

# 化学中的数学

蒋然

王崇斌

2021 年 2 月 20 日



# 目录



# Chapter 1

## Hamilton 运动方程

### 1.1 20200925: 正则方程

经典力学中常用的独立变量为位置  $x$  和动量  $p$ , 且满足关系

$$\begin{aligned}\dot{x} &= \frac{p}{m} \\ \dot{p} &= -\frac{\partial V}{\partial x}\end{aligned}$$

首先研究 HCl 分子。每个原子的坐标有 3 个自由度，总共是 6 个自由度。而这个分子总体有 3 个平动自由度，2 个转动自由度，还剩余 1 个振动自由度。振动自由度的能量由势能面来描述。势能面是两个原子的距离  $r$  的函数，且

$$\lim_{r \rightarrow \infty} V(r) = 0$$

当  $r$  减小时，势能逐渐减小，有一个极小值，对应的两原子距离称为平衡位置  $r_{\text{eq}}$ ，然后再减小  $r$  时，势能增大，最后达到

$$\lim_{r \rightarrow 0^+} V(r) = +\infty$$

实际上在平衡位置附近，我们把这个振动自由度近似为谐振子模型。通过改变势能零点的定义，我们总可以把势能写为

$$V(r) = \frac{1}{2}k(r - r_{\text{eq}})^2$$

根据势能的形式可以写出力的形式

$$F = -\frac{\partial V}{\partial r} = -k(r - r_{\text{eq}})$$

做变换  $x = r - r_{\text{eq}}$ , 可以将势能写为

$$V(x) = \frac{1}{2}kx^2$$

也可以将位置和动量对时间导数写为

$$\begin{aligned}\dot{x} &= \frac{p}{m} \\ \dot{p} &= -kx\end{aligned}$$

现在求解这个运动方程:

$$\ddot{x} = \frac{\dot{p}}{m} = -\frac{kx}{m}$$

这是一个二阶常微分方程, 求解得到通解

$$\begin{aligned}x &= A \cos \omega t + B \sin \omega t \\ p &= -Am\omega \sin \omega t + Bm\omega \cos \omega t\end{aligned}$$

其中  $\omega = \sqrt{\frac{k}{m}}$ . 如果给定初始条件

$$\begin{aligned}x(0) &= x_0 \\ p(0) &= p_0\end{aligned}$$

将这两个方程代入到通解中, 得到

$$\begin{aligned}x &= x_0 \cos \omega t + \frac{p_0}{m\omega} \sin \omega t \\ p &= p_0 \cos \omega t - m\omega x_0 \sin \omega t\end{aligned}$$

体系的 Hamilton 函数为

$$H(x, p, t) = \frac{p^2}{2m} + V(x)$$

现在希望验算

$$H(x, p, t) = H(x, p, 0), \quad \forall t$$

为了证明这个成立，首先可以推导正则方程：

$$\begin{aligned}\frac{\partial H}{\partial x} &= \frac{\partial V}{\partial x} = -\dot{p} \\ \frac{\partial H}{\partial p} &= \frac{p}{m} = \dot{x}\end{aligned}$$

因此

$$\frac{dH}{dt} = \frac{\partial H}{\partial x} \dot{x} + \frac{\partial H}{\partial p} \dot{p} + \frac{\partial H}{\partial t} = \frac{\partial H}{\partial t}$$

这个结论对任意正则方程成立的体系都成立。在谐振子模型中，Hamilton 函数不显含时间，故

$$\frac{dH}{dt} = 0$$

这个体系可以在相空间中描述，即把它的状态画在一个  $(x, p)$  的二维空间中，观察它随时间的变化。显然地谐振子体系在相空间中的轨迹应该是一个椭圆。

$$\frac{p^2}{2m} + \frac{1}{2}kx^2 = E_0$$

其周期为

$$T = \frac{2\pi}{\omega}$$

但是，对于任意的满足能量守恒的体系，其在相空间中的轨迹不一定是一条封闭的曲线，在一些情况下有可能充满相空间的某个区域。[?]

### 作业 1 第 1 次作业第 1 题：一维四次势的周期轨道

现在考虑质量是  $x, p$  的函数  $m_{\text{eff}}(x, p)$ ，在这种情况下 Hamilton 函数为

$$H(x, p) = \frac{p^2}{2m_{\text{eff}}(x, p)} + V(x)$$

在这种情况下运动方程为

$$\begin{aligned}\dot{x} &= \frac{\partial H}{\partial p} = \frac{p}{2m_{\text{eff}}} - \frac{p^2}{2m_{\text{eff}}^2} \frac{\partial m_{\text{eff}}}{\partial p} \\ \dot{p} &= -\frac{\partial H}{\partial x} = -\frac{p^2}{2m_{\text{eff}}^2} \frac{\partial m_{\text{eff}}}{\partial x} + \frac{\partial V}{\partial x}\end{aligned}$$

这种情况下能量仍然守恒，因为 Hamilton 函数不显含时间，且正则方程成立。

### 作业 2 第 1 次作业第 2 题：竖立粉笔的问题