

一个电磁感应问题解答的探讨

叶惠芳 林辉庆

(杭州市余杭高级中学 浙江 杭州 311100)

(收稿日期:2017-10-24)

摘要:对一道中学物理常见的电磁感应问题流行的解答提出质疑,并对问题给出全面而正确的解析.

关键词:磁感应强度 变化 电动势 加速度

1 一个电磁感应问题及常见解答

【题目】如图1所示,两足够长的光滑平行金属导轨MN和PQ间的距离 $L=0.4\text{ m}$,金属导轨所在平面与水平面的夹角 $\theta=37^\circ$,M和P间连接电阻 $R=2.0\ \Omega$,质量 $m=0.04\text{ kg}$,电阻 $r=3.0\ \Omega$ 的金属棒AB垂直放置在导轨上,与导轨接触良好且与MP距离 $x_0=0.5\text{ m}$.在MPNQ区域有垂直于导轨向上随时间变化的匀强磁场,已知 $t=0$ 时刻磁感应强度 $B_0=0.5\text{ T}$,若此刻无初速释放金属棒AB,它将沿导轨匀加速下滑.已知 $\sin 37^\circ=0.6$, $\cos 37^\circ=0.8$.试求:

(1) 金属棒匀加速下滑的加速度大小;

(2) 从 $t=0$ 时刻开始磁感应强度 B 随时间 t 应如何变化.

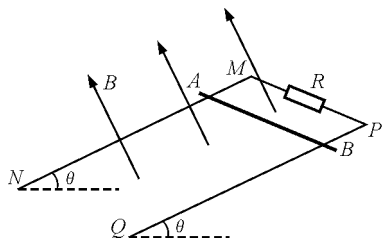


图1 题图

常见解答:AB能匀加速下滑,则可知电路中的感应电流为零,故其加速度

$$a = g \sin 37^\circ = 6 \text{ m/s}^2$$

由电路中感应电流为零可知感应电动势为零,回路中磁通量不发生变化,即

$$B_0 L x_0 = BL \left(x_0 + \frac{1}{2} a t^2 \right)$$

解得

$$B = \frac{B_0 x_0}{x_0 + \frac{1}{2} a t^2} = \frac{1}{2 + 12 t^2} \text{ T} \quad (1)$$

2 对常见解答的质疑

常见解答隐含着如下的矛盾:在 $t=0$ 时刻,AB速度为零,不切割磁感线,则动生电动势 $E_{\text{动}}$ 为零,但磁感应强度 B 随时间 t 是变化的,因此可能会产生感生电动势,这样回路中就可能会有感应电流,导体棒AB可能会受安培力作用,不会以加速度 $a = g \sin \theta$ 下滑.

让我们来计算一下 $t=0$ 时感生电动势 $E_{\text{感}}$ 的大小

$$E = \frac{d\Phi}{dt} = L x_0 \frac{dB}{dt}$$

$$\frac{dB}{dt} = - \frac{6t}{(1+6t^2)^2}$$

在 $t=0$ 时, $\frac{dB}{dt}=0$,所以 $t=0$ 时感生电动势 $E_{\text{感}}$

等于零,AB棒确实以加速度 $a = g \sin \theta$ 下滑.

虽然这里验证了当磁感应强度 B 随时间 t 以式(1)变化,AB以 $a = g \sin \theta$ 匀加速下滑,但这里仍存在更普遍的问题:如果 B 随时间按其他方式变化,AB是否也能以其他加速度匀加速下滑?

3 对一般解答的探讨

设磁感应强度 B 以 $B=B(t)$ 方式变化,AB以加速度 a 匀加速下滑,AB与MP的距离

$$x = x_0 + \frac{1}{2} a t^2$$

t 时刻的磁通量为

$$\Phi = L x B$$

感生电动势为

$$E = \frac{d\Phi}{dt} = LB \frac{dx}{dt} + Lx \frac{dB}{dt}$$

感应电流为

$$I = \frac{E}{R+r}$$

AB棒所受的安培力

$$F_A = BIL$$

由牛顿第二定律有

$$mg \sin \theta - F_A = ma$$

联立以上各式解出

$$mg \sin \theta - \frac{B^2 L^2 a t}{R+r} - \frac{BL^2}{R+r} \left(x_0 + \frac{1}{2} a t^2 \right) \frac{dB}{dt} = ma \quad (2)$$

代入有关数据得到

$$6 - 0.8 a B^2 t - 0.4 B (1 + a t^2) \frac{dB}{dt} = a \quad (3)$$

从理论上讲,对任何一个 a 值,由式(3)都能求出对应的 $B = B(t)$ 。

把 $a = g \sin \theta$ 代入式(2)得到

$$-Bat = \left(x_0 + \frac{1}{2} a t^2 \right) \frac{dB}{dt}$$

化为

$$-\frac{d\left(\frac{1}{2} a t^2\right)}{x_0 + \frac{1}{2} a t^2} = \frac{dB}{B}$$

对上式两边积分即可得到

$$B = \frac{C}{x_0 + \frac{1}{2} a t^2} \quad (4)$$

其中 C 是积分常数。将 $t=0$ 时, $B=B_0=0.5 \text{ T}$ 代入上式,即得 $C=0.25 \text{ T} \cdot \text{m}$ 。

可见当 $a = g \sin \theta$ 时式(1)只是式(3)对应的一个特殊解。

让我们再看另一种特殊情况,即 $a=0$,导体棒 AB 静止在导轨上,式(2)为

$$mg \sin \theta = \frac{BL^2 x_0}{R+r} \frac{dB}{dt}$$

化为

$$mg \sin \theta (R+r) dt = BL^2 x_0 dB$$

解出

$$B^2 = \frac{2mg \sin \theta (R+r)}{x_0 L^2} t + C$$

将 $t=0$ 时, $B=B_0=0.5 \text{ T}$ 代入,得到积分常数 $C=B_0^2$,有

$$B = \sqrt{B_0^2 + \frac{2mg \sin \theta (R+r)}{x_0 L^2} t} \quad (5)$$

在一般情况下,式(2)是非线性微分方程,我们无法由它求出 $B(t)$ 的解析式,但我们可以根据这个方程,用微元数值计算法得到函数 $B = B(t)$ 对应不同时刻(例如每隔 $\Delta t = 0.01 \text{ s}$)的 B 值,并由此作出 $B-t$ 图像。

例如对于 $a = 4 \text{ m/s}^2$,在 $t_0 = 0$ 时刻,已知 $B_0 = 0.5 \text{ T}$,此时 B 对时间 t 的导数 $\left. \frac{dB}{dt} \right|_{t_0}$ 满足

$$6 - 0.8 \times 4 \times B_0^2 t_0 - 0.4 B_0 (1 + 4 t_0^2) \left. \frac{dB}{dt} \right|_{t_0} = 4 \quad (6)$$

求出 $\left. \frac{dB}{dt} \right|_{t_0} = 10 \text{ T/s}$

在 $t_1 = 0.01 \text{ s}$ 时

$$B_1 = B_0 + \left. \frac{dB}{dt} \right|_{t_0} \times \Delta t = 0.5 \text{ T} + 10 \times 0.01 \text{ T} = 0.6 \text{ T}$$

在 $t_1 = t_0 + \Delta t = 0.01 \text{ s}$ 时刻 $\left. \frac{dB}{dt} \right|_{t_1}$ 满足

$$6 - 0.8 \times 4 \times B_1^2 t_1 - 0.4 B_1 (1 + 4 t_1^2) \left. \frac{dB}{dt} \right|_{t_1} = 4 \quad (7)$$

求出 $\left. \frac{dB}{dt} \right|_{t_1} = 8.282 \text{ T/s}$

在 $t_2 = 0.02 \text{ s}$ 时刻

$$B_2 = B_1 + \left. \frac{dB}{dt} \right|_{t_1} \times \Delta t = 0.6 \text{ T} + 8.282 \times 0.01 \text{ T} = 0.683 \text{ T}$$

$\left. \frac{dB}{dt} \right|_{t_2}$ 满足

$$6 - 0.8 \times 4 \times B_2^2 t_2 - 0.4 B_2 (1 + 4 t_2^2) \left. \frac{dB}{dt} \right|_{t_2} = 4 \quad (8)$$

求出 $\left. \frac{dB}{dt} \right|_{t_2} = 7.201 \text{ T/s}$

同理求出以后各时刻的 B 值如表 1 所示。

表 1 $a = 4 \text{ m/s}^2$ 时各时刻对应的 B 值

t/s	0	0.01	0.02	0.03	0.04	0.05
B/T	0.5	0.6	0.683	0.755	0.819	0.877
t/s	0.06	0.07	0.08	0.09	0.10	
B/T	0.930	0.979	1.024	1.065	1.103	

(下转第 49 页)

中于系统的质心进行整体分析,即万有引力的计算与质心无关.

严格地说,万有引力定律只适用于质点.对于不能看做质点的物体,一般用微积分的思想进行分析.

均匀球体对其外部物体的吸引力,可以从质心(球心)计算距离.此为特例.非均匀球体,对其外部物体的吸引力,一般不能从质心(或球心)计算距离.

6 启示

真理是相对的.原来以为很正确的东西,可能也存在一些缺陷.当外部条件略有变化的时候,其结论未必还成立.中学阶段在分析万有引力问题时,遇到最多的是均匀球状天体对其他物体的吸引力,这种情况可以从质心(球心)计算引力距离.许多师生受此影响,不加证明将该结论推广到非均匀球体,导致了一些貌似合理的错误.教训告诉我们,直觉不一定是正确的,直觉只是给我们提供了一个可能的研究方向,其是否正确需要我们作进一步的科学分析^[2].

再比如,在力学中,经常把物体看作质点,但是

(上接第44页)

作出 $B-t$ 图像如图 2 所示.

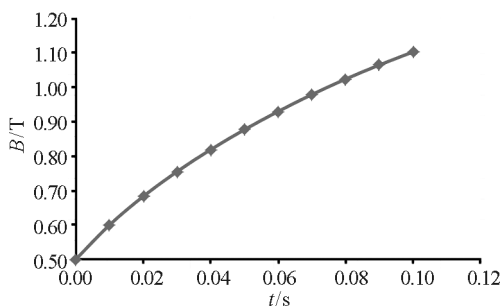


图 2 $a = 4 \text{ m/s}^2$ 时的 $B-t$ 图像

假如要使棒 AB 静止释放后以 5 m/s^2 的加速度向上运动,即取 $a = -5 \text{ m/s}^2$,同理可以求出对应的 $B = B(t)$ 在不同时刻的值,如表 2 所示.

表 2 当 $a = -5 \text{ m/s}^2$ 时各时刻对应的 B 值

t/s	0	0.01	0.02	0.03	0.04	0.05
B/T	0.500	1.051	1.313	1.526	1.711	1.880
t/s	0.06	0.07	0.08	0.09	0.10	
B/T	2.038	2.188	2.332	2.473	2.613	

在热学部分,许多情况又恰恰不能把物体看作质点,需要考虑其体积的变化.这就导致许多人在处理相关问题时栽在了“体积”这匹黑马上^[3].

在科学史上,类似的事情也发生过多次.比如,李政道和杨振宁获得诺贝尔物理学奖的成果是,提出“弱相互作用中宇称不守恒”.在“李-杨”之前,人们发现很多情况下“宇称守恒”,于是大家想当然地认为,宇称在其他情况下也是守恒的.在“李-杨”提出“弱相互作用中宇称不守恒”之后,吴健雄(美籍华裔)进行了实验验证,证实了“李-杨”的观点.

最后,我们以吴健雄的话作为总结.“这件事给我们一个教训,就是永远不要把所谓‘不验自明’的定律视为是必然的.”

参考文献

- 1 吴国盛.科学的历程(第2版).北京:北京大学出版社,2002.213~214
- 2 金逊.到底是几倍.中学物理,2014(21):71~72
- 3 金逊.热功部分要注意“体积”黑马.理科考试研究·高中版,2005(1)

作出 $B-t$ 图像如图 3 所示.

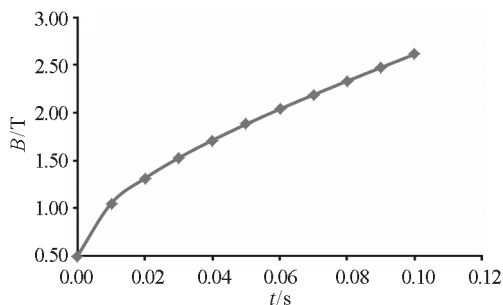


图 3 $a = -5 \text{ m/s}^2$ 时的 $B-t$ 图像

用同样的方法可以求出对应棒 AB 以任一加速度运动,磁感应强度 B 随时间 t 的变化方式.

4 结论

通过上面的研究知道,常规解法得到的结果,只是一个特殊解,并不是这个问题的唯一解.实际上,只要磁场以恰当的方式变化,导体棒能以任一加速度沿导轨向下匀加速运动,也能以任一加速度沿导轨向上匀加速运动,还可以保持静止不动.