

物理现象建模

数学和物理是密不可分的两个学科，历史上是物理学家的人同时还是数学家，如阿基米德、牛顿、笛卡尔、柯西、高斯。数学在物理中有着广泛的应用，物理问题也给数学提出了很有价值的研究方向。下面就力学、电学、光学、热学中的几个问题进行建模。

弹簧振动规律探讨

- 设有一个弹簧，它的上端固定，下端挂一个质量为 m 的物体。如果使物体具有一个初始速度，那么物体便离开平衡位置，并在平衡位置附近作上下振动，物体的位置 x 随时间 t 的变化规律 $x=x(t)$
- 如果不考虑阻力和外加力（无阻尼自由振动方程），根据力学知识可得

$$m \frac{d^2 x}{dt^2} = -cx \Rightarrow \frac{d^2 x}{dt^2} + k^2 x = 0$$

弹簧振动规律探讨

- 如果考虑受到阻尼介质的阻力，假定大小与运动速度成正比，可得自由振动方程

$$m \frac{d^2 x}{dt^2} = -cx - \mu \frac{dx}{dt} \Rightarrow \frac{d^2 x}{dt^2} + 2n \frac{dx}{dt} + k^2 x = 0$$

- 如果还考虑受到铅直干扰力 $F = H \sin pt$ 的作用，可得强迫振动方程

$$\frac{d^2 x}{dt^2} + 2n \frac{dx}{dt} + k^2 x = h \sin pt$$

弹簧振动规律探讨

- 下面我们对上述方程进行求解并分析其物理意义

$$\frac{d^2x}{dt^2} + k^2x = 0, \quad x(0) = x_0, \quad x'(0) = v_0$$

$$\Rightarrow x = x_0 \cos kt + \frac{v_0}{k} \sin kt = A \sin(kt + \varphi)$$

- 可见无阻尼自由振动就是简谐振动！
- 参数 k 称为固有频率 $k = \sqrt{\frac{c}{m}}$

弹簧振动规律探讨

有阻尼的自由振动方程

$$\frac{d^2x}{dt^2} + 2n\frac{dx}{dt} + k^2x = 0, \quad x(0) = x_0, \quad x'(0) = v_0$$

(1) 小阻尼情形: $n < k$ 方程解为

$$x = Ae^{-nt} \sin(\omega t + \varphi)$$

可见振幅随时间 t 的增大而减小, 趋于零. 因此物体随时间 t 的增大而趋于平衡位置!

弹簧振动规律探讨

(2) 大阻尼情形: $n > k$ 方程解为

$$x = C_1 e^{-(n - \sqrt{n^2 - k^2})t} + C_2 e^{-(n + \sqrt{n^2 - k^2})t}$$

(3) 临界阻尼情形: $n = k$ 方程解为

$$x = e^{-nt} (C_1 + C_2 t)$$

可见物体最多越过平衡位置一次, 因此物体**不再有振动现象**, 物体随时间 t 的增大而**趋于平衡位置**!

弹簧振动规律探讨

无阻尼强迫振动方程

$$\frac{d^2 x}{dt^2} + k^2 x = h \sin pt$$

(1) 如果 $p \neq k$ 方程解为

$$x = A \sin(kt + \varphi) + \frac{h}{k^2 - p^2} \sin pt$$

第一项表示自由振动,

第二项表示的振动叫强迫振动.

弹簧振动规律探讨

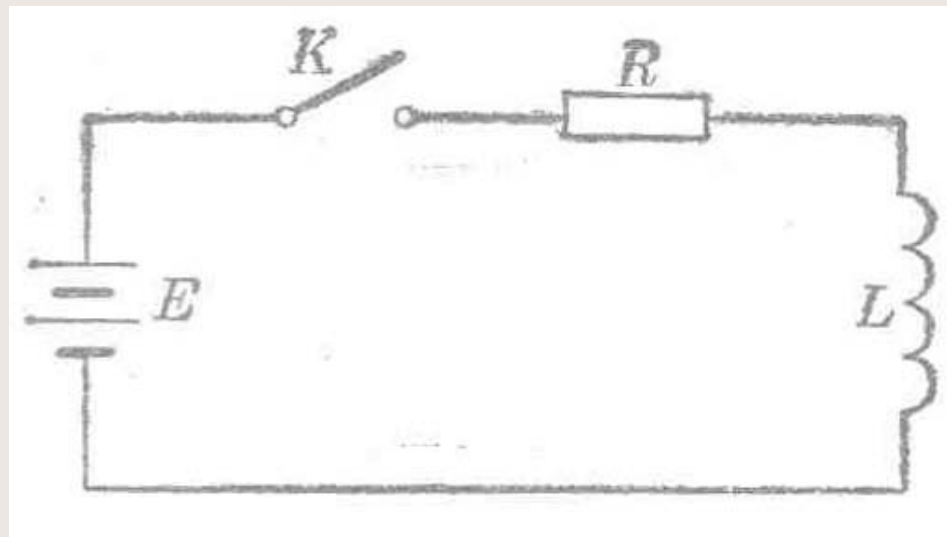
(2) 如果 $p=k$ 方程解为

$$x = A \sin(kt + \varphi) - \frac{h}{2k} t \cos kt$$

第二项强迫振动的振幅随时间 t 的增大而无限增大，出现所谓的**共振现象**！

R-L电路

- 如图的R-L电路，它包含电感 L ，电阻 R 和电源 E （均设为常数）。设 $t=0$ 时，电路中没有电流。建立：当开关 K 合上后，电流 I 应该满足的微分方程。



R-L电路

- 基尔霍夫(Kirchhoff)第二定律：在闭合回路中，所有支路上的电压的代数和等于零。
- 分析：经过电阻R的电压降为RI，经过电感L的电压降是LdI/dt，由上述定律得，

$$\begin{cases} L \frac{dI}{dt} + RI = E \\ I(0) = 0 \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} \frac{dI}{dt} + \frac{R}{L} I = \frac{E}{L} \\ I(0) = 0 \end{cases}$$

R-L电路

$$\begin{cases} \frac{dI}{dt} + \frac{R}{L}I = \frac{E}{L} \\ I(0) = 0 \end{cases}$$

$$\frac{dI}{dt} + \frac{R}{L}I = \frac{E}{L} \Rightarrow I(t) = e^{-\int \frac{R}{L} dt} \left(\int \frac{E}{L} e^{\int \frac{R}{L} dt} dt + C \right)$$

$$\begin{cases} \frac{dI}{dt} + \frac{R}{L}I = \frac{E}{L} \\ I(0) = 0 \end{cases} \Rightarrow I(t) = \frac{E}{R} (1 - e^{-\frac{R}{L}t})$$

R-L电路

假设电源电动势为 $E = E_m \sin \omega t$

$$\begin{cases} \frac{dI}{dt} + \frac{R}{L} I = \frac{E_m}{L} \sin \omega t \\ I(0) = 0 \end{cases}$$

$$I(t) = e^{-\int_0^t \frac{R}{L} dt} \int_0^t \left(\frac{E_m}{L} \sin \omega t e^{\int_0^t \frac{R}{L} dt} \right) dt$$

R-L电路

$$\begin{aligned}\int \sin \omega t e^{\beta t} dt &= \frac{1}{\beta} \int \sin \omega t de^{\beta t} \\&= \frac{1}{\beta} (\sin \omega t e^{\beta t} - \int \omega \cos \omega t e^{\beta t} dt) \\&= \frac{1}{\beta} (\sin \omega t e^{\beta t} - \frac{\omega}{\beta} \int \cos \omega t de^{\beta t}) \\&= \frac{1}{\beta} \sin \omega t e^{\beta t} - \frac{\omega}{\beta^2} \cos \omega t e^{\beta t} - \frac{\omega^2}{\beta^2} \int \sin \omega t e^{\beta t} dt\end{aligned}$$

R-L电路

假设电源电动势为 $E = E_m \sin \omega t$ ，则方程解为

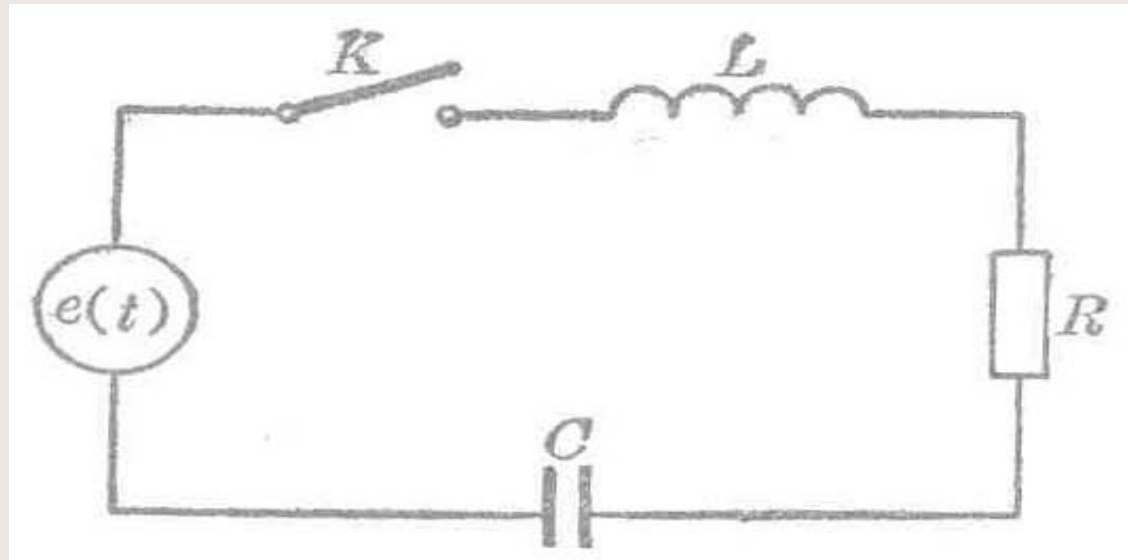
$$\begin{aligned} I(t) &= \frac{\omega L E_m}{R^2 + \omega^2 L^2} e^{-\frac{R}{L}t} + \frac{E_m}{R^2 + \omega^2 L^2} (R \sin \omega t - \omega L \cos \omega t) \\ &= \frac{\omega L E_m}{R^2 + \omega^2 L^2} e^{-\frac{R}{L}t} + \frac{E_m}{\sqrt{R^2 + \omega^2 L^2}} \sin(\omega t - \varphi) \end{aligned}$$

第一项叫**暂态电流**，随 t 的增大逐渐衰减趋于零

第二项叫**稳态电流**，是个正弦函数。

R-L-C电路

- 如图的R-L-C电路，它包含电感 L ，电阻 R 和电容 C (均为常数). 电源 $e(t)$ 是时间 t 的已知函数. 建立：当开关 K 合上后，电流 I 应该满足的微分方程.



R-L-C电路

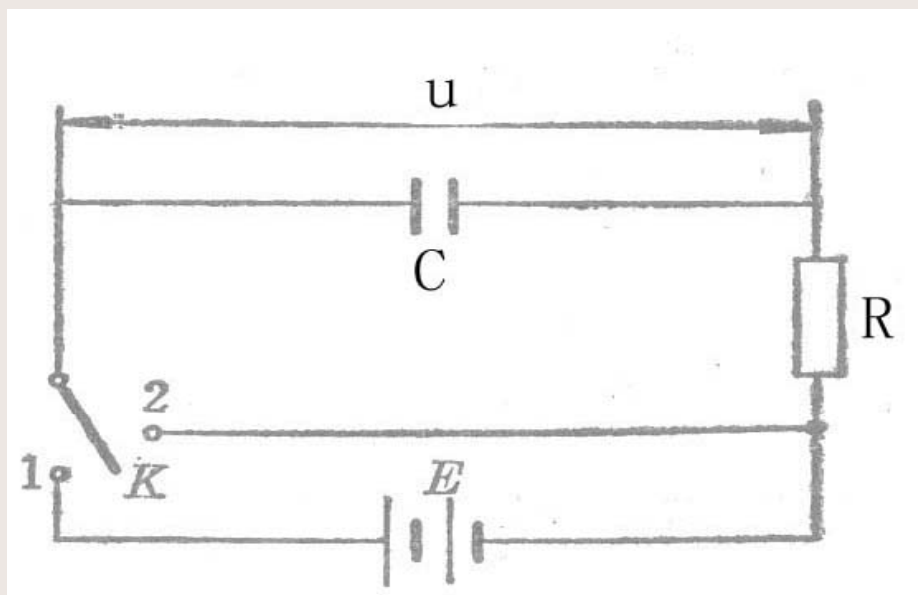
- 分析：经过电阻**R**的电压降为**RI**，经过电感**L**的电压降是 **LdI/dt** ，经过电容**C**的电压降是 **Q/C** ，由基尔霍夫第二定律得，

$$L \frac{dI}{dt} + RI + \frac{Q}{C} = e(t)$$

$$I = \frac{dQ}{dt} \Rightarrow \frac{d^2 I}{dt^2} + \frac{R}{L} \frac{dI}{dt} + \frac{I}{LC} = \frac{1}{L} \frac{de(t)}{dt}$$

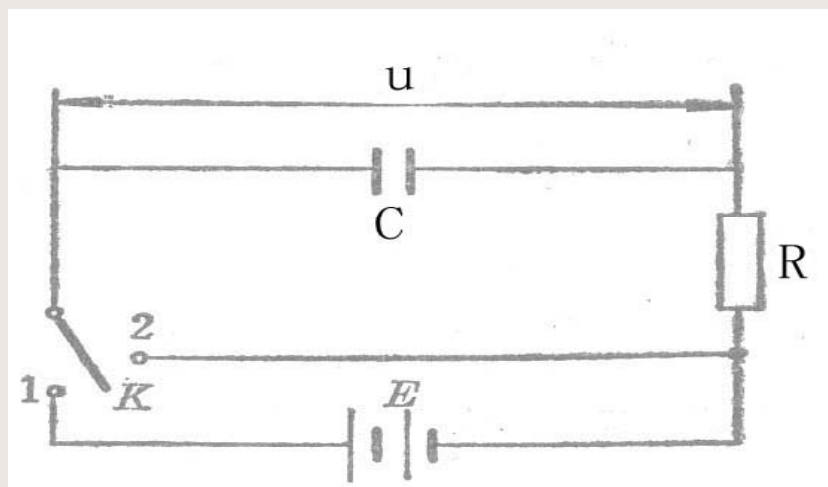
电容器的充电和放电

- 如图所示的R-C电路，请找出充、放电过程中，电容C两端的电压 u 随时间 t 的变化规律。



电容器的充电和放电

开始时电容 C 上没有电荷，电容两端的电压为零。我们把开关 K 合上“1”后，电池 E 就对电容 C 充电，电容 C 两端的电压 u 逐渐升高。经过相当时间后，电容充电完毕，我们再把开关合上“2”，这时电容就开始了放电过程。



电容器的充电和放电

充电过程时，有 $u + RI = E$

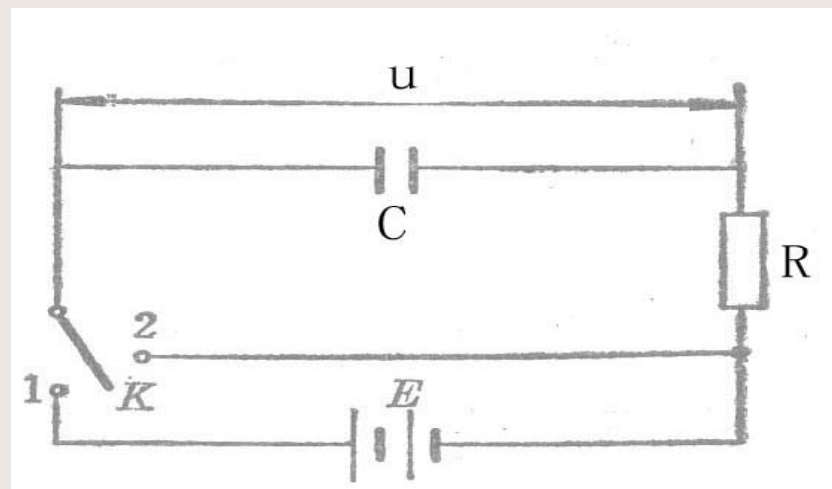
电容上的电量 $Q = Cu$ 逐渐增多，且 $I = \frac{dQ}{dt}$

$$\Rightarrow RC \frac{du}{dt} + u = E$$

\Downarrow

$$u = E(1 - e^{\frac{-1}{RC}t})$$

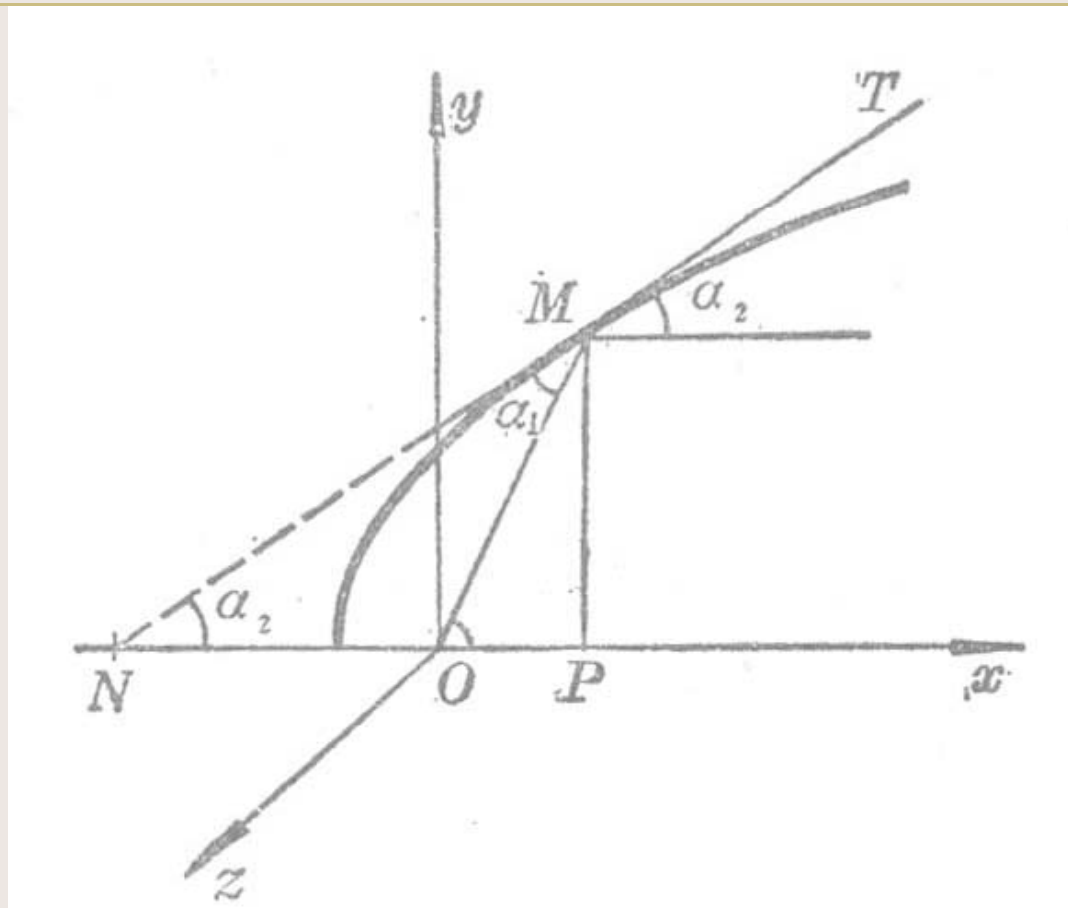
$$t = 3RC \Rightarrow u = 0.95E$$



探照灯反射镜面的形状

- 在制造探照灯的反射镜面时，总是要求将点光源射出的光线平行地反射出去，以保证探照灯有良好的方向性，请问反射镜面的几何形状？
- 建立平面直角坐标系 xoy ，取光源所在处为坐标原点，而 x 轴平行于光的反射方向. 设该镜面(曲面)由 xoy 坐标面上的曲线 $y=f(x)$ 绕 x 轴旋转而成. 如图

探照灯反射镜面的形状



光的反射定律：入射角=反射角

探照灯反射镜面的形状

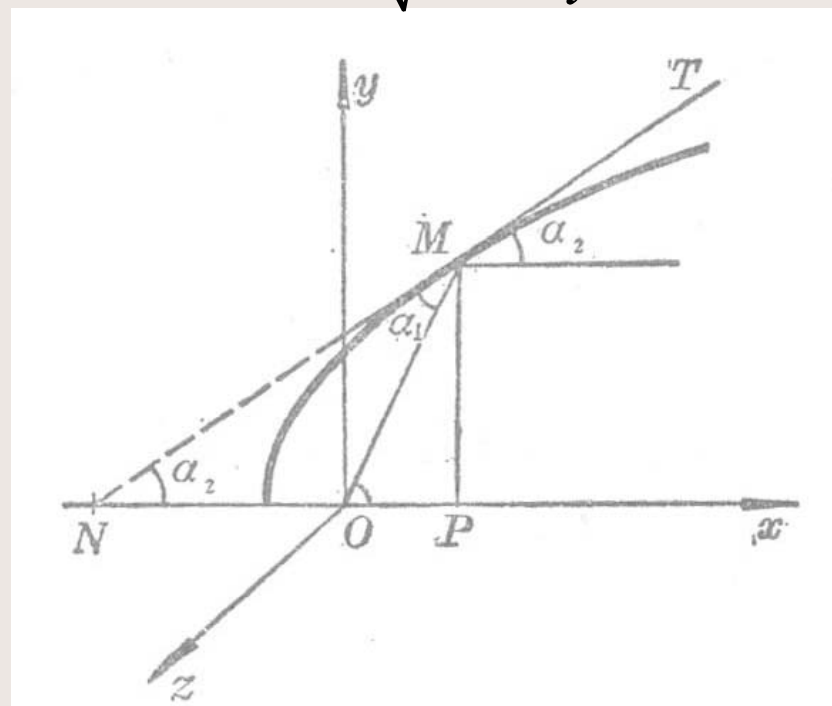
根据光的反射定律：入射角=反射角，可得

$$\frac{dy}{dx} = \tan \alpha_2 = \frac{MP}{NP} \Rightarrow \frac{dy}{dx} = \frac{y}{x + \sqrt{x^2 + y^2}}$$

$$\Rightarrow y^2 = c(c + 2x)$$

$$\Rightarrow y^2 + z^2 = c(c + 2x)$$

旋转抛物面



物体冷却过程

- 将某物体放置于空气中，在时刻 $t=0$ 时，测得它的温度为 $u_0=150^{\circ}\text{C}$ ，10分钟后测得温度为 $u_1=100^{\circ}\text{C}$ ，求物体的温度 u 和时间 t 的关系，假定空气的温度始终保持在 $u_a=24^{\circ}\text{C}$ ，
- 热力学的一些基本规律：热量总是从温度高的物体向温度低的物体传导的；一个物体的温度变化速度与温度差成比例。

物体冷却过程

- 设物体在时刻 t 的温度为 $u=u(t)$ ，则温度的变化速度可表示为 du/dt ，由刚才的物理知识得该问题的微分方程模型（ k 为比例常数）：

$$\begin{cases} \frac{du}{dt} = -k(u - u_a) \\ u(0) = u_0 \end{cases}$$

$$\int_{u_0}^u \frac{du}{u - u_a} = -\int_0^t k dt \Rightarrow \ln \frac{u - u_0}{u_0 - u_a} = -kt$$

物体冷却过程

- 求解并分析 $u(t) = u_a + (u_0 - u_a)e^{-kt}$
- 将已知数据代入求得本题的 $u(t)$

$$u_a = 24, u_0 = 150, u(10) = 100$$

$$\Rightarrow u(t) = 24 + 126e^{-0.050555t}$$

$$\Rightarrow \begin{cases} u(20) \approx 69.84^\circ\text{C} \\ u(120) \approx 24.28^\circ\text{C} \\ u(180) \approx 24.01^\circ\text{C} \end{cases}$$