

インタラクティブシステム論 第3回

梶本裕之

Twitter ID kajimoto

ハッシュタグ #ninshiki

日程

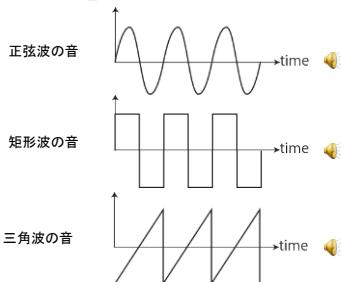
- 4/12 イントロダクション
- 4/19 Scilabの紹介(西6号館3階PCルーム)
- 4/26 フーリエ変換
- 5/03 休日**
- 5/10 フーリエ変換と線形システム
- 5/17 信号処理の基礎
- 5/24 信号処理応用1(相関)
- 5/31 信号処理応用2(画像処理)
- 6/07 ~中間チェック~
- 6/14 出張により休講**
- 6/21 ラプラス変換
- 6/28 古典制御の基礎
- 7/05 行列
- 7/12 行列と最小二乗法
- 7/19 ロボティクス
- 7/26 ~期末チェック~

教室変更

次回から: 東4-222

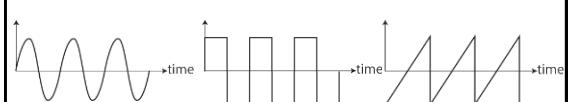
フーリエ変換

信号の「性質」を知りたい



(Q)この3つは、何が違うのだろうか？

答えは認識の数だけある



(Q)この3つは、何が違うのだろうか？

- (A1)形が違う
- (A2)上昇速度、下降速度が違う
- (A3)ある閾値以上となる時間幅が違う
- etc... すべて正しい

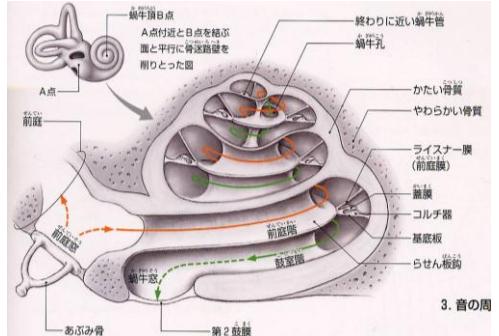
回答の正しさは、現象の本質にどれだけ迫っているかによる。
つまり、現象を認識するシステムによって正答は異なる。

音の「認識」とは？



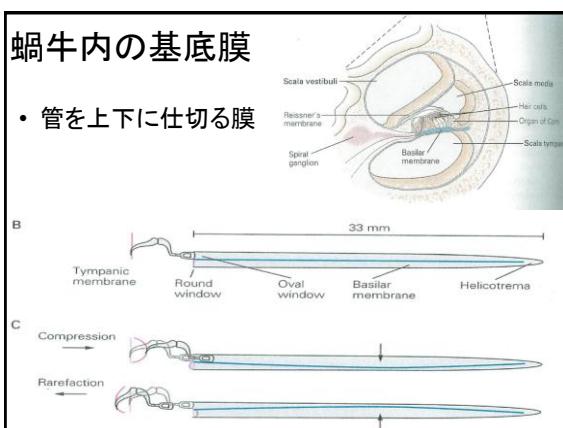
1. 気体の振動
2. 鼓膜の振動
3. つち骨・きぬた骨・あぶみ骨によるリレー
4. 前庭窓の振動
5. リンパ液(液体)の振動
6. 基底膜の振動

内耳の蝸牛管

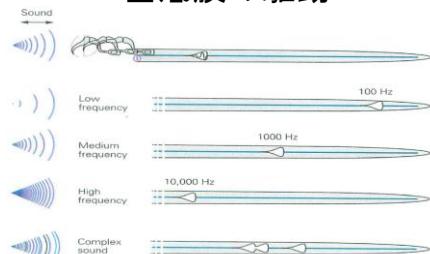


蝸牛内の基底膜

- 管を上下に仕切る膜

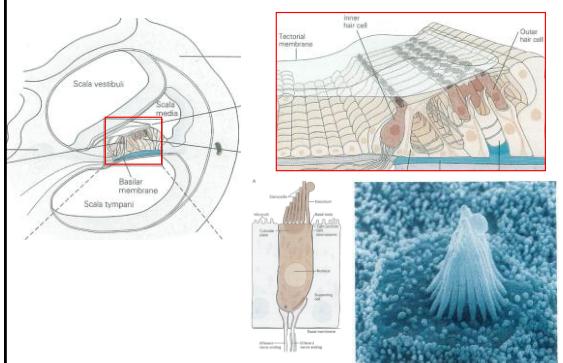


基底膜の駆動



- 基底膜上に進行波を形成
- 低周波ほど減衰せずに奥まで到達する(周波数分解)

基底膜上の有毛細胞



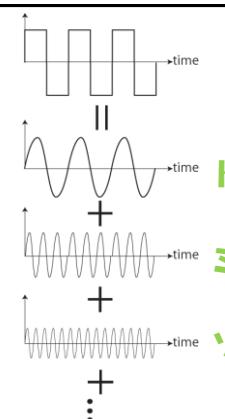
音の場合



耳は音を、周波数で分解して認識。

⇒周波数成分がアルファベット、その合成が単語に相当

⇒音の場合の答え：
「周波数成分が違う」



他の多くの場合でも周波数が重要

- 耳は音を、周波数分解して認識する装置
- 耳に限らず、多くの生体センサは周波数分解によって現象を把握
(例:皮膚)

(Q)なぜ周波数なのだろうか

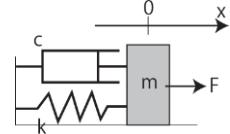
言い換えると、

正弦波はなぜ多くの場合、要素、成分、アルファベット
にふさわしいのだろうか？

正弦波は歪まない

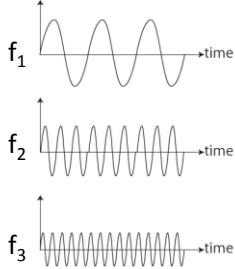
- 線形な微分方程式で記述されるシステムでは、正弦波の入力は「振幅」と「位相」を変えるものの、同じ周波数の正弦波のままになる。

(例) バネ・マス・ダンパ系
おもりに加わる力は、
 F :外力
 cx' :粘性による力
 Kx :バネによる力
ニュートンの法則 $ma = F$ より、

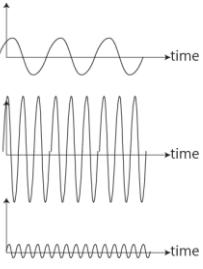


- 入力: $F(t) = \sin(ft)$ 力をヨーヨーのように加える
- 出力: $x(t)$ おもりはどのように動くか？

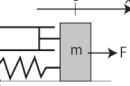
正弦波は歪まない



●入力: $F(t) = \sin(ft)$

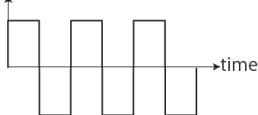


●出力: $x(t)$

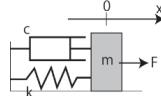
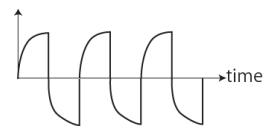


一般の波は歪む

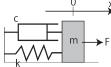
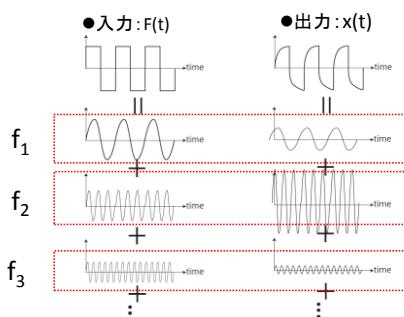
- 入力: $F(t)$ 矩形波状の力を加える



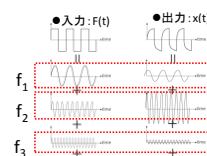
- 出力: $x(t)$



歪みを周波数で分解して説明

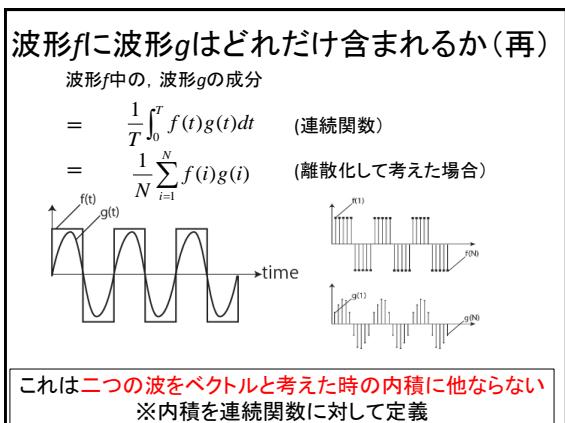
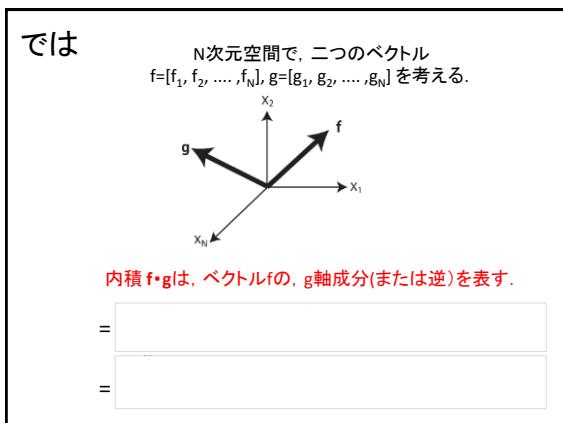
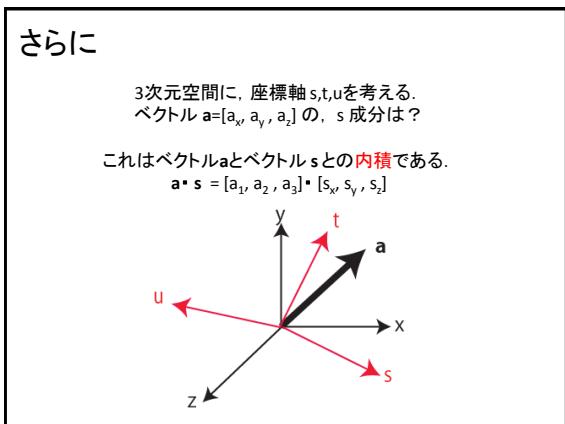
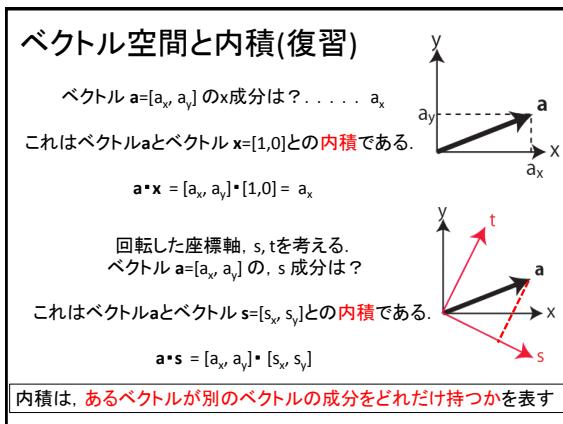
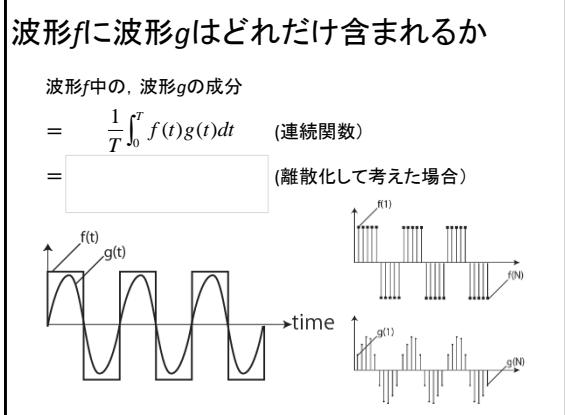
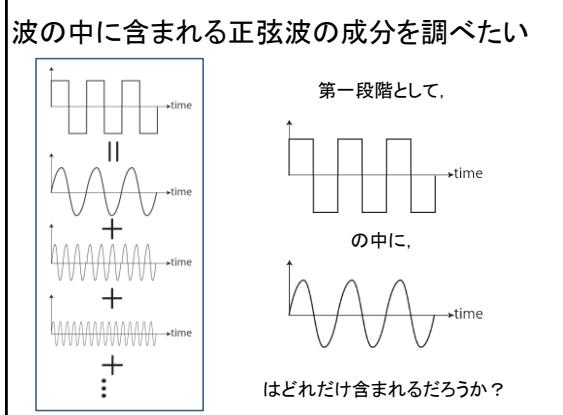


(Q)正弦波はなぜ多くの場合、要素としてふさわしいのだろうか？



(A1) 正弦波入力に対する出力も同じ周波数の正弦波となる（近似できることが多いから）

(A2) 周波数成分ごとの入出力関係から、一般的な入力に対する出力を合成できるから



元の波形に正弦波がどれだけ含まれるか

元の波形: 周期Tの波形 $f(t)$

周期Tのcosine波はどれだけ含まれるか
 $a_1 =$

周期Tのsine波はどれだけ含まれるか
 $b_1 =$

周期2Tのcosine波はどれだけ含まれるか
 $a_2 =$

周期2Tのsine波はどれだけ含まれるか
 $b_2 =$

以下 $a_3, b_3, a_4, b_4, \dots$

フーリエ級数展開: 定義

周期Tの波形 $f(t)$ は次のように分解できる

$$f(t) = a_0 + \sum_{m=1}^{\infty} a_m \cos(2\pi m t / T) + \sum_{m=1}^{\infty} b_m \sin(2\pi m t / T)$$

$a_0 = \frac{1}{T} \int_0^T f(t) dt$ 平均値(DC成分)

$a_m = \frac{2}{T} \int_0^T f(t) \cos(2\pi m t / T) dt$

$b_m = \frac{2}{T} \int_0^T f(t) \sin(2\pi m t / T) dt$

※この授業では係数は気にしない。

フーリエ級数展開の意味するところ

元の波形: 周期Tの波形 $f(t)$

周期Tのcosine波はどれだけ含まれるか
 $a_1 = \frac{2}{T} \int_0^T f(t) \cos(2\pi / T) dt$

周期Tのsine波はどれだけ含まれるか
 $b_1 = \frac{2}{T} \int_0^T f(t) \sin(2\pi / T) dt$

周期2Tのcosine波はどれだけ含まれるか
 $a_2 = \frac{2}{T} \int_0^T f(t) \cos(2\pi \times 2 / T) dt$

周期2Tのsine波はどれだけ含まれるか
 $b_2 = \frac{2}{T} \int_0^T f(t) \sin(2\pi \times 2 / T) dt$

以下 $a_3, b_3, a_4, b_4, \dots$

これは当たり前のことではない！！

② 分解した各成分を合成すると元に戻る

① 分解の仕方は一通り？

$f(t)$ を、 $g_1(t)$ 成分と、 $g_2(t)$ 成分と、 残りに分けたい。

$f(t)$ から、
 (1) まず $g_1(t)$ 成分を抽出し、 残りから $g_2(t)$ 成分を抽出する
 (2) まず $g_2(t)$ 成分を抽出し、 残りから $g_1(t)$ 成分を抽出する
 この二つは、 通常は異なる結果を生む。

(1)
 $g_1:$ 茶色
 $g_2:$ 紫の丸

(2)
 $g_2:$ 茶色の丸
 $g_1:$ 紫の丸

普通、 分解の仕方は抽出の順番に依存

② 分解した各成分を合成すると元に戻る？

$f(t)$ を、 $g_1(t)$ 成分と、 $g_2(t)$ 成分と、 残りに分けたい。

ある成分を抽出した「残り」から次の成分を抽出したことが問題？

では
 $f(t)$ から $g_1(t)$ 成分を抽出
 $f(t)$ から $g_2(t)$ 成分を抽出
 すれば抽出の順番は関係なくなる？？

この二成分を合成すると、 元の $f(t)$ より大きくなってしまう。

普通、 合成しても元に戻らない

つまり

ある関数 $f(t)$ を、
 関数群 $g_1(t), \dots, g_\infty(t)$ の成分に分解するとき、
 (たとえばフーリエ変換では \sin, \cos 。これを基底関数と呼ぶ)

分解方法が一通りで、
 分解結果を合成して元に戻るのは
稀で特殊

うまくいくのは

任意の基底関数同士が、
お互いの要素を持たないとき、
分解の仕方は一通りとなる。



f=[茶色の丸、
紫の丸、
紫の三角]

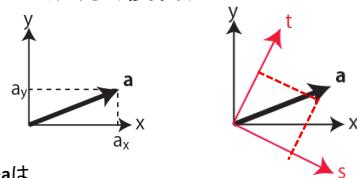
g1:丸
g2:三角

g1:

g2:

$g_1 + g_2 = f$

ベクトルの成分(復習)



ベクトルaは、
●ベクトルxとyの成分に一意に分けられる。各成分は $a \cdot x, a \cdot y$ 。
●ベクトルsとtの成分に一意に分けられる。各成分は $a \cdot s, a \cdot t$ 。

これは

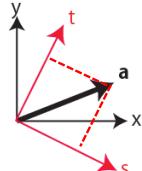
- ベクトルxとyが、お互いの成分を持たないから。
- ベクトルsとtが、お互いの成分を持たないから。

このとき、xとy(sとt)は直交しているという。

直交ベクトルと直交基底(復習)

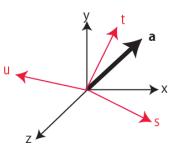
直交ベクトル同士は、内積が0である。

$$\begin{aligned} x \cdot y &= [1, 0] \cdot [0, 1] = 0 \\ s \cdot t &= [s_x, s_y] \cdot [t_x, t_y] = 0 \end{aligned}$$



逆に、内積が0であることが直交基底であることの条件！

N次元空間でN個のベクトルが、
どの二つをとっても直交しているとき、
これを直交基底と呼び、
その空間の任意の点は、
直交基底の成分で表せる。
(図ではx,y,zが直交基底。s,t,uも直交基底)



N次元空間の直交基底

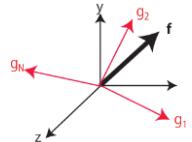
N次元空間で、N個のベクトル

$$g_1 = [g_{11}, g_{12}, \dots, g_{1N}],$$

$$g_2 = [g_{21}, g_{22}, \dots, g_{2N}],$$

...

$$g_N = [g_{N1}, g_{N2}, \dots, g_{NN}]$$
 を考える。



すべてのペアの内積 $g_i \cdot g_j$ が0なら、

$$g_1 \cdot g_j =$$

$$=$$

$$=$$

$g_1 \sim g_N$ は直交基底であり、

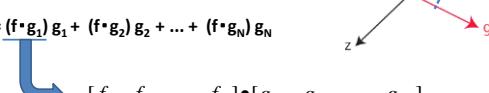
任意のN次元ベクトルfは、 $g_1 \sim g_N$ の各成分の和で一意に表せる。

N次元空間の直交基底の成分

N次元ベクトルfの g_i 成分は、 f と g_i の内積。

結局、ベクトルfは、次のように分解される。

$$f = (f \cdot g_1) g_1 + (f \cdot g_2) g_2 + \dots + (f \cdot g_N) g_N$$



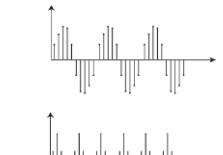
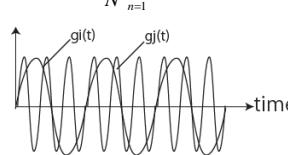
$$\begin{aligned} f &= [f_1 \ f_2 \ \dots \ f_N] \cdot [g_{11} \ g_{12} \ \dots \ g_{1N}] \\ &= \sum_{n=1}^N f_n g_{1n} \end{aligned}$$

関数でも「直交」を内積から定義できる

波形 g_1 と g_2 の内積を取る。

$$= \frac{1}{T} \int_0^T g_1(t) g_2(t) dt \quad (\text{連続関数})$$

$$= \frac{1}{N} \sum_{n=1}^N g_1(n) g_2(n) \quad (\text{離散化して考えた場合})$$



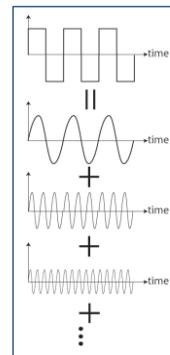
これで準備は整った

フーリエ〇〇

- フーリエ級数展開
- ⇒離散フーリエ級数展開(済)
- ⇒複素フーリエ級数展開

- ⇒フーリエ変換
- ⇒離散フーリエ変換

複素フーリエ級数展開: 定義



周期Tの波形 $f(t)$ は次のように分解できる

$$f(t) = \sum_{m=-\infty}^{\infty} c_m \exp(j2\pi mt/T)$$

$$c_m = \frac{1}{T} \int_0^T f(t) \exp(-j2\pi mt/T) dt$$

$\sin(2\pi mt/T), \cos(2\pi mt/T)$ の代わりに、
 $\exp(j2\pi mt/T)$ を用いて整理したもの。
 係数 c_m はもはや複素数である。

$\exp(j2\pi mt/T)$ は直交関数系である。すなわち

が、 $m=n$ 以外で成り立つ。

フーリエ変換: 定義

“周期T”ではない波形 $f(t)$ に対する変換。Tを無限大とする。

フーリエ変換

$$F(\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} f(t) \exp(-j\omega t) dt$$



$$c_m = \frac{1}{T} \int_0^T f(t) \exp(-j2\pi mt/T) dt$$

逆フーリエ変換

$$f(t) = \int_{-\infty}^{\infty} F(\omega) \exp(j\omega t) d\omega$$



$$f(t) = \sum_{m=-\infty}^{\infty} c_m \exp(j2\pi mt/T)$$

離散フーリエ変換(DFT): 定義

$f(t), F(\omega)$ を離散化したもの。Discrete Fourier Transform
時間を有限とすると離散複素フーリエ級数展開と同じ。

離散フーリエ変換

$$F(k) = \sum_{t=0}^{N-1} f(t) \exp(-j2\pi \frac{k}{N} t)$$



$$F(\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} f(t) \exp(-j\omega t) dt$$

離散逆フーリエ変換

$$f(t) = \sum_{k=0}^{N-1} C(k) \exp(j2\pi \frac{k}{N} t)$$

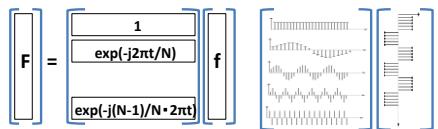


$$f(t) = \int_{-\infty}^{\infty} F(\omega) \exp(j\omega t) d\omega$$

高速フーリエ変換(FFT): 紹介のみ

$$\text{離散フーリエ変換} \quad F(k) = \sum_{t=0}^{N-1} f(t) \exp(-j2\pi \frac{k}{N} t)$$

⇒結局行列の計算になる



一般に行列 × ベクトルは行列サイズの数だけ乗算が必要 ($N \times N$ のオーダー)
 しかし、

$\exp(-j2\pi nk/N \cdot t)$ は繰り返し構造をとる

・特に N が 2^n の階乗の時、行列全体にフランクタル的な繰り返し構造が生じる
 という特徴を使うと、乗算回数を抑えられる ($N \times \log N$ のオーダー)
 リアルタイムにフーリエ変換を行う必要がある応用に必須。

振幅, パワースペクトラム, 位相

$$F(\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} f(t) \exp(-j\omega t) dt \quad \text{一般的に複素数の関数}$$

$$\omega = 2\pi f \quad \text{角周波数}$$



角周波数 ω での振幅

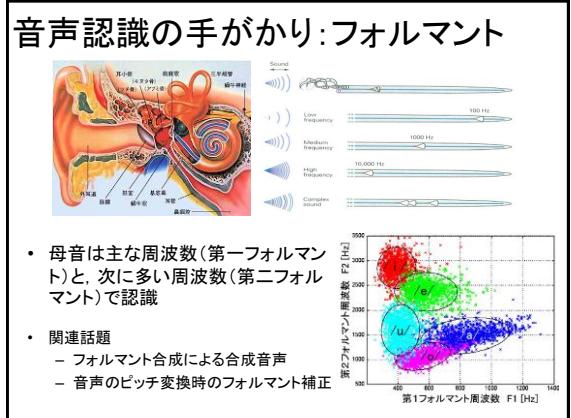


角周波数 ω でのパワースペクトラム



角周波数 ω での位相

パワースペクトラムで、元の信号がもつ周波数成分を観察できる



(参考)しゃべるピアノ

Youtube: Speaking Piano
http://www.youtube.com/watch?v=muCPjK4nGY4&feature=player_embedded

レポート

次のサンプルを参考に、同じ周期の正弦波、矩形波、三角波をフーリエ変換し、パワースペクトルを観察、比較せよ。

レポートでは

- 3つのパワースペクトルを一つのグラフに表示する一つのソースコード
- そこからわかったこと、すなわち音色の違いの原因の考察をメール本文に

```
//一周期100の矩形波(ただし直流成分を無くすため平均値0としている)
wave=[ones(1,50), zeros(1,50)] - 0.5;

//5回繰り返す(回数は適当)
wave = [wave, wave, wave, wave, wave];

//フーリエ変換
fourier = fft(wave);

//パワースペクトルを計算
power_spec = fourier .* conj(fourier);

//計算結果を表示
plot(power_spec);
```

教室変更

次回から: 東4-222