2024 春省身班动态进出考试常微分方程解答

卢远 (Collaborate with Deepseek-R1)

2025年2月14日

一、设 f(x,y) 在 \mathbb{R}^2 上连续,且对 $\forall x, y_1, y_2 \in \mathbb{R}$,都有

$$|2xf(x,y_1) - 2xf(x,y_2)| \le |y_1 - y_2|$$

证明: 任意给定 $(x_0,y_0)\in\mathbb{R}^2$,方程 $\frac{\mathrm{d}y}{\mathrm{d}x}=f(x,y)$ 的满足初值条件 $y(x_0)=y_0$ 的解唯一. (**方程解的存在性无需证明**)

解答: 考虑初值问题 $\frac{dy}{dx} = f(x,y)$ 满足 $y(x_0) = y_0$, 将其改写为积分方程:

$$y(x) = y_0 + \int_{x_0}^x f(t, y(t)) dt.$$

定义算子 T 作用于连续函数空间:

$$(Ty)(x) = y_0 + \int_{x_0}^x f(t, y(t)) dt.$$

需证明 T 是压缩映射. 根据题设条件,对任意 $x \neq 0$ 和 $y_1, y_2 \in \mathbb{R}$,有

$$|2x[f(x,y_1) - f(x,y_2)]| \le |y_1 - y_2| \implies |f(x,y_1) - f(x,y_2)| \le \frac{|y_1 - y_2|}{2|x|}.$$

情形 1: $x_0 = 0$. 令 $z(x) = y(x) - y_0$,则 z(0) = 0,方程变为:

$$z(x) = \int_0^x f(t, z(t) + y_0) dt.$$

定义函数空间 $\mathcal{X} = \{z \in C^1([-h,h]) \mid z(0) = 0\}$, 赋予加权范数:

$$||z||_* = \sup_{x \neq 0} \frac{|z(x)|}{|x|}.$$

对任意 $z_1, z_2 \in \mathcal{X}$, 算子 T 满足:

$$|Tz_1(x) - Tz_2(x)| \le \int_0^x \frac{|z_1(t) - z_2(t)|}{2|t|} dt$$

$$\le \int_0^x \frac{||z_1 - z_2||_* \cdot |t|}{2|t|} dt$$

$$= \frac{||z_1 - z_2||_*}{2} |x|.$$

因此,

$$||Tz_1 - Tz_2||_* = \sup_{x \neq 0} \frac{|Tz_1(x) - Tz_2(x)|}{|x|} \le \frac{1}{2} ||z_1 - z_2||_*,$$

说明 T 是压缩因子为 $\frac{1}{2}$ 的压缩映射. 由 Banach 不动点定理,存在唯一不动点 $z^* \in \mathcal{X}$,对应原方程的唯一解 $y(x) = z^*(x) + y_0$.

情形 2: $x_0 \neq 0$. 选取区间 $[x_0 - h, x_0 + h]$ 使得 $|x| \geq \frac{|x_0|}{2} > 0$. 此时条件给出:

$$|f(x, y_1) - f(x, y_2)| \le \frac{|y_1 - y_2|}{2|x|} \le \frac{|y_1 - y_2|}{|x_0|}.$$

取 $h < |x_0|$, 则 Lipschitz 常数为 $L = \frac{h}{|x_0|} < 1$. 在标准范数 $||y|| = \sup_x |y(x)|$ 下,对任意 y_1, y_2 :

$$||Ty_1 - Ty_2|| \le Lh||y_1 - y_2||,$$

当 h 足够小时,Lh < 1,T 为压缩映射. 故由 Picard-Lindelöf 定理存在唯一解. 综上,对任意初值 $(x_0, y_0) \in \mathbb{R}^2$,方程的解唯一.

二、可以直接使用的结论:

对任意 n 阶实矩阵 A 及任意 b>0,存在 n 阶实矩阵 F 满足 $A^2=e^{bF}$.

设 b>0, $\Phi(t)$ 是齐次线性方程组 $\mathbf{x}'=A(t)\mathbf{x}$ 的基解矩阵, 其中 A(t) 为 n 阶实矩阵函数, 每个元素均为连续函数, 且 A(t) 以 b 为周期. 证明: 存在实矩阵 F 及以 2b 为周期的实矩阵函数 P(t) 满足

$$\Phi(t) = P(t)e^{bF}, \quad \forall t \in \mathbb{R}.$$

这就是实值版本 Floquet 定理.

解答: 设 $\Phi(t)$ 是基解矩阵, 先证明存在实常数矩阵(单值化矩阵) M 满足平移关系

$$\Phi(t+b) = \Phi(t)M.$$

因为

$$\frac{d}{dt}\Phi(t+b)\Phi(t)^{-1} = 0.$$

由平移关系进一步递推可得

$$\Phi(t+2b) = \Phi(t)M^2.$$

根据题目给定的结论(对任意实矩阵 A 及 b>0,存在实矩阵 F 使得 $A^2=e^{bF}$),取 A=M 并将参数 b 替换为 2b,则存在实矩阵 F 满足

$$M^2 = e^{2bF}.$$

定义矩阵函数

$$P(t) = \Phi(t)e^{-tF},$$

验证其 2b-周期性:

$$P(t+2b) = \Phi(t+2b)e^{-(t+2b)F} = \Phi(t)M^2e^{-2bF}e^{-tF}.$$

代入 $M^2 = e^{2bF}$ 后,

$$P(t+2b) = \Phi(t)e^{2bF}e^{-2bF}e^{-tF} = \Phi(t)e^{-tF} = P(t),$$

表明 P(t) 确实以 2b 为周期. 因此,基解矩阵可分解为

$$\Phi(t) = P(t)e^{tF}$$

其中 P(t) 是 2b-周期的非奇异实矩阵函数, F 为实常数矩阵.

三、考虑以下非线性方程:

$$\frac{\mathrm{d}^2 y}{\mathrm{d}x^2} = \frac{y+1}{4} - \frac{1}{4(y+1)^3}$$

设 $y = \varphi(x)$ 为满足 $\varphi(t) > -1$ ($\forall t \in \mathbb{R}$) 的一个解. 证明: $\varphi(x)$ 为周期函数. ¹

解答: 将原方程改写为平面系统. 令 $v = \frac{dy}{dx}$, 则得

$$\begin{cases} \frac{dy}{dx} = v \\ \frac{dv}{dx} = \frac{y+1}{4} - \frac{1}{4(y+1)^3} \end{cases}$$

构造能量函数 $E(y,v)=\frac{1}{2}v^2+V(y)$, 其中势能函数满足 $V'(y)=-\frac{y+1}{4}+\frac{1}{4(y+1)^3}$. 积分得

$$V(y) = -\frac{1}{8}(y+1)^2 - \frac{1}{8(y+1)^2}$$

对能量函数求导得

$$\frac{dE}{dx} = v\frac{dv}{dx} + V'(y)\frac{dy}{dx} = v\left(\frac{y+1}{4} - \frac{1}{4(y+1)^3}\right) - v\left(\frac{y+1}{4} - \frac{1}{4(y+1)^3}\right) \equiv 0$$

能量守恒表明相轨迹为闭合曲线 (E 的等值线), 故解 $\varphi(x)$ 为周期函数.

四、证明: 第三颗中的函数 $\varphi(x)$ 的周期为 2π .

本题可能有误,一般情况周期需要椭圆积分无法求出精确值, 2π 只是能量最低点附近的近似. **解答**:对于保守系统,力函数为 $f(x) = -\frac{x}{4} + \frac{1}{4x^3}$,其势能函数为:

$$V(x) = \frac{x^2}{8} + \frac{1}{8x^2}.$$

总能量为:

$$E = \frac{1}{2}\dot{x}^2 + \frac{x^2}{8} + \frac{1}{8x^2}.$$

当 $E > \frac{1}{4}$ 时,系统存在闭轨,周期 T 为:

$$T = 2 \int_{x_1}^{x_2} \frac{dx}{\sqrt{2\left(E - \frac{x^2}{8} - \frac{1}{8x^2}\right)}},$$

其中转折点 x_1, x_2 由方程 $x^4 - 8Ex^2 + 1 = 0$ 确定,解为:

$$x_{1,2} = \sqrt{4E \pm \sqrt{16E^2 - 1}}.$$

积分无法进一步用初等函数简化,需数值计算.

在势能极小值 x=1 附近 (对应 $E\approx\frac{1}{4}$), 进行泰勒展开:

$$V(x) \approx \frac{1}{4} + \frac{1}{2}(x-1)^2.$$

线性化方程为:

$$\ddot{y} + y = 0 \quad (y = x - 1),$$

其解为简谐振动 $y(t) = A\cos(t + \phi)$, 周期为:

$$T_0=2\pi$$
.

 $^{^{1}}$ 网上的卷子右式有误,x应为y.

$$T = 2 \int_{\sqrt{4E - \sqrt{16E^2 - 1}}}^{\sqrt{4E + \sqrt{16E^2 - 1}}} \frac{dx}{\sqrt{2E - \frac{x^2}{4} - \frac{1}{4x^2}}}.$$

线性近似周期: 当 $E \approx \frac{1}{4}$ 时, 周期 $T \approx 2\pi$.

补充

本节主要补充最后两题用到的有关保守能量系统的结论. 考虑二阶自治微分方程

$$\frac{d^2x}{dt^2} + f(x) = 0,$$

其中 f(x) 为连续可微函数. 假设系统为保守系统,即存在势能函数 V(x) 满足:

$$f(x) = \frac{dV}{dx}.$$

系统的总能量 E 定义为:

$$E = \frac{1}{2} \left(\frac{dx}{dt} \right)^2 + V(x),$$

且沿轨迹保持常数.

轨线为闭轨的数学解释

考虑一维保守系统:

$$\ddot{x} + f(x) = 0, \quad f(x) = \frac{dV}{dx},$$

其总能量为:

$$E = \frac{1}{2}\dot{x}^2 + V(x).$$

能量守恒意味着 E 沿轨迹恒定,即相空间中的运动被限制在等能线 E= 常数 上. 在相平面 (x,\dot{x}) 中,等能线方程为:

$$\dot{x} = \pm \sqrt{2(E - V(x))}.$$

在以下条件满足后, 轨线闭合, 从而得到周期解:

• 势能存在局部极小值

势能 V(x) 在某一区间内存在局部极小值 V_{\min} ,使得当 $E>V_{\min}$ 时,方程 V(x)=E 存在两个实根 x_1 和 x_2 (转折点).

• 等能线紧致性

在 $x_1 \le x \le x_2$ 内,V(x) < E,且等能线在该区间内形成闭合曲线.

• 无平衡点干扰

等能线不包含平衡点 (即 $f(x) \neq 0$ 或 $V'(x) \neq 0$ 在 $x_1 < x < x_2$ 内).

闭合轨迹的严格证明 由于 $E = \frac{1}{2}\dot{x}^2 + V(x)$ 且 V(x) 在 x_1 和 x_2 之间连续,系统在相空间中的轨迹被限制在区域 $x_1 \le x \le x_2$ 内,速度 \dot{x} 有界.

从 x_1 到 x_2 再返回的时间为周期 T, 由积分给出:

$$T = 2 \int_{x_1}^{x_2} \frac{dx}{\sqrt{2(E - V(x))}}.$$

若积分收敛,则运动是周期性的.

在二维相空间中,紧致(有界且闭合)的等能线拓扑等价于圆环 S^1 . 根据 Poincaré-Bendixon 定理,若轨迹被限制在紧致区域且不含平衡点,则必为闭轨.

保守系统周期的求解方法

能量守恒方程给出:

$$\frac{1}{2} \left(\frac{dx}{dt} \right)^2 + V(x) = E.$$

解出速度:

$$\frac{dx}{dt} = \pm \sqrt{2(E - V(x))}.$$

运动的转折点 x_1 和 x_2 由方程 V(x) = E 确定,即:

$$x_1 = \min\{x \mid V(x) = E\}, \quad x_2 = \max\{x \mid V(x) = E\}.$$

周期积分公式 周期 T 为粒子从 x_1 运动到 x_2 再返回的时间的两倍:

$$T = 2 \int_{x_1}^{x_2} \frac{dx}{\sqrt{2(E - V(x))}}.$$

通过变量替换 $V(x) = E - \frac{1}{2} \left(\frac{dx}{dt}\right)^2$,积分表达式可严格导出.

示例 例 1: 多项式势能 $V(x) = \frac{1}{2}kx^2$ (谐振子)

转折点: $x_{1,2} = \pm \sqrt{\frac{2E}{k}}$.

周期积分:

$$T = 2 \int_{-x_2}^{x_2} \frac{dx}{\sqrt{2(E - \frac{1}{2}kx^2)}} = \frac{2}{\sqrt{k}} \int_{-x_2}^{x_2} \frac{dx}{\sqrt{x_2^2 - x^2}}.$$

 $x = x_2 \sin \theta$ 积分化简为:

$$T = \frac{2}{\sqrt{k}} \int_{-\pi/2}^{\pi/2} d\theta = \frac{2\pi}{\sqrt{k}}.$$

例 2: 周期势能 $V(x) = -\cos x$ (单摆方程)

转折点: 由 $-\cos x = E$ 得 $x_{1,2} = \pm \arccos(-E)$ (当 |E| < 1) .

周期积分:

$$T = 2 \int_{-x_2}^{x_2} \frac{dx}{\sqrt{2(E + \cos x)}}.$$

令 $k = \sin\left(\frac{x_2}{2}\right)$,通过变量替换 $\sin\phi = \frac{\sin(x/2)}{k}$,积分转换为第一类椭圆积分:

$$T = 4 \int_0^{\pi/2} \frac{d\phi}{\sqrt{1 - k^2 \sin^2 \phi}} = 4K(k),$$

其中 K(k) 为第一类完全椭圆积分.

例 3: 四次势能 $V(x) = \frac{1}{4}x^4$

转折点: $x_{1,2} = \pm (4E)^{1/4}$.

周期积分:

$$T = 4 \int_0^{x_2} \frac{dx}{\sqrt{2(E - \frac{1}{4}x^4)}}.$$

令 $t = x/x_2$, 积分转换为贝塔函数:

$$T = \frac{4}{\sqrt{2E}} x_2 \int_0^1 \frac{dt}{\sqrt{1 - t^4}} = \frac{4}{\sqrt{2E}} (4E)^{1/4} \cdot \frac{\Gamma(1/4)^2}{4\sqrt{2\pi}}.$$

线性近似计算周期

性近似是一种将非线性系统在平衡点附近简化为线性系统的方法,用于估算小振幅振动的周期. 其核心思想是利用泰勒展开对势能函数进行二次近似,从而将运动方程转化为简谐振子方程. 该方法在小振幅振动时高度精确,为复杂非线性系统提供了简洁的周期估算工具.

确定平衡点与势能展开 考虑保守系统的势能函数 V(x), 其平衡点 x_0 由势能极小值确定:

$$V'(x_0) = 0, \quad V''(x_0) > 0.$$

在 x_0 附近对 V(x) 进行泰勒展开:

$$V(x) \approx V(x_0) + \frac{1}{2}V''(x_0)(x - x_0)^2 + \mathcal{O}((x - x_0)^3)$$
.

忽略高阶小项 ($\mathcal{O}((x-x_0)^3)$), 势能近似为:

$$V(x) \approx V(x_0) + \frac{1}{2}k(x - x_0)^2, \quad k = V''(x_0).$$

线性化运动方程 系统的动力学方程为:

$$\ddot{x} = -\frac{dV}{dx} \approx -k(x - x_0).$$

令 $y = x - x_0$ (位移变量), 方程变为:

$$\ddot{y} + \omega_0^2 y = 0, \quad \omega_0 = \sqrt{k}.$$

这是标准的简谐振子方程, 其通解为:

$$y(t) = A\cos(\omega_0 t + \phi),$$

周期为:

$$T_0 = \frac{2\pi}{\omega_0} = 2\pi\sqrt{\frac{1}{k}} = 2\pi\sqrt{\frac{1}{V''(x_0)}}.$$

线性近似的有效性条件

- 小振幅条件 位移 $y=x-x_0$ 足够小,使得高阶项 $\mathcal{O}(y^3)$ 可忽略.
- 能量接近极小值 总能量 $E \approx V(x_0)$,确保运动范围限制在平衡点附近.

示例 原问题的线性近似原问题中势能函数为:

$$V(x) = \frac{x^2}{8} + \frac{1}{8x^2}.$$

求平衡点由 $V'(x) = \frac{x}{4} - \frac{1}{4x^3} = 0$,解得 $x_0 = 1$. 计算二阶导数

$$V''(x) = \frac{1}{4} + \frac{3}{4x^4} \quad \Rightarrow \quad V''(1) = 1.$$

线性化势能

$$V(x) \approx V(1) + \frac{1}{2}V''(1)(x-1)^2 = \frac{1}{4} + \frac{1}{2}(x-1)^2.$$

运动方程与周期线性化方程为:

$$\ddot{y} + y = 0 \quad (y = x - 1),$$

周期为:

$$T_0=2\pi$$
.