第二章 电磁辐射基础

2.1 电磁辐射

磁场矢量 传输方向 电场矢量

时变的电磁场

2.1.1 电磁波基本概念

产生 随时间变化的电场产生磁场,随时间变化的磁场产生电场。

预言了电磁波的存在, 电磁场相互激发, 产生向外传输的空间扰动, 即电磁波。

传播 在真空中电磁波总是以**绝对常数的光速***c* 无损失无限直线传播。

如果不沿直线传播,则两束同光源发出的光的光程发生改变,若正好满足一个相位差,则波峰波谷相互抵消,能量消失,明显假设不成立。要满足同一时刻的光同相位:可以解释折射定律。

特点 ① 电磁波满足线性叠加原理: 相长、相消干涉。 $\vec{E}_{total} = \vec{E}_1 + \vec{E}_2$ 因此可以频率分解

- ② 电磁波传播方向**垂直于**电磁矢量的振动方向,即横波。
- ③ 电磁波不需要借助任何介质就能在空间中传播。
- ④ 在介质中电磁波相位速度可以变快或变慢, 光线可以产生折射现象。

2.1.2 电磁波频率

频率分解 任意电磁扰动都可以表示成**不同角频率\omega 的纯正弦波的合成** $f(t) = \int_0^\infty \alpha(\omega) \sin[\omega t + \phi(\omega)] d\omega$

理解电磁辐射与云、水汽、臭氧、二氧化碳等的相互作用时可以**一次考虑一个频率**,随后再将所有相关频率的结果**进行求和**。

单色辐射 完全由**单一频率**组成的电磁辐射("一种颜色",后文讨论方程若无特殊强调,均为单色辐射)。

宽带辐射 由大范围频率组合构成的辐射。

相干辐射 单色辐射,由单个振荡器或一组完全同步的振荡器产生,即要求相位相同。

非相干辐射 准单色辐射,由一组独立的振荡器产生,它们具有相同频率(准单色),但是彼此不锁相。

2.1.3 电磁辐射偏振状态

概念 相干辐射中,当沿着传输方向进行观察时,<mark>振动电场</mark>具有一种唯一且重复的模式

线偏振 电场可能在一个**固定的平面内**来回振动,像摆锤(a)-(c)。

圆偏振 电场可能围绕传播方向**以顺时针或逆时针螺旋方式**振荡(f)。

例如 $E_x = A_1 \cos \omega t$ $E_v = A_2 \sin \omega t$ 若 $A_1 \neq A_2$,得到椭圆偏振。

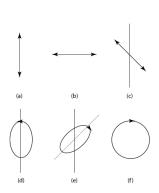
椭圆偏振 可以视为同时包含线偏振和圆偏振这两种情况(d)-(e)。

注意 在非相干辐射中,朝着一种偏振类型的系统性趋势可能或不可能被识别,还必须

指定偏振度。偏振实际中常用 Stokes 矢量。

非偏振光 太阳光属于非偏振光 (热辐射光为非偏振光)

其到达大气, 若经历**瑞利散射**, 则将转变为**线偏振光**。



2.1.4 麦克斯韦方程组

 $\nabla \cdot \overrightarrow{\mathbf{D}} = \rho_{\scriptscriptstyle E}$ 高斯定律

 $\vec{\mathbf{D}}$ 电位移矢量 ρ_F 自由电荷密度 电荷(右边)激发通量

 $\nabla \cdot \overrightarrow{\mathbf{B}} = 0$ 高斯磁定律

B 磁感应强度 磁场无源,通量为零。

法拉第电磁感应定律 $\nabla \times \vec{\mathbf{E}} = -\frac{\partial \vec{\mathbf{B}}}{\partial t}$

Ē 电场强度 时变的磁场产生涡旋电场

麦克斯韦-安培定律 $\nabla \times \vec{\mathbf{H}} = \vec{\mathbf{J}}_F + \frac{\partial \vec{\mathbf{D}}}{\partial t}$

H 磁场强度 **J** 自由电流密度 电流\时变电场产生磁场

 $\frac{\partial \rho_F}{\partial t} + \nabla \cdot \vec{\mathbf{J}}_F = 0$ 连续性方程

随时间变化的电荷与电流通量要平衡

2.1.5 物质方程

在此假设了所考虑的宏观均匀介质电磁特性参数与电磁场无关(即线性介质),与位置无关(即均匀介 假设 **质**),与方向无关(即**各向同性介质**)。

 $\vec{\mathbf{D}} = \varepsilon_0 \vec{\mathbf{E}} + \vec{\mathbf{P}} = \varepsilon_0 (1 + \gamma) \vec{\mathbf{E}}$ 方程

 $arepsilon_0$ 自由空间的介电常数 $ec{\mathbf{P}}$ 电极化强度 χ 电极化率

 $\vec{\mathbf{B}} = \mu_0(\vec{\mathbf{H}} + \vec{\mathbf{M}}) = \mu \vec{\mathbf{H}}$

 μ_0 自由空间的磁导率 $\overline{\mathbf{M}}$ 磁极化强度 μ 磁导率

 $\vec{\mathbf{J}}_{F} = \sigma \vec{\mathbf{E}}$

σ 电导率 即欧姆定律

2.1.6 时谐平面波

2.1.6.1 时谐平面波解

设**复数形式**的时谐平面波如下: $\vec{\mathbf{E}}_c = \vec{\mathbf{E}}_0 \exp(i\vec{\mathbf{k}}\cdot\vec{\mathbf{x}} - i\omega t) = \vec{\mathbf{E}}_0 \exp(-\vec{\mathbf{k}}''\cdot\vec{\mathbf{x}}) \exp[i(\vec{\mathbf{k}}'\cdot\vec{\mathbf{x}} - \omega t)]$ $\vec{\mathbf{H}}_c = \vec{\mathbf{H}}_0 \exp(i\vec{\mathbf{k}}\cdot\vec{\mathbf{x}} - i\omega t) = \vec{\mathbf{H}}_0 \exp(-\vec{\mathbf{k}}''\cdot\vec{\mathbf{x}}) \exp[i(\vec{\mathbf{k}}'\cdot\vec{\mathbf{x}} - \omega t)]$ 条件

其中 $\vec{k} = \vec{k}' + i\vec{k}''$ 为复波矢量、 $\omega = 2\pi\nu$ 为角频率(单位弧度每秒), \vec{x} 为位置矢量,t为时间。

时谐平面波是在空间中传播的最简单的波,复数形式便于数学计算。将其代入麦克斯韦方程组可得:

 $\vec{\mathbf{k}} \cdot \vec{\mathbf{E}}_0 = 0$

 $\vec{k} \perp \vec{E}_0$ 传播方向与电场垂直

 $\vec{\mathbf{k}} \cdot \vec{\mathbf{H}}_0 = 0$

 $\vec{k} \perp \vec{H}_0$ 传播方向与磁场垂直

 $\vec{\mathbf{k}} \times \vec{\mathbf{E}}_0 = \omega \mu \vec{\mathbf{H}}_0$ $\vec{\mathbf{E}}_0 \perp \vec{\mathbf{H}}_0$ 电场与磁场垂直 $\vec{\mathbf{k}} \times \vec{\mathbf{H}}_0 = -\omega \varepsilon \vec{\mathbf{E}}_0$ $|\vec{\mathbf{k}}'| + i |\vec{\mathbf{k}}''| = \omega \sqrt{\varepsilon \mu}$ 假设 $|\vec{\mathbf{k}}'| + i|\vec{\mathbf{k}}''| = \omega\sqrt{\epsilon\mu}$ 假设不吸收 $\vec{\mathbf{K}}'' = 0$,则确定光速为常数 $c = 1/\sqrt{\epsilon_0\mu_0}$

其中复介电常数 $\varepsilon = \varepsilon_0(1+\chi) + i\sigma/\omega$

由此可知,在平面中振动的电场和磁场矢量彼此相互垂直,同时两者又都垂直于波的传输方向。 解释

2.1.6.2 时谐平面波特征

相位速度 真空相位速度: $c \equiv 1/\sqrt{\varepsilon_0\mu_0}$

> 用光速改写: 对于非真空情况 $|\vec{\mathbf{k}}'| + i|\vec{\mathbf{k}}''| = \frac{\omega N}{c}$ 其中**复折射率为** $N \equiv \sqrt{\frac{\epsilon \mu}{\epsilon_0 \mu_0}} = \frac{c}{c'}$, $c' = 1/\sqrt{\epsilon \mu}$ 如果N为实数,那么c' 为介质相位速度 这里体现了复折射率 $N = n_r + in_i$ 的重要性

垂直传输方向面元的**辐射通量密度** $F = \langle \vec{S} \rangle = \frac{1}{2} c \varepsilon_0 E^2$

波印亭矢量 波印亭矢量描述电磁波传输能量的瞬时方向和数值 $\vec{S} = \vec{E} \times \vec{H}$

吸收 电磁辐射衰减规律 $F = F_0 \exp\left(-2\vec{\mathbf{k}}'' \cdot \vec{\mathbf{x}}\right) = F_0 e^{-\beta_a x}$ 吸收系数 $\boldsymbol{\beta}_a$ 定义为 $\boldsymbol{\beta}_a = \frac{4\pi v n_i}{c} = \frac{4\pi n_i}{c}$

吸收系数与折射率虚部成正比,虚部越大,则吸收越强;与波长成反比:如水吸收呈蓝色。

2.1.7 辐射的量子特性

光子能量 光子能量由其频率或波长通过如下关系决定E = hv, 其中v为频率, $h = 6.626 \times 10^{-34} J \cdot s$

一般法则 ① 当计算**大气粒子**(空气分子、气溶胶、云粒子和雨滴)**散射和地表反射**特性时,**辐射波本质**很重要。

② 当考虑**单个原子和分子的辐射吸收和发射**时,包括光化学反应,**辐射量子本质**发挥作用。 爱因斯坦双能级理论:可建立分子吸收辐射方程

③ 对于大气辐射传输计算,这两种类型的相互作用效应都已深深根植于通用的消光和散射系数(截面)。

2.2 电磁波谱

2.2.1 波长与波数

频率 辐射频率ν **总是保持不变**,直至它被吸收,转化成其他形式的能量。

在此假设观察者相对辐射源保持固定距离不动, 否则因为多普勒效应频率会发生偏移。

 $\nu = \frac{\omega}{2\pi}$ 单位为周/秒或赫兹(Hz) $10^{12}Hz = 10^9KHz = 10^6MHz = 10^3GHz = 1THz$

波长 在实际中,通常采用波长λ会比采用频率ν 更为方便。这是因为大气科学关注的频率数值太大

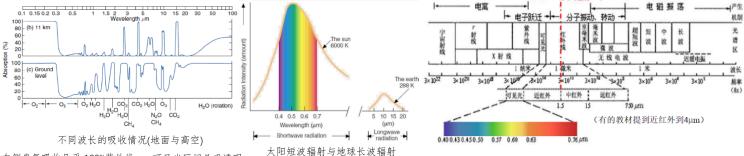
 $c = \lambda v$ 该关系仅适用于真空中的波长,单位为纳米、微米或厘米

波数 有些学者更喜欢用波数 \tilde{v} 来进行描述 $\tilde{v} = \frac{1}{4} = \frac{v}{c}$ 通常单位为<u>厘米分之</u> 常见于分子吸收光谱

2.2.2 谱带

区间	光谱(<i>μm</i>)	太阳比重	特性 (非绝热增温、光化学、遥感)	100 m -				
X射线	$\lambda < 0.01$	0	光 电离 所有成分,被上层大气吸收				HF	— 10 MHz
极端紫外线	$0.01 < \lambda < 0.1$	3×10^{-6}	光电离 O_2 和 N_2 , 90 km 之上被吸收(打出自由电子)	10 m -	无线	电	VHF	— 100 MHz
远紫外线	$0.10 < \lambda < 0.2$	0.01 %	光解离 O_2 , 50 km 之上被吸收(化学键破坏,游离氧)	1m _			UHF	−1 GHz
UV-C	$0.20 < \lambda < 0.28$	0.5 %	光 解离 O_2 和 O_3 ,30~60 km 之间被吸收	10 cm -			a.r.	— 10 GHz
UV-B	$0.28 < \lambda < 0.32$	1.3 %	大部分被平流层 O_3 吸收,引起太阳晒伤	1 cm -		微斑	SHF	
UV-A	$0.32 < \lambda < 0.4$	6.2 %	对人体基本无害,能到达地表	1 mm -			EHF	— 100 GHz
可见光	$0.40 < \lambda < 0.76$	39 %	大部分波长对大气透明	0.1 mm-			远红外	— 1 THz
近红外	$0.76 < \lambda < 4$	52 %	能量最多 部分吸收,主要由水汽贡献		红外	线	热红外	— 10 THz
热红外	$4 < \lambda < 50$	0.9 %	即 地球长波辐射 ,被 H_2O 、 CO_2 、 O_3 等吸收和发射	10 μm -			近红外	– 100 THz
远红外	$0.05 < \lambda < 1$ mm		被水汽吸收	1μm -	可见		12.2271	— 1000 THz
微波	$\lambda > 1 \text{ mm}$		云半透明,利于天气雷达探测其他物体(雨等)	0.1 μm –	紫外组	浅		l

2.2.3 太阳和地球辐射



左侧臭氧吸收几乎 100%紫外线 可见光区间几乎透明 其后吸收选择性强,有窗区,最后热红外吸收极强