组会

题目 2

薄纪铮

2023.2.21



1/12

• 两个粒子发生弹性散射, 质心的波矢量大小为 k, 并给定了微分截面 (弹性) 的具体形式:

$$\frac{d\sigma}{d\Omega}(\theta) = \frac{1}{k^2} \mathrm{e}^{-2(1-\cos\theta)}$$

• 微分截面随 k, θ 变化的情况? (画图)



薄纪钟 題目 2 2023.2.21 2/12

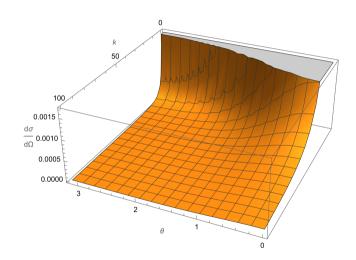


图 1: 微分截面和 k,θ 之间的关系



• 推出有限范围的势的情况下对散射波有贡献的分波数?(形式上,不代入具体数字)

< □ > < 圖 > < 置 > < 置 > ■ り < で

- 注意到 I 越大的分波,角动量越大,受到势的影响越小。所以不妨记势的有效作用半径为 a,当入射粒子的角动量 $L > p \cdot a$,粒子的轨道和散射中心的距离将大于 a,则不产生散射。
- 利用 $p = \hbar k$ 和 $L^2 = I(I+1)\hbar^2$ 。取近似 $L \propto I\hbar$,代入 L > pa 得到 I > ka,这表明微分 截面对 I 的求和只需算至 ka,即:

$$l \le ka$$

对应的分波需要计算。



- 散射振幅 (scattering amplitude) $|f_E(\theta)|$?
- 由 $\frac{d\sigma}{d\Omega} = |f_E|^2$,以及这里的 $\frac{d\sigma}{d\Omega}(\theta) = \frac{1}{k^2}e^{-2(1-\cos\theta)}$,可以得出

$$|f_E(\theta)| = \frac{e^{-(1-\cos\theta)}}{k} = \frac{e^{\cos\theta-1}}{k}$$



- 向前散射的散射振幅 $f_E(0)$?(已知 $\sigma_{tot} = \frac{4\pi}{k} Im f_E(0) = \frac{4\pi}{k^2}$)
- 得出 $Imf_E(0) = \frac{1}{k}$
- 结合 $|f_E(0)| = \frac{1}{k}$, 得出 $f_E(0) = \frac{i}{k}$



- 若散射振幅具有一个常数相位,则 $f_E(\theta)$?
- 在问题 4 里面的散射振幅是一个纯虚数,所以相位取 $\pi/2$
- 得出 $f = |f|e^{i\pi/2} = \frac{e^{\cos\theta 1}}{k}e^{i\pi/2}$



 薄纪钟
 題目 2
 2023.2.21
 8/12

- 该过程总的弹性截面?
- $\sigma_{el} = \int d\Omega \frac{d\sigma}{d\Omega} = 2\pi \int_{-1}^{1} d(\cos\theta) \frac{d\sigma}{d\Omega}(\theta) = 2\pi \int_{-1}^{1} d(\cos\theta) \frac{1}{k^2} e^{-2(1-\cos\theta)} = \frac{2\pi(1-e^{-2})}{k^2}$
- 为什么和 σ_{tot} 不同? 因为有一部分被吸收了。



• 为什么该过程相移 $\delta_l(k)$ 是复数 (Complex)? 因为有吸收。

◆ロト ◆個ト ◆差ト ◆差ト を めるの

10 / 12

- 计算出该过程的 /= 0 分波的相移?
- $f_E(\theta) = |f_E| \times phase = \frac{e^{\cos\theta 1}}{k} e^{i\pi/2} = \sum_{l=0}^{\infty} (2l+1) P_l(\cos\theta) \frac{\eta_l e^{2i\delta_l} 1}{2ik}$
- 两边乘 $P_0(\cos\theta)$ 并对 $\cos\theta$ 从-1 到 1 积分得到 $\eta_0 e^{2i\delta_0} = e^{-2}$
- 容易有: 相移 $\delta_0 = i$ 为虚数



薄纪钟 題目 2 2023.2.21 11/12

Thank you!