

# 题目

limbo137

2021 年 7 月 30 日

## 须知

在开始之前, 我们需要熟悉一些物理学中常用但是你不一定非常了解的事情。对时间求导在物理上往往在函数上方打点, 例如

$$\frac{dx}{dt} = \dot{x}$$

以及著名的 Euler 公式

$$e^{i\theta} = \cos \theta + i \sin \theta$$

还可以思考这个复数以及  $\theta$  在复平面上的意义

虚数  $i$  被物理学家 Roger Penrose 称为“魔数 (The magic number)”, 包含虚数在内的复数 (complex number) 在物理学中用处巨大, 本题旨在用几个例子来初窥复数的奥秘。

$$i^2 = -1$$

## 0.1 简谐振动

经典力学中一类重要的运动称为简谐振动 (simple harmonic vibration), 这类运动往往有一个和坐标反向且成正比的力, 于是其加速度也就和坐标反向且成正比, 即

$$a = -\omega^2 x \tag{1}$$

其中  $\omega^2$  是比例系数。我们知道, 速度和加速度实际上是  $x$  的一阶导数和二阶导数, 即

$$v = \frac{dx}{dt}$$
$$a = \frac{d^2x}{dt^2}$$

- 1) 求  $x = e^{at}$  的导数，以及二阶导数，试求出满足 (1) 式的  $a$  值。  
 2) 设  $\omega u = v$ ，那么就有下面的方程组

$$\begin{aligned}\frac{dx}{dt} &= \omega u \\ \frac{du}{dt} &= -\omega x\end{aligned}\quad (2)$$

试将该方程组写成矩阵形式。

- 3) 找出这样的矩阵  $A$  满足

$$A^2 = -I$$

$I$  为单位矩阵，与上面的矩阵形式相比较。

- 4) 再设

$$r = x + iu$$

将 (2) 写成  $r$  与  $\frac{dr}{dt}$  的关系。

- 5) 当  $t = 0$  时， $r = r_0 = A_0 e^{i\phi}$ ，称为复振幅 (complex amplitude)。求解 4) 中的  $r$ ，并在复平面上表示

## 0.2 平面运动

在研究平面运动时我们往往利用复数表示平面的坐标，即

$$(x, y) \rightarrow r = x + iy$$

这样做的好处是在极坐标中

$$(\rho, \theta) \rightarrow r = \rho e^{i\theta} \quad (3)$$

利用式 (3) 我们可以求出

$$\frac{dr}{dt} = \frac{d\rho}{dt} e^{i\theta} + i\rho e^{i\theta} \frac{d\theta}{dt}$$

为了方便，我们利用上方打点的写法

$$v = \dot{r} = \dot{\rho} e^{i\theta} + i\rho \dot{\theta} e^{i\theta} \quad (4)$$

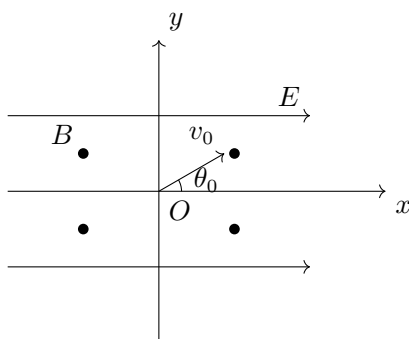
此时  $e^{i\theta}$  前的系数就是速度  $v$  沿位置矢量方向的分量，也叫径向分量， $i e^{i\theta}$  是与径向垂直的分量，称为切向分量，对于上例我们就有

$$\begin{aligned}v_r &= \dot{\rho} \\ v_\theta &= \rho \dot{\theta}\end{aligned}$$

仿照上面的过程（或利用极坐标的 Christoffel 符号），求加速度  $a$  的径向分量和切向分量

### 0.3 电磁正交场

在一个电场与磁场互相垂直的空间内，一带电荷量为  $q$  的粒子在某一垂直于磁场方向的平面内运动，初速度和电场方向夹角为  $\theta_0$ ，大小为  $v_0$ ，我们可以初步画出图形



在这种体系下，粒子所受的电磁力（是一个复数）可以写成

$$F = qE - ivB$$

1) 列出粒子的受力方程，并试图求解  $v$  与  $t$  的关系

(提示：方程

$$\frac{dy}{dx} = a + by$$

的通解是

$$y = Ce^{bx} - \frac{a}{b}$$

其中  $C$  由初值条件决定)

2) 求位矢  $r$ ，进而求出位置随时间变动的参数方程

提示：

$$\int Ce^{bx} - \frac{a}{b} dx = \frac{Ce^{bx}}{b} - \frac{a}{b}x + C_1$$

## 0.4 Kepler 运动

Kepler 运动指受经典引力下的运动，假设中心天体的质量为  $M$ ， $M$  足够大以至于可以看作惯性参考系，复平面中的引力可以写成

$$F = -\frac{GMm}{\rho^2}e^{i\theta} \quad (5)$$

1) 利用  $F = ma$  求加速度  $a$

由开普勒第二定律我们知道，行星与中心天体的连线在相同的时间扫过相同的面积，那么单位时间该连线扫过的面积是守恒的，即下面的量守恒

$$L = v_\theta \rho = \rho^2 \dot{\theta} = 2 \frac{dS}{dt}$$

还可以写成

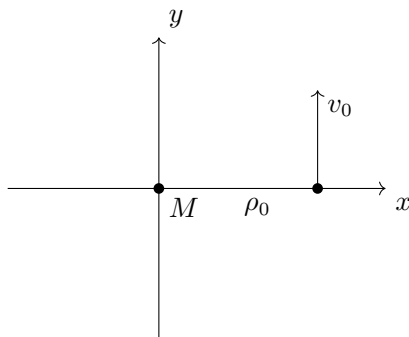
$$L = \rho^2 \dot{\theta} \quad (6)$$

2) 利用 (5) 和 (6)，证明下面的量守恒

$$iLv - GMe^{i\theta}$$

如果在实的向量平面上，这个守恒的矢量称为 Runge-Lenz 矢量

3) 假设粒子初始距离中心天体  $\rho_0$ ，速度为垂直与位置矢量的  $v_0$ （如下图）



求  $v$  复数随位移辐角  $\theta$  的变化，并将其画在以  $\theta$  为辐角的复平面上

4) 利用上面的结果以及 (4)，求在极坐标下该粒子运动的轨迹方程  $\rho(\theta)$