

计算物理学 (A) 第一次大作业 第 4 题

截止日期：4 月 23 日

1 数值求解 Lippmann-Schwinger 方程

Lippmann-Schwinger 方程的形式为（见 Sakurai 书 [2]P390）

$$|\psi^{(+)}\rangle = |\mathbf{k}\rangle + \frac{1}{E_0 - H_0 + i\hbar\epsilon} V |\psi^{(+)}\rangle \quad (1)$$

它与薛定谔方程等价，但更适合用来处理散射问题。式1中 $H_0 = \hat{p}^2/2m$ 是自由粒子的哈密顿量， $|\mathbf{k}\rangle$ 和 E_0 分别是 H_0 的本征态和相应的本征值， V 为散射势， ϵ 是为了防止发散而引入的小量。散射微分截面可以表达为

$$\frac{d\sigma}{d\Omega} \sim |\langle \mathbf{k}' | V | \psi^{(+)} \rangle|^2 \quad (2)$$

它的物理意义是初始动量为 \mathbf{k} 的平面波散射到 \mathbf{k}' 方向的概率。我们也可以用 T 算符来表示微分截面， T 算符可以由如下式子来定义

$$T|\mathbf{k}\rangle = V |\psi^{(+)}\rangle \quad (3)$$

Lippmann-Schwinger 方程1由此可以写成关于 T 的算符方程

$$T = V + V \frac{1}{E_0 - H_0 + i\hbar\epsilon} T \quad (4)$$

散射微分截面正比于 T 矩阵元的模方

$$\frac{d\sigma}{d\Omega} \sim |\langle \mathbf{k}' | T | \mathbf{k} \rangle|^2 \quad (5)$$

其矩阵元满足方程（以下均令 $\hbar = 1$ ）

$$\langle \mathbf{k}' | T | \mathbf{k} \rangle = \langle \mathbf{k}' | V | \mathbf{k} \rangle + \int d^3p \frac{\langle \mathbf{k}' | V | \mathbf{p} \rangle \langle \mathbf{p} | T | \mathbf{k} \rangle}{E_0 - p^2/2m + i\epsilon} \quad (6)$$

如果势函数 V 具有球对称性, 可以将平面波用球面波展开。球面波在动量空间和坐标空间的形式为

$$\begin{aligned}\langle \mathbf{k} | E, l, m \rangle &= \frac{\hbar}{\sqrt{mk}} \delta \left(E - \frac{\hbar^2 k^2}{2m} \right) Y_l^m(\hat{\mathbf{k}}) \\ \langle \mathbf{x} | E, l, m \rangle &= \frac{i^l}{\hbar} \sqrt{\frac{2mk}{\pi}} j_l(kr) Y_l^m(\hat{\mathbf{r}})\end{aligned}\quad (7)$$

对于低能散射, S 波 (即 $|E, 0, 0\rangle$ 态) 占主要贡献。下面我们来计算 S 波的散射振幅, 式6中只取 $|\mathbf{k}'\rangle$ 的 S 波分量, 得到 (为了书写简便, 用 $|E\rangle$ 代替 $|E, 0, 0\rangle$)

$$\langle E' | T | \mathbf{k} \rangle = \langle E' | T | E_0 \rangle = \langle E' | V | E_0 \rangle + \int_0^\infty dE'' \frac{\langle E' | V | E'' \rangle \langle E'' | T | E_0 \rangle}{E_0 - E'' + i\varepsilon} \quad (8)$$

对于其中的积分式可做如下处理

$$\begin{aligned}\langle E' | T | E_0 \rangle &= \langle E' | V | E_0 \rangle + \mathcal{P} \int_0^\infty dE'' \frac{\langle E' | V | E'' \rangle \langle E'' | T | E_0 \rangle}{E_0 - E''} \\ &\quad - i\pi \langle E' | V | E_0 \rangle \langle E_0 | T | E_0 \rangle\end{aligned}\quad (9)$$

利用高斯求积将积分化为求和, 得到

$$\begin{aligned}\langle E' | T | E_0 \rangle &= \langle E' | V | E_0 \rangle + \sum_{j=1}^N w_j \frac{\langle E' | V | E_j \rangle \langle E_j | T | E_0 \rangle}{E_0 - E_j} \\ &\quad - i\pi \langle E' | V | E_0 \rangle \langle E_0 | T | E_0 \rangle\end{aligned}\quad (10)$$

令 $E_{N+1} = E_0$, 让 E' 依次取 E_1, E_2, \dots, E_{N+1} 可以将式10写成 $N+1$ 个线性方程组。我们可以把方程组写成矩阵方程的形式, 即形如 $Ax = b$ 。为了达到这一目的, 引入矢量 D , 它的定义为

$$D_j = \begin{cases} \frac{w_j}{E_0 - E_j} & \text{for } j = 1, N \\ -i\pi & \text{for } j = N+1 \end{cases} \quad (11)$$

用 T_{ij} 和 V_{ij} 表示算符 T, V 在 S 波基矢下矩阵元, 即

$$T_{ij} = \langle E_i | T | E_j \rangle, \quad V_{ij} = \langle E_i | V | E_j \rangle \quad (12)$$

并由此定义 $[T]$ 矢量和 $[V]$ 矢量 ($N_1 \equiv N+1$)

$$[T] = \begin{pmatrix} T_{1,N_1} \\ T_{2,N_1} \\ \vdots \\ T_{N_1,N_1} \end{pmatrix} \quad [V] = \begin{pmatrix} V_{1,N_1} \\ V_{2,N_1} \\ \vdots \\ V_{N_1,N_1} \end{pmatrix} \quad (13)$$

于是方程10可以写成

$$F[T] = [V] \quad F_{ij} = \delta_{ij} - D_j V_{ij} \quad (14)$$

只需要将感兴趣的势函数在 S 波下展开, 即可通过式14求出 $[T]$ 矢量, S 波的散射振幅正比于

$$\langle E_0 | T | E_0 \rangle = T_{N_1, N_1} \quad (15)$$

做为练习, 我们来求"delta shell" 势的 S 波散射截面, "delta shell" 势形如

$$V(r) = \gamma \delta(r - a) \quad (16)$$

其中 $r = |\mathbf{x}|$, 势能函数具有球对称性, 在 S 波下的矩阵元为

$$V_{ij} = 4\gamma \frac{\sin k_i a \sin k_j a}{\sqrt{k_i k_j}} = 4\gamma \frac{\sin \sqrt{E_i} a \sin \sqrt{E_j} a}{(E_i E_j)^{1/4}} \quad (17)$$

为了方便计算, 令 $2m = 1$, 则 $E = k^2$. 试求:

1. 编写程序, 求解矩阵方程14.
2. 改变 k_0 的值, 画出 $|\langle E_0 | T | E_0 \rangle|^2$ 随 k_0 变化的曲线, 判断在哪些地方发生了共振。
3. "delta shell" 势的 S 波散射具有解析结果 [1]

$$e^{2i\delta_0} = \frac{1 + \frac{2m\gamma}{\hbar^2 k} e^{-ika} \sin ka}{1 + \frac{2m\gamma}{\hbar^2 k} e^{ika} \sin ka} \quad (18)$$

其中 δ_0 是 S 波散射的相移, 与 T 矩阵元的关系为

$$-\pi \langle E_0 | T | E_0 \rangle = e^{i\delta_0} \sin \delta_0 \quad (19)$$

用解析结果画出 $|\sin \delta_0|^2$ 随 k 变化的曲线, 判断在哪些地方发生了共振。

4. 当 γ 很大时, 共振点约为 $ka = n\pi$, 验证这一结果。

参考文献

- [1] Hitoshi Murayama. 221b lecture notes scattering theory iii. <http://hitoshi.berkeley.edu/221B-S02/3.pdf>.
- [2] Jun John Sakurai and Eugene D Commins. Modern quantum mechanics, revised edition, 1995.