介质对光的吸收与密度矩阵

(C) balabalabalalaba

一个是经典宏观的行为,一个是量子力学的语言,这两者如何联系起来呢?我也不是很清楚,但正是因为我不清楚,所以我写下了这篇博客,其目的就是为了探究两者的关系。好消息是这两者一定是有很简单的联系的,我需要将其挖掘出来。

密度矩阵

这里有一堆由相同原子构成的介质,或者是气体,每个原子都会处于不同的状态,换句话说,处于不同状态的原子的个数是不同的,也就是占的比例是不同的,这是我们从单个原子的角度来看的思考方式,如果我们换个角度来思考,将整个气体看成是一个系统,那么我们描述这个系统的状态就可以用概率分布来描述,在量子力学里面这个分布函数就是密度矩阵。知道了密度矩阵,我们就可以求解整个系综的平均值,而经典的宏观行为一般正是对应着微观世界的平均效应,说不定这样我们就可以将密度矩阵与介质对光的吸收联系在一起了。

我们以原子的能级为例引入密度矩阵,设原子能级(能量的本征态)为:

$$|1\rangle, |2\rangle, \ldots, |i\rangle, \ldots$$

每个原子的状态将是上述这些本征态的线性组合,设有 N_k 个原子的状态为 $|\psi_k
angle$,其可以写为:

$$|\psi_k
angle = \sum_i c_k^{(i)}\,|i
angle,$$

那么整个系统对于某一物理量A的系综平均就可以写为:

$$\langle A
angle = rac{1}{N} \sum_k N_k \langle \psi_k \ket{A} \ket{\psi_k} = rac{1}{N} \sum_{i,j,k} N_k c_k^{(j)} \Big(c_k^{(i)} \Big)^* \left\langle i \ket{A} \ket{j}
ight
angle$$

定义密度矩阵的矩阵元为:

$$ho_{ij} = \sum_k rac{N_k}{N} c_k^{(i)} \Big(c_k^{(j)}\Big)^*$$

容易发现 $ho_{ij}=\left(
ho_{ji}
ight)^*$,这说明我们定义的密度矩阵是一个厄米矩阵或者称为厄米算符。那么物理量A的系综平均就可以写为:

$$\left\langle A
ight
angle =\sum_{i,j}
ho_{ji}\left\langle i|A\left|j
ight
angle =\sum_{i,j}\left\langle j|
ho\left|i
ight
angle \left\langle i|A\left|j
ight
angle =\mathrm{Tr}\left[
ho A
ight].$$

我猜我们所需要的密度矩阵的知识就是这些,这使得我们在原子能级与宏观平均量之间搭建了一座桥梁,只要我们知道这个系统的密度矩阵,我们就可以得到这个系统关于任何可观测量的系综平均值。接下来便是寻找反映吸收的物理量。

极化与吸收

经典电动力学中的极化与吸收是联系在一起的,为此我们考虑"加法形式"的本构关系:

$$\mathbf{D} = \varepsilon_0 \mathbf{E} + \mathbf{P} = (\varepsilon_0 + \eta) \mathbf{E} = \varepsilon_0 \varepsilon_r \mathbf{E}$$

我称 η 为极化率,我们设电场的形式为(我们现在考虑简单的线偏振):

$$E = \Re[E_0 e^{i(kr - \omega t)}],$$

其振幅为 E_0 ,其中:

$$k=rac{\omega}{c}n, \ n=n'+in''=\sqrt{1+rac{\eta}{arepsilon_0}}pprox 1+rac{1}{2}rac{\eta}{arepsilon_0},$$

所以,当电场在介质中传播到r=l时,其振幅衰减为:

$$E_l = E_0 e^{(-rac{\eta''\omega}{2arepsilon_0 c}l)}$$

其中 η'' 为 η 的虚部,于是光强就衰减为(光强正比于场强的平方):

$$I_l = I_0 e^{(-\alpha l)},$$

其中 α 为吸收系数, 其定义为:

$$\alpha = \frac{\eta''\omega}{\varepsilon_0 c},$$

我们成功的将极化率与吸收联系在一起了。

系统吸收率与密度矩阵的联系

当我们将极化率与密度矩阵联系在一起的时候,目标就会被实现。我们考虑一束平面线偏振光:

$$E = \Re[E_0 e^{i(kr - \omega t)}],$$

其作用于介质,假设光的偏振和频率特性,导致其选择定则其只在 $|1\rangle$, $|2\rangle$ 两个态上发生跃迁,也就是说原子的电偶极矩 μ 只有 $\mu_{12},\mu_{21}\neq 0$ 。整个系统的电极矩用系综平均可以写为:

$$P=N\left\langle \mu
ight
angle =\mathrm{Tr}[
ho\mu]=N\left(
ho_{12}\mu_{21}+
ho_{21}\mu_{12}
ight),$$

在光与原子的相互作用中,我们一般采用interaction picture。也就是说令:

$$ho_{12}=\sigma_{12}e^{i\omega t}, \
ho_{21}=\sigma_{21}e^{-i\omega t},$$

带入可得:

$$egin{aligned} P &= N\left(\left(\left(\mu_{21}\sigma_{12}
ight)^* + \left(\mu_{21}\sigma_{12}
ight)
ight)\cos\omega t + i\left(\left(\mu_{21}\sigma_{12}
ight) - \left(\mu_{21}\sigma_{12}
ight)^*
ight)\sin\omega t
ight) \ &= 2N\left(\Re\left(\mu_{21}\sigma_{12}
ight)\cos\omega t + \operatorname{Im}\left(\mu_{21}\sigma_{12}
ight)\sin\omega t
ight) \end{aligned}$$

与此同时:

$$P = \mathfrak{R}(\eta E_0 e^{i(kr - \omega t)}) = \eta' E_0 \cos \omega_n t + \eta'' E_0 \sin \omega_n t$$

于是我们得到:

$$\eta''=rac{2N}{E_0}{
m Im}\left(\mu_{21}\sigma_{12}
ight)$$

电场我们用拉比频率表示:

$$E_0=\Omega\hbar/\mu_{21}$$

那么吸收率就可以表示为:

$$lpha=rac{\eta''\omega}{arepsilon_0c}=rac{2N\mu_{21}^2\omega}{\Omega\hbararepsilon_0c}{
m Im}\left(\sigma_{12}
ight)$$

其中我假设了 μ_{21} 为实数(也许可以证明,但我还不会)。那么光强的衰减可以表示为(Beer's law):

$$I_l = I_0 e^{(-lpha l)}.$$

大功告成。