

Dynamická část modelu diody

Dynamická část modelu diody

- **difúzní** kapacita (fyzikálně je způsobená setrvačností nahromaděných nosičů náboje, tj. elektronů a děr)

$$q_d = \tau_D i_1$$

$$i_d = \dot{q}_d$$

Dynamická část modelu diody

- **difúzní** kapacita (fyzikálně je způsobená setrvačností nahromaděných nosičů náboje, tj. elektronů a děr)

$$q_d = \tau_D i_1$$

$$i_d = \dot{q}_d$$

ale:
$$i_d = \frac{dq_d}{dv_{AC}} \dot{v}_{AC} = \tau_D \frac{di_1}{dv_{AC}} \dot{v}_{AC} = c_d \dot{v}_{AC}$$

proč se tedy používá integrální formulace?

- **bariérová** kapacita (fyzikálně je způsobená vyprázdňenou oblastí v okolí přechodu PN)

$$c_b = \frac{C_{J0}}{\left(1 - \frac{v_{AC}}{\phi_0}\right)^m}$$

- **bariérová** kapacita (fyzikálně je způsobená vyprázdňenou oblastí v okolí přechodu PN)

$$c_b = \frac{C_{J0}}{\left(1 - \frac{v_{AC}}{\phi_0}\right)^m}$$

bariérový **náboj** získáme integrováním vztahu

$$dq_b = c_b dv_{AC}:$$

$$\int_0^{q_b} dq'_b = \int_0^{v_{AC}} \frac{C_{J0}}{\left(1 - \frac{v'_{AC}}{\phi_0}\right)^m} dv'_{AC}$$

k výpočtu integrálu po provedení substituce

$$1 - v'_{AC}/\phi_0 = x, dv'_{AC} = -\phi_0 dx$$

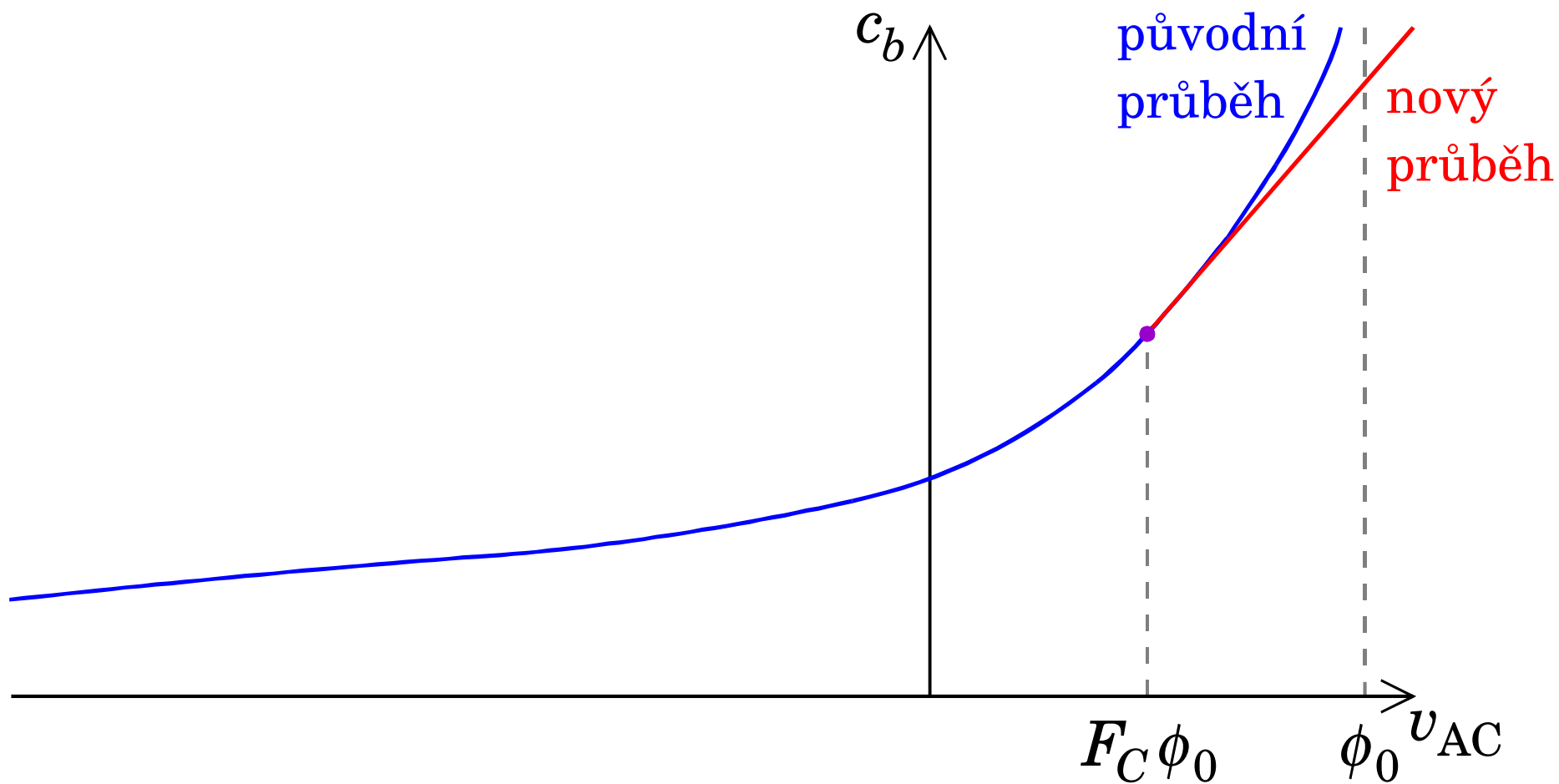
dostaneme integrál

$$q_b = -\phi_0 \int_1^{1-\frac{v_{AC}}{\phi_0}} \frac{C_{J0}}{x^m} dx$$

a jeho vyčíslením vztah pro bariérový náboj

$$q_b = \frac{C_{J0} \phi_0}{1-m} \left[1 - \left(1 - \frac{v_{AC}}{\phi_0} \right)^{1-m} \right]$$

linearizace modelu bariérové kapacity



Teplotní závislosti modelu diody

Teplovní závislosti modelu diody

- teoreticky odvozené závislosti (CIA)

$$I'_S = I_S \left(\frac{T'}{T} \right)^{\frac{X_{TI}}{n}} e^{\frac{qE_g}{nk} \left(\frac{1}{T} - \frac{1}{T'} \right)}$$

$$\phi'_0 = \phi_0 \frac{T'}{T} - \frac{kT'}{q} \ln \left[\left(\frac{T'}{T} \right)^3 e^{\frac{qE_g}{k} \left(\frac{1}{T} - \frac{1}{T'} \right)} \right]$$

$$C'_{J0} = C_{J0} \left(\frac{\phi_0}{\phi'_0} \right)^m$$

Teplotní závislosti modelu diody

- teoreticky odvozené závislosti (CIA)

$$I'_S = I_S \left(\frac{T'}{T} \right)^{\frac{X_{TI}}{n}} e^{\frac{qE_g}{nk} \left(\frac{1}{T} - \frac{1}{T'} \right)}$$

pozor! X_{TI} – je okolo 3 pro PN diody
– je okolo 2 pro Schottkyho diody

$$\phi'_0 = \phi_0 \frac{T'}{T} - \frac{kT'}{q} \ln \left[\left(\frac{T'}{T} \right)^3 e^{\frac{qE_g}{k} \left(\frac{1}{T} - \frac{1}{T'} \right)} \right]$$

$$C'_{J0} = C_{J0} \left(\frac{\phi_0}{\phi'_0} \right)^m$$

- prakticky přesnější **semiempirické** závislosti
(**SPICE**)

$$E'_g(T) = E'_g(0) - \frac{\alpha T^2}{\beta + T}$$

$$E'_g(0) = 1,16 \text{ eV} \quad \alpha = 7,02 \times 10^{-4} \text{ eV/K} \quad \beta = 1108 \text{ K}$$

$$I'_S = I_S \left(\frac{T'}{T} \right)^{\frac{X_{TI}}{n}} e^{\frac{qE_g(300)}{nk} \left(\frac{1}{T} - \frac{1}{T'} \right)}$$

$$\phi'_0 = \phi_0 \frac{T'}{T} - 3 \frac{kT'}{q} \ln \frac{T'}{T} - \left[\frac{T'}{T} E_g(T) - E_g(T') \right]$$

$$C'_{J0} = C_{J0} \left\{ 1 + m \left[4 \times 10^{-4} (T' - T) - \frac{\phi'_0 - \phi_0}{\phi_0} \right] \right\}$$

- prakticky přesnější **semiempirické** závislosti
(**SPICE**) (základní)

$$E'_g(T) = E'_g(0) - \frac{\alpha T^2}{\beta + T}$$

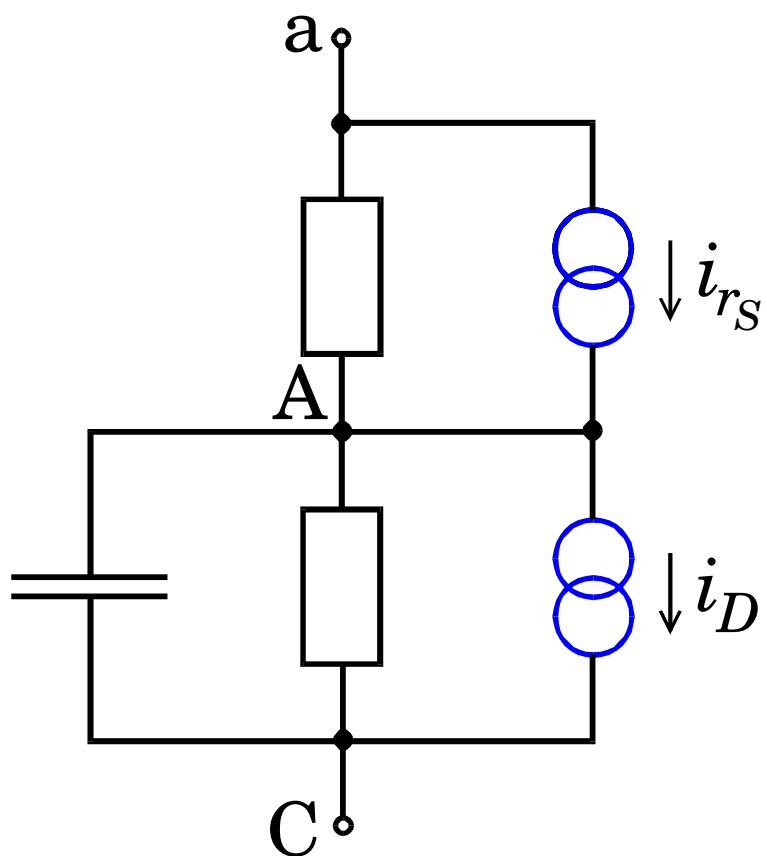
$$E'_g(0) = 1,16 \text{ eV} \quad \alpha = 7,02 \times 10^{-4} \text{ eV/K} \quad \beta = 1108 \text{ K}$$

$$I'_S = I_S \left(\frac{T'}{T} \right)^{\frac{X_{TI}}{n}} e^{\frac{qE_g(300)}{nk} \left(\frac{1}{T} - \frac{1}{T'} \right)}$$

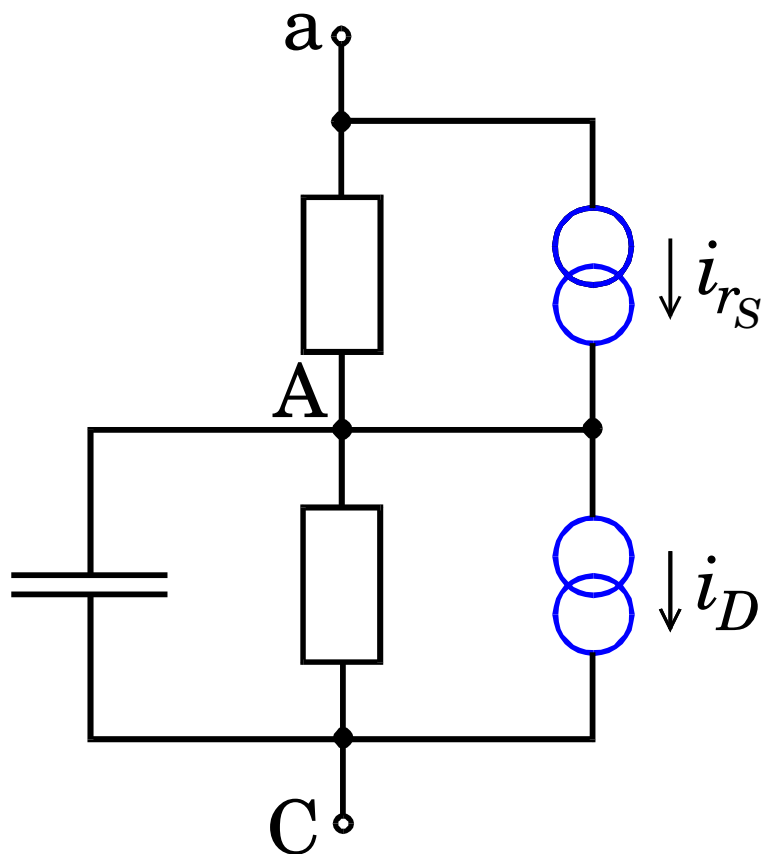
$$\phi'_0 = \phi_0 \frac{T'}{T} - 3 \frac{kT'}{q} \ln \frac{T'}{T} - \left[\frac{T'}{T} E_g(T) - E_g(T') \right]$$

$$C'_{J0} = C_{J0} \left\{ 1 + m \left[4 \times 10^{-4} (T' - T) - \frac{\phi'_0 - \phi_0}{\phi_0} \right] \right\}$$

Šumový model diody



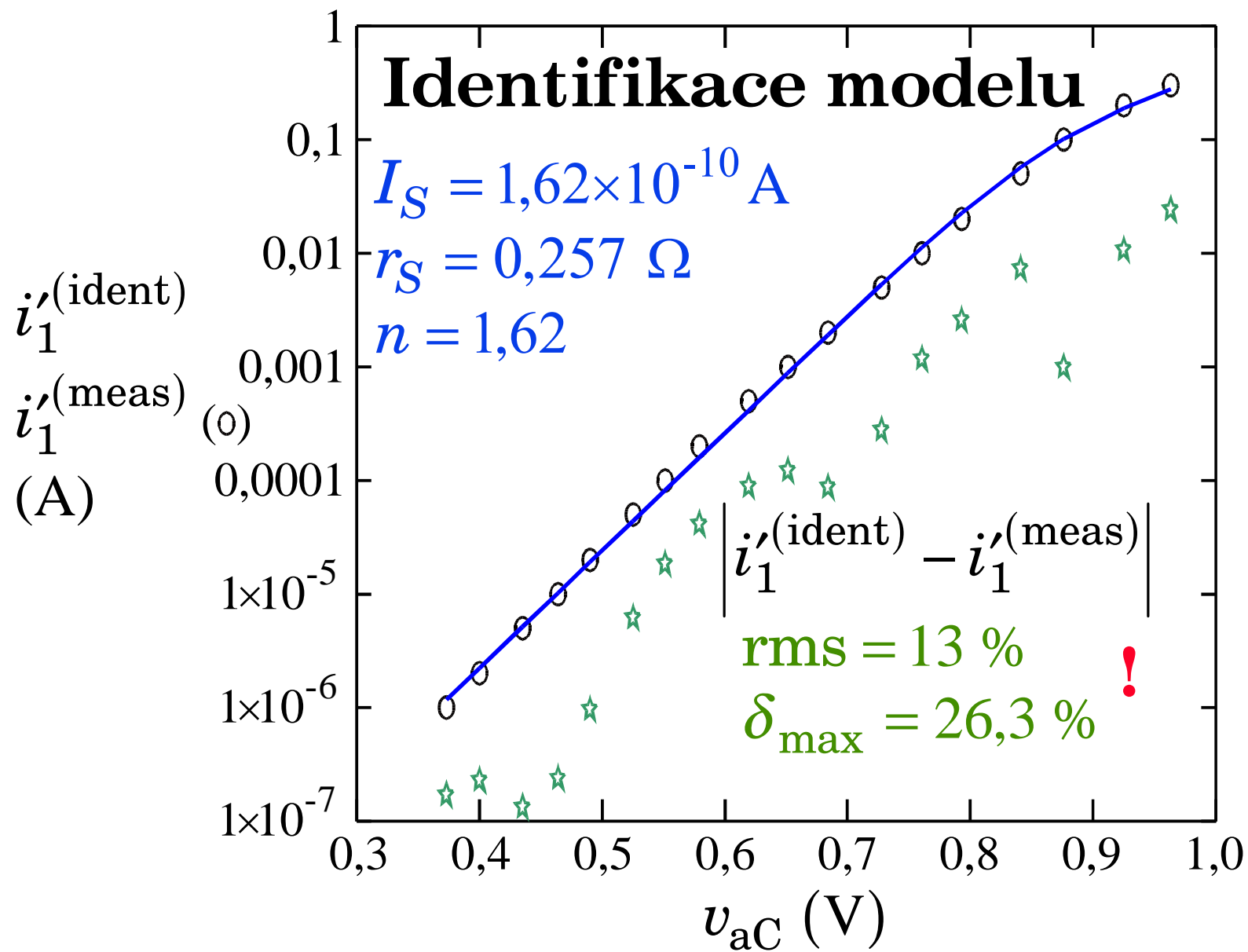
Šumový model diody



$$\overline{i_{r_S}^2} = \frac{4kT}{r_S} \Delta f$$

$$\overline{i_D^2} = \left(2qI_D + k_f \frac{I_D^{a_f}}{f} \right) \Delta f$$

Identifikace modelu



Model bipolárního tranzistoru

(kvazisaturační varianta modifikovaného
Gummel-Poonova modelu)

kvazisaturační část
modelu tranzistoru

