## Моделирование частотных сканов

Богачев А.М.

25 июля 2022 г.

# Оглавление

Список сокращений		2
1	Цели и задачи	:
2	Физическая молель	ļ

# Список сокращений

 $oldsymbol{\Gamma} oldsymbol{Y}$  — Глубокий уровень

 $\mathbf{PC}\Gamma\mathbf{y}$  — Релаксационная спектроскопия глубоких уровней

#### Глава 1

### Цели и задачи

Согласно обзору [1] сигналы релаксации ёмкости барьерных структур можно условно разделить на три группы:

- 1. Моноэкспоненциальный сигнал релаксации, обусловленный одним энергетическим уровнем в запрещённой зоне полупроводника.
- 2. Сигнал релаксации, состоящий из суммы нескольких моноэкспоненциальных сигналов релаксации.
- 3. Сигнал релаксации, характеризуемый непрерывным распределением скоростей эмиссии, представленным спектральной функцией  $g(\lambda)$ .

Таким образом, цель работы по моделированию частотных сканов можно описать следующим образом: найти способ определять спектральную функцию  $g(\lambda)$ , её параметры, а также зависимость этих параметров от температуры.

Для достижения поставленной цели нужно решить следующие задачи:

- 1. Разработать алгоритм идентификации частотного скана моноэкспоненциального сигнала релаксации.
- 2. Разработать алгоритм идентификации частотного скана неэкспоненциального сигнала релаксации с показателем p, характеризующим нелинейность и неэкспоненциальность.
- 3. Разработать программу идентификации частотного скана сигнала релаксации, состоящего из суммы моноэкспоненциальных сигналов. Программа должна определять параметры каждого моноэкспоненциального сигнала.
- 4. Разработать программу идентификации группы частотных сканов при разных температурах. На данном этапе предполагается, что сигнал релаксации образован суммой моноэкспоненциальных сигналов, количество которых не меняется в зависимости от температуры, меняются только их параметры.

- 5. Разработать программу иденитификации спектральной функции  $g(\lambda)$  и её параметров для отдельного частотного скана.
- 6. Разработать программу иденитификации спектральной функции  $g(\lambda)$  и её параметров для группы частотных сканов при разных температурах, полагая, что от температуры зависят только параметры  $g(\lambda)$ .

#### Глава 2

### Физическая модель

В данном разделе представленно описание модели частотного скана в физических формулах.

Согласно публикации [2] скорость эмиссии носителей заряда определяется выражением 2.1. В выражении 2.1 приведены обозначения для неосновных носителей. Аналогичное выражение может быть написано для основных.

$$e_1 = (\sigma_1 \langle v_1 \rangle N_{D1}/g_1) \exp\left(\frac{-\Delta E}{kT}\right),$$
 (2.1)

где

 $\sigma_1$  — сечение захвата носителей заряда,

 $\langle v_1 \rangle$  — средняя тепловая скорость носителей заряда,

 $N_{D1}$  — эффективная плотность состояний в зоне неосновных носителей заряда,

 $g_1$  – фактор вырождения уровня соответствующего глубокого уровня,

 $\Delta E$  – энергия активации глубокого уровня,

*k* – постоянная Больцмана,

T — абсолютная температура.

Стандарт ASTM F978-02 предлагает ввести предэкспоненциальный множитель B, определяемый выражением 2.2, и вычислять его при анализе результатов измерений.

$$B = \frac{\sigma_1 \langle v_1 \rangle N_{D1}}{g_1 T^2} \tag{2.2}$$

С учётом предэкспоененциального множителя B выражение 2.1 принимает вид выражения 2.3.

$$e_1 = BT^2 \exp\left(\frac{-\Delta E}{kT}\right). \tag{2.3}$$

Соотвтетственно, постоянная времени релаксации ёмкости, обратнопропорциональная скорости эмиссии носителей заряда, определяется выражением 2.4.

$$\tau_1 = \frac{1}{e_1} = \frac{\exp\left(\frac{\Delta E}{kT}\right)}{BT^2}.$$
 (2.4)

Согласно обзорам [3] и [4] сигнал релаксации ёмкости p-n-перехода, вызванный одним глубоким уровнем носит экспоненциальный характер и может быть описан выражением 2.5, если он вызван влиянием ловушек основных носителей зряда, и выражением 2.6, если он вызван ловушками неосновных ностиелей заряда.

$$\Delta C(t) = C_0 - A \exp\left(\frac{-t}{\tau}\right),$$
 (2.5)

$$\Delta C(t) = C_0 + A \exp\left(\frac{-t}{\tau}\right), \tag{2.6}$$

где

 $C_0$  – барьерная ёмкость p-n-перехода в начальный момент времение,

А – амплитуда сигнала релаксации ёмкости.

В спектрометре DLS-82E используется корреляционный метод обработки сигнала релаксации ёмкости, при этом перед корреляционной обработкой из сигнала вычитается постоянная составляющая. Таким образом, выражения 2.5, 2.6 принимают следующий вид:

$$\Delta C(t) = A \exp\left(\frac{-t}{\tau}\right),$$
 (2.7)

Выходной сигнал коррелятора спектрометра DLS-82E определяется выражением 2.8.

$$S(\tau, C_A, F_0, t_1) = C_A K_{BS} K_{LS} \phi(\tau, F_0, t_1), \qquad (2.8)$$

где

 $C_A$  – амплитуда емкостного релаксационного сигнала,

 $K_{BS}$  — масштабный коэффициент, зависящий от чувствительности емкостного моста,

 $K_{LS}$  — масштабный коэффициент селектора,

т – постоянная времени релаксации гулбокого уровня,

 $F_0$  — частота сканирования импульсов заполнения,

 $t_1$  — длительность импульса заполнения,

 $\phi\left( au,F_{0},t_{1}
ight)$  — функция определяемая выражением 2.9.

$$\phi\left(\tau, F_0, t_1\right) = M\tau F_0 e^{-\frac{0.05}{\tau F_0}} \left(1 - e^{\frac{t_1 F_0 - 0.45}{\tau F_0}} - e^{-\frac{0.5}{\tau F_0}} + e^{\frac{t_1 F_0 - 0.95}{\tau F_0}}\right), \tag{2.9}$$

где M — масштабный множитель, определяемый выражением 2.10.

$$M = \frac{1}{\max\left[\tau F_0 e^{-\frac{0.05}{\tau F_0}} \left(1 - e^{\frac{t_1 F_0 - 0.45}{\tau F_0}} - e^{-\frac{0.5}{\tau F_0}} + e^{\frac{t_1 F_0 - 0.95}{\tau F_0}}\right)\right]}$$
(2.10)

# Список литературы

- [1] Andrei A. Istratov и Oleg F. Vyvenko. «Exponential analysis in physical phenomena». В: Review of Scientific Instruments 70.2 (1999), с. 1233—1257. DOI: 10.1063/1.1149581. eprint: https://doi.org/10.1063/1.1149581. URL: https://doi.org/10.1063/1.1149581.
- [2] D. V. Lang. «Deep-level transient spectroscopy: A new method to characterize traps in semiconductors». B: *Journal of Applied Physics* 45.7 (1974), c. 3023—3032. DOI: 10.1063/1.1663719.
- [3] A. R. Peaker, V. P. Markevich u J. Coutinho. «Tutorial: Junction spectroscopy techniques and deep-level defects in semiconductors». B: *Journal of Applied Physics* 123.16 (2018), c. 161559. DOI: 10.1063/1.5011327.
- [4] Chin-Che Tin. «Deep Level Transient Spectroscopy». B: Characterization of Materials. John Wiley & Sons, Ltd, 2012, c. 1—14. ISBN: 9780471266969.

  DOI: https://doi.org/10.1002/0471266965.com036.pub2.eprint: https://onlinelibrary.wiley.com/doi/pdf/10.1002/0471266965.com036.pub2. URL: https://onlinelibrary.wiley.com/doi/abs/10.1002/0471266965.com036.pub2.