网络课程:

17.2.1 泛函的极值的必要条件——欧拉-拉格朗日方程

17.2.2 泛函的条件极值问题

17. 2 泛函的极值

泛函的极值问题,一般来说是比较复杂的.因为它与泛函包含的自变量个数,未知函数的个数以及函数导数的阶数等相关.另外,在求泛函极值时,有的还要加约束条件,且约束条件的类型也有不同,等等.下面我们首先讨论泛函的极值的必要条件.

17.2.1 泛函的极值的必要条件——欧拉-拉格朗日方程

设 J[y(x)] 的极值问题有解

$$y = y(x) \quad (17.2.1)$$

现在推导这个解所满足的常微分方程,这是用间接法研究泛函极值问题的重要一环. 设想这个解有变分 $\mathfrak{S}\eta(x)$,则 $J[y(x)+\mathfrak{S}\eta(x)]$ 可视为参数 \mathfrak{S} 的函数 $\Phi(\mathfrak{S})=J[y(x)+\mathfrak{S}\eta(x)]$.而当 $\mathfrak{S}=0$ 时, $y(x)+\mathfrak{S}\eta(x)=y(x)$ 对应于式(17.2.1),即为 $J[y(x)+\mathfrak{S}\eta(x)]$ 取极值.于是原来的泛函极值问题,就化为一个求普通函数 $\Phi(\mathfrak{S})$ 的极值问题. 由函数取极值的必要条件,有

$$\frac{\mathrm{d}\Phi}{\mathrm{d}\varepsilon}|_{\mathbf{z}=\mathbf{0}} = 0 \quad \text{inf} \frac{\partial J}{\partial\varepsilon}|_{\mathbf{z}=\mathbf{0}} = 0 \quad (17.2.2)$$

2. 泛函表示为多个函数的积分形式

$$\begin{split} J[y(x)] &= \int_{a}^{b} F(x, y_1, y_1', y_2, y_2', \cdots y_n, y_n') \mathrm{d}x \\ \delta y_i \mid_{x=a} &= 0, \qquad \delta y_i \mid_{x=b} &= 0 \qquad (i = 1, 2, \cdots, n) \end{split}$$

则与此泛函极值问题相应的E-L方程为

$$\frac{\partial F}{\partial y_i} - \frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}x} \left(\frac{\partial F}{\partial y_i'} \right) = 0 \qquad (i = 1, 2, \dots, n)$$
(17.2.2)

3. 泛函的积分形式中含有高阶导数

$$J[y(x)] = \int_a^b F(x, y, y', y'', \dots, y^{(n)}) dx$$
$$\delta y(a) = \delta' y(a) = \dots = \delta^{(n-1)} y(a) = 0$$
$$\delta y(b) = \delta' y(b) = \dots = \delta^{(n-1)} y(b) = 0$$

与此泛函极值问题相应的E-L方程为

$$\frac{\partial F}{\partial y} - \frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}x} \left(\frac{\partial F}{\partial y'} \right) + \frac{\mathrm{d}^{2}}{\mathrm{d}x^{2}} \left(\frac{\partial F}{\partial y''} \right) + \dots + (-1)^{n} \frac{\mathrm{d}^{n}}{\mathrm{d}x^{n}} \left(\frac{\partial F}{\partial y^{(n)}} \right) = 0 \tag{17.2.3}$$

4. 泛函的积分形式中含有多元函数

设u(x,y)为x,y的二元函数,则

$$\begin{split} J &= \int_{x_1}^{x_2} \int_{y_1}^{y_2} F(x,y,u,u_x,u_y) \mathrm{d}x \mathrm{d}y \\ \delta u(x_1,y) &= \delta u(x_2,y) = \delta u(x,y_1) = \delta u(x,y_2) = 0 \end{split}$$

与此泛函极值问题相应的E-L方程为

$$\frac{\partial F}{\partial u} - \frac{\partial}{\partial x} \left(\frac{\partial F}{\partial u_x} \right) - \frac{\partial}{\partial y} \left(\frac{\partial F}{\partial u_y} \right) = 0 \tag{17.2.4}$$

17.2.2泛函的条件极值问题

在许多泛函的极值问题中,变量函数还受到一些附加条件的限制,其中最常见和重要的一种是以积分形式 表示的限制条件

$$\int_{a}^{b} G(x, y, y') dx = l$$
 (17.2.5)

即所谓的等周问题:

$$\begin{cases} J[y(x)] = \int_{a}^{b} F(x, y, y') dx, & y(a) = y_{0}, y(b) = y_{1} \\ \int_{a}^{b} G(x, y, y') dx = l \end{cases}$$
(17.2.6)

(注:这种问题之所以称为等周问题,是因为在历史上起源于求一条通过两点,长度固定为 $\log y^{(x)}$,使面积 $\log z = \int_{a}^{b} y(x) dx$ $\log x$

其中 l , $\mathcal{N}_{\mathbf{a}}$, $\mathcal{N}_{\mathbf{1}}$ 为常数. 此类问题可以仿照普通函数的条件极值问题的拉格朗日乘子法. 即将附加条件(17.2.5)乘以参数 $^{\lambda}$,求其变分后,加到泛函取极值的必要条件中得到

2018/9/28 17. 2 泛函的极值

$$\delta \int_a^b [F(x,y,y') + \lambda G(x,y,y')] \mathrm{d}x = 0$$

于是问题转化为不带条件的由上式所表示的变分问题. 其对应的E-L方程为

$$\frac{\partial F}{\partial y} + \lambda \frac{\partial G}{\partial y} - \frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}x} (\frac{\partial F}{\partial y'} + \lambda \frac{\partial G}{\partial y'}) = 0$$

这是通过a和b两点的y(x)在附加条件(17.2.5)之下使泛函取极值的必要条件。它实际上是一个关于y(x)的二阶常微分方程。其通解中含有三个参数,即 λ 和两个积分常数。它们可由条件 $y(a)=y_{1},y(b)=y_{1}$ 和附加条件(17.2.5)来确定。