



Кафедра «КРЭМС»

# Дискретизация сигналов. Теорема отсчётов

**Зырянов**

**Юрий Трифонович**

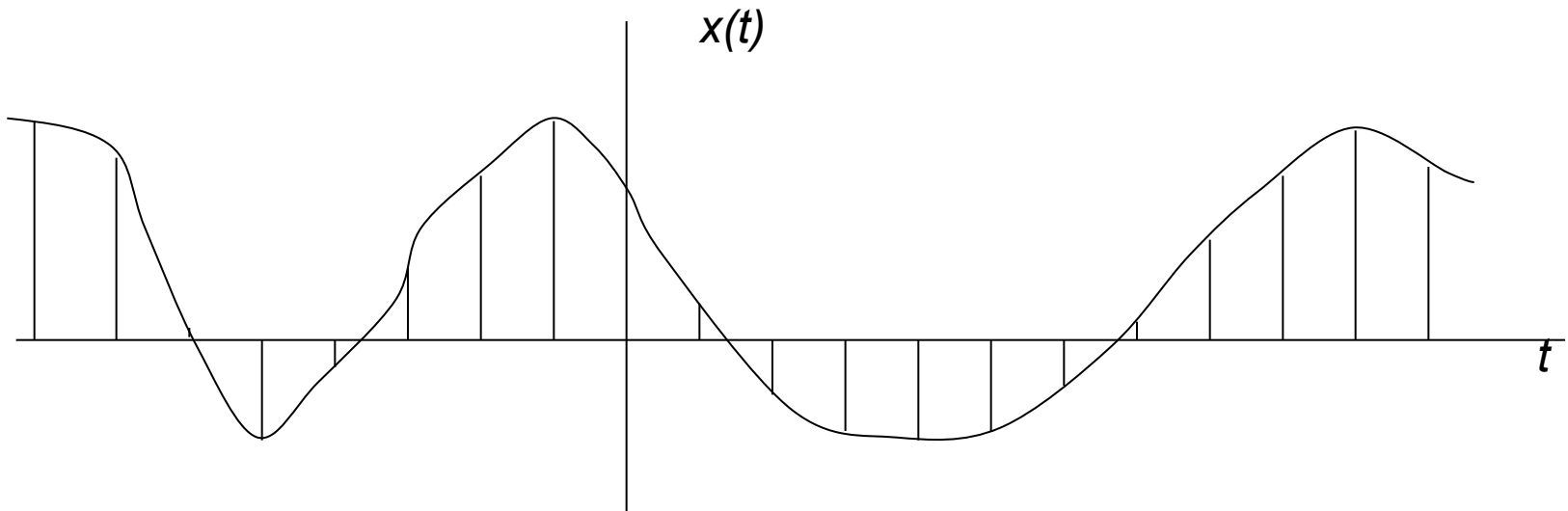
**доктор технических наук**

**профессор**

# Сигналы с ограниченной полосой

$$x \in L_2(-\infty, +\infty) \longrightarrow \begin{cases} X(f) \rightarrow 0 \text{ при } f \rightarrow \pm\infty \\ x(t) \rightarrow 0 \text{ при } t \rightarrow \pm\infty \end{cases}$$

Если спектральная плотность финитна  $(-F_B, F_B)$



# Теорема отсчётов

Э. Уиттекер - 1915



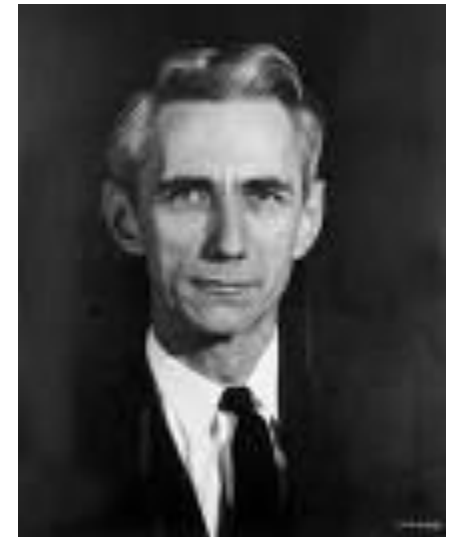
В.А. Котельников - 1933



Х. Найквист - 1928



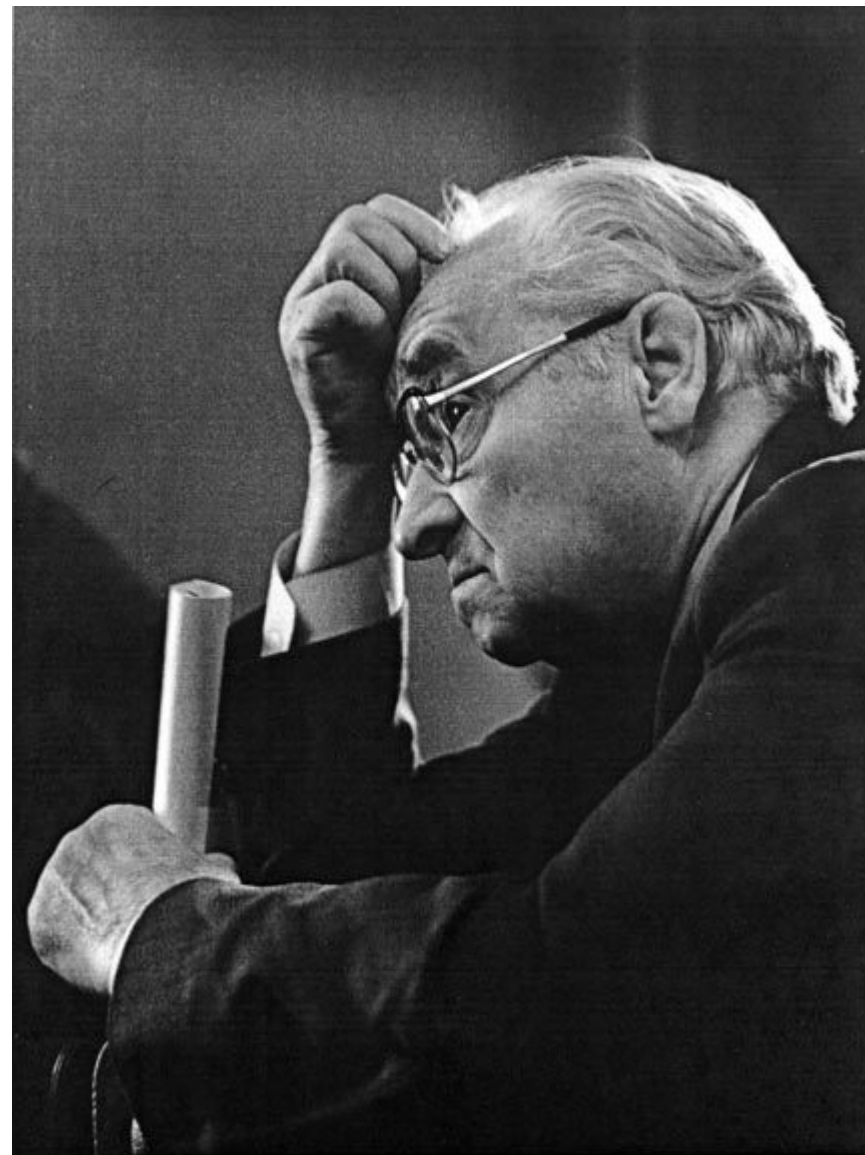
К. Шеннон - 1948



**Котельников В.А.**

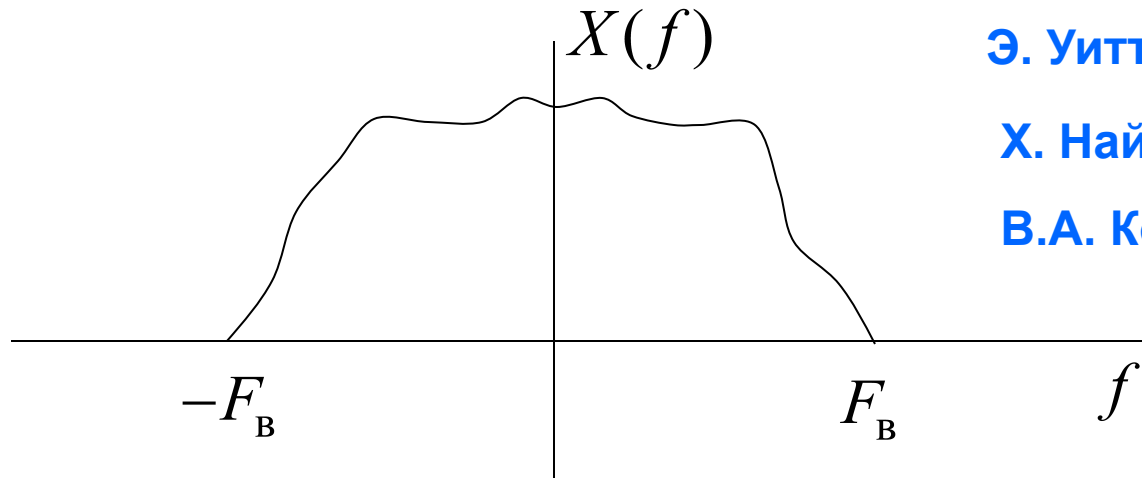
**”О пропускной способности  
«эфира» и проволоки в  
электросвязи”.**

*В сб. Всесоюзный  
энергетический комитет.  
Материалы к I Всесоюзному  
съезду по вопросам  
технической реконструкции  
дела связи и развития  
слаботочной  
промышленности. По  
радиосекции. – М.:  
Управление связи РККА, 1933.  
- С. 1-19.*



1908 — 2005

# Теорема отсчётов



Э. Уиттекер - 1915

Х. Найквист - 1928

В.А. Котельников - 1933

К. Шеннон - 1948

Представим комплексным рядом Фурье

$$X(f) = \sum_{k=-\infty}^{\infty} C_k e^{j \frac{2\pi}{2F_B} kf},$$

$$C_k = \frac{1}{2F_B} \int_{-F_B}^{F_B} X(f) e^{-j \frac{2\pi}{2F_B} kf} df, \quad k = \overline{-\infty, \infty}$$

# Теорема отсчетов Котельникова

Выразим сигнал

$$x(t) = \int_{-F_{\epsilon}}^{F_{\epsilon}} X(f) e^{j2\pi ft} df$$

$$= \sum_{k=-\infty}^{\infty} C_k \cdot 2F \frac{\sin \left[ 2\pi F_{\epsilon} \left( t + k \frac{1}{2F_{\epsilon}} \right) \right]}{2\pi F_{\epsilon} \left( t + k \frac{1}{2F_{\epsilon}} \right)}$$

## Коэффициенты ряда Фурье

$$C_k = \frac{1}{2F_\theta} \int_{-F_\theta}^{F_\theta} X(f) e^{-j \frac{2\pi}{2F_\theta} kf} df =$$
$$= \frac{x\left(-k \frac{1}{2F_\theta}\right)}{2F_\theta}$$

Обозначим  $T_d = \frac{1}{2F_e}$

$$x(t) = \sum_{k=-\infty}^{\infty} x(-kT_d) \cdot \frac{\sin \left[ \frac{\pi}{T_d} (t + kT_d) \right]}{\frac{\pi}{T_d} (t + kT_d)} =$$

$$= \sum_{n=-\infty}^{\infty} x(nT_d) \cdot \frac{\sin \left[ \frac{\pi}{T_d} (t - nT_d) \right]}{\frac{\pi}{T_d} (t - nT_d)}$$



# Теорема отсчётов Котельникова

Итак

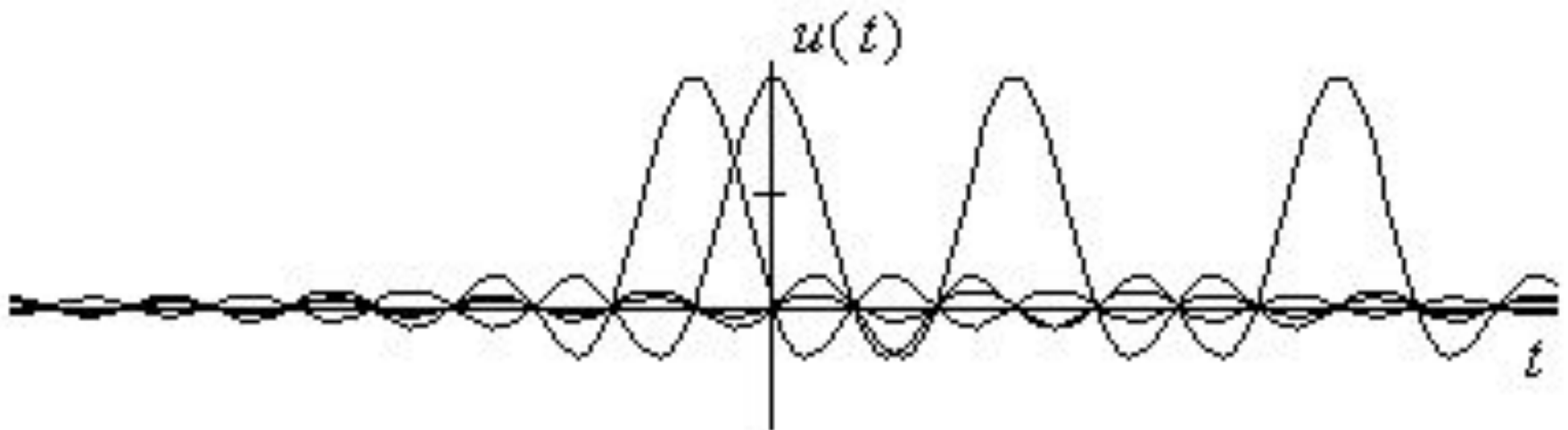
$$x(t) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} x(nT_d) \cdot \frac{\sin \left[ \frac{\pi}{T_d} (t - nT_d) \right]}{\frac{\pi}{T_d} (t - nT_d)} \quad T_d = \frac{1}{2F_e}$$

базисные функции  $\left\{ \kappa_n(t), n = \overline{-\infty, \infty} \right\}$

$$\kappa_0(t) = \sin \left( \frac{\pi}{T_d} t \right) / \left( \frac{\pi}{T_d} t \right)$$

$$\kappa_n(t) = \kappa_0(t - nT_d)$$

$$x(t) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} x(nT_d) \cdot \frac{\sin \left[ \frac{\pi}{T_d} (t - nT_d) \right]}{\frac{\pi}{T_d} (t - nT_d)}$$



# Базис Котельникова

Сравним

$$X(f) = \sum_{k=-\infty}^{\infty} C_k e^{j \frac{2\pi}{2F_B} kf}$$
$$x(t) = \sum_{k=-\infty}^{\infty} C_k \cdot 2F_B \frac{\sin \left[ 2\pi F_B \left( t + k \frac{1}{2F_B} \right) \right]}{2\pi F_B \left( t + k \frac{1}{2F_B} \right)}$$

согласно обобщённой формуле Рэля

$$\left( \frac{\sin \left[ 2\pi F_B \left( t + k \frac{1}{2F_B} \right) \right]}{2\pi F_B \left( t + k \frac{1}{2F_B} \right)}, \frac{\sin \left[ 2\pi F_B \left( t + m \frac{1}{2F_B} \right) \right]}{2\pi F_B \left( t + m \frac{1}{2F_B} \right)} \right) =$$
$$= \left( \frac{1}{2F_B} e^{j \frac{2\pi}{2F_B} kf}, \frac{1}{2F_B} e^{j \frac{2\pi}{2F_B} mf} \right)$$

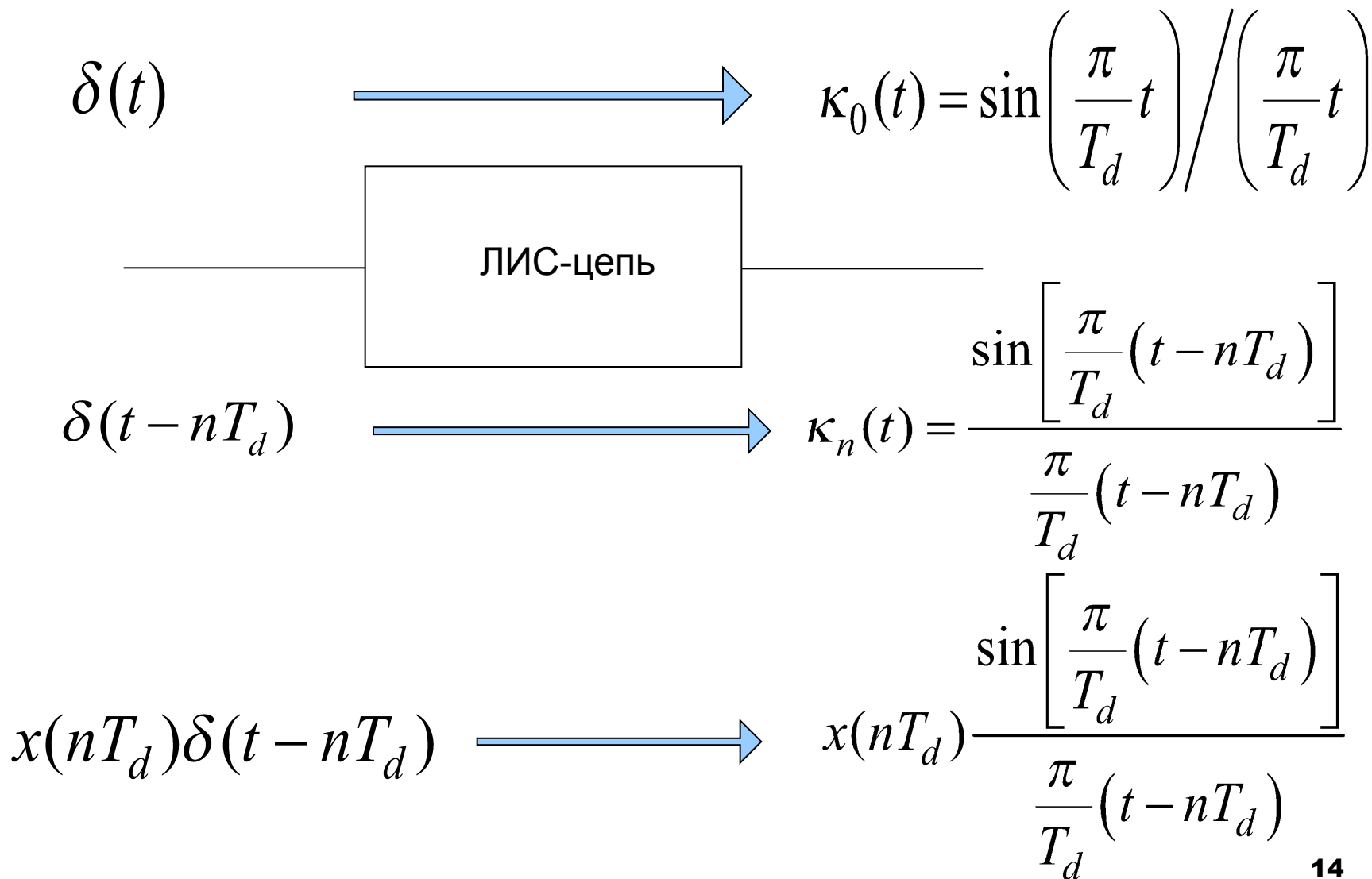
$$= \left( \frac{1}{2F_B} e^{j\frac{2\pi}{2F_B}kf}, \frac{1}{2F_B} e^{j\frac{2\pi}{2F_B}mf} \right) =$$

$$= \frac{1}{4F_B^2} \int_{-F_B}^{F_B} e^{j\frac{2\pi}{2F_B}(k-m)f} df = \frac{1}{2F_B} \delta_{km}$$

$$(\mathcal{K}_k, \mathcal{K}_m) = \frac{1}{4F_B^2} \int_{-F_B}^{F_B} e^{j\frac{2\pi}{2F_B}(k-m)f} df = \frac{1}{2F_B} \delta_{km}$$

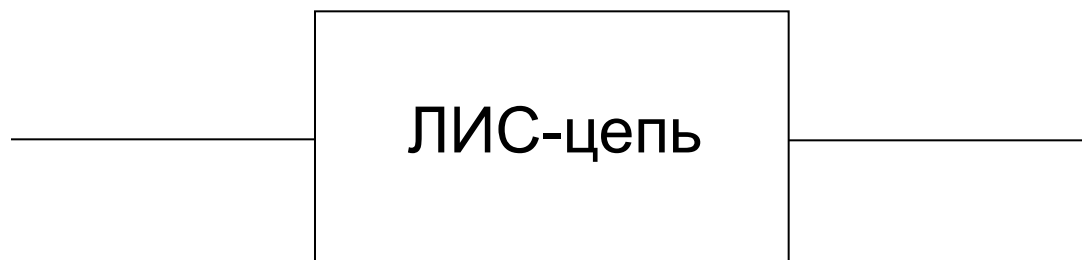
Базис ортогональный ненормированный

# Восстановление аналогового сигнала по отсчётам



Осталось просуммировать по  $n$

$$v(t) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} x(nT_d) \delta(t - nT_d)$$



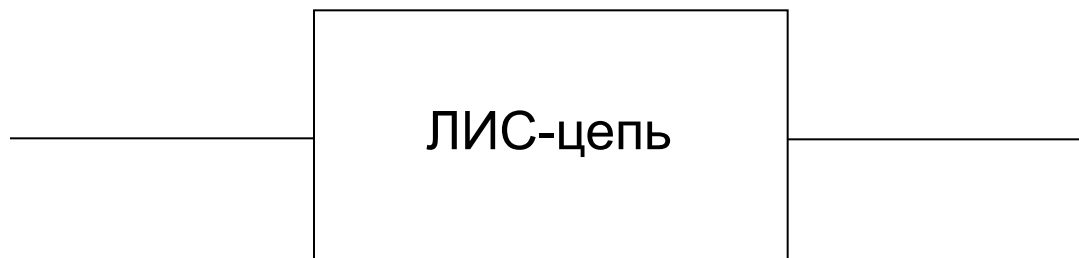
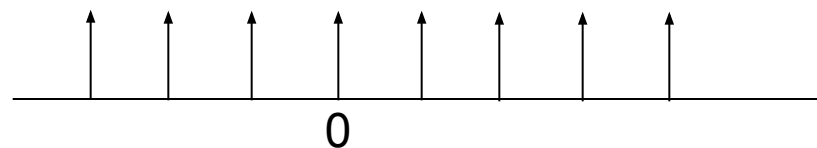
$$x(t) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} x(nT_d) \cdot \frac{\sin \left[ \frac{\pi}{T_d} (t - nT_d) \right]}{\frac{\pi}{T_d} (t - nT_d)}$$

# Спектральная трактовка

Воздействие (иАИМ-сигнал)

$$\begin{aligned}v(t) &= \sum_{n=-\infty}^{\infty} x(nT_d)\delta(t - nT_d) = \\ &= x(t) \sum_{n=-\infty}^{\infty} \delta(t - nT_d) = x(t)\tilde{\delta}(t)\end{aligned}$$

где  $\tilde{\delta}(t) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} \delta(t - nT_d)$





Согласно теореме умножения

$$v(t) = x(t)\tilde{\delta}(t) \longrightarrow V(f) = X(f) * \tilde{\Delta}(f)$$

$$\tilde{\delta}(t) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} S_n e^{j\frac{2\pi}{T_d}nt} \quad \text{ряд Фурье с коэффициентами}$$

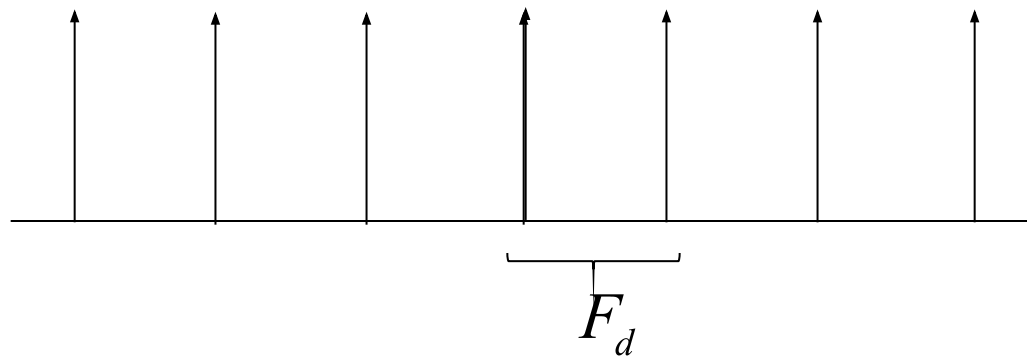
$$S_n = \frac{1}{T_d} \int_{-T_d/2}^{T_d/2} \delta(t) e^{-j\frac{2\pi}{T_d}nt} dt = \frac{1}{T_d}$$

Поэтому спектральная плотность

$$\tilde{\Delta}(f) = \frac{1}{T_d} \sum_{n=-\infty}^{\infty} \delta\left(f - \frac{n}{T_d}\right)$$

# Спектральная плотность

$$\tilde{\Delta}(f)$$



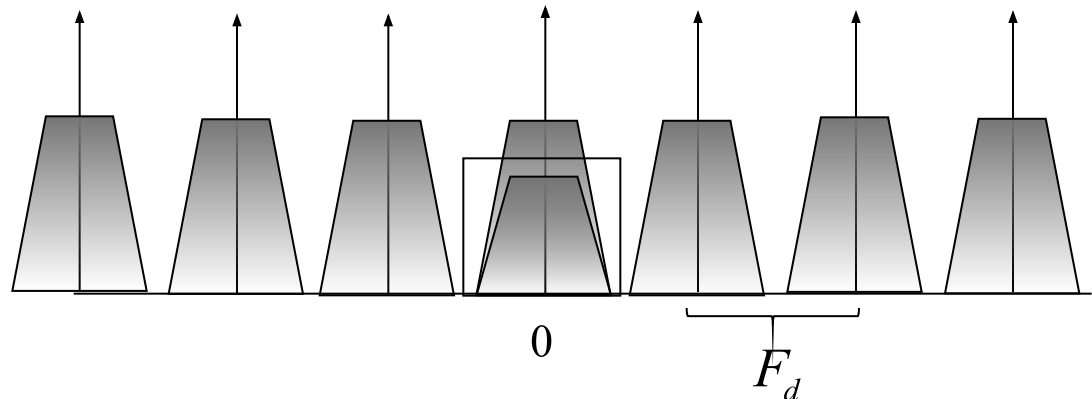
$$V(f) = \int_{-\infty}^{\infty} X(\phi) \tilde{\Delta}(f - \phi) d\phi$$

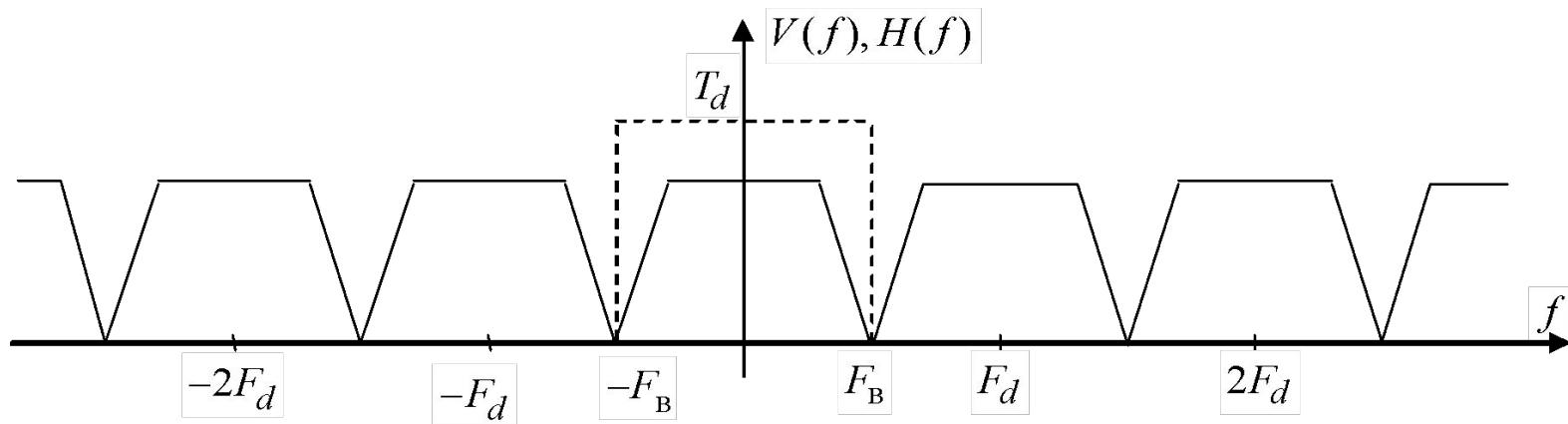
$$= \int_{-\infty}^{\infty} X(\phi) \frac{1}{T_d} \sum_{n=-\infty}^{\infty} \delta\left(f - \phi - \frac{n}{T_d}\right) d\phi =$$

$$= \frac{1}{T_d} \sum_{n=-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} X(\phi) \delta \left( f - \phi - \frac{n}{T_d} \right) d\phi$$

$$= \frac{1}{T_d} \sum_{n=-\infty}^{\infty} X \left( f - \frac{n}{T_d} \right) =$$

$$= \frac{1}{T_d} \sum_{n=-\infty}^{\infty} X(f - nF_d)$$





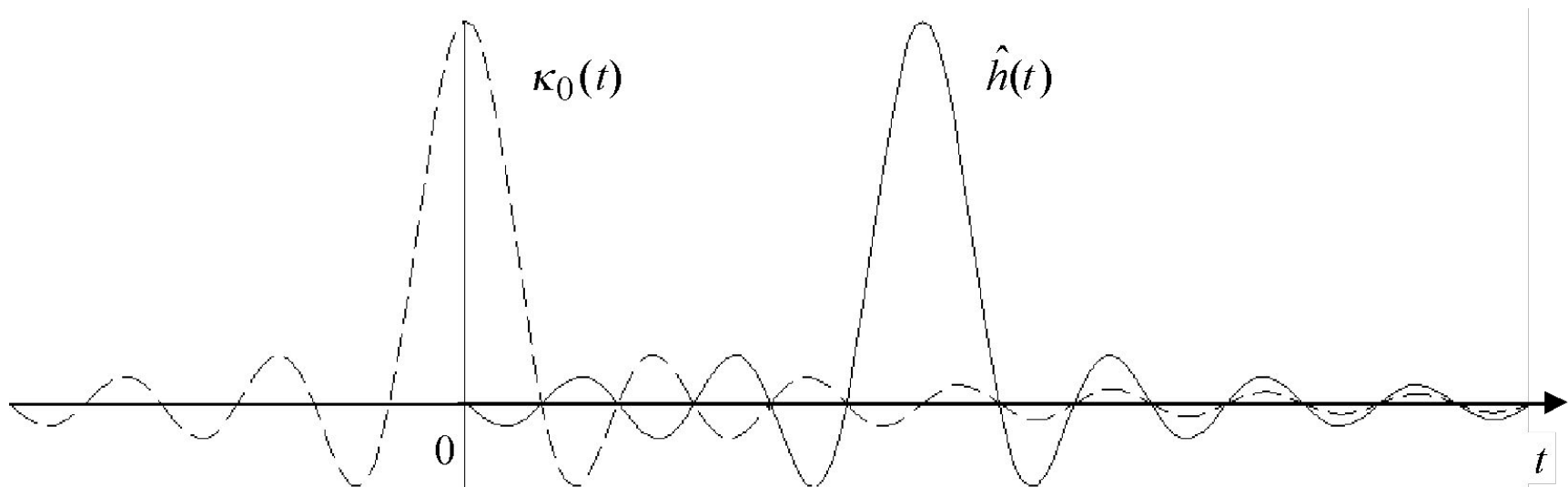
интерполирующий фильтр

$$K(f) = \begin{cases} T_d, & -F_B < f < F_B, \\ \emptyset & \text{противном случае.} \end{cases}$$

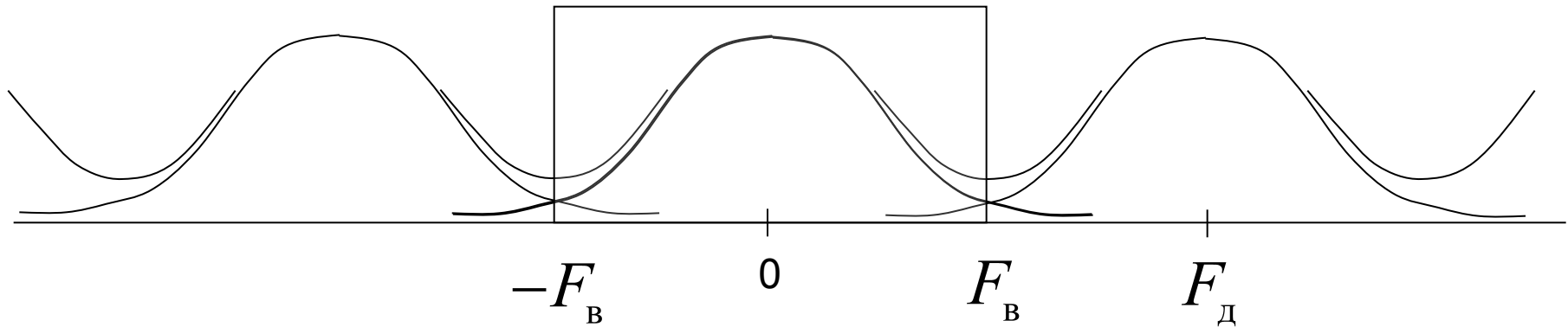
$$h(t) = \sin \left[ \frac{\pi}{T_d} t \right] / \left( \frac{\pi}{T_d} t \right)$$

## Что мешает точному осуществлению условий теоремы отсчётов на практике?

1. Все сигналы имеют конечную длину  $\rightarrow$  нефинитную спектральную плотность
2. Интерполирующий фильтр с прямоугольной КЧХ физически неосуществим (некаузален)
3. Периодическая последовательность дельта-функций неосуществима



## Следствие нефинитности спектральной плотности сигнала

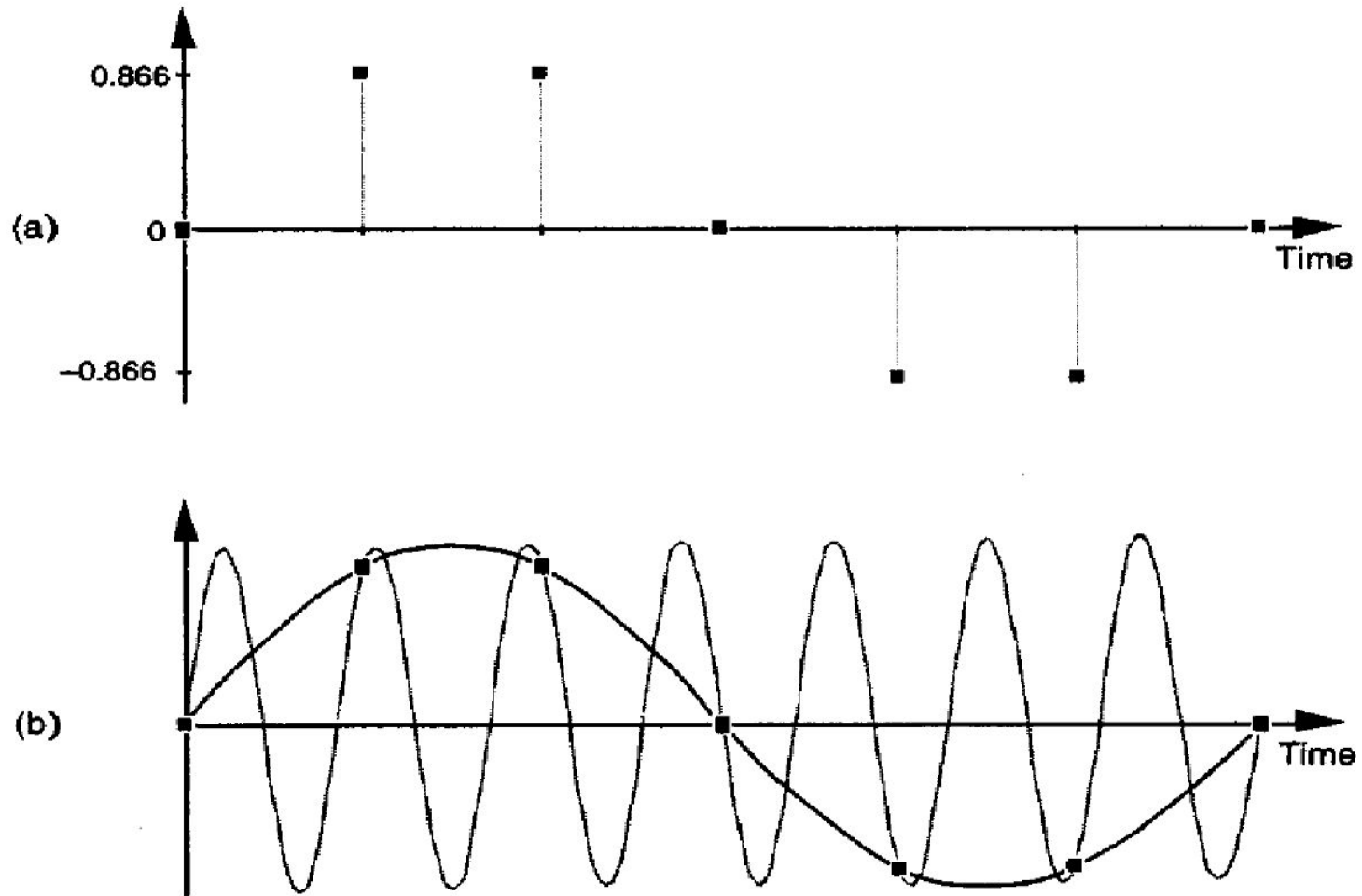


Эффект наложения называется *подменой частот* (*aliasing* ['eiliəsɪŋ])

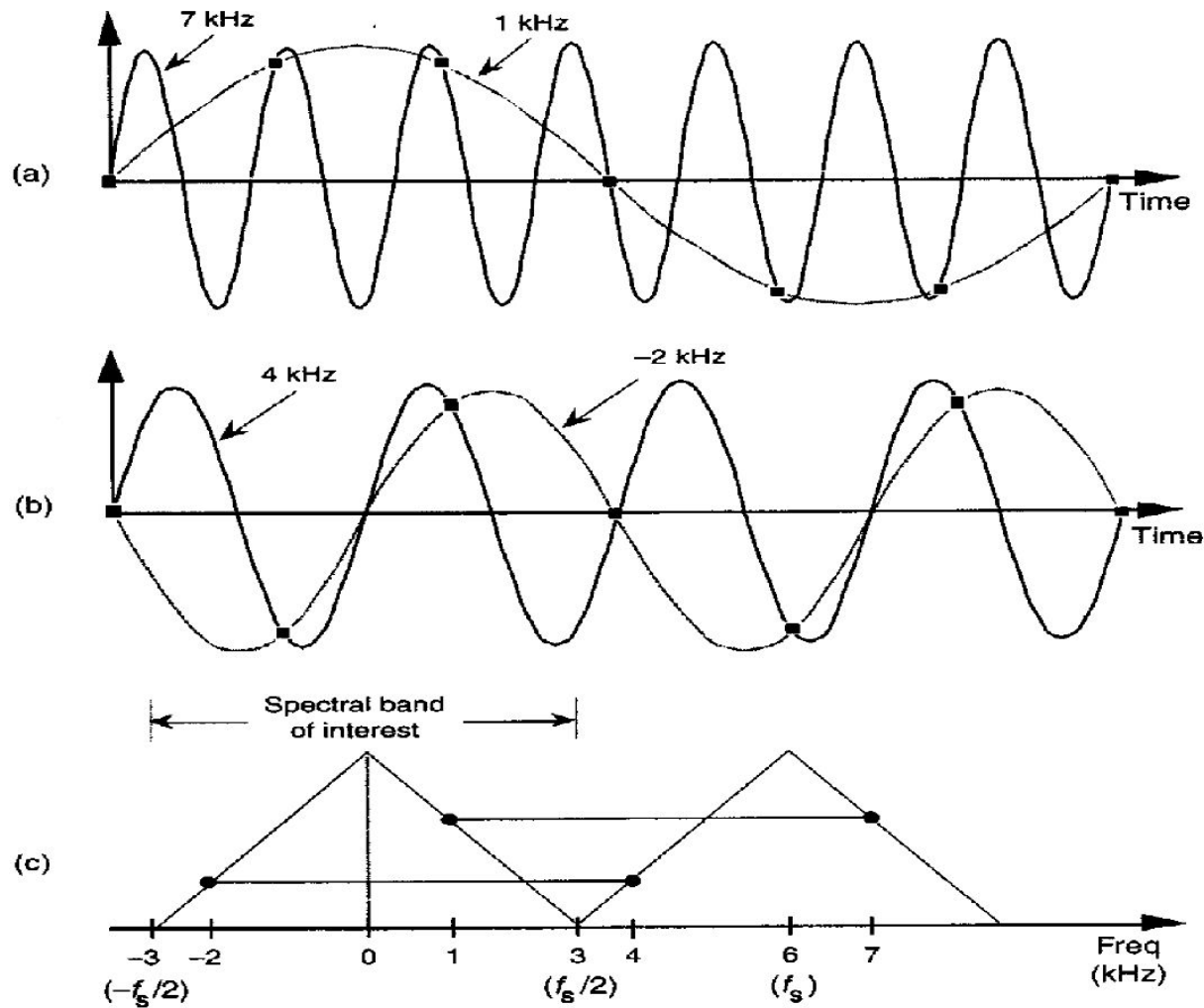
Способы борьбы:

- увеличение частоты дискретизации
- **противоподменная** фильтрация нижних частот до дискретизации, тогда искажения, возникающие при интерполяции, уменьшаются вдвое (при идеальных фильтрах)

# Подмена частот как проявление стробоскопического эффекта



# Подмена частот как проявление стробоскопического эффекта





# Различие дискретизации и интерполяции

$$v(t) = x(t)\tilde{\delta}(t)$$

описывает процесс *интерполяции*  
(восстановления аналогового  
сигнала по его отсчетам)

Взятие (одиночного) отсчёта аналогового сигнала  
(*стробирование*) описывается выражением типа  
*свёртки*

$$x(t_0) = \int_{-\infty}^{\infty} x(t)\delta(t - t_0)dt = \int_{-\infty}^{\infty} x(t)\delta(t_0 - t)dt$$

$$x(t_0) \approx \int_{-\infty}^{\infty} x(t)d(t_0 - t)dt$$

импульс должен быть значительно  
короче АКФ сигнала (форма тогда  
не имеет значения)

