

JIFEN BIANHUAN

积分变换

上海交通大学应用数学系 编

工程数学丛书

上海交通大学出版社

卷

·工程数学丛书·

积 分 变 换

上海交通大学应用数学系编

上海交通大学出版社

内 容 提 要

本书是工程数学丛书之一，主要介绍傅里叶变换和拉普拉斯变换这两种积分变换的概念、性质及应用。内容包括：傅里叶积分公式、傅里叶变换及其性质、单位脉冲函数、卷积与卷积定理、拉普拉斯变换及其性质、拉普拉斯逆变换、像原函数的求法，以及用这两种变换来解微分方程和某些积分微分方程。本书配有经精选的习题，书末附有习题答案和常用函数的积分变换表。可供各类大专院校作为教材，供工程技术人员作为参考，也可供自学者选用。

积 分 变 换

上海交通大学出版社出版

(淮海中路1984弄19号)

新华书店上海发行所发行

上海交通大学印刷厂印装

开本 787×1092 毫米 1/32 印张 5.25 字数 116000

1988年7月第1版 1988年9月第1次印刷

印数：1—8200

ISBN7-313-00238-6/O1 科技书目：177—281

定价：0.90 元

序 言

目前，高等院校的工程数学课程，由于内容多、进度快，因此有些重要的内容不得不一带而过，或者删掉，尤其没有足够多的演题时间，从而使学生对课程内容的理解往往只浮于表面。为了弥补这些不足，编者吸取我校在工程数学教学中积累的有益经验，根据高等学校工科数学课程教学指导委员会（原工科数学教材编委会）的编写要求，针对工科院校的具体特点，编写了一套工程数学教材，并拟配以一册这套教材的习题解答，合称《工程数学丛书》。

丛书中的教材共有5册：《线性代数》、《复变函数》、《积分变换》、《概率论与数理统计初步》和《特殊函数与数学物理方程》。这套教材的特点是：内容丰富，说理清楚，重点突出，深浅得当，通俗易懂；对工程数学中的基本概念、基本理论和基本方法的叙述，力求深入浅出、清晰、准确；并配有大量典型例题和类型齐全的习题。本着循序渐进的原则，对全部内容由易到难，由浅入深地作了统筹安排，书中加有“*”号的内容可根据不同情况予以取舍。这对读者逐步地系统掌握工程数学的基本内容，进一步提高分析问题和解决问题的能力均有裨益。

由于上述特点，这套教材具有比较广泛的适用性。除了全日制高等院校以外，函授大学、电视大学、职工业余大学等都可用作为教材，自学工程数学的广大读者也可选用，从事科研生产的工程师也可参考。

本套丛书主编袁公英，编委有张建元、贺才兴、武霞敏、吴登益、童品苗、陈茵、唐济楫等同志。《积分变换》由武霞敏

同志执笔编写。在全套教材编写过程中得到校、系领导的关心、帮助和我系广大教师的大力支持，编者在此一并致以衷心的感谢。

由于编者水平有限，加之时间仓促，疏漏与不当之处在所难免，恳请读者和使用本套教材的教师批评指正。

编 者

于上海交通大学

1987年10月25日

《工程数学丛书》编委会

主编 袁公英

编委 张建元 贺才兴 武霞敏

吴登益 童品苗 陈 茵

唐济楫

《线性代数》

张建元编

《复变函数》

贺才兴编

《积分变换》

武霞敏编

《概率论与数理统计初步》

吴登益 童品苗编

《特殊函数与数学物理方程》

袁公英 陈 茵编

《工程数学丛书习题解答》

即出

目 录

引 言	1
第一章 傅里叶变换	2
§ 1 傅里叶积分公式	2
§ 2 傅里叶变换	13
§ 3 傅里叶变换的基本性质	37
习题一	55
第二章 拉普拉斯变换	63
§ 1 拉普拉斯变换的概念	63
§ 2 拉普拉斯变换的基本性质	78
§ 3 拉普拉斯逆变换	95
§ 4 卷积与卷积定理	103
§ 5 拉普拉斯变换的应用	109
习题二	116
附录 I 傅氏变换简表	126
附录 II 拉氏变换简表	138
习题答案	151

引 言

所谓积分变换，就是通过积分运算，把一个函数变成另一个函数的变换。具体地说，就是把某函数类 A 中的任意一个函数 $f(t)$ ，乘上一个确定的二元函数 $K(t, p)$ ，然后再计算其积分，即

$$F(p) = \int_a^b f(t)K(t, p)dt,$$

这样，便变成了另一个函数类 B 中的一个函数 $F(p)$ 。这里的积分域是确定的； $K(t, p)$ 也是一个确定的二元函数，称为积分变换的核。选取不同的积分域和核，就得到不同的积分变换。我们把 $f(t)$ 称为像原函数，把 $F(p)$ 称为 $f(t)$ 的像函数，在一定条件下，它们是一一对应的，并且变换是可逆的。本书介绍最常用的两种积分变换：傅里叶变换和拉普拉斯变换。

这两种积分变换可用来求常系数线性微分方程的解，其求解的方法和步骤大致如下：先将微积分的运算经变换转化为复数的代数运算，从而使微分方程变换成复数的代数方程；然后求出代数方程的解；再经过逆变换，就能得到原来微分方程的解。由于代数方程的求解要比相应的微分方程的求解简便得多，因此，计算就大为简化。不但如此，它们还可以用来解积分方程、偏微分方程等。所以这两种积分变换不仅在数学的许多分支中，而且在其他学科中，如在振动力学、电工学、无线电技术等领域中，都有着广泛的应用，它们已经成为这些学科领域中不可缺少的运算工具。有时也把这两种积分变换统称为运算微积。

第一章 傅里叶变换

我们从周期函数在区间 $\left(-\frac{T}{2}, \frac{T}{2}\right)$ 上的傅里叶 (Fourier)

级数展开式出发, 讨论当 $T \rightarrow +\infty$ 时它的极限形式, 从而得出非周期函数的傅里叶积分公式。然后在这基础上定义傅里叶变换, 并阐述它的一些性质和简单的应用。

§ 1 傅里叶积分公式

在高等数学里, 我们已经学过傅里叶级数 (简称傅氏级数)。如果 $f(t)$ 是以 T 为周期的周期函数, 并且在 $\left(-\frac{T}{2}, \frac{T}{2}\right)$ 上满足狄利希莱条件 (简称狄氏条件), 则 $f(t)$ 就可以展成傅氏级数。在 $f(t)$ 的连续点 t 处, 级数的三角形形式为

$$f(t) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} \left(a_n \cos \frac{n\pi t}{\frac{T}{2}} + b_n \sin \frac{n\pi t}{\frac{T}{2}} \right).$$

若令 $\omega = \frac{2\pi}{T}$, 则

$$f(t) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} (a_n \cos n\omega t + b_n \sin n\omega t), \quad (1)$$

其中

$$a_n = \frac{2}{T} \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} f(t) \cos n\omega t dt, \quad n=0,1,2,\cdots, \quad (2)$$

$$b_n = \frac{2}{T} \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} f(t) \sin n\omega t dt, \quad n=1,2,\cdots.$$

为了今后运用上的方便，还要把傅氏级数改写成复数形式。

一、傅氏级数的复数形式

把欧拉公式

$$\cos n\omega t = \frac{e^{in\omega t} + e^{-in\omega t}}{2},$$

$$\sin n\omega t = \frac{e^{in\omega t} - e^{-in\omega t}}{2i} = -i \frac{e^{in\omega t} - e^{-in\omega t}}{2}$$

代入(1)式，则得

$$\begin{aligned} f(t) &= \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} \left[a_n \frac{e^{in\omega t} + e^{-in\omega t}}{2} - ib_n \frac{e^{in\omega t} - e^{-in\omega t}}{2} \right] \\ &= \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} \left[\left(\frac{a_n - ib_n}{2} \right) e^{in\omega t} + \left(\frac{a_n + ib_n}{2} \right) e^{-in\omega t} \right]. \quad (3) \end{aligned}$$

如果令

$$\frac{a_0}{2} = c_0, \quad \frac{a_n - ib_n}{2} = c_n, \quad \frac{a_n + ib_n}{2} = d_n,$$

那末(3)式成为

$$f(t) = c_0 + \sum_{n=1}^{\infty} (c_n e^{in\omega t} + d_n e^{-in\omega t}),$$

其中

$$c_0 = \frac{1}{T} \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} f(t) dt,$$

$$c_n = \frac{1}{T} \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} f(t) (\cos n\omega t - i \sin n\omega t) dt$$

$$= \frac{1}{T} \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} f(t) e^{-in\omega t} dt,$$

$$d_n = \frac{1}{T} \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} f(t) (\cos n\omega t + i \sin n\omega t) dt$$

$$= \frac{1}{T} \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} f(t) e^{in\omega t} dt,$$

$$n=1, 2, 3, \dots$$

比较 c_n 与 d_n 的表达式, 可知 $d_n = c_{-n}$, 而 c_0 实际上只要在 c_n 的表达式中令 $n=0$ 即可求得 (由此可见, 令 $\frac{a_0}{2} = c_0$ 的目的, 是使 c_0 的表达式可合并到 c_n 的表达式中去), 这样 c_0 、 c_n 、 d_n 的表达式可合写成一个式子:

$$c_n = \frac{1}{T} \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} f(t) e^{-in\omega t} dt, \quad n=0, \pm 1, \pm 2, \dots$$

而

$$f(t) = \sum_{n=-\infty}^{+\infty} c_n e^{in\omega t} = \frac{1}{T} \sum_{n=-\infty}^{+\infty} \left[\int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} f(\tau) e^{-in\omega \tau} d\tau \right] e^{in\omega t},$$

这就是傅氏级数的复数形式。

如果 $f(t)$ 是定义在 $(-\infty, +\infty)$ 上的非周期函数, 那末

自然不能用傅氏级数来表示。不过,任何一个非周期函数 $f(t)$,都可以看作是周期为 T 的函数当 $T \rightarrow +\infty$ 时的极限形式。为了说明这一点,我们作周期为 T 的函数 $f_T(t)$ 如下:它在 $(-\frac{T}{2}, \frac{T}{2})$ 内等于 $f(t)$,而在 $(-\frac{T}{2}, \frac{T}{2})$ 之外按周期 T 延拓出去(图1-1)。容易看出, T 越大, $f_T(t)$ 与 $f(t)$ 的相等范围也越大,这表明当 $T \rightarrow +\infty$ 时,周期函数 $f_T(t)$ 便转化为非周期函数 $f(t)$ 。那末,对于一个非周期函数将可用怎样的形式

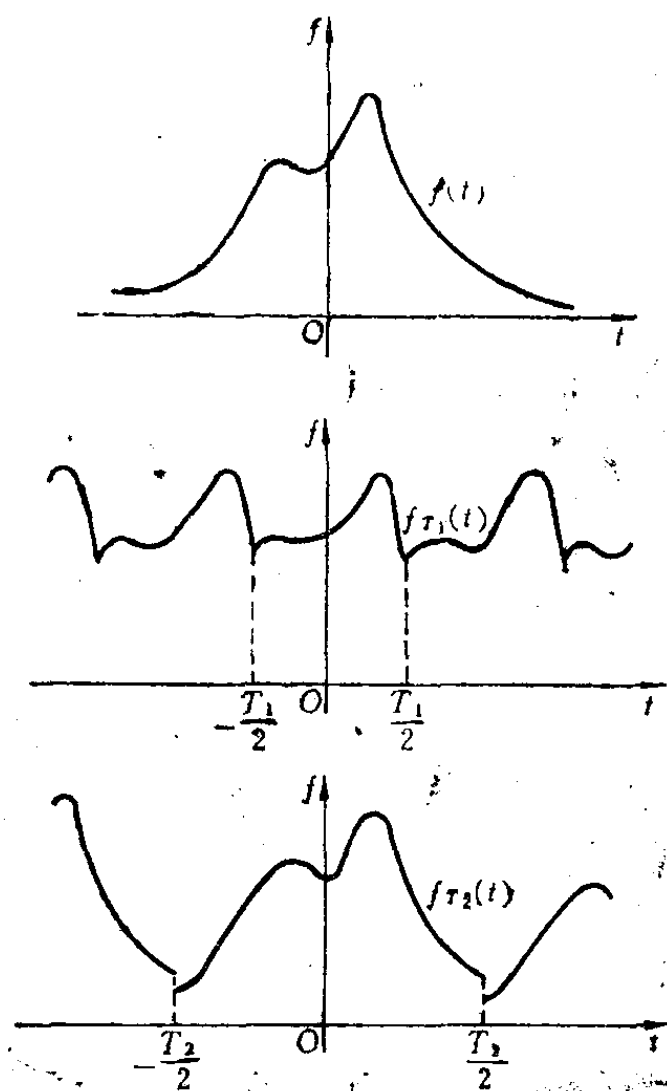


图 1-1

来表示呢？这就是下面所要讨论的问题。

二、傅里叶积分公式

1. 傅里叶积分存在定理

我们已经知道，周期为 T 的周期函数 $f_T(t)$ 如果满足狄氏条件，则其傅氏级数展开式为

$$f_T(t) = \sum_{n=-\infty}^{+\infty} c_n e^{in\omega t}.$$

若令 $\omega_n = n\omega$ ，则

$$f_T(t) = \sum_{n=-\infty}^{+\infty} c_n e^{i\omega_n t},$$

其中

$$c_n = \frac{1}{T} \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} f_T(\tau) e^{-i\omega_n \tau} d\tau,$$

即

$$f_T(t) = \frac{1}{T} \sum_{n=-\infty}^{+\infty} \left[\int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} f_T(\tau) e^{-i\omega_n \tau} d\tau \right] e^{i\omega_n t}.$$

既然非周期函数 $f(t)$ 可看作周期函数 $f_T(t)$ 当 $T \rightarrow +\infty$ 时的极限，那末在上式中令 $T \rightarrow +\infty$ ，所得到的极限就可以看作是 $f(t)$ 的展开式，即

$$f(t) = \lim_{T \rightarrow +\infty} f_T(t) = \lim_{T \rightarrow +\infty} \frac{1}{T} \sum_{n=-\infty}^{+\infty} \left[\int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} f_T(\tau) e^{-i\omega_n \tau} d\tau \right] e^{i\omega_n t}. \quad (4)$$

当 n 取一切整数时， ω_n 所对应的离散点便均匀地分布在整个数轴上，如图 1-2 所示。若相邻两点的距离以 $\Delta\omega$ 表示，即

$$\Delta\omega = \omega_n - \omega_{n-1} = \frac{2\pi}{T}$$



图 1-2

或
$$T = \frac{2\pi}{\Delta\omega},$$

则当 $T \rightarrow +\infty$ 时, 有 $\Delta\omega \rightarrow 0$ 。所以 (4) 式又可写为

$$f(t) = \lim_{\Delta\omega \rightarrow 0} \frac{1}{2\pi} \sum_{n=-\infty}^{+\infty} \left[\int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} f_T(\tau) e^{-i\omega_n \tau} d\tau \right] e^{i\omega_n t} \Delta\omega.$$

现在, 我们从形式上来考察上式。记

$$\varphi(\omega_n) = \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} f_T(\tau) e^{-i\omega_n \tau} d\tau,$$

则

$$f(t) = \lim_{\Delta\omega \rightarrow 0} \frac{1}{2\pi} \sum_{n=-\infty}^{+\infty} \varphi(\omega_n) e^{i\omega_n t} \Delta\omega. \quad (5)$$

在 $T \rightarrow +\infty$ (即 $\Delta\omega \rightarrow 0$) 的条件下, 积分

$$\int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} f_T(\tau) e^{-i\omega_n \tau} d\tau$$

的下限和上限分别变成 $-\infty$ 和 $+\infty$, $f_T(t)$ 变成 $f(t)$, 同时, 原来是分布在整个数轴上的离散变量 ω_n , 现在变成了连续变量 ω 。这样, 上述积分在 $T \rightarrow +\infty$ 时就成为

$$\varphi(\omega) = \int_{-\infty}^{+\infty} f(\tau) e^{-i\omega\tau} d\tau.$$

再由定积分的定义，可把和式(5)中的求极限看成对 ω 的积分，于是

$$\begin{aligned} f(t) &= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} \varphi(\omega) e^{i\omega t} d\omega \\ &= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} \left[\int_{-\infty}^{+\infty} f(\tau) e^{-i\omega\tau} d\tau \right] e^{i\omega t} d\omega. \end{aligned}$$

这就是非周期函数 $f(t)$ 的傅里叶积分公式(简称傅氏积分公式)，而等号右端的积分式称为 $f(t)$ 的傅里叶积分(简称傅氏积分)。

以上只是从形式上来推导，其中忽略了使推导能够进行的一些限制条件，因此，我们要问：究竟在怎样的条件下， $f(t)$ 确实可用傅氏积分来表示呢？这有以下定理。

傅氏积分存在定理 若 $f(t)$ 在任何有限区间上满足狄氏条件，并且在 $(-\infty, +\infty)$ 上绝对可积(即积分 $\int_{-\infty}^{+\infty} |f(t)| dt$ 存在)，则有

$$\begin{aligned} & \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} \left[\int_{-\infty}^{+\infty} f(\tau) e^{-i\omega\tau} d\tau \right] e^{i\omega t} d\omega \\ &= \begin{cases} f(t), & \text{当 } t \text{ 为连续点,} \\ \frac{f(t+0) + f(t-0)}{2}, & \text{当 } t \text{ 为间断点.} \end{cases} \quad (6) \end{aligned}$$

由于证明需要更多的数学知识，超出本书范围，在此就不证了。(6)式是函数 $f(t)$ 的傅氏积分公式的复数形式，利用

欧拉公式还可将它化成三角形式。

2. 傅氏积分公式的三角表示式

因为

$$\begin{aligned}
 f(t) &= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} \left[\int_{-\infty}^{+\infty} f(\tau) e^{-i\omega\tau} d\tau \right] e^{i\omega t} d\omega \\
 &= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} \left[\int_{-\infty}^{+\infty} f(\tau) e^{i\omega(t-\tau)} d\tau \right] d\omega \\
 &= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} \left\{ \int_{-\infty}^{+\infty} [f(\tau) \cos \omega(t-\tau) \right. \\
 &\quad \left. + i f(\tau) \sin \omega(t-\tau)] d\tau \right\} d\omega \\
 &= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} \left[\int_{-\infty}^{+\infty} f(\tau) \cos \omega(t-\tau) d\tau \right] d\omega \\
 &\quad + \frac{i}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} \left[\int_{-\infty}^{+\infty} f(\tau) \sin \omega(t-\tau) d\tau \right] d\omega,
 \end{aligned}$$

考虑到积分

$$\int_{-\infty}^{+\infty} f(\tau) \sin \omega(t-\tau) d\tau$$

是 ω 的奇函数，积分

$$\int_{-\infty}^{+\infty} f(\tau) \cos \omega(t-\tau) d\tau$$

是 ω 的偶函数，所以 $f(t)$ 还可写成

$$f(t) = \frac{1}{\pi} \int_0^{+\infty} d\omega \int_{-\infty}^{+\infty} f(\tau) \cos \omega(t-\tau) d\tau, \quad (7)$$

这就是 $f(t)$ 的傅氏积分公式的三角表示式。

利用差角余弦公式，(7) 式还可写成

$$\begin{aligned}
 f(t) &= \frac{1}{\pi} \int_0^{+\infty} d\omega \int_{-\infty}^{+\infty} f(\tau) (\cos \omega t \cos \omega \tau + \sin \omega t \sin \omega \tau) d\tau \\
 &= \frac{1}{\pi} \left\{ \int_0^{+\infty} \left[\int_{-\infty}^{+\infty} f(\tau) \cos \omega \tau d\tau \right] \cos \omega t d\omega \right. \\
 &\quad \left. + \int_0^{+\infty} \left[\int_{-\infty}^{+\infty} f(\tau) \sin \omega \tau d\tau \right] \sin \omega t d\omega \right\} \\
 &= \int_0^{+\infty} [A(\omega) \cos \omega t + B(\omega) \sin \omega t] d\omega, \tag{8}
 \end{aligned}$$

其中

$$\begin{cases} A(\omega) = \frac{1}{\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} f(\tau) \cos \omega \tau d\tau, \\ B(\omega) = \frac{1}{\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} f(\tau) \sin \omega \tau d\tau. \end{cases} \tag{9}$$

我们可以看到，傅氏积分(8)及其系数公式(9)与傅氏级数(1)及其系数公式(2)在形式上有相似之处。

当 $f(t)$ 是偶函数或奇函数时，傅氏积分公式还可有特殊形式，下面分别叙述。

3. 余弦傅氏积分公式

当 $f(t)$ 为偶函数时，(9)式的第一式中被积函数为偶函数，第二式中被积函数为奇函数，于是推得

$$A(\omega) = \frac{2}{\pi} \int_0^{+\infty} f(\tau) \cos \omega \tau d\tau,$$

$$B(\omega) = 0.$$

所以(8)式成为

$$f(t) = \int_0^{+\infty} A(\omega) \cos \omega t d\omega,$$