HEFEI UNIVERSITY OF TECHNOLOGY

复变函数与积分变换

张神星 (合肥工业大学)

办公室: 翡翠科教楼 *B1810* 东

Email: zhangshenxing@hfut.edu.cn

课件地址: https://zhangshenxing.github.io

第六章　积分变换

1. 傅里叶变换
2. 拉普拉斯变换

积分变换的引入

在学习指数和对数的时候, 我们了解到利用对数可以将乘除、幂次转化为加减、乘除.

在学习指数和对数的时候，我们了解到利用对数可以将乘除、幂次转化为加减、乘除.

例

计算 12345×67890.

在学习指数和对数的时候，我们了解到利用对数可以将乘除、幂次转化为加减、乘除.

例

计算 12345×67890.

解

通过查对数表得到

$$\ln 12345 \approx 9.4210, \qquad \ln 67890 \approx 11.1256.$$

在学习指数和对数的时候，我们了解到利用对数可以将乘除、幂次转化为加减、乘除.

例

计算 12345×67890.

解

通过查对数表得到

$$\ln 12345 \approx 9.4210, \qquad \ln 67890 \approx 11.1256.$$

将二者相加并通过反查对数表得到原值

$$12345 \times 67890 \approx \exp(20.5466) \approx 8.3806 \times 10^8.$$

积分变换的引入

而对于函数而言，我们常常要解函数的方程.

而对于函数而言，我们常常要解函数的方程.

例

解微分方程

$$\begin{cases} y'' + y = t, \\ y(0) = y'(0) = 0. \end{cases}$$

而对于函数而言，我们常常要解函数的方程.

例

解微分方程

$$\begin{cases} y'' + y = t, \\ y(0) = y'(0) = 0. \end{cases}$$

解

我们希望能找到一种函数的**变换** $\mathscr{L}$，使得它可以把函数的微分和积分变成代数运算，计算之后通过**反变换** $\mathscr{L}^{-1}$ 求得原来的解.

而对于函数而言，我们常常要解函数的方程.

例

解微分方程

$$\begin{cases} y''+y=t, \\ y(0)=y'(0)=0. \end{cases}$$

解

我们希望能找到一种函数的**变换** $\mathscr{L}$，使得它可以把函数的微分和积分变成代数运算，计算之后通过**反变换** $\mathscr{L}^{-1}$ 求得原来的解.

这个变换最常见的就是我们将要介绍的**傅里叶变换**和**拉普拉斯变换**.

第一节　傅里叶变换

- 傅里叶级数
- 傅里叶积分与傅里叶变换
- 狄拉克 δ 函数
- 傅里叶变换的性质
- 傅里叶变换在级数中的应用 *
- 卷积 *
- 傅里叶变换的应用 *

周期函数的傅里叶级数展开

为了引入傅里叶变换, 我们回顾下傅里叶级数.

周期函数的傅里叶级数展开

为了引入傅里叶变换, 我们回顾下傅里叶级数.
考虑定义在 $(-\infty,+\infty)$ 上周期为 $T>0$ 的函数 $f(t)$.

为了引入傅里叶变换, 我们回顾下傅里叶级数.
考虑定义在 $(-\infty, +\infty)$ 上周期为 $T > 0$ 的函数 $f(t)$. 例如

$$1, \sin\omega t, \cos\omega t, \sin 2\omega t, \cos 2\omega t, \sin 3\omega t, \cos 3\omega t, \dots$$

的周期都是 T, 其中 $\omega = \dfrac{2\pi}{T}$.

为了引入傅里叶变换, 我们回顾下傅里叶级数.
考虑定义在 $(-\infty,+\infty)$ 上周期为 $T>0$ 的函数 $f(t)$. 例如

$$1, \sin\omega t, \cos\omega t, \sin 2\omega t, \cos 2\omega t, \sin 3\omega t, \cos 3\omega t, \dots$$

的周期都是 T, 其中 $\omega=\dfrac{2\pi}{T}$. 类似于线性组合的概念, 我们希望将 f 表达为上述函数的线性叠加.

为了引入傅里叶变换，我们回顾下傅里叶级数.
考虑定义在 $(-\infty,+\infty)$ 上周期为 $T>0$ 的函数 $f(t)$. 例如

$$1,\sin\omega t,\cos\omega t,\sin 2\omega t,\cos 2\omega t,\sin 3\omega t,\cos 3\omega t,\dots$$

的周期都是 T, 其中 $\omega=\dfrac{2\pi}{T}$. 类似于线性组合的概念，我们希望将 f 表达为上述函数的线性叠加. 如果 $f(t)$ 在 $\left[-\dfrac{T}{2},\dfrac{T}{2}\right]$ 上满足狄利克雷条件:

周期函数的傅里叶级数展开

为了引入傅里叶变换, 我们回顾下傅里叶级数.
考虑定义在 $(-\infty,+\infty)$ 上周期为 $T>0$ 的函数 $f(t)$. 例如

$$1, \sin\omega t, \cos\omega t, \sin 2\omega t, \cos 2\omega t, \sin 3\omega t, \cos 3\omega t, \dots$$

的周期都是 T, 其中 $\omega=\dfrac{2\pi}{T}$. 类似于线性组合的概念, 我们希望将 f 表达为上述函数的线性叠加. 如果 $f(t)$ 在 $\left[-\dfrac{T}{2},\dfrac{T}{2}\right]$ 上满足狄利克雷条件:

- 间断点只有有限多个, 且均为第一类间断点;

为了引入傅里叶变换, 我们回顾下傅里叶级数.
考虑定义在 $(-\infty,+\infty)$ 上周期为 $T>0$ 的函数 $f(t)$. 例如

$$1, \sin\omega t, \cos\omega t, \sin 2\omega t, \cos 2\omega t, \sin 3\omega t, \cos 3\omega t, \dots$$

的周期都是 T, 其中 $\omega=\dfrac{2\pi}{T}$. 类似于线性组合的概念, 我们希望将 f 表达为上述函数的线性叠加. 如果 $f(t)$ 在 $\left[-\dfrac{T}{2},\dfrac{T}{2}\right]$ 上满足狄利克雷条件:

- 间断点只有有限多个, 且均为第一类间断点;
- 只有有限个极值点,

为了引入傅里叶变换, 我们回顾下傅里叶级数.
考虑定义在 $(-\infty,+\infty)$ 上周期为 $T>0$ 的函数 $f(t)$. 例如

$$1, \sin\omega t, \cos\omega t, \sin 2\omega t, \cos 2\omega t, \sin 3\omega t, \cos 3\omega t, \dots$$

的周期都是 T, 其中 $\omega=\dfrac{2\pi}{T}$. 类似于线性组合的概念, 我们希望将 f 表达为上述函数的线性叠加. 如果 $f(t)$ 在 $\left[-\dfrac{T}{2},\dfrac{T}{2}\right]$ 上满足狄利克雷条件:

- 间断点只有有限多个, 且均为第一类间断点;
- 只有有限个极值点,

则我们有傅里叶级数展开:

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

周期函数的傅里叶级数展开

为了引入傅里叶变换, 我们回顾下傅里叶级数.
考虑定义在 $(-\infty,+\infty)$ 上周期为 $T>0$ 的函数 $f(t)$. 例如

$$1, \sin\omega t, \cos\omega t, \sin 2\omega t, \cos 2\omega t, \sin 3\omega t, \cos 3\omega t, \dots$$

的周期都是 T, 其中 $\omega=\dfrac{2\pi}{T}$. 类似于线性组合的概念, 我们希望将 f 表达为上述函数的线性叠加. 如果 $f(t)$ 在 $\left[-\dfrac{T}{2},\dfrac{T}{2}\right]$ 上满足狄利克雷条件:

- 间断点只有有限多个, 且均为第一类间断点;
- 只有有限个极值点,

则我们有傅里叶级数展开:

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

当 t 是间断点时, 傅里叶级数的左侧需改为 $\dfrac{f(t+)+f(t-)}{2}$.

傅里叶级数的复指数形式

我们来将其改写为复指数形式.

傅里叶级数的复指数形式

我们来将其改写为复指数形式. 物理中为了与电流 i 区分, 通常用 j 来表示虚数单位.

傅里叶级数的复指数形式

我们来将其改写为复指数形式. 物理中为了与电流 i 区分, 通常用 j 来表示虚数单位. 由

$$\cos x=\frac{e^{jx}+e^{-jx}}{2},\quad \sin x=\frac{e^{jx}-e^{-jx}}{2j}$$

傅里叶级数的复指数形式

我们来将其改写为复指数形式. 物理中为了与电流 i 区分, 通常用 j 来表示虚数单位. 由

$$\cos x=\frac{e^{jx}+e^{-jx}}{2},\quad \sin x=\frac{e^{jx}-e^{-jx}}{2j}$$

可知 $f(t)$ 的傅里叶级数可以表示为函数 $e^{jn\omega t}$ 的线性叠加

$$f(t)=\sum_{n=-\infty}^{+\infty}c_ne^{jn\omega t}.$$

傅里叶级数的复指数形式

我们来将其改写为复指数形式. 物理中为了与电流 i 区分, 通常用 j 来表示虚数单位. 由

$$\cos x = \frac{e^{jx} + e^{-jx}}{2}, \quad \sin x = \frac{e^{jx} - e^{-jx}}{2j}$$

可知 $f(t)$ 的傅里叶级数可以表示为函数 $e^{jn\omega t}$ 的线性叠加

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

现在我们来计算这个线性叠加的系数.

傅里叶级数的复指数形式

我们来将其改写为复指数形式. 物理中为了与电流 i 区分, 通常用 j 来表示虚数单位. 由

$$\cos x = \frac{e^{jx} + e^{-jx}}{2}, \quad \sin x = \frac{e^{jx} - e^{-jx}}{2j}$$

可知 $f(t)$ 的傅里叶级数可以表示为函数 $e^{jn\omega t}$ 的线性叠加

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

现在我们来计算这个线性叠加的系数.

对于定义在 $(-\infty, +\infty)$ 上周期为 $T > 0$ 的复值函数 f, g, 定义内积

$$(f, g) := \frac{1}{T} \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} f(t)\overline{g}(t)\,\mathrm{d}t.$$

傅里叶级数的复指数形式

那么

$$(e^{jm\omega t}, e^{jn\omega t}) = \frac{1}{T}\int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} e^{j(m-n)\omega t}\,\mathrm{d}t = \begin{cases} 1, & m = n \\ 0, & m \neq n. \end{cases}$$

傅里叶级数的复指数形式

那么

$$(e^{jm\omega t}, e^{jn\omega t}) = \frac{1}{T}\int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} e^{j(m-n)\omega t}\,\mathrm{d}t = \begin{cases} 1, & m = n \\ 0, & m \neq n. \end{cases}$$

所以

$$\cdots, e^{-2j\omega t}, e^{-j\omega t}, 1, e^{j\omega t}, e^{2j\omega t}, \cdots$$

是一组标准正交基.

傅里叶级数的复指数形式

那么

$$(e^{jm\omega t}, e^{jn\omega t}) = \frac{1}{T}\int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} e^{j(m-n)\omega t}\,\mathrm{d}t = \begin{cases} 1, & m = n \\ 0, & m \neq n. \end{cases}$$

所以

$$\cdots, e^{-2j\omega t}, e^{-j\omega t}, 1, e^{j\omega t}, e^{2j\omega t}, \cdots$$

是一组标准正交基. 于是

$$c_n = (f, e^{jn\omega t}) = \frac{1}{T}\int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} f(t)e^{-jn\omega t}\,\mathrm{d}t,$$

傅里叶级数的复指数形式

那么

$$\left(e^{jm\omega t}, e^{jn\omega t}\right) = \frac{1}{T}\int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} e^{j(m-n)\omega t}\,\mathrm{d}t = \begin{cases} 1, & m = n \\ 0, & m \neq n. \end{cases}$$

所以

$$\cdots, e^{-2j\omega t}, e^{-j\omega t}, 1, e^{j\omega t}, e^{2j\omega t}, \cdots$$

是一组标准正交基. 于是

$$c_n = \left(f, e^{jn\omega t}\right) = \frac{1}{T}\int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} f(t)e^{-jn\omega t}\,\mathrm{d}t,$$

我们得到周期函数**傅里叶级数的复指数形式**:

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

从傅里叶级数到傅里叶积分公式

对于一般的函数 $f(t)$, 它未必是周期的.

对于一般的函数 $f(t)$, 它未必是周期的. 此时它无法像前面的情形一样, 表达成可数多个函数

$$\cdots, e^{-2j\omega t}, e^{-j\omega t}, 1, e^{j\omega t}, e^{2j\omega t}, \cdots$$

的线性叠加,

对于一般的函数 $f(t)$, 它未必是周期的. 此时它无法像前面的情形一样, 表达成可数多个函数

$$\cdots, e^{-2j\omega t}, e^{-j\omega t}, 1, e^{j\omega t}, e^{2j\omega t}, \cdots$$

的线性叠加, 而是所有的 $e^{j\omega t}, \omega \in (-\infty, +\infty)$ 的叠加.

从傅里叶级数到傅里叶积分公式

对于一般的函数 $f(t)$, 它未必是周期的. 此时它无法像前面的情形一样, 表达成可数多个函数

$$\cdots, e^{-2j\omega t}, e^{-j\omega t}, 1, e^{j\omega t}, e^{2j\omega t}, \cdots$$

的线性叠加, 而是所有的 $e^{j\omega t}, \omega \in (-\infty, +\infty)$ 的叠加. 这种叠加的系数应当是无穷小方可, 而求和应当改为积分.

从傅里叶级数到傅里叶积分公式

对于一般的函数 $f(t)$，它未必是周期的. 此时它无法像前面的情形一样，表达成可数多个函数

$$\cdots, e^{-2j\omega t}, e^{-j\omega t}, 1, e^{j\omega t}, e^{2j\omega t}, \cdots$$

的线性叠加，而是所有的 $e^{j\omega t}, \omega \in (-\infty, +\infty)$ 的叠加. 这种叠加的系数应当是无穷小方可，而求和应当改为积分. 所以，若记 $e^{j\omega t}$ 的系数为函数 $\dfrac{1}{2\pi}F(\omega)$，则

$$f(t) = \frac{1}{2\pi}\int_{-\infty}^{+\infty} F(\omega)e^{j\omega t}\,\mathrm{d}t.$$

从傅里叶级数到傅里叶积分公式

我们来从傅里叶级数形式地推导出函数 $F(\omega)$.

从傅里叶级数到傅里叶积分公式

我们来从傅里叶级数形式地推导出函数 $F(\omega)$. 考虑 $f(t)$ 它在 $\left[-\frac{T}{2},\frac{T}{2}\right]$ 上的限制, 并向两边扩展成一个周期函数 $f_T(t)$.

从傅里叶级数到傅里叶积分公式

我们来从傅里叶级数形式地推导出函数 $F(\omega)$. 考虑 $f(t)$ 它在 $\left[-\frac{T}{2}, \frac{T}{2}\right]$ 上的限制, 并向两边扩展成一个周期函数 $f_T(t)$. 设

$$\omega_n = n\omega, \quad \Delta\omega_n = \omega_n - \omega_{n-1} = \omega,$$

则

$$f(t) = \lim_{T\to+\infty} f_T(t)$$

从傅里叶级数到傅里叶积分公式

我们来从傅里叶级数形式地推导出函数 $F(\omega)$. 考虑 $f(t)$ 它在 $\left[-\frac{T}{2},\frac{T}{2}\right]$ 上的限制, 并向两边扩展成一个周期函数 $f_T(t)$. 设

$$\omega_n = n\omega, \quad \Delta\omega_n = \omega_n - \omega_{n-1} = \omega,$$

则

$$\begin{aligned} f(t) &= \lim_{T\to+\infty} f_T(t) \\ &= \lim_{T\to+\infty} \frac{1}{T}\sum_{n=-\infty}^{+\infty}\left[\int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} f(\tau)e^{-j\omega_n\tau}\,\mathrm{d}\tau\right]e^{j\omega_n t} \end{aligned}$$

从傅里叶级数到傅里叶积分公式

我们来从傅里叶级数形式地推导出函数 $F(\omega)$. 考虑 $f(t)$ 它在 $\left[-\frac{T}{2}, \frac{T}{2}\right]$ 上的限制，并向两边扩展成一个周期函数 $f_T(t)$. 设

$$\omega_n = n\omega, \quad \Delta\omega_n = \omega_n - \omega_{n-1} = \omega,$$

则

$$\begin{aligned} f(t) &= \lim_{T\to+\infty} f_T(t) \\ &= \lim_{T\to+\infty} \frac{1}{T} \sum_{n=-\infty}^{+\infty} \left[\int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} f(\tau)e^{-j\omega_n\tau}\,\mathrm{d}\tau\right] e^{j\omega_n t} \\ &= \frac{1}{2\pi} \lim_{\Delta\omega_n\to 0} \sum_{n=-\infty}^{+\infty} \left[\int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} f(\tau)e^{-j\omega_n\tau}\,\mathrm{d}\tau\right] e^{j\omega_n t}\Delta\omega_n \end{aligned}$$

从傅里叶级数到傅里叶积分公式

我们来从傅里叶级数形式地推导出函数 $F(\omega)$. 考虑 $f(t)$ 它在 $\left[-\frac{T}{2}, \frac{T}{2}\right]$ 上的限制, 并向两边扩展成一个周期函数 $f_T(t)$. 设

$$\omega_n = n\omega, \quad \Delta\omega_n = \omega_n - \omega_{n-1} = \omega,$$

则

$$\begin{aligned}
f(t) &= \lim_{T\to+\infty} f_T(t) \\
&= \lim_{T\to+\infty} \frac{1}{T} \sum_{n=-\infty}^{+\infty} \left[\int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} f(\tau)e^{-j\omega_n\tau}\,\mathrm{d}\tau\right] e^{j\omega_n t} \\
&= \frac{1}{2\pi} \lim_{\Delta\omega_n\to 0} \sum_{n=-\infty}^{+\infty} \left[\int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} f(\tau)e^{-j\omega_n\tau}\,\mathrm{d}\tau\right] e^{j\omega_n t}\Delta\omega_n \\
&= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} \left[\int_{-\infty}^{+\infty} f(\tau)e^{-j\omega\tau}\,\mathrm{d}\tau\right] e^{j\omega t}\,\mathrm{d}\omega.
\end{aligned}$$

傅里叶积分定理

若 $f(t)$ 在 $(-\infty,+\infty)$ 上绝对可积, 且在任一有限区间上满足狄利克雷条件, 则

$$f(t)=\frac{1}{2\pi}\int_{-\infty}^{+\infty}F(\omega)e^{j\omega t}\,\mathrm{d}\omega, \qquad F(\omega)=\int_{-\infty}^{+\infty}f(t)e^{-j\omega t}\,\mathrm{d}t.$$

傅里叶积分定理

若 $f(t)$ 在 $(-\infty,+\infty)$ 上**绝对可积**，且在任一有限区间上满足狄利克雷条件，则

$$\boldsymbol{f(t)=\frac{1}{2\pi}\int_{-\infty}^{+\infty}F(\omega)e^{j\omega t}\,\mathrm{d}\omega,\qquad F(\omega)=\int_{-\infty}^{+\infty}f(t)e^{-j\omega t}\,\mathrm{d}t.}$$

对于 $f(t)$ 的间断点左边需要改成 $\frac{f(t+)+f(t-)}{2}$.

傅里叶积分定理

傅里叶积分定理

若 $f(t)$ 在 $(-\infty,+\infty)$ 上**绝对可积**，且在任一有限区间上满足狄利克雷条件，则

$$\boldsymbol{f(t)=\frac{1}{2\pi}\int_{-\infty}^{+\infty}F(\omega)e^{j\omega t}\,\mathrm{d}\omega,\qquad F(\omega)=\int_{-\infty}^{+\infty}f(t)e^{-j\omega t}\,\mathrm{d}t.}$$

对于 $f(t)$ 的间断点左边需要改成 $\frac{f(t+)+f(t-)}{2}$.

$$\begin{tikzcd}[column sep=huge]
\boxed{\text{原象函数 } f(t)} \arrow[r, shift left, "\text{傅里叶变换 } \mathscr{F}"] & \boxed{\text{象函数 } F(\omega)} \arrow[l, shift left, "\text{傅里叶逆变换 } \mathscr{F}^{-1}"]
\end{tikzcd}$$

傅里叶积分公式的三角形式

如果 $f(t)$ 表示随时间 t 变化的函数, 那么 $F(\omega)$ 表示的是频率 ω 的函数, 所以傅里叶变换是时域到频域的转换.

傅里叶积分公式的三角形式

如果 $f(t)$ 表示随时间 t 变化的函数, 那么 $F(\omega)$ 表示的是频率 ω 的函数, 所以傅里叶变换是时域到频域的转换.

傅里叶积分公式有一些变化形式.

傅里叶积分公式的三角形式

如果 $f(t)$ 表示随时间 t 变化的函数, 那么 $F(\omega)$ 表示的是频率 ω 的函数, 所以傅里叶变换是时域到频域的转换.

傅里叶积分公式有一些变化形式. 例如:

$$f(t)=\frac{1}{2\pi}\int_{-\infty}^{+\infty}\left[\int_{-\infty}^{+\infty}f(\tau)e^{-j\omega\tau}\,\mathrm{d}\tau\right]e^{j\omega t}\,\mathrm{d}\omega$$

傅里叶积分公式的三角形式

如果 $f(t)$ 表示随时间 t 变化的函数, 那么 $F(\omega)$ 表示的是频率 ω 的函数, 所以傅里叶变换是时域到频域的转换.

傅里叶积分公式有一些变化形式. 例如:

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

如果 $f(t)$ 表示随时间 t 变化的函数, 那么 $F(\omega)$ 表示的是频率 ω 的函数, 所以傅里叶变换是时域到频域的转换.

傅里叶积分公式有一些变化形式. 例如:

$$\begin{aligned} f(t) &= \frac{1}{2\pi}\int_{-\infty}^{+\infty}\left[\int_{-\infty}^{+\infty} f(\tau)e^{-j\omega\tau}\,\mathrm{d}\tau\right]e^{j\omega t}\,\mathrm{d}\omega \\ &= \frac{1}{2\pi}\int_{-\infty}^{+\infty}\int_{-\infty}^{+\infty} f(\tau)e^{j\omega(t-\tau)}\,\mathrm{d}\tau\,\mathrm{d}\omega \\ &= \frac{1}{2\pi}\int_{-\infty}^{+\infty}\Big[\underbrace{\int_{-\infty}^{+\infty} f(\tau)\cos\omega(t-\tau)\,\mathrm{d}\tau}_{\omega\text{ 的偶函数}} + j\underbrace{\int_{-\infty}^{+\infty} f(\tau)\sin\omega(t-\tau)\,\mathrm{d}\tau}_{\omega\text{ 的奇函数}}\Big]\,\mathrm{d}\omega \end{aligned}$$

傅里叶积分公式的三角形式

如果 $f(t)$ 表示随时间 t 变化的函数, 那么 $F(\omega)$ 表示的是频率 ω 的函数, 所以傅里叶变换是时域到频域的转换.

傅里叶积分公式有一些变化形式. 例如:

$$
\begin{aligned}
f(t) &= \frac{1}{2\pi}\int_{-\infty}^{+\infty}\left[\int_{-\infty}^{+\infty} f(\tau)e^{-j\omega\tau}\,\mathrm{d}\tau\right]e^{j\omega t}\,\mathrm{d}\omega \\
&= \frac{1}{2\pi}\int_{-\infty}^{+\infty}\int_{-\infty}^{+\infty} f(\tau)e^{j\omega(t-\tau)}\,\mathrm{d}\tau\,\mathrm{d}\omega \\
&= \frac{1}{2\pi}\int_{-\infty}^{+\infty}\Big[\underbrace{\int_{-\infty}^{+\infty} f(\tau)\cos\omega(t-\tau)\,\mathrm{d}\tau}_{\omega\text{ 的偶函数}} + j\underbrace{\int_{-\infty}^{+\infty} f(\tau)\sin\omega(t-\tau)\,\mathrm{d}\tau}_{\omega\text{ 的奇函数}}\Big]\,\mathrm{d}\omega \\
&= \frac{1}{\pi}\int_{0}^{+\infty}\left[\int_{-\infty}^{+\infty} f(\tau)\cos\omega(t-\tau)\,\mathrm{d}\tau\right]\mathrm{d}\omega.
\end{aligned}
$$

如果 $f(t)$ 表示随时间 t 变化的函数, 那么 $F(\omega)$ 表示的是频率 ω 的函数, 所以傅里叶变换是时域到频域的转换.

傅里叶积分公式有一些变化形式. 例如:

$$\begin{aligned}
f(t) &= \frac{1}{2\pi}\int_{-\infty}^{+\infty}\left[\int_{-\infty}^{+\infty} f(\tau)e^{-j\omega\tau}\,\mathrm{d}\tau\right]e^{j\omega t}\,\mathrm{d}\omega \\
&= \frac{1}{2\pi}\int_{-\infty}^{+\infty}\int_{-\infty}^{+\infty} f(\tau)e^{j\omega(t-\tau)}\,\mathrm{d}\tau\,\mathrm{d}\omega \\
&= \frac{1}{2\pi}\int_{-\infty}^{+\infty}\Big[\underbrace{\int_{-\infty}^{+\infty} f(\tau)\cos\omega(t-\tau)\,\mathrm{d}\tau}_{\omega\text{ 的偶函数}} + j\underbrace{\int_{-\infty}^{+\infty} f(\tau)\sin\omega(t-\tau)\,\mathrm{d}\tau}_{\omega\text{ 的奇函数}}\Big]\mathrm{d}\omega \\
&= \frac{1}{\pi}\int_{0}^{+\infty}\left[\int_{-\infty}^{+\infty} f(\tau)\cos\omega(t-\tau)\,\mathrm{d}\tau\right]\mathrm{d}\omega.
\end{aligned}$$

此即**傅里叶积分公式的三角形式**.

傅里叶正弦/余弦积分公式

若 $f(t)$ 是偶函数, 则 $f(t)\cos\omega t$ 是偶函数, $f(t)\sin\omega t$ 是偶函数,

若 $f(t)$ 是偶函数，则 $f(t)\cos\omega t$ 是偶函数，$f(t)\sin\omega t$ 是偶函数，

$$F(\omega)=\int_{-\infty}^{+\infty} f(t)e^{-j\omega t}\,\mathrm{d}t=2\int_{0}^{+\infty} f(t)\cos\omega t\,\mathrm{d}t$$

也是偶函数，

傅里叶正弦/余弦积分公式

若 $f(t)$ 是偶函数，则 $f(t)\cos\omega t$ 是偶函数，$f(t)\sin\omega t$ 是偶函数，

$$F(\omega)=\int_{-\infty}^{+\infty} f(t)e^{-j\omega t}\,\mathrm{d}t=2\int_{0}^{+\infty} f(t)\cos\omega t\,\mathrm{d}t$$

也是偶函数，从而得到傅里叶余弦积分公式:

$$f(t)=\frac{2}{\pi}\int_{0}^{+\infty}\left[\int_{0}^{+\infty} f(\tau)\cos\omega\tau\,\mathrm{d}\tau\right]\cos\omega t\,\mathrm{d}\omega.$$

若 $f(t)$ 是偶函数，则 $f(t)\cos\omega t$ 是偶函数，$f(t)\sin\omega t$ 是偶函数，

$$F(\omega)=\int_{-\infty}^{+\infty} f(t)e^{-j\omega t}\,\mathrm{d}t=2\int_{0}^{+\infty} f(t)\cos\omega t\,\mathrm{d}t$$

也是偶函数，从而得到**傅里叶余弦积分公式**:

$$f(t)=\frac{2}{\pi}\int_{0}^{+\infty}\left[\int_{0}^{+\infty} f(\tau)\cos\omega\tau\,\mathrm{d}\tau\right]\cos\omega t\,\mathrm{d}\omega.$$

类似地，若 $f(t)$ 是奇函数，则 $F(\omega)=2j\displaystyle\int_{0}^{+\infty} f(t)\sin\omega t\,\mathrm{d}t$ 也是奇函数，且有**傅里叶正弦积分公式**:

$$f(t)=\frac{2}{\pi}\int_{0}^{+\infty}\left[\int_{0}^{+\infty} f(\tau)\sin\omega\tau\,\mathrm{d}\tau\right]\sin\omega t\,\mathrm{d}\omega.$$

例：求傅里叶变换

例

求函数 $f(t)=\begin{cases}1/2, & |t|\leqslant 1,\\ 0, & |t|>1\end{cases}$ 的傅里叶变换.

例：求傅里叶变换

例

求函数 $f(t)=\begin{cases}1/2, & |t|\leqslant 1,\\ 0, & |t|>1\end{cases}$ 的傅里叶变换.

这是矩形脉冲函数.

例：求傅里叶变换

例

求函数 $f(t)=\begin{cases}1/2, & |t|\leqslant 1,\\ 0, & |t|>1\end{cases}$ 的傅里叶变换.

这是矩形脉冲函数.

解

由于 $f(t)$ 是偶函数，因此

$$F(\omega)=\mathscr{F}[f(t)]=\int_{-\infty}^{+\infty}f(t)e^{-j\omega t}\,\mathrm{d}t=\int_{-\infty}^{+\infty}f(t)\cos\omega t\,\mathrm{d}t$$

例

求函数 $f(t)=\begin{cases}1/2, & |t|\leqslant 1,\\ 0, & |t|>1\end{cases}$ 的傅里叶变换.

这是矩形脉冲函数.

解

由于 $f(t)$ 是偶函数，因此

$$F(\omega)=\mathscr{F}[f(t)]=\int_{-\infty}^{+\infty} f(t)e^{-j\omega t}\,\mathrm{d}t=\int_{-\infty}^{+\infty} f(t)\cos\omega t\,\mathrm{d}t$$

$$=\frac{1}{2}\int_{-1}^{1}\cos\omega t\,\mathrm{d}t$$

例

求函数 $f(t)=\begin{cases}1/2, & |t|\leqslant 1,\\ 0, & |t|>1\end{cases}$ 的傅里叶变换.

这是矩形脉冲函数.

解

由于 $f(t)$ 是偶函数，因此

$$F(\omega)=\mathscr{F}[f(t)]=\int_{-\infty}^{+\infty}f(t)e^{-j\omega t}\,\mathrm{d}t=\int_{-\infty}^{+\infty}f(t)\cos\omega t\,\mathrm{d}t$$

$$=\frac{1}{2}\int_{-1}^{1}\cos\omega t\,\mathrm{d}t=\frac{\sin\omega}{\omega}.$$

例

求函数 $f(t)=\begin{cases}1/2, & |t|\leqslant 1,\\ 0, & |t|>1\end{cases}$ 的傅里叶变换.

这是矩形脉冲函数.

解

由于 $f(t)$ 是偶函数，因此

$$\begin{aligned}F(\omega)&=\mathscr{F}[f(t)]=\int_{-\infty}^{+\infty} f(t)e^{-j\omega t}\,\mathrm{d}t=\int_{-\infty}^{+\infty} f(t)\cos\omega t\,\mathrm{d}t\\&=\frac{1}{2}\int_{-1}^{1}\cos\omega t\,\mathrm{d}t=\frac{\sin\omega}{\omega}.\end{aligned}$$

它的傅里叶变换为 sinc 函数 $\operatorname{sinc}(x)=\dfrac{\sin x}{x}$.

例：求傅里叶变换

由傅里叶积分公式

$$f(t) = \mathscr{F}^{-1}[F(\omega)] = \frac{1}{2\pi}\int_{-\infty}^{+\infty} F(\omega)e^{j\omega t}\,\mathrm{d}\omega$$

例：求傅里叶变换

由傅里叶积分公式

$$f(t) = \mathscr{F}^{-1}[F(\omega)] = \frac{1}{2\pi}\int_{-\infty}^{+\infty} F(\omega)e^{j\omega t}\,\mathrm{d}\omega$$

$$= \frac{1}{2\pi}\int_{-\infty}^{+\infty} \frac{\sin\omega}{\omega}(\cos\omega t + j\sin\omega t)\,\mathrm{d}\omega$$

例：求傅里叶变换

由傅里叶积分公式

$$
\begin{aligned}
f(t) = \mathscr{F}^{-1}[F(\omega)] &= \frac{1}{2\pi}\int_{-\infty}^{+\infty} F(\omega) e^{j\omega t}\,\mathrm{d}\omega \\
&= \frac{1}{2\pi}\int_{-\infty}^{+\infty} \frac{\sin\omega}{\omega}(\cos\omega t + j\sin\omega t)\,\mathrm{d}\omega \\
&= \frac{1}{\pi}\int_{0}^{+\infty} \frac{\sin\omega\cos\omega t}{\omega}\,\mathrm{d}\omega.
\end{aligned}
$$

例：求傅里叶变换

由傅里叶积分公式

$$f(t) = \mathscr{F}^{-1}[F(\omega)] = \frac{1}{2\pi}\int_{-\infty}^{+\infty} F(\omega)e^{j\omega t}\,\mathrm{d}\omega$$

$$= \frac{1}{2\pi}\int_{-\infty}^{+\infty} \frac{\sin\omega}{\omega}(\cos\omega t + j\sin\omega t)\,\mathrm{d}\omega$$

$$= \frac{1}{\pi}\int_{0}^{+\infty} \frac{\sin\omega\cos\omega t}{\omega}\,\mathrm{d}\omega.$$

当 $t = \pm 1$ 时，左侧应替换为 $\frac{f(t+)+f(t-)}{2} = \frac{1}{4}$.

例：求傅里叶变换

由傅里叶积分公式

$$
\begin{aligned}
f(t)=\mathscr{F}^{-1}[F(\omega)] &= \frac{1}{2\pi}\int_{-\infty}^{+\infty} F(\omega)e^{j\omega t}\,\mathrm{d}\omega \\
&= \frac{1}{2\pi}\int_{-\infty}^{+\infty} \frac{\sin\omega}{\omega}(\cos\omega t + j\sin\omega t)\,\mathrm{d}\omega \\
&= \frac{1}{\pi}\int_{0}^{+\infty} \frac{\sin\omega\cos\omega t}{\omega}\,\mathrm{d}\omega.
\end{aligned}
$$

当 $t=\pm 1$ 时, 左侧应替换为 $\frac{f(t+)+f(t-)}{2}=\frac{1}{4}$. 由此可得

$$
\int_{0}^{+\infty} \frac{\sin\omega\cos\omega t}{\omega}\,\mathrm{d}\omega = \begin{cases} \pi/2, & |t|<1, \\ \pi/4, & |t|=1, \\ 0, & |t|>1. \end{cases}
$$

例：求傅里叶变换

由傅里叶积分公式

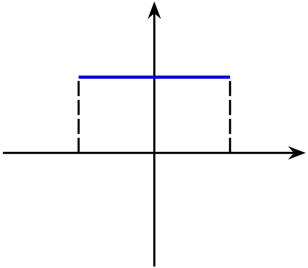
$$\begin{aligned} f(t) &= \mathscr{F}^{-1}[F(\omega)] = \frac{1}{2\pi}\int_{-\infty}^{+\infty} F(\omega)e^{j\omega t}\,\mathrm{d}\omega \\ &= \frac{1}{2\pi}\int_{-\infty}^{+\infty} \frac{\sin\omega}{\omega}(\cos\omega t + j\sin\omega t)\,\mathrm{d}\omega \\ &= \frac{1}{\pi}\int_{0}^{+\infty} \frac{\sin\omega\cos\omega t}{\omega}\,\mathrm{d}\omega. \end{aligned}$$

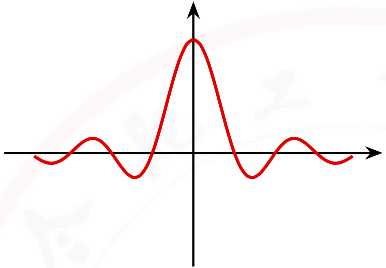
当 $t=\pm 1$ 时，左侧应替换为 $\frac{f(t+)+f(t-)}{2}=\frac{1}{4}$. 由此可得

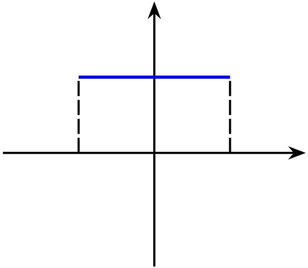
$$\int_0^{+\infty}\frac{\sin\omega\cos\omega t}{\omega}\,\mathrm{d}\omega = \begin{cases} \pi/2, & |t|<1, \\ \pi/4, & |t|=1, \\ 0, & |t|>1. \end{cases}$$

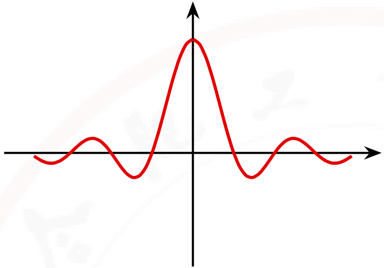
特别地，可以得到狄利克雷积分 $\displaystyle\int_0^{+\infty}\frac{\sin\omega}{\omega}\,\mathrm{d}\omega=\frac{\pi}{2}$.

例：求傅里叶变换



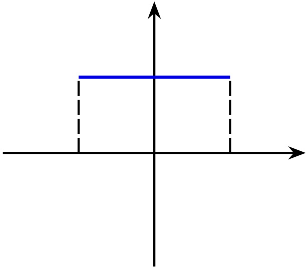


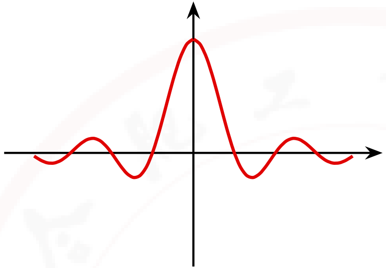




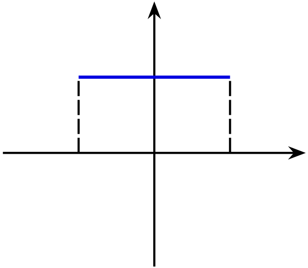
我们将 $f(t), F(\omega)$ 称为傅里叶变换对.

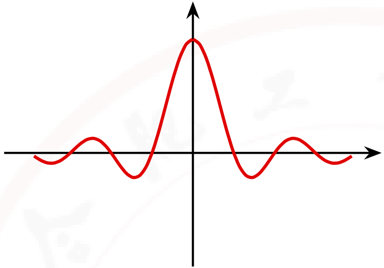
例：求傅里叶变换





我们将 $f(t), F(\omega)$ 称为傅里叶变换对. 不难发现 $F(t), 2\pi f(-\omega)$ 也是傅里叶变换对 (不连续点处值需要修改).





我们将 $f(t), F(\omega)$ 称为傅里叶变换对. 不难发现 $F(t), 2\pi f(-\omega)$ 也是傅里叶变换对 (不连续点处值需要修改). 故

$$\mathscr{F}[\operatorname{sinc}(t)] = \begin{cases} \pi, & |\omega| < 1, \\ \pi/2, & |\omega| = 1, \\ 0, & |\omega| > 1. \end{cases}.$$

例：求傅里叶变换

例

求函数 $f(t)=\begin{cases}1, & t\in(0,1),\\ -1, & t\in(-1,0),\\ 0, & \text{其它情形}\end{cases}$ 的傅里叶变换.

例：求傅里叶变换

例

求函数 $f(t)=\begin{cases}1, & t\in(0,1),\\ -1, & t\in(-1,0),\\ 0, & \text{其它情形}\end{cases}$ 的傅里叶变换.

解

由于 $f(t)$ 是奇函数，因此

$$F(\omega)=\mathscr{F}[f(t)]=\int_{-\infty}^{+\infty}f(t)e^{-j\omega t}\,\mathrm{d}t=2j\int_{0}^{+\infty}f(t)\sin\omega t\,\mathrm{d}t$$

例：求傅里叶变换

例

求函数 $f(t)=\begin{cases}1, & t\in(0,1),\\ -1, & t\in(-1,0),\\ 0, & \text{其它情形}\end{cases}$ 的傅里叶变换.

解

由于 $f(t)$ 是奇函数，因此

$$F(\omega)=\mathscr{F}[f(t)]=\int_{-\infty}^{+\infty}f(t)e^{-j\omega t}\,\mathrm{d}t=2j\int_0^{+\infty}f(t)\sin\omega t\,\mathrm{d}t$$

$$=2j\int_0^1\sin\omega t\,\mathrm{d}t$$

例：求傅里叶变换

例

求函数 $f(t)=\begin{cases}1, & t\in(0,1),\\ -1, & t\in(-1,0),\\ 0, & \text{其它情形}\end{cases}$ 的傅里叶变换.

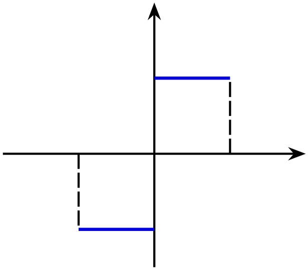
解

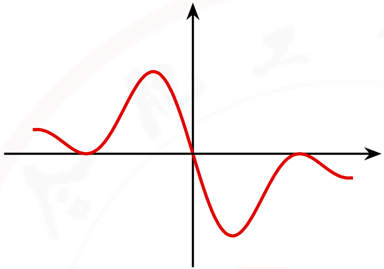
由于 $f(t)$ 是奇函数，因此

$$F(\omega)=\mathscr{F}[f(t)]=\int_{-\infty}^{+\infty}f(t)e^{-j\omega t}\,\mathrm{d}t=2j\int_0^{+\infty}f(t)\sin\omega t\,\mathrm{d}t$$

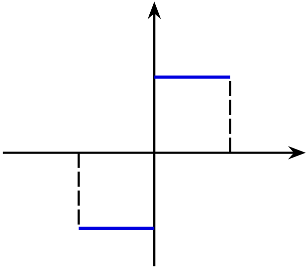
$$=2j\int_0^1\sin\omega t\,\mathrm{d}t=-\frac{2j(1-\cos\omega)}{\omega}.$$

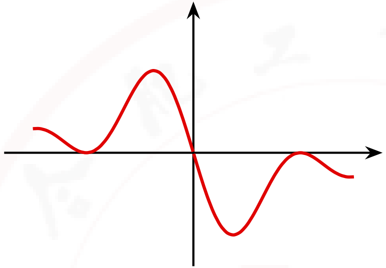
例：求傅里叶变换





例：求傅里叶变换





类似可得 $\displaystyle\int_0^{+\infty} \frac{(1-\cos\omega)\sin\omega t}{\omega}\,\mathrm{d}\omega = \begin{cases} \pi/2, & 0<t<1, \\ \pi/4, & t=1, \\ 0, & t>1. \end{cases}$

例

求**指数衰减函数** $f(t)=\begin{cases}0, & t<0,\\ e^{-\beta t}, & t\geqslant 0\end{cases}$ 的傅里叶变换，$\beta>0$.

例

求**指数衰减函数** $f(t)=\begin{cases}0, & t<0,\\ e^{-\beta t}, & t\geqslant 0\end{cases}$ 的傅里叶变换，$\beta>0$.

解

$$F(\omega)=\mathscr{F}[f(t)]=\int_{-\infty}^{+\infty} f(t)e^{-j\omega t}\,\mathrm{d}t$$

例：求傅里叶变换

例

求**指数衰减函数** $f(t)=\begin{cases}0, & t<0,\\ e^{-\beta t}, & t\geqslant 0\end{cases}$ 的傅里叶变换，$\beta>0$.

解

$$F(\omega)=\mathscr{F}[f(t)]=\int_{-\infty}^{+\infty}f(t)e^{-j\omega t}\,\mathrm{d}t$$
$$=\int_{0}^{+\infty}e^{-\beta t}e^{-j\omega t}\,\mathrm{d}t$$

例

求**指数衰减函数** $f(t)=\begin{cases}0, & t<0,\\ e^{-\beta t}, & t\geqslant 0\end{cases}$ 的傅里叶变换，$\beta>0$.

解

$$F(\omega)=\mathscr{F}[f(t)]=\int_{-\infty}^{+\infty}f(t)e^{-j\omega t}\,\mathrm{d}t$$

$$=\int_{0}^{+\infty}e^{-\beta t}e^{-j\omega t}\,\mathrm{d}t=\int_{0}^{+\infty}e^{-(\beta+j\omega)t}\,\mathrm{d}t$$

例

求**指数衰减函数** $f(t)=\begin{cases}0, & t<0,\\ e^{-\beta t}, & t\geqslant 0\end{cases}$ 的傅里叶变换, $\beta>0$.

解

$$F(\omega)=\mathscr{F}[f(t)]=\int_{-\infty}^{+\infty}f(t)e^{-j\omega t}\,\mathrm{d}t$$
$$=\int_{0}^{+\infty}e^{-\beta t}e^{-j\omega t}\,\mathrm{d}t=\int_{0}^{+\infty}e^{-(\beta+j\omega)t}\,\mathrm{d}t=\frac{1}{\beta+j\omega}.$$

例

求**指数衰减函数** $f(t)=\begin{cases}0, & t<0,\\ e^{-\beta t}, & t\geqslant 0\end{cases}$ 的傅里叶变换，$\beta>0$.

解

$$F(\omega)=\mathscr{F}[f(t)]=\int_{-\infty}^{+\infty}f(t)e^{-j\omega t}\,\mathrm{d}t$$
$$=\int_0^{+\infty}e^{-\beta t}e^{-j\omega t}\,\mathrm{d}t=\int_0^{+\infty}e^{-(\beta+j\omega)t}\,\mathrm{d}t=\frac{1}{\beta+j\omega}.$$

类似可得 $\displaystyle\int_0^{+\infty}\frac{\beta\cos\omega t+\omega\sin\omega t}{\beta^2+\omega^2}\,\mathrm{d}\omega=\begin{cases}0, & t<0,\\ \pi/2, & t=0,\\ \pi e^{-\beta t}, & t>0.\end{cases}$

例

求**钟形脉冲函数** $f(t) = e^{-\beta t^2}$ 的傅里叶变换和积分表达式，$\beta > 0$.

例：求傅里叶变换

例

求**钟形脉冲函数** $f(t)=e^{-\beta t^2}$ 的傅里叶变换和积分表达式，$\beta>0$.

解

$$F(\omega)=\mathscr{F}[f(t)]=\int_{-\infty}^{+\infty}f(t)e^{-j\omega t}\,\mathrm{d}t$$

例

求**钟形脉冲函数** $f(t)=e^{-\beta t^2}$ 的傅里叶变换和积分表达式，$\beta>0$.

解

$$\begin{aligned}F(\omega)=\mathscr{F}[f(t)]&=\int_{-\infty}^{+\infty}f(t)e^{-j\omega t}\,\mathrm{d}t\\&=\int_{-\infty}^{+\infty}e^{-\beta t^2}e^{-j\omega t}\,\mathrm{d}t\end{aligned}$$

例：求傅里叶变换

例

求**钟形脉冲函数** $f(t)=e^{-\beta t^2}$ 的傅里叶变换和积分表达式，$\beta>0$.

解

$$
\begin{aligned}
F(\omega)=\mathscr{F}[f(t)]&=\int_{-\infty}^{+\infty} f(t)e^{-j\omega t}\,\mathrm{d}t\\
&=\int_{-\infty}^{+\infty} e^{-\beta t^2}e^{-j\omega t}\,\mathrm{d}t\\
&=e^{-\frac{\omega^2}{4\beta}}\int_{-\infty}^{+\infty}\exp\left[-\beta\left(t+\frac{j\omega}{2\beta}\right)^2\right]\mathrm{d}t
\end{aligned}
$$

例：求傅里叶变换

例

求**钟形脉冲函数** $f(t)=e^{-\beta t^2}$ 的傅里叶变换和积分表达式，$\beta>0$.

解

$$\begin{aligned} F(\omega)=\mathscr{F}[f(t)]&=\int_{-\infty}^{+\infty} f(t)e^{-j\omega t}\,\mathrm{d}t\\ &=\int_{-\infty}^{+\infty} e^{-\beta t^2}e^{-j\omega t}\,\mathrm{d}t\\ &=e^{-\frac{\omega^2}{4\beta}}\int_{-\infty}^{+\infty}\exp\left[-\beta\left(t+\frac{j\omega}{2\beta}\right)^2\right]\mathrm{d}t=\sqrt{\frac{\pi}{\beta}}e^{-\frac{\omega^2}{4\beta}}. \end{aligned}$$

例：求傅里叶变换

例

求**钟形脉冲函数** $f(t)=e^{-\beta t^2}$ 的傅里叶变换和积分表达式，$\beta>0$.

解

$$F(\omega)=\mathscr{F}[f(t)]=\int_{-\infty}^{+\infty}f(t)e^{-j\omega t}\,\mathrm{d}t$$

$$=\int_{-\infty}^{+\infty}e^{-\beta t^2}e^{-j\omega t}\,\mathrm{d}t$$

$$=e^{-\frac{\omega^2}{4\beta}}\int_{-\infty}^{+\infty}\exp\left[-\beta\left(t+\frac{j\omega}{2\beta}\right)^2\right]\mathrm{d}t=\sqrt{\frac{\pi}{\beta}}e^{-\frac{\omega^2}{4\beta}}.$$

类似可得 $\displaystyle\int_0^{+\infty}e^{-\frac{\omega^2}{4\beta}}\cos\omega t\,\mathrm{d}\omega=\sqrt{\pi\beta}e^{-\beta t^2}.$

傅里叶变换存在的条件是比较苛刻的.

广义函数

傅里叶变换存在的条件是比较苛刻的. 例如常值函数 $f(t) = 1$ 在 $(-\infty, +\infty)$ 上不是可积的, 所以它没有傅里叶变换, 这很影响我们使用傅里叶变换.

广义函数

傅里叶变换存在的条件是比较苛刻的. 例如常值函数 $f(t) = 1$ 在 $(-\infty, +\infty)$ 上不是可积的, 所以它没有傅里叶变换, 这很影响我们使用傅里叶变换. 为此我们引入广义函数的概念.

傅里叶变换存在的条件是比较苛刻的. 例如常值函数 $f(t)=1$ 在 $(-\infty,+\infty)$ 上不是可积的, 所以它没有傅里叶变换, 这很影响我们使用傅里叶变换. 为此我们引入广义函数的概念.

设 $\mathscr{S}$ 是一些函数形成的线性空间.

广义函数

傅里叶变换存在的条件是比较苛刻的. 例如常值函数 $f(t)=1$ 在 $(-\infty,+\infty)$ 上不是可积的, 所以它没有傅里叶变换, 这很影响我们使用傅里叶变换. 为此我们引入广义函数的概念.

设 $\mathscr{S}$ 是一些函数形成的线性空间. 从一个 (满足特定性质) 函数 $\lambda(t)$ 出发, 我们可以定义一个线性映射 $\mathscr{S}\to\mathbb{R}$:

$$\langle\lambda,f\rangle:=\int_{-\infty}^{+\infty}\lambda(t)f(t)\,\mathrm{d}t.$$

广义函数

傅里叶变换存在的条件是比较苛刻的. 例如常值函数 $f(t)=1$ 在 $(-\infty,+\infty)$ 上不是可积的, 所以它没有傅里叶变换, 这很影响我们使用傅里叶变换. 为此我们引入广义函数的概念.

设 $\mathscr{S}$ 是一些函数形成的线性空间. 从一个 (满足特定性质) 函数 $\lambda(t)$ 出发, 我们可以定义一个线性映射 $\mathscr{S}\to\mathbb{R}$:

$$\langle\lambda,f\rangle:=\int_{-\infty}^{+\infty}\lambda(t)f(t)\,\mathrm{d}t.$$

这个线性映射基本上确定了 $\lambda(t)$ 本身 (至多可数个点处不同).

广义函数

傅里叶变换存在的条件是比较苛刻的. 例如常值函数 $f(t)=1$ 在 $(-\infty,+\infty)$ 上不是可积的, 所以它没有傅里叶变换, 这很影响我们使用傅里叶变换. 为此我们引入广义函数的概念.

设 $\mathscr{S}$ 是一些函数形成的线性空间. 从一个 (满足特定性质) 函数 $\lambda(t)$ 出发, 我们可以定义一个线性映射 $\mathscr{S}\to\mathbb{R}$:

$$\langle\lambda,f\rangle:=\int_{-\infty}^{+\infty}\lambda(t)f(t)\,\mathrm{d}t.$$

这个线性映射基本上确定了 $\lambda(t)$ 本身 (至多可数个点处不同).

广义函数 (分布)就是指一个线性映射 $\mathscr{S}\to\mathbb{R}$.

傅里叶变换存在的条件是比较苛刻的. 例如常值函数 $f(t)=1$ 在 $(-\infty,+\infty)$ 上不是可积的, 所以它没有傅里叶变换, 这很影响我们使用傅里叶变换. 为此我们引入广义函数的概念.

设 $\mathscr{S}$ 是一些函数形成的线性空间. 从一个 (满足特定性质) 函数 $\lambda(t)$ 出发, 我们可以定义一个线性映射 $\mathscr{S}\to\mathbb{R}$:

$$\langle\lambda,f\rangle:=\int_{-\infty}^{+\infty}\lambda(t)f(t)\,\mathrm{d}t.$$

这个线性映射基本上确定了 $\lambda(t)$ 本身 (至多可数个点处不同).

广义函数 (分布)就是指一个线性映射 $\mathscr{S}\to\mathbb{R}$. 为了和普通函数类比, 也可将广义函数表为上述积分形式 (并不是真的积分):

$$\int_{-\infty}^{+\infty}\lambda(t)f(t)\,\mathrm{d}t.$$

这里的 $\lambda(t)$ 并不表示一个真正的函数.

我们可以取 $\mathscr{S}$ 是光滑速降函数 $f(t)$ 全体, 即对任意 k, $\lim\limits_{t\to\infty} f(t)t^k = 0$.

狄拉克 δ 函数

我们可以取 $\mathscr{S}$ 是光滑速降函数 $f(t)$ 全体, 即对任意 k, $\lim\limits_{t\to\infty} f(t)t^k = 0$. 那么一个局部可积且增长速度不超过多项式的 $\lambda(t)$ 就是一个广义函数.

我们可以取 $\mathscr{S}$ 是光滑速降函数 $f(t)$ 全体, 即对任意 k, $\lim\limits_{t\to\infty} f(t)t^k = 0$. 那么一个局部可积且增长速度不超过多项式的 $\lambda(t)$ 就是一个广义函数.

定义

δ **函数**是指广义函数

$$\langle \delta, f\rangle = \int_{-\infty}^{+\infty} \delta(t)f(t)\,\mathrm{d}t = f(0).$$

狄拉克 δ 函数

我们可以取 $\mathscr{S}$ 是光滑速降函数 $f(t)$ 全体, 即对任意 k, $\lim\limits_{t\to\infty} f(t)t^k = 0$. 那么一个局部可积且增长速度不超过多项式的 $\lambda(t)$ 就是一个广义函数.

定义

δ **函数**是指广义函数

$$\langle \delta, f\rangle = \int_{-\infty}^{+\infty} \delta(t) f(t)\,\mathrm{d}t = f(0).$$

设 $\delta_\varepsilon(t) = \begin{cases} 1/\varepsilon, & 0 \leqslant t \leqslant \varepsilon, \\ 0, & \text{其它情形}, \end{cases}$

狄拉克 δ 函数

我们可以取 $\mathscr{S}$ 是光滑速降函数 $f(t)$ 全体, 即对任意 k, $\lim\limits_{t\to\infty} f(t)t^k = 0$. 那么一个局部可积且增长速度不超过多项式的 $\lambda(t)$ 就是一个广义函数.

定义

δ **函数**是指广义函数

$$\langle \delta, f\rangle = \int_{-\infty}^{+\infty} \delta(t) f(t)\,\mathrm{d}t = f(0).$$

设 $\delta_\varepsilon(t) = \begin{cases} 1/\varepsilon, & 0 \leqslant t \leqslant \varepsilon, \\ 0, & \text{其它情形}, \end{cases}$ 则

$$\langle \delta_\varepsilon, f\rangle = \frac{1}{\varepsilon}\int_0^\varepsilon f(t)\,\mathrm{d}t = f(\xi), \quad \xi \in (0,\varepsilon).$$

狄拉克 δ 函数

我们可以取 $\mathscr{S}$ 是光滑速降函数 $f(t)$ 全体, 即对任意 k, $\lim\limits_{t\to\infty} f(t)t^k = 0$. 那么一个局部可积且增长速度不超过多项式的 $\lambda(t)$ 就是一个广义函数.

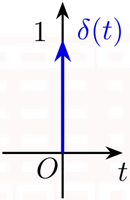
定义

δ **函数**是指广义函数

$$\langle \delta, f\rangle = \int_{-\infty}^{+\infty} \delta(t) f(t)\,\mathrm{d}t = f(0).$$

设 $\delta_\varepsilon(t) = \begin{cases} 1/\varepsilon, & 0 \leqslant t \leqslant \varepsilon, \\ 0, & \text{其它情形}, \end{cases}$ 则

$$\langle \delta_\varepsilon, f\rangle = \frac{1}{\varepsilon}\int_0^\varepsilon f(t)\,\mathrm{d}t = f(\xi), \quad \xi \in (0, \varepsilon).$$



当 $\varepsilon \to 0$ 时, 右侧就趋于 $f(0)$.

我们可以取 $\mathscr{S}$ 是光滑速降函数 $f(t)$ 全体, 即对任意 k, $\lim\limits_{t\to\infty} f(t)t^k=0$. 那么一个局部可积且增长速度不超过多项式的 $\lambda(t)$ 就是一个广义函数.

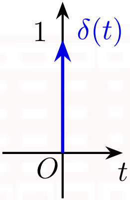
定义

δ 函数是指广义函数

$$\langle\delta, f\rangle=\int_{-\infty}^{+\infty}\delta(t)f(t)\,\mathrm{d}t=f(0).$$

设 $\delta_\varepsilon(t)=\begin{cases}1/\varepsilon, & 0\leqslant t\leqslant\varepsilon,\\ 0, & \text{其它情形},\end{cases}$ 则

$$\langle\delta_\varepsilon, f\rangle=\frac{1}{\varepsilon}\int_0^\varepsilon f(t)\,\mathrm{d}t=f(\xi),\quad \xi\in(0,\varepsilon).$$



当 $\varepsilon\to 0$ 时, 右侧就趋于 $f(0)$. 因此 δ 可以看成 δ_ε 的 "弱极限".

我们可以取 $\mathscr{S}$ 是光滑速降函数 $f(t)$ 全体, 即对任意 k, $\lim\limits_{t\to\infty} f(t)t^k = 0$. 那么一个局部可积且增长速度不超过多项式的 $\lambda(t)$ 就是一个广义函数.

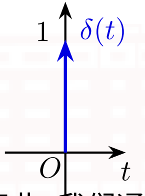
定义

δ 函数是指广义函数

$$\langle\delta, f\rangle = \int_{-\infty}^{+\infty} \delta(t)f(t)\,\mathrm{d}t = f(0).$$

设 $\delta_\varepsilon(t) = \begin{cases} 1/\varepsilon, & 0 \leqslant t \leqslant \varepsilon, \\ 0, & \text{其它情形}, \end{cases}$ 则

$$\langle\delta_\varepsilon, f\rangle = \frac{1}{\varepsilon}\int_0^\varepsilon f(t)\,\mathrm{d}t = f(\xi), \quad \xi \in (0, \varepsilon).$$



当 $\varepsilon \to 0$ 时, 右侧就趋于 $f(0)$. 因此 δ 可以看成 δ_ε 的 “弱极限”. 基于此, 我们通常用长度为 1 的有向线段来表示它.

对于广义函数 λ, 我们可以形式地定义 $\lambda(at), \lambda'$:

$$\int_{-\infty}^{+\infty} \lambda(at) f(t)\,\mathrm{d}t = \int_{-\infty}^{+\infty} \lambda(t) \cdot \frac{1}{|a|} f\Big(\frac{t}{a}\Big)\,\mathrm{d}t,$$

$$\int_{-\infty}^{+\infty} \lambda'(t) f(t)\,\mathrm{d}t = -\int_{-\infty}^{+\infty} \lambda(t) f'(t)\,\mathrm{d}t.$$

对于广义函数 λ, 我们可以形式地定义 $\lambda(at), \lambda'$:

$$\int_{-\infty}^{+\infty} \lambda(at) f(t)\,\mathrm{d}t = \int_{-\infty}^{+\infty} \lambda(t) \cdot \frac{1}{|a|} f\Big(\frac{t}{a}\Big)\,\mathrm{d}t,$$

$$\int_{-\infty}^{+\infty} \lambda'(t) f(t)\,\mathrm{d}t = -\int_{-\infty}^{+\infty} \lambda(t) f'(t)\,\mathrm{d}t.$$

由此可知

狄拉克 δ 函数的性质

对于广义函数 λ, 我们可以形式地定义 $\lambda(at), \lambda'$:

$$\int_{-\infty}^{+\infty} \lambda(at) f(t)\,\mathrm{d}t = \int_{-\infty}^{+\infty} \lambda(t) \cdot \frac{1}{|a|} f\Big(\frac{t}{a}\Big)\,\mathrm{d}t,$$

$$\int_{-\infty}^{+\infty} \lambda'(t) f(t)\,\mathrm{d}t = -\int_{-\infty}^{+\infty} \lambda(t) f'(t)\,\mathrm{d}t.$$

由此可知

- $\langle \delta^{(n)}, f \rangle = (-1)^n f^{(n)}(0)$, 其中 $f(t)$ 是光滑函数.

狄拉克 δ 函数的性质

对于广义函数 λ, 我们可以形式地定义 $\lambda(at), \lambda'$:

$$\int_{-\infty}^{+\infty} \lambda(at) f(t)\,\mathrm{d}t = \int_{-\infty}^{+\infty} \lambda(t) \cdot \frac{1}{|a|} f\left(\frac{t}{a}\right)\mathrm{d}t,$$

$$\int_{-\infty}^{+\infty} \lambda'(t) f(t)\,\mathrm{d}t = -\int_{-\infty}^{+\infty} \lambda(t) f'(t)\,\mathrm{d}t.$$

由此可知

- $\langle \delta^{(n)}, f \rangle = (-1)^n f^{(n)}(0)$, 其中 $f(t)$ 是光滑函数.
- $\delta(at) = \dfrac{1}{|a|}\delta(t)$. 特别地 $\delta(t) = \delta(-t)$.

对于广义函数 λ, 我们可以形式地定义 $\lambda(at), \lambda'$:

$$\int_{-\infty}^{+\infty} \lambda(at) f(t)\,\mathrm{d}t = \int_{-\infty}^{+\infty} \lambda(t) \cdot \frac{1}{|a|} f\left(\frac{t}{a}\right) \mathrm{d}t,$$

$$\int_{-\infty}^{+\infty} \lambda'(t) f(t)\,\mathrm{d}t = -\int_{-\infty}^{+\infty} \lambda(t) f'(t)\,\mathrm{d}t.$$

由此可知

- $\langle \delta^{(n)}, f \rangle = (-1)^n f^{(n)}(0)$, 其中 $f(t)$ 是光滑函数.
- $\delta(at) = \dfrac{1}{|a|}\delta(t)$. 特别地 $\delta(t) = \delta(-t)$.
- $u'(t) = \delta(t)$, 其中 $u(t) = \begin{cases} 1, & t \geqslant 0, \\ 0, & t < 0 \end{cases}$ 是单位阶跃函数.

根据 δ 函数的定义可知

$$\mathscr{F}[\delta(t)] = \int_{-\infty}^{+\infty} \delta(t) e^{-j\omega t}\, \mathrm{d}t = 1.$$

根据 δ 函数的定义可知

$$\mathscr{F}[\delta(t)] = \int_{-\infty}^{+\infty} \delta(t) e^{-j\omega t}\,\mathrm{d}t = 1.$$

同理可得其傅里叶逆变换.

根据 δ 函数的定义可知

$$\mathscr{F}[\delta(t)] = \int_{-\infty}^{+\infty} \delta(t) e^{-j\omega t}\,\mathrm{d}t = 1.$$

同理可得其傅里叶逆变换. 因此我们得到:

$$\mathscr{F}[\delta(t)] = 1, \qquad \mathscr{F}^{-1}[\delta(\omega)] = \frac{1}{2\pi}.$$

例：求傅里叶变换

例

证明 $\mathscr{F}[u(t)]=\dfrac{1}{j\omega}+\pi\delta(\omega)$.

例：求傅里叶变换

例

证明 $\mathscr{F}[u(t)] = \dfrac{1}{j\omega} + \pi\delta(\omega).$

证明

$$\mathscr{F}^{-1}\left[\frac{1}{j\omega}\right] = \frac{1}{2\pi}\int_{-\infty}^{+\infty}\frac{e^{j\omega t}}{j\omega}\,\mathrm{d}\omega = \frac{1}{\pi}\int_{0}^{+\infty}\frac{\sin\omega t}{\omega}\,\mathrm{d}\omega.$$

例：求傅里叶变换

例

证明 $\mathscr{F}[u(t)] = \dfrac{1}{j\omega} + \pi\delta(\omega)$.

证明

$$\mathscr{F}^{-1}\left[\frac{1}{j\omega}\right] = \frac{1}{2\pi}\int_{-\infty}^{+\infty} \frac{e^{j\omega t}}{j\omega}\,\mathrm{d}\omega = \frac{1}{\pi}\int_{0}^{+\infty} \frac{\sin\omega t}{\omega}\,\mathrm{d}\omega.$$

由 $\displaystyle\int_0^{+\infty} \frac{\sin\omega}{\omega}\,\mathrm{d}\omega = \frac{\pi}{2}$ 可知 $\displaystyle\int_0^{+\infty} \frac{\sin\omega t}{\omega}\,\mathrm{d}\omega = \frac{\pi}{2}\operatorname{sgn}(t)$.

例：求傅里叶变换

例

证明 $\mathscr{F}[u(t)] = \dfrac{1}{j\omega} + \pi\delta(\omega)$.

证明

$$\mathscr{F}^{-1}\left[\frac{1}{j\omega}\right] = \frac{1}{2\pi}\int_{-\infty}^{+\infty}\frac{e^{j\omega t}}{j\omega}\,\mathrm{d}\omega = \frac{1}{\pi}\int_{0}^{+\infty}\frac{\sin\omega t}{\omega}\,\mathrm{d}\omega.$$

由 $\displaystyle\int_0^{+\infty}\frac{\sin\omega}{\omega}\,\mathrm{d}\omega = \frac{\pi}{2}$ 可知 $\displaystyle\int_0^{+\infty}\frac{\sin\omega t}{\omega}\,\mathrm{d}\omega = \frac{\pi}{2}\operatorname{sgn}(t)$. 故

$$\mathscr{F}^{-1}\left[\frac{1}{j\omega} + \pi\delta(\omega)\right] = \frac{1}{2}\operatorname{sgn}(t) + \frac{1}{2} = u(t) \quad (t \neq 0).$$

$\square$

傅里叶变换的性质：线性性质

我们不可能也没必要每次都对需要变换的函数从定义出发计算傅里叶变换.

傅里叶变换的性质：线性性质

我们不可能也没必要每次都对需要变换的函数从定义出发计算傅里叶变换. 通过研究傅里叶变换的性质, 结合常见函数的傅里叶变换, 我们可以得到很多情形的傅里叶变换.

傅里叶变换的性质：线性性质

我们不可能也没必要每次都对需要变换的函数从定义出发计算傅里叶变换. 通过研究傅里叶变换的性质, 结合常见函数的傅里叶变换, 我们可以得到很多情形的傅里叶变换.

线性性质

$$\mathscr{F}[\alpha f+\beta g]=\alpha F+\beta G,\quad \mathscr{F}^{-1}[\alpha F+\beta G]=\alpha f+\beta g.$$

我们不可能也没必要每次都对需要变换的函数从定义出发计算傅里叶变换. 通过研究傅里叶变换的性质, 结合常见函数的傅里叶变换, 我们可以得到很多情形的傅里叶变换.

线性性质

$$\mathscr{F}[\alpha f+\beta g]=\alpha F+\beta G,\quad \mathscr{F}^{-1}[\alpha F+\beta G]=\alpha f+\beta g.$$

位移性质

$$\mathscr{F}[f(t-t_0)]=e^{-j\omega t_0}F(\omega),\quad \mathscr{F}^{-1}[F(\omega-\omega_0)]=e^{j\omega_0 t}f(t).$$

傅里叶变换的性质：位移性质

证明

$$\begin{aligned}\mathscr{F}[f(t-t_0)] &= \int_{-\infty}^{+\infty} f(t-t_0)e^{-j\omega t}\,\mathrm{d}t \\ &= \int_{-\infty}^{+\infty} f(t)e^{-j\omega(t+t_0)}\,\mathrm{d}t = e^{-j\omega t_0}F(\omega).\end{aligned}$$

傅里叶变换的性质：位移性质

证明

$$\begin{aligned}\mathscr{F}[f(t-t_0)] &= \int_{-\infty}^{+\infty} f(t-t_0)e^{-j\omega t}\,\mathrm{d}t \\ &= \int_{-\infty}^{+\infty} f(t)e^{-j\omega(t+t_0)}\,\mathrm{d}t = e^{-j\omega t_0}F(\omega).\end{aligned}$$

逆变换情形类似可得. □

证明

$$\begin{aligned}\mathscr{F}[f(t-t_0)] &= \int_{-\infty}^{+\infty} f(t-t_0)e^{-j\omega t}\,\mathrm{d}t \\ &= \int_{-\infty}^{+\infty} f(t)e^{-j\omega(t+t_0)}\,\mathrm{d}t = e^{-j\omega t_0}F(\omega).\end{aligned}$$

逆变换情形类似可得. □

由此可得

$$\mathscr{F}[\delta(t-t_0)] = e^{-j\omega t_0}, \quad \mathscr{F}^{-1}[\delta(\omega-\omega_0)] = \frac{1}{2\pi}e^{j\omega_0 t}.$$

傅里叶变换的性质：微分性质

微分性质

$$\mathscr{F}[f'(t)] = j\omega F(\omega), \quad \mathscr{F}^{-1}[F'(\omega)] = -jtf(t),$$
$$\mathscr{F}[f^{(k)}(t)] = (j\omega)^k F(\omega), \quad \mathscr{F}^{-1}[F^{(k)}(\omega)] = (-jt)^k f(t).$$

这里，被变换的函数要求在 ∞ 处趋于 0.

微分性质

$$\mathscr{F}[f'(t)] = j\omega F(\omega), \quad \mathscr{F}^{-1}[F'(\omega)] = -jtf(t),$$
$$\mathscr{F}[f^{(k)}(t)] = (j\omega)^k F(\omega), \quad \mathscr{F}^{-1}[F^{(k)}(\omega)] = (-jt)^k f(t).$$

这里，被变换的函数要求在 ∞ 处趋于 0.

证明

$$\begin{aligned}\mathscr{F}[f'] &= \int_{-\infty}^{+\infty} f'(t)e^{-j\omega t}\,\mathrm{d}t \\ &= -\int_{-\infty}^{+\infty} f(t)(e^{-j\omega t})'\,\mathrm{d}t = j\omega F(\omega)\end{aligned}$$

傅里叶变换的性质：微分性质

微分性质

$$\mathscr{F}[f'(t)] = j\omega F(\omega), \quad \mathscr{F}^{-1}[F'(\omega)] = -jtf(t),$$
$$\mathscr{F}[f^{(k)}(t)] = (j\omega)^k F(\omega), \quad \mathscr{F}^{-1}[F^{(k)}(\omega)] = (-jt)^k f(t).$$

这里，被变换的函数要求在 ∞ 处趋于 0.

证明

$$\begin{aligned}\mathscr{F}[f'] &= \int_{-\infty}^{+\infty} f'(t)e^{-j\omega t}\,\mathrm{d}t \\ &= -\int_{-\infty}^{+\infty} f(t)(e^{-j\omega t})'\,\mathrm{d}t = j\omega F(\omega)\end{aligned}$$

逆变换情形类似可得. 一般的 k 归纳可得. □

由微分性质可得

乘多项式性质

$$\mathscr{F}[tf(t)] = jF'(\omega), \quad \mathscr{F}^{-1}[\omega F(\omega)] = -jf'(t),$$

$$\mathscr{F}[t^k f(t)] = j^k F^{(k)}(\omega), \quad \mathscr{F}^{-1}[\omega^k F(\omega)] = (-j)^k f^{(k)}(t).$$

由微分性质可得

乘多项式性质

$$\mathscr{F}[tf(t)] = jF'(\omega), \quad \mathscr{F}^{-1}[\omega F(\omega)] = -jf'(t),$$
$$\mathscr{F}[t^k f(t)] = j^k F^{(k)}(\omega), \quad \mathscr{F}^{-1}[\omega^k F(\omega)] = (-j)^k f^{(k)}(t).$$

积分性质

$$\mathscr{F}\left[\int_{-\infty}^{t} f(\tau)\,\mathrm{d}\tau\right] = \frac{1}{j\omega}F(\omega) \qquad (\text{假设} \int_{-\infty}^{+\infty} f(t)\,\mathrm{d}t = 0).$$

由微分性质可得

乘多项式性质

$$\mathscr{F}[tf(t)] = jF'(\omega), \quad \mathscr{F}^{-1}[\omega F(\omega)] = -jf'(t),$$
$$\mathscr{F}[t^k f(t)] = j^k F^{(k)}(\omega), \quad \mathscr{F}^{-1}[\omega^k F(\omega)] = (-j)^k f^{(k)}(t).$$

积分性质

$$\mathscr{F}\left[\int_{-\infty}^{t} f(\tau)\,\mathrm{d}\tau\right] = \frac{1}{j\omega}F(\omega) \qquad (\text{假设} \int_{-\infty}^{+\infty} f(t)\,\mathrm{d}t = 0).$$

由变量替换易得

相似性质

$$\mathscr{F}[f(at)] = \frac{1}{|a|}F\left(\frac{\omega}{a}\right), \quad \mathscr{F}^{-1}[F(a\omega)] = \frac{1}{|a|}f\left(\frac{t}{a}\right).$$

典型例题：计算傅里叶变换

例

求 $\mathscr{F}[t^k e^{-\beta t} u(t)], \beta > 0.$

例

求 $\mathscr{F}[t^k e^{-\beta t}u(t)], \beta > 0.$

解

由于

$$\mathscr{F}[e^{-\beta t}u(t)] = \frac{1}{\beta + j\omega},$$

例

求 $\mathscr{F}[t^k e^{-\beta t}u(t)], \beta > 0.$

解

由于

$$\mathscr{F}[e^{-\beta t}u(t)] = \frac{1}{\beta + j\omega},$$

因此

$$\mathscr{F}[t^k e^{-\beta t}u(t)] = j^k \left(\frac{1}{\beta + j\omega}\right)^{(k)} = \frac{k!}{(\beta + j\omega)^{k+1}}.$$

典型例题：计算傅里叶变换

例

求 $\mathscr{F}[t^k e^{-\beta t}u(t)], \beta > 0.$

解

由于

$$\mathscr{F}[e^{-\beta t}u(t)] = \frac{1}{\beta + j\omega},$$

因此

$$\mathscr{F}[t^k e^{-\beta t}u(t)] = j^k \left(\frac{1}{\beta + j\omega}\right)^{(k)} = \frac{k!}{(\beta + j\omega)^{k+1}}.$$

由此可得任意有理函数 (分子次数小于分母) 的傅里叶 (逆) 变换.

典型例题：计算傅里叶变换

例

设 $f(t)$ 定义在 $[-\frac{T}{2},\frac{T}{2}]$ 上，求 $g(t)=\sum\limits_{n=-\infty}^{+\infty}f(t+nT)$ 的傅里叶变换.

典型例题：计算傅里叶变换

例

设 $f(t)$ 定义在 $[-\frac{T}{2}, \frac{T}{2}]$ 上，求 $g(t) = \sum\limits_{n=-\infty}^{+\infty} f(t+nT)$ 的傅里叶变换.

解

$g(t)$ 是一个周期为 T 的函数，设 $\omega_0 = \dfrac{2\pi}{T}$.

典型例题：计算傅里叶变换

例

设 $f(t)$ 定义在 $[-\frac{T}{2},\frac{T}{2}]$ 上，求 $g(t)=\sum\limits_{n=-\infty}^{+\infty} f(t+nT)$ 的傅里叶变换.

解

$g(t)$ 是一个周期为 T 的函数，设 $\omega_0=\dfrac{2\pi}{T}$. 我们先计算它的傅里叶级数展开

$$c_n=\frac{1}{T}\int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} f(t)e^{-jn\omega_0 t}\,\mathrm{d}t=\frac{1}{T}F(n\omega_0),$$

典型例题：计算傅里叶变换

例

设 $f(t)$ 定义在 $[-\frac{T}{2},\frac{T}{2}]$ 上，求 $g(t)=\sum\limits_{n=-\infty}^{+\infty} f(t+nT)$ 的傅里叶变换.

解

$g(t)$ 是一个周期为 T 的函数，设 $\omega_0=\dfrac{2\pi}{T}$. 我们先计算它的傅里叶级数展开

$$c_n=\frac{1}{T}\int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} f(t)e^{-jn\omega_0 t}\,\mathrm{d}t=\frac{1}{T}F(n\omega_0),\quad f(t)=\frac{1}{T}\sum_{n=-\infty}^{+\infty}F(n\omega_0)e^{jn\omega_0 t}.$$

典型例题：计算傅里叶变换

例

设 $f(t)$ 定义在 $[-\frac{T}{2}, \frac{T}{2}]$ 上，求 $g(t) = \sum\limits_{n=-\infty}^{+\infty} f(t+nT)$ 的傅里叶变换.

解

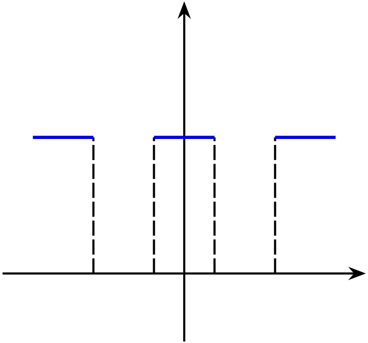
$g(t)$ 是一个周期为 T 的函数，设 $\omega_0 = \frac{2\pi}{T}$. 我们先计算它的傅里叶级数展开

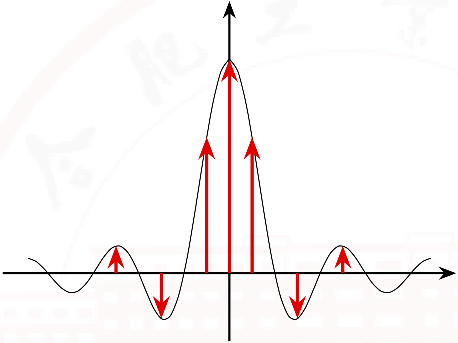
$$c_n = \frac{1}{T}\int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} f(t)e^{-jn\omega_0 t}\,\mathrm{d}t = \frac{1}{T}F(n\omega_0), \quad f(t) = \frac{1}{T}\sum_{n=-\infty}^{+\infty} F(n\omega_0)e^{jn\omega_0 t}.$$

因此

$$G(\omega) = \mathscr{F}[f(t)] = \frac{2\pi}{T}\sum_{n=-\infty}^{+\infty} F(n\omega_0)\delta(n - n\omega_0).$$

典型例题：计算傅里叶变换





典型例题：计算傅里叶变换

例

求 $\sin \omega_0 t$ 的傅里叶变换.

例

求 $\sin \omega_0 t$ 的傅里叶变换.

解

由于 $\mathscr{F}[1] = 2\pi\delta(\omega)$,

典型例题：计算傅里叶变换

例

求 $\sin \omega_0 t$ 的傅里叶变换.

解

由于 $\mathscr{F}[1] = 2\pi\delta(\omega)$, 因此 $\mathscr{F}[e^{j\omega_0 t}] = 2\pi\delta(\omega - \omega_0)$,

典型例题：计算傅里叶变换

例

求 $\sin\omega_0 t$ 的傅里叶变换.

解

由于 $\mathscr{F}[1]=2\pi\delta(\omega)$，因此 $\mathscr{F}[e^{j\omega_0 t}]=2\pi\delta(\omega-\omega_0)$，

$$\mathscr{F}[\sin\omega_0 t]=\frac{1}{2j}\Big[\mathscr{F}[e^{j\omega_0 t}]-\mathscr{F}[e^{-j\omega_0 t}]\Big]$$

典型例题：计算傅里叶变换

例

求 $\sin\omega_0 t$ 的傅里叶变换.

解

由于 $\mathscr{F}[1] = 2\pi\delta(\omega)$，因此 $\mathscr{F}[e^{j\omega_0 t}] = 2\pi\delta(\omega - \omega_0)$，

$$\begin{aligned}\mathscr{F}[\sin\omega_0 t] &= \frac{1}{2j}\Big[\mathscr{F}[e^{j\omega_0 t}] - \mathscr{F}[e^{-j\omega_0 t}]\Big]\\ &= \frac{1}{2j}[2\pi\delta(\omega-\omega_0) - 2\pi\delta(\omega+\omega_0)]\end{aligned}$$

典型例题：计算傅里叶变换

例

求 $\sin\omega_0 t$ 的傅里叶变换.

解

由于 $\mathscr{F}[1]=2\pi\delta(\omega)$，因此 $\mathscr{F}[e^{j\omega_0 t}]=2\pi\delta(\omega-\omega_0)$，

$$\begin{aligned}\mathscr{F}[\sin\omega_0 t]&=\frac{1}{2j}\Big[\mathscr{F}[e^{j\omega_0 t}]-\mathscr{F}[e^{-j\omega_0 t}]\Big]\\&=\frac{1}{2j}[2\pi\delta(\omega-\omega_0)-2\pi\delta(\omega+\omega_0)]\\&=j\pi[\delta(\omega+\omega_0)-\delta(\omega-\omega_0)].\end{aligned}$$

典型例题：计算傅里叶变换

例

求 $\sin\omega_0 t$ 的傅里叶变换.

解

由于 $\mathscr{F}[1]=2\pi\delta(\omega)$，因此 $\mathscr{F}[e^{j\omega_0 t}]=2\pi\delta(\omega-\omega_0)$，

$$\begin{aligned}\mathscr{F}[\sin\omega_0 t]&=\frac{1}{2j}\Big[\mathscr{F}[e^{j\omega_0 t}]-\mathscr{F}[e^{-j\omega_0 t}]\Big]\\&=\frac{1}{2j}[2\pi\delta(\omega-\omega_0)-2\pi\delta(\omega+\omega_0)]\\&=j\pi[\delta(\omega+\omega_0)-\delta(\omega-\omega_0)].\end{aligned}$$

练习

$\mathscr{F}[\cos\omega_0 t]=$____________________.

典型例题：计算傅里叶变换

例

求 $\sin\omega_0 t$ 的傅里叶变换.

解

由于 $\mathscr{F}[1]=2\pi\delta(\omega)$，因此 $\mathscr{F}[e^{j\omega_0 t}]=2\pi\delta(\omega-\omega_0)$，

$$\begin{aligned}\mathscr{F}[\sin\omega_0 t]&=\frac{1}{2j}\left[\mathscr{F}[e^{j\omega_0 t}]-\mathscr{F}[e^{-j\omega_0 t}]\right]\\&=\frac{1}{2j}[2\pi\delta(\omega-\omega_0)-2\pi\delta(\omega+\omega_0)]\\&=j\pi[\delta(\omega+\omega_0)-\delta(\omega-\omega_0)].\end{aligned}$$

练习

$\mathscr{F}[\cos\omega_0 t]=$ $\underline{\quad\pi[\delta(\omega+\omega_0)+\delta(\omega-\omega_0)]\quad}$.

常见傅里叶变换汇总 I

$$\mathscr{F}[\delta(t)] = 1, \quad \mathscr{F}[\delta(t-t_0)] = e^{-j\omega t_0},$$
$$\mathscr{F}[1] = 2\pi\delta(\omega), \quad \mathscr{F}[e^{j\omega_0 t}] = 2\pi\delta(\omega-\omega_0).$$

$$\mathscr{F}[\sin\omega_0 t] = j\pi[\delta(\omega+\omega_0) - \delta(\omega-\omega_0)],$$
$$\mathscr{F}[\cos\omega_0 t] = \pi[\delta(\omega+\omega_0) + \delta(\omega-\omega_0)].$$

常见傅里叶变换汇总

常见傅里叶变换汇总 I

$$\mathscr{F}[\delta(t)] = 1, \quad \mathscr{F}[\delta(t-t_0)] = e^{-j\omega t_0},$$
$$\mathscr{F}[1] = 2\pi\delta(\omega), \quad \mathscr{F}[e^{j\omega_0 t}] = 2\pi\delta(\omega-\omega_0).$$

$$\mathscr{F}[\sin\omega_0 t] = j\pi[\delta(\omega+\omega_0) - \delta(\omega-\omega_0)],$$
$$\mathscr{F}[\cos\omega_0 t] = \pi[\delta(\omega+\omega_0) + \delta(\omega-\omega_0)].$$

常见傅里叶变换汇总 II

$$\mathscr{F}[u(t)e^{-\beta t}] = \frac{1}{\beta + j\omega}, \quad \mathscr{F}[e^{-\beta t^2}] = \sqrt{\frac{\pi}{\beta}}e^{-\omega^2/(4\beta)},$$
$$\mathscr{F}[u(t)] = \frac{1}{j\omega} + \pi\delta(\omega).$$

对于傅里叶级数 $f(t)=\dfrac{1}{T}\sum\limits_{n=-\infty}^{+\infty}c_n e^{jn\omega t}$，我们有如下等式

$$\frac{1}{T}\int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}}|f(t)|^2\,\mathrm{d}t=\sum_{n=-\infty}^{\infty}|c_n|^2.$$

傅里叶级数的帕塞瓦尔等式

对于傅里叶级数 $f(t)=\dfrac{1}{T}\sum\limits_{n=-\infty}^{+\infty} c_n e^{jn\omega t}$, 我们有如下等式

$$\frac{1}{T}\int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} |f(t)|^2 \,\mathrm{d}t = \sum_{n=-\infty}^{\infty} |c_n|^2.$$

这其实就是勾股定理.

对于傅里叶级数 $f(t)=\dfrac{1}{T}\sum\limits_{n=-\infty}^{+\infty}c_ne^{jn\omega t}$，我们有如下等式

$$\frac{1}{T}\int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}}|f(t)|^2\,\mathrm{d}t=\sum_{n=-\infty}^{\infty}|c_n|^2.$$

这其实就是勾股定理.

例

设 $f(t)$ 是一个周期为 2π 的函数，且 $f(t)=1, t\in[-\pi,\pi]$.

对于傅里叶级数 $f(t)=\dfrac{1}{T}\sum\limits_{n=-\infty}^{+\infty}c_ne^{jn\omega t}$，我们有如下等式

$$\frac{1}{T}\int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}}|f(t)|^2\,\mathrm{d}t=\sum_{n=-\infty}^{\infty}|c_n|^2.$$

这其实就是勾股定理.

例

设 $f(t)$ 是一个周期为 2π 的函数，且 $f(t)=1, t\in[-\pi,\pi]$. 它的傅里叶级数展开为 $f(t)=\sum\limits_{n\neq 0}\dfrac{1}{n}e^{jnt}$.

傅里叶级数的帕塞瓦尔等式

对于傅里叶级数 $f(t)=\dfrac{1}{T}\sum\limits_{n=-\infty}^{+\infty}c_ne^{jn\omega t}$, 我们有如下等式

$$\frac{1}{T}\int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}}|f(t)|^2\,\mathrm{d}t=\sum_{n=-\infty}^{\infty}|c_n|^2.$$

这其实就是勾股定理.

例

设 $f(t)$ 是一个周期为 2π 的函数, 且 $f(t)=1, t\in[-\pi,\pi]$. 它的傅里叶级数展开为 $f(t)=\sum\limits_{n\neq 0}\dfrac{1}{n}e^{jnt}$. 因此

$$\frac{1}{2\pi}\int_{-\pi}^{\pi}t^2\,\mathrm{d}t=\sum_{n\neq 0}\frac{1}{n^2},$$

傅里叶级数的帕塞瓦尔等式

对于傅里叶级数 $f(t)=\dfrac{1}{T}\sum\limits_{n=-\infty}^{+\infty} c_n e^{jn\omega t}$, 我们有如下等式

$$\frac{1}{T}\int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} |f(t)|^2\,\mathrm{d}t=\sum_{n=-\infty}^{\infty}|c_n|^2.$$

这其实就是勾股定理.

例

设 $f(t)$ 是一个周期为 2π 的函数, 且 $f(t)=1, t\in[-\pi,\pi]$. 它的傅里叶级数展开为 $f(t)=\sum\limits_{n\neq 0}\dfrac{1}{n}e^{jnt}$. 因此

$$\frac{1}{2\pi}\int_{-\pi}^{\pi} t^2\,\mathrm{d}t=\sum_{n\neq 0}\frac{1}{n^2},\qquad \sum_{n=1}^{\infty}\frac{1}{n^2}=\frac{\pi^2}{6}.$$

对于傅里叶变换, 有

定理

$$\int_{-\infty}^{+\infty} |f(t)|^2 \,\mathrm{d}t = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} |F(\omega)|^2 \,\mathrm{d}\omega.$$

对于傅里叶变换，有

定理

$$\int_{-\infty}^{+\infty} |f(t)|^2 \,\mathrm{d}t = \frac{1}{2\pi}\int_{-\infty}^{+\infty} |F(\omega)|^2 \,\mathrm{d}\omega.$$

证明

$$\begin{aligned}\int_{-\infty}^{+\infty} |f(t)|^2 \,\mathrm{d}t &= \frac{1}{2\pi}\int_{-\infty}^{+\infty}\int_{-\infty}^{+\infty} F(\omega)e^{j\omega t}\,\mathrm{d}\omega\overline{f}(t)\,\mathrm{d}t \\ &= \frac{1}{2\pi}\int_{-\infty}^{+\infty}\overline{\int_{-\infty}^{+\infty} f(t)e^{-j\omega t}\,\mathrm{d}t}F(\omega)\,\mathrm{d}\omega \\ &= \frac{1}{2\pi}\int_{-\infty}^{+\infty} |F(\omega)|^2 \,\mathrm{d}\omega.\end{aligned}$$

□

对于傅里叶变换，有

定理

$$\int_{-\infty}^{+\infty} |f(t)|^2 \,\mathrm{d}t = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} |F(\omega)|^2 \,\mathrm{d}\omega.$$

证明

$$\begin{aligned}\int_{-\infty}^{+\infty} |f(t)|^2 \,\mathrm{d}t &= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} \int_{-\infty}^{+\infty} F(\omega) e^{j\omega t} \,\mathrm{d}\omega \overline{f}(t) \,\mathrm{d}t \\ &= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} \overline{\int_{-\infty}^{+\infty} f(t) e^{-j\omega t} \,\mathrm{d}t F(\omega)} \,\mathrm{d}\omega \\ &= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} |F(\omega)|^2 \,\mathrm{d}\omega.\end{aligned}$$

□

这表明 $\frac{1}{\sqrt{2\pi}}\mathscr{F}$ 是正交变换.

泊松求和公式

定理

$$\sum_{n=-\infty}^{+\infty} f(n) = \sum_{n=-\infty}^{+\infty} F(2\pi n).$$

定理

$$\sum_{n=-\infty}^{+\infty} f(n) = \sum_{n=-\infty}^{+\infty} F(2\pi n).$$

证明

考虑 $g(t) = \sum\limits_{n=-\infty}^{+\infty} f(t+n)$ 的傅里叶展开:

定理

$$\sum_{n=-\infty}^{+\infty} f(n) = \sum_{n=-\infty}^{+\infty} F(2\pi n).$$

证明

考虑 $g(t) = \sum_{n=-\infty}^{+\infty} f(t+n)$ 的傅里叶展开:

$$\int_0^1 g(t) e^{-2\pi jnt}\,\mathrm{d}t = \sum_{m=-\infty}^{+\infty} \int_0^1 f(t+m) e^{-2\pi jnt}\,\mathrm{d}t$$

定理

$$\sum_{n=-\infty}^{+\infty} f(n) = \sum_{n=-\infty}^{+\infty} F(2\pi n).$$

证明

考虑 $g(t)=\sum\limits_{n=-\infty}^{+\infty} f(t+n)$ 的傅里叶展开:

$$\int_0^1 g(t)e^{-2\pi jnt}\,\mathrm{d}t = \sum_{m=-\infty}^{+\infty}\int_0^1 f(t+m)e^{-2\pi jnt}\,\mathrm{d}t$$

$$= \sum_{m=-\infty}^{+\infty}\int_m^{m+1} f(t)e^{-2\pi jnt}\,\mathrm{d}t = \int_{-\infty}^{+\infty} f(t)e^{-2\pi jnt}\,\mathrm{d}t = F(2\pi n).$$

定理

$$\sum_{n=-\infty}^{+\infty} f(n) = \sum_{n=-\infty}^{+\infty} F(2\pi n).$$

证明

考虑 $g(t) = \sum_{n=-\infty}^{+\infty} f(t+n)$ 的傅里叶展开:

$$\int_0^1 g(t)e^{-2\pi jnt}\,\mathrm{d}t = \sum_{m=-\infty}^{+\infty} \int_0^1 f(t+m)e^{-2\pi jnt}\,\mathrm{d}t$$

$$= \sum_{m=-\infty}^{+\infty} \int_m^{m+1} f(t)e^{-2\pi jnt}\,\mathrm{d}t = \int_{-\infty}^{+\infty} f(t)e^{-2\pi jnt}\,\mathrm{d}t = F(2\pi n).$$

因此 $g(t) = \sum_{n=-\infty}^{+\infty} F(2\pi n)e^{2\pi jnt}$.

定理

$$\sum_{n=-\infty}^{+\infty} f(n) = \sum_{n=-\infty}^{+\infty} F(2\pi n).$$

证明

考虑 $g(t) = \sum\limits_{n=-\infty}^{+\infty} f(t+n)$ 的傅里叶展开:

$$\begin{aligned}\int_0^1 g(t)e^{-2\pi jnt}\,\mathrm{d}t &= \sum_{m=-\infty}^{+\infty}\int_0^1 f(t+m)e^{-2\pi jnt}\,\mathrm{d}t\\ &= \sum_{m=-\infty}^{+\infty}\int_m^{m+1} f(t)e^{-2\pi jnt}\,\mathrm{d}t = \int_{-\infty}^{+\infty} f(t)e^{-2\pi jnt}\,\mathrm{d}t = F(2\pi n).\end{aligned}$$

因此 $g(t) = \sum\limits_{n=-\infty}^{+\infty} F(2\pi n)e^{2\pi jnt}$. 令 $t=0$ 即得. □

例

为了计算 $\sum\limits_{n=-\infty}^{+\infty}\dfrac{1}{n^2+1}$,

例

为了计算 $\displaystyle\sum_{n=-\infty}^{+\infty}\frac{1}{n^2+1}$，考虑

$$F(\omega)=\frac{1}{2\pi+j\omega}+\frac{1}{2\pi-j\omega}=\frac{4\pi}{4\pi^2+\omega^2}$$

的傅里叶逆变换

例

为了计算 $\sum\limits_{n=-\infty}^{+\infty} \frac{1}{n^2+1}$, 考虑

$$F(\omega) = \frac{1}{2\pi + j\omega} + \frac{1}{2\pi - j\omega} = \frac{4\pi}{4\pi^2 + \omega^2}$$

的傅里叶逆变换

$$f(t) = \mathscr{F}^{-1}[F(\omega)] = e^{-2\pi t \operatorname{sgn}(t)}.$$

例

为了计算 $\sum_{n=-\infty}^{+\infty}\frac{1}{n^2+1}$，考虑

$$F(\omega)=\frac{1}{2\pi+j\omega}+\frac{1}{2\pi-j\omega}=\frac{4\pi}{4\pi^2+\omega^2}$$

的傅里叶逆变换

$$f(t)=\mathscr{F}^{-1}[F(\omega)]=e^{-2\pi t\,\mathrm{sgn}(t)}.$$

于是

$$\sum_{n=-\infty}^{+\infty}\frac{1}{n^2+1}=\pi\sum_{n=-\infty}^{+\infty}F(2\pi n)$$

例

为了计算 $\sum\limits_{n=-\infty}^{+\infty}\dfrac{1}{n^2+1}$，考虑

$$F(\omega)=\frac{1}{2\pi+j\omega}+\frac{1}{2\pi-j\omega}=\frac{4\pi}{4\pi^2+\omega^2}$$

的傅里叶逆变换

$$f(t)=\mathscr{F}^{-1}[F(\omega)]=e^{-2\pi t\,\mathrm{sgn}(t)}.$$

于是

$$\sum_{n=-\infty}^{+\infty}\frac{1}{n^2+1}=\pi\sum_{n=-\infty}^{+\infty}F(2\pi n)=\pi\sum_{n=-\infty}^{+\infty}f(n)=\pi\Big(1+2\sum_{n=1}^{\infty}e^{-2\pi n}\Big)=\frac{\pi}{\operatorname{th}\pi}.$$

定义

$f_1(t), f_2(t)$ 的**卷积**是指

$$(f_1 * f_2)(t) = \int_{-\infty}^{+\infty} f_1(\tau) f_2(t-\tau)\,\mathrm{d}\tau.$$

定义

$f_1(t), f_2(t)$ 的**卷积**是指

$$(f_1 * f_2)(t) = \int_{-\infty}^{+\infty} f_1(\tau) f_2(t-\tau)\,\mathrm{d}\tau.$$

卷积满足如下重要性质:

定义

$f_1(t), f_2(t)$ 的**卷积**是指

$$(f_1 * f_2)(t) = \int_{-\infty}^{+\infty} f_1(\tau) f_2(t-\tau)\,\mathrm{d}\tau.$$

卷积满足如下重要性质:

卷积定理

$$\mathscr{F}[f_1 * f_2] = F_1 \cdot F_2, \quad \mathscr{F}^{-1}[F_1 * F_2] = \frac{1}{2\pi} f_1 \cdot f_2.$$

卷积的性质

证明

$$\mathscr{F}[f_1 * f_2] = \int_{-\infty}^{+\infty} \int_{-\infty}^{+\infty} f_1(\tau) f_2(t-\tau)\,\mathrm{d}\tau \cdot e^{-j\omega t}\,\mathrm{d}t$$

$\square$

证明

$$\begin{aligned}\mathscr{F}[f_1 * f_2] &= \int_{-\infty}^{+\infty}\int_{-\infty}^{+\infty} f_1(\tau)f_2(t-\tau)\,\mathrm{d}\tau\cdot e^{-j\omega t}\,\mathrm{d}t\\ &= \int_{-\infty}^{+\infty}\int_{-\infty}^{+\infty} f_1(\tau)e^{-j\omega\tau}\cdot f_2(t-\tau)e^{-j\omega(t-\tau)}\,\mathrm{d}t\,\mathrm{d}\tau\end{aligned}$$

□

卷积的性质

证明

$$\begin{aligned}\mathscr{F}[f_1 * f_2] &= \int_{-\infty}^{+\infty}\int_{-\infty}^{+\infty} f_1(\tau)f_2(t-\tau)\,\mathrm{d}\tau\cdot e^{-j\omega t}\,\mathrm{d}t\\ &= \int_{-\infty}^{+\infty}\int_{-\infty}^{+\infty} f_1(\tau)e^{-j\omega\tau}\cdot f_2(t-\tau)e^{-j\omega(t-\tau)}\,\mathrm{d}t\,\mathrm{d}\tau\\ &= \int_{-\infty}^{+\infty}\int_{-\infty}^{+\infty} f_1(\tau)e^{-j\omega\tau}\cdot f_2(t)e^{-j\omega t}\,\mathrm{d}t\,\mathrm{d}\tau\end{aligned}$$

□

证明

$$
\begin{aligned}
\mathscr{F}[f_1 * f_2] &= \int_{-\infty}^{+\infty} \int_{-\infty}^{+\infty} f_1(\tau) f_2(t-\tau)\,\mathrm{d}\tau \cdot e^{-j\omega t}\,\mathrm{d}t \\
&= \int_{-\infty}^{+\infty} \int_{-\infty}^{+\infty} f_1(\tau) e^{-j\omega\tau} \cdot f_2(t-\tau) e^{-j\omega(t-\tau)}\,\mathrm{d}t\,\mathrm{d}\tau \\
&= \int_{-\infty}^{+\infty} \int_{-\infty}^{+\infty} f_1(\tau) e^{-j\omega\tau} \cdot f_2(t) e^{-j\omega t}\,\mathrm{d}t\,\mathrm{d}\tau \\
&= \int_{-\infty}^{+\infty} f_1(\tau) e^{-j\omega\tau}\,\mathrm{d}\tau \int_{-\infty}^{+\infty} f_2(t) e^{-j\omega t}\,\mathrm{d}t \qquad \square
\end{aligned}
$$

卷积的性质

证明

$$\begin{aligned}
\mathscr{F}[f_1 * f_2] &= \int_{-\infty}^{+\infty} \int_{-\infty}^{+\infty} f_1(\tau) f_2(t-\tau)\,\mathrm{d}\tau \cdot e^{-j\omega t}\,\mathrm{d}t \\
&= \int_{-\infty}^{+\infty} \int_{-\infty}^{+\infty} f_1(\tau) e^{-j\omega\tau} \cdot f_2(t-\tau) e^{-j\omega(t-\tau)}\,\mathrm{d}t\,\mathrm{d}\tau \\
&= \int_{-\infty}^{+\infty} \int_{-\infty}^{+\infty} f_1(\tau) e^{-j\omega\tau} \cdot f_2(t) e^{-j\omega t}\,\mathrm{d}t\,\mathrm{d}\tau \\
&= \int_{-\infty}^{+\infty} f_1(\tau) e^{-j\omega\tau}\,\mathrm{d}\tau \int_{-\infty}^{+\infty} f_2(t) e^{-j\omega t}\,\mathrm{d}t = \mathscr{F}[f_1]\mathscr{F}[f_2].
\end{aligned}$$

□

证明

$$\begin{aligned}
\mathscr{F}[f_1 * f_2] &= \int_{-\infty}^{+\infty}\int_{-\infty}^{+\infty} f_1(\tau)f_2(t-\tau)\,\mathrm{d}\tau\cdot e^{-j\omega t}\,\mathrm{d}t \\
&= \int_{-\infty}^{+\infty}\int_{-\infty}^{+\infty} f_1(\tau)e^{-j\omega\tau}\cdot f_2(t-\tau)e^{-j\omega(t-\tau)}\,\mathrm{d}t\,\mathrm{d}\tau \\
&= \int_{-\infty}^{+\infty}\int_{-\infty}^{+\infty} f_1(\tau)e^{-j\omega\tau}\cdot f_2(t)e^{-j\omega t}\,\mathrm{d}t\,\mathrm{d}\tau \\
&= \int_{-\infty}^{+\infty} f_1(\tau)e^{-j\omega\tau}\,\mathrm{d}\tau\int_{-\infty}^{+\infty} f_2(t)e^{-j\omega t}\,\mathrm{d}t = \mathscr{F}[f_1]\mathscr{F}[f_2].
\end{aligned}$$

□

由函数的乘法性质可知卷积满足如下性质:

证明

$$
\begin{aligned}
\mathscr{F}[f_1 * f_2] &= \int_{-\infty}^{+\infty} \int_{-\infty}^{+\infty} f_1(\tau) f_2(t-\tau)\,\mathrm{d}\tau \cdot e^{-j\omega t}\,\mathrm{d}t \\
&= \int_{-\infty}^{+\infty} \int_{-\infty}^{+\infty} f_1(\tau) e^{-j\omega\tau} \cdot f_2(t-\tau) e^{-j\omega(t-\tau)}\,\mathrm{d}t\,\mathrm{d}\tau \\
&= \int_{-\infty}^{+\infty} \int_{-\infty}^{+\infty} f_1(\tau) e^{-j\omega\tau} \cdot f_2(t) e^{-j\omega t}\,\mathrm{d}t\,\mathrm{d}\tau \\
&= \int_{-\infty}^{+\infty} f_1(\tau) e^{-j\omega\tau}\,\mathrm{d}\tau \int_{-\infty}^{+\infty} f_2(t) e^{-j\omega t}\,\mathrm{d}t = \mathscr{F}[f_1]\mathscr{F}[f_2]. \qquad \square
\end{aligned}
$$

由函数的乘法性质可知卷积满足如下性质:

- $f_1 * f_2 = f_2 * f_1$, $(f_1 * f_2) * f_3 = f_1 * (f_2 * f_3)$;

证明

$$\begin{aligned}
\mathscr{F}[f_1 * f_2] &= \int_{-\infty}^{+\infty}\int_{-\infty}^{+\infty} f_1(\tau)f_2(t-\tau)\,\mathrm{d}\tau\cdot e^{-j\omega t}\,\mathrm{d}t\\
&= \int_{-\infty}^{+\infty}\int_{-\infty}^{+\infty} f_1(\tau)e^{-j\omega\tau}\cdot f_2(t-\tau)e^{-j\omega(t-\tau)}\,\mathrm{d}t\,\mathrm{d}\tau\\
&= \int_{-\infty}^{+\infty}\int_{-\infty}^{+\infty} f_1(\tau)e^{-j\omega\tau}\cdot f_2(t)e^{-j\omega t}\,\mathrm{d}t\,\mathrm{d}\tau\\
&= \int_{-\infty}^{+\infty} f_1(\tau)e^{-j\omega\tau}\,\mathrm{d}\tau\int_{-\infty}^{+\infty} f_2(t)e^{-j\omega t}\,\mathrm{d}t = \mathscr{F}[f_1]\mathscr{F}[f_2].
\end{aligned}$$

□

由函数的乘法性质可知卷积满足如下性质:

- $f_1 * f_2 = f_2 * f_1,\ (f_1 * f_2) * f_3 = f_1 * (f_2 * f_3)$;
- $f_1 * (f_2 + f_3) = f_1 * f_2 + f_1 * f_3$;

证明

$$\begin{aligned}\mathscr{F}[f_1 * f_2] &= \int_{-\infty}^{+\infty}\int_{-\infty}^{+\infty} f_1(\tau)f_2(t-\tau)\,\mathrm{d}\tau \cdot e^{-j\omega t}\,\mathrm{d}t \\ &= \int_{-\infty}^{+\infty}\int_{-\infty}^{+\infty} f_1(\tau)e^{-j\omega\tau}\cdot f_2(t-\tau)e^{-j\omega(t-\tau)}\,\mathrm{d}t\,\mathrm{d}\tau \\ &= \int_{-\infty}^{+\infty}\int_{-\infty}^{+\infty} f_1(\tau)e^{-j\omega\tau}\cdot f_2(t)e^{-j\omega t}\,\mathrm{d}t\,\mathrm{d}\tau \\ &= \int_{-\infty}^{+\infty} f_1(\tau)e^{-j\omega\tau}\,\mathrm{d}\tau\int_{-\infty}^{+\infty} f_2(t)e^{-j\omega t}\,\mathrm{d}t = \mathscr{F}[f_1]\mathscr{F}[f_2].\end{aligned}$$ □

由函数的乘法性质可知卷积满足如下性质:

- $f_1 * f_2 = f_2 * f_1$, $(f_1 * f_2) * f_3 = f_1 * (f_2 * f_3)$;
- $f_1 * (f_2 + f_3) = f_1 * f_2 + f_1 * f_3$;
- $f * \delta = f$;

证明

$$\begin{aligned}\mathscr{F}[f_1 * f_2] &= \int_{-\infty}^{+\infty}\int_{-\infty}^{+\infty} f_1(\tau)f_2(t-\tau)\,\mathrm{d}\tau\cdot e^{-j\omega t}\,\mathrm{d}t\\ &= \int_{-\infty}^{+\infty}\int_{-\infty}^{+\infty} f_1(\tau)e^{-j\omega\tau}\cdot f_2(t-\tau)e^{-j\omega(t-\tau)}\,\mathrm{d}t\,\mathrm{d}\tau\\ &= \int_{-\infty}^{+\infty}\int_{-\infty}^{+\infty} f_1(\tau)e^{-j\omega\tau}\cdot f_2(t)e^{-j\omega t}\,\mathrm{d}t\,\mathrm{d}\tau\\ &= \int_{-\infty}^{+\infty} f_1(\tau)e^{-j\omega\tau}\,\mathrm{d}\tau\int_{-\infty}^{+\infty} f_2(t)e^{-j\omega t}\,\mathrm{d}t = \mathscr{F}[f_1]\mathscr{F}[f_2].\end{aligned}$$

□

由函数的乘法性质可知卷积满足如下性质:

- $f_1 * f_2 = f_2 * f_1,\ (f_1 * f_2) * f_3 = f_1 * (f_2 * f_3)$;
- $f_1 * (f_2 + f_3) = f_1 * f_2 + f_1 * f_3$;
- $f * \delta = f$;
- $(f_1 * f_2)' = f_1' * f_2 = f_1 * f_2'$.

例：计算卷积

例

设 $f_1(t) = u(t), f_2(t) = e^{-t}u(t)$. 求 $f_1 * f_2$.

例：计算卷积

例

设 $f_1(t) = u(t), f_2(t) = e^{-t}u(t)$. 求 $f_1 * f_2$.

解

$$(f_1 * f_2)(t) = \int_{-\infty}^{+\infty} f_2(\tau) f_1(t-\tau)\,\mathrm{d}\tau = \int_0^{+\infty} e^{-\tau} u(t-\tau)\,\mathrm{d}\tau.$$

例：计算卷积

例

设 $f_1(t)=u(t), f_2(t)=e^{-t}u(t)$. 求 $f_1 * f_2$.

解

$$(f_1 * f_2)(t)=\int_{-\infty}^{+\infty} f_2(\tau)f_1(t-\tau)\,\mathrm{d}\tau=\int_0^{+\infty} e^{-\tau}u(t-\tau)\,\mathrm{d}\tau.$$

当 $t<0$ 时，$(f_1 * f_2)(t)=0$.

例

设 $f_1(t)=u(t), f_2(t)=e^{-t}u(t)$. 求 f_1*f_2.

解

$$(f_1*f_2)(t)=\int_{-\infty}^{+\infty} f_2(\tau)f_1(t-\tau)\,\mathrm{d}\tau=\int_0^{+\infty} e^{-\tau}u(t-\tau)\,\mathrm{d}\tau.$$

当 $t<0$ 时, $(f_1*f_2)(t)=0$. 当 $t\geqslant 0$ 时,

$$(f_1*f_2)(t)=\int_0^t e^{-\tau}\,\mathrm{d}\tau=1-e^{-t}.$$

例

设 $f_1(t)=u(t), f_2(t)=e^{-t}u(t)$. 求 f_1*f_2.

解

$$(f_1*f_2)(t)=\int_{-\infty}^{+\infty}f_2(\tau)f_1(t-\tau)\,\mathrm{d}\tau=\int_0^{+\infty}e^{-\tau}u(t-\tau)\,\mathrm{d}\tau.$$

当 $t<0$ 时，$(f_1*f_2)(t)=0$. 当 $t\geqslant 0$ 时，

$$(f_1*f_2)(t)=\int_0^t e^{-\tau}\,\mathrm{d}\tau=1-e^{-t}.$$

故 $(f_1*f_2)(t)=(1-e^{-t})u(t)$.

例

求 $I=\displaystyle\int_{-\infty}^{+\infty}\frac{\sin\omega}{\omega}\cdot\frac{\sin(\omega/3)}{\omega/3}\,\mathrm{d}\omega.$

例

求 $I=\displaystyle\int_{-\infty}^{+\infty}\frac{\sin\omega}{\omega}\cdot\frac{\sin(\omega/3)}{\omega/3}\,\mathrm{d}\omega.$

解

设 $F(\omega)=\dfrac{\sin\omega}{\omega}, G(\omega)=\dfrac{\sin(\omega/3)}{\omega/3}$,

例

求 $I = \displaystyle\int_{-\infty}^{+\infty} \frac{\sin\omega}{\omega} \cdot \frac{\sin(\omega/3)}{\omega/3}\,\mathrm{d}\omega.$

解

设 $F(\omega) = \dfrac{\sin\omega}{\omega}, G(\omega) = \dfrac{\sin(\omega/3)}{\omega/3}$,则

$$\mathscr{F}^{-1}[FG] = \frac{1}{2\pi}\int_{-\infty}^{+\infty} F(\omega)G(\omega)e^{j\omega t}\,\mathrm{d}\omega,$$

例

求 $I=\displaystyle\int_{-\infty}^{+\infty}\frac{\sin\omega}{\omega}\cdot\frac{\sin(\omega/3)}{\omega/3}\,\mathrm{d}\omega.$

解

设 $F(\omega)=\dfrac{\sin\omega}{\omega},G(\omega)=\dfrac{\sin(\omega/3)}{\omega/3}$,则

$$\mathscr{F}^{-1}[FG]=\frac{1}{2\pi}\int_{-\infty}^{+\infty}F(\omega)G(\omega)e^{j\omega t}\,\mathrm{d}\omega,$$

$$\mathscr{F}^{-1}[FG](0)=\frac{1}{2\pi}\int_{-\infty}^{+\infty}F(\omega)G(\omega)\,\mathrm{d}\omega=\frac{1}{2\pi}I.$$

续解

我们之前计算过

$$\mathscr{F}^{-1}[F(\omega)] = f(t) = \begin{cases} 1/2, & |t| < 1, \\ 1/4, & |t| = 1, \\ 0, & |t| > 1. \end{cases}$$

续解

我们之前计算过

$$\mathscr{F}^{-1}[F(\omega)] = f(t) = \begin{cases} 1/2, & |t| < 1, \\ 1/4, & |t| = 1, \\ 0, & |t| > 1. \end{cases}$$

所以 $\mathscr{F}^{-1}[G(\omega)] = g(t) = 3f(3t)$,

续解

我们之前计算过

$$\mathscr{F}^{-1}[F(\omega)] = f(t) = \begin{cases} 1/2, & |t| < 1, \\ 1/4, & |t| = 1, \\ 0, & |t| > 1. \end{cases}$$

所以 $\mathscr{F}^{-1}[G(\omega)] = g(t) = 3f(3t)$,

$$\begin{aligned} \mathscr{F}^{-1}[FG](0) &= (f * g)(0) \\ &= \int_{-\infty}^{+\infty} f(-t)g(t)\,\mathrm{d}t = \frac{1}{2}\int_{-1}^{1} g(t)\,\mathrm{d}t = \frac{1}{2}, \end{aligned}$$

续解

我们之前计算过

$$\mathscr{F}^{-1}[F(\omega)] = f(t) = \begin{cases} 1/2, & |t| < 1, \\ 1/4, & |t| = 1, \\ 0, & |t| > 1. \end{cases}$$

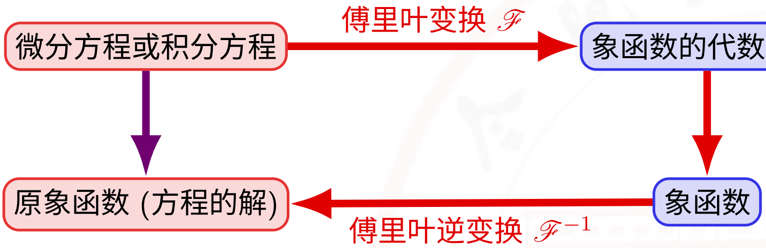
所以 $\mathscr{F}^{-1}[G(\omega)] = g(t) = 3f(3t)$,

$$\begin{aligned} \mathscr{F}^{-1}[FG](0) &= (f * g)(0) \\ &= \int_{-\infty}^{+\infty} f(-t)g(t)\,\mathrm{d}t = \frac{1}{2}\int_{-1}^{1} g(t)\,\mathrm{d}t = \frac{1}{2}, \end{aligned}$$

故 $I = 2\pi\mathscr{F}^{-1}[FG](0) = \pi$.

使用傅里叶变换解微积分方程

非考试内容



例：使用傅里叶变换解微积分方程

例

解方程 $y'(t)-\int_{-\infty}^{t} y(\tau)\,\mathrm{d}\tau=2\delta(t)$.

例：使用傅里叶变换解微积分方程

例

解方程 $y'(t)-\int_{-\infty}^{t} y(\tau)\,\mathrm{d}\tau=2\delta(t)$.

解

设 $\mathscr{F}[y]=Y$.

例：使用傅里叶变换解微积分方程

例

解方程 $y'(t)-\int_{-\infty}^{t}y(\tau)\,\mathrm{d}\tau=2\delta(t)$.

解

设 $\mathscr{F}[y]=Y$. 两边同时作傅里叶变换得到

$$j\omega Y(\omega)-\frac{1}{j\omega}Y(\omega)=2,$$

例

解方程 $y'(t)-\displaystyle\int_{-\infty}^{t}y(\tau)\,\mathrm{d}\tau=2\delta(t)$.

解

设 $\mathscr{F}[y]=Y$. 两边同时作傅里叶变换得到

$$j\omega Y(\omega)-\frac{1}{j\omega}Y(\omega)=2,$$

$$Y(\omega)=-\frac{2j\omega}{1+\omega^2}=\frac{1}{1+j\omega}-\frac{1}{1-j\omega},$$

例：使用傅里叶变换解微积分方程

例

解方程 $y'(t)-\int_{-\infty}^{t} y(\tau)\,\mathrm{d}\tau=2\delta(t)$.

解

设 $\mathscr{F}[y]=Y$. 两边同时作傅里叶变换得到

$$j\omega Y(\omega)-\frac{1}{j\omega}Y(\omega)=2,$$

$$Y(\omega)=-\frac{2j\omega}{1+\omega^2}=\frac{1}{1+j\omega}-\frac{1}{1-j\omega},$$

$$y(t)=\mathscr{F}^{-1}\left[\frac{1}{1+j\omega}-\frac{1}{1-j\omega}\right]$$

例

解方程 $y'(t)-\int_{-\infty}^{t} y(\tau)\,\mathrm{d}\tau=2\delta(t)$.

解

设 $\mathscr{F}[y]=Y$. 两边同时作傅里叶变换得到

$$j\omega Y(\omega)-\frac{1}{j\omega}Y(\omega)=2,$$

$$Y(\omega)=-\frac{2j\omega}{1+\omega^2}=\frac{1}{1+j\omega}-\frac{1}{1-j\omega},$$

$$y(t)=\mathscr{F}^{-1}\left[\frac{1}{1+j\omega}-\frac{1}{1-j\omega}\right]=\begin{cases}0-e^{t}=-e^{t}, & t<0,\\ 0, & t=0,\\ e^{-t}-0=e^{-t}, & t>0.\end{cases}$$

例：使用傅里叶变换解微积分方程

例

解方程 $y''(t)-y(t)=0$.

例：使用傅里叶变换解微积分方程

例

解方程 $y''(t) - y(t) = 0.$

解

设 $\mathscr{F}[y] = Y,$

例：使用傅里叶变换解微积分方程

例

解方程 $y''(t) - y(t) = 0.$

解

设 $\mathscr{F}[y] = Y$，则

$$\mathscr{F}[y''(t) - y(t)] = [(j\omega)^2 - 1]Y(\omega) = 0,$$

例：使用傅里叶变换解微积分方程

例

解方程 $y''(t) - y(t) = 0$.

解

设 $\mathscr{F}[y] = Y$, 则

$$\mathscr{F}[y''(t) - y(t)] = [(j\omega)^2 - 1]Y(\omega) = 0,$$

$$Y(\omega) = 0, \quad y(t) = \mathscr{F}^{-1}[Y(\omega)] = 0.$$

例

解方程 $y''(t) - y(t) = 0$.

解

设 $\mathscr{F}[y] = Y$，则

$$\mathscr{F}[y''(t) - y(t)] = [(j\omega)^2 - 1]Y(\omega) = 0,$$

$$Y(\omega) = 0, \quad y(t) = \mathscr{F}^{-1}[Y(\omega)] = 0.$$

显然这是不对的，该方程的解应该是 $y(t) = C_1 e^t + C_2 e^{-t}$.

例：使用傅里叶变换解微积分方程

例

解方程 $y''(t) - y(t) = 0$.

解

设 $\mathscr{F}[y] = Y$, 则

$$\mathscr{F}[y''(t) - y(t)] = [(j\omega)^2 - 1]Y(\omega) = 0,$$

$$Y(\omega) = 0, \quad y(t) = \mathscr{F}^{-1}[Y(\omega)] = 0.$$

显然这是不对的，该方程的解应该是 $y(t) = C_1e^t + C_2e^{-t}$.

原因在于使用傅里叶变换要求函数是绝对可积的，而 e^t, e^{-t} 并不满足该条件.

例：使用傅里叶变换解微积分方程

例

解方程 $y''(t)-y(t)=0$.

解

设 $\mathscr{F}[y]=Y$, 则

$$\mathscr{F}[y''(t)-y(t)]=[(j\omega)^2-1]Y(\omega)=0,$$

$$Y(\omega)=0, \quad y(t)=\mathscr{F}^{-1}[Y(\omega)]=0.$$

显然这是不对的，该方程的解应该是 $y(t)=C_1e^t+C_2e^{-t}$.

原因在于使用傅里叶变换要求函数是绝对可积的，而 e^t, e^{-t} 并不满足该条件. 我们需要一个对函数限制更少的积分变换来解决此类方程，例如拉普拉斯变换.

第二节　拉普拉斯变换

- 拉普拉斯变换
- 拉普拉斯变换的性质
- 拉普拉斯逆变换
- 卷积定理 *
- 拉普拉斯变换的应用

傅里叶变换对函数要求过高，这使得在很多时候无法应用它，或者要引入复杂的广义函数.

傅里叶变换对函数要求过高，这使得在很多时候无法应用它，或者要引入复杂的广义函数. 对于一般的 $\varphi(t)$，为了让它绝对可积，我们考虑

$$\varphi(t)u(t)e^{-\beta t}, \quad \beta > 0.$$

傅里叶变换对函数要求过高, 这使得在很多时候无法应用它, 或者要引入复杂的广义函数. 对于一般的 $\varphi(t)$, 为了让它绝对可积, 我们考虑

$$\varphi(t)u(t)e^{-\beta t}, \quad \beta > 0.$$

它的傅里叶变换为

$$\mathscr{F}[\varphi(t)u(t)e^{-\beta t}] = \int_0^{+\infty} \varphi(t)e^{-(\beta+j\omega)t}\,\mathrm{d}t = \int_0^{+\infty} \varphi(t)e^{-st}\,\mathrm{d}t,$$

其中 $s = \beta + j\omega$.

傅里叶变换对函数要求过高，这使得在很多时候无法应用它，或者要引入复杂的广义函数. 对于一般的 $\varphi(t)$，为了让它绝对可积，我们考虑

$$\varphi(t)u(t)e^{-\beta t}, \quad \beta > 0.$$

它的傅里叶变换为

$$\mathscr{F}[\varphi(t)u(t)e^{-\beta t}] = \int_0^{+\infty} \varphi(t)e^{-(\beta+j\omega)t}\,\mathrm{d}t = \int_0^{+\infty} \varphi(t)e^{-st}\,\mathrm{d}t,$$

其中 $s = \beta + j\omega$. 这样的积分在我们遇到的多数情形都是存在的，只要选择充分大的 $\beta = \operatorname{Re} s$.

傅里叶变换对函数要求过高，这使得在很多时候无法应用它，或者要引入复杂的广义函数．对于一般的 $\varphi(t)$，为了让它绝对可积，我们考虑

$$\varphi(t)u(t)e^{-\beta t}, \quad \beta > 0.$$

它的傅里叶变换为

$$\mathscr{F}[\varphi(t)u(t)e^{-\beta t}] = \int_0^{+\infty} \varphi(t)e^{-(\beta+j\omega)t}\,\mathrm{d}t = \int_0^{+\infty} \varphi(t)e^{-st}\,\mathrm{d}t,$$

其中 $s = \beta + j\omega$．这样的积分在我们遇到的多数情形都是存在的，只要选择充分大的 $\beta = \operatorname{Re} s$．我们称之为 $\varphi(t)$ 的**拉普拉斯变换** $\mathscr{L}[\varphi]$．

拉普拉斯变换存在定理

若定义在 $[0, +\infty)$ 上的函数 $f(t)$ 满足

拉普拉斯变换存在定理

若定义在 $[0, +\infty)$ 上的函数 $f(t)$ 满足

- $f(t)$ 在任一有限区间上至多只有有限多间断点;

拉普拉斯变换存在定理

若定义在 $[0,+\infty)$ 上的函数 $f(t)$ 满足

- $f(t)$ 在任一有限区间上至多只有有限多间断点;
- 存在 M, c 使得 $|f(t)| \leqslant Me^{ct}$,

拉普拉斯变换存在定理

若定义在 $[0,+\infty)$ 上的函数 $f(t)$ 满足

- $f(t)$ 在任一有限区间上至多只有有限多间断点;
- 存在 M,c 使得 $|f(t)|\leqslant Me^{ct}$,

则 $F(s)=\mathscr{L}[f(t)]$ 在 $\operatorname{Re}s>c$ 上存在且为解析函数.

拉普拉斯变换存在定理

若定义在 $[0,+\infty)$ 上的函数 $f(t)$ 满足

- $f(t)$ 在任一有限区间上至多只有有限多间断点;
- 存在 M,c 使得 $|f(t)| \leqslant Me^{ct}$,

则 $F(s)=\mathscr{L}[f(t)]$ 在 $\operatorname{Re} s>c$ 上存在且为解析函数.

原象函数 $f(t)$ $\xrightarrow{\text{拉普拉斯变换 } \mathscr{L}}$ 象函数 $F(s)=\displaystyle\int_0^{+\infty} f(t)e^{-st}\,\mathrm{d}t$

象函数 $\xrightarrow{\text{拉普拉斯逆变换 } \mathscr{L}^{-1}}$ 原象函数

拉普拉斯变换存在定理

若定义在 $[0,+\infty)$ 上的函数 $f(t)$ 满足

- $f(t)$ 在任一有限区间上至多只有有限多间断点;
- 存在 M,c 使得 $|f(t)|\leqslant Me^{ct}$,

则 $F(s)=\mathscr{L}[f(t)]$ 在 $\operatorname{Re}s>c$ 上存在且为解析函数.

$$\begin{array}{c} \text{原象函数} \\ f(t) \end{array} \underset{\text{拉普拉斯逆变换 } \mathscr{L}^{-1}}{\overset{\text{拉普拉斯变换 } \mathscr{L}}{\rightleftarrows}} \begin{array}{c} \text{象函数} \\ F(s)=\displaystyle\int_0^{+\infty} f(t)e^{-st}\,\mathrm{d}t \end{array}$$

虽然我们限定了函数只定义在 $t\geqslant 0$ 处, 但很多时候这不影响我们使用.

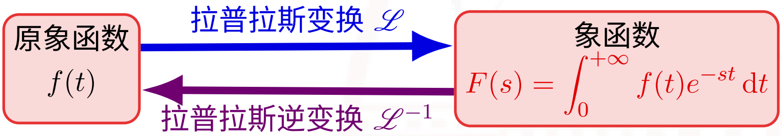
拉普拉斯变换存在定理

拉普拉斯变换存在定理

若定义在 $[0,+\infty)$ 上的函数 $f(t)$ 满足

- $f(t)$ 在任一有限区间上至多只有有限多间断点;
- 存在 M, c 使得 $|f(t)| \leqslant Me^{ct}$,

则 $F(s)=\mathscr{L}[f(t)]$ 在 $\operatorname{Re} s>c$ 上存在且为解析函数.



虽然我们限定了函数只定义在 $t \geqslant 0$ 处, 但很多时候这不影响我们使用. 这是因为在物理学中, 很多时候我们只考虑系统自某个时间点开始之后的行为.

例

求 $\mathscr{L}[e^{kt}]$.

例：求拉普拉斯变换

例

求 $\mathscr{L}[\mathrm{e}^{kt}]$.

解

$$\mathscr{L}[\mathrm{e}^{kt}] = \int_0^{+\infty} e^{kt} e^{-st}\, \mathrm{d}t$$

.

例：求拉普拉斯变换

例

求 $\mathscr{L}[\mathrm{e}^{kt}]$.

解

$$\begin{aligned}\mathscr{L}[\mathrm{e}^{kt}] &= \int_0^{+\infty} e^{kt}e^{-st}\,\mathrm{d}t \\ &= \int_0^{+\infty} e^{-(s-k)t}\,\mathrm{d}t = -\frac{1}{s-k}e^{-(s-k)t}\Big|_0^{+\infty}\end{aligned}$$

.

例：求拉普拉斯变换

例

求 $\mathscr{L}[\mathrm{e}^{kt}]$.

解

$$\begin{aligned}\mathscr{L}[\mathrm{e}^{kt}] &= \int_0^{+\infty} e^{kt}e^{-st}\,\mathrm{d}t \\ &= \int_0^{+\infty} e^{-(s-k)t}\,\mathrm{d}t = -\frac{1}{s-k}e^{-(s-k)t}\Big|_0^{+\infty} \\ &= \frac{1}{s-k}, \qquad \operatorname{Re}s > \operatorname{Re}k.\end{aligned}$$

.

例：求拉普拉斯变换

例

求 $\mathscr{L}[\mathrm{e}^{kt}]$.

解

$$\begin{aligned}\mathscr{L}[\mathrm{e}^{kt}] &= \int_0^{+\infty} e^{kt}e^{-st}\,\mathrm{d}t \\ &= \int_0^{+\infty} e^{-(s-k)t}\,\mathrm{d}t = -\frac{1}{s-k}e^{-(s-k)t}\Big|_0^{+\infty} \\ &= \frac{1}{s-k}, \qquad \operatorname{Re}s > \operatorname{Re}k.\end{aligned}$$

即 $\mathscr{L}[\mathrm{e}^{kt}] = \dfrac{1}{s-k}$.

例

求 $\mathscr{L}[\mathrm{e}^{kt}]$.

解

$$\begin{aligned}\mathscr{L}[\mathrm{e}^{kt}] &= \int_0^{+\infty} e^{kt} e^{-st}\,\mathrm{d}t \\ &= \int_0^{+\infty} e^{-(s-k)t}\,\mathrm{d}t = -\frac{1}{s-k} e^{-(s-k)t}\Big|_0^{+\infty} \\ &= \frac{1}{s-k}, \qquad \operatorname{Re} s > \operatorname{Re} k.\end{aligned}$$

即 $\mathscr{L}[\mathrm{e}^{kt}] = \dfrac{1}{s-k}$. 特别地 $\mathscr{L}[1] = \dfrac{1}{s}$.

例

求 $\mathscr{L}[t^m]$, 其中 m 是正整数.

例

求 $\mathscr{L}[t^m]$，其中 m 是正整数.

解

由分部积分可知

$$\begin{aligned}\mathscr{L}[t^m] &= \int_0^{+\infty} t^m e^{-st}\,\mathrm{d}t \\ &= -\frac{t^m e^{-st}}{s}\Big|_0^{+\infty} + \int_0^{+\infty} \frac{e^{-st}}{s}\cdot mt^{m-1}\,\mathrm{d}t \\ &= \frac{m}{s}\mathscr{L}[t^{m-1}].\end{aligned}$$

例

求 $\mathscr{L}[t^m]$, 其中 m 是正整数.

解

由分部积分可知

$$\begin{aligned}\mathscr{L}[t^m] &= \int_0^{+\infty} t^m e^{-st}\,\mathrm{d}t \\ &= -\frac{t^m e^{-st}}{s}\bigg|_0^{+\infty} + \int_0^{+\infty} \frac{e^{-st}}{s}\cdot m t^{m-1}\,\mathrm{d}t \\ &= \frac{m}{s}\mathscr{L}[t^{m-1}].\end{aligned}$$

归纳可知 $\mathscr{L}[t^m] = \dfrac{m!}{s^m}\mathscr{L}[1] = \dfrac{m!}{s^{m+1}}$.

拉普拉斯变换的性质

和傅里叶变换类似，拉普拉斯变换也有着各种性质．我们不加证明地列出它们．

和傅里叶变换类似，拉普拉斯变换也有着各种性质．我们不加证明地列出它们．

拉普拉斯变换的性质

和傅里叶变换类似, 拉普拉斯变换也有着各种性质. 我们不加证明地列出它们.

拉普拉斯变换的性质

- (线性性质) $\mathscr{L}[\alpha f+\beta g]=\alpha F+\beta G, \mathscr{L}^{-1}[\alpha F+\beta G]=\alpha f+\beta g.$

和傅里叶变换类似, 拉普拉斯变换也有着各种性质. 我们不加证明地列出它们.

拉普拉斯变换的性质

- (线性性质) $\mathscr{L}[\alpha f+\beta g]=\alpha F+\beta G, \mathscr{L}^{-1}[\alpha F+\beta G]=\alpha f+\beta g.$
- (积分性质) $\mathscr{L}\left[\int_0^t f(\tau)\,\mathrm{d}\tau\right]=\dfrac{1}{s}F(s).$

和傅里叶变换类似，拉普拉斯变换也有着各种性质．我们不加证明地列出它们．

拉普拉斯变换的性质

- (线性性质) $\mathscr{L}[\alpha f+\beta g]=\alpha F+\beta G, \mathscr{L}^{-1}[\alpha F+\beta G]=\alpha f+\beta g$.
- (积分性质) $\mathscr{L}\left[\int_0^t f(\tau)\,\mathrm{d}\tau\right]=\dfrac{1}{s}F(s)$.
- (乘多项式性质) $\mathscr{L}[tf(t)]=-F'(s), \quad \mathscr{L}[t^k f(t)]=(-1)^k F^{(k)}(s)$.

拉普拉斯变换的性质

和傅里叶变换类似, 拉普拉斯变换也有着各种性质. 我们不加证明地列出它们.

拉普拉斯变换的性质

- (线性性质) $\mathscr{L}[\alpha f+\beta g]=\alpha F+\beta G, \mathscr{L}^{-1}[\alpha F+\beta G]=\alpha f+\beta g$.
- (积分性质) $\mathscr{L}\left[\int_0^t f(\tau)\,\mathrm{d}\tau\right]=\dfrac{1}{s}F(s)$.
- (乘多项式性质) $\mathscr{L}[tf(t)]=-F'(s), \quad \mathscr{L}[t^k f(t)]=(-1)^k F^{(k)}(s)$.
- (延迟性质) $\mathscr{L}[f(t-t_0)]=e^{-st_0}F(s), t_0\geqslant 0$.

和傅里叶变换类似, 拉普拉斯变换也有着各种性质. 我们不加证明地列出它们.

拉普拉斯变换的性质

- (线性性质) $\mathscr{L}[\alpha f+\beta g]=\alpha F+\beta G, \mathscr{L}^{-1}[\alpha F+\beta G]=\alpha f+\beta g$.
- (积分性质) $\mathscr{L}\left[\int_0^t f(\tau)\,\mathrm{d}\tau\right]=\frac{1}{s}F(s)$.
- (乘多项式性质) $\mathscr{L}[tf(t)]=-F'(s), \quad \mathscr{L}[t^k f(t)]=(-1)^k F^{(k)}(s)$.
- (延迟性质) $\mathscr{L}[f(t-t_0)]=e^{-st_0}F(s), t_0\geqslant 0$.
- (位移性质) $\mathscr{L}[e^{s_0t}f(t)]=F(s-s_0)$.

拉普拉斯变换的性质

微分性质

$$\mathscr{L}[f'(t)] = sF(s) - f(0),$$

$$\mathscr{L}[f''(t)] = s^2F(s) - sf(0) - f'(0).$$

微分性质

$$\mathscr{L}[f'(t)] = sF(s) - f(0),$$

$$\mathscr{L}[f''(t)] = s^2F(s) - sf(0) - f'(0).$$

从拉普拉斯变换的微分性质可以看出，拉普拉斯变换可以将微分方程转化为代数方程，从而可用于解微分方程.

例

求 $\mathscr{L}[\sin kt]$.

典型例题：求拉普拉斯变换

例

求 $\mathscr{L}[\sin kt]$.

解

$$\mathscr{L}[\sin kt] = \frac{\mathscr{L}[e^{jkt}] - \mathscr{L}[e^{-jkt}]}{2j}$$

典型例题：求拉普拉斯变换

例

求 $\mathscr{L}[\sin kt]$.

解

$$\mathscr{L}[\sin kt] = \frac{\mathscr{L}[e^{jkt}] - \mathscr{L}[e^{-jkt}]}{2j} = \frac{1}{2j}\left(\frac{1}{s-jk} - \frac{1}{s+jk}\right)$$

例

求 $\mathscr{L}[\sin kt]$.

解

$$\mathscr{L}[\sin kt] = \frac{\mathscr{L}[e^{jkt}] - \mathscr{L}[e^{-jkt}]}{2j}$$
$$= \frac{1}{2j}\left(\frac{1}{s-jk} - \frac{1}{s+jk}\right) = \boldsymbol{\frac{k}{s^2+k^2}}.$$

典型例题：求拉普拉斯变换

例

求 $\mathscr{L}[\sin kt]$.

解

$$\mathscr{L}[\sin kt] = \frac{\mathscr{L}[\mathrm{e}^{jkt}] - \mathscr{L}[\mathrm{e}^{-jkt}]}{2j} = \frac{1}{2j}\left(\frac{1}{s-jk} - \frac{1}{s+jk}\right) = \boldsymbol{\frac{k}{s^2+k^2}}.$$

练习

$\mathscr{L}[\cos kt] =$ ______________.

例

求 $\mathscr{L}[\sin kt]$.

解

$$\mathscr{L}[\sin kt] = \frac{\mathscr{L}[e^{jkt}] - \mathscr{L}[e^{-jkt}]}{2j} = \frac{1}{2j}\left(\frac{1}{s-jk} - \frac{1}{s+jk}\right) = \boldsymbol{\frac{k}{s^2+k^2}}.$$

练习

$\mathscr{L}[\cos kt] =$ $\underline{\boldsymbol{\dfrac{s}{s^2+k^2}}}$.

例：求拉普拉斯变换

例

求 $\mathscr{L}[t^m e^{kt}]$，其中 m 是正整数.

例：求拉普拉斯变换

例

求 $\mathscr{L}[t^m e^{kt}]$，其中 m 是正整数.

解

由 $\mathscr{L}[t^m] = \dfrac{m!}{s^{m+1}}$ 可知

$$\mathscr{L}[t^m e^{kt}] = \frac{m!}{(s-k)^{m+1}}.$$

常见拉普拉斯变换汇总

$$\mathscr{L}[1]=\frac{1}{s},\qquad \mathscr{L}[e^{kt}]=\frac{1}{s-k},$$

$$\mathscr{L}[t^m]=\frac{m!}{s^{m+1}},\qquad \mathscr{L}[t^m e^{kt}]=\frac{m!}{(s-k)^{m+1}},$$

$$\mathscr{L}[\sin kt]=\frac{k}{s^2+k^2},\qquad \mathscr{L}[\cos kt]=\frac{s}{s^2+k^2}.$$

拉普拉斯逆变换可以由如下定理给出

拉普拉斯逆变换定理

设 $F(s)$ 的所有奇点为 $s_1, \ldots, s_k$, 且 $\lim\limits_{z\to\infty} F(z) = 0$, 则

$$\mathscr{L}^{-1}[F(s)] = \sum_{k=1}^{n} \operatorname{Res}\left[F(s)e^{st}, s_k\right].$$

拉普拉斯逆变换可以由如下定理给出

拉普拉斯逆变换定理

设 $F(s)$ 的所有奇点为 $s_1,\dots,s_k$, 且 $\lim\limits_{z\to\infty} F(z)=0$, 则

$$\mathscr{L}^{-1}[F(s)] = \sum_{k=1}^{n} \operatorname{Res}\left[F(s)e^{st}, s_k\right].$$

不过我们只要求掌握如何利用常见函数的拉普拉斯变换来计算逆变换.

例

求 $F(s)=\dfrac{1}{s(s-1)^2}$ 的拉普拉斯逆变换.

例：求拉普拉斯逆变换

例

求 $F(s)=\dfrac{1}{s(s-1)^2}$ 的拉普拉斯逆变换.

解

$$\mathrm{Res}[F(s)e^{st},0]=\frac{e^{st}}{(s-1)^2}\bigg|_{s=0}=1,$$

$$\mathrm{Res}[F(s)e^{st},1]=\left(\frac{e^{st}}{s}\right)'\bigg|_{s=1}=\frac{te^{st}s-e^{st}}{s^2}\bigg|_{s=1}=(t-1)e^t,$$

例

求 $F(s)=\dfrac{1}{s(s-1)^2}$ 的拉普拉斯逆变换.

解

$$\mathrm{Res}[F(s)e^{st},0]=\frac{e^{st}}{(s-1)^2}\Big|_{s=0}=1,$$

$$\mathrm{Res}[F(s)e^{st},1]=\left(\frac{e^{st}}{s}\right)'\Big|_{s=1}=\frac{te^{st}s-e^{st}}{s^2}\Big|_{s=1}=(t-1)e^t,$$

故 $\mathscr{L}^{-1}[F(s)]=1+(t-1)e^t$.

例：求拉普拉斯逆变换

解

另解 设 $F(s)=\dfrac{a}{s}+\dfrac{b}{s-1}+\dfrac{c}{(s-1)^2}$,

例：求拉普拉斯逆变换

解

另解 设 $F(s)=\dfrac{a}{s}+\dfrac{b}{s-1}+\dfrac{c}{(s-1)^2}$，则

$$a=\operatorname{Res}[F(s),0]=\frac{1}{(s-1)^2}\Big|_{s=0}=1,$$

$$b=\operatorname{Res}[F(s),1]=\left(\frac{1}{s}\right)'\Big|_{s=1}=-\frac{1}{s^2}\Big|_{s=1}=-1,$$

$$c=\operatorname{Res}[(s-1)F(s),1]=\frac{1}{s}\Big|_{s=1}=1.$$

例：求拉普拉斯逆变换

解

另解 设 $F(s)=\dfrac{a}{s}+\dfrac{b}{s-1}+\dfrac{c}{(s-1)^2}$, 则

$$a=\operatorname{Res}[F(s),0]=\left.\frac{1}{(s-1)^2}\right|_{s=0}=1,$$

$$b=\operatorname{Res}[F(s),1]=\left.\left(\frac{1}{s}\right)'\right|_{s=1}=-\left.\frac{1}{s^2}\right|_{s=1}=-1,$$

$$c=\operatorname{Res}[(s-1)F(s),1]=\left.\frac{1}{s}\right|_{s=1}=1.$$

故 $\mathscr{L}^{-1}[F(s)]=\mathscr{L}^{-1}\left[\dfrac{1}{s}-\dfrac{1}{s-1}+\dfrac{1}{(s-1)^2}\right]=1+(t-1)e^t.$

由于在拉普拉斯变换中, 我们考虑的函数在 $t < 0$ 时都是零.

由于在拉普拉斯变换中, 我们考虑的函数在 $t<0$ 时都是零. 此时函数的卷积变成了

$$f_1(t)*f_2(t)=\int_0^t f_1(\tau)f_2(t-\tau)\,\mathrm{d}\tau,\quad t\geqslant 0,$$

由于在拉普拉斯变换中, 我们考虑的函数在 $t<0$ 时都是零. 此时函数的卷积变成了

$$f_1(t)*f_2(t)=\int_0^t f_1(\tau)f_2(t-\tau)\,\mathrm{d}\tau,\quad t\geqslant 0,$$

且我们有如下的卷积定理.

由于在拉普拉斯变换中，我们考虑的函数在 $t<0$ 时都是零．此时函数的卷积变成了

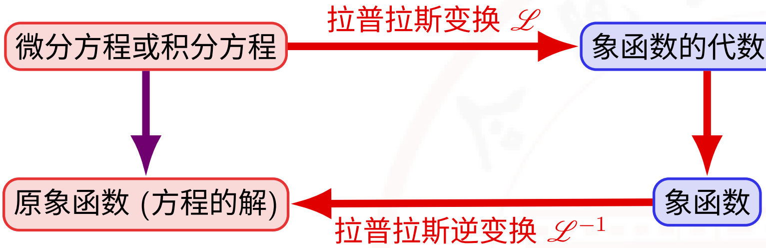
$$f_1(t)*f_2(t)=\int_0^t f_1(\tau)f_2(t-\tau)\,\mathrm{d}\tau,\quad t\geqslant 0,$$

且我们有如下的卷积定理．

卷积定理

$$\mathscr{L}[f_1(t)*f_2(t)]=F_1(s)\cdot F_2(s).$$

使用拉普拉斯变换解微积分方程



例：使用拉普拉斯变换解微分方程

例

解微分方程 $\begin{cases} y'' + 2y = \sin t, \\ y(0) = 0, \quad y'(0) = 2. \end{cases}$

例：使用拉普拉斯变换解微分方程

例

解微分方程 $\begin{cases} y''+2y=\sin t, \\ y(0)=0, \quad y'(0)=2. \end{cases}$

解

设 $\mathscr{L}[y]=Y$，则 $\mathscr{L}[y'']=s^2Y-sy(0)-y'(0)=s^2Y-2$，

例：使用拉普拉斯变换解微分方程

例

解微分方程 $\begin{cases} y'' + 2y = \sin t, \\ y(0) = 0, \quad y'(0) = 2. \end{cases}$

解

设 $\mathscr{L}[y] = Y$，则 $\mathscr{L}[y''] = s^2Y - sy(0) - y'(0) = s^2Y - 2$，因此

$$s^2Y - 2 + 2Y = \mathscr{L}[\sin t] = \frac{1}{s^2+1},$$

例：使用拉普拉斯变换解微分方程

例

解微分方程 $\begin{cases} y'' + 2y = \sin t, \\ y(0) = 0, \quad y'(0) = 2. \end{cases}$

解

设 $\mathscr{L}[y] = Y$，则 $\mathscr{L}[y''] = s^2Y - sy(0) - y'(0) = s^2Y - 2$，因此

$$s^2Y - 2 + 2Y = \mathscr{L}[\sin t] = \frac{1}{s^2+1},$$

$$Y(s) = \frac{2}{s^2+2} + \frac{1}{(s^2+1)(s^2+2)} = \frac{1}{s^2+1} + \frac{1}{s^2+2},$$

例：使用拉普拉斯变换解微分方程

例

解微分方程 $\begin{cases} y'' + 2y = \sin t, \\ y(0) = 0, \quad y'(0) = 2. \end{cases}$

解

设 $\mathscr{L}[y] = Y$，则 $\mathscr{L}[y''] = s^2Y - sy(0) - y'(0) = s^2Y - 2$，因此

$$s^2Y - 2 + 2Y = \mathscr{L}[\sin t] = \frac{1}{s^2+1},$$

$$Y(s) = \frac{2}{s^2+2} + \frac{1}{(s^2+1)(s^2+2)} = \frac{1}{s^2+1} + \frac{1}{s^2+2},$$

$$y(t) = \mathscr{L}^{-1}\left[\frac{1}{s^2+1}\right] + \mathscr{L}^{-1}\left[\frac{1}{s^2+2}\right] = \sin t + \frac{\sqrt{2}}{2}\sin(\sqrt{2}t).$$

例：使用拉普拉斯变换解微分方程

例

解微分方程 $y''(t) - y(t) = 0.$

例：使用拉普拉斯变换解微分方程

例

解微分方程 $y''(t) - y(t) = 0.$

解

设 $a = y(0), b = y'(0), \mathscr{L}[y] = Y,$

例：使用拉普拉斯变换解微分方程

例

解微分方程 $y''(t) - y(t) = 0.$

解

设 $a = y(0), b = y'(0), \mathscr{L}[y] = Y$，则

$$\mathscr{L}[y''] = s^2 Y - as - b,$$

例：使用拉普拉斯变换解微分方程

例

解微分方程 $y''(t) - y(t) = 0$.

解

设 $a = y(0), b = y'(0), \mathscr{L}[y] = Y$, 则

$$\mathscr{L}[y''] = s^2 Y - as - b,$$

$$s^2 Y - as - b - Y = 0,$$

例：使用拉普拉斯变换解微分方程

例

解微分方程 $y''(t)-y(t)=0$.

解

设 $a=y(0), b=y'(0), \mathscr{L}[y]=Y$，则

$$\mathscr{L}[y'']=s^2Y-as-b,$$

$$s^2Y-as-b-Y=0,$$

$$Y(s)=\frac{as-b}{s^2-1}=\frac{a+b}{2}\cdot\frac{1}{s-1}+\frac{a-b}{2}\cdot\frac{1}{s+1},$$

例：使用拉普拉斯变换解微分方程

例

解微分方程 $y''(t)-y(t)=0$.

解

设 $a=y(0), b=y'(0), \mathscr{L}[y]=Y$，则

$$\mathscr{L}[y'']=s^2Y-as-b,$$

$$s^2Y-as-b-Y=0,$$

$$Y(s)=\frac{as-b}{s^2-1}=\frac{a+b}{2}\cdot\frac{1}{s-1}+\frac{a-b}{2}\cdot\frac{1}{s+1},$$

$$y(t)=\mathscr{L}^{-1}[Y(s)]=\frac{a+b}{2}e^{t}+\frac{a-b}{2}e^{-t}.$$