

高等学校教学参考书

# 高等工程数学

下册

GAODENG

GONGCHENG

SHUXUE

中国铁道出版社

## 内 容 提 要

本书分上、下两册。下册内容包括变分法、矢量与场论、数值计算方法和概率论的基本理论，以及它们的一些应用。

本书适用于工程技术人员、工科大学高年级学生、教师自学，也可作为工科研究生的试用教材。

高等学校教学参考书

高等工程数学

下 册

黄克欧 谌安琦 范子亮 奚载青 编

中国铁道出版社出版

新华书店北京发行所发行

各地新华书店经售

中国铁道出版社印刷厂印

开本：787×1092<sup>1/16</sup> 印张：28.5 字数：720千

1982年9月 第1版 1982年9月 第1次印刷

印数：0001—9,000册 定价：2.95元

# 目 录

## 第五章 变分法

§ 1 变分法的基本概念	1
1.1 泛函定义及举例	1
1.2 变分问题举例	3
1.3 泛函的绝对极值、相对极值	5
习 题 1	6
§ 2 最简单的变分问题	7
2.1 欧拉方程的推导	7
2.2 从欧拉方程求变分问题的驻值 线(方法与举例)	10
2.3* 活动端点的变分问题	15
习 题 2	17
附录 泛函 $J[y(x)]$ 的极值判别方法	19
习 题	22
§ 3 泛函的变分概念	23
3.1 多元函数的一次微分、 二次微分	23
3.2 泛函的一次变分 $\delta J$	24
3.3 二次变分的定义	29
3.4 泛函的一次、二次变分同改变 量 $\Delta J$ 间的关系	30
3.5 泛函的导数同变分间的关系	32
3.6 函数的微分与泛函的变分的 比较	33
3.7 泛函的极值定理	34
3.8 变分运算规则	36
3.9 例题	37
习 题 3	40
§ 4 其它类型的变分问题	41
4.1 $F[x, y, y', y'', \dots, y^{(n)}]$ 类型 的变分问题	41
4.2 $F(x, y_1, y_2, \dots, y_n; y'_1,$ $y'_2, \dots, y'_n)$ 类型的变分问题	43
4.3 依赖于二元函数 $z(x, y)$ 的 泛函	47
4.4 依赖于二元函数 $z(x, y)$ 的泛函的 积分式中含有二阶偏导数的情况	51

习 题 4	52
附录 Dirichlet 原理	53
§ 5 受有约束的变分问题	56
5.1 受有函数形式的约束的变分 问题	57
5.2 受有积分形式的约束的变分 问题	66
习 题 5	70
§ 6 常微分方程的固有值问题, 它同 变分问题的关系	74
6.1 什么是常微分方程的固有值 问题	74
6.2 固有函数的一些性质	75
6.3 常微分方程的固有值问题同变 分问题间的关系	80
§ 7 哈密尔顿 (Hamilton) 原理 及其应用	82
7.1 哈密尔顿原理叙述 (直角 坐标系)	82
7.2 广义坐标系下的哈密尔顿原理	85
7.3 哈密尔顿原理应用举例	87
7.4 哈密尔顿原理的应用 (续)	89
习 题 7	92

## 第六章 矢量与场论

§ 1 矢量代数简介	93
1.1 矢量与数量	95
1.2 矢量的加、减法	96
1.3 矢量的坐标表示	97
1.4 矢量的乘法——数积、矢积、 混合积	98
1.5 应用举例	100
习 题 1	102
§ 2 矢量分析	103
2.1 矢量函数	103
2.2 矢量函数的极限	104
2.3 矢量函数的连续	105
2.4 矢量函数的导数	105

2.5 矢量函数的微分.....	103	9.1 曲线坐标.....	165
2.6 求导公式及举例.....	108	9.2 正交曲线坐标.....	167
2.7 矢量函数的积分.....	111	9.3 正交曲线坐标下的 $\nabla u$ .....	169
2.8 应用——力学问题.....	113	9.4 正交曲线坐标系下的 $\nabla \cdot \vec{a}$ 与 $\nabla \times \vec{a}$ .....	171
习 题 2 .....	116	9.5 正交曲线坐标系下的 $\Delta u$ .....	174
§ 3 场.....	118	9.6 柱面坐标与球面坐标下的 $\nabla u$ 、 $\nabla \cdot \vec{a}$ 、 $\nabla \times \vec{a}$ 、 $\Delta u$ 及其它有 关量 .....	175
3.1 数量场与矢量场.....	118	习 题 9 .....	176
3.2 点函数.....	118	§ 10* 应用问题举例 .....	177
3.3 数量场的等值面与矢量场的 等量线.....	119	10.1 电磁场方面的应用——麦克斯 韦方程组 .....	177
习 题 3 .....	121	10.2 流体力学方面的应用——连续 性方程 .....	181
§ 4 数量场的梯度 .....	121	10.3 热传导方面的应用——热传导 方程 .....	182
4.1 方向导数.....	121	习 题 10 .....	184
4.2 数量场的梯度.....	123		
4.3 梯度的性质.....	125		
4.4 应用举例.....	126		
习 题 4 .....	127		
§ 5 矢量场的散度 .....	128		
5.1 矢量场的通量.....	128		
5.2 矢量场的散度.....	130		
5.3 散度的计算.....	132		
5.4 散度的性质及计算举例.....	134		
5.5 高斯 (Gauss) 公式及其应用.....	135		
习 题 5 .....	140		
§ 6 矢量场的旋度 .....	141		
6.1 矢量场的环量.....	141		
6.2 矢量场的旋度.....	144		
6.3 旋度的计算.....	146		
6.4 旋度的性质及举例.....	148		
6.5 斯托克斯 (Stokes) 公式及格 林 (Green) 公式.....	150		
习 题 6 .....	153		
§ 7 关于算符 $\nabla$ 及 $\Delta$ .....	154		
7.1 算符与公式.....	154		
7.2 举例.....	157		
习 题 7 .....	158		
§ 8 几种常用的场 .....	159		
8.1 有势场.....	159		
8.2 管形场.....	161		
8.3 调和场与调和函数.....	163		
习 题 8 .....	164		
§ 9 曲线坐标及曲线坐标下的 $\nabla u$ 、 $\nabla \cdot \vec{a}$ 、 $\nabla \times \vec{a}$ 、 $\Delta u$ .....	165		

## 第七章 数值计算方法

§ 1 误差 .....	185
§ 2 线性方程组 .....	188
2.1 引言 .....	188
2.2 高斯消去法 .....	188
2.3 无回代主元素法 (约当法) .....	190
2.4 行列式、逆矩阵 .....	193
2.5 消去法的误差 .....	195
2.6 简单迭代法 (雅可比迭代法) .....	198
2.7 松弛迭代法·赛德尔迭代法 .....	202
2.8 对称方程组的平方根法 .....	204
2.9 三对角方程组的追赶法 .....	206
§ 3 一元非线性方程式 .....	209
3.1 求实根的区间二分法 .....	209
3.2 弦位法 .....	210
3.3 牛顿法 .....	211
3.4 抛物线法 .....	212
§ 4 矩阵的特征值、特征向量 .....	214
4.1 特征值问题 .....	214
4.2 求绝对值最大的特征值及其对 应的特征向量的乘幂法及 反乘幂法 .....	215
4.3 实对称矩阵的雅可比方法 .....	219
4.4 求矩阵全部特征值的QR方法 .....	223

§ 5 数值逼近 .....	238	1.7 条件概率 .....	315
5.1 拉格朗日插值公式 .....	238	1.8 事件的独立性 .....	318
5.2 牛顿插值公式·差商 .....	241	习 题 1 .....	322
5.3 等距插值点的插值公式·差分 .....	244	§ 2 随机变量 .....	327
5.4 样条函数插值法 .....	248	2.1 随机变量 .....	327
5.5 曲线的拟合·最小二乘法 .....	251	2.2 分布函数 .....	330
§ 6 数值微分和数值积分 .....	255	2.3 离散型随机变量 .....	331
6.1 数值微分 .....	255	2.4 连续型随机变量 .....	334
6.2 数值微分的误差 .....	259	2.5 随机向量 .....	336
6.3 牛顿-柯特斯数值积分公式 .....	259	2.6 随机变量的独立性 .....	341
6.4 复化求积公式 .....	262	习 题 2 .....	345
6.5 样条函数数值积分法 .....	264	§ 3 数字特征 .....	350
§ 7 常微分方程初值问题 .....	265	3.1 数学期望 .....	350
7.1 折线法与改进折线法 .....	265	3.2 方差 .....	358
7.2 龙格-库塔法 .....	267	3.3 车贝晓夫不等式 .....	362
7.3 一阶微分方程组初值问题 .....	269	3.4 相关系数 .....	363
§ 8 常微分方程边值问题 .....	270	3.5 矩 .....	366
8.1 边值问题的一般概念 .....	270	3.6 中数 .....	368
8.2 差分方法及差分方程的追赶法 .....	271	习 题 3 .....	370
8.3 样条函数方法 .....	274	§ 4 常用离散型概率分布 .....	374
§ 9 拉普拉斯方程 .....	277	4.1 0-1分布 .....	374
9.1 拉普拉斯方程的差分方程 .....	277	4.2 均匀分布 .....	375
9.2 差分方程解的存在、唯一性 .....	282	4.3 二项分布 .....	375
9.3 差分方程的迭代解法 .....	283	4.4 超几何分布 .....	380
9.4 一般二阶椭圆型方程的差 分解法 .....	286	4.5 普阿松分布 .....	382
§ 10 热传导方程 .....	287	4.6 几何分布 .....	385
10.1 热传导方程的显式差分方程 .....	287	4.7 巴斯卡分布 .....	387
10.2 隐式差分方程及其追赶解法 .....	289	4.8 多项分布 .....	388
10.3 差分方程的收敛性及稳定性 .....	290	习 题 4 .....	390
10.4 第三边值问题的差分方程 .....	295	§ 5 常用连续型概率分布 .....	392
§ 11 波动方程 .....	296	5.1 均匀分布 .....	392
11.1 初值问题的差分方程 .....	296	5.2 正态分布 .....	393
11.2 混合问题的差分方程 .....	297	5.3 指数分布 .....	399
11.3 差分方程的收敛性及稳定性 .....	300	5.4 $\Gamma$ -分布 .....	400
<b>第八章 概率论</b>		5.5 $B$ -分布 .....	401
§ 1 事件与概率 .....	302	5.6 韦布分布 .....	401
1.1 样本空间 .....	302	5.7 拉普拉斯分布 .....	402
1.2 事件 .....	303	5.8 多元正态分布 .....	403
1.3 事件的运算 .....	304	习 题 5 .....	406
1.4 频率 .....	305	§ 6 随机变量的函数 .....	409
1.5 概率的定义 .....	307	6.1 随机变量的函数分布 .....	409
1.6 古典型的概率计算 .....	310	6.2 随机向量的函数的分布 .....	413
		6.3 顺序统计量的分布 .....	416
		6.4 随机向量的变换 .....	418

6.5	$\chi^2$ -分布	421
6.6	$t$ -分布	424
6.7	$F$ -分布	425
	习 题 6	427
§ 7	极限定理	430
7.1	大数定律	430
7.2	车贝晓夫大数定律	431
7.3	贝努里大数定律	434
7.4	中心极限定理	435
7.5	林德伯格-勒维定理	435
7.6	德莫佛-拉普拉斯定理	437
7.7	格德伯格定理	440
	习 题 7	441
	附录一 常用分布表	444
	附录二 二项分布 $\sum_{k=0} p_k(n, p)$ 的 数值表	447
	附录三 普阿松分布 $\sum_{k=0} p_k(\lambda)$ 的数值表	448
	附录四 正态分布数值表	450

# 第五章 变 分 法

## § 1 变分法的基本概念

变分法在力学、物理及工程技术中都有广泛的应用。力学中的哈米顿原理就是借助于变分原则来叙述的。某些对实际问题很有用的数学方法，例如有限元法、最优化控制、样条函数的理论等都同变分法有关。

变分法是研究求泛函的极大值或极小值的方法，凡是求泛函的极大值或极小值问题都叫做变分问题。

### 1.1 泛函定义及举例

泛函 (Functional) 概念同函数 (Function) 概念有相同处，亦有相异处。

粗浅地说：一元函数  $y = f(x)$  中的因变量  $y$  的值是依赖着自变数  $x$  而变的；多元函数  $u = f(x_1, \dots, x_n)$  中的因变量  $u$  的值是依赖着多个自变数  $x_1, \dots, x_n$  的值而变的。可是，一元的泛函  $J = J[y(x)]$  中的因变量  $J$  的值是依赖着函数  $y(x)$  而变的。与此类似，多元的泛函  $J = J[y_1(x), y_2(x), \dots, y_n(x)]$  的因变量  $J$  的值是依赖着多个函数  $y_1(x), \dots, y_n(x)$  而变的。

#### 例 1 泛函

$$J[y] = \int_0^1 [y^2 + y'^2] dx \quad y' = \frac{dy}{dx}$$

中的  $J = J[y(x)]$  的值随着所给定的函数  $y(x)$  而变。

例如，给定  $y = y(x) = x^2$  时，

则

$$J[x^2] = \int_0^1 [(x^2)^2 + (2x)^2] dx = \frac{1}{5} + \frac{4}{3} = \frac{23}{15}$$

当  $y = y(x) = x + 1$  时，

则

$$J[x + 1] = \int_0^1 [(x + 1)^2 + 1^2] dx = \frac{10}{3}$$

当  $y = y(x) = \sin x$  时，

则

$$J[\sin x] = \int_0^1 (\sin^2 x + \cos^2 x) dx = 1$$

由此可见，对于不同的函数  $y(x)$ ，对应着泛函  $J$  的不同的值。

请读者自己计算，填下列的表：

设

$$J[y(x)] = \int_0^1 (y^2 + y'^2) dx$$

函数 $y(x)$	所对应的泛函 $J[y(x)]$ 的值	函数 $y(x)$	所对应的泛函 $J[y(x)]$ 的值
$y(x) = 1 - x$	$J[y(x)] =$	$y(x) = \cos x$	$J[y(x)] =$
$y(x) = \frac{1}{3}x^3$	$J[y(x)] =$	$y(x) = \frac{1}{x+1}$	$J[y(x)] =$

上面所举的例子都是依赖于一个函数  $y(x)$  的泛函，下面将举依赖于两个函数的泛函的例子。

例 2 如果一质点在保守力场中，从定点  $P_0(x_0, y_0, z_0)$  运动到另一点  $P_1(x_1, y_1, z_1)$  时，据力学原理，力对质点所做的功  $W$  与路径无关，只同路径的两端点  $P_0(x_0, y_0, z_0)$  与  $P_1(x_1, y_1, z_1)$  的位置有关，即

$$W = W(P_0, P_1) = W(x_0, y_0, z_0; x_1, y_1, z_1)$$

因为  $(x_0, y_0, z_0)$  是定点，所以，功  $W$  是  $(x_1, y_1, z_1)$  的函数。

与上述不同，如果质点是在非保守力场中运动，据力学原理，则功  $W$  同运动路线方程

$$y = y(x), z = z(x)$$

有关，即

$$W = W[y(x), z(x)]$$

也就是，在这情况下，功  $W$  是路线方程  $y = y(x), z = z(x)$  (两个函数) 的泛函。

由前例可见：

i ) 函数  $y = f(x)$ ：自变数  $x$  对应着函数值  $y$  (即变数  $x$  对应着因变数  $y$ )。

ii ) 泛函  $J = J[y(x)]$ ：自变元  $y(x)$  对应着泛函  $J[y(x)]$  的值 (即函数  $y(x)$  对应着因变数  $J$ )。

下面，叙述泛函的定义。

定义 如果因变数  $J$  与某一函数类  $\{y(x)\}$  中的函数存在着依赖关系：该函数类  $\{y(x)\}$  中每一个函数  $y(x)$  都对应着  $J$  的一个确定的值，则称  $J$  是这个函数类  $\{y(x)\}$  的泛函。函数类  $\{y(x)\}$  称为此泛函的定义域。

例如 泛函

$$J = J[y(x)] = \int_0^1 (y^2 + y'^2) dx$$

$J$  对于自变元  $y(x)$  的依赖关系由上面的积分式给出。然而我们必须规定自变元  $y(x)$  所属的函数类 (即  $y(x)$  不可以任意取)，否则  $J[y(x)]$  可能没有确定值。例如，取  $y(x) = \frac{1}{x}$ ，则从上式积分得  $J = \infty$ ，即  $J\left[\frac{1}{x}\right] = \infty$ 。也就是说，对于  $y(x) = \frac{1}{x}$  的  $J$  没有确定的值。又如，取  $y(x) = \frac{1}{x-1}$  也是这样。这些函数  $\frac{1}{x}, \frac{1}{x-1}, \frac{1}{x^2}$  都不在此泛函的定义域中。

一般说，如果泛函是由下列积分构成的：

$$J[y(x)] = \int_a^b F(x, y, y', y'', \dots, y^{(m)}) dx \quad (1.1)$$

而被积函数  $F$  中含有  $y(x), y'(x), \dots, y^{(m)}(x)$ 。为了保证  $J[y(x)]$  有确定值，习惯上规定泛函 (1.1) 式的  $y(x)$  是属于  $C_m[a, b]$  类，即自变元  $y(x)$  必须是在闭区间  $[a, b]$  上的  $m$  次连续可导的函数。

定义 在闭区间  $[x_0, x_1]$  上，有一阶，二阶，……，一直到  $n$  阶连续的导函数的函数全体叫做在区间  $[x_0, x_1]$  上  $n$  阶连续的函数类，将用记号  $C_n[x_0, x_1]$  或  $C_n$  表示它。

**例 3** 设  $\{y(x)\}$  是  $C_0[a, b]$  的函数类, 即这函数类中任一个函数  $y(x)$  都在闭区间  $a \leq x \leq b$  上连续, 令  $M$  是  $y(x)$  在该区间的最大值, 即

$$M = \max_{a \leq x \leq b} y(x)$$

则,  $M$  是  $y(x)$  的泛函, 其定义域就是函数类  $C_0[a, b]$ 。

## 1.2 变分问题举例

所谓变分问题, 就是求泛函的极小值(或极大值)问题。

**定义** 设有泛函

$$J = J[y(x)]$$

如果  $\bar{y}(x)$  是这泛函的定义域中一个函数, 而且满足某些边界条件, 那么:

i ) 如果对于定义域中的满足相同边界条件的所有  $y(x)$  都有

$$J[\bar{y}(x)] \leq J[y(x)]$$

则称  $J[\bar{y}(x)]$  是这泛函的(绝对)极小值, 而  $y = \bar{y}(x)$  称为极小线。

ii ) 同样地, 如果有

$$J[\bar{y}(x)] \geq J[y(x)]$$

则称  $J[\bar{y}(x)]$  是这泛函的(绝对)极大值, 而  $y = \bar{y}(x)$  称为极大线。

下面, 将举具体的例子来阐明变分问题。

**例 4** (最速下降线) 如图1.1所示, 在  $OXY$  平面上要找一条曲线弧  $OP_1$ , 具有这样的性质: 当一个质点受重力作用沿着这曲线段从  $O$  点(坐标原点)滑到另一定点  $P_1(x_1, y_1)$  时, 所需的时间  $T$  最小, 这样的曲线叫最速下降线。

初看起来, 似乎沿着直线段  $OP_1$  下降时间最节省。实际上不是这样, 因为本问题不仅要考虑路程的长短, 而且还要考虑速度  $v = v(x, y)$  的快慢。虽然沿着直线段路程最短, 然而运动的速度  $v$  增加得不够快。显然, 从  $O$  点运动到  $P_1$  点所需时间  $T$  是路程  $y = y(x)$  的泛函, 即

$$T = J[y(x)] \quad (1.2)$$

所以, 本问题就是求泛函 (1.2) 的极小值。

下面, 将求出  $T$  对  $y(x)$  的依赖关系式。

从力学得知,  $\frac{m}{2}v^2 = mgy$ , 故得

$$v = \sqrt{2gy}$$

又因  $\frac{ds}{dt} = v$ , 故得

$$dt = \frac{ds}{v} = \frac{\sqrt{1+y'^2}}{\sqrt{2gy}} dx$$

把上式积分, 得

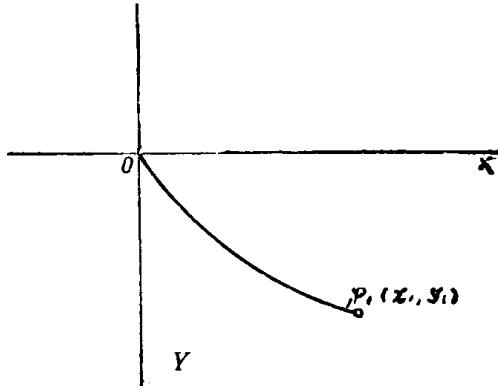


图 1.1

$$T = \int_0^x dt = \int_0^{x_1} \frac{\sqrt{1+y'^2}}{\sqrt{2gy}} dx$$

即

$$T = T[y(x)] = \frac{1}{\sqrt{2g}} \int_0^{x_1} \sqrt{\frac{1+y'^2}{y}} dx \quad (1.3)$$

上面的积分式就是泛函  $T$  对于路线  $y(x)$  的依赖关系式。因为按照规定路线  $y=y(x)$ , 必须通过两个定点  $O(0,0)$ ,  $P_1(x_1, y_1)$ , 所以  $y=y(x)$  必须满足两个边界条件

$$y|_{x=0} = 0, \quad y|_{x=x_1} = y_1 \quad (1.4)$$

这样, 求最速下降线问题就化为求泛函 (1.3) 在边界条件 (1.4) 下的最小值问题。

本题的求解方法见 § 2, 例 5。

**例 5 (测地线问题)** 如图 1.2 所示, 设  $\varphi(x, y, z) = 0$  是给定的一个曲面, 而  $A(x_1, y_1, z_1)$ ,  $B(x_2, y_2, z_2)$  是曲面的两个定点。在该曲面上通过这两个点  $A$ 、 $B$  的所有曲线  $y=y(x)$ ,  $z=z(x)$

中, 试求弧长最短的一条。

据题意, 立数学式如下:

因为曲线  $y=y(x)$ ,  $z=z(x)$  通过  $A(x_1, y_1, z_1)$  与  $B(x_2, y_2, z_2)$ , 所以它们应满足边界条件

$$y(x_1) = y_1, \quad z(x_1) = z_1, \quad y(x_2) = y_2, \quad z(x_2) = z_2 \quad (1.5)$$

因为曲线  $y(x)$ ,  $z(x)$  是曲面  $\varphi(x, y, z) = 0$  上的曲线, 所以它们应满足约束条件

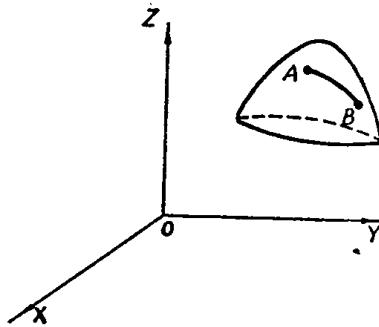


图 1.2

$$\varphi[x, y(x), z(x)] = 0 \quad (1.6)$$

该曲线的弧长, 据微积分公式是

$$s[y, z] = \int_{x_1}^{x_2} \sqrt{1+y'^2+z'^2} dx \quad (1.7)$$

即  $s[y, z]$  是依赖于两个函数  $y(x)$ ,  $z(x)$  的泛函。

由上式可见, 本问题是在边界条件 (1.5) 以及约束条件 (1.6) 下, 求 (1.7) 式的泛函  $s[y(x), z(x)]$  的极小值 (解答见 § 5, 例 1)。

**例 6 (等周问题)** 求长度为一定的封闭曲线, 使它所包围的面积为极大。

设封闭曲线的参数表示式是

$$x = x(t), \quad y = y(t) \quad (t_0 \leq t \leq t_1)$$

因为曲线是封闭的, 故有自然条件

$$x(t_0) = x(t_1), \quad y(t_0) = y(t_1) \quad (1.8)$$

因为长度是定长, 故有约束条件

$$\int_{t_0}^{t_1} \sqrt{x'^2(t) + y'^2(t)} dt = \text{常数 } l_0 \quad (1.9)$$

据线积分的面积  $S$  公式, 有

$$\begin{aligned} S &= \frac{1}{2} \int_{t_0}^{t_1} (xdy - ydx) \\ &= \frac{1}{2} \int_{t_0}^{t_1} [x(t)y'(t) - y(t)x'(t)] dt \end{aligned} \quad (1.10)$$

也就是，本问题是在自然条件 (1.8) 以及约束条件 (1.9) 下，求 (1.10) 式泛函  $S[x(t), y(t)]$  的极大值（解答见 § 5）。

在前面三个例题中，有些条件叫边界条件，有些条件叫约束条件，这两种条件究竟有什么区别呢？

前三例题中泛函  $J$  所依赖的函数（自变元）的几何形象是曲线。施加在曲线的两个端点上的条件叫边界条件。对曲线附加的其它条件都叫约束条件。

例题 4 中的  $y = y(x)$  只须满足边界条件 (1.4)。可是，例题 5 中的空间曲线  $y = y(x)$ ,  $z = z(x)$  除了必须满足边界条件 (1.5) 外，还须满足约束条件 (1.6)。例题 6 也有约束条件 (1.9)。

### 1.3 泛函的绝对极值、相对极值

一个函数  $y = f(x)$  的相对极值同它的绝对极值在意义上是有区别的。如果点  $x = x_0$  是  $y = f(x)$  的相对极大点，那末函数值  $f(x_0)$  是同  $x_0$  点的某一个邻域  $|x - x_0| < \delta$  上的函数值  $f(x)$  相比较来说的。也就是说

$$f(x_0) \geq f(x), \text{ 当 } |x - x_0| < \delta \text{ 时}$$

所以，相对极值就是邻域极值。与前者不同，绝对极值是同函数的定义域中所有的  $x$  点的函数值  $f(x)$  相比较而说的。

泛函  $J[y(x)]$  也有两种极值：绝对极值与相对极值。

**定义** 一个变分问题一定包含一些附加条件（边界条件或约束条件）。满足变分问题中所提出的附加条件的任意一条曲线，叫做该变分问题的容许曲线。

例如，前面的例题 5 中，在给定的曲面  $\varphi(x, y, z) = 0$  上的任一条曲线，如果它通过两个定点  $P_1$  与  $P_2$ ，则这条曲线就叫做例 5 的变分问题的容许曲线。

**定义** 对应于一条曲线  $y = \bar{y}(x)$  的泛函的值  $J[\bar{y}(x)]$  叫做该泛函的绝对极大值，如果

$$J[\bar{y}(x)] \geq J[y(x)] \quad (1.11)$$

对所有的容许曲线成立；而  $J[\bar{y}(x)]$  叫做该泛函的绝对极小值，如果

$$J[\bar{y}(x)] \leq J[y(x)] \quad (1.12)$$

对所有的容许曲线  $y(x)$  成立。

而曲线  $y = \bar{y}(x)$  叫做该泛函的绝对极大线（或绝对极小线）。

如果我们所说的不是泛函  $J[y(x)]$  的绝对极值  $J[\bar{y}(x)]$ ，而是相对极值  $J[\bar{y}(x)]$ ，那末同前述不一样，不是同所有的容许曲线  $y(x)$  所对应的泛函  $J[y(x)]$  的值比较大小，而只同与  $\bar{y} = \bar{y}(x)$  邻近的容许曲线  $y = y(x)$  来比较大小。

**定义** 设有一条固定的曲线  $y = \bar{y}(x)$ ，如果任一条曲线  $y = y(x)$  满足不等式

$$|y(x) - \bar{y}(x)| < \delta \quad (x_0 \leq x \leq x_1)$$

则称曲线  $y = y(x)$  是在曲线  $y = \bar{y}(x)$  的零阶的  $\delta$  邻域内。

当曲线  $y(x)$  处于  $\bar{y}(x)$  的零阶  $\delta$  邻域内，且  $\delta$  很小时，则两条曲线的纵坐标显然相差很小，然而它们在相同的  $x$  点的斜率可能相差不小，如图 1.3 所示。

我们以后时常需要考虑两个函数  $y(x)$  与  $\bar{y}(x)$ ，不但它们本身相差很小，而且它们的一阶、二阶、……，一直到  $k$  阶的导函数都必须相差很小。为此，引进曲线  $\bar{y}(x)$  的  $k$  阶  $\delta$  邻域定义：如果对于闭区域  $[x_0, x_1]$  的所有的  $x$ ，下面  $(k+1)$  个不等式成立

$$|y(x) - \bar{y}(x)| < \delta \quad (\delta > 0)$$

$$|y'(x) - \bar{y}'(x)| < \delta \quad (\delta > 0)$$

$$|y^{(k)}(x) - \bar{y}^{(k)}(x)| < \delta \quad (\delta > 0)$$

则称曲线  $y(x)$  是在曲线  $\bar{y}(x)$  的  $k$  阶  $\delta$  邻域内。

**定义** 如果不等式

$$J[\bar{y}(x)] \geq J[y(x)]$$

对  $\bar{y}(x)$  的某一个  $k$  阶邻域内的所有的容许曲线成立，则称  $J[\bar{y}(x)]$  是  $k$  阶邻域的相对极大值。

如果不等式

$$J[\bar{y}(x)] \leq J[y(x)]$$

对  $\bar{y}(x)$  的某一个  $k$  阶邻域内的所有的容许曲线成立，则称  $J[\bar{y}(x)]$  是  $k$  阶邻域的相对极小值。

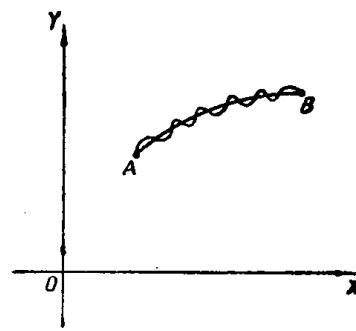


图 1.3

## 习题 1

1. 说明下列各名词的意义：

- (1) 泛函  $J[y_1(x), y_2(x)]$ ;
- (2) 函数类  $C_m$ ;
- (3) 变分问题;
- (4) 变分问题的边界条件与约束条件;
- (5) 变分问题的容许曲线;
- (6) 泛函  $J[y(x)]$  的绝对极小值、相对极小值。

2.

(1) 试述下列泛函的定义域：

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

$$\text{ii) } J[y(x)] = \int_0^1 (2x + y'''^2) dx$$

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

(2) 设泛函  $J[y(x)]$  在曲线  $y = \bar{y}(x)$  上取绝对极小值  $J[\bar{y}(x)]$ ，而在曲线  $y = \bar{y}_0(x)$  上取零阶邻域

$$|y(x) - \bar{y}_0(x)| < \delta \quad (x_0 \leq x \leq x_1)$$

的相对极小值  $J[\bar{y}_0(x)]$ ，而且  $J[y(x)]$  又在曲线  $y = \bar{y}_1(x)$  一阶邻域

$$|y(x) - \bar{y}_1(x)| < \delta$$

$$|y'(x) - \bar{y}'_1(x)| < \delta \quad (x_0 \leq x \leq x_1)$$

上取相对极小值。

讨论对应于  $\bar{y}(x)$ 、 $\bar{y}_0(x)$ 、 $\bar{y}_1(x)$  的泛函极小值的大小关系。

如果把题中的“极小值”改为“极大值”，结论是怎样？

3. 按照下列各题中的题意，立出数学式，说明它们都是变分问题。这些变分问题是求极大值还是求极小值？指出这些变分问题的容许曲线应满足什么条件？它们是否受有约束条

件?

(1) 求长度已给定是  $l_0$  的平面曲线  $\widehat{P_0 P_1}$ , 它同  $x$  轴所包围的面积最大 [设这平面的两个定点是  $P_0(x_0, 0)$ ,  $P_1(x_1, 0)$ ]。

(2) 在通过两定点  $P_0(x_0, 0)$ ,  $P_1(x_1, 0)$  的平面曲线中, 要找具有下述性质的一条曲线, 它同  $x$  轴所包围的面积等于已知常数  $A$ , 而且它的弧长  $\widehat{P_0 P_1}$  最短。

(3) 在通过两定点  $P_0(x_0, 0)$ ,  $P_1(x_1, 0)$  的所有曲线中, 求这样的一条曲线  $\widehat{P_0 P_1}$ , 把它绕  $x$  轴旋转时所生成的旋转曲面的面积  $S$  最小。

(4) 光学中的 Fermat 原理。据光学, 当光线在不均匀的各向同性的介质中传播时, 传播速度  $v$  是随着点  $P(x, y, z)$  而变, 即  $v = v(x, y, z)$ 。又据 Fermat 原理, 当光线从一点  $P_0$  传到另一点  $P_1$  时, 它沿着最节省时间的路线传播。

把 Fermat 原理化为变分问题, 立出数学式。

(提示: 从数学观点看, 本问题同最速下降线问题是同一类型的问题)

## § 2 最简单的变分问题

**本节内容提要** 证明泛函的容许曲线  $y = \bar{y}(x)$  是极值线的必要条件是:  $y = \bar{y}(x)$  必须满足一个常微分方程 (叫欧拉方程)。

我们将从最简单的情况开始来讲述这个问题。将考虑如下形式的泛函

$$J = J[y(x)] = \int_{x_0}^{x_1} F(x, y(x), y'(x)) dx \quad (2.1)$$

的变分问题, 它的容许曲线是  $C_1[x_0, x_1]$  类中的曲线, 而且满足边界条件

$$y(x_0) = y_0, \quad y(x_1) = y_1 \quad (2.2)$$

也就是, 所有的容许曲线都应经过两个定点  $P_0(x_0, y_0)$ ,  $P_1(x_1, y_1)$ 。

假定 (2.1) 中被积函数  $F(x, y, y')$  对  $x, y, y'$  具有连续的两阶偏导数 (以后都是这样假设, 不再申明)。

本节中将假设  $y = \bar{y}(x)$  是泛函 (2.1) 在边界条件 (2.2) 下的极大线或极小线。

### 2.1 欧拉方程的推导

**变分法的基本辅助定理** 设  $G(x)$  是一个在闭区间  $[x_0, x_1]$  连续的函数, 如果对于  $C_2[x_0, x_1]$  类的任意一个函数  $\eta(x)$  都有

$$\int_{x_0}^{x_1} G(x) \eta(x) dx = 0 \quad (\text{i})$$

则有

$$G(x) \equiv 0 \quad (\text{当 } x_0 \leq x \leq x_1) \quad (\text{ii})$$

**证:** 用反证法。设有一个  $x_2$  点 ( $x_0 < x_2 < x_1$ ) 使  $G(x_2) \neq 0$ , 又设  $G(x_2) > 0$ , 据  $G(x)$  的连续性, 则必有  $x_2$  点的一个微小的  $\delta$  邻域 ( $x_2 - \delta < x < x_2 + \delta$ ) 使

$$G(x) > 0 \quad (\text{iii})$$

令  $x_2 - \delta = \bar{x}_0$ ,  $x_2 + \delta = \bar{x}_1$ , 则据上述, 当  $x$  在邻域

$$\bar{x}_0 < x < \bar{x}_1$$

时, 不等式 (iii) 能成立。

因为  $\eta(x)$  可以任意选取, 我们选

$$\eta(x) = \begin{cases} (x - \bar{x}_0)^2 + (x - \bar{x}_1)^2 & (\bar{x}_0 < x < \bar{x}_1) \\ 0 & (x \text{ 不在这邻域}) \end{cases} \quad (\text{iv})$$

显然, 所选的  $\eta(x)$  属于  $C_2$  类。据定理假设, 则有

$$\int_{x_0}^{x_1} G(x) \eta(x) dx = 0 \quad (\text{v})$$

又据 (iv) 式与 (iii) 式, 则有

$$\begin{aligned} & \int_{x_0}^{x_1} G(x) \eta(x) dx \\ &= \int_{x_0}^{x_1} G(x) (x - \bar{x}_0)^2 (x - \bar{x}_1)^2 dx > 0 \end{aligned}$$

这将与 (V) 矛盾。故  $G(x_2) > 0$  是不可能的。同理可证  $G(x) < 0$  也是不可能的。

故

$$G(x) = 0 \quad (\text{定理证毕})$$

本定理也可以推广到多元函数的  $G$ 。例如, 对于二元函数  $G(x, y)$  则有如下辅助定理:

如果对于任意一个在平面区域  $D$  上连续的函数  $\eta(x, y)$  都有

$$\iint_D G(x, y) \eta(x, y) dxdy = 0 \quad (\text{vi})$$

则

$$G(x, y) \equiv 0 \quad (\text{在 } D \text{ 上})$$

将证定理: 在边界条件 (2.2) 下的泛函 (2.1) 如果在容许曲线  $y = \bar{y}(x)$  上取相对极大值或极小值, 则  $y = \bar{y}(x)$  必须满足欧拉方程 (2.11 a)。

推导过程的主要思想线索是把泛函 (2.1) 的极值问题化为一个函数的极值问题。为此, 将引进容许曲线的以  $\alpha$  为参数的  $\alpha$  曲线族。

令函数  $\eta(x)$  是任意的一个函数, 在区间  $[x_0, x_1]$  上具有一阶 (或高阶) 连续可微性, 而且满足边界条件:

$$\eta(x_0) = \eta(x_1) = 0 \quad (2.3)$$

现在考虑, 以  $\alpha$  为参数的曲线族:

$$y = \bar{y}(x) + \alpha \eta(x) \quad (2.4)$$

每一个参数值  $\alpha$  对应着曲线族 (2.4) 中一条曲线, 特别是  $\alpha = 0$  对应着极值线  $y = \bar{y}(x)$ 。反过来说, 族 (2.4) 的任意一条曲线也对应着参数  $\alpha$  的一个值。总之, 参数  $\alpha$  与曲线族 (2.4) 的曲线一一对应。

证明: 族 (2.4) 中的每一条曲线都是我们所考虑的变分问题的容许曲线。

因为我们假定

$$\bar{y}(x) \in C_1[x_0, x_1], \quad \eta(x) \in C_1[x_0, x_1]$$

所以,  $y = \bar{y}(x) + \alpha \eta(x)$  也属于  $C_1[x_0, x_1]$ 。又因为条件 (2.3), 所以有

$$y(x_0) = \bar{y}(x_0) + \alpha \eta(x_0) = y_0, \quad y(x_1) = \bar{y}(x_1) + \alpha \eta(x_1) = y_1$$

既然  $\alpha$  的一个实值对应着容许曲线族 (2.4) 中的一条曲线, 而族 (2.4) 中一条曲线又对应着泛函 (2.1) 的一个数值  $J[\bar{y}(x) + \alpha \eta(x)]$ 。这样一来, 在曲线族 (2.4) 上的泛函 (2.1)  $J[\bar{y}(x) + \alpha \eta(x)]$  可间接地看作是自变数  $\alpha$  的函数  $I(\alpha)$ , 即

$$I(\alpha) = J[\bar{y}(x) + \alpha \eta(x)] \quad (2.5)$$

因为当  $\alpha = 0$  时对应着极值线  $\bar{y}(x)$ , 所以  $\alpha = 0$  是函数  $I(\alpha)$  的极值。据微分学定理, 有

$$I'(0) = 0 \quad (2.6)$$

求  $I'(\alpha)$ 。从 (2.5)、(2.1) 得

$$I(\alpha) = J[\bar{y}(x) + \alpha\eta(x)] = \int_{x_0}^{x_1} F(x, \bar{y} + \alpha\eta, \bar{y}' + \alpha\eta') dx$$

用积分号下微分法, 求对  $\alpha$  的导数, 则得

$$I'(\alpha) = \int_{x_0}^{x_1} \frac{\partial}{\partial \alpha} F(x, \bar{y} + \alpha\eta, \bar{y}' + \alpha\eta') dx \quad (2.7)$$

因

$$F = F(x, y, y')$$

而

$$y = \bar{y}(x) + \alpha\eta(x), \quad y' = \bar{y}'(x) + \alpha\eta'(x)$$

所以用复合函数求导数规则来计算, 得

$$\begin{aligned} & \frac{\partial}{\partial \alpha} F(x, \bar{y} + \alpha\eta, \bar{y}' + \alpha\eta') \\ &= F_y(x, \bar{y} + \alpha\eta, \bar{y}' + \alpha\eta')\eta(x) + F_{yy'}(x, \bar{y} + \alpha\eta, \bar{y}' + \alpha\eta')\eta'(x) \\ &= F_y\eta(x) + F_{yy'}\eta'(x) \end{aligned}$$

把上式代入 (2.7) 则得

$$I'(\alpha) = \int_{x_0}^{x_1} [F_y\eta(x) + F_{yy'}\eta'(x)] dx \quad (2.7a)$$

用分部积分法于上式第二项的积分, 而且注意条件 (2.3), 得

$$\begin{aligned} \int_{x_0}^{x_1} F_{yy'}\eta'(x) dx &= F_{yy'}\eta(x) \Big|_{x=x_0}^{x=x_1} - \int_{x_0}^{x_1} \eta(x) \frac{dF_{yy'}}{dx} dx \\ &= - \int_{x_0}^{x_1} \frac{dF_{yy'}}{dx} \eta(x) dx \end{aligned}$$

把上式代入式 (2.7a) 得

$$I'(\alpha) = \int_{x_0}^{x_1} \left[ F_y - \frac{d}{dx} F_{yy'} \right] \eta(x) dx \quad (2.8)$$

上式中的

$$F_y = F_y(x, \bar{y} + \alpha\eta, \bar{y}' + \alpha\eta') \quad (2.8a)$$

$$\frac{d}{dx} F_{yy'} = \frac{d}{dx} F_{yy'}(x, \bar{y} + \alpha\eta, \bar{y}' + \alpha\eta')$$

所以, 在 (2.8a) 中, 令  $\alpha = 0$ , 则从 (2.8) 式得

$$I'(0) = \int_{x_0}^{x_1} \left[ F_y(x, \bar{y}, \bar{y}') - \frac{d}{dx} F_{yy'}(x, \bar{y}, \bar{y}') \right] \eta(x) dx \quad (2.9)$$

因为  $I(0)$  是函数  $I(\alpha)$  的极值, 所以上式的  $I'(0)$  应该等于 0。这样推得

$$I'(0) = \int_{x_0}^{x_1} \left[ F_y(x, \bar{y}, \bar{y}') - \frac{d}{dx} F_{yy'}(x, \bar{y}, \bar{y}') \right] \eta(x) dx = 0 \quad (2.10)$$

当然, 积分等于 0, 被积函数不一定恒等于 0。但是, 由于  $\eta(x)$  是任意取的函数 [除了边界条件 (2.3) 的限制外], 根据前面所述的辅助定理, 推得

$$F_y[x, \bar{y}(x), \bar{y}'(x)] - \frac{d}{dx} F_{yy'}[x, \bar{y}(x), \bar{y}'(x)] \equiv 0 \quad (2.11)$$

也就是，极值线  $y = \bar{y}(x)$  必须满足关系式 (2.11)。

定义 常微分方程

$$F_y(x, y, y') - \frac{d}{dx} F_{yy'}(x, y, y') = 0 \quad (2.11a)$$

叫做泛函 (2.1) 的欧拉方程。

由前面的推导，得

**定理 1** 容许曲线  $y = \bar{y}(x)$  是变分问题 (2.1)、(2.2) 的极值线的必要条件是： $y = \bar{y}(x)$  是欧拉方程 (2.11a) 的解。

定义 既满足欧拉方程 (2.11a) 又满足边界条件 (2.2) 的曲线叫驻值线。

应指出：定理 1 仅给出极值线的必要条件。满足必要条件的曲线叫驻值线，它未必就是极值线。这种情况，正如函数  $y = f(x)$  的驻点  $x_0$  未必一定是极值点一样。

## 2.2 从欧拉方程求变分问题的驻值线（方法与举例）

现在考虑欧拉方程

$$F_y(x, y, y') - \frac{d}{dx} F_{yy'}(x, y, y') = 0$$

计算上式中的全导数，得

$$\begin{aligned} \frac{d}{dx} F_{yy'}[x, y(x), y'(x)] &= F_{xy'} \frac{dx}{dx} + F_{yy'} \frac{dy}{dx} + F_{y'y'} \frac{dy'}{dx} \\ &= F_{xy'} + F_{yy'} y' + F_{y'y'} y'' \end{aligned}$$

即

$$\frac{d}{dx} F_{yy'} = F_{xy'} + F_{yy'} y' + F_{y'y'} y''$$

[上式的  $F_{xy'}$ ,  $F_{yy'}$ ,  $F_{y'y'}$ ,  $F_{y'y'y'}$  中的变元是  $x$ ,  $y$ ,  $y'$ ; 例如  $F_{xy'} = F_{xy'}(x, y, y')$ , ……]

把上式代入 (2.11a)，则得的欧拉方程的另一形式：

$$F_y - (F_{xy'} + F_{yy'} y' + F_{y'y'} y'') = 0 \quad (2.11b)$$

从上式可看出，当  $F_{y'y'} \neq 0$  时，欧拉方程是二阶常微分方程。

例 1 求泛函

$$J[y(x)] = \int_1^2 (y' + x^2 y'^2) dx$$

的欧拉方程及方程的通解。

解：积分中被积函数  $F = y' + x^2 y'^2$ ，计算得

$$F_y = 0, \quad F_{yy'} = 1 + 2x^2 y'$$

据 (2.11a) 式，欧拉方程是：

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

即

$$-\frac{d}{dx} (1 + 2x^2 y') = -(4x y' + 2x^2 y'') = 0$$

从上式约去 $2x$ 后，得

$$xy'' + 2y' = 0$$

它是二阶常微分方程。积分此方程

$$\int \frac{y''}{y'} dx + \int \frac{2}{x} dx = 0$$

$$\ln y' + \ln x^2 = \ln C_1$$

得

$$y' = \frac{C_1}{x^2}$$

再积分，得此常微分方程的通解

$$y = C_2 - \frac{C_1}{x}$$

用边界条件 (2.2) (两个式) 可以确定该通解中的任意常数  $C_1, C_2$ 。这样，就求得变分问题的驻值线。

一般说来，欧拉方程 (2.11a) [即(2.12)] 是二阶常微分方程，求它的通解通常很困难。但有五种特殊情况，在这些情况下容易求欧拉方程的解。下面，只讲述三种特殊情况而把其它两种列入习题中，让读者自己考虑。首先应指出，泛函 (2.11a) 的积分式

$$J[y(x)] = \int_{x_0}^{x_1} F[x, y(x), y'(x)] dx$$

中，被积函数  $F(x, y, y')$  通常是依赖于  $x, y, y'$  三个变元的。

特殊情况：1)  $F$  中不显含  $y'$ ，即  $F = F(x, y)$ ；

2)  $F$  中不显含  $y$ ，即  $F = F(x, y')$ ；

3)  $F$  中不显含  $x$ ，即  $F = F(y, y')$ 。

第三种情况时常出现，特别重要，请读者注意。

先讲情况 1。在这种情况下， $F_y' \equiv 0$ ，所以欧拉方程 (2.11a) 变成

$$F_x(x, y) = 0$$

上式不是微分方程。虽然我们可以从上式解出  $y = y(x)$  来，然而它未必满足边界条件。可见，在本情况下，变分问题通常无解答，如下例所示。

### 例 2 求泛函

$$J[y] = \int_0^2 \left( x^2 y - \frac{y^2}{2} \right) dx$$

在边界条件  $y(0) = 0, y(2) = 3$  的驻值线。

解： $F = x^2 y - \frac{y^2}{2}$  (其中  $y'$  不出现)， $F_{y'} = 0$ 。在这种情况下，欧拉方程 (2.11a)

简化成为

$$F_y = x^2 - y = 0$$

从上式算得  $y = x^2$ 。然而，它不满足边界条件。所以，在本情况下没有驻值线。

再说情况 2。因为  $F$  不依赖于  $y$ ，故  $F_y \equiv 0$ 。所以，欧拉方程 (2.11a) 此时是

$$0 - \frac{d}{dx} F_{y'} = 0$$

即

$$-\frac{d}{dx} F_{y'}(x, y') = 0$$