

势垒贯穿中 $U_0 = E$ 时的透射系数研究

——也从一道势垒习题的问题谈起

刘 明

(湖北教育学院 物理与电子信息系, 湖北 武汉 430060)

摘要: 推导出了势垒贯穿问题中当 $U_0 = E$ 时的透射系数表达式, 并利用该公式圆满解释了《大学物理》刊出的一篇题为《从一道习题看量子力学中的势垒》文章中提出的问题。

关键词: 势垒贯穿; 透射系数; 量子力学

中图分类号: O 413.1

文献标识码: A

文章编号: 1000-0712(2005)05-0034-03

1 问题的提出

《大学物理》刊出过一篇题为《从一道习题看量子力学中的势垒》的文章^[1], 该文讨论了在目前国内很流行的一本量子力学习题集中的一个问题: 计算质量 $m = 5 \text{ g}$, 以速度 $v = 10 \text{ cm} \cdot \text{s}^{-1}$ 向一刚性障碍物(高 $H = 5 \text{ cm}$, 宽 $W = 1 \text{ cm}$)运动的子弹的透射概率。习题书上是这样解答的:

如果把障碍物的宽度看成势垒的厚度, 子弹透射看成是越过障碍物所设置的重力势垒, 则透射概率为

$$T \approx \exp \left\{ -\frac{2}{\hbar} \sqrt{2m \left(mgH - \frac{1}{2}mv^2 \right)} W \right\} = \exp \left\{ -\frac{2mW}{\hbar} \sqrt{2gH - v^2} \right\} \quad (1)$$

其中

$$\frac{2mW}{\hbar} \sqrt{2gH - v^2} = 0.9 \times 10^{30}$$

即

$$T = e^{-0.9 \times 10^{30}} \approx 0$$

文献[1]的作者对此提出了质疑, 他选择了一个特殊的情况, 即令子弹的速度恰好等于 $\sqrt{2gH}$ (并估计了一下数量级: $\sqrt{2gH} = \sqrt{2 \times 9.8 \times 10^2 \times 5} \text{ cm} \cdot \text{s}^{-1} \approx 100 \text{ cm} \cdot \text{s}^{-1}$), 再代入到前面的透射概率表达式中, 发现透射率 T 可以接近 1, 这显然不合常理。文献[1]认为问题出在势垒不应是重力势垒, 而应是刚体对它的阻力势垒上。笔者原先认为这一分析有道理, 但经过深入分析后发现, 文献[1]实际上是利用式(1)讨论 $U_0 = E$ 情况下的透射系数问题。按照这个

思路, 如果换成微观粒子(如电子), 在 $U_0 = E$ 的情况下, 利用式(1)同样也会出现 T 接近于 1 的不合常理的结果, 难道微观粒子(如电子)也不适于用量子力学方法求解? 于是笔者查阅了相关文献和教材, 对透射概率公式的由来进行了分析, 发现该公式出自于势垒贯穿问题中 $U_0 > E$ 的情况(没有等号)^[2,3], 此时透射系数为 $D = D_0 e^{-\frac{2}{\hbar} \sqrt{2\mu(U_0 - E)}a}$, 其中 D_0 是常数, 接近于 1, a 是势垒宽度, U_0 是粒子在力场中的势能, E 是电子的能量。而使子弹的速度恰好等于 $\sqrt{2gH}$, 相当于取 $U_0 = E$, 这显然是把 $U_0 = E$ 的情况直接套用到 $U_0 > E$ 的公式中去了, 这是不合适的。笔者认为文献[1]之所以推出不合常理的结论, 问题的真正原因就在于此。一般教材上大多都讨论了 $U_0 > E$ 和 $U_0 < E$ 的情况, 而没有就 $U_0 = E$ 的情况作专门讨论。本文就从势垒贯穿问题的定态薛定谔方程出发, 讨论 $U_0 = E$ 时的透射系数 D_0 。

2 $U_0 = E$ 时透射系数公式的导出

一维方势垒粒子的波函数 ψ 所满足的定态薛定谔方程为:

$$\begin{cases} \frac{d^2 \psi}{dx^2} + \frac{2\mu}{\hbar^2} E \psi = 0 & (x < 0, x > a) \quad (2) \\ \frac{d^2 \psi}{dx^2} + \frac{2\mu}{\hbar^2} (E - U_0) \psi = 0 & (0 < x < a) \quad (3) \end{cases}$$

讨论 $U_0 = E$ 时的情况, 为简便起见, 令 $k_1 =$

$$\sqrt{\frac{2\mu E}{\hbar^2}}, \text{ 则式(2)、(3)可改写为:}$$

收稿日期: 2004-03-17; 修回日期: 2004-12-09

作者简介: 刘明(1962—), 女, 湖北武汉人, 湖北教育学院物理与电子信息系教授, 主要从事量子力学教学研究和高能多重产生唯象学的研究。

$$\begin{cases} \frac{d^2\psi}{dx^2} + k_1^2\psi = 0 & (x < 0, x > a) \\ \frac{d^2\psi}{dx^2} = 0 & (0 < x < a) \end{cases} \quad (4)$$

在 $x < 0$ 区域内, 方程的解是

$$\psi_1 = Ae^{ik_1x} + A'e^{-ik_1x} \quad (6)$$

在 $0 < x < a$ 区域内, 方程的解是

$$\psi_2 = Bx + B' \quad (7)$$

在 $x > a$ 区域内, 方程的解是

$$\psi_3 = Ce^{ik_1x} + C'e^{-ik_1x} \quad (8)$$

按照公式 $\psi(r, t) = \psi(r)e^{-\frac{i}{\hbar}Et}$, 定态波函数是 ψ_1, ψ_2, ψ_3 再分别乘上一个含时因子 $e^{-\frac{i}{\hbar}Et}$. 由此很容易看出式(6)第一项是由左向右传播的平面波, 第二项是由右向左传播的平面波. 式(8)第一项是入射波, 第二项是反射波. 而在 $x > a$ 区域内没有由右向左运动的粒子, 因而只应有向右传播的透射波. 所以在式(8)中必须令

$$C' = 0$$

现在利用波函数及其微商在 $x = 0$ 点和 $x = a$ 点连续的条件来确定波函数中的其他系数.

$$\begin{aligned} \text{由 } \psi_1 \Big|_{x=0} = \psi_2 \Big|_{x=0} \text{ 有} \\ A + A' = B' \end{aligned} \quad (9)$$

$$\begin{aligned} \text{由 } \frac{d\psi_1}{dx} \Big|_{x=0} = \frac{d\psi_2}{dx} \Big|_{x=0} \text{ 有} \\ ik_1A - ik_1A' = B \end{aligned} \quad (10)$$

$$\begin{aligned} \text{由 } \psi_2 \Big|_{x=a} = \psi_3 \Big|_{x=a} \text{ 有} \\ Ba + B' = Ce^{ik_1a} \end{aligned} \quad (11)$$

$$\begin{aligned} \text{由 } \frac{d\psi_2}{dx} \Big|_{x=a} = \frac{d\psi_3}{dx} \Big|_{x=a} \text{ 有} \\ B = ik_1Ce^{ik_1a} \end{aligned} \quad (12)$$

式(9)乘以 k 加式(10)得

$$2k_1iA = ik_1B' + B \quad (13)$$

式(11)减去式(12)与 a 之积得

$$B' = Ce^{ik_1a} - ik_1Ca e^{ik_1a} \quad (14)$$

式(9)、(14)代入式(13)得

$$2ik_1A = ik_1Ce^{ik_1a}(1 - ik_1a) + ik_1Ce^{ik_1a}$$

$$\text{故有 } 2k_1A = 2k_1Ce^{ik_1a}\left(1 - \frac{i}{2}k_1a\right)$$

$$\frac{C}{A} = \frac{1}{1 - \frac{i}{2}ak_1} e^{-ik_1a} = \frac{1}{1 - \frac{i}{2}a\sqrt{\frac{2\mu E}{\hbar^2}}} e^{-ia\sqrt{\frac{2\mu E}{\hbar^2}}} \quad (15)$$

透射系数 D 为

万方数据

$$D = \left| \frac{C}{A} \right|^2 = \left| \frac{1}{1 - \frac{i}{2}ak_1} e^{-ik_1a} \right|^2 = \frac{1}{1 + \frac{1}{4}a^2k_1^2} = \frac{1}{1 + \frac{1}{2}\frac{\mu Ea^2}{\hbar^2}} \quad (16)$$

3 讨论

由上面分析可知, 当 $U_0 = E$ 时不会出现上文提到的透射系数为 1 的不合理的情况.

从以上推得的表达式可知, 透射系数随势垒宽度 a 的增大而迅速减小, 而且随 $U_0 = E$ 的值的增大而减小.

当 $U_0 = E$, 且趋于 0 时, 粒子的透射系数趋于 1.

同样, a 趋于无穷大时, 粒子的透射系数也会趋于 0.

以上推导说明, 文献[1]中出现的不合理是套公式时忽略了适用条件造成的. 按我们推得的公式, 不管是微观粒子还是宏观刚体都不会出现 $U_0 = E$ 时 $D = 1$, 即透射系数为 1 的情况.

对于文献[1]中提到的该习题是否适合用量子力学方法求解的问题可作如下讨论:

对于题中提到的质量 $m = 5 \text{ g}$, 运动速度 $v = 10 \text{ cm} \cdot \text{s}^{-1}$ 的子弹, 利用德布罗意关系 $p = \frac{h}{\lambda}$, 则有

$$\lambda = \frac{h}{p} = \frac{h}{\sqrt{2\mu E}} = \frac{6.626 \times 10^{-27}}{\sqrt{2 \times 5 \times \frac{1}{2} \times 5 \times 10^2}} \text{ cm} =$$

$$1.3 \times 10^{-29} \text{ cm} = 1.3 \times 10^{-22} \text{ nm}$$

$1.3 \times 10^{-22} \text{ nm}$ 显然是一个极小的量, 与子弹自身尺度(约 3 cm)或势垒宽度(1 cm)相比, 其波长 λ 更是小量, 即 d (仪器线度)^[4] 远大于 λ , 所以量子效应不明显. 也就是说, 当仪器线度或光学特征尺度 d 远大于实物粒子的德布罗意波长时, 经典的粒子性描述将是可行的, 应用经典方法讨论, 而不适于用量子力学的方法讨论. 实际上, 我们可以用式(16)来估算一下子弹的透射系数(这里取子弹的运动速度为 $100 \text{ cm} \cdot \text{s}^{-1}$):

$$D = \frac{1}{1 + \frac{1}{2}\frac{\mu Ea^2}{\hbar^2}} = \frac{1}{1 + \frac{1}{2} \times \frac{5 \times \frac{1}{2} \times 5 \times 100^2}{(6.6 \times 10^{-27})^2}} \approx 7 \times 10^{-52}$$

可见其透射系数趋于 0. 即使子弹速度接近光速, 也是这个结果, 所以对于子弹来说, 其透射现象是可以忽略不计的.

同样我们可以讨论一个能量为 $E = 100 \text{ eV}$ 的电子的情况.

注意: $1 \text{ eV} = 1.6 \times 10^{-19} \text{ J}$, $m_e = 9.1 \times 10^{-28} \text{ g}$, $E = 100 \text{ eV} = 1.6 \times 10^{-17} \text{ J}$, 由德布罗意关系 $p = \frac{h}{\lambda}$, 有

$$\lambda = \frac{h}{p} = \frac{h}{\sqrt{2\mu E}} = \frac{6.6 \times 10^{-27}}{\sqrt{2 \times 9.1 \times 10^{-28} \times 1.6 \times 10^{-10}}} \text{ cm} = 1.2 \times 10^{-8} \text{ cm} = 0.12 \text{ nm}$$

相当于晶格间距,当用晶格作光栅时就可观察到衍射花纹,由此可证明其具有波动性,可用量子力学的方法来处理.

为了便于比较,以下估算一下电子的透射系数 D (取势垒宽度 $a = 10^{-8} \text{ cm}$):

$$D = \frac{1}{1 + \frac{1}{2} \frac{\mu E a^2}{\hbar^2}} = \frac{1}{1 + \frac{1}{2} \times \frac{(10^{-8})^2 \times 9.1 \times 10^{-28} \times 1.6 \times 10^{-10}}{(6.6 \times 10^{-27})^2}} \approx 0.055$$

即当 $U_0 = E$ 时,能量为 $E = 100 \text{ eV}$ 的电子在势垒宽度为 $a = 10^{-8} \text{ cm}$ 的透射系数为 0.055,即为 5.5%,这是一个不可忽视的量.显然,电子的透射现象是明显的,所以势垒贯穿效应也是微观粒子具有波粒二象性的最好例证之一.

参考文献:

- [1] 徐志凌.从一道习题看量子力学中的势垒[J].大学物理,1993,12(10):48.
- [2] 曾谨言.量子力学[M].北京:科学出版社,2003.38.
- [3] 周世勋.量子力学教程[M].北京:高等教育出版社,1979.44.
- [4] 威切曼 E H.量子物理学[M].北京:科学出版社,1978.283.

The resarch on penetration coefficient in barrier penetration when $U_0 = E$

LIU Ming

(Department of Physics, Hubei University of Education, Wuhan 430060, China)

Abstract: Formula for penetration coefficient in barrier penetration when $U_0 = E$ is presented, and the question in the article 《The resarch on barrier of quantum mechanics from a piece of exercise》(《College Physics》1993, 12(10)) is explained using this formula.

Key words: barrier penetration; penetration coefficient

动态信息

光学元件库——欧普特科技

北京欧普特公司参照国际通常规格及技术指标,备有完整系列的精密光学零部件(备有产品样本供参考),供国内各大专院校、科研机构、实验室随时选用,公司同时可为用户提供技术咨询.

光学透镜: 平凸、双凸,平凹、双凹,消色差胶合透镜等.直径 $\varnothing 1 \sim 150 \text{ mm}$; 焦距 $1 \sim 1000 \text{ mm}$; 材料包括光学玻璃,紫外石英玻璃,有色光学玻璃,红外材料.

光学棱镜: $1 \sim 50 \text{ mm}$ 各种规格直角棱镜,及其他常用棱镜.

光学反射镜: 各种尺寸规格的镀铝,镀银,镀金,及介质反射镜.直径 $\varnothing 5 \sim 200 \text{ mm}$.

光学窗口: 各种尺寸规格、材料的光学平面窗口,平晶.直径 $\varnothing 5 \sim 200 \text{ mm}$.

各种有色玻璃滤光片: 规格 $\varnothing 5 \sim 200 \text{ mm}$ (紫外,可见,红外).

紫外石英光纤: 进口紫外石英光纤, SMA 接口光纤探头,紫外石英聚焦探头.


单位: 北京欧普特科技有限公司 **电话:** 010-88096218/88096217 **传真:** 010-88096216

地址: 北京市海淀区知春路49号希格玛大厦B座306室 **邮编:** 100080 **网址:** www.goldway.com.cn

电子邮箱: optics@goldway.com.cn kevinchen@goldway.com.cn liuchuanfeng@goldway.com.cn

陈镛先生,刘传峰先生,石冀阳小姐

势垒贯穿中 $U_0=E$ 时的透射系数研究——也从一道势垒习题的问题谈起

作者: [刘明, LIU Ming](#)
作者单位: [湖北教育学院, 物理与电子信息系, 湖北, 武汉, 430060](#)
刊名: [大学物理](#) 
英文刊名: [COLLEGE PHYSICS](#)
年, 卷(期): 2005, 24 (5)
被引用次数: 2次

参考文献(4条)

1. [徐志凌](#) [从一道习题看量子力学中的势垒](#) 1993 (10)
2. [曾谨言](#) [量子力学](#) 2003
3. [周世勋](#) [量子力学教程](#) 1979
4. [威切曼E H](#) [量子物理学](#) 1978

引证文献(2条)

1. [彭丽萍](#) [E=U₀时势垒贯穿问题的讨论](#) [期刊论文] - [黄冈师范学院学报](#) 2007 (3)
2. [袁留洋](#), [郑雨军](#) [论一维方势垒穿透](#) [期刊论文] - [大学物理](#) 2012 (2)

本文链接: http://d.wanfangdata.com.cn/Periodical_dxwl200505010.aspx