

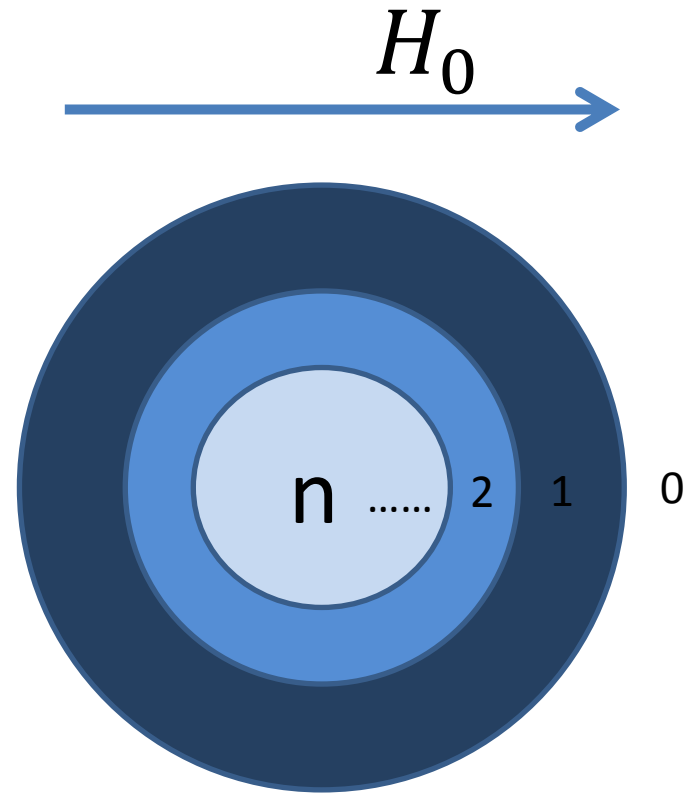
磁标势的转移矩阵方法和一点推广

陈苏迪
09300190043

磁标势的转移矩阵方法

$$\mu(r) = \begin{cases} \mu_0 & r \in (r_1, +\infty) \\ \mu_1 & r \in (r_2, r_1) \\ \dots & \dots \\ \mu_i & r \in (r_{i+1}, r_i) \\ \dots & \dots \\ \mu_n & r \in (0, r_n) \end{cases}$$

在以上体系加上匀强外场 H_0



磁标势的转移矩阵方法

$$\varphi(r, \theta) = \begin{cases} \varphi_0(r, \theta) & r \in (r_1, +\infty) \\ \varphi_1(r, \theta) & r \in (r_2, r_1) \\ \dots & \dots \\ \dots & \dots \\ \varphi_i(r, \theta) & r \in (r_{i+1}, r_i) \\ \dots & \dots \\ \varphi_n(r, \theta) & r \in (0, r_n) \end{cases}$$

$$\text{方程 : } \nabla^2 \varphi_i = 0$$

r_i 处的边界条件:

$$\begin{cases} \varphi_{i-1}(r_i) = \varphi_i(r_i) \\ \mu_{i-1} \frac{\partial \varphi_{i-1}(r)}{\partial r} \Big|_{r=r_i} = \mu_i \frac{\partial \varphi_i(r)}{\partial r} \Big|_{r=r_i} \end{cases}$$

无穷远处边界条件:

$$\varphi_0(r) \approx -H_0 r \cos \theta$$

原点处边界条件:

$$\varphi_n(0) \text{有限}$$

磁标势的转移矩阵方法

由于外场均匀，因此取试解

$$\varphi_i(r, \theta) = (A_i r + B_i / r^2) \cos \theta$$

代入边界条件，得到

$$A_0 = -H_0$$

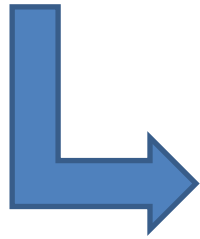
$$B_n = 0$$

$$\begin{pmatrix} r_i & \frac{1}{r_i^2} \\ \mu_{i-1} & \frac{-2\mu_{i-1}}{r_i^3} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} A_{i-1} \\ B_{i-1} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} r_i & \frac{1}{r_i^2} \\ \mu_i & \frac{-2\mu_i}{r_i^3} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} A_i \\ B_i \end{pmatrix} \Rightarrow \begin{pmatrix} A_{i-1} \\ B_{i-1} \end{pmatrix} = T_{i-1,i} \begin{pmatrix} A_i \\ B_i \end{pmatrix}$$

磁标势的转移矩阵方法

$$T_{i,i-1} = \begin{pmatrix} \frac{\mu_{i-1}}{3\mu_i} + \frac{2}{3} & \frac{2}{3R_i^3} - \frac{2\mu_{i-1}}{3R_i^3\mu_i} \\ \frac{R_i^3}{3} - \frac{R_i^3\mu_{i-1}}{3\mu_i} & \frac{2\mu_{i-1}}{3\mu_i} + \frac{1}{3} \end{pmatrix}$$

$$\begin{pmatrix} A_0 \\ B_0 \end{pmatrix} = T_{0,1} T_{1,2} \dots T_{n-1,n} \begin{pmatrix} A_n \\ B_n \end{pmatrix} = T \begin{pmatrix} A_n \\ B_n \end{pmatrix}$$



$$A_0 = -H_0$$

$$B_0 = \frac{-T_{21}H_0}{T_{11}}$$

$$A_n = \frac{-H_0}{T_{11}}$$

$$B_n = 0$$

磁标势的转移矩阵方法

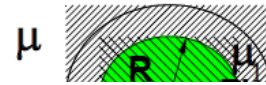
整理下面的问题写成 Note（供学有余力的同学选作）：

- (1) 根据上课的提示，建立多重球壳结构的磁标势解法的转移矩阵方法；
- (2) 求解下图所示的问题-半径为 R 的磁介质球（磁导率为 μ_2 ）外面包一层另外的磁介

质（磁导率为 μ_1 ），总的双层球的半径为 R' ，将这样一个体系放置于第三种磁介质

（磁导率为 μ ）中，施加均匀磁场，问体系的有效偶极子大小等于多少？调整 μ 的大小，问什么条件

下体系的有效偶极矩消失？



$$m = -4\pi H_0 \frac{R'^3(\mu - \mu_1)(\mu_2 + 2\mu_1) + R^3(2\mu_1 + \mu)(\mu_1 - \mu_2)}{(\mu_1 + 2\mu)(\mu_2 + 2\mu_1) + 2\frac{R^3}{R'^3}(\mu - \mu_1)(\mu_1 - \mu_2)}$$

其余各量均为常数，要使等效偶极矩消失，须有

$$\mu = \mu_1 - \frac{3R^3\mu_1(\mu_1 - \mu_2)}{R'^3(\mu_2 + 2\mu_1) + R^3(\mu_1 - \mu_2)}$$

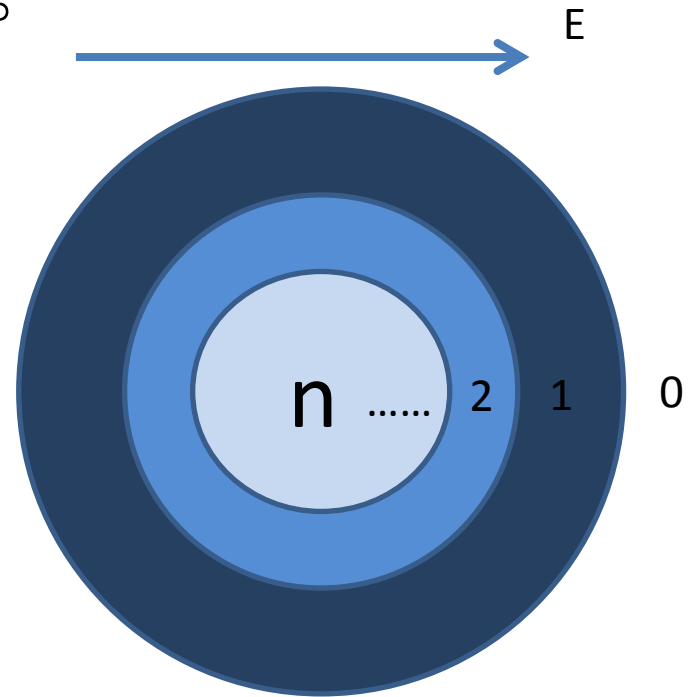
转移矩阵的推广

- 静磁
- 静电
- 旋转对称的球坐标
- 二维（ z 方向平移不变）的柱坐标
- 一维量子力学

二维柱坐标

计算一个静电场问题。考虑z方向上的无限长介质柱置于匀强电场E中。

$$\epsilon(\rho) = \begin{cases} \epsilon_0 & \rho \in (\rho_1, +\infty) \\ \epsilon_1 & \rho \in (\rho_2, \rho_1) \\ \dots & \dots \\ \dots & \dots \\ \epsilon_i & \rho \in (\rho_{i+1}, \rho_i) \\ \dots & \dots \\ \epsilon_n & x \in (0, \rho_n) \end{cases}$$



二维柱坐标

电势

$$\varphi(\rho, \theta) = \begin{cases} \varphi_0(\rho, \theta) & \rho \in (\rho_1, +\infty) \\ \varphi_1(\rho, \theta) & \rho \in (\rho_2, \rho_1) \\ \dots & \dots \\ \dots & \dots \\ \varphi_i(\rho, \theta) & \rho \in (\rho_{i+1}, \rho_i) \\ \dots & \dots \\ \varphi_n(\rho, \theta) & \rho \in (0, \rho_n) \end{cases} \quad \varphi_i(\rho, \theta) = (A_i \rho + B_i / \rho) \cos \theta$$

$\rho \rightarrow +\infty$ 时 $\varphi_0(\rho) \approx -E_0 \rho \cos \theta$

$\rho = 0$ 时 $\varphi_n(\rho)$ 有限

ρ_i 处的边界条件为

$$\begin{cases} \varphi_{i-1}(\rho_i) = \varphi_i(\rho_i) \\ \epsilon_{i-1} \frac{\partial \varphi_{i-1}(\rho)}{\partial \rho} \Big|_{\rho=\rho_i} = \epsilon_i \frac{\partial \varphi_i(\rho)}{\partial \rho} \Big|_{\rho=\rho_i} \end{cases}$$

二维柱坐标

代入边界条件得到：

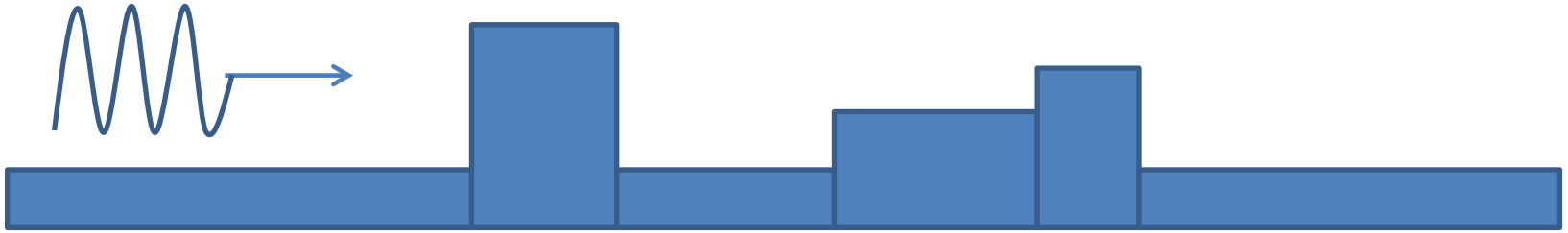
$$B_n = 0, A_0 = -E_0$$

$$\begin{pmatrix} A_{i-1} \\ B_{i-1} \end{pmatrix} = T_{i-1,i} \begin{pmatrix} A_i \\ B_i \end{pmatrix} \quad T_{i-1,i} = \begin{pmatrix} \frac{\epsilon_i}{2\epsilon_{i-1}} + \frac{1}{2} & \frac{\epsilon_{i-1} - \epsilon_i}{2\rho_i^2 \epsilon_{i-1}} \\ \frac{(\epsilon_{i-1} - \epsilon_i)\rho_i^2}{2\epsilon_{i-1}} & \frac{\epsilon_i}{2\epsilon_{i-1}} + \frac{1}{2} \end{pmatrix}$$

$$\text{故} \quad \begin{pmatrix} A_0 \\ B_0 \end{pmatrix} = T_{0,1} T_{1,2} \dots T_{n-1,n} \begin{pmatrix} A_n \\ B_n \end{pmatrix} \quad \text{令} T_{0,1} T_{1,2} \dots T_{n-1,n} = T$$

$$\text{可以解得} \quad A_n = -\frac{E_0}{T_{11}} \quad B_0 = -\frac{E_0 T_{21}}{T_{11}}$$

一维阶梯状势场对粒子的散射



考虑势场

$$V(x) = \begin{cases} V_0 & x \in (-\infty, x_1) \\ V_1 & x \in (x_1, x_2) \\ \dots & \dots \\ \dots & \dots \\ V_i & x \in (x_i, x_{i+1}) \\ \dots & \dots \\ V_n & x \in (x_n, +\infty) \end{cases}$$

定态波函数可取为

$$\psi = \begin{cases} \psi_0(x) & x \in (-\infty, x_1) \\ \psi_1(x) & x \in (x_1, x_2) \\ \dots & \dots \\ \dots & \dots \\ \psi_i(x) & x \in (x_i, x_{i+1}) \\ \dots & \dots \\ \psi_n(x) & x \in (x_n, +\infty) \end{cases}$$

一维阶梯状势场对粒子的散射

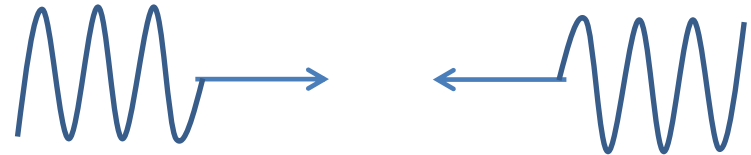
ψ_i 满足薛定谔方程

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2 \psi_i}{dx^2} + V_i \psi_i = E \psi_i$$

在 x_i 处的边界条件为

$$\begin{cases} \psi_{i-1}(x_i) = \psi_i(x_i) \\ \left. \frac{\partial \psi_{i-1}(x)}{\partial x} \right|_{x=x_i} = \left. \frac{\partial \psi_i(x)}{\partial x} \right|_{x=x_i} \end{cases}$$

取试解



$$\psi_i = A_i e^{i\sqrt{\frac{2m}{\hbar^2}(E-V_i)} x} + B_i e^{-i\sqrt{\frac{2m}{\hbar^2}(E-V_i)} x}$$

一维阶梯状势场对粒子的散射

$$\text{令 } k_i = \sqrt{\frac{2m}{\hbar^2} (E - V_i)} \quad \text{试解代入边条可得}$$

$$\begin{aligned} \begin{pmatrix} 1 & 1 \\ k_{i-1} & -k_{i-1} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} e^{ik_{i-1}} & 0 \\ 0 & e^{-ik_{i-1}} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} A_{i-1} \\ B_{i-1} \end{pmatrix} \\ = \begin{pmatrix} 1 & 1 \\ k_i & -k_i \end{pmatrix} \begin{pmatrix} e^{ik_i} & 0 \\ 0 & e^{-ik_i} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} A_i \\ B_i \end{pmatrix} \end{aligned}$$

即

$$\begin{pmatrix} A_i \\ B_i \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} e^{-ik_i} & 0 \\ 0 & e^{+ik_i} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \frac{1}{2} + \frac{k_{i-1}}{2k_i} & \frac{1}{2} - \frac{k_{i-1}}{2k_i} \\ \frac{1}{2} - \frac{k_{i-1}}{2k_i} & \frac{1}{2} + \frac{k_{i-1}}{2k_i} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} e^{ik_{i-1}} & 0 \\ 0 & e^{-ik_{i-1}} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} A_{i-1} \\ B_{i-1} \end{pmatrix}$$

一维阶梯状势场对粒子的散射

令

$$T_{i,i-1} = \begin{pmatrix} \frac{1}{2} + \frac{k_{i-1}}{2k_i} & \frac{1}{2} - \frac{k_{i-1}}{2k_i} \\ \frac{1}{2} - \frac{k_{i-1}}{2k_i} & \frac{1}{2} + \frac{k_{i-1}}{2k_i} \end{pmatrix} \quad \varphi_i = \begin{pmatrix} e^{ik_i} & 0 \\ 0 & e^{-ik_i} \end{pmatrix}$$

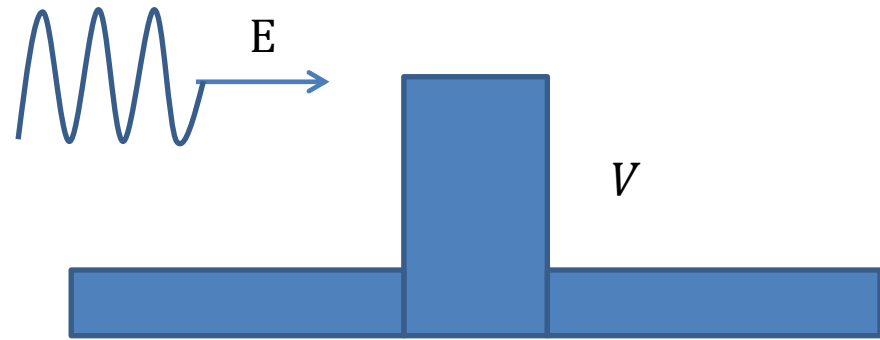
$$\begin{aligned} \begin{pmatrix} A_i \\ B_i \end{pmatrix} &= \varphi_i^* T_{i,i-1} \varphi_{i-1} \begin{pmatrix} A_{i-1} \\ B_{i-1} \end{pmatrix} \\ &= \varphi_i^* T_{i,i-1} \varphi_{i-1} \varphi_{i-1}^* T_{i-1,i-2} \varphi_{i-2} \begin{pmatrix} A_{i-2} \\ B_{i-2} \end{pmatrix} \\ &= \varphi_i^* T_{i,i-1} T_{i-1,i-2} \dots T_{1,0} \varphi_0 \begin{pmatrix} A_0 \\ B_0 \end{pmatrix} \end{aligned}$$

$$\begin{pmatrix} A_n \\ B_n \end{pmatrix} = \varphi_n^* \mathbb{T} \varphi_0 \begin{pmatrix} A_0 \\ B_0 \end{pmatrix} \quad \text{其中 } \mathbb{T} = T_{n,n-1} T_{n-1,n-2} \dots T_{1,0}$$

单重方势垒

某粒子能量为 E ，从无穷远处飞向一方势垒，求其反射、透射概率。

$$V(x) = \begin{cases} 0 & x \in (-\infty, 0) \\ V & x \in (0, a) \\ 0 & x \in (a, +\infty) \end{cases}$$



此时

$$k_0 = k_2 = \sqrt{\frac{2mE}{\hbar^2}}$$
$$k_1 = \sqrt{\frac{2m}{\hbar^2}(E - V)}$$

$A_0 e^{-i\sqrt{\frac{2mE}{\hbar^2}}x}$ 代表了从 $-\infty$ 射向势垒的粒子，因此令 $A_0 = 1$

$B_2 e^{-i\sqrt{\frac{2mE}{\hbar^2}}x}$ 代表了从 $+\infty$ 射向势垒的粒子，因此令 $B_2 = 0$

单重方势垒

$$\begin{pmatrix} A_2 \\ 0 \end{pmatrix} = \varphi_2^* \top \varphi_0 \begin{pmatrix} 1 \\ B_0 \end{pmatrix}$$

可以解出，当 $E > V$ 时，

$$|A_2|^2 = \frac{4k_0^2 k_1^2}{(k_0^2 - k_1^2)^2 \sin^2(ak_1) + 4k_0^2 k_1^2}$$
$$|B_0|^2 = \frac{(k_0^2 - k_1^2)^2 \sin^2(ak_1)}{(k_0^2 - k_1^2)^2 \sin^2(ak_1) + 4k_0^2 k_1^2}$$

以上两式表明，粒子通过势垒的概率是 $|A_2|^2$ ，被势垒反射的概率是 $|B_0|^2$

当 $E < V$ 时，令 $k_1' = \sqrt{\frac{2m}{\hbar^2}(V - E)}$ ，可以解出：

$$|A_2|^2 = \frac{4k_0^2 k_1'^2}{(k_0^2 + k_1'^2)^2 \sinh^2(ak_1) + 4k_0^2 k_1'^2}$$
$$|B_0|^2 = \frac{(k_0^2 + k_1'^2)^2 \sinh^2(ak_1)}{(k_0^2 + k_1'^2)^2 \sinh^2(ak_1) + 4k_0^2 k_1'^2}$$

谢谢！