

第十五章 狭义相对论

第十五章 狭义相对论

第一节 洛伦兹变换

1. 一列火车以速度 V 相对地面运动. 如果地面上的人测得, 某光源发出的闪光同时到达车厢的前壁和后壁, 那么按照火车上人的测量, 闪光先到达前壁还是后壁? 火车上的人怎样解释自己的测量结果?

2. A, B, C 是三个完全相同的时钟, A 放在地面上, B, C 分别放在两个火箭上, 以速度 V_B, V_C 朝同一方向飞行, $V_B < V_C$. 地面上的观察者认为哪个时钟走得最慢? 哪个走得最快?

3. 以 8km/s 的速度运行的人造卫星上一只完好的手表走过了 1min , 地面上的人认为它走过这 1min “实际”上花了多少时间? 通过这个题目我们可以看到, 即使对于人造卫星这样飞快的速度, 相对论效应也是微不足道的.

4. 一枚静止时长 30m 的火箭以 3km/s 的速度从观察者的身边掠过, 观察者测得火箭的长度应为多少? 火箭上的人测得火箭的长度应为多少? 如果火箭的速度为光速的 $1/2$ 呢?

参考答案

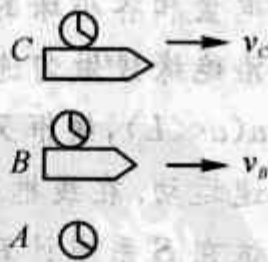
1. 分析与解 前壁, 火车上的人认为两闪光非同时发生, 或发光点并不在火车中央.

2. 分析与解 物体运动时胀尺缩, 所以 C 钟最慢, A 钟最快.

3. 分析与解 $\Delta t' = \Delta t / \sqrt{1 - \beta^2}$, $v = 8000\text{m/s} \Rightarrow \Delta t' = (1 + 3.56 \times 10^{-10})\text{min}$.

4. 分析与解 若以 3km/s 过, 火箭上人认为 $l_0 = 30\text{m}$, 观察者 $l = l_0 \sqrt{1 - \beta^2} = (30 - 1.5 \times 10^{-9})\text{m}$,

若以 $\frac{c}{2}$ 过, $l_0 = 30\text{m}$, $l' = l_0 \sqrt{1 - \beta^2} = 15\sqrt{3}\text{m}$.



第二节 时间和长度的相对论效应

1. 一辆车轮半径为 R 的“汽车”以接近光速的恒定速度 v 相对于地面沿直线运动. 一个相对于地面静止的观察者所看到的汽车车轮形状是什么样的? 并加以证明.

2. 一艘宇宙飞船以 $0.8c$ 的速度于中午飞经地球, 此时飞船上和地球上的观察者都把自己的时钟拨到 12 点. (1) 按飞船上的时钟于午后 12 点 30 分飞经一星际宇航站, 该站相对于地球固定, 且该宇航站上的时钟指示的是地球时间. 试问飞船到达该站时宇航站的时钟所指的时刻? (2) 试问按地球上的坐标测量, 宇航站离地球多远? (3) 于飞船时间午后 12 点 30 分从飞船向地球发送无线电信号, 试问地球上的观察者何时(按地球时间)接收到该信号? (4) 若地球上的观察者在接收到信号后立即发出回答信号, 试问飞船何时(按飞船时间)接收到回答信号?

3. 设有一 π^+ 介子, 在静止下来后, 衰变成 μ^+ 子和中微子 ν , 三者的静止质量分别为 m_π , m_μ 和零. 求 μ^+ 子和中微子的动能.

4. 太空火箭(包括燃料)的初始质量为 M_0 , 从静止起飞, 向后喷出的气体相对火箭的速度 u 为常量. 任意时刻火箭速度(相对地球)为 v 时火箭的静止质量为 m_0 . 忽略引力影响, 试求比值 $\frac{m_0}{M_0}$ 与速度 v 之间的关系.

5. 如图 15-2-4 所示, 有一均匀带负电的正方形绝缘线框 $ABCD$, 每边边长为 L , 线框上串有许多带正电的小球(看成质点), 每个小球的带电量为 q , 每边的总带电量为零(即线框的带电量和各小球的带电量互相抵消). 今各小球相对线框以速率 u 沿绝缘线做匀速运动, 在线框参考系中测得相邻两小球的间距为 a ($a \ll L$), 线框又沿 AB 边以速率 v 在自身平面内相对 S 系做匀速运动. 在线框范围内存在一均匀电场 E , 其方向与线框平面的倾角为 θ . 考虑相对论效应, 试在 S 系中计算以下各量.

- (1) 线框各边上相邻两小球的间距 $a_{AB}, a_{BC}, a_{CD}, a_{DA}$;
- (2) 线框各边的净电量 $Q_{AB}, Q_{BC}, Q_{CD}, Q_{DA}$;
- (3) 线框和小球系统所受的电力矩大小; (4) 线框和小球系统的电势能.

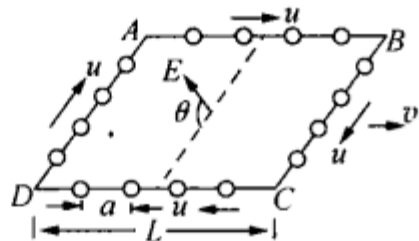


图 15-2-4

参考答案

1. 分析与解 椭圆, 证明如下: 如图所示以车为参照系取一坐标, 则车轮方程为:

$$x^2 + y^2 = R^2, \quad \text{①}$$

换到地面参照系, 取车轮上一点 (x, y) ,

$$x' = x \sqrt{1 - (v/c)^2}, y' = y$$

代入①式 $\Rightarrow \frac{x'^2}{1 - (v/c)^2} + y'^2 = R^2$, 即为椭圆方程, 得证.

2. 分析与解 (1) $t'_1 = t_1 / \sqrt{1 - (v/c)^2} = 50$ 分钟, 所以所指时刻为 12 点 50 分

(2) $s = vt'_1 = 7.2 \times 10^{11} \text{ m} = 7.2 \times 10^8 \text{ km}$

(3) $t'_2 = \frac{s}{c} = 2400 \text{ s} = 40$ 分, 所以地球时间 13 点 30 分收到信号

(4) $t_2 = t'_2 \sqrt{1 - (v/c)^2} = 24$ 分, 设以飞船时间, 自地球发信号到接信号用时 t_3 .

$$v(t_1 + t_2) + vt_3 = ct_3 \Rightarrow t_3 = \frac{v(t_1 + t_2)}{c - v} = 216 \text{ 分钟.}$$

所以 $t_2 + t_3 = 240$ 分钟 = 4 小时,

所以飞船接到信号为 16 点 30 分.

3. 分析与解 由动量守恒: $\frac{hv}{c} = m'_\mu v_1, m'_\mu = m_\mu / \sqrt{1 - (v/c)^2}$.

由能量守恒: $m_\pi c^2 = m'_\mu c^2 + hv$.

$$\text{所以 } E_{\text{kin}} = m'_\mu c^2 - m_\mu c^2 = \frac{(m_\mu - m_\pi)^2 c^2}{2m_\pi}$$

$$E_{\text{kin}} = hv = \frac{(m_\pi^2 - m_\mu^2) c^2}{2m_\pi}$$

4. 分析与解 设在地球参照系中, 时刻 t 火箭的质量为 m , 火箭的速度为 v , m 与相应静止质量 m_0 之间的关系为

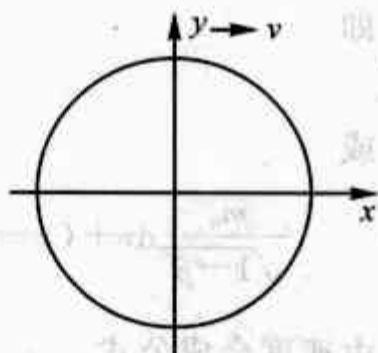
$$m = \frac{m_0}{\sqrt{1 - \beta^2}}$$

式中 $\beta = \frac{v}{c}$, 火箭动量为 mv , 在时间间隔 dt 内喷出气体的质量为

$$|dm| = -dm = -d\left(\frac{m_0}{\sqrt{1 - \beta^2}}\right)$$

喷出气体的速度(相对地球)为 v_{ex} , 火箭速度增量为 dv , 在 $(t + dt)$ 时刻, 系统的总动量为 $[(m - |dm|)(v + dv) + v_{\text{ex}} |dm|]$. 由动量守恒, 有

$$mv = (m - |dm|)(v + dv) + v_{\text{ex}} |dm|,$$



即

$$m dv + (v_{\kappa} - v) |dm| = 0,$$

或

$$\frac{m_0}{\sqrt{1-\beta^2}} dv + (v - v_{\kappa}) d\left(\frac{m_0}{\sqrt{1-\beta^2}}\right) = 0. \quad (1)$$

由速度合成公式

$$v_{\kappa} = \frac{v-u}{1-\frac{uv}{c^2}}.$$

代入(1)式,得

$$\frac{m_0}{\sqrt{1-\beta^2}} dv + \frac{u(1-\beta^2)}{1-\frac{u}{v}\beta^2} \left[\frac{dm_0}{\sqrt{1-\beta^2}} + \frac{m_0 \frac{v}{c^2} dv}{(1-\beta^2)^{3/2}} \right] = 0.$$

化简后,得

$$m_0 dv = u(\beta^2 - 1) dm_0.$$

或

$$m_0 c d\beta = u(\beta^2 - 1) dm_0,$$

分离变量,得

$$\frac{dm_0}{m_0} = \frac{c}{u} \frac{d\beta}{\beta^2 - 1},$$

积分,得

$$\ln m_0 = \frac{c}{2u} \ln \frac{1-\beta}{1+\beta} + C. \quad (2)$$

初条件为 $t=0$ 时, $\beta=0$, $m_0 = M_0$, 故 $C = \ln M_0$

代入(2)式,得

$$\ln \frac{m_0}{M_0} = \ln \left(\frac{1-\beta}{1+\beta} \right)^{c/2u}$$

即

$$\frac{m_0}{M_0} = \left(\frac{1-\beta}{1+\beta} \right)^{c/2u}. \quad (3)$$

上述结果是瞬间关系,即火箭的瞬时静止质量 m_0 与同一瞬间的速度 $v = \beta c$ 之间的关系,当火箭加速时,向后喷气,式中的 $u > 0$,火箭减速时,若速度变为零(即 $\beta = 0$)时的终质量为 M'_0 ,则(3)式中的积分常量 $C = \ln M'_0$,于是有

$$\frac{m_0}{M'_0} = \left(\frac{1-\beta}{1+\beta} \right)^{c/2u}. \quad (4)$$

式中 $u < 0$ (因向前喷气).

5. 分析与解 首先建立坐标系,设进行观测的坐标系为 S ,绝缘线框静止的坐标系为 S' ,小球静止的坐标系为 S'' ,各坐标系的 x 轴与 AB 边一致,求 a_{AB} 时,首先将 S' 系中的小球间距根据洛仑兹收缩公式转换成 S'' 系中的间距,再由相对论速度合成法则求出小球(即 S'' 系)相对 S 系的运动速度,再次利用洛仑兹收缩公式,将 S'' 系中的间距转换到 S 系中,其他各边的间距可用同法求得.

计算各边净带电量时,必须注意以下事实,即带电量是交换不变量,所以绝缘线的带电量不因坐标变换而改变.但计算小球总的带电量时,必须考虑边长的洛仑兹收缩和小球间距的改变,前者仅与速度 v 有关,后者不仅与 v ,而且还与 u 有关,故两者对小球带电量的影响不能抵消,从而出现不为零的净电荷.

各边的净电量算出后,电力矩和电势能就容易求得.

(1)先算 a_{AB} ,设在 S' 系中相邻两小球的间距为 a_0 ,它是静止长度,题给间距 a 是 S' 系中的间距, S' 和 S'' 的相对速度为 u ,根据洛伦兹收缩公式,有

$$a_0 = \frac{a}{\sqrt{1 - \frac{u^2}{c^2}}}, \quad (1)$$

按速度合成法则,小球(即 S'' 系)相对 S 系的速度为

$$u_{AB} = \frac{u+v}{1 + \frac{uv}{c^2}}, \quad (2)$$

把 S' 系中的间距转换到 S 系,得出 S 系中的间距为

$$a_{AB} = \sqrt{1 - \frac{u_{AB}^2}{c^2}} \cdot a_0.$$

把(1)、(2)式代入,化简后得

$$a_{AB} = \frac{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}}{1 + \frac{uv}{c^2}} a. \quad (3)$$

计算 a_{CD} 时,因小球相对线框的速度反向,故只需把(3)式中的 u 用 $-u$ 代替即可,得

$$a_{CD} = \frac{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}}{1 - \frac{uv}{c^2}} a.$$

由于 BC 和 DA 边与线框的运动方向垂直,故线度测量在 S' 与 S 系间无洛伦兹收缩,所以

$$a_{BC} = a_{DA} = a.$$

(2)在 S' 系中每边绝缘线上的电量为 $Q_L = -\frac{L}{a}q$,

式中 $\frac{L}{a}$ 为各边上的小球数,因电量是变换不变量,故在 S 系中也是该值.

先算 Q_{AB} ,在 S 系中边长为 $L\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}$,小球间距为 a_{AB} ,故 AB 边上小球带电总量为

$$Q_{AB,球} = \frac{L\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}}{a_{AB}} q,$$

把(3)式代入,得

$$Q_{AB,球} = \frac{L}{a} \left(1 + \frac{uv}{c^2}\right) q,$$

于是 AB 边净电量为

$$Q_{AB} = Q_L + Q_{AB,球} = \frac{Luv}{ac^2} q.$$

同理可得 CD 边上小球的带电总量为

$$Q_{CD,球} = \frac{L\sqrt{1-\frac{v^2}{c^2}}}{a_{CD}}q = \frac{L}{a}\left(1-\frac{uv}{c^2}\right)q.$$

CD 边净电量为

$$Q_{CD} = Q_L + Q_{CD,球} = -\frac{Luv}{c^2}q.$$

在 S 系中测得 BC 和 DA 的边长仍为 L , 小球间距仍为 a , 故

$$Q_{BC,球} = Q_{DA,球} = \frac{L}{a}q.$$

这两条边的净电量为

$$Q_{BC} = Q_{DA} = Q_L + \frac{L}{a}q = 0.$$

总之, AB 和 CD 两边所带净电量等量异号, 而 BC 和 DA 两边不带电(正、负电之和为零).

(3) AB 和 CD 边所受电场力分别为

$$F_{AB} = Q_{AB}E = \frac{Luv}{ac^2}qE.$$

$$F_{CD} = Q_{CD}E = -\frac{Luv}{ac^2}qE.$$

上述两力对线框形成力偶矩, 其大小为

$$M = |F_{AB}|L\sin\theta = \frac{L^2uv}{ac^2}qE\sin\theta.$$

(4) 因 AB 和 CD 边均与 E 垂直, 故 AB 和 CD 边均处于 E 场的等势位置, 设它们的电势分别为 U_{AB} 和 U_{CD} , 则线框的电势能为

$$W = Q_{AB}U_{AB} + Q_{CD}U_{CD}.$$

为确定 U_{AB} 和 U_{CD} , 如图所示, 建立与 E 垂直的参照平面 P , AB 边与 P 平面的垂直距离为 R , 并规定 P 平面的电势为零, 则 AB 和 CD 边的电势为

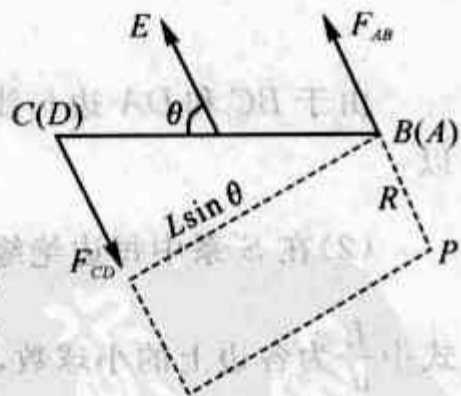
$$U_{AB} = -ER, U_{CD} = -E(R + L\cos\theta).$$

故线框电势能为

$$W = -ERQ_{AB} - E(R + L\cos\theta)Q_{CD}.$$

因 $Q_{AB} = -Q_{CD}$, 代入, 得

$$W = ELQ_{AB}\cos\theta = \frac{L^2uv}{c^2a}\cos\theta.$$



第三节 综合训练

1. 已知隧道 A_1B_1 的长度为 L_1 , 火车 A_2B_2 的静长为 L_2 , $L_2 > L_1$. (1) 如图 15-4-2 所示, 设火车 A_2B_2 以匀速率 v 驶进隧道, 使得地面 S_1 系中的观察者发现 A_2 与 A_1 相遇时, B_2 与 B_1 也相遇. 试求 v 值; (2) 引入随火车一起运动的惯性系

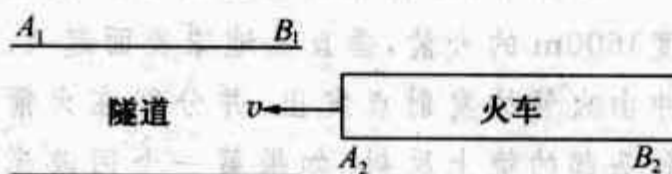


图 15-4-2

S_2 , 在 S_2 系中的观察者必定认为 A_2 与 A_1 先相遇, 而后 B_2 与 B_1 相遇. 试求其间的时间间隔 Δt_2 .

2. 一矩形平行平板电容器充电后与电源断开, 沿矩形的一边相对于地面以恒定速度 v (接近光速) 运动. 确定相对于地面上静止的观察者而言, 电容器两极板间的电场是多少? 已知电容器在地面上静止时两极板间的电场为 E_0 .

3. 如图所示, 在某恒星参照系 S 中, 飞船 A 和飞船 B 以相同速率 βc (c 为真空中光速) 做匀速直线运动. 飞船 A 的运动方向与 $+x$ 方向一致, 而飞船 B 的运动方向与 $-x$ 方向一致. 两飞船轨迹之间的垂直距离为 d . 当 A 和 B 靠得最近时, 从 A 向 B 发出一细束无线电联络信号. 试问:

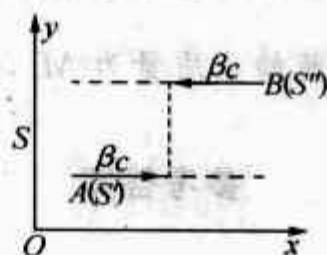


图 15-4-3

(1) 为使 B 能接收到信号, A 中的宇航员认为发射信号的方向应与自己的运动方向成什么角?

(2) 飞船 B 接收信号时, B 中宇航员认为自己与 A 飞船相距多少?

4. 如图所示, 平面反射镜 M 固定在 S' 系的 $x'y'$ 平面内, 其法线方向与 x' 轴一致, 反射镜相对 S 系以速度 v 沿法线做平移运动. 试求光在反射镜上反射时, 入射角与反射角所遵从的关系.

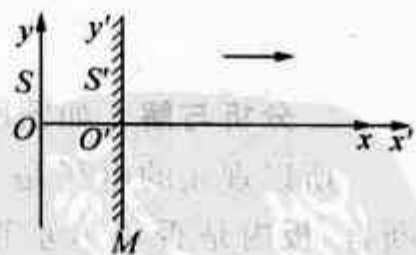


图 15-4-4

5. 如图 15-4-5(a) 所示, 波长为 λ_0 的光子与一运动的自由电子相碰, 碰后电子静止, 原光子消失, 产生一个波长为 λ_1 的光子, 后者的运动方向与原光子的运动方向成 $\theta = 60^\circ$ 角. 之后, 此光子又与一个静止的自由电子相碰, 碰后此光子消失, 同时产生一个波长为 $\lambda_2 = 0.125\text{nm}$ 的光子. 后者的运动方向又与碰前光子的运动方向成 $\theta = 60^\circ$ 角, 如图 15-4-5(b) 所示. 试求第一个运动电子的德布罗意波长.

6. 波长为 λ 的 X 射线与静止的自由电子碰撞后, 在与入射光束成 θ 角的方向上, 可以探测到波长为 λ' 的散射光的现象叫康普顿效应, 亦称康普顿散射, 康普顿散射与光电效应现象均表明电磁波的粒子性. 在康普顿散射中, X 光子与电子在碰撞前后总动量与总能量均守恒, 散射光与入射光的波长差 $\Delta\lambda$ 与康普顿波长 λ_c 的关系是 $\Delta\lambda = \lambda_c(1 - \cos\theta)$. (1) 试证

明,在康普顿散射中光子的散射角 θ 与电子的散射角 φ 之间的关系是 $\cot \frac{\theta}{2} = (1 + \frac{\lambda_c}{\lambda}) \tan \varphi$; (2) 在某康普顿散射实验中,散射光线与入射光线的夹角为 60° , 散射光波长为 0.0254 nm . 试求反冲电子的动能和动量.

7. 原长(即在相对静止的坐标系量得的长度) 600 m 的火箭,垂直从地球表面起飞. 一光脉冲由火箭的发射点发出,并分别在火箭的尾部和头部的镜上反射. 如果第一个回波光脉冲在发射后 200 s 由基地收到,第二个回波尖脉冲延迟了 $17.4 \mu\text{s}$ 才收到,试计算: (1) 火箭接收到光脉冲时离基地的距离; (2) 火箭相对地球的速度; (3) 火箭上的观察者测量火箭头尾两镜收到光脉冲的时间差是多少?



图 15-4-5

8. 光子火箭从地球起程时初始静止质量(包括燃料)为 M_0 , 向相距为 $R = 1.8 \times 10^6$ (l.y)(光年)的远方仙女座星云飞行. 要求火箭在 25 年(火箭时间)后到达目的地,引力影响不计. (1) 忽略火箭加速和减速所需时间,试问火箭的速度应为多大? (2) 设到达目的地时火箭静止质量为 M'_0 , 试问 $\frac{M'_0}{M_0}$ 的最小值是多少?

参考答案

1. 分析与解 (1) $L_1 = L_2 \sqrt{1 - (v/c)^2} \Rightarrow \frac{v}{c} = \sqrt{1 - \left(\frac{L_1}{L_2}\right)^2} \Rightarrow v = c \sqrt{1 - \left(\frac{L_1}{L_2}\right)^2}$

(2) $L'_1 = L_1 \sqrt{1 - (v/c)^2}, \Delta t_2 = \frac{L_2 - L'_1}{v} = \frac{L_2 - \frac{L_1^2}{L_2}}{c \sqrt{1 - \left(\frac{L_1}{L_2}\right)^2}} = \frac{L_2}{c} \sqrt{1 - \left(\frac{L_1}{L_2}\right)^2}$

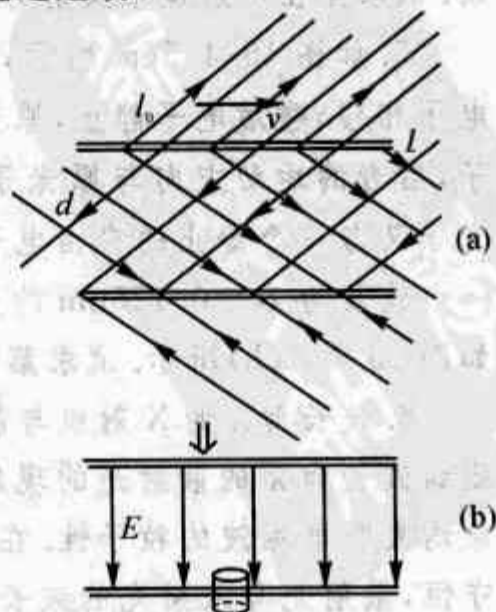
2. 分析与解 如图所示,当矩形板运动后,其上的电荷也随之运动,

所以现在的电场是一个运动的电场,我们已无法简单地断言,板内是否仍为垂直于板的匀强电场,板外是否场强为零. 很显然,对于单块板而言其产生的电场线必有倾斜.

对于运动电场,库仑定律已不成立,但高斯定理仍适用. 如右图(a),设电场线有这样的倾斜,则上下板电场叠加后如右图(b).

所以板外 $E=0$, 板内 E 仍垂直于板面. 现取一如图高斯面: $E \cdot ds = \frac{1}{\epsilon_0} \cdot \sigma' \cdot ds \Rightarrow E = \frac{\sigma'}{\epsilon_0}$.

又 $E_0 = \frac{\sigma_0}{\epsilon_0}, \sigma_0 \cdot l_0 b = \sigma' \cdot l \cdot b, l = l_0 \sqrt{1 - (v/c)^2}$



所以 $\sigma' = \frac{\sigma_0}{\sqrt{1-(v/c)^2}}$, 所以 $E = E_0 / \sqrt{1-(v/c)^2}$.

3. 分析与解 (1) $v_{\text{相}} = \frac{\beta c + \beta c}{1 + \frac{\beta c}{c^2} \beta c} = \frac{2\beta c}{1 + \beta^2} \Rightarrow \cos\theta = \frac{v_{\text{相}}}{c} = \frac{2\beta}{1 + \beta^2}$.

所以与运动方向夹角为 $\theta = \frac{\pi}{2} + \arctan \frac{2\beta}{1 - \beta^2}$.

(2) $\Delta t = \frac{d}{c}$, $s = \sqrt{d^2 + (v_{\text{相}} \Delta t)^2} = d \sqrt{1 + \frac{4\beta^2}{(1 + \beta^2)^2}} = \frac{d}{1 + \beta^2} \sqrt{(1 + \beta^2)^2 + 4\beta^2}$

4. 分析与解 对入射光线 S 系 $v_x = -c \cos i, v_y = -c \sin i$.

S' 系 $v'_x = \frac{v - v_x}{1 - v_x v / c^2} = \frac{v + c \cos i}{1 + v \cos i / c}$

$v'_y = \frac{v_y \sqrt{1 - (v/c)^2}}{1 - v_x v / c^2} = \frac{-c \sin i \sqrt{1 - (v/c)^2}}{1 + v \cos i / c}$

对反射光线 S 系 $u_x = c \cos \gamma, u_y = -c \sin \gamma$.

S' 系 $u'_x = \frac{v - u_x}{1 - v u_x / c^2} = \frac{v - c \cos \gamma}{1 - v \cos \gamma / c}$

$u'_y = \frac{u_y \sqrt{1 - (v/c)^2}}{1 - v u_x / c^2} = \frac{-c \sin \gamma \sqrt{1 - (v/c)^2}}{1 - v \cos \gamma / c}$

由反射定律有: $v'_x = -u'_x, v'_y = u'_y$.

$\Rightarrow \frac{v + c \cos i}{1 + v \cos i / c} = -\frac{v - c \cos \gamma}{1 - v \cos \gamma / c}$

$\frac{-c \sin i \sqrt{1 - (v/c)^2}}{1 + v \cos i / c} = \frac{-c \sin \gamma \sqrt{1 - (v/c)^2}}{1 - v \cos \gamma / c}$

化简得: $\frac{\sin i}{\cos i + \beta} = \frac{\sin \gamma}{\cos \gamma - \beta}$

其中 $\beta = \frac{v}{c}$, 即为入射角与反射角所遵守的关系.

5. 分析与解 第二次碰撞为第一次碰撞的逆过程:

所以 $\lambda_0 = \lambda_2 = 0.125 \text{ nm}$.

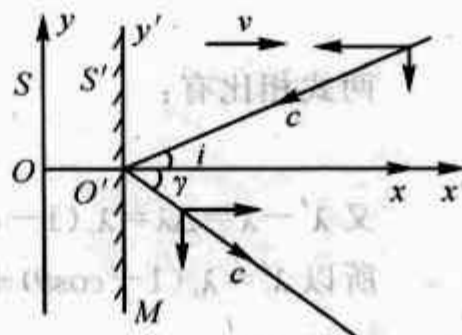
设电子速度 v , 则: $m'_e = \frac{m_e}{\sqrt{1 - (v/c)^2}}$

由能量守恒:

$m'_e c^2 + \frac{hc}{\lambda_0} = m_e c^2 + \frac{hc}{\lambda_1}$

由动量守恒有: $m'_e v \cos \varphi + \frac{h}{\lambda_0} \cos \theta = \frac{h}{\lambda_1}, m'_e v \sin \varphi = \frac{h}{\lambda_0} \sin \theta$.

解得: 电子动量 $p = m'_e v = \frac{m_e v}{\sqrt{1 - (v/c)^2}} = 5.327 \times 10^{-24} \text{ kg} \cdot \text{m/s}$.

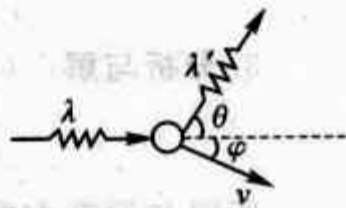


所以电子德布罗意波长 $\lambda = \frac{h}{p} = 0.1244 \text{ nm}$.

6. 分析与解 (1) 证明: 由动量守恒有: $\frac{h}{\lambda} = \frac{h}{\lambda'} \cos\theta + m'v \cos\varphi$.

$$\frac{h}{\lambda'} \sin\theta = m'v \sin\varphi, m' = \frac{m_e}{\sqrt{1-(v/c)^2}}$$

$$\Rightarrow \begin{cases} m'v \cos\varphi = \frac{h}{\lambda} - \frac{h}{\lambda'} \cos\theta \\ m'v \sin\varphi = \frac{h}{\lambda'} \sin\theta \end{cases}$$



两式相比有:

$$\tan\varphi = \frac{\frac{1}{\lambda'} \sin\theta}{\frac{1}{\lambda} - \frac{1}{\lambda'} \cos\theta} = \frac{\lambda \sin\theta}{\lambda' - \lambda \cos\theta}$$

又 $\lambda' - \lambda = \Delta\lambda = \lambda_c (1 - \cos\theta)$,

所以 $\lambda' = \lambda_c (1 - \cos\theta) + \lambda$,

代入, 则: $\tan\varphi = \frac{\lambda \sin\theta}{(\lambda + \lambda_c)(1 - \cos\theta)} = \frac{\lambda}{\lambda + \lambda_c} \cdot \cot \frac{\theta}{2}$

即 $\cot \frac{\theta}{2} = \left(1 + \frac{\lambda_c}{\lambda}\right) \cdot \tan\varphi$, 得证.

(2) 由能量守恒有: $\frac{hc}{\lambda} + m_e c^2 = \frac{hc}{\lambda'} + m' c^2$

①、②、③式联立, 解得动能 $E_K = m' c^2 - m_e c^2 = 3.92 \times 10^{-16} \text{ J} = 2451.66 \text{ eV}$.

动量 $p = m'v = 2.68 \times 10^{-23} \text{ kg} \cdot \text{m/s}$.

$$\left[m'_e = \frac{m_e^2 c^2 + \frac{h}{\lambda'} \left(\frac{h}{\lambda'} - m_e c \right) (1 - \cos\theta)}{m_e c^2 - \frac{hc}{\lambda} (1 - \cos\theta)} \right]$$

7. 分析与解 (1) $s = c \times \frac{1}{2} t_1 = 3 \times 10^{10} \text{ m}$, 在火箭尾部的镜面上反射.

(2) $l = l_0 \sqrt{1 - (v/c)^2}$, 射向火箭头部的脉冲比射向火箭尾部的脉冲多行了一段

$$\Delta s = v \cdot \frac{1}{2} \Delta t + l, \Delta s = c \cdot \frac{1}{2} \Delta t.$$

所以 $(c - v) \cdot \frac{1}{2} \Delta t = l_0 \sqrt{1 - (v/c)^2}$

解得: $v = \frac{(c\Delta t)^2 - 4l_0^2}{(c\Delta t)^2 + 4l_0^2} = 0.9c = 2.7 \times 10^8 \text{ m/s}$

(3) $\Delta t' = \frac{l_0}{c} = 2 \times 10^{-6} \text{ s}$.

8. 分析与解 光子火箭是一种设想的飞行器,它利用“燃料”物质向后辐射定向光束,使火箭获得向前的动量.求解第1问,可以先将火箭时间 $\tau_0 = 25\text{a}$ (年)变换成地球时间 τ ,然后由距离 R 求出所需的火箭速度.火箭到达目的地时,比值 $\frac{M_0}{M}$ 是不定的,所谓最小比值是指火箭刚好能到达目的地亦即火箭的终速度为零,所需“燃料”量最少.利用本章第2节第4题的结果即可求解第2问.

(1)因火箭加速和减速所需时间可略,故火箭以恒定速度 v 飞越全程,走完全程所需火箭时间(本征时间)为 $\tau_0 = 25\text{a}$ (年),利用时间膨胀公式,相应的地球时间为

$$\tau = \frac{\tau_0}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}}$$

因

$$\tau = \frac{R}{v},$$

故

$$\frac{R}{v} = \frac{\tau_0}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}}$$

解出

$$v = \frac{c}{\sqrt{1 + \frac{c^2 \tau_0^2}{R^2}}} \approx c \left(1 - \frac{c^2 \tau_0^2}{2R^2} \right) = c(1 - 0.96 \times 10^{-10}),$$

可见,火箭几乎应以光速飞行.

(2)火箭从静止开始加速至上述速度 v ,火箭的静止质量从 M_0 变为 M ,然后作匀速运动,火箭质量不变,最后火箭作减速运动,比值 $\frac{M_0}{M'}$ 最小时,到达目的地时的终速刚好为零,火箭质量从 M 变为最终质量 M' .加速阶段的质量变化可应用本章第二节第4题的(3)式求出.因光子火箭喷射的是光子,以光速 c 离开火箭,即 $u=c$,于是有

$$\frac{M}{M_0} = \left(\frac{1-\beta}{1+\beta} \right)^+ \quad (1)$$

$v=\beta c$ 为加速阶段的终速度,也是减速阶段的初速度.对减速阶段,可应用本章第二节第4题的(4)式,式中的 m_0 以减速阶段的初质量 M 代入,又因减速时必须向前辐射光子,故 $u=-c$,即有

$$\frac{M}{M'} = \left(\frac{1-\beta}{1+\beta} \right)^{-+} \quad (2)$$

由(1)、(2)式,得

$$\frac{M_0}{M'} = \frac{1+\beta}{1-\beta} = \frac{4R^2}{c^2 \tau_0^2} - 1 \approx \frac{4R^2}{c^2 \tau_0^2} = 4 \times 10^{10}.$$