6.6 微带线与耦合微带线

6.6.1 微带线

微带线的结构如图 6-48(a)所示,它是由作为地平面的导电金属板,介质基片及导电薄带组成。这种结构可以用平面电路工艺加工,与集成电路工艺兼容。在介质基片选定情况下,只要改变导电薄带的宽度即可改变微带线的特性,而用平面电路工艺控制导带宽度是很容易实现的。这就是微带线在微波集成电路得到广泛应用的原因。

随着数字电路时钟频率的提高,电压脉冲或电流脉冲的频谱的主要分量已进入微波、毫 米波,器件间互连要用微带线的概念进行设计。所以高速数字电路的互连设计也要用微带线 理论进行指导。这是微带线备受电路工作者关注的又一原因。

微带线应用于微波集成电路时器件的接地端与地连接不方便,要通过基片的过孔才能与微带线的地连接。与微带线结构类似的共面波导(見图 6-49),所有导电薄片都在介质基片上表面,其优点是安装集总参数的无源、有源器件方便,无需通过基片的过孔接地。共面波导的缺点是功率容量小,容易激励寄生模,此外,占用基片的面积也比较大。共面波导的特性与微带线相当,分析方法也类似,本节以后仅以微带线为例进行分折。

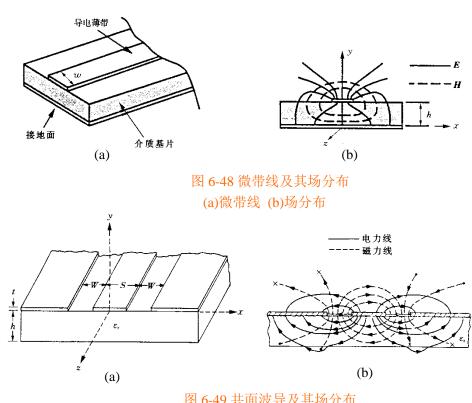


图 6-49 共面波导及其场分布 (a)共面波导 (b)场分布

微带线属于双导体结构,跟平行双导线、同轴线、平行平板波导类似,电磁场主要分布在横截面内,如图 6-48(b)所示。但请注意,由于介质填充的不均匀,微带线与平行双导线、同轴线、平行平板波导仍有差别,微带线传播的电磁波,尽管横向电磁场量是主要的,但纵向场量不为零,即微带线不支持纯 TEM 模,微带线传播的是准 TEM 模。微带线的工程分析都应用准 TEM 模近似。下面我们来分析微带线不支持纯 TEM 模的原因。

参看图图 6-48(b),在微帶线的介质与空气交界面电场切向分量连续,即

$$E_{\mathbf{r}}^{d} = E_{\mathbf{r}}^{a} \tag{6.6.1}$$

上标 d 和 a 分别表示介质和空气中的量。应用麦克斯韦方程

$$\nabla \times \mathbf{H} = j\omega \varepsilon_0 \varepsilon_r \mathbf{E}$$

介质分界面 Ex 分量连续也可表示成

$$(\nabla \times \mathbf{H})_{x}^{d} = \varepsilon_{r} (\nabla \times \mathbf{H})_{x}^{a} \tag{6.6.2}$$

 ϵ_r 为介质的相对介电系数,将式(6.6.2)展开并应用介质和空气分界面磁场法向分量连续条件,当相对磁导率 μ_r 1 时得到

$$\varepsilon_r \left(\frac{\partial H_z}{\partial y}\right)^a - \left(\frac{\partial H_z}{\partial y}\right)^d = (\varepsilon_r - 1)\frac{\partial H_y}{\partial z} \tag{6.6.3}$$

因为 $\epsilon_r \neq 1$, $H_y \neq 0$,所以式(6.6.3)左边为非零量。这只有当 $H_z \neq 0$ 才能满足。所以实际结构的微带线由于介质填充的不均匀,磁场的纵向分量必定存在。同样,从介质与空气交界面磁场的切向分量连续导致 $E_z \neq 0$ 。总之,由于介质与空气交界面导带附近边缘场 E_x 、 H_x 分量的存在使得微带线不可能工作于纯 TEM 模。

所以对微带线的严格分析要在微带线工作于混合模(或非 TEM 模)的前提下进行。基于混合模的分析方法通常叫做全波分析法。在全波分析法中场的纵向分量 E_z 、 H_z 都是存在的。全波分析法虽然严格,但计算复杂。下面对微带线的分析都基于准 TEM 模近似,严格的全波分析,可见本书最后一章。

微带线的特征参数,一是传播常数 k,二是特征阻抗 Z_e 。在准 TEM 近似下,不考虑微带线的色散,即假设微带线的传播常数 k 与频率 ω 呈线性关系

$$k = \omega \sqrt{\mu \varepsilon_e} = \omega \sqrt{\varepsilon_{re} \varepsilon_0 \mu_0} = k_0 \sqrt{\varepsilon_{re}}$$
 (6.6.4)

式中 $\varepsilon_e = \varepsilon_{re} \varepsilon_0$,叫做有效介电常数,而 ε_{re} 就叫做有效相对介电常数。 ε_{re} 的物理意义是: 当微带线等效为平行板波导并为相对介电系数 ε_{re} 的介质填充时,该平行平板波导的相速即 微带线的相速。相速 ν_p 为

$$v_p = \frac{1}{\sqrt{\varepsilon_e \mu_0}} = \frac{1}{\sqrt{\varepsilon_{re} \varepsilon_0 \mu_0}} = \frac{c}{\sqrt{\varepsilon_{re}}}$$
 (6.6.5)

式中 c 为真空中光速,所以准 TEM 模近似下,微带线的相速 ν_p 为与频率无关。波导波长 λ_g 则为

$$\lambda_{g} = \frac{v_{p}}{f} = \frac{c}{\sqrt{\varepsilon_{re}} f} = \frac{\lambda}{\sqrt{\varepsilon_{re}}}$$
 (6.6.6)

λ为自由空间波长。

所以,准 TEM 模近似下,微带线的色散特性归结为求有效相对介电系数 ε_{re} 。按 Wheeler 和 Schneider 最早进行的工作, ε_{re} 可按下式计算

$$\varepsilon_{re} = \frac{\varepsilon_r + 1}{2} + \frac{\varepsilon_r - 1}{2} F(w/h)$$

$$F(w/h) = \begin{cases} (1 + 12h/w)^{-1/2} + 0.04(1 - w/h)^2 & (w/h \le 1) \\ (1 + 12h/w)^{-1/2} & (w/h \ge 1) \end{cases}$$

 ε_r 为基片的相对介电系数。w 是导电薄带宽度,h 则是介质基片厚度。

微带线的另一特征参数,特征阻抗 Z_e 的计算,同样按 Wheeler 和 Schneider 进行的工作,其计算公式为

$$Z_e = \frac{\eta_0}{2\pi\sqrt{\varepsilon_{re}}} \ln\left(\frac{8h}{w} + 0.25\frac{w}{h}\right) \qquad \left(\frac{w}{h} \le 1\right) \tag{6.6.8a}$$

$$\begin{split} Z_e &= \frac{\eta_0}{\sqrt{\varepsilon_{re}}} \left\{ \frac{w}{h} + 1.393 + 0.67 \ln \left(\frac{w}{h} + 1.44 \right) \right\}^{-1} \qquad \left(\frac{w}{h} \ge 1 \right) \\ & \text{ } \\ \vec{\Xi} \Leftrightarrow \eta_0 &= \sqrt{\frac{\mu_0}{\varepsilon_0}} = 120\pi \ \Omega \ \circ \end{split} \tag{6.6.8b}$$

工程应用表明,尽管式(6.6.4)、(6.6.7)与(6.6.8)是近似的,但其精度对工程应用而言还是可以接受的。

微带线具体设计时,设计初始数据是微带线等效阻抗 Z_e 、 ε_{re} 及介质基片相对介电常数 ε_r ,要确定的是微带线相对结构尺寸 w/h,可按下式计算

当
$$Z_e\sqrt{\varepsilon_{re}} \ge 89.91$$
,也就是 $A>1.52$ 时

$$\frac{w}{h} = \frac{8\exp(A)}{\exp(2A) - 2} \tag{6.6.9 a}$$

当 $Z_e\sqrt{arepsilon_{re}}$ <89.91,也就是A<1.52时

$$\frac{w}{h} = \frac{2}{\pi} \left\{ B - 1 - \ln(2B - 1) + \frac{\varepsilon_r - 1}{2\varepsilon_r} \left[\ln(B - 1) + 0.39 - \frac{0.61}{\varepsilon_r} \right] \right\}$$
(6.6.9b)

式中 $A = \frac{Z_e}{60} \left\{ \frac{\varepsilon_r + 1}{2} \right\}^{1/2} + \frac{\varepsilon_r - 1}{\varepsilon_r + 1} \left\{ 0.23 + \frac{0.11}{\varepsilon_r} \right\}$ (6.6.10 a)

$$B = \frac{60\pi^2}{Z_e \sqrt{\varepsilon_r}} \tag{6.6.10b}$$

式(6.6.9)的最大误差不超过1%。

【例 6-5】设微带线 w/h=5,基片 $\varepsilon_r=9.7$, $\mu=\mu_0$,用平行平扳波导公式(2.1.39)与修正公式(6.6.8b)计算其特征阻抗。

解:接近似公式(2.1.39)
$$Z_e \doteq \sqrt{\frac{\mu_0}{\varepsilon_0}} \frac{1}{\sqrt{9.7}} \frac{1}{5} = 24.2\Omega$$

按修正公式(6.6.8b)_计算 Z_e , 先计算 ϵ_{re} :

$$F(w/h) = (1+12h/w)^{-1/2} = (1+12/5)^{-1/2} = 0.542$$

$$\varepsilon_{re} = \frac{\varepsilon_r + 1}{2} + \frac{\varepsilon_r - 1}{2} F(w/h) = 7.71$$

$$Z_e = \frac{377}{\sqrt{7.71}} \{5 + 1.393 + 0.67 \ln(5 + 1.44)\}^{-1} = 17.77\Omega$$

即边缘效应使微带线特征阻抗变小。

【例 6-6】设微带线基片材料的相对介电系数 $\varepsilon_r = 10.2$,厚度 h = 1.27mm,要求等效阻抗为 50Ω ,试决定微带线宽度 w。

解: 将 ε_r = 10.2、 Z_e = 50Ω代入(6.6.10)得到

$$A = \frac{50}{60} \left(\frac{10.2 + 1}{2} \right)^{1/2} + \frac{10.2 - 1}{10.2 + 1} \left(0.23 + \frac{0.11}{10.2} \right) = 2.169 > 1.52$$

根据式 (6.6.9a)
$$\frac{w}{h} = \frac{8\exp(A)}{\exp(2A) - 2} = \frac{8\exp(2.169)}{\exp(2 \times 2.169) - 2} = 0.939$$

所以 $w = 0.939 \times 1.27 = 1.192mm$

微带线在微波集成电路中不仅作为波导传输信号,也可利用开路、短路微带线输入阻抗沿微带线的变换,可制成分布式微带电路元件,见图 6-50。(a)为长度小于\(\lambda/4\) 的开路微带线,

可作电路的电容;(b)为长度小于 λ /4 的短路微带线,作电路的电感;(c)为 λ /4 的开路微带线,作串联谐振电路;(d)为 λ /4 的短路微带线,作并联谐振电路。根据(2.2.31) λ /4 微带线相当于一变压器,可作阻抗变换器,见图 6-50(e)。当负载是纯电阻时,即 $Z_L=R_L$,如果 λ /4 段微带线的设计(主要是宽度 w 的选择),使得 $Z_{c1}=\sqrt{Z_cR_L}$,即 λ /4 段微带线的特征阻抗 Z_{c1} 等于传输特征阻抗 Z_{c} (一般为纯电阻)与负载电阻 R_L 乘积的开方,那末 λ /4 处输入阻抗 $Z_{in}=\frac{Z_{c1}^2}{R_L}=Z_c$,这就是说通过 λ /4 微带线的阻抗变换后,实现了阻抗匹配。

开路、短路微带线的这些性质在微带电路设计中得到广泛应用。

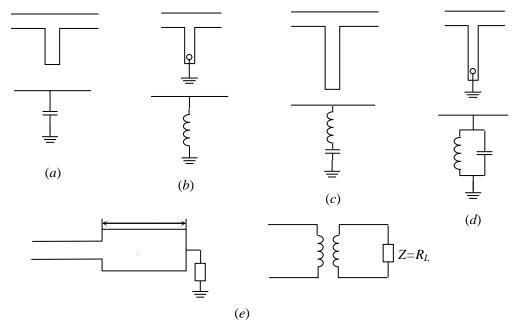


图 6-50 微带电路元件

(a) 长度小于λ/4 的开路微带线

(b) 长度小于λ/4 的短路微带线

(c) \(\lambda/4\) 开路微带线

(d) \(\lambda\)/4 短路微带线

(e) λ/4 变换器

【例 6-7】基于微带线的分布式直流偏置去耦电路示于图 6-51(a),试说明它与图 6-51(b) 所示的集总式直流偏置去耦电路等效。

直流偏置去耦电路其功能对于 DC(直流)是直通,对于交流分量是隔离的。图 6-51(b) 中 C (低频电容量足够大,对低频旁路,而 C 高频对高频分量旁路,因而电源中交变分量不会干扰电路工作。对于高频分量,电感 L 起扼流作用,因而高频分量不会到电源。频率高时,C 高频、L 高频都很小,可用 λ /4 开路微带线、短路微带线代替。30 Ω 低阻抗 λ /4 开路微带线其输入阻抗(容抗)接近零,相当于短路,而 100Ω 较高阻抗微带线其一端已被 λ /4 开路微带线短路,从电路主线看,它相当于 λ /4 短路线,其输入阻抗接近无穷大,因而高频分量不会进入电源。

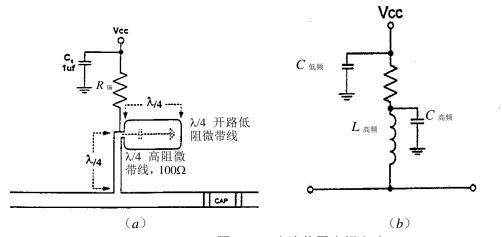


图 6-51 直流偏置去耦电路

(a) 基于微带线的偏置电路 (b) 基于集总元件的偏置电路