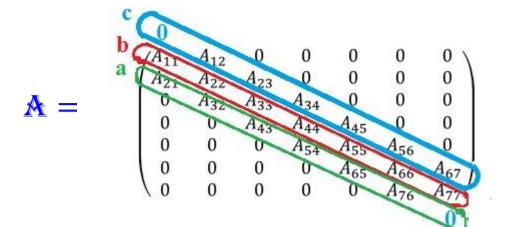
Perceber que

Caso a versão em uso do Matlab ou Octave não possuam a Tridiag, a função se encontra no sala Teams da disciplina

A chamada é u = tridiag(a, b, c, r, np)

$$E_{0_{z_2}} = \mathbf{A}^{-1} \mathbf{B} E_{0_{z_1}}$$

"np" é a quantidade de pontos em "x" (dimensão das matrizes)
"r" é o vetor produto de ($\mathbf{B} \ \mathbf{E}_{0_{z_1}}$)



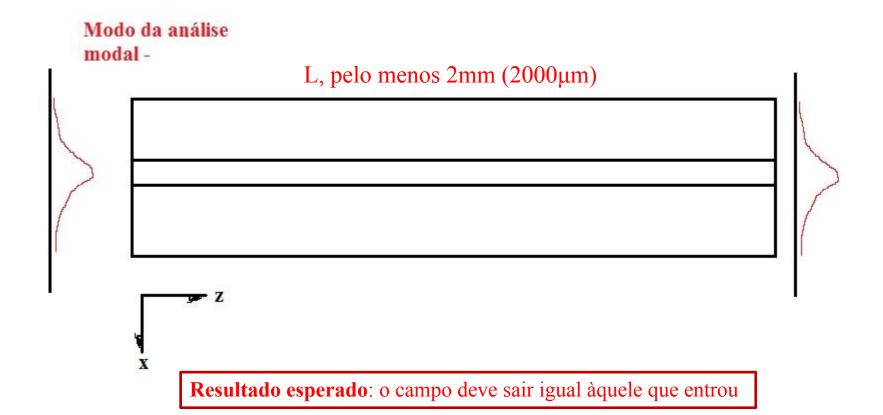
"a" é o vetor que contém a sub-diagonal "b" é o vetor que contém a diagonal. "c" é o vetor que contém a super-diagonal

Perceber a adição de "zero" em "a" e "c"

BPM no domínio da frequência - testes

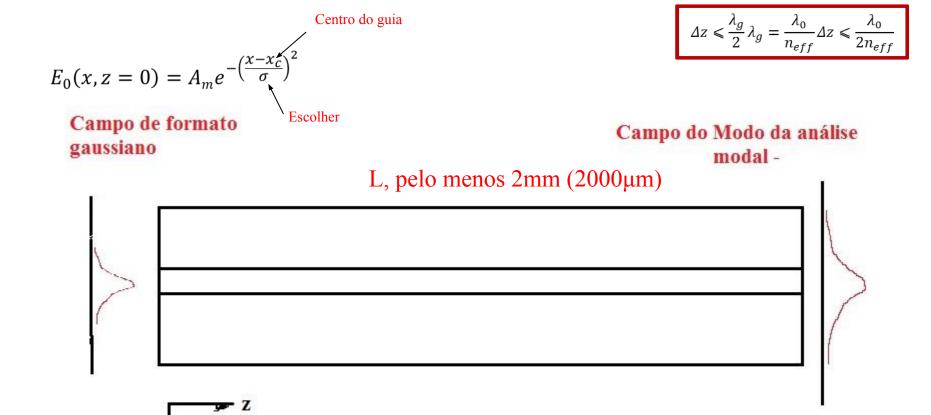
Teste 1

$$\Delta z \leqslant \frac{\lambda_g}{2} \, \lambda_g = \frac{\lambda_0}{n_{eff}} \Delta z \leqslant \frac{\lambda_0}{2n_{eff}}$$



BPM no domínio da frequência - testes

Teste 2

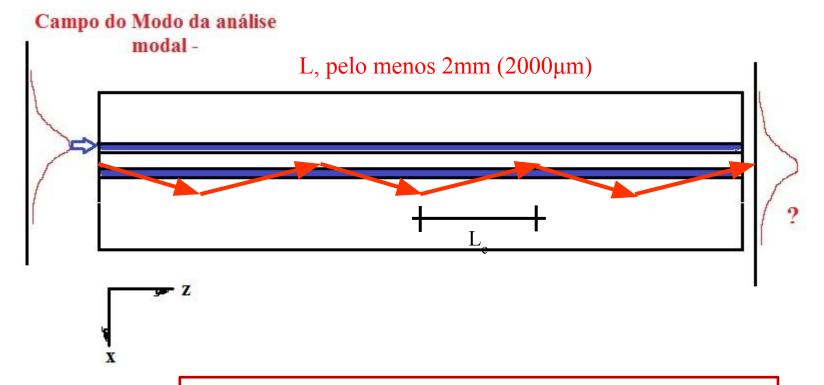


Resultado esperado: o campo entra com formato gaussiano e deve sair igual ao da análise modal

BPM no domínio da frequência - testes

Teste 3

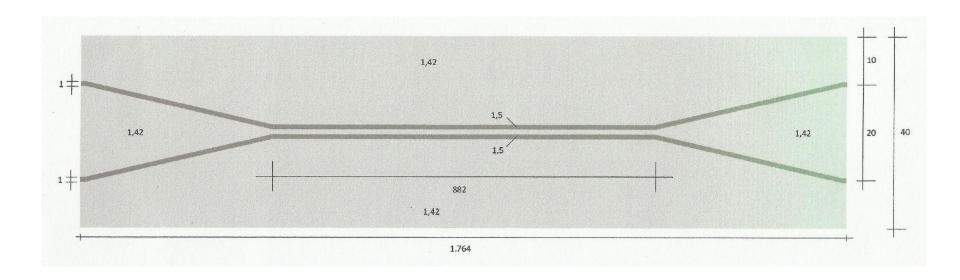
$$\Delta z \leqslant \frac{\lambda_g}{2} \, \lambda_g = \frac{\lambda_0}{n_{eff}} \Delta z \leqslant \frac{\lambda_0}{2 n_{eff}}$$



Resultado esperado: o campo faz zig-zag em intervalos regulares. Medir esse intervalo (Lc – Comprimento de acoplamento). Lc depende do comprimento de onda.

BPM no domínio da frequência - Tarefa

$$\Delta z \leqslant \frac{\lambda_g}{2} \, \lambda_g = \frac{\lambda_0}{n_{eff}} \, \Delta z \leqslant \frac{\lambda_0}{2 n_{eff}}$$



Resultado esperado: porta de saída depende do comprimento de onda de entrada