### МІНІСТЕРСТВО ОСВІТИ І НАУКИ УКРАЇНИ

### КИЇВСЬКИЙ НАЦІОНАЛЬНИЙ УНІВЕРСИТЕТ імені ТАРАСА ШЕВЧЕНКА

Борщагівський С. Є.

### **3BIT**

### Дослідження ВАХ діодів

Київ. КНУ ім. Т. Шевченка, 2021

УДК 001.002 (008.21)ББК 73Ц

I-72

Укладачі: Білінський І. О.

I-72 Звіт. Дослідження ВАХ діодів./ укл. С. €. Борщагівський . – К. : КНУ ім. Т. Шевченка, 2021. – 17 с. (Укр. мов.)

Наведено загальний звіт виконання роботи з моделювання електронних схем у програмі NI Multisim $^{\rm TM}$ .

УДК 001.008 (002.21)

**ББК 73Ц** 

© Київський Національний Університет імені Тараса Шевченка, 2021

#### РЕФЕРАТ

Звіт про дослідження ВАХ діодів: 17 с., 15 рис.

Об'єкт дослідження: напівпровідникові діоди.

**Мета роботи:** навчитися одержувати зображення ВАХ діодів на екрані двоканального осцилографа, дослідити властивості p-n-переходів напівпровідникових діодів різних типів.

**Метод вимірювання:** 1) одержання зображення ВАХ діодів на екрані двоканального осцилографа, який працює в режимі *характериографа*; 2) побудова ВАХ діодів шляхом вимірювання певної кількості значень сили струму Ід, що відповідають певним значенням та полярності напруги Uд, і подання результатів вимірів у вигляді графіка.

В роботі використано програмне забезпечення для моделювання електронних схем NI Multisim $^{TM}$ .

Ключові слова: BAX — вольт-амперна характеристика, напівпровідниковий діод, стабілітрон, фотодіод, світлодіод.

#### 3MICT

ВСТУІ	П. ТЕОРЕТИЧНІ ВІДОМОСТІ5	;
	ПРАКТИЧНА ЧАСТИНА6	
1.	Випрямляючий діод	!
	Стабілітрон	
	Світлодіод	
4.	Фотодіод	8
ВИСНОВКИ		)
ВІДПОВІДІ НА ТЕОРЕТИЧНІ ПИТАННЯ9		9
СПИС	СПИСОК ВИКОРИСТАНИХ ДЖЕРЕЛ1	

#### ВСТУП. ТЕОРЕТИЧНІ ВІДОМОСТІ

Напівпровідниковий діод (англ. semiconductor diode) напівпровідниковий прилад з одним р-п-переходом і двома виводами. p-n-перехід (англ. p-n junction) — перехідний шар, що утворюється на межі двох областей напівпровідника, одна з яких має провідність n-типу, а провідність інша р-типу. характеристика (BAX) діода current-voltage Вольт-амперна (англ. characteristic) — це залежність сили струму  $I_{\partial}$  через p-n—перехід діода від

прикладеної

діода

ДΟ

напруги

 $U_{\partial}$ .

полярності

величини

**Характериограф** — електронно-променевий прилад, на екрані якого можна спостерігати графіки функцій будь-яких фізичних величин, що можуть бути перетворені у пропорційні їм напруги, наприклад, графіки залежності сили струму  $I_{\partial}$  від напруги  $U_{\partial}$ .

#### ПРАКТИЧНА ЧАСТИНА

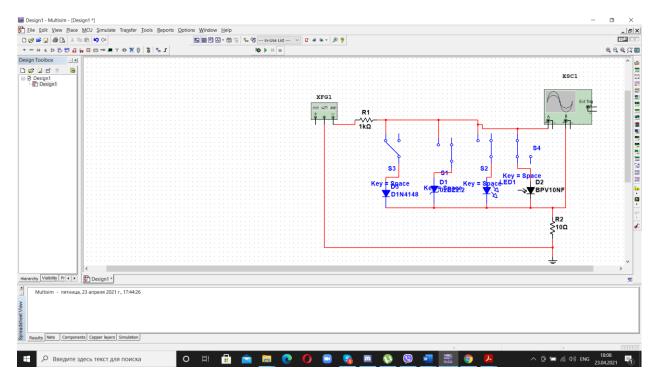


Рис 1 - Схема роботи.

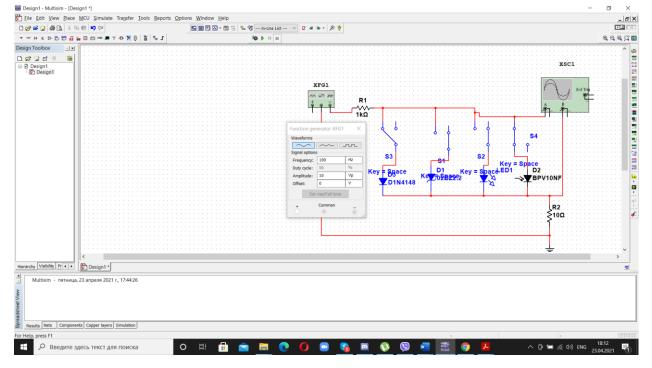


Рис 2 - Параметри джерела для випрямляючого діода, фотодіода, стабілітрона ( для оптычного диода, ставыться середнэ позначеня хвыли, числа по такому порядку 1; 50).



Рис 3 - ВАХ випрямляючого діоду.

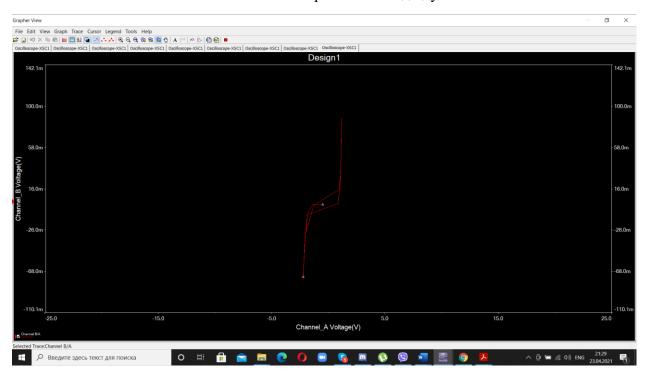


Рис 4 - BAX стабілітрону

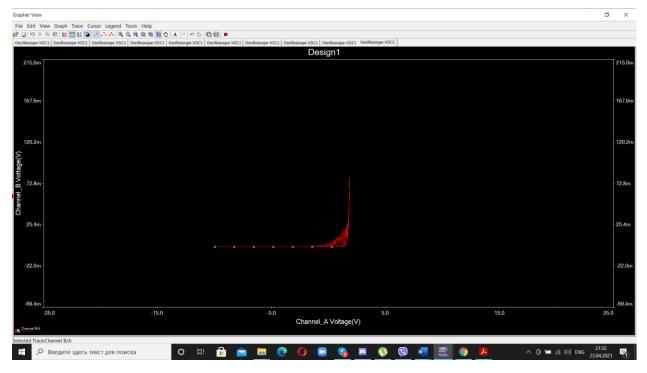


Рис 5 - ВАХ світлодіоду.

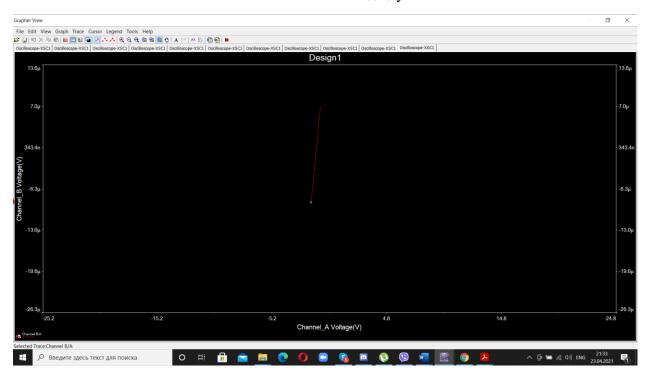


Рис 6 - . ВАХ фотодіоду .

#### ВИСНОВКИ

У даній роботі ми провели дослідження вольт-амперної характеристики напівпровідникових діодів різних типів, результати надано на рисунках. Роблячи методамі : одержання зображення ВАХ діодів на екрані двоканального осцилографа, який працює в режимі *характериографа*; побудовалы ВАХ діодів шляхом вимірювання певної кількості значень сили струму Ід, що відповідають певним значенням та полярності напруги Uд, і

подання результатів вимірів у вигляді графіка, мі побудувалі усі побудови способами NI Multisim<sup>TM</sup> і подано на рисунках. Також, ми змогли отримати ВАХ для таких пристроїв: випрямляючого діода, стабілітрона, фотодіода, світлодіода (параметри див. на рис. 1-4.1).

#### ВІДПОВІДІ НА ТЕОРЕТИЧНІ ПИТАННЯ

1-2. Напівпровідники n— та p—типу. Основні та неосновні носії заряду в таких напівпровідниках. Р-п-перехід. Власне електричне поле переходу. Контактна різниця потенціалів. Дифузійний та дрейфовий струми. Напівровідники із внесеною акцепторною домішкою мають р-тип, а напівпровідники із внесеною донорною домішкою – п-тип. Розглянемо роботу p–n-переходу, утвореного на межі поділу двох середовищ, які являють собою один і той же напівпровідник, в одну з частин якого введені донорні домішки і яка відповідно має провідність *n*-типу (тобто перше середовище — це матеріал n-типу), а в іншу введені акцепторні домішки і яка має провідність p-типу (друге середовище — матеріал p-типу). Концентрація вільних електронів в матеріалі n-типу набагато більша, ніж концентрація вільних дірок. Тому електрони в матеріалі *n*-типу називають основними носіями заряду, а дірки – неосновними носіями заряду. В матеріалі p-типу — навпаки: дірки  $\epsilon$  основними носіями заряду, а електрони неосновними. Якщо матеріал n-типу привести в контакт з матеріалом p-типу, то почнеться процес дифузії електронів з матеріалу n-типу (де їх концентрація велика) в матеріал р-типу (де їх концентрація мала). Аналогічно, дірки будуть дифундувати з матеріалу p-типу (де їх концентрація велика) в матеріал n-типу (де їх концентрація мала). Зрозуміло, що при двох вищезгаданих процесах матеріал *n*-типу буде втрачати негативний заряд і набувати позитивного заряду, а матеріал p-типу, навпаки, буде втрачати позитивний заряд і набувати негативного заряду. В результаті в області контакту буде виникати електричне поле, яке буде протидіяти подальшому переходу електронів в p-область та дірок в n-область, і між матеріалом n-типу і матеріалом p-типу виникатиме різниця потенціалів. Ця різниця потенціалів називається контактною різницею потенціалів  $\phi_{\kappa}$ , а вищезгадане електричне поле —  $nonem\ p$ —n-nepexody. Розглянемо поведінку носіїв заряду після виникнення контактної різниці потенціалів в області p–nпереходу. Для того щоб основні носії заряду (наприклад, електрони з *n*області) могли пройти через область контакту, вони повинні подолати потенціальний поріг, зумовлений цією контактною різницею потенціалів. Зрозуміло, що зробити це буде тим важче, чим більшою буде висота порогу. В той же час, неосновні носії (наприклад, дірки з p-області), які опиняються

поблизу p—n-переходу, "звалюються" з потенціального порогу в область з іншим типом провідності незалежно від висоти цього порогу! Таким чином, струм, зумовлений переходом через p—n-перехід неосновних носіїв (так званий *струм неосновних носіїв Іо*), не залежить від висоти потенціального порогу. Процес зростання висоти порогу під час дифузії носіїв через p—n-перехід припиниться, коли буде досягнута динамічна рівновага між кількістю переходів через p—n-перехід основних і неосновних носіїв заряду одного й того ж самого знаку (наприклад, електронів), тобто коли r струмом неосновних носіїв r заряду r через r протилежному напрямку.

Приймаючи розподіл електронів за енергіями в зоні провідності близьким до розподілу Больцмана,  $n=n_0e^{-\frac{E}{kT}}$ , де n — концентрація електронів у зоні провідності,  $n_0$  — стала величина, E — енергія електрона, можна записати струм основних носіїв як  $I_{\rm och}=Ae^{-\frac{e\phi_k}{kT}}$ , де A — деяка стала величина,  $e\phi_\kappa$  — висота потенціального порогу для електронів, k — стала Больцмана, T — температура.

## 3. <u>Пряме та зворотне включення p-n-переходу. Рух основних та неосновних носіїв через p-n-перехід під дією прямої та зворотної напруги.</u>

Струм основних носіїв заряду при прикладанні зовнішньої напруги U до p–n-переходу дорівнює

$$I_{\rm och} = Ae^{-\frac{e(U-\varphi_k)}{kT}},$$

Повний струм через p–n-перехід можна записати як алгебраїчну суму струмів основних та неосновних носіїв:

$$I = I_{\text{och}} - I_0$$

де знак мінус означає, що ці струми течуть у протилежних напрямках. Зрозуміло, що при U=0, коли має місце вищезгадана динамічна рівновага, повний струм I=0, тобто

$$I = Ae^{-\frac{e(U-\varphi_k)}{kT}} - I_0 = 0$$

Отже, повний струм через p–n-перехід дорівнює

$$I = I_0 \left[ e^{-\frac{e(U - \varphi_k)}{kT}} - 1 \right] \tag{1}$$

Якщо до p–n-переходу прикласти зовнішню напругу у *зворотному* напрямку (U < 0) і збільшувати її, то струм основних носіїв прямуватиме до нуля і при достатньо великих значеннях зворотної напруги повний струм I (його ще називають *зворотним струмом*) буде повністю визначатися струмом неосновних носіїв і перестане залежати від U:

$$I \rightarrow I_0$$

Якщо ж до p-n-переходу прикласти зовнішню напругу у npямому напрямку (U > 0), то через p-n-перехід протікатиме повний струм I, який називають npямим сmpумом. При eU >> kT можна знехтувати одиницею в (6) (тобто струмом неосновних носіїв) і одержати експоненційну залежність повного струму I від зовнішньої напруги U:

$$I = I_0 e^{-\frac{eU}{kT}}$$

Прямий струм значно перевищує зворотний струм, який обмежений струмом неосновних носіїв  $I_0$ . Така властивість p–n-переходу пропускати струм в одному напрямку, а саме при прикладанні до нього прямої напруги, зумовлює широке застосування діодів в електроніці й електротехніці.

4. <u>Вольт-амперна характеристика (ВАХ) випрямлювального діода, її залежність від температури. Застосування випрямлювальних діодів в</u> техніці.

Струм  $I_0$  залежить від температури та ширини забороненої зони напівпровідника:

$$I_0 = I_{00} \cdot e^{-\frac{E_q}{kT}}$$

де  $I_{\infty}$  – множник, який слабко залежить від температури. Графіки вольт-амперної характеристики (BAX) діода, що описується

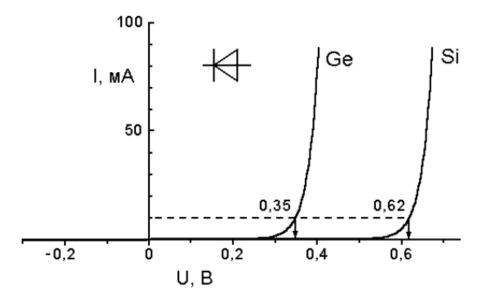


Рисунок 1.1. Вольт-амперні характеристики випрямлювальних діодів, виготовлених з германію і кремнію

Діоди, що мають таку ВАХ, називають *випрямлювальними* і використовують у пристроях випрямлення, обмеження, детектування. Найпотужніші з них здатні працювати при значеннях прямого струму до кількох тисяч ампер і витримувати без пробою зворотні напруги в десятки кіловольт.

# 5. <u>Оборотний та необоротний електричний пробій *p–n*-переходу. ВАХ стабілітрона. Застосування стабілітронів.</u>

При великих зворотних напругах *p*—*n*-перехід "пробивається" і через нього протікає дуже великий струм. Можливі зворотні і незворотні пробої. Оборотний пробій - це тип пробою, після якого p-n-перехід зберігає працездатність. Незворотний пробою веде до руйнування структури напівпровідника. Існують чотири типи пробою: лавинний, тунельний, теплоий та поверхневий. Лавинний і тунельний пробої об'єднаються під назвою - електричний пробій, який є оборотним. До необоротних відносять тепловий і поверхневий. Тунельний пробій відбувається в дуже тонких p-n-переходах, що можливо при дуже високій концентрації домішок, коли ширина переходу стає малою (близько 0,01 мкм) і при невеликих значеннях зворотної напруги (кілька вольт), коли виникає великий градієнт електричного поля. Високе значення напруженості електричного поля, впливаючи на атоми кристалічної решітки, підвищує енергію валентних електронів і призводить до їх тунельному «просочуванню» крізь «тонкий» енергетичний бар'єр (рис. 1.21) з валентної зони p-області в зону провідності

п-області. Причому «просочування» відбувається без зміни енергії носіїв заряду. Для тунельного пробою також характерний різкий ріст зворотного струму при практично незмінному зворотній напрузі. Пробій є відновлюваним, доки теплова потужність, розсіювана на р-п-переході, не перевищує припустимої, при якій відбувається його руйнування. Ця ділянка ВАХ, що відповідає зворотній напрузі, використовується на практиці в пристроях стабілізації напруги, а діоди, що мають таку ділянку, називають *стабілітронами* (англ. *Zener diode*). Напругу пробою можна регулювати технологічно (як правило, варіюванням концентрації домішок в *p*- і *n*-областях) в широких межах — від одиниць до сотень вольт.

## <u>6. Тунельний ефект. Енергетична діаграма та ВАХ тунельного діода.</u> Застосування тунельних діодів

Якщо виготовити p—n-перехід з сильнолегованого напівпровідника (з великою концентрацією домішок), то перехід стане тонким і носії заряду зможуть "просочуватися" (тунелювати) через область p—n-переходу при прикладанні невеликої як зворотної, так і прямої напруги. Діоди з таким p—n-переходом називаються m унельними. ВАХ таких діодів поблизу початку координат (U=0) являє собою відрізок прямої, тобто подібна до ВАХ звичайного резистора (рис 5.2). Важливою особливістю ВАХ тунельних діодів є наявність на її прямій гілці ділянки з від'ємним диференціальним опором: r0 $\mu$ 0 (пунктирна лінія на рис. 5.2), що дозволяє використовувати їх як підсилювачі та генератори електричних коливань надвисокочастотного діапазону (порядку  $10^{10}$  Гц). Такі діоди використовуються також як швидкодійні перемикачі, а також як елементи пам'яті в запам'ятовувальних пристроях з двійковим кодом.

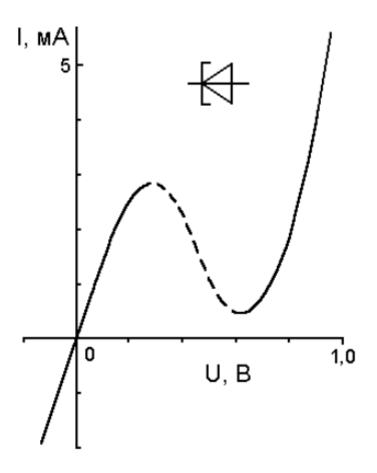


Рисунок 5.2. BAX тунельного діода. Пунктирною лінією показано ділянку BAX з від'ємним диференціальним опором.

## 7. Випромінювальна рекомбінація носіїв заряду в напівпровідниках. Принцип роботи і застосування світлодіодів.

У будь-якому прямозміщеному (включеному в прямому напрямку) p-nпереході при протіканні струму має місце рекомбінація носіїв заряду, в тому числі й випромінювальна, тобто з народженням фотонів. Випромінювально рекомбінує лише частина носіїв. І лише частина фотонів, уникнувши поглинання в самому діоді, може вийти назовні. Для створення практично придатного світловипромінювального діоду (світлодіоду) (англ. light-emitting diode, LED) необхідні матеріали з високою імовірністю випромінювальної рекомбінації. Якщо для випрямляючих діодів використовуються переважно германій Ge і кремній Si, то матеріалом для світлодіодів  $\epsilon$  арсенід галію GaAs, фосфід галію GaP і потрійні напівпровідникові сполуки на їх основі, а також карбід кремнію SiC. Сьогодні більш ефективними  $\epsilon$  світлодіоди, у яких використовуються не p-n-переходи, а так звані zemeponepexodu — переходи між двома напівпровідниковими матеріалами з різною шириною забороненої зони. Оскільки енергія фотонів випромінювання (колір свічення) близька до ширини забороненої зони напівпровідника, то на основі перелічених напівпровідникових матеріалів були створені світлодіоди, що випромінюють

у всій видимій, інфрачервоній та ближній ультрафіолетовій областях спектра (рис. 5.3).

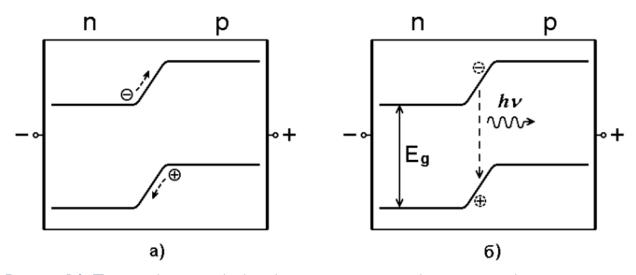


Рисунок 5.3. Принцип дії світлодіоду: а) рух основних носіїв до p–n-переходу при прикладанні прямої напруги, б) випромінювальна рекомбінація електрона і дірки в області p–n-переходу (енергія фотона, що при цьому з'являється, дорівнює ширині забороненої зони напівпровідника:  $hv = E_g$ ).

Останнім часом у різних системах освітлення все частіше використовуються білі світлодіоди, які за багатьма параметрами (світловіддача, економічність, довговічність, безпечність) переважають лампи розжарення. Існує три способи одержання білого світла від світлодіодів: 1) змішування випромінювання блакитних, зелених і червоних світлодіодів, щільно розміщених на одній матриці; 2) нанесення на поверхню ультрафіолетового світлодіоду трьох люмінофорів, що випромінюють відповідно блакитне, зелене та червоне світло; 3) нанесення на поверхню блакитного світлодіоду жовто-зеленого або одночасно зеленого та червоного люмінофорів змішування двох або трьох випромінювань дають світло, близьке до білого). Шляхом поєднання гетеропереходів з p-n-переходами були створені напівпровідникові лазери (англ. semiconductor laser) – компактні джерела когерентного оптичного випромінювання з великим коефіцієнтом корисної дії. Якщо випромінювання світлодіоду направити на фотодіод, то ми отримаємо оптопару або оптрон. У такій оптопарі здійснюється перетворення електричної енергії в енергію оптичного випромінювання (світлодіод) та перетворення енергії випромінювання знову в електричну енергію (фотодіод). Оптопари використовують для зв'язку окремих частин електронних пристроїв (головним чином, в обчислювальній та вимірювальній техніці й автоматиці), чим одночасно забезпечується

електрична розв'язка між ними, а також для безконтактного керування електричними колами (подібно до реле).

# 8. Внутрішній фотоефект у напівпровідниках. Принцип роботи і застосування фотодіодів. Сонячні батареї.

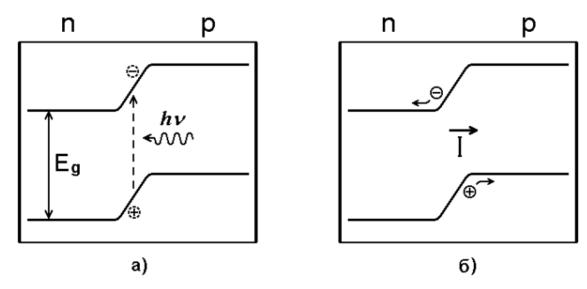


Рисунок 5.4. Принцип дії фотодіода: а) поглинання фотона в області р—п-переходу й утворення електронно-діркової пари, б) рознесення електрона й дірки в різні боки елекричним полем р—п-переходу (виникнення струму).

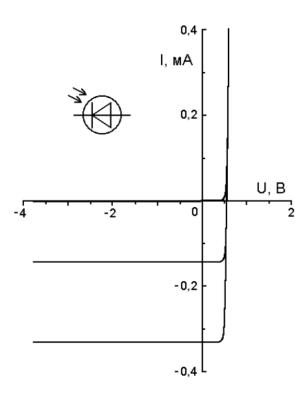


Рисунок 5.5. Вольт-амперні характеристики фотодіода. Збільшення інтенсивності світла, що потрапляє на фотодіод, призводить до зсуву усієї BAX вниз.

#### СПИСОК ВИКОРИСТАНИХ ДЖЕРЕЛ

- 1. Методичні вказівки до практикуму «Основи радіоелектроніки» для студентів фізичного факультету / Упоряд. О.В.Слободянюк,
- 2. Ю.О.Мягченко, В.М.Кравченко.- К.: Поліграфічний центр «Принт лайн», 2007.- 120 с.
- 3. Ю.О. Мягченко, Ю.М. Дулич, А.В.Хачатрян "Вивчення радіоелектронних схем методом комп'ютерного моделювання" : Методичне видання. К.: 2006.- с.
- 4. http://um.co.ua/8/8-5/8-59953.html