

運算微積手冊

В. А. ДИТКИН
П. И. КУЗНЕЦОВ

科 学 出 版 社

运 算 微 积 手 册

В. А. ДИТКИН 著

П. И. КУЗНЕЦОВ

張 燮 譯

科 学 出 版 社

1958年

В. А. ДИТКИН и П. И. КУЗНЕЦОВ
СПРАВОЧНИК
ПО ОПЕРАЦИОННОМУ
ИСЧИСЛЕНИЮ

Государственное Издательство
Технико-Теоретической Литературы
Москва 1951 Ленинград

内 容 提 要

本書包括运算微积工具的基本叙述与算子的数值表。第一部分專講运算微积的基础，主要取材于 B. A. 狄特金的論文^[1]。第二部分是运算微积的公式表（共有 1354 个公式）。在作这个表时，利用了本書中的参考文献 [2, 3, 4] 各書以及發表在期刊文献中的著作。本書所載的某些結果，还是初次發表。

本書可供科学工作者、研究生、工程师以及高等学校師生参考之用。

運 算 微 积 手 冊

B. A. ДИТКИН 等著
張 瑞 譯

*
科学出版社出版（北京朝陽門大街 117 号）
北京市書刊出版業營業許可證出字第 061 号

中国科学院印刷厂印刷 新华书店總經售

*
1958年3月第一版 單号：1082 字数：194,000
1959年11月第四次印刷 開本：787×1092 1/25
(京) 4,070—7,269 印張：10 2/25
定价：(10) 1.60 元

目 录

第一部分 运算微积的基本	(1)
§ 1. 引論.....	(1)
§ 2. 拉普拉斯积分.....	(4)
§ 3. 算子的定义.....	(20)
§ 4. 杜哈美尔积分.....	(29)
§ 5. 算子 D^{-n} , D^n 与正規算子.....	(33)
§ 6. 某些算子的实现。位移定理.....	(36)
§ 7. 算子实现的其他例子。关于算子分解的定理.....	(41)
§ 8. 爱弗若斯变换.....	(55)
§ 9. 倚賴于参数的算子.....	(59)
§ 10. 运算微积对于解微分方程的应用.....	(65)
§ 11. 广义的导热方程与振动方程.....	(76)
§ 12. 用运算微积来解某些問題的例子.....	(79)
参考文献.....	(87)
第二部分 公式表	(89)
公式表的說明.....	(89)
A. 特殊函数与某些常数的記号表	(90)
B. 基本运算关系表	(98)
运算微积的公式表.....	(104)
I. 有理函数.....	(104)
II. 無理函数.....	(121)
III. 指数函数.....	(137)
IV. 三角函数与双曲函数.....	(166)
V. 对数函数, 反三角函数与反双曲函数.....	(174)
VI. 伽瑪函数及其有关函数.....	(184)

VII.	积分函数	(189)
VIII.	退化的超几何函数	(193)
IX.	柱函数	(205)
X.	球函数	(225)
XI.	椭圆函数	(227)
XII.	泰塔函数	(230)
XIII.	瑪都函数	(233)
XIV.	超几何函数. 級數	(235)
XV.	其他函数	(244)

第一部分

运算微积的基本

§ 1. 引論

在前一世纪的中叶，出現了許多著作，它們是講符号計算或者运算微积以及它在微分方程的解法中的应用的。特別要指出的，是俄国数学家瓦先柯-查哈尔千柯的著作（Вашенко-Захарченко^[6]）。他的著作出版于1862年，在当时是非常著名的。在該書中，作者詳細地叙述了符号計算法，而且指出如何用这种方法来解綫性微分方程——不仅是具有常系数的，而且具有变量系数的方程——此外还用了符号計算法来解偏微分方程。通常所謂的赫維賽德（Heaviside）分解法公式，在瓦先柯-查哈尔千柯的書[5，第12頁]中也有：

$$f^{-1}(D) = \frac{1}{f'(\alpha_1)} (D - \alpha_1)^{-1} + \frac{1}{f'(\alpha_2)} (D - \alpha_2)^{-1} + \\ + \cdots + \frac{1}{f'(\alpha_n)} (D - \alpha_n)^{-1},$$

其中 α 是方程 $f(x) = 0$ 的根。此外，还載出了具有重根的情形的公式。

瓦先柯-查哈尔千柯很有系統地研究了符号計算的方法。这里我們不能詳述这个著作的內容，而仅仅列出各章的名称如下：“符号及其性質”，“常系数綫性微分方程的积分法”，“变系数綫性微分方程的积分法”，“綫性微分方程的双对性”，“綫性偏微分方程的积分法”及“具有变量系数的偏微分方程的积分法”。

莫斯科数学会的創立者之一列特尼可夫（А. В. Летников）發展了分数微分法的理論^[6]，并將它用来解微分方程。

克雷洛夫^[7]（А. Н. Крылов）利用与近代运算微积有关的方法解决

了数学物理的問題。

到了今日，不論在分析学的理論問題里，还是在电机，力学，自动控制等等部門內，运算微积以及与它相关的富利叶变换和拉普拉斯变换都占有極为重要的地位。

苏联的学者克魯格^[8,18](К. А. Круг), 尤里也夫^[9](М. Ю. Юрьев), 爱弗若斯与但尼列夫斯基^[10](А. М. Эфрос и А. М. Данилевский), 叶弗江諾夫^[12](С. И. Евтинов), 里可夫^[14](А. В. Лыков), 布尔加可夫^[15](Б. В. Булгаков), 康托若維契^[16](М. И. Конторович), 虞利叶^[11,17](А. И. Лурье) 等人，在他們的著作中相当完备地說明了运算微积的巨大可能性，指出了它的非常广泛的通用性，而且在很大的程度內促进了运算微积在广大的科学技术界中的普及。

运算微积的应用虽然如此的广泛，但作为一門独立的数学学科而言，它却一直到不久以前还没有完全形成。这种情形的理由是：主要研究运算微积的是这种人，对于他們而言，运算微积虽然重要，但仅仅是一种輔助的工具。

近年来运算微积的方法有相当的改变，到了今日，运算微积在本質上与算子理論毫無关系地發展着。必須指出：在上列各种运算微积的教程中，沒有一个教程說明了算子的定义区的概念，而沒有这种概念便不能严格地建立运算微积的算子叙述，并且在許多情形下，都可以使作者們得出不正确的結論。

符号計算的方法，在上一世紀中叶便已經作出来了。在該世紀末时，赫維賽德^[18]利用这种方法解决了某些与电机工程有关的問題。这种方法叙述如下：將方程

$$\sum_{i,k} a_{ik} \frac{\partial^{i+k} u(x, t)}{\partial t^i \partial x^k} = 0 \quad (1.1)$$

中关于时间 t 的微分运算代以字母 p ，于是方程便可以写成

$$\sum_{i,k} a_{ik} p^i \frac{d^i u}{dx^k} = 0. \quad (1.2)$$

將此式看作关于变数 x 的常微分方程，其中包含参数 p 。解出这个方

程,而得

$$u(x; t) = F(x; p)\eta(t),$$

其中 $\eta(t)$ 是單位函数,也就是說,

$$\eta(t) = \begin{cases} 1, & \text{当 } t > 0, \\ 0, & \text{当 } t < 0. \end{cases}$$

这里的 $F(x; p)$ 是方程(1.2)的解,它看作算子 p 与参数 x 的函数,而 $u(x, t) = F(x; p)\eta(t)$ 是將單位函数 $\eta(t)$ 施以算子 $F(x; p)$ 所得的结果.

算子在單位函数上的值,用下面的方法来計算:

$$\frac{1}{p}\eta = \int_0^t dt = t, \quad \frac{1}{p^2}\eta = \frac{t^2}{2}, \quad \dots, \quad \frac{1}{p^n}\eta = \frac{t^n}{n!}.$$

然后

$$\frac{1}{p-a}\eta = \left(1 + \frac{a}{p} + \frac{a^2}{p^2} + \dots\right)\eta = 1 + at + \frac{(at)^2}{2!} + \dots = e^{at}.$$

由此便易于找出算子 $\frac{1}{(p-a)^n}\eta$ 的值. 当 $H(p)$ 是有理分式时,可以用部分分式的分解法来計算 $H(p)\eta$ 的值. 最后,当 $H(p)$ 是遜純函数时,有时可以用求極限的手續来計算 $H(p)\eta$ 的值. 微分算子的形式求逆法,自然会引起許多不肯定的感觉,而且使得运算微积在应用上不够明朗.

运算微积的严格基础的建立开始得相当晚,这是当人們建立了拉普拉斯的函数变换 $\int_0^\infty f(t)e^{-pt}dt$ 与符号算法的关系时才开始的. 事實証明,在拉普拉斯变换下,微分算子化为一个乘以复变数 p 的乘法算子. 由此即知,倘若在微分方程(1.1)中,將 $u(x, t)$ 代以

$$\bar{u}(x, p) = \int_0^\infty u(x, t)e^{-pt}dt,$$

那么这个方程便化为未知函数 \bar{u} 的常微分方程,原因是方程中关于变数 t 的导数成为因子 p^i . 利用熟知的黎曼-梅林 (Riemann-Mellin) 积分 [19, 202 頁] 可以由函数 $\bar{u}(x, p)$ 轉回到 $u(x, t)$.

正是利用这种方法，即本质上利用圍綫积分的方法，将运算微积作了进一步的發展，使得字母 p 不仅代表算子 $\frac{\partial}{\partial t}$ ，而且也代表复数 p ——变换以后所得到的函数的变数。但随着运算微积的这种發展，旧有的符号計算法也重新建立了起来。事实是这样，由于积分方程論的發展，导出了綫性算子的一般理論，其中广泛地解釋了“算子函数”。精确地說，我們建立了对应的原理，使得某函数族与某算子类之間有对应关系，在此种关系下，每取所論的函数族中的一个函数 $F(\lambda)$ ，便有一个相应的算子 $F(A)$ ，而且单位函数 $F(\lambda)=1$ 对应于單位算子 E ，而函数 $F(\lambda)=\lambda$ 对应于算子 A 。

严格說來，这里講的是某算子类与某函数类的同構性，在此种同構性之下，單位函数对应于單位算子，函数 $F(\lambda)=\lambda$ 对应于算子 A 本身，又函数的和 $F_1(\lambda)+F_2(\lambda)$ 与积 $F_1(\lambda)F_2(\lambda)$ 对应于相应算子的和与积。运算微积也可以用这种普遍的观点来考慮^[20]。由拉普拉斯变换，使得函数集与算子集之間实现了对应关系，而根据这种对应性，完全有可能建立符号算法的严格基础。我們对于运算微积便遵循这种途径，原因是現在算子的理論不仅已經广泛地应用于数学中，而且应用到物理学中，因而运算微积用算子的方式来推演是很自然的事。

§ 2. 拉普拉斯积分

我們用 $f(t)$ 代表实变数 t 的函数 ($0 \leq t < +\infty$)，并設 $f(t)$ 在任何区间 $(0, A)$ 内都是勒貝格可积的。設 $p = \sigma + i\tau$ 为复变数。則表达式

$$F(p) = \int_0^\infty f(t) e^{-pt} dt \quad (2.1)$$

称为拉普拉斯积分，而函数 $F(p)$ 称为函数 $f(t)$ 的拉普拉斯变换。

拉普拉斯积分的主要性質如下。

1°. 倘若积分 (2.1) 在某点 p_0 处收敛，那么它在所有滿足条件 $\operatorname{Re}(p - p_0) > 0$ 的点 p 处都收敛。

事实上，設

$$\varphi(t) = \int_0^t f(u) e^{-p_0 u} du.$$

则因 $\sup_{0 < t < \infty} |\varphi(t)| = M < \infty$, 故由等式

$$\int_0^A f(t) e^{-pt} dt = \varphi(A) e^{-(p-p_0)A} + (p-p_0) \int_0^A \varphi(t) e^{-(p-p_0)t} dt$$

便显然可以推出性质 1°.

这样, 对于拉普拉斯积分而言, 便有三种可能的情形:

- 1) 积分到处发散.
- 2) 积分到处收敛.
- 3) 存在着如此的数 σ_c , 使得当 $\operatorname{Re}(p) > \sigma_c$ 时, 积分收敛, 而当 $\operatorname{Re}(p) < \sigma_c$ 时, 积分发散.

在复数平面上, 直线 $\operatorname{Re}(p) = \sigma_c$ 叫做积分(2.1)的收敛轴, 而数 σ_c 叫做积分(2.1)的收敛横标.

2°. 倘若积分(2.1)在一点 $p_0 = \sigma_0 + i\tau_0$ 绝对收敛, 那么它在半平面 $\operatorname{Re}(p) \geq \sigma_0$ 内绝对一致收敛. 和前面一样, 我们也可以定义绝对收敛轴 $\operatorname{Re}(p) = \sigma_a$ 与绝对收敛横标 σ_a . 此时显然有 $\sigma_a \geq \sigma_c$, 而且不难作出 $\sigma_a > \sigma_c$ 的例子来.

3°. 设积分(2.1)在一点 $p_0 = \sigma_0 + i\tau_0$ 收敛, 并设 $Q \geq 0$ 与 $k \geq 1$ 为某些常数, 那么在由不等式

$$|p - p_0| \leq k(\sigma - \sigma_0) e^{\theta(\sigma - \sigma_0)} \quad (\sigma \geq \sigma_0)$$

所决定的区域 Δ 内, 积分一致收敛.

由 1° 可知, 积分(2.1)在区域 Δ 内收敛. 设 $\varepsilon > 0$, $\varphi(t) = \int_0^t f(u) e^{-p_0 u} du$, 而 $A_0 > Q$ 是如此的数, 使得当 $t > A_0$, $t' > A_0$ 时, $|\varphi(t) - \varphi(t')| < \frac{\varepsilon}{k}$. 那么对于 $\sigma > \sigma_0$ 而言, 即有

$$\begin{aligned} \int_A^\infty f(t) e^{-pt} dt &= \int_A^\infty e^{-(p-p_0)t} d[\varphi(t) - \varphi(A)] = \\ &= (p - p_0) \int_A^\infty e^{-(p-p_0)t} [\varphi(t) - \varphi(A)] dt, \end{aligned}$$

从而当 $A > A_0$ 时,

$$\left| \int_A^\infty f(t) e^{-pt} dt \right| \leq \frac{\varepsilon}{k} \frac{|p - p_0|}{\sigma - \sigma_0} e^{-(\sigma - \sigma_0)A}.$$

因此, 如果 $p \neq p_0$ 属于区域 Δ , 那么

$$\left| \int_A^\infty f(t) e^{-pt} dt \right| \leq \varepsilon e^{-(\sigma - \sigma_0)(A - Q)} \leq \varepsilon.$$

倘若 $p = p_0$, 则

$$\left| \int_A^\infty f(t) e^{-pt} dt \right| = \lim_{B \rightarrow +\infty} |\varphi(B) - \varphi(A)| \leq \varepsilon.$$

这样便証明了性质 3°.

注. 由不等式 $|p - p_0| \leq k(\sigma - \sigma_0)$ 所决定的区域显然属于 Δ . 这个区域是平面上通过 p_0 点的两个直綫所夾的部分.

倘若 $f(t)$ 仅仅在有限区間上不等于零, 那么 $F(p) = \int_a^b f(t) e^{-pt} dt$ 显然是全整函数, 而且

$$\frac{d^k}{dp^k} F(p) = \int_a^b (-t)^k f(t) e^{-pt} dt.$$

4°. 設 $\sigma_0 < \infty$, 則在半平面 $\operatorname{Re}(p) > \sigma_0$ 內每点处, 积分(2.1)代表变数 p 的解析函数, 而且

$$F^{(k)}(p) = \frac{d^k}{dp^k} F(p) = \int_0^\infty (-t)^k f(t) e^{-pt} dt.$$

事实上, 倘若 p 在上述半平面內, 那么由 3° 可知, 我們可以將 p 点圍在一个圓内, 使这个圓完全屬於所論的半平面, 而且积分(2.1)在此圓内一致收斂, 从而級数

$$F(p) = \sum_{n=0}^{\infty} \int_n^{n+1} f(t) e^{-pt} dt$$

也一致收斂. 但这个級数的每项都是全整函数, 故由著名的維爾斯特拉斯定理[21, 第六章]可知, $F(p)$ 在上述圓内为解析函数, 而且

$$F^{(k)}(p) = \sum_{n=0}^{\infty} \int_n^{n+1} (-t)^k f(t) e^{-pt} dt = \int_0^\infty (-t)^k f(t) e^{-pt} dt.$$

5°. 設 $F_1(p), F_2(p)$ 为函数 $f_1(t), f_2(t)$ 的拉普拉斯变换. 倘若在一点 p_0 处, 两个拉普拉斯积分都收斂, 而且

$$F_1(p_0 + nl) = F_2(p_0 + nl),$$

其中 $l > 0$ 是常数, 而 $n = 0, 1, 2, \dots$, 那么殆遍成立着

$$f_1(t) = f_2(t).$$

由此种性质可知, 根据拉普拉斯变换 $F(p)$ 可以唯一决定函数 $f(t)$, 准确到测度为零的点集为止。

欲证 5° , 只须证明一点即可: 倘若

$$\int_0^\infty f(t) e^{-(p_0+nl)t} dt = 0 \quad (n=0, 1, 2, \dots),$$

那么 $f(t) = 0$ 殆遍成立。

设 $\varphi(t) = \int_0^t f(u) e^{-p_0 u} du$, 则 $\varphi(t)$ 显然是连续函数, 而且 $\lim_{t \rightarrow \infty} \varphi(t) = 0$. 此外, 当 $n=1, 2, 3, \dots$ 时, $\int_0^\infty e^{-nl t} d\varphi(t) = 0$, 用部分积分法可得:

$$\int_0^\infty \varphi(t) e^{-nl t} dt = 0.$$

令 $x = e^{-lt}$, 并记 $\varphi(-l^{-1} \ln x) = \psi(x)$, 则上式可以写成

$$\int_0^1 \psi(x) x^{n-1} dx = 0,$$

当 $n=1, 2, 3, \dots$ 时. 但函数 $\psi(x)$ 在闭区间 $[0, 1]$ 上连续, 故由系统 $\{1; x; x^2; \dots\}$ 的完备性可知, 当 $0 < x < 1$ 时, $\psi(x) \equiv 0$; 于是 $\int_0^t f(u) e^{-p_0 u} du = 0$ 对于一切 $t > 0$ 都成立, 所以 $f(u) = 0$ 必定殆遍成立。

6° . 设积分(2.1)在一点 $p_0 = \sigma_0 + i\tau_0$ ($\sigma_0 > 0$) 处收敛, 则

$$\lim_{t \rightarrow \infty} e^{-\sigma_0 t} \int_0^t f(u) du = 0, \text{ 也就是说, 当 } t \rightarrow \infty \text{ 时, } \int_0^t f(u) du = o(e^{\sigma_0 t}).$$

事实上, 倘若保留前面的记号(参看 3° 的证明), 则有

$$\int_0^t f(u) du = - \int_0^t e^{p_0 u} du [\varphi(t) - \varphi(u)] =$$

$$= \varphi(t) + p_0 \int_0^{A_0} [\varphi(t) - \varphi(u)] e^{p_0 u} du + p_0 \int_{A_0}^t [\varphi(t) - \varphi(u)] e^{p_0 u} du;$$

由此即得

$$\left| \int_0^t f(u) du \right| \leq \text{const} + |p_0| \cdot \varepsilon \int_{A_0}^t e^{\sigma_0 u} du = \text{const} + \varepsilon \frac{|p_0|}{\sigma_0} (e^{\sigma_0 t} - e^{\sigma_0 A_0}).$$

但 $\varepsilon > 0$ 任意小, 所以 6° 成立.

7° 假設 a) $f(t)$ 有下界, 也就是說, 有如此的正数 C 存在, 使得对于一切 $t \geq 0$ 而言, 都成立着 $f(t) > -C$;

b) 下列兩個極限有一个存在:

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \frac{1}{\varepsilon} \int_0^{\varepsilon} f(t) dt \quad \text{或者} \quad \lim_{\sigma \rightarrow \infty} \sigma \int_0^{\infty} f(t) e^{-\sigma t} dt = \lim_{\sigma \rightarrow \infty} \sigma F(\sigma).$$

那么另一个極限也存在, 而且

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \frac{1}{\varepsilon} \int_0^{\varepsilon} f(t) dt = \lim_{\sigma \rightarrow \infty} \sigma F(\sigma).$$

8° 假設 a) $f(t)$ 有下界;

b) 下列兩個極限有一个存在:

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow \infty} \frac{1}{\varepsilon} \int_0^{\varepsilon} f(t) dt \quad \text{或者} \quad \lim_{\sigma \rightarrow 0} \sigma \int_0^{\infty} f(t) e^{-\sigma t} dt = \lim_{\sigma \rightarrow 0} \sigma F(\sigma).$$

那么另一个極限也存在, 而且

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow \infty} \frac{1}{\varepsilon} \int_0^{\varepsilon} f(t) dt = \lim_{\sigma \rightarrow 0} \sigma F(\sigma).$$

后面兩种性質可以由陶伯尔定理(тауберовская теорема)的一般理論推导出来 [22, 第二章].

用 S 代表实变数 $t \geq 0$ 的所有这种函数的集合, 它們的拉普拉斯积分存在. 則当 $f(t)$ 属于 S 时, 积分

$$\int_0^{\infty} f(t) e^{-\sigma t} dt \tag{2.1}$$

在半平面 $\operatorname{Re}(p) > \sigma_0$ 内收敛. 收敛横标 σ_0 与函数 $f(t)$ 的选择有关.

欲使 $f(t)$ 属于 S 集, 其必要与充分条件为: 对于某个 $\sigma_0 > 0$ 而言, 当 $t \rightarrow \infty$ 时

$$f_1(t) = \int_0^t f(u) du = o(e^{\sigma_0 t}), \tag{2.2}$$

也就是

$$\lim_{t \rightarrow \infty} e^{-\sigma_0 t} \int_0^t f(u) du = 0.$$

这个条件的必要性，在拉普拉斯积分的性质 6° 中已經證明了。而它的充分性由下面的等式推出：

$$\int_0^A f(t) e^{-pt} dt = f_1(A) e^{-pA} + p \int_0^A f_1(t) e^{-pt} dt.$$

事实上，当 $A \rightarrow \infty$ 与 $\operatorname{Re}(p) > \sigma_0$ 时，由上式可以推出积分的收敛性，原因是

$$\int_0^\infty f_1(t) e^{-pt} dt$$

收敛，而当 $A \rightarrow \infty$ 时， $f_1(A) e^{-pA} \rightarrow 0$.

像我們已經指出的，拉普拉斯变换唯一地决定 $f(t)$ （决定到测度为零的集）。現在轉而研究这种問題：倘若 $F(p)$ 已知，如何求 $f(t)$ 。

定理 1. 倘若积分 (2.1) 具有收敛横标 $\sigma_c < \infty$ ，那么便存在着

$$\lim_{\omega \rightarrow \infty} \frac{1}{2\pi i} \int_{\gamma-i\omega}^{\gamma+i\omega} F(p) \frac{e^{pt}}{p} dp = \begin{cases} \int_0^t f(u) du, & \text{当 } t > 0 \text{ 时,} \\ 0, & \text{当 } t < 0 \text{ 时,} \end{cases} \quad \text{其中 } \gamma > \sigma_c, \gamma > 0.$$

这样，几乎对于所有的 t ，都有

$$f(t) = -\frac{d}{dt} \frac{1}{2\pi i} \int_{\gamma-i\infty}^{\gamma+i\infty} F(p) \frac{e^{pt}}{p} dp, \quad (2.3)$$

其中的积分指的是主值。

証。設

$$f_1(t) = \int_0^t f(u) du; \quad \sigma > \sigma_c, \quad \sigma > 0, \quad \text{又 } p = \sigma + i\tau,$$

則

$$F(p) = \lim_{A \rightarrow \infty} \int_0^A f(t) e^{-pt} dt = \lim_{A \rightarrow \infty} \left[f_1(A) e^{-pA} + p \int_0^A f_1(t) e^{-pt} dt \right].$$

但由性质 6° 可知，

$$\lim_{A \rightarrow \infty} f_1(A) e^{-pA} = 0,$$

所以

$$\frac{F(p)}{p} = \int_0^\infty f_1(t) e^{-pt} dt \quad (\sigma > \sigma_c, \sigma > 0), \quad (2.4)$$

并且由同一个性质 6° 可知，上式中的积分是絕對收敛的。因此

$$\begin{aligned} \frac{1}{2\pi i} \int_{\gamma-i\omega}^{\gamma+i\omega} F(p) \frac{e^{pt}}{p} dp &= \frac{1}{2\pi i} \int_{\gamma-i\omega}^{\gamma+i\omega} e^{pt} dp \int_0^\infty f_1(\xi) e^{-p\xi} d\xi = \\ &= \frac{1}{\pi} \int_0^\infty f_1(\xi) e^{\gamma(t-\xi)} \frac{\sin \omega(t-\xi)}{t-\xi} d\xi. \end{aligned} \quad (2.5)$$

当 $\xi \leq 0$ 时, 令 $f_1(\xi) = 0$, 便可以写出

$$\frac{1}{2\pi i} \int_{\gamma-i\omega}^{\gamma+i\omega} F(p) \frac{e^{pt}}{p} dp = \frac{1}{\pi} \int_{-\infty}^\infty f_1(\xi) e^{\gamma(t-\xi)} \frac{\sin \omega(t-\xi)}{t-\xi} d\xi.$$

但 $f_1(\xi) e^{-\gamma\xi}$ 在直线上每点的邻区内都是连续可变函数, 而且

$$\int_{-\infty}^{+\infty} |f_1(\xi)| e^{-\gamma\xi} d\xi < \infty$$

(参看拉普拉斯积分的性质 6°), 故由富利叶积分的收敛性理论中的著名定理 [19 卷 II] 可知, 存在着极限

$$\lim_{\omega \rightarrow \infty} \frac{e^{\gamma t}}{\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} f_1(\xi) e^{-\gamma\xi} \frac{\sin \omega(t-\xi)}{t-\xi} d\xi = f_1(t),$$

这就是所要证明的。

由定理的证法可以看出, 对于函数 $f(t)$ 而言, 公式

$$\frac{1}{2\pi i} \int_{\gamma-i\omega}^{\gamma+i\omega} F(p) e^{pt} dp = \frac{e^{\gamma t}}{\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} f(\xi) e^{-\gamma\xi} \frac{\sin \omega(t-\xi)}{t-\xi} d\xi$$

能够成立, 只要在(2.5)中可以将积分的次序对调的话; 但此时假设, 当 $\xi < 0$ 时, $f(\xi) = 0$. 特别, 由此可以推出, 在(2.3)中可将算子 $\frac{d}{dt}$ 施行于积分号下面, 只要函数 $f(\xi) e^{-\gamma\xi}$ 满足富利叶积分的收敛性的古典条件 [19, 卷 II] 的话; 例如, 倘若

$$\int_{-\infty}^{+\infty} |f(\xi)| e^{-\gamma\xi} d\xi = \int_0^\infty |f(\xi)| e^{-\gamma\xi} d\xi < \infty,$$

而且 $f(\xi)$ 在直线上每点的邻区内都是可变函数, 那么按主值意义的积分

$$\frac{1}{2\pi i} \int_{\gamma-i\omega}^{\gamma+i\omega} F(p) e^{-pt} dp = \frac{1}{2} [f(t+0) + f(t-0)]$$

存在。

注 1. 由性质 6° 可以推知, 有如此的常数 Q 存在, 使得对于所

有一切 t ,

$$|f_1(t)| < Q e^{\sigma_0 t} \quad (\text{其中 } \sigma > \sigma_0).$$

此时由等式(2.4)即得

$$\left| \frac{F(p)}{p} \right| \leq \frac{Q}{\sigma - \sigma_0}. \quad (2.6)$$

注2. 倘若

$$F(p) = \int_0^\infty f(t) e^{-pt} dt \quad (\sigma > \sigma_c), \quad \text{而} \quad f_1(t) = \int_0^t f(u) du,$$

那么由現在所証明的即知, 函数 $f_1(t)$ 的拉普拉斯变换即为 $\frac{F(p)}{p}$, 而且拉普拉斯积分当 $\sigma > \sigma_c$ 时絕對收敛。因此, 如果

$$f_n(t) = \int_0^t d\xi_n \int_0^{\xi_n} d\xi_{n-1} \cdots \int_0^{\xi_1} f(\xi_1) d\xi_1 = \frac{1}{\Gamma(n)} \int_0^t f(\xi) (t-\xi)^{n-1} d\xi,$$

那么

$$\frac{F(p)}{p^n} = \int_0^\infty f_n(t) e^{-pt} dt,$$

又

$$f(t) = \frac{d^n}{dt^n} \frac{1}{2\pi i} \int_{\gamma-i\infty}^{\gamma+i\infty} F(p) \frac{e^{pt}}{p^n} dp \quad (\gamma > \sigma_c). \quad (2.7)$$

由不等式(2.6)可知, 当 $n=3$ 时, 积分(2.7)在任何閉区间 $a \leq t \leq b$ 内都是絕對一致收敛的。显然, n 越大时这个积分的收敛性越好。

定理2 (乘法定理)。 假設當 $\operatorname{Re}(p) > \sigma_a$ 时, 积分

$$F_1(p) = \int_0^\infty f_1(t) e^{-pt} dt \quad \text{与} \quad F_2(p) = \int_0^\infty f_2(t) e^{-pt} dt \quad (2.8)$$

絕對收敛, 則 $F(p) = F_1(p) F_2(p)$ 即为

$$f(t) = \int_0^t f_1(t-\xi) f_2(\xi) d\xi \quad (2.9)$$

的拉普拉斯变换, 而且當 $\operatorname{Re}(p) > \sigma_a$ 时, 积分

$$F(p) = \int_0^\infty f(t) e^{-pt} dt \quad (2.10)$$

絕對收敛。

証. 由积分(2.8)的絕對收敛性可以推出二重积分

$$F_1(p)F_2(p) = \int_0^\infty \int_0^\infty e^{-p(u+v)} f_1(u)f_2(v) du dv$$

的絕對收敛性 [23, 第三章]. 在此积分中令 $u+v=t$, $v=\xi$ 而更換变数, 則求积区域便成为直綫 $\xi=0$, $t=\xi$ 所圍成的区域. 現在应用富比尼 (Fubini) 定理 [23, 第三章] 即知, 积分 (2.9) 几乎对于所有一切 t 都存在, 而且

$$F_1(p)F_2(p) = \int_0^\infty e^{-pt} dt \int_0^t f_1(t-\xi)f_2(\xi) d\xi,$$

又当 $\operatorname{Re}(p) > \sigma_a$ 时它是絕對收敛的.

乘法定理也可以陈述为下面的形式較为便利:

定理 2a. 設 $\frac{\bar{f}(p)}{p}$, $\frac{\bar{g}(p)}{p}$ 与 $\frac{\bar{f}(p)\bar{g}(p)}{p}$ 分別为函数 $f(t)$, $g(t)$, $h(t)$ 的拉普拉斯积分, 則几乎到处都成立着

$$h(t) = -\frac{d}{dt} \int_0^t f(\xi)g(t-\xi) d\xi. \quad (2.11)$$

証. 由假設可知,

$$\bar{f}(p)\bar{g}(p) = p \int_0^\infty h(t) e^{-pt} dt,$$

故有 [参看(2.7)]

$$\frac{\bar{f}(p)\bar{g}(p)}{p^3} = p \int_0^\infty h_3(t) e^{-pt} dt, \quad (2.12)$$

其中

$$h_3(t) = \int_0^t dt_1 \int_0^{t_1} dt_2 \int_0^{t_2} h(u) du.$$

但函数 $\frac{\bar{f}(p)}{p^2}$ 与 $\frac{\bar{g}(p)}{p^2}$ 都是絕對收敛的拉普拉斯积分 [参看(2.3)]:

$$\frac{\bar{f}(p)}{p^2} = \int_0^\infty f_1(t) e^{-pt} dt, \quad \frac{\bar{g}(p)}{p^2} = \int_0^\infty g_1(t) e^{-pt} dt,$$

其中

$$f_1(t) = \int_0^t f(u) du, \quad g_1(t) = \int_0^t g(u) du.$$