## Кінетика релаксації світло індукованих процесів

Експериментальні дослідження проводилися на сонячному елементі дифузійно-польового типу 05\_351\_1.

Проведено дослідження кінетики струму короткого замикання при монохроматичному освітленні інфрачервоним діодом з довжиною хвилі  $\lambda = 940$  нм. Вимірювання проводилися після опромінення зразка галогеновою лампою (світлова потужність близько 250 мВт) на протязі 10 с.

При апроксимації отриманої залежності вважалося, що величина струму короткого замикання може бути описана виразом

$$I_{SC} = N_{ph} \frac{\alpha L}{1 + \alpha L},$$

ле

 $\alpha = \alpha(T,\lambda)$  — коефіцієнт поглинання, для розрахунку величини якого в залежності від температури та довжини хвилі якого використовувався вираз, наведений в [1],

 $N_{ph}$  – кількість падаючих фотонів:

$$N_{ph} = \frac{W_{ph}(1-R)q\beta\lambda}{hc},$$

 $W_{\rm ph}$  – світлова потужність,

R – коефіцієнт відбиття (в розрахунках вважалося R = 1),

 $\beta$  – коефіцієнт квантового виходу (вважалося  $\beta$  = 1)

L - довжина дифузії неосновних носіїв заряду:

$$L = \sqrt{D\tau} = \sqrt{\frac{\mu kT}{q}\tau},$$

μ – рухливість носіїв, обчислювалась за теорією Klaassen [2]

au – час життя неосновних носіїв заряду, для оцінки якого виокремлювалися міжзонна рекомбінація, Оже-процеси, рекомбінація Шоклі-Ріда-Хола на міжвузольних атомах заліза  $Fe_i$  та на парах FeB, а решта можливих рекомбінаційних каналів описувалися узагальненим часом  $au_{rest}$ :

$$\frac{1}{\tau} = \frac{1}{\tau_{BiB}} + \frac{1}{\tau_{Auger}} + \frac{1}{\tau_{Fei}} + \frac{1}{\tau_{FeB}} + \frac{1}{\tau_{rest}},$$

 $au_{BtB}$  – час життя, пов'язаний з випромінювальною міжзонною рекомбінацією,

$$\tau_{BtB} = \frac{1}{B(N_A + n_0 + \Delta n)},$$

 $N_A$  – рівень легування р-області,

 $n_0$  – рівноважна концентрація неосновних носіїв в базі СЕ,

 $\Delta n$  – концентрація нерівноважних носіїв,

B — рекомбінаційний коефіцієнт, температурна залежність якого обчислювалась з використанням даних [3]

т<sub>Auger</sub> – час життя, пов'язаний з Оже-процесами

$$\tau_{Auger} = \frac{1}{C_p N_A^2},$$

для оцінки коефіцієнта рекомбінації використовувався вираз [4]

$$C_p(T) = (7.91 \cdot 10^{-44} - 4.13 \cdot 10^{-47} T + 3.59 \cdot 10^{-49} T^2) \times$$

$$\left(1 + \left(564812 \cdot T^{-1.6545} - 1\right) \left(1 - \tanh \left[\left\{\frac{p}{5 \cdot 10^{22}}\right\}^{0.29}\right]\right)\right)$$

Час життя, пов'язаний з процесами ШРХ описувався виразом

$$\tau_{SRH} = \frac{\tau_{p0}(n + n_1 + \Delta n) + \tau_{n0}(N_A + p_1 + \Delta n)}{N_A + n + \Delta n}$$

де

$$n_1 = N_C \exp\left(-\frac{E_C - E_d}{kT}\right), \quad p_1 = N_V \exp\left(-\frac{E_d - E_V}{kT}\right)$$

 $E_{\rm d}$  – енергетичне положення рівня, пов'язаного з дефектом,

для  $Fe_i$   $E_d = E_V + 0.394 \text{ eB}$ 

для FeB  $E_{\rm d} = E_{\rm C}$ -0,26 eB;

розрахунок ефективних густин станів поблизу границь дозволених зон відбувався з використанням виразів, запропонованих в [5];

$$\tau_{n0} = \frac{1}{N_d \sigma_n v_{dh,n}}, \ \tau_{p0} = \frac{1}{N_d \sigma_n v_{dh,n}}$$

теплові швидкості носіїв обчислювалися відповідно до [6],

 $\sigma_n$  та  $\sigma_p$  – поперечні перерізи захоплення електронів та дірок, відповідно до [7]

для 
$$\mathrm{Fe_{i}}$$
  $\sigma_{_{n,Fe}} = 3,47 \cdot 10^{^{-15}} \, T^{^{-1,48}} \, \left(\mathrm{m}^2\right); \quad \sigma_{_{p,Fe}} = 4,54 \cdot 10^{^{-20}} \, \mathrm{exp} \bigg(-\frac{0,05}{kT}\bigg) \, \left(\mathrm{m}^2\right).$ 

для FeB 
$$\sigma_{n,FeB} = 5.1 \cdot 10^{-13} T^{-2.5} \text{ (M}^2\text{)}; \quad \sigma_{p,FeB} = 3.32 \cdot 10^{-14} \exp\left(-\frac{0.262}{kT}\right) \text{ (M}^2\text{)};$$

 $N_d$  – концентрація дефектів,

вважалося, що часова залежність концентрації міжвузольних атомів заліза описується виразом [8]

$$N_{Fe}(t) = (N_{Fe,All} - N_{Fe,eq}) \exp(-At) + N_{Fe,eq},$$

де

 $N_{Fe,All}$  — загальна концентрація домішковий атомів заліза в кристалі (кількість міжвузольних зразу після інтенсивного освітлення),

 $N_{Fe,eq}$  — концентрація міжвузольних атомів заліза в рівновазі (після тривалого перебування у темряві)

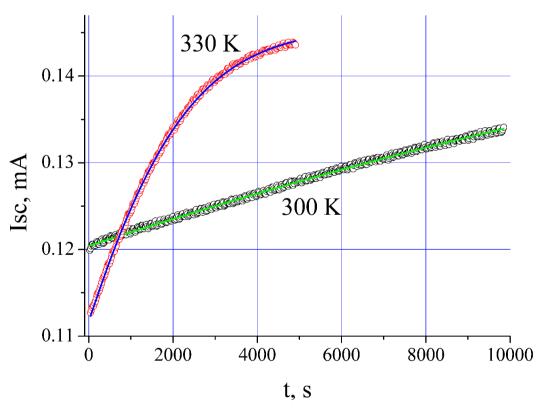
$$N_{Fe,eq} = \frac{N_{Fe,All}}{\left[1 + N_A 10^{-23} \exp\left(\frac{0.582}{kT}\right)\right] \left[1 + \exp\left(\frac{E_F - 0.394}{kT}\right)\right]},$$

$$A = 1.3 \cdot 10^{-3} N_A^{2/3} \exp\left(-\frac{E_m}{kT}\right),$$

де  $E_m$  – енергія міграції міжвузольних атомів заліза (в літературі 0.68 еВ) В свою чергу, часова залежність концентрації пар

$$N_{FeB}(t) = N_{Fe,All} - N_{Fe}(t)$$
.

При апроксимації відповідно до комплексу наведених вище формул, вважалося, що  $\Delta n = 0$  (режим короткого замикання), як шукані параметри розглядалися величини  $W_{ph}$ ,  $\tau_{rest}$ ,  $N_{Fe,All}$  та  $E_m$ . Результати вимірів та апроксимації при двох температурах наведені на рисунку.



**Рис. 1.** Кінетика релаксації струму короткого замикання після інтенсивного освітлення при різних температурах. Точки — експеримент, лінії — апроксимація.

Найпозитивнішим моментом є те, що отримана в результаті апроксимації величина  $E_m$  дорівнює 0,68 eB (співпадає з літературними даними), що підтверджує те, що спостережені процеси пов'язані з перебудою  $F_{e_i}$ -> $F_{e_i}$ -

## Використані джерела

- 1. Solar Cells. Materials, Manufacture and Operation / Ed. by Augustin McEvoy, Tom Markvart, Luis Castaner. Second edition. Oxford: Academic Press, 2013. 641 pp.
- 2. D. B. M. KLAASSEN «A unified mobility model for device simulation—I. Model equations and concentration dependence», Solid-State Electronics Vol. 35, No. 7, pp. 953-959, 1992
- 3. Hieu T. Nguyen, Simeon C. Baker-Finch, and Daniel Macdonald, «Temperature dependence of the radiative recombination coefficient in crystalline silicon from spectral photoluminescence», Applied Physics Letters, 104, 112105 (2014), http://dx.doi.org/10.1063/1.4869295
- 4. Pietro P. Altermatt, Jan Schmidt, Gernot Heiser, Armin G. Aberle «Assessment and parameterisation of Coulomb-enhanced Auger recombination coefficients in lowly injected crystalline silicon», J. Appl. Phys. 82 (10), 15 November 1997, pp.4938-4944.
- 5. Romain Couderc, Mohamed Amara, and Mustapha Lemiti «Reassessment of the intrinsic carrier density temperature dependence in crystalline silicon», Journal of Applied Physics 115, 093705 (2014), http://dx.doi.org/10.1063/1.4867776
- 6. Green M. A. Intrinsic concentration, effective densities of states, and effective mass in silicon / M.A. Green // J. Appl. Phys.. 1990. Vol. 67. P. 2944-2954.
- 7. Fiacre E. Rougieux, Chang Sun, Daniel Macdonal «Determining the charge states and capture mechanisms of defects in silicon through accurate recombination analyses: A review» Solar Energy Materials and Solar Cells 187 (2018) 263–272, https://doi.org/10.1016/j.solmat.2018.07.029
- 8. Journal of Applied Physics 110, 053713 (2011)