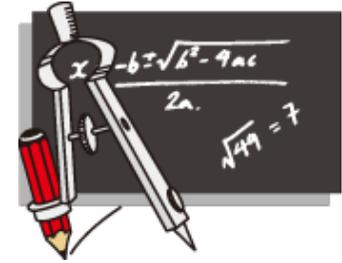


応用数学III

(9) フーリエ変換の性質

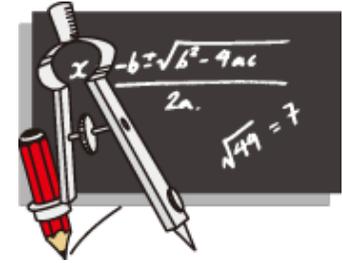
木村真一

講義のスケジュール



- (1) 確率の基礎
- (2) 確率変数と確率分布
- (3) いろいろな確率分布
- (4) 多次元確率分布
- (5) 大数の法則と中心極限定理
- (6) 確率過程の基礎 1
- (7) 確率過程の基礎 2
- (8) フーリエ解析
- (9) フーリエ変換の性質
- (10) 相関解析
- (11) 不確定信号の相関解析
- (12) 群・環・体の定義
- (13) 準同型写像
- (14) N を法とする合同式

フーリエ変換 (復習)



- フーリエ変換

$$c_n = \frac{1}{T} \int_{t_0}^{t_0+T} x(t) e^{i \frac{2\pi n t}{T}} dt \quad \Rightarrow \quad X(\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} x(t) e^{-i\omega t} dt$$

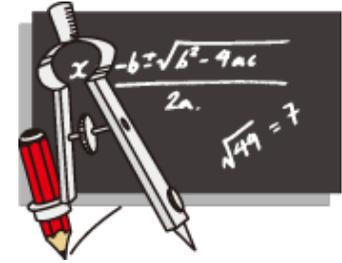
- フーリエ逆変換

$$x(t) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} c_n e^{i \frac{2\pi n t}{T}} \quad \Rightarrow \quad x(t) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} X(\omega) e^{i\omega t} d\omega$$

- フーリエ変換対

$$x(t) \leftrightarrow X(\omega)$$

フーリエ変換の主な性質： 線形性



- 既に皆様ご存知のように積分演算には線形性がありました。

$$\int af(x) + bg(x)dx = a \int f(x)dx + b \int g(x)dx$$

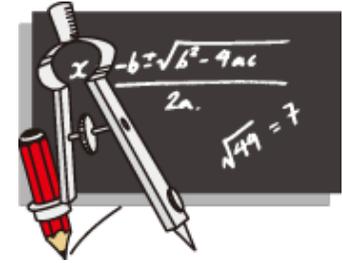
- このことからフーリエ変換にも線形性があることがわかります。つまり

$$x_1(t) \leftrightarrow X_1(\omega), x_2(t) \leftrightarrow X_2(\omega)$$

- であるとき

$$a_1x_1(t) + a_2x_2(t) \leftrightarrow a_1X_1(\omega) + a_2X_2(\omega)$$

フーリエ変換の主な性質： 対称性

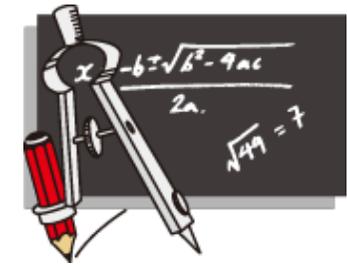


- フーリエ変換には波形と周波数の間に以下のような関係があります。

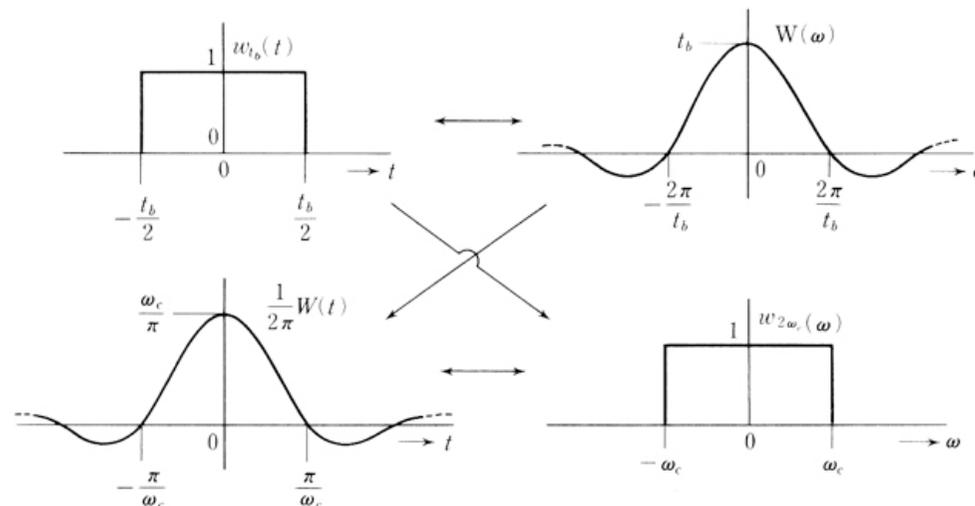
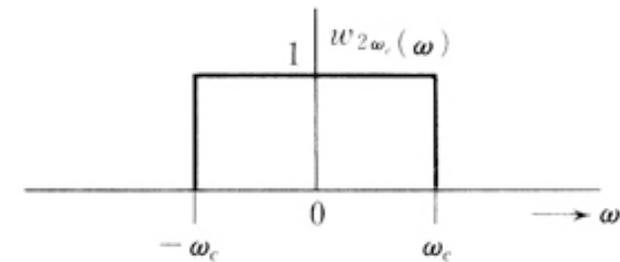
$$x(t) \leftrightarrow X(\omega) \quad \text{ならば} \quad X(t) \leftrightarrow 2\pi x(\omega)$$

- この関係のことを対称性といいます。
- 簡単に証明してみましょう。

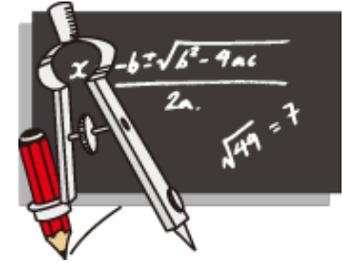
例題：周波数が単一方形スペクトルの 波形



- 左のように周波数スペクトルが単一方形波の形状をとるとき、波形はどのようなになっていますか。
- フーリエ変換の対称性を使うと簡単に求められます。



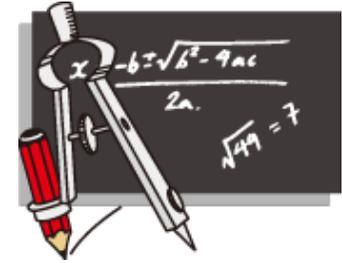
フーリエ変換の主な性質： 時間軸の伸縮



- 波形において時間を延ばしたり縮めたりすると、スペクトル上でどのような影響があるでしょうか。
- 音声を録音したテープを速く回ししたり、遅く回ししたりすることに相当します。（こんな遊びしませんでした？）

$$x(at) \leftrightarrow \frac{1}{|a|} X\left(\frac{\omega}{a}\right)$$

フーリエ変換の主な性質： 時間推移

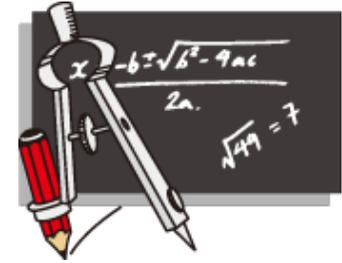


- つぎに、波形が形としては変化せず、時間軸上を移動する、例えば時間遅れがある場合を考えてみましょう。
- 数学的には $x(t)$ から $x(t-t_0)$ の変換ということになります。

$$x(t - t_0) \leftrightarrow e^{-i\omega t_0} X(\omega)$$

- 当然スペクトルの形状には影響がありません。位相のみに影響するだけ。
- このような信号伝送の事を無歪伝送といいます。

フーリエ変換の主な性質： 周波数推移

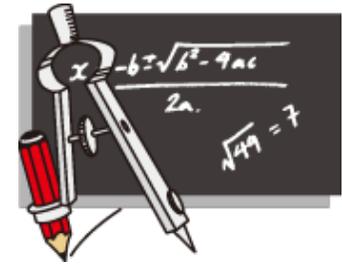


- 逆にスペクトル上の周波数が、平行移動した場合の事を考えます。

$$e^{i\omega_0 t} x(t) \leftrightarrow X(\omega - \omega_0)$$

- この場合波形の振幅が変動分だけ縮小された波形になります。実際は $e^{i\omega_0 t}$ の実数部分 $\cos(\omega_0 t)$ を掛けることに相当します。
- つまり振幅変調に相当します。

フーリエ変換の主な性質： 時間微分



- 波形の時間微分を求めると次のようになります。

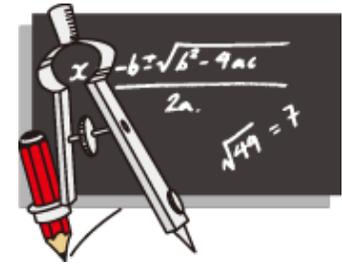
$$\frac{dx(t)}{dt} = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} i\omega X(\omega) e^{i\omega t} d\omega$$

$$\frac{dx(t)}{dt} \leftrightarrow i\omega X(\omega)$$

- n回微分についてこの繰り返しになるので次の関係が成り立ちます。

$$\frac{d^n x(t)}{dt^n} \leftrightarrow (i\omega)^n X(\omega)$$

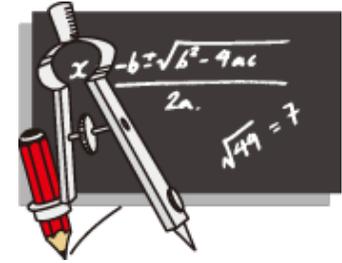
フーリエ変換の主な性質： 時間積分



- 同様に波形の時間軸上での積分は、フーリエ逆変換を利用して、次のようになります。

$$\int_{-\infty}^t x(t') dt' \leftrightarrow \frac{X(\omega)}{i\omega}$$

フーリエ変換の主な性質： 周波数微分



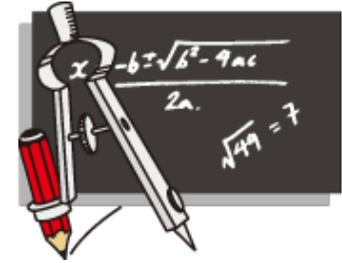
- 周波数スペクトルを周波数で微分する事を考えます。
- もとの波形は次のように変換されます。

$$-it \cdot x(t) \leftrightarrow \frac{dX(\omega)}{d\omega}$$

- n回微分は、同じ操作をn回繰り返すだけですから、以下のようになります。

$$(-it)^n \cdot x(t) \leftrightarrow \frac{d^n X(\omega)}{d\omega^n}$$

フーリエ変換の主な性質： 共役関数

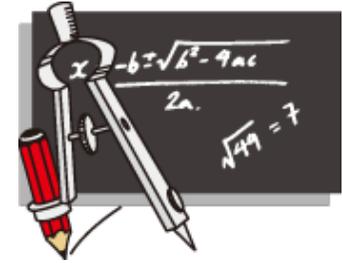


- 少し考え方を拡張して波形関数が複素数であるとしします。
- これまでの議論で、波形関数が実数であることを使いませんでしたから、これまでの性質は全て複素関数についても有効です。
- 複素数の虚部の符号を反転したものを共役と言います。

$$x(t) = x_r(t) + ix_i(t) \iff x^*(t) = x_r(t) - ix_i(t)$$

$$x(t) = Ae^{-i\omega t} \iff x^*(t) = Ae^{i\omega t}$$

フーリエ変換の主な性質： 共役関数（つづき）



- 共役関数のフーリエ変換は次のようになります。

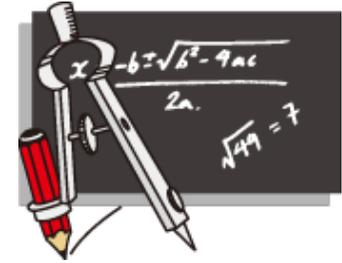
$$x^*(t) \leftrightarrow X^*(-\omega)$$

- ここで $X^*(\omega)$ は次のように定義されます。

$$X^*(\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} \{x_r(t) - ix_i(t)\} e^{i\omega t} dt$$

- 定義より成り立つことは明らかです。

二つの波形の積のフーリエ変換



- 二つの波形 $x_1(t)$ と $x_2(t)$ の積を $y(t)$ とします。
- $x_1(t)$ 、 $x_2(t)$ のスペクトルをそれぞれ $X_1(\omega)$ 、 $X_2(\omega)$ とすると、 $y(t)$ のスペクトル $Y(\omega)$ はどう表されるでしょう。

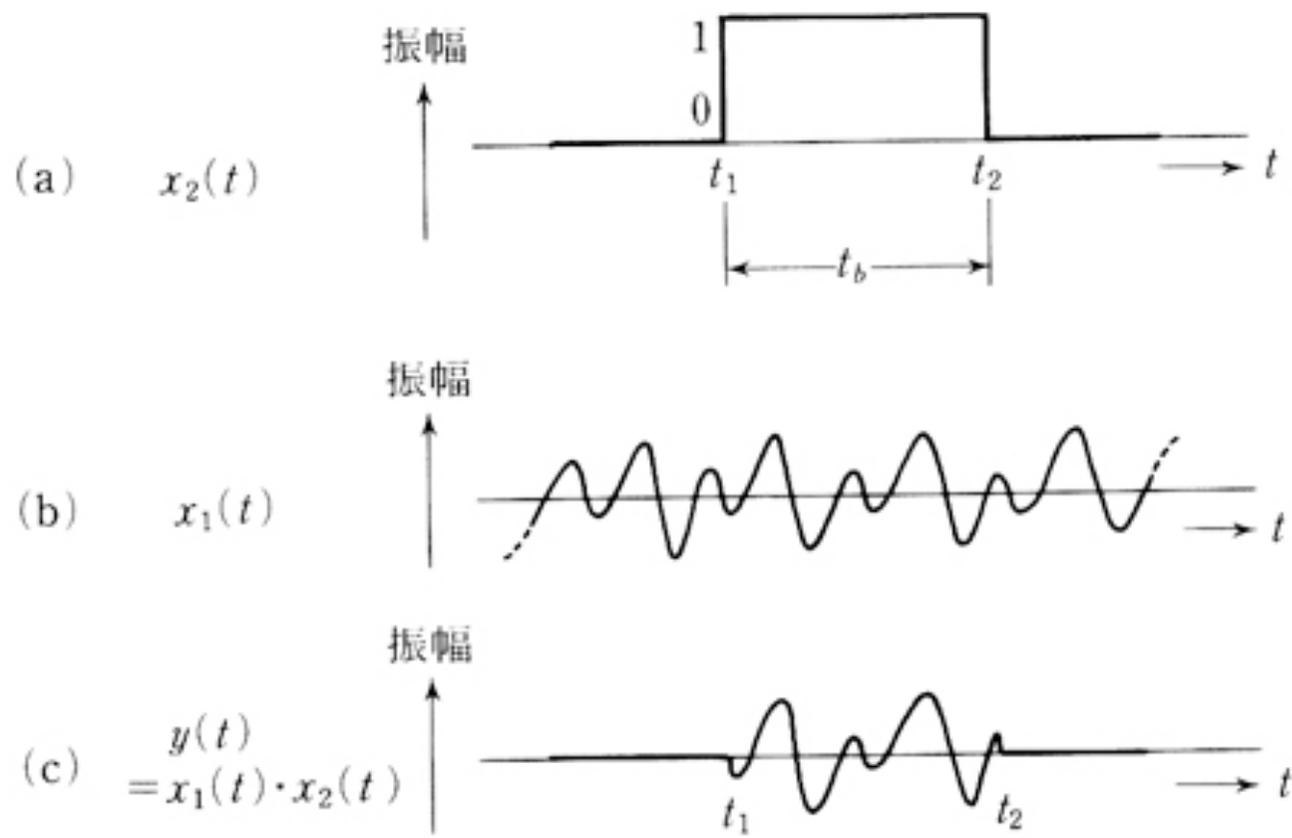
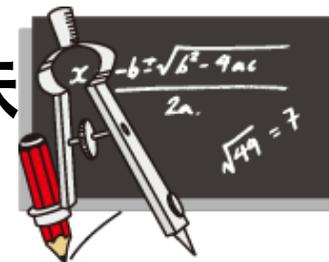
$$Y(\omega) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} X_1(u) X_2(\omega - u) du$$

- どこかで見た形ではありませんか？「たたみこみ」です。
- このことを、次のように記号で表します。

$$x_1(t) \cdot x_2(t) \leftrightarrow \frac{1}{2\pi} X_1(\omega) * X_2(\omega)$$

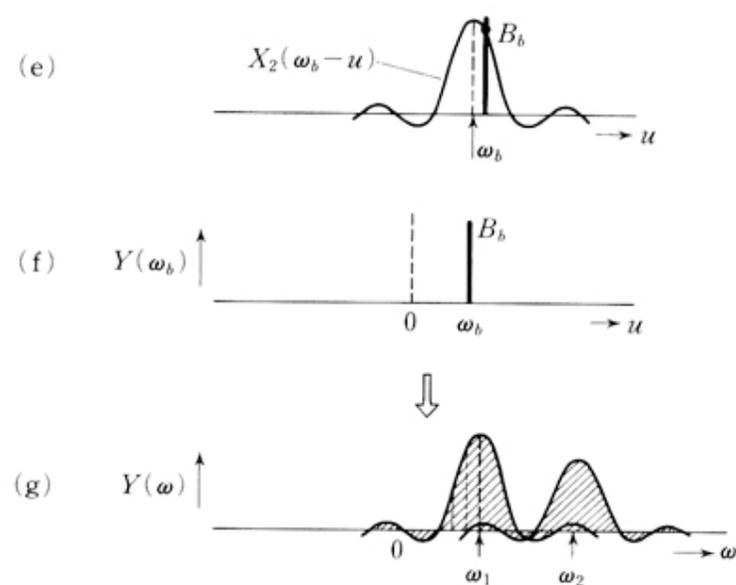
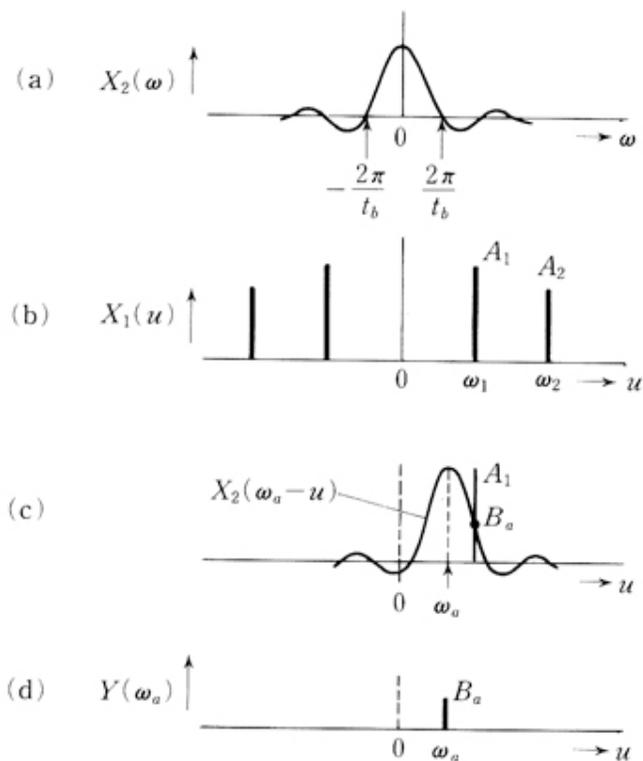
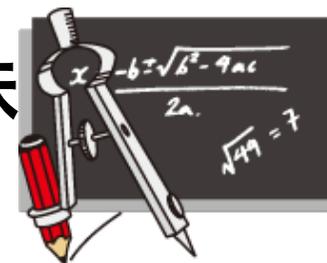
周波数スペクトル上でのたたみこみの意味

1

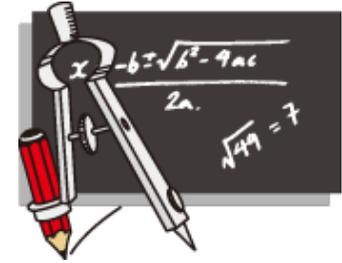


周波数スペクトル上でのたたみこみの意味

2



二つの周波数スペクトルの積の フーリエ逆変換



- 今度は逆に周波数スペクトル上でのかけ算が、波形においてどのように影響を与えるかについて考えます。
- $x_1(t)$ 、 $x_2(t)$ のスペクトルをそれぞれ $X_1(\omega)$ 、 $X_2(\omega)$ として、 $Y(\omega)$ は $X_1(\omega)$ 、 $X_2(\omega)$ の積だとします。

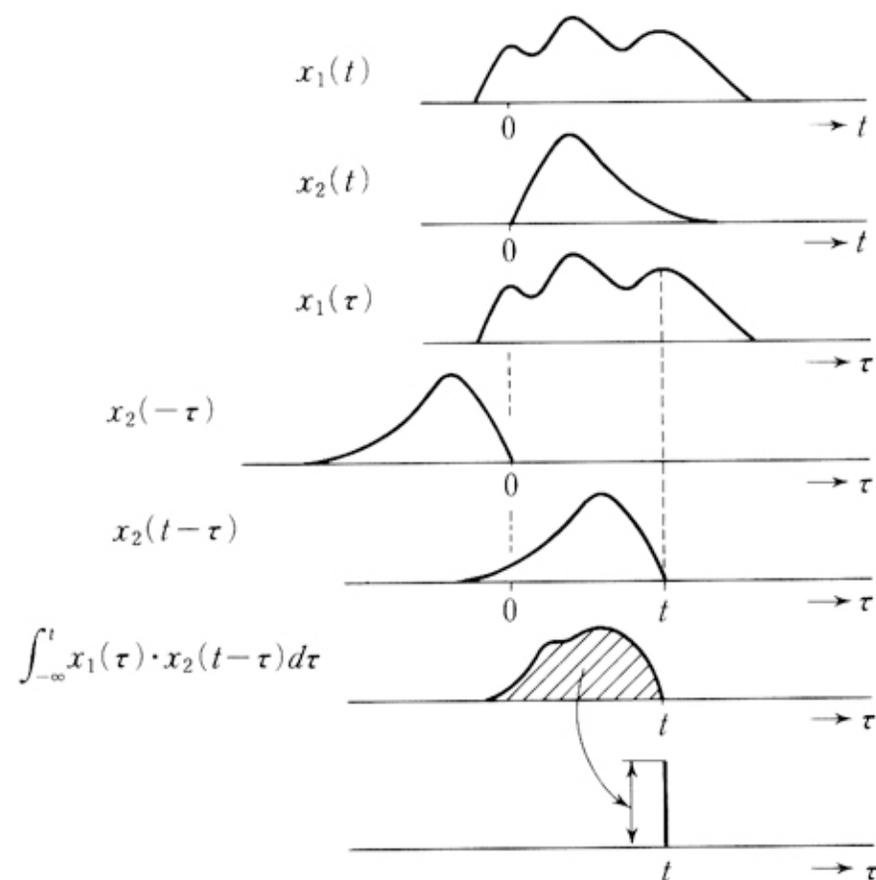
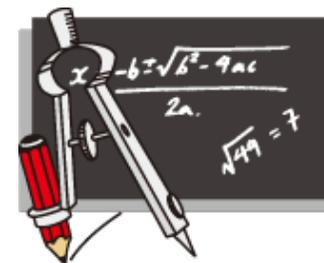
$$x(t) = \int_{-\infty}^{\infty} x_1(\tau)x_2(t - \tau)d\tau$$

- つまり波形のたたみこみになっています。

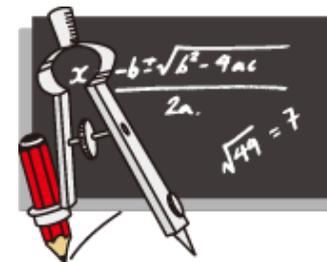
$$x_1(t) * x_2(t) \leftrightarrow X_1(\omega)X_2(\omega)$$

- さて、いよいよ相関関数が出てきました。

波形のたたみこみの意味

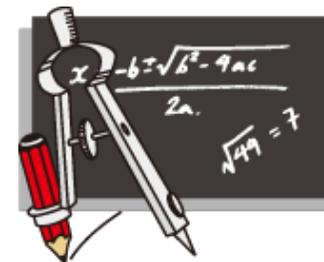


主要なフーリエ変換対のまとめ

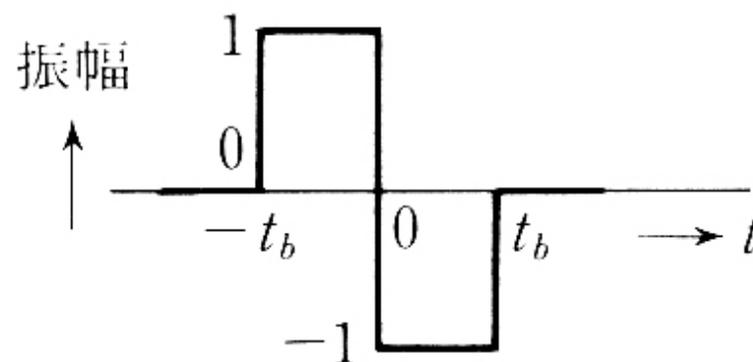


基本定理	波形 $x(t)$	\longleftrightarrow	周波数スペクトル $X(\omega)$
時間推移	$x(t-t_0)$	\longleftrightarrow	$X(\omega) \cdot e^{-j\omega t_0}$
周波数推移	$x(t) \cdot e^{j\omega_0 t}$	\longleftrightarrow	$X(\omega - \omega_0)$
時間軸の伸縮	$x(at)$	\longleftrightarrow	$\frac{1}{ a } \cdot X\left(\frac{\omega}{ a }\right)$
対称性	$X(t)$	\longleftrightarrow	$2\pi \cdot x(-\omega)$
時間微分	$\frac{d^n x(t)}{dt^n}$	\longleftrightarrow	$(j\omega)^n \cdot X(\omega)$
周波数微分	$(-jt)^n \cdot x(t)$	\longleftrightarrow	$\frac{d^n X(\omega)}{d\omega^n}$
時間積分	$\int_{-\infty}^t x(t') dt'$	\longleftrightarrow	$\frac{1}{j\omega} \cdot X(\omega)$
時間領域での たたみ込み	$x_1(t) * x_2(t)$	\longleftrightarrow	$X_1(\omega) \cdot X_2(\omega)$
周波数領域での たたみ込み	$x_1(t) \cdot x_2(t)$	\longleftrightarrow	$\frac{1}{2\pi} [X_1(\omega) * X_2(\omega)]$
共役	$x^*(t)$	\longleftrightarrow	$X^*(-\omega)$

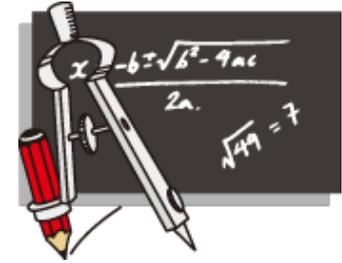
例題：単一方形パルスの組み合わせ



- 図のような波形の周波数スペクトルを求めてください。
- ヒント：この波形は先に求めた2つの単一方形パルスを、時間をずらして足し合わせたものです。



まとめ



- フーリエ変換の性質
 - 線形性
 - 対称性
 - 時間推移、周波数推移
 - 時間微分、時間積分、スペクトル微分
 - 共役
 - 波形の積、スペクトルの積