



微波技术基础

北京邮电大学无线通信与电磁兼容实验室

刘凯明 副教授

(明光楼718室, 62281300)

Buptlkm@sohu.com

2011

矩形波导

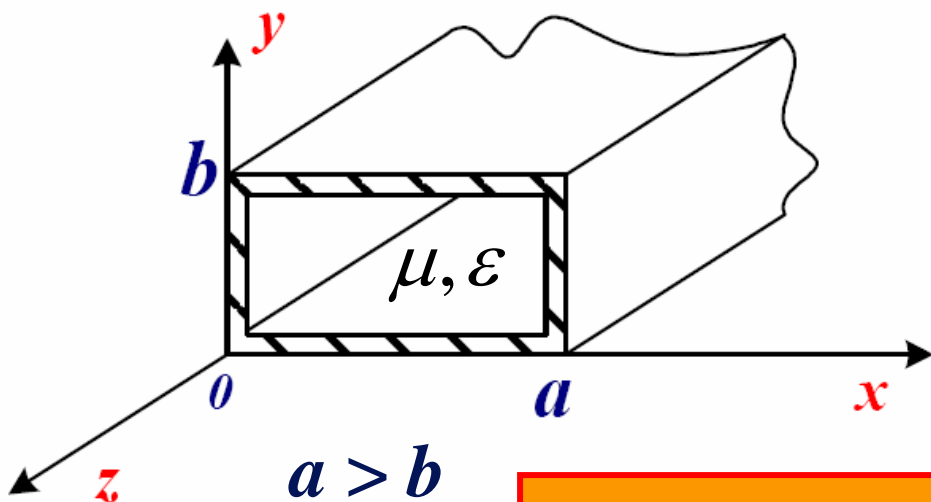
本节学习要点

- 掌握矩形波导中场分量求解方法
- 掌握矩形波导TE/TM模的截止波数、截止波长
- 掌握矩形波导中实现单模传输的条件
- 了解矩形波导场分布特点

矩形波导的场分布

➤ TE模场分布求解

建立坐标系——以宽边为x轴、短边为y轴



纵向磁场满足的波动方程

$$H_z(x, y, z) = h_z(x, y)e^{j(\omega t - \beta z)}$$

$$\begin{cases} \frac{\partial^2 h_z}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 h_z}{\partial y^2} + k_c^2 h_z = 0 \\ k_c^2 = k^2 - \beta^2 \end{cases}$$

分离变量法

$$h_z(x, y) = X(x)Y(y)$$

$$\frac{1}{X(x)} \frac{d^2 X(x)}{dx^2} + \frac{1}{Y(y)} \frac{d^2 Y(y)}{dy^2} + k_c^2 = 0$$

矩形波导的场分布

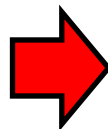
➤ TE模场分布求解

□ 要使等式恒成立，前两项必须分别为常数

可以设

$$\frac{1}{X(x)} \frac{d^2 X(x)}{dx^2} = -k_x^2$$

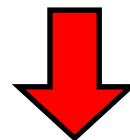
$$\frac{1}{Y(y)} \frac{d^2 Y(y)}{dy^2} = -k_y^2$$



$$\begin{aligned} \frac{d^2 X(x)}{dx^2} + k_x^2 X(x) &= 0 \\ \frac{d^2 Y(y)}{dy^2} + k_y^2 Y(y) &= 0 \end{aligned}$$

则有

$$k_x^2 + k_y^2 = k_c^2$$



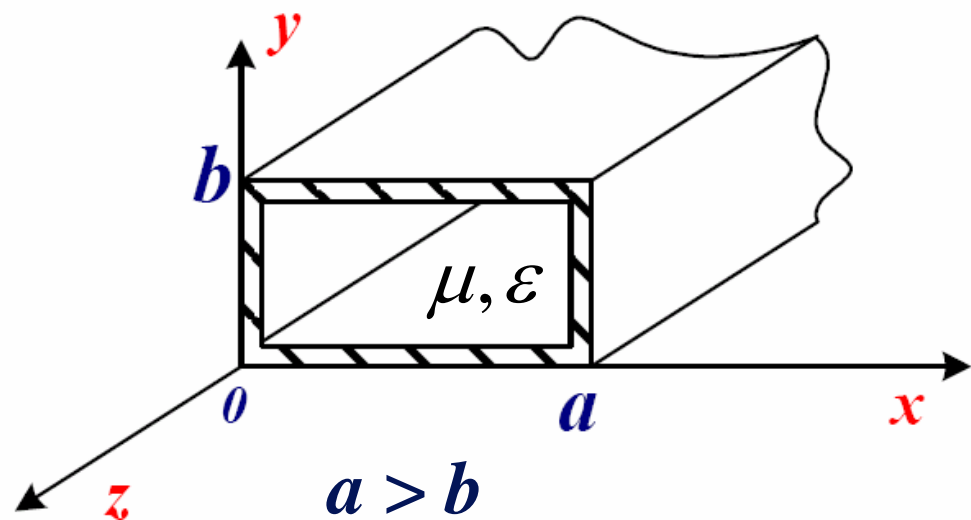
通解

$$h_z(x, y) = (A \cos k_x x + B \sin k_x x)(C \cos k_y y + D \sin k_y y)$$

矩形波导的场分布

➤ TE模场分布求解

□ 分析边界条件——金属四壁上切向电场为零！



$$H_z \rightarrow E_x, E_y ?$$

$$E_x \Big|_{y=0, x \in (0, a)} = 0$$

$$E_x \Big|_{y=b, x \in (0, a)} = 0$$

$$E_y \Big|_{x=0, y \in (0, b)} = 0$$

$$E_y \Big|_{x=a, y \in (0, b)} = 0$$

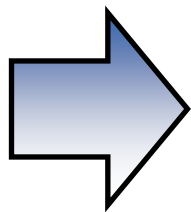
回忆——由纵向场求横向场

➤ 纵向场法——求横向场

纵向场表示的横向场(TE)

无源区域麦克斯韦方程
(时谐场)

$$\begin{cases} \nabla \times \vec{E} = -\mu \frac{\partial \vec{H}}{\partial t} \\ \nabla \times \vec{H} = \varepsilon \frac{\partial \vec{E}}{\partial t} \end{cases}$$



$$\begin{cases} k_c^2 = k^2 - \beta^2 \\ k = \omega \sqrt{\mu \varepsilon} \end{cases}$$

$$\begin{cases} H_x = \frac{j}{k_c^2} \left(\cancel{\omega \varepsilon \frac{\partial E_z}{\partial y}} - \beta \frac{\partial H_z}{\partial x} \right) \\ H_y = \frac{-j}{k_c^2} \left(\cancel{\omega \varepsilon \frac{\partial E_z}{\partial x}} + \beta \frac{\partial H_z}{\partial y} \right) \\ E_x = \frac{-j}{k_c^2} \left(\beta \frac{\partial E_z}{\partial x} + \omega \mu \frac{\partial H_z}{\partial y} \right) \\ E_y = \frac{j}{k_c^2} \left(-\beta \frac{\partial E_z}{\partial y} + \omega \mu \frac{\partial H_z}{\partial x} \right) \end{cases}$$

$$H_z(x, y, z) = h_z(x, y)e^{j(\omega t - \beta z)}$$

$$h_z(x, y) = (A \cos k_x x + B \sin k_x x)(C \cos k_y y + D \sin k_y y)$$

➤ TE模场分布求解

□ 由纵向磁场得到横向电场

$$E_x = \frac{-j\omega\mu}{k_c^2} \frac{\partial H_z}{\partial y}, \quad E_y = \frac{j\omega\mu}{k_c^2} \frac{\partial H_z}{\partial x}$$



$$\begin{cases} e_x = \frac{-j\omega\mu}{k_c^2} k_y (A \cos k_x x + B \sin k_x x)(-C \sin k_y y + D \cos k_y y) \\ e_y = \frac{-j\omega\mu}{k_c^2} k_x (-A \sin k_x x + B \cos k_x x)(C \cos k_y y + D \sin k_y y) \end{cases}$$

E_x, E_y 均可能等于零，但不能同时为零！

$$\begin{cases} e_x = \frac{-j\omega\mu}{k_c^2} k_y (A \cos k_x x + B \sin k_x x) (-C \sin k_y y + D \cos k_y y) \\ e_y = \frac{-j\omega\mu}{k_c^2} k_x (-A \sin k_x x + B \cos k_x x) (C \cos k_y y + D \sin k_y y) \end{cases}$$

➤ TE模场分布

□ 带入边界条件求解

$$E_x \Big|_{y=0, x \in (0, a)} = 0 \Rightarrow D = 0 \quad n = 0, 1, 2, \dots$$

$$\because C \neq 0$$

$$E_x \Big|_{y=b, x \in (0, a)} = 0 \Rightarrow -C \sin k_y b = 0 \Rightarrow k_y = \frac{n\pi}{b}$$

$$E_y \Big|_{x=0, y \in (0, b)} = 0 \Rightarrow B = 0 \quad m = 0, 1, 2, \dots$$

$$\because A \neq 0$$

$$E_y \Big|_{x=a, y \in (0, b)} = 0 \Rightarrow -A \sin k_x a = 0 \Rightarrow k_x = \frac{m\pi}{a}$$

m、n不能同时为零!

$$H_z(x, y, z) = h_z(x, y)e^{j(\omega t - \beta z)}$$

$$h_z(x, y) = (A \cos k_x x + B \sin k_x x)(C \cos k_y y + D \sin k_y y)$$

➤ TE模场分布求解

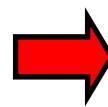
□ 得到纵向磁场的最终解

m, n 不能同时为零

m, n 称为波指数

波型称为正规波

$$H_z = A_{mn} \cdot \cos\left(\frac{m\pi}{a} x\right) \cdot \cos\left(\frac{n\pi}{b} y\right) e^{j(\omega t - \beta z)}$$



$$\begin{cases} E_x = ? \\ E_y = ? \\ H_x = ? \\ H_y = ? \end{cases}$$

传播常数

$$\beta = \sqrt{k^2 - k_c^2} = \sqrt{k^2 - \left(\frac{m\pi}{a}\right)^2 - \left(\frac{n\pi}{b}\right)^2}$$

截止频率

$$f_{cmn} = \frac{v_0}{\lambda_c} = \frac{k_c}{2\pi\sqrt{\mu\varepsilon}} = \frac{1}{2\pi\sqrt{\mu\varepsilon}} \sqrt{\left(\frac{m\pi}{a}\right)^2 + \left(\frac{n\pi}{b}\right)^2}$$

矩形波导的场分布

➤ TE模场分布求解

截止波长

$$\lambda_{cmn} = \frac{2\pi}{k_c} = \frac{2}{\sqrt{\left(\frac{m}{a}\right)^2 + \left(\frac{n}{b}\right)^2}}$$

矩形波导的场分布

► TE模式的基模

■ 基模——截止频率最低的模式称为基模。

TE模截止频率

$$f_{cmn} = \frac{v_0}{\lambda_c} = \frac{k_c}{2\pi\sqrt{\mu\varepsilon}} = \frac{1}{2\pi\sqrt{\mu\varepsilon}} \sqrt{\left(\frac{m\pi}{a}\right)^2 + \left(\frac{n\pi}{b}\right)^2}$$

因 $a > b$ ，且 m 、 n 不能同时为零，所以基模为TE₁₀模

$$f_{c(TE_{10})} = \frac{1}{2a\sqrt{\mu\varepsilon}}$$

$$\lambda_{c(TE_{10})} = \frac{v_0}{f_{c(TE_{10})}} = 2a$$

矩形波导的场分布

► TE模式的一些参量

截止波长 $\lambda_c = 2a$

$$\begin{cases} \lambda_g > \lambda_0 \\ v_p > c \end{cases}$$

把截止波长代入TE波的参量

相移常数: 根据 $\beta = k\sqrt{1 - \left(\frac{\lambda}{\lambda_c}\right)^2}$ 所以 $\beta = k\sqrt{1 - \left(\frac{\lambda}{2a}\right)^2}$

波导波长 $\lambda_g = \frac{\lambda}{\sqrt{1 - \left(\frac{\lambda}{2a}\right)^2}}$

相速度 $v_p = \frac{c}{\sqrt{1 - \left(\frac{\lambda}{2a}\right)^2}}$

群速度 $v_g = c\sqrt{1 - \left(\frac{\lambda}{2a}\right)^2}$

波阻抗 $Z_{TE} = \frac{\eta}{\sqrt{1 - \left(\frac{\lambda}{2a}\right)^2}}$

矩形波导的场分布

➤ TM模场分布求解

$$\begin{cases} E_z |_{y=0,b} = 0 \\ E_z |_{x=0,a} = 0 \end{cases} \Rightarrow E_z = B_{mn} \cdot \sin\left(\frac{m\pi}{a}x\right) \cdot \sin\left(\frac{n\pi}{b}y\right) e^{j(\omega t - \beta z)}$$

传播常数

$$\beta = \sqrt{k^2 - k_c^2} = \sqrt{k^2 - \left(\frac{m\pi}{a}\right)^2 - \left(\frac{n\pi}{b}\right)^2}$$

与TE模
相同

截止频率

$$f_{cmn} = \frac{v_0}{\lambda_c} = \frac{k_c}{2\pi\sqrt{\mu\varepsilon}} = \frac{1}{2\pi\sqrt{\mu\varepsilon}} \sqrt{\left(\frac{m\pi}{a}\right)^2 + \left(\frac{n\pi}{b}\right)^2}$$

矩形波导的场分布

► TM模式的基模

$$E_z = B_{mn} \cdot \sin\left(\frac{m\pi}{a}x\right) \cdot \sin\left(\frac{n\pi}{b}y\right) e^{j(\omega t - \beta z)}$$

因 $a > b$ ，且 m 、 n 均不能等于零，所以基模为**TM₁₁**模

$$f_{c(TM_{11})} = \frac{1}{2\pi\sqrt{\mu\varepsilon}} \sqrt{\left(\frac{\pi}{a}\right)^2 + \left(\frac{\pi}{b}\right)^2} = \frac{v_0}{\lambda_c}$$

$$\lambda_{c(TM_{11})} = \frac{v_0}{f_{c(TM_{11})}} = \frac{2\pi}{\sqrt{\left(\frac{\pi}{a}\right)^2 + \left(\frac{\pi}{b}\right)^2}} = \frac{2\pi}{k_c}$$

矩形波导的场分布

➤ “简并”现象

对波指数相同的TE波及TM波，有相同的截止波长，因此有相同的传输条件。但TE、TM波具有不同的场结构，这种具有不同场结构而有相同传输参量的现象，称为“简并”。

□ 简并发生在TE波与TM波之间。

□ 矩形波导中， TE_{mn} 模与 TM_{mn} 模是简并模。

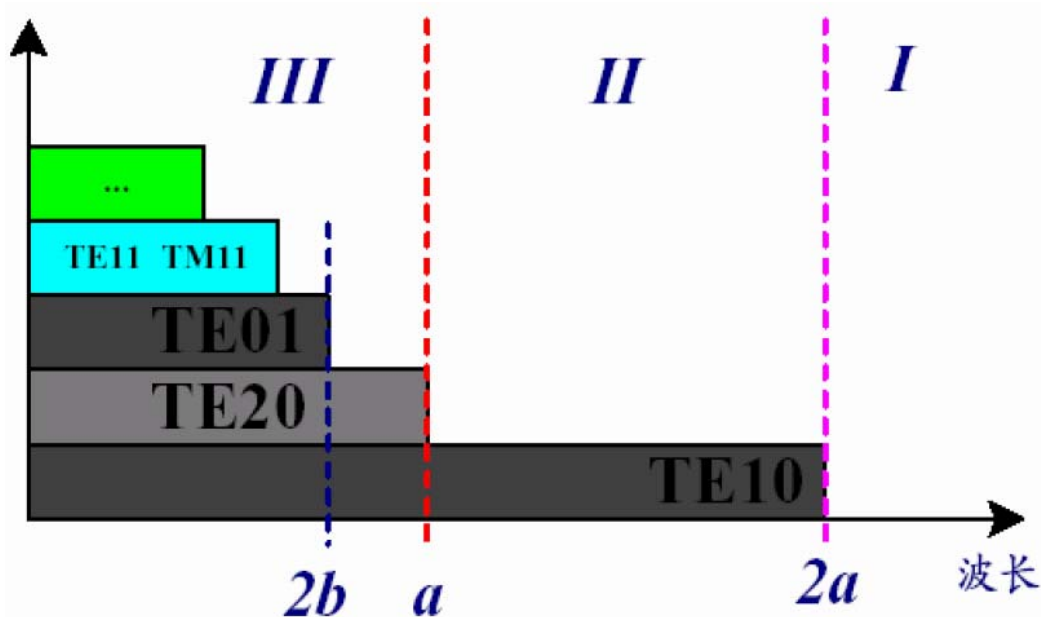
$$\beta = \sqrt{k^2 - k_c^2} = \sqrt{k^2 - \left(\frac{m\pi}{a}\right)^2 - \left(\frac{n\pi}{b}\right)^2}$$

$$f_{cmn} = \frac{v_0}{\lambda_c} = \frac{k_c}{2\pi\sqrt{\mu\varepsilon}} = \frac{1}{2\pi\sqrt{\mu\varepsilon}} \sqrt{\left(\frac{m\pi}{a}\right)^2 + \left(\frac{n\pi}{b}\right)^2}$$

$$\lambda_{cmn} = \frac{2\pi}{k_c} = \frac{2}{\sqrt{\left(\frac{m}{a}\right)^2 + \left(\frac{n}{b}\right)^2}}$$

矩形波导的单模传输

➤ 截止波长分布



TE₁₀ 模的截止波长为 $2a$

TE₂₀ 模的截止波长为 a

TE₀₁ 模的截止波长为 $2b$

TE₁₁ 模的截止波长为

$$\frac{2ab}{\sqrt{a^2 + b^2}} < 2b$$

- I区：截止区—长于... 的波长不能传输
- II区：单模区—只有一种模式能传输
- III：多模区—多种模式能传输

矩形波导的单模传输

➤ 单模传输条件

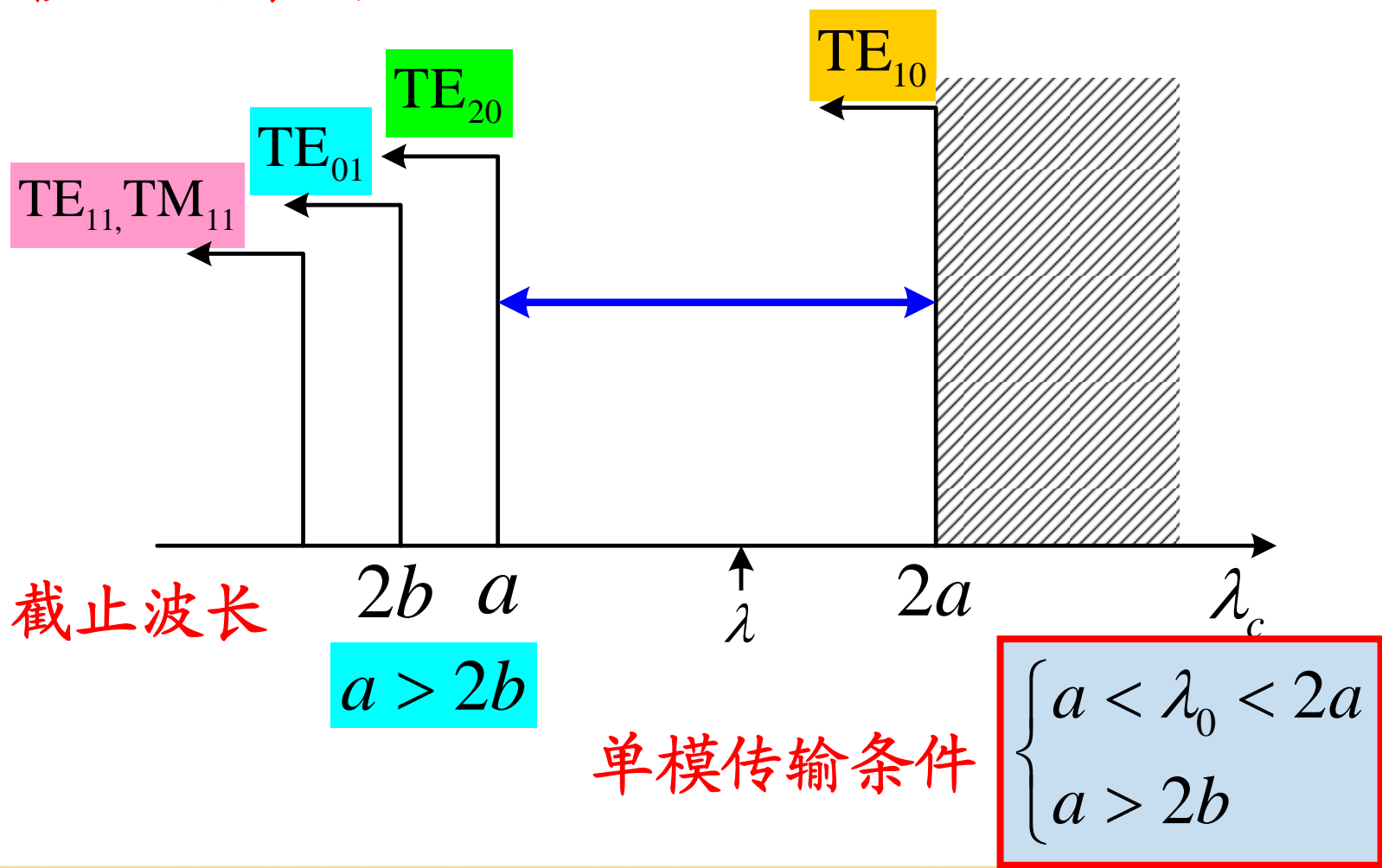
为什么要保证单模传输？



- ✓ 通常矩形波导工作在 **TE₁₀** 单模传输情况，这是因为 TE₁₀ 模 **容易实现** 单模传输
- ✓ 当工作频率一定时传输 TE₁₀ 模的 **波导尺寸最小**
- ✓ 若波导尺寸一定，则实现单模传输的 **频带最宽**

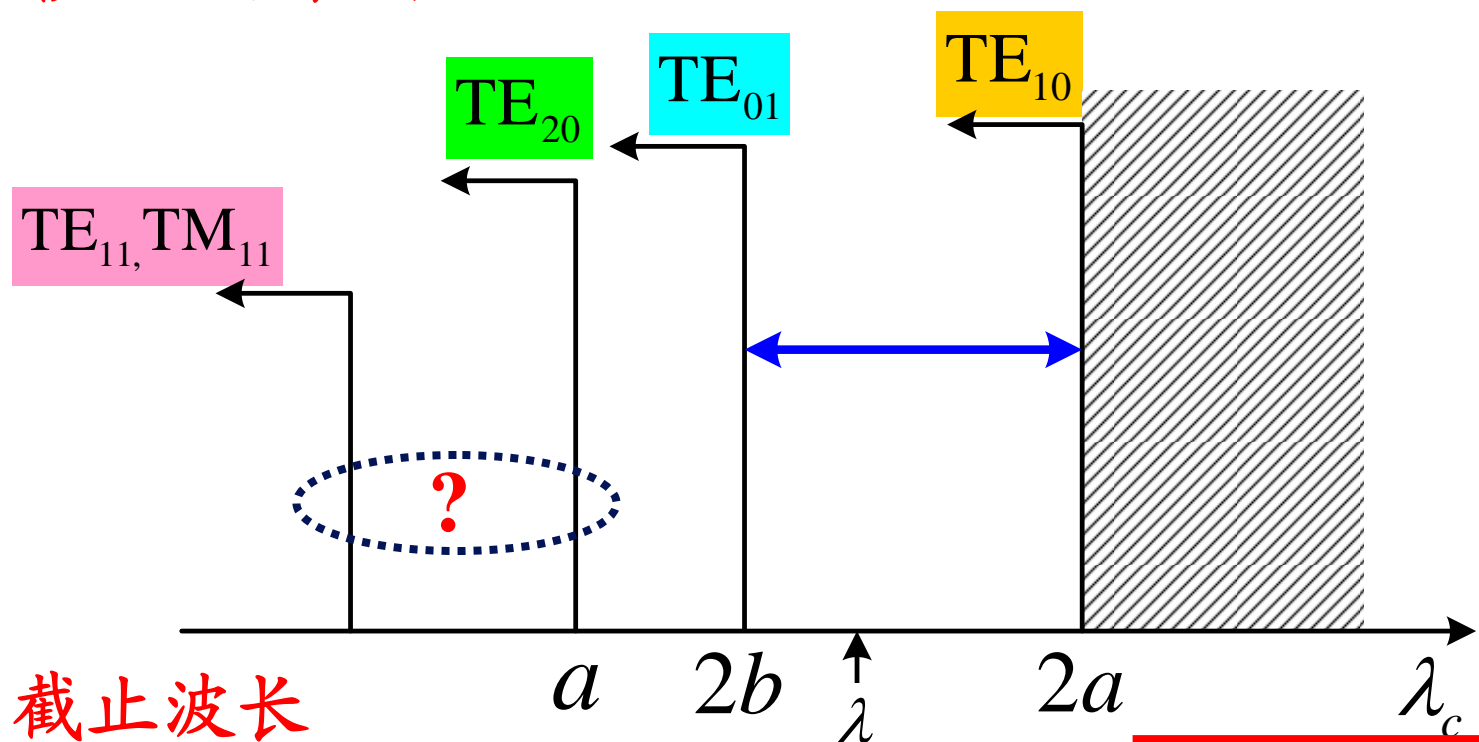
矩形波导的单模传输

➤ 单模传输条件



矩形波导的单模传输

➤ 单模传输条件



截止波长

$$a < 2b$$

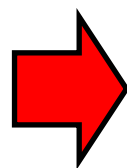
单模传输条件

$$\begin{cases} 2b < \lambda_0 < 2a \\ a < 2b \end{cases}$$

矩形波导的单模传输

➤ TE₁₀模的单模传输条件

$$\begin{cases} \lambda_{c(TE_{20})} < \lambda_0 < \lambda_{c(TE_{10})} \\ \lambda_{c(TE_{01})} < \lambda_0 \end{cases}$$



$$\begin{cases} a < \lambda_0 < 2a \\ \lambda_0 > 2b \end{cases}$$

单模传输条件

$$\begin{cases} a < \lambda_0 < 2a \\ a > 2b \end{cases}$$

或

$$\begin{cases} 2b < \lambda_0 < 2a \\ a < 2b \end{cases}$$

当工作波长给定时，若要实现TE₁₀单模传输，则波导尺寸必须满足？

矩形波导的场结构

➤ 关于正规波的讨论

在矩形波导中，尽管在 z 方向它们只可能是入射波加反射波(即还是广义传输线)，但是由于横向边界条件它们由 TE_{mn} 和 TM_{mn} 波组成并且它们只能由 TE_{mn} 和 TM_{mn} 波组成(后者，我们称之为“完备性”)，矩形波导中这些波的完备集合——称正规波（或简正波）。

任何情况下的可能解，只能在简正波中去找，具体场合所不同的仅仅是比例和组合系数，事实上，这样就求复杂场函数的问题变换成求各个模式的系数。

矩形波导的场结构

► TE波的波指数

$$k_c^2 = k_x^2 + k_y^2 = \left(\frac{m\pi}{a} \right)^2 + \left(\frac{n\pi}{b} \right)^2$$

m , n 称为**波指数**, 对于TE模它们不能同时为零
(对于TM模它们均不能为零!)

m ——表示 x 方向变化的**半周期数**。
(即小→大→小)

n ——表示 y 方向变化的**半周期数**。

矩形波导的场结构

► TE₁₀模的场分布图

所谓场分布图就是在固定时刻，用电力线和磁力线表示某种波型场强空间变化规律的图形。

TE₁₀模的场分量为

$$\begin{cases} E_y = E_0 \sin\left(\frac{\pi}{a}x\right) e^{j(\omega t - \beta z)} \\ H_x = -\frac{\beta}{\omega\mu} E_0 \sin\left(\frac{\pi}{a}x\right) e^{j(\omega t - \beta z)} \\ H_z = j \frac{1}{\omega\mu} \frac{\pi}{a} E_0 \cos\left(\frac{\pi}{a}x\right) e^{j(\omega t - \beta z)} \end{cases}$$

矩形波导的场结构

► TE₁₀模的场分布图

TE₁₀模场强与y无关，场分量沿y轴均匀分布。各场分量沿x轴的变化规律为

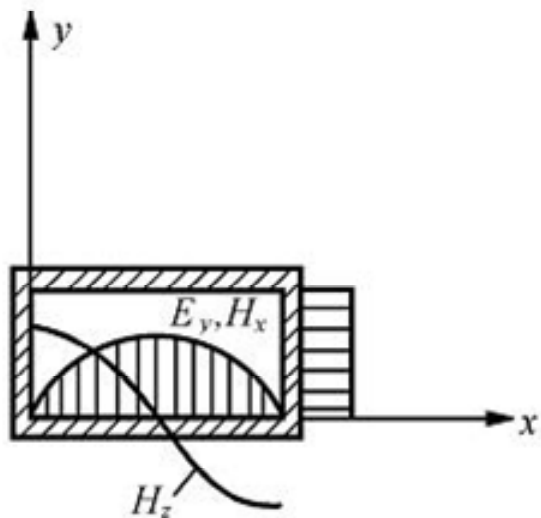
$$\begin{cases} E_y \propto \sin(\pi x/a) \\ H_x \propto \sin(\pi x/a) \\ H_z \propto \cos(\pi x/a) \end{cases}$$

场分布特点:

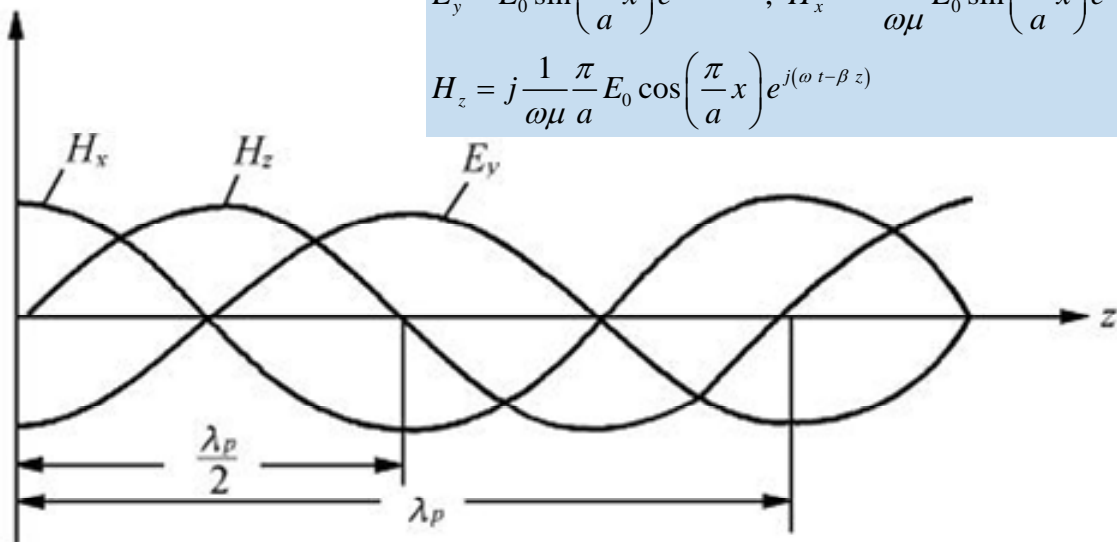
- ✓ 磁力线永远闭合，电力线与导体边界垂直
- ✓ 电力线和磁力线相互正交

$$E_y = E_0 \sin\left(\frac{\pi}{a}x\right)e^{j(\omega t - \beta z)}, \quad H_x = -\frac{\beta}{\omega\mu}E_0 \sin\left(\frac{\pi}{a}x\right)e^{j(\omega t - \beta z)}$$

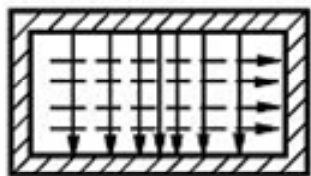
$$H_z = j\frac{1}{\omega\mu} \frac{\pi}{a}E_0 \cos\left(\frac{\pi}{a}x\right)e^{j(\omega t - \beta z)}$$



(a)

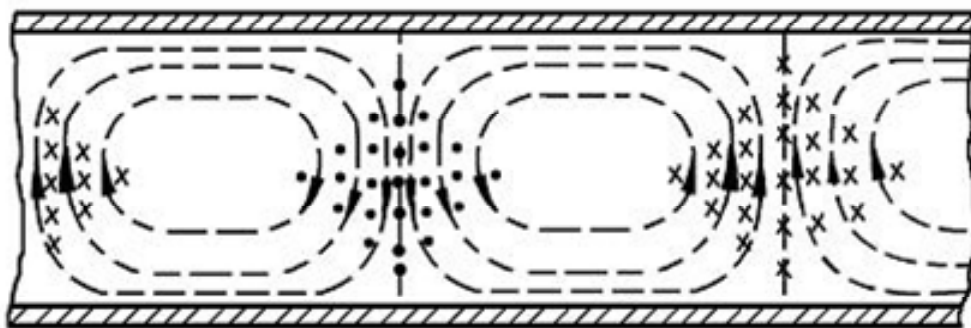


(b)



----- 磁力线
 ————— 电力线

(c)



(d)

矩形波导TE₁₀模场分量的分布规律

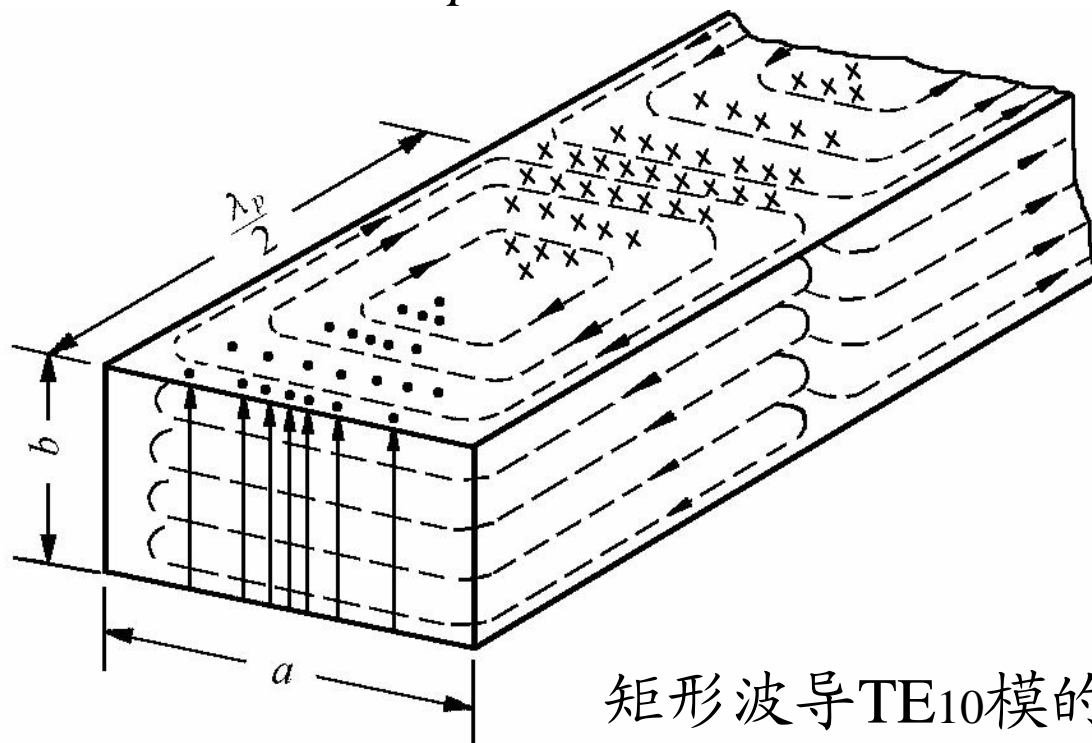
(a) 场分量沿x轴的变化规律; (b) 场分量沿z轴的变化规律;

(c) 矩形波导横截面上的场分布; (d) 矩形波导纵剖面上的场分布.

矩形波导的场结构

► TE₁₀模的场分布图

某一时刻TE₁₀模完整的场分布如图所示，随时间的推移，场分布图以**相速** v_p 沿传输方向移动。

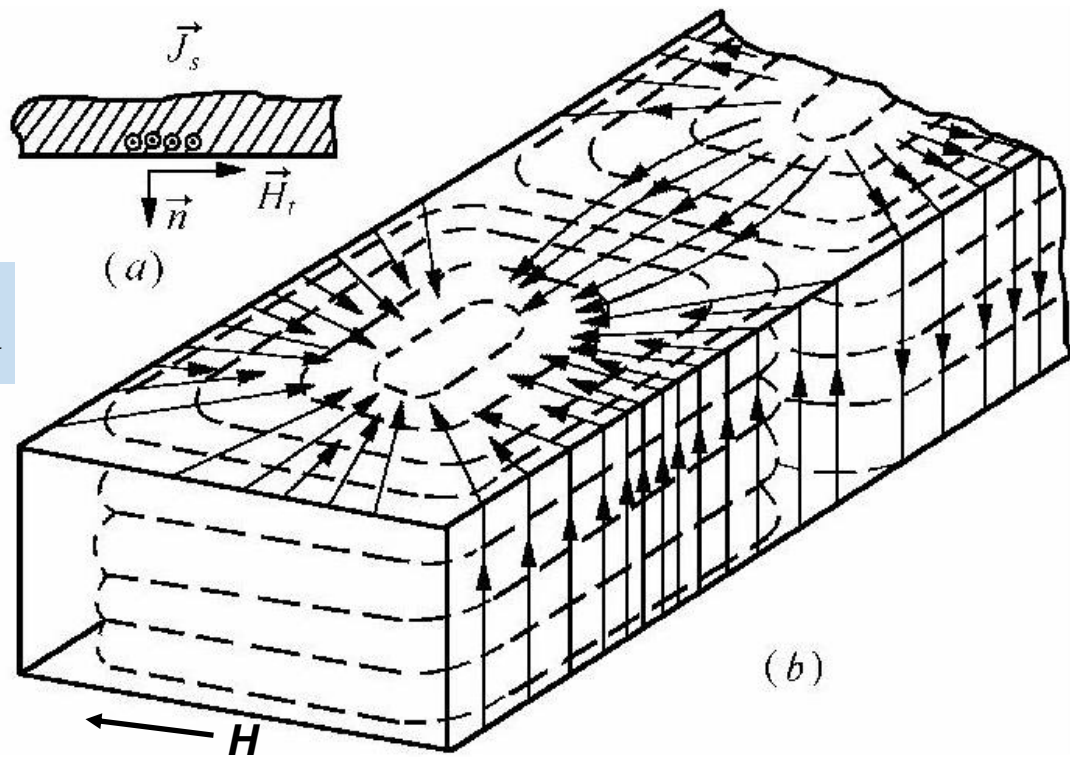


矩形波导TE₁₀模的场分布图

矩形波导的场结构

► TE₁₀模的壁电流分布

当波导内传输电磁波时，波导内壁上将会感应高频电流。这种电流属传导电流，称为壁电流。由于假定波导壁是由理想导体构成，故壁电流只存在于波导的内表面。



$$\vec{J}_S = \vec{n} \times \vec{H}_t$$

矩形波导的场结构

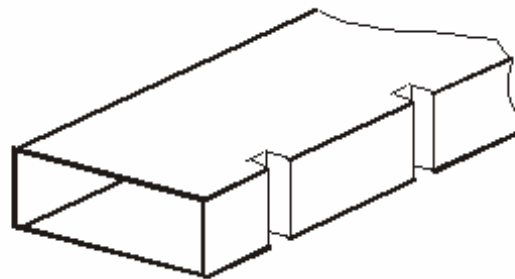
► TE₁₀模的壁电流分布



波导驻波测量线

■ 在波导宽边 $a/2$ 处开一纵向缝隙，配有耦合指示机构（探针、检波器等）组成

■ 开缝处不会切断高频电流，称为“无辐射缝”



在波导中凡是切断电流的都要引起辐射和损耗

裂缝天线一切割电流。

矩形波导作业

1. 教材P135页第3.5题。
2. 今用BJ-32 ($a=72.14\text{mm}$, $b=34.04\text{mm}$) 波导做天线馈线,

① 波导中传输TE₁₀波, 工作波长 $\lambda_0=10\text{cm}$, 计算

$$\lambda_c, \lambda_g, v_g, v_p, Z_w$$

② 若测出波导中相邻波节点之间距离为10.9cm, 求

$$\lambda_g, \lambda_0$$

③ 当工作波长 $\lambda_0=6\text{cm}$ 时, 波导中能够传那些波型?

矩形波导作业

3. 若 $\lambda_0 = 8 \text{ mm}$ 、 3 cm 、 10 cm 如何保证只传输 TE_{10} 模?