

## 第一章 变分法 习题

2 求以下泛函的全增量和变分.

$$(1) J[y] = \int_a^b \sqrt{1+y'^2} dx. \quad \text{答案: } \delta J = \int_a^b \frac{y'}{\sqrt{1+y'^2}} \delta y' dx$$

$$(2) J[y] = \int_{x_0}^{x_1} (x^2 y + y^2 + yy') dx.$$

$$\text{答案: 全增量 } \Delta J = \int_{x_0}^{x_1} [(x^2 + 2y + y')\delta y + y\delta y'] dx + \int_{x_0}^{x_1} [\delta y \delta y' + (\delta y)^2] dx$$

$$\text{变分 } \delta J = \int_{x_0}^{x_1} [(x^2 + 2y + y')\delta y + y\delta y'] dx$$

$$(3) J[y] = \int_0^1 y^3 y'^2 dx, \text{条件是 } y(0)=1, \text{ (提示: 在变分表达式中, 把 } \delta y' \text{ 消去).}$$

答案:

$$\delta J = 2y^3(1)y'(1)\delta y(1) - 2y'(0)\delta y(0) + \int_0^1 (3y^2 y'^2 - 6y^2 y' y'' - 2y^3 y'') \delta y dx$$

3 设两端点固定, 求下列泛函的极值曲线:

$$(1) J = \int_{x_0}^{x_1} \sqrt{y(1+y')^2} dx. \quad \text{答案: } y = \frac{1}{2C_2} (x+C_0)^2 + C_2$$

$$(2) J = \int_{x_0}^{x_1} \frac{1+y^2}{y'^2} dx. \quad \text{答案: } y = \sinh(C_3 x + C_1)$$

4 求以下泛函的带端点条件的极值曲线, 并通过考察全增量判断所得曲线使泛函  $J$  取极小值.

$$(1) J[y] = \int_0^2 (xy' + y'^2) dx, \quad y(0)=1, y(2)=0.$$

$$\text{答案: 极值曲线为: } y = -\frac{1}{4}x^2 + 1.$$

考察泛函的增量,  $\Delta J = \delta J + \int_0^2 (\delta y'^2) dx$ , 由于  $\int_0^2 (\delta y'^2) dx \geq 0$ , 所以  $\Delta J \geq 0$ , 曲线使泛函数取极小值。

$$(2) J[y] = \int_0^1 (12xy + yy' + y'^2) dx, \quad y(0)=1, y(1)=4.$$

$$\text{答案: 极值曲线为: } y = x^3 + 2x + 1.$$

$$\Delta J = \delta J + \int_0^1 (\delta y \delta y' + \delta y'^2) dx, \quad \text{可得: } \int_0^1 (\delta y \delta y') dx = \frac{1}{2} (\delta y^2)_0^1 \geq 0.$$

因此  $\int_0^1 (\delta y \delta y' + \delta y'^2) dx \geq 0$ , 所以  $\Delta J \geq 0$ , 曲线使泛函数取极小值。

6 求下列泛函的极值曲线所应满足的微分方程.

(1)  $J[y] = \int_{x_0}^{x_1} (16y^2 - y''^2 + x^2) dx$ .

(2)  $J[y] = \int_{x_0}^{x_1} (y''' + 2xy) dx$ .

答案: 欧拉方程是:  $F_y - \frac{d}{dx} F_{y'} + \frac{d^2 F_{y''}}{dx^2} - \frac{d^3 F_{y'''}}{dx^3} = 0$ .

一般地, 对于被积函数是  $F(x, y, y', y'', \dots, y^{(n)})$ , 得到欧拉方程是

$$F_y - \frac{d}{dx} (F_{y'}) + \frac{d^2}{dx^2} (F_{y''}) - \dots - (-1)^n \frac{d^n}{dx^n} (F_{y^{(n)}}) = 0.$$

(1) 答案:  $y = C_1 e^{-2ix} + C_2 e^{2ix} + C_3 e^{-2x} + C_4 e^{2x}$ 。

(2) 答案  $y = \frac{1}{7!} x^7 + \frac{1}{5!} C_1 x^5 + \frac{1}{4!} C_2 x^4 + \frac{1}{6} C_3 x^3 + \frac{1}{2} C_4 x^2 + C_5 x + C_6$

7 求下列泛函的极值曲线.

(1)  $J[y, z] = \int_{x_0}^{x_1} (2yz - 2y^2 + y'^2 - z'^2) dx$ .

答案:  $y = (C_1 x + C_2) e^{ix} + (C_3 x + C_4) e^{-ix}$ ,  $z = 2y + y''$

(2)  $J[y, z] = \int_{x_0}^{x_1} (y'^2 + z'^2 + y'z') dx$ . 答案:  $y = C_1 x + C_2, z = C_3 x + C_4$

8 写出下列泛函的奥氏方程:

(1)  $J[z(x, y)] = \iint_D \left[ \left( \frac{\partial z}{\partial x} \right)^2 - \left( \frac{\partial z}{\partial y} \right)^2 \right] dx dy$ . 答案:  $\frac{\partial^2 z}{\partial x^2} - \frac{\partial^2 z}{\partial y^2} = 0$

(2)  $J[u(x, y, z)] = \iiint_V \left[ \left( \frac{\partial u}{\partial x} \right)^2 + \left( \frac{\partial u}{\partial y} \right)^2 + \left( \frac{\partial u}{\partial z} \right)^2 + 2uf(x, y, z) \right] dx dy dz$ .

答案:  $\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial z^2} = f(x, y, z)$

10 求下列等周问题的极值曲线.

(1) 泛函  $J[y] = \int_0^1 (y'^2 + x^2) dx$ ,  $y(0) = 0, y(1) = 0$ , 等周条件:  $\int_0^1 y^2 dx = 2$ .

答案:  $y = \pm 2 \sin k\pi x$ . 把这两个解代入泛函的表达式, 发现结果是一样的.

(3)  $J[y, z] = \int_0^1 (y'^2 + z'^2 - 4xz' - 4z)dx$ ,  $y(0) = z(0) = 0$ ;  $y(1) = z(1) = 1$ .

$\int_0^1 (y'^2 - xy' - z'^2)dx = 2$ . 答案:  $\lambda = -\frac{10}{11}$ ,  $y = -\frac{5}{2}x^2 + \frac{7}{2}x$ ,  $z = x$ .

11 求圆柱面  $r = R$  上的短程线. (提示: 用柱面坐标  $r, \varphi, z$  求解较便利.)

答案:  $z = a\varphi + b$

短程线为螺旋线。可将圆柱面展平, 在起始两端之间画一条直线, 这就是最短程线。然后再将平面卷回圆柱面, 直线就成为螺旋线。

12 写出在条件  $\int_0^{x_1} r(x)y^2 dx = 1$ ;  $y(0) = 0, y(x_1) = 0$  下, 泛函  $J[y] = \int_0^{x_1} [p(x)y'^2 + q(x)y^2]dx$  的极值曲线所应满足的微分方程. 其中  $r(x), p(x), q(x)$  是三个固定的已知函数.

答案:  $p(x)y'' + p'(x)y' - (q(x) + \lambda r(x))y = 0$ ;  $y(0) = 0, y(x_1) = 0$

13 设函数  $y(x)$  的左端固定在原点, 即  $y(0) = 0$ , 另一边界点在直线  $x = \pi/4$  上滑动. 试求泛函  $J[y] = \int_0^{\pi/4} (y^2 - y'^2)dx$  的极值曲线.

答案:  $y = 0$ .

15 给定空间某点坐标  $(x_0, y_0)$ , 例如  $(0, 1)$ , 画出通过该点的各中参量数值的悬链线, 这些线都相切于一根包络线.

答案:  $y = C_1 \cosh\left(\frac{x-x_0}{C_1} + \cosh^{-1} \frac{y_0}{C_1}\right)$ .

这就是通过定点  $(x_0, y_0)$  的单参数悬链线族方程。

16 求泛函  $J[y] = \int_0^1 (y'^2 - yy' + y^2)dx$  满足下列边界条件的极值曲线.

(1)  $y(x)$  过点  $P_1(0, 1)$ , 在  $x = 1$  处满足自然边界条件.

(2)  $y(x)$  过点  $P_2(1, 2)$ , 在  $x = 0$  处满足自然边界条件.

(3)  $y(x)$  在  $x = 0$  和  $x = 1$  都满足自然边界条件.

答案:  $F_{y'} = 2y' - y = 2(C_1 e^x - C_2 e^{-x}) - (C_1 e^x + C_2 e^{-x}) = C_1 e^x - 3C_2 e^{-x}$ .

$$(1) y = \frac{3}{3+e^2} e^x + \frac{e^2}{3+e^2} e^{-x}. (2) y = \frac{6e}{3e^2+1} e^x + \frac{2e}{3e^2+1} e^{-x}. (3) y = 0.$$

17 证明：(1.7.5)式的拉格朗日量可用电磁场来表达，即写成(1.7.8)式。

$$\text{原题的仔细表述：证明：} L = -\frac{1}{2\mu} \sum_{ij} F_{ij} F_{ij} + \sum_i J_i A_i \text{ 可写为：} L = \varepsilon E^2 - \frac{\mu}{2} B^2 + \mathbf{j} \cdot \mathbf{A} - \rho \varphi$$

证明

$$\begin{aligned} \text{利用 } F_{ij} &= \frac{\partial A_j}{\partial x_i} - \frac{\partial A_i}{\partial x_j} \\ L &= -\frac{1}{2\mu} \sum_{ij} F_{ij} F_{ij} + \sum_i J_i A_i \\ &= -\frac{1}{2\mu} [2(\frac{\partial A_1}{\partial x_2} - \frac{\partial A_2}{\partial x_1})^2 + 2(\frac{\partial A_1}{\partial x_3} - \frac{\partial A_3}{\partial x_1})^2 + 2(\frac{\partial A_1}{\partial x_4} - \frac{\partial A_4}{\partial x_1})^2 + 2(\frac{\partial A_2}{\partial x_3} - \frac{\partial A_3}{\partial x_2})^2 \\ &\quad + 2(\frac{\partial A_2}{\partial x_4} - \frac{\partial A_4}{\partial x_2})^2 + 2(\frac{\partial A_3}{\partial x_4} - \frac{\partial A_4}{\partial x_3})^2] + \mathbf{j} \cdot \mathbf{A} - \rho \varphi \\ &= -\frac{1}{\mu} [(\frac{\partial A_1}{\partial x_2} - \frac{\partial A_2}{\partial x_1})^2 + (\frac{\partial A_1}{\partial x_3} - \frac{\partial A_3}{\partial x_1})^2 + (\frac{\partial A_2}{\partial x_3} - \frac{\partial A_3}{\partial x_2})^2 \\ &\quad + (\frac{\partial A_1}{\partial x_4} - \frac{\partial A_4}{\partial x_1})^2 + (\frac{\partial A_2}{\partial x_4} - \frac{\partial A_4}{\partial x_2})^2 + (\frac{\partial A_3}{\partial x_4} - \frac{\partial A_4}{\partial x_3})^2] + \mathbf{j} \cdot \mathbf{A} - \rho \varphi \\ &= -\frac{1}{\mu} [B^2 - \frac{1}{c^2} (\frac{\partial A_1}{\partial t} + \frac{\partial \varphi}{\partial x_1})^2 - (\frac{\partial A_2}{\partial t} + \frac{\partial \varphi}{\partial x_2})^2 - (\frac{\partial A_3}{\partial t} + \frac{\partial \varphi}{\partial x_3})^2] + \mathbf{j} \cdot \mathbf{A} - \rho \varphi \\ &= \varepsilon E^2 - \frac{1}{\mu} B^2 + \mathbf{j} \cdot \mathbf{A} - \rho \varphi \end{aligned}$$

证毕。

18 从(1.7.32)式的拉格朗日量，得到粒子的运动方程(1.7.32)式。

原题的仔细的表述：从电子在电磁场中做相对论性运动的拉格朗日量

$$L = -mc^2 \sqrt{1 - v^2/c^2} - e(\varphi - \mathbf{v} \cdot \mathbf{A})$$

得到粒子的运动方程

$$\frac{d}{dt} \mathbf{p} = e(\mathbf{E} + \mathbf{v} \times \mathbf{B})$$

$$\text{解：} L = -mc^2 \sqrt{1 - v^2/c^2} - e(\varphi - \mathbf{v} \cdot \mathbf{A})$$

$$\begin{aligned} \frac{\partial L}{\partial v_x} &= \frac{\partial}{\partial v_x} (-mc \sqrt{c^2 - v_x^2 - v_y^2 - v_z^2} - e(\varphi - \mathbf{v} \cdot \mathbf{A})) \\ &= mc \frac{v_x}{\sqrt{c^2 - v^2}} + eA_x \end{aligned}$$

$$\frac{\partial}{\partial x} L - \frac{d}{dt} \frac{\partial}{\partial v_x} L = -e \left( \frac{\partial}{\partial x} \varphi - \frac{\partial}{\partial x} \mathbf{v} \cdot \mathbf{A} \right) - mc \frac{d}{dt} \frac{v_x}{\sqrt{c^2 - v^2}} - e \frac{d}{dt} A_x = 0$$

其中

$$\begin{aligned} \mathbf{v} \cdot \frac{\partial}{\partial \mathbf{x}} \mathbf{A} - v_x \frac{\partial}{\partial t} A_x &= v_x \frac{\partial}{\partial x} A_x + v_y \frac{\partial}{\partial x} A_y + v_z \frac{\partial}{\partial x} A_z - \frac{d}{dt} A_x \\ &= (\mathbf{v} \cdot \nabla) A_x - v_x \frac{d}{dt} A_x - v_y \frac{\partial}{\partial y} A_x - v_z \frac{\partial}{\partial z} A_x + v_y \frac{\partial}{\partial x} A_y + v_z \frac{\partial}{\partial x} A_z \\ &= -\frac{\partial}{\partial t} A_x + v_y \left( \frac{\partial}{\partial x} A_y - \frac{\partial}{\partial y} A_x \right) - v_z \left( \frac{\partial}{\partial z} A_x - \frac{\partial}{\partial x} A_z \right) \\ &= -\frac{\partial}{\partial t} A_x + v_y B_z - v_z B_y = -\frac{\partial}{\partial t} A_x + (\mathbf{v} \times \mathbf{B})_x \end{aligned}$$

因此

$$-e \frac{\partial}{\partial x} \varphi - mc \frac{d}{dt} \frac{v_x}{\sqrt{c^2 - v^2}} - e \frac{\partial}{\partial t} A_x + e(\mathbf{v} \times \mathbf{B})_x = 0$$

同理写出另外两个分量满足的方程，三式相加，有

$$-e \nabla \varphi - mc \frac{d}{dt} \frac{\mathbf{v}}{\sqrt{c^2 - v^2}} - e \frac{\partial}{\partial t} \mathbf{A} + e \mathbf{v} \times \mathbf{B} = 0$$

得到

$$\frac{d}{dt} \mathbf{p} = e(\mathbf{E} + \mathbf{v} \times \mathbf{B})$$

其中

$$\frac{d}{dt} \mathbf{p} = \frac{\mathbf{v}}{\sqrt{c^2 - v^2}}, \mathbf{E} = -e \nabla \varphi - \frac{\partial}{\partial t} \mathbf{A}$$

19 证明：如果取  $\psi$  和  $\psi^*$  作为独立的场变量，且场的实拉格朗日密度为

$$L = \frac{\hbar^2}{2m} \nabla \psi \cdot \nabla \psi^* + U(r, t) \psi \psi^* - \frac{i\hbar}{2} (\dot{\psi} \psi^* - \psi \dot{\psi}^*)$$

其中  $\nabla$  为梯度算符， $\dot{\psi}$  上的一点表示对时间求偏导， $\dot{\psi} = \frac{\partial \psi}{\partial t}$ 。将这个拉格朗日密度代入欧拉-拉格朗日方程之后，导致一个什么方程？

答案：

$$\begin{aligned} -i\hbar \frac{\partial}{\partial t} \psi^* &= -\frac{\hbar^2}{2m} \nabla^2 \psi^* + U(r, t) \psi^* \\ i\hbar \frac{\partial}{\partial t} \psi &= -\frac{\hbar^2}{2m} \nabla^2 \psi + U(r, t) \psi \end{aligned}$$

这是薛定谔方程及其复共轭方程。

## 第二章习题

10 由例 10 知设  $X = C[0, 2\pi]$ , 则  $A = \{1, \sin x, \sin 2x, \dots, \sin nx\}$  是一线性无关组. 定义该空间中两个连续函数  $f_1(x), f_2(x)$  的内积为  $(f_1, f_2) = \int_0^{2\pi} f_1^*(x) f_2(x) dx$ . 证明这组基是正交但不规一的. 正交规一基组应该写成什么形式?

答案: 正交归一的基组应为  $A' = \left\{ \frac{1}{\sqrt{2\pi}}, \frac{\sin x}{\sqrt{\pi}}, \frac{\sin 2x}{\sqrt{\pi}}, \dots, \frac{\sin nx}{\sqrt{\pi}} \right\}$ 。

11 在六次多项式空间  $X = P_6[-1, 1]$ , 则  $A = \{1, x, x^2, x^3, x^4, x^5, x^6\}$  是一线性无关组. 定义该空间中两个六次多项式  $f_1(x), f_2(x)$  的内积为  $(f_1, f_2) = \int_{-1}^1 f_1^*(x) f_2(x) dx$ . 证明这组基非正交规一的. 请构造正交规一基组.

答案: 构造正交规一基组如下。

$$e_1 = \frac{1}{\sqrt{2}}, \quad e_2 = \sqrt{\frac{3}{2}}x, \quad e_3 = \sqrt{\frac{45}{8}}\left(x^2 - \frac{1}{3}\right), \quad e_4 = \sqrt{\frac{175}{8}}\left(x^3 - \frac{3}{5}x\right), \quad e_5 = \frac{105}{8\sqrt{2}}\left(x^4 - \frac{6}{7}x^2 + \frac{3}{35}\right),$$

$$e_6 = \frac{63}{8}\sqrt{\frac{11}{2}}\left(x^5 - \frac{10}{9}x^3 + \frac{5}{21}x\right), \quad e_7 = \frac{231}{16}\sqrt{\frac{13}{2}}\left(x^6 - \frac{15}{11}x^4 + \frac{5}{11}x^2 - \frac{5}{231}\right)$$

这组基是前七个勒让德多项式的归一化之后的形式。

15 一个微分算子以及它所作用的函数满足的边界条件如下.

$$Lu(x) = \left(\frac{d}{dx} + 1\right)u(x), 0 < x < 1; u(0) - \alpha u(1) = 0$$

求其伴随算子及其所作用的函数满足的边界条件.

答案:  $L^+v(x) = \left(-\frac{d}{dx} + 1\right)v(x), 0 < x < 1; v(1) - \alpha v(0) = 0$

18 微分方程  $u''(x) = f(x), 0 < x < 1$  只有一个边界条件  $u(0) = \gamma$ . 请证明其伴随方程有三个边界条件.

答案: 需要知道如下三个边界条件:

$$c_2^* v'(1) - c_1^* v(1) = 0, v'(1) - \gamma^* v'(0) = 0, v'(1) - v(1) + v(0) = 0$$

19 三阶微分算子的一般形式是

$$L = r_3(x) \frac{d^3}{dx^3} + r_2(x) \frac{d^2}{dx^2} + r_1(x) \frac{d}{dx} + r_0(x)$$

写出其形式伴随算子和结函数.若要求此算子是自伴的, 条件是什么?

答案:  $r_3 = -r_3^*, r_2 = (r_2 - 3r_3')^*, r_1 = (-3r_3'' + 2r_2' - r_1')^*, r_0 = (-r_3''' + r_2'' - r_1' + r_0')^*$

**习题 39 提示**

$|T'_n(x)| = n \frac{\sin n\theta}{\sin \theta}$ . 然后证明:  $|\frac{\sin n\theta}{\sin \theta}| \leq n$ , 例如, 可用数学归纳法证明.