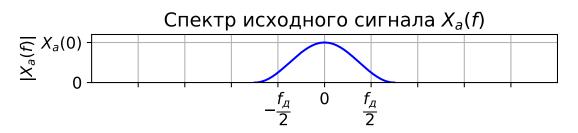
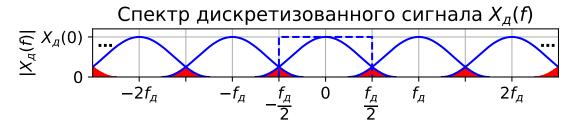
# Лабораторная работа №1 «Дискретизация аналоговых сигналов» Занятие 3. Эффект наложения спектров при дискретизации сигналов.

- Спектр дискретизованного сигнала
- Эффект наложения
- Теорема Котельникова во временной области
- Эффект наложения спектров при дискретизации синусоидальных сигналов
- Оценка спектра сигнала по последовательности его отсчетов
- Теорема отсчетов в частотной области





## Спектр дискретизованного сигнала.

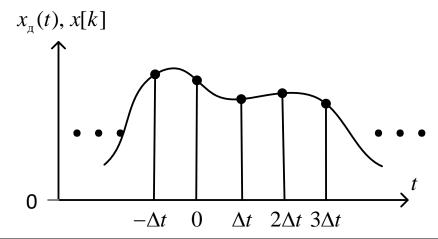
#### Способы описания дискретных сигналов

#### 1) Функция дискретного времени k .

Это описание в виде последовательности отсчетов x[k] в заданные моменты времени  $k\Delta t$  ,  $k\in Z$  , где  $\Delta t$  — шаг дискретизации:

$$x[k] = Tx(k\Delta t), T \in \{1; \Delta t\}$$

где T — константа с размерностью времени, равная единице или  $\Delta t$  .

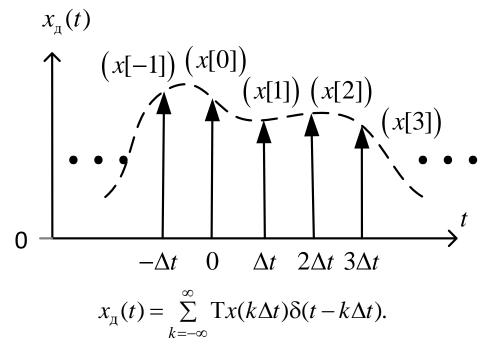


k	-1	0	1	2	3
x[k]	x[-1]	x[0]	x[1]	x[2]	x[3]

## 2) Функция непрерывного времени t (континуальная запись).

$$x_{\mathrm{I}}(t) = \sum_{k=-\infty}^{\infty} x[k] \delta(t - k\Delta t).$$

В этой записи дискретный сигнал представляет собой последовательность дельта-функций с площадями x[k].



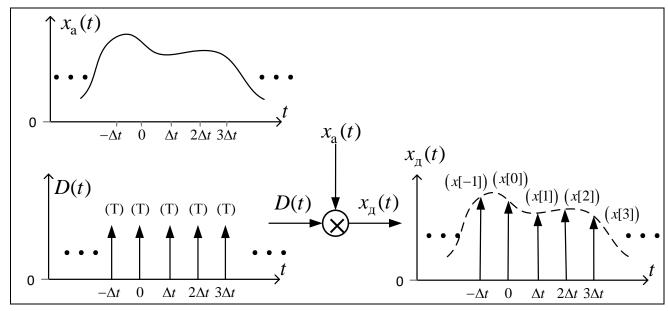
В такой форме сигнал можно подставить в преобразование Фурье.

## Спектр дискретизованного сигнала.

#### Спектр дискретизованного сигнала $X_{\pi}(f)$

Континуальная форма записи дискретизованного сигнала

$$x_{\mathrm{J}}(t) = \mathrm{T} \sum_{k=-\infty}^{\infty} x_{\mathrm{a}}(k\Delta t) \delta(t - k\Delta t) = D(t) x_{\mathrm{a}}(t)$$



Идеальная функция дискретизации

$$D(t) = T \sum_{n=-\infty}^{\infty} \delta(t - n\Delta t).$$

D(t) — периодическая последовательность дельта-функций с периодом  $\Delta t$  и весами T.

Ряд Фурье для D(t)

$$D(t) = C_m \sum_{m=-\infty}^{\infty} \exp(jm \frac{2\pi}{\Delta t} t),$$

коэффициенты Фурье

$$C_m = \frac{\mathrm{T}}{\Delta t} \int_{-\Delta t/2}^{\Delta t/2} \delta(t) dt = \frac{\mathrm{T}}{\Delta t} .$$

В итоге

$$x_{_{\mathrm{II}}}(t) = \frac{\mathrm{T}}{\Delta t} \sum_{m=-\infty}^{\infty} x_{\mathrm{a}}(t) \exp(jm \frac{2\pi}{\Delta t} t).$$

По теореме смещения для преобразования Фурье если

$$x_{\mathrm{a}}(t) \overset{FT}{\longleftrightarrow} X_{\mathrm{a}}(f)$$
, to  $x_{\mathrm{a}}(t) \exp(jm\frac{2\pi}{\Delta t}t) \overset{FT}{\longleftrightarrow} X_{\mathrm{a}}(f-mf_{\mathrm{I}})$ .

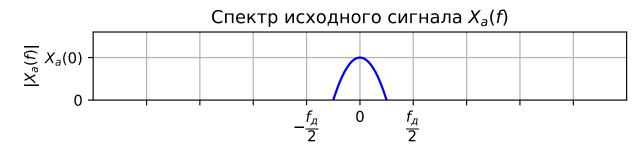
Тогда

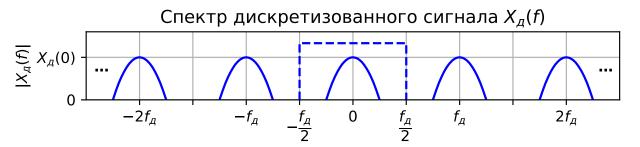
$$X_{\mathrm{I}}(f) = \frac{\mathrm{T}}{\Delta t} \sum_{m=-\infty}^{\infty} X_{\mathrm{a}}(f - mf_{\mathrm{I}}).$$

## Эффект наложения.

$$X_{_{\mathrm{I}}}(f) = \frac{\mathrm{T}}{\Delta t} \sum_{m=-\infty}^{\infty} X_{\mathrm{a}}(f - mf_{_{\mathrm{I}}}).$$

T=1	спектр перед периодическим повторением		
$x[k] = x(k\Delta t)$	масштабируется		
$T = \Delta t$	$X_{\Pi}(f) = \sum_{n=1}^{\infty} X_{\mathbf{a}}(f - mf_{\Pi})$		
$x[k] = \Delta t \ x(k\Delta t)$	$m=-\infty$ спектр периодически повторяется		

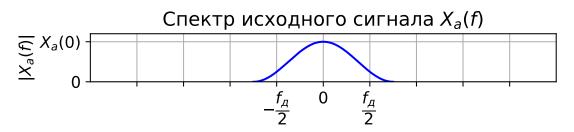


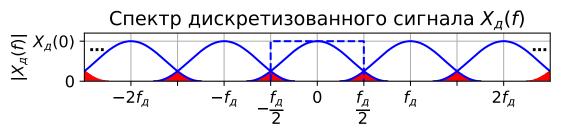


#### Эффект наложения

Если спектр аналогового сигнала до дискретизации не был ограничен интервалом  $\left[-f_{_{\rm I\! I}}/2,f_{_{\rm I\! I\! I}}/2\right]$ , то возникает эффект наложения (англ. aliasing): спектр аналогового и дискретизованного на этом интервале не совпадают.

Частично устранить этот эффект можно применением фильтра нижних частот с частотой среза  $f_c = f_{\rm д} / 2$ , при этом информация о высокочастотных спектральных компонентах  $|f| > f_c$  не сохраняется.





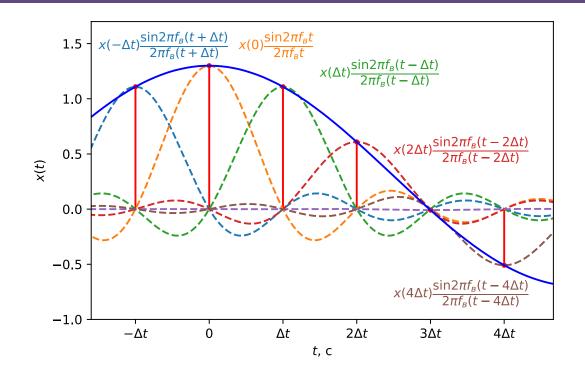
## Теорема Котельникова во временной области.

#### Теорема Котельникова во временной области.

Теорема отсчетов для сигнала с финитным спектром (Котельников 1933 г., Шеннон 1949 г.). Если сигнал x(t) имеет спектр, ограниченный интервалом  $[-f_{\rm B},f_{\rm B}]$ , и не содержит гармонических компонент на частотах  $\pm f_{\rm B}^{-1}$ , то он представим с помощью своих дискретных отсчетов  $x(k\Delta t)$ , взятых с шагом  $\Delta t = \frac{1}{2 \cdot f}$ :

взятых с шагом 
$$\Delta t=\frac{1}{2f_{_{
m B}}}$$
: 
$$x(t)=\sum_{k=-\infty}^{\infty}x(k\Delta t)\frac{\sin(2\pi f_{_{
m B}}(t-k\Delta t))}{2\pi f_{_{
m B}}(t-k\Delta t)}.$$

Интерпретация. Если сигнал x(t) дискретизован с частотой  $f_{_{\rm I\! I}}$ , а его спектр ограничен интервалом  $\left[-f_{_{\rm I\! I}}/2,\,f_{_{\rm I\! I}}/2\right]$ , его можно представить с помощью дискретных отсчетов  $x(k\Delta t)$ . Частота  $f_{_{\rm I\! I\! I}}/2$ , равная половине частоты дискретизации, называется частотой Найквиста.



В пространстве сигналов из  $L_2(-\infty,\infty)$  с спектром, ограниченным интервалом  $\left[-f_{_{\rm I\! I}}/2,\,f_{_{\rm I\! I\! I}}/2\right]$ , система функций отсчетов  $\{\phi_k(t)\}_{k\in Z}$  , таких, что

$$\varphi_k(t) = \frac{\sin(2\pi f_{\rm B}(t - k\Delta t))}{2\pi f_{\rm B}(t - k\Delta t)}, \Delta t = \frac{1}{2f_{\rm B}},$$

полна и ортогональна.

<sup>&</sup>lt;sup>1</sup> Без этой оговорки теорема Котельникова не выполняется, например, для случая дискретизации сигнала  $x(t)=\sin(2\pi f_{_{
m B}}t)$  с шагом  $\Delta t=\frac{1}{2f_{_{
m B}}}$ .

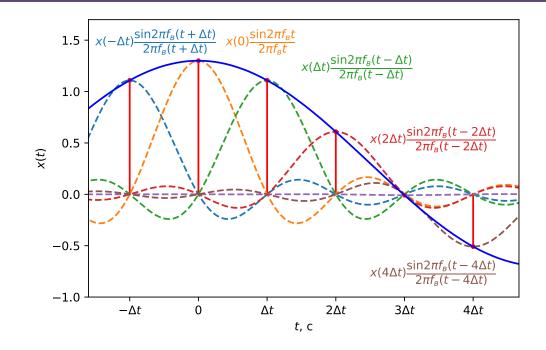
## Теорема Котельникова во временной области.

## Алгоритм передачи непрерывного сигнала с помощью его отсчетов.

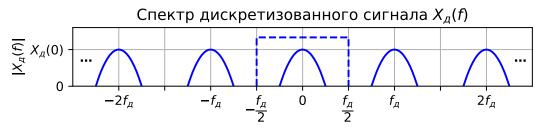
- Взять отсчеты  $x(k\Delta t)$ ,  $k = 0, \pm 1, \pm 2,...$
- Передать величины этих отсчетов.
- На приемном конце сформировать короткие импульсы с площадями  $\Delta t x(k \Delta t)$ .
- Восстановить сообщение с помощью фильтра нижних частот с полосой пропускания  $[-f_e,f_e]$ , подавая на вход сформированные короткие импульсы

#### Недостатки подхода.

- Спектры реальных сигналов ограничены по частоте приближено.
- Невозможно измерить отсчеты сигнала за бесконечно малый промежуток времени.
- Реальные фильтры восстановления отличаются от идеального фильтра нижних частот.
- Короткие импульсы отличны от дельта-функций.







## Особенности дискретизации синусоидальных сигналов.

#### Особенности дискретизации синусоидальных сигналов.

Пусть сигнал  $x(t)=\sin\left(2\pi f_0 t\right)$  дискретизуется с частотой дискретизации  $f_\pi=1/\Delta t$  .

Тогда

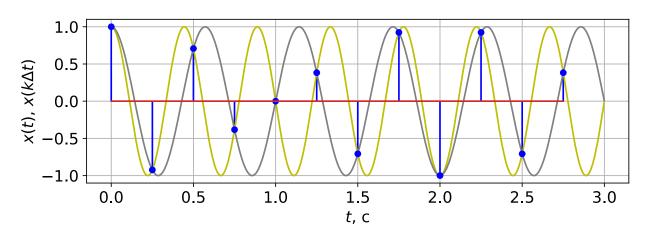
$$x[k] = \sin\left(2\pi f_0 k \Delta t\right) = \sin\left(2\pi \left(f_0 + \frac{n}{\Delta t}\right) k \Delta t\right) =$$
$$= \sin\left(2\pi \left(f_0 + n f_{\pi}\right) k \Delta t\right).$$

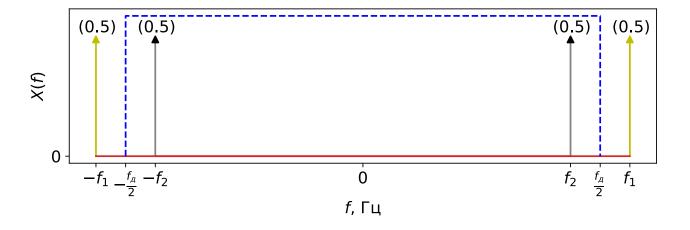
Следовательно, гармонические сигналы с частотами  $f_0$   $f_0 + n f_{\scriptscriptstyle 
m II}$  дают одинаковый результат.

Последовательность цифровых отсчетов x[k], представляющая синусоиду с частотой  $f_0$ , точно так же представляет синусоиды с другими частотами  $f_0 + nf_{\underline{\mu}}$ .

Причина заключается в эффекте наложения спектров.

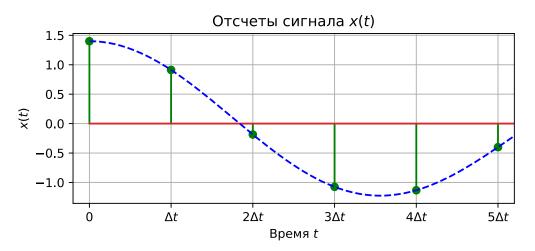
**Пример.** Дискретизованные косинусоиды с частотами  $f_1=2,25\,$  Гц и  $f_2=1,75\,$  Гц не различимы при частоте дискретизации  $f_{\pi}=4\,$  Гц.





### Оценка спектра сигнала по последовательности его отсчетов

## Оценка спектра сигнала по последовательности его отсчетов



Пусть есть последовательность выборок  $x(k\Delta t)$ , некоторого аналогового сигнала x(t), где $\Delta t$  — шаг дискретизации — интервал времени между каждой парой соседних эквидистантных отсчетов,  $k \in \mathbb{Z}$  — номер отсчета.

 $f_{_{
m I}}=1/\Delta t$  — частота дискретизации — величина, обратная шагу дискретизации (размерность [Гц]=[c^{-1}]). Будем считать, что спектр исходного аналогового сигнала ограничен интервалом  $\left\lceil -f_{_{
m I}}/2;\,f_{_{
m I}}/2
ight
ceil$ , а соответственно при

дискретизации не наблюдается эффект наложения спектров ( $f_{\pi} > 2f_{\rm B}$ ).

Рассмотрим последовательность отсчетов (дискретный сигнал) x[k], которую будем определять через выборки следующим образом

$$x[k] = Tx(k\Delta t),$$

где  $T=\Delta t$  . Как ранее было установлено, при  $T=\Delta t$  спектр дискретизованного сигнала x[k] представляет собой периодическое повторение исходного спектра  $X_{\rm a}(f)$  аналогового сигнала x(t) с периодом, равным частоте дискретизации  $f_{\pi}$ :

$$X_{\mathrm{I}}(f) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} X_{\mathrm{a}}(f - nf_{\mathrm{I}}).$$

Необходимая спектральная информация будет содержаться в полосе  $\left[-f_{_{\rm I\! I}}/2; f_{_{\rm I\! I}}/2\right]$ . Теперь оценим спектр исходного сигнала по его выборкам в этой полосе.

### Оценка спектра сигнала по последовательности его отсчетов

Континуальная запись дискретного сигнала x[k] в данном случае

$$x_{_{\mathrm{I}}}(t) = \sum_{k=-\infty}^{\infty} x[k]\delta(t - k\Delta t).$$

Вычислим его спектр (преобразование Фурье)

$$X_{\mathrm{I}}(f) = \int_{-\infty}^{\infty} x_{\mathrm{I}}(t) \exp(-j2\pi f t) dt =$$

$$= \int_{-\infty}^{\infty} \sum_{k=-\infty}^{\infty} x[k] \delta(t - k\Delta t) \exp(-j2\pi f t) dt =$$

$$= \sum_{k=-\infty}^{\infty} x[k] \int_{-\infty}^{\infty} \delta(t - k\Delta t) \exp(-j2\pi f t) dt = \sum_{k=-\infty}^{\infty} x[k] \exp(-j2\pi f k\Delta t),$$

Таким образом, спектр дискретного сигнала определяется через его отсчёты по формуле

$$X_{\pi}(f) = \sum_{k=-\infty}^{\infty} x[k] \exp(-j2\pi f k \Delta t).$$
 (1)

Эта формула определяет прямое дискретное во времени преобразование Фурье (ДВПФ). Учитывая, что (1) представляет собой ряд Фурье для периодической функции

 $X_{\rm I}(f)^2$ , получаем, что отсчётные значения дискретного сигнала соответствуют коэффициентам Фурье в этом ряде:

$$x[k] = c_{-k} = \frac{1}{f_{\pi}} \int_{-f_{\pi}/2}^{f_{\pi}/2} X(f) \exp(j2\pi f k \Delta t) df.$$
 (2)

В итоге получаем пару формул (1) и (2), определяющих прямое и обратное дискретное во времени преобразование Фурье (ДВПФ). ДВПФ в свою очередь показывает, каким является спектр дискретного сигнала x[k], который на отрезке оси частот  $\left[-f_{_{\rm I\! I}}/2;f_{_{\rm I\! I}}/2\right]$  в отсутствии наложения совпадает со спектром исходного аналогового сигнала. При этом важно помнить, что в данном случае выборки аналогового сигнала связаны с дискретной последовательностью как  $x[k] = \Delta t x (k \Delta t)$ .

 $<sup>^2</sup>$  Напоминание. Для 2l - периодической функции f(x), абсолютно интегрируемой на интервале (-l;l) ряд Фурье по системе функций  $\phi_m(x) = \exp(jm\frac{\pi}{l}x)$ ,  $m \in Z$ :  $f(x) = \sum_{m=0}^{+\infty} c_m \exp(jm\frac{\pi}{l}x)$ , где коэффициенты Фурье  $c_m = \frac{1}{2l} \int_{-l}^{l} f(x) \exp(-jm\frac{\pi}{l}x) dx$ .

## Теорема отсчетов в частотной области

#### Теорема отсчетов в частотной области

Реально все сигналы наблюдаются в течение конечного интервала времени, например,  $[-T,\,T]$ . Поэтому можно считать, что x(t) является финитной функцией. Спектр такого сигнала имеет бесконечную протяжённость и записывается в виде

$$X(f) = \int_{-T}^{T} x(t)e^{-j2\pi f t} dt.$$

Для периодического продолжения x(t) с периодом 2T (без наложения) справедливо представление рядом Фурье:

$$x_{\Pi}(t) = \sum_{n} c_{n} \exp(j2\pi n\Delta f t),$$

где  $\Delta f = 1/2T$  и коэффициенты Фурье

$$c_n = (1/2T) \int_{-T}^{T} x(t) \exp(-j2\pi n\Delta f t) dt = \Delta f X(n\Delta f).$$

Для спектральной функции можем записать

$$X(f) = \int_{-T}^{T} \left[ \sum_{n} \Delta f X(n\Delta f) \exp(j2\pi n\Delta f t) \right] \exp(-j2\pi f t) dt =$$

$$= \Delta f \sum_{n} X(n\Delta f) \int_{-T}^{T} \exp(j2\pi (n\Delta f - f)t) dt.$$

$$\int_{-T}^{T} \exp(j2\pi(n\Delta f - f)t)dt = \frac{1}{j2\pi(n\Delta f - f)} \exp(j2\pi(n\Delta f - f)t)\Big|_{-T}^{T} = \frac{2\sin 2\pi T(n\Delta f - f)}{2\pi(n\Delta f - f)}.$$

Для X(f)окончательно получаем

$$X(f) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} X(n\Delta f) \frac{\sin 2\pi T (f - n\Delta f)}{2\pi T (f - n\Delta f)}; \ \Delta f = 1/2T.$$

Это интерполяционная формула Котельникова (теорема отсчётов) в частотной области. Функция X(f) на любой частоте f однозначно представляется последовательностью своих отсчётов, взятых через равные интервалы  $\Delta f = 1/2T$ .

Дискретизация спектральной функции с шагом  $\Delta f = 1/2T$  приводит к периодическому повторению сигнала по оси времени с периодом 2T. При этом эффекта наложения отдельных периодов друг на друга не будет, поскольку шаг дискретизации по частоте выбран в соответствии с теоремой отсчётов в спектральной области.