

## **Vežba 1: Fotodioda**

---

Kao poslednji element u jednom optičkom lancu pojavljuje se prijemnik koji prevodi optički signal u električni. Prvi element prijemnika je fotodetektor. Fotodetektor konvertuje varijacije optičke snage koja pada na njega u odgovarajuće varijacije električne struje. Pošto je optički signal oslabljen i izobličen kada izade iz fibera, fotodetektor mora imati odlične osobine. Najvažnije su visoka osetljivost na talasnoj dužini koju emituje optički izvor, što manji šum, brz odziv ili veliki frekvencijski opseg. Fotodetektor treba da bude što manje osetljiv na promene temperature, da bude kompatibilan sa fizičkim dimenzijama optičkog fibera, da ima razumnu cenu u odnosu na druge komponente senzorskog sistema i, naravno, da ima dug radni vek.

Postoji nekoliko vrsta fotodetektora: fotomultiplikatori, piroelektrični detektori, poluprovodnički fotoprovodnici, fototranzistori i fotodiode. Međutim, većina ovih detektora ne zadovoljava jedan ili više zahteva navedenih u prethodnom pasusu. Fotomultiplikatori imaju veliko pojačanje i mali šum. Na nesreću, njihove velike dimenzije i veliki naponi napajanja ih čine nepodesnim u fiberoptičkim sistemima. Piroelektrični fotodetektori konvertuju fotone u toplotu. Apsorpcija fotona rezultuje promenom temperature dielektričnog materijala. Ovo prouzrokuje povećanje promene dielektrične konstante, što se obično meri kao promena kapaciteta. Odziv ovih detektora je prilično ravan u širokom spektralnom opsegu, ali je njihova brzina ograničena brzinom hlađenja posle eksitacije. Njihova glavna primena je za detektovanje laserskih impulsa, i oni nisu naročito pogodni za fiberoptičke sisteme. Fotoprovodnici su spori i imaju veliku struju mraka, kao i fototranzistori.

Od poluprovodničkih fotodetektora fotodiode se skoro isključivo koriste u fiberoptičkim sistemima zbog malih dimenzija, pogodnog materijala, visoke osetljivosti i brzog odziva. Koriste se dva tipa fotodetektora: P-i-N i lavinski fotodetektori (APD).

Najjednostavniju poluprovodničku fotodiodu čini  $p$ - $n$  spoj poluprovodnika čiji je energetski procep manji od energije fotona svetlosti koju treba detektovati. Optičko zračenje prolazi kroz tanku, najčešće  $p$  oblast i apsorbuje se u osiromašenoj oblasti. Ako je energija fotona veća od energetskog procepa materijala, u ispraznjenoj oblasti se generiše par elektron-šupljina. Pod dejstvom električnog polja ispraznjene oblasti stvoreni par slobodnih nosilaca nanelektrisanja biva razdvojen, te se elektroni kreću ka  $n$  oblasti, a šupljine ka  $p$  oblasti. Fotodiode se ponaša kao strujni generator i kroz priključeno spoljašnje kolo elektroni teku u smeru od anode ka katodi. Struja u kolu je, dakle, inverzna kroz fotodiodu i proporcionalna brzini generacije nosilaca nanelektrisanja tj. snazi optičkog zračenja koje pada na fotodiodu. Spoj reaguje i na one parove nosilaca koji nastaju van oblasti osiromašenja i difunduju do nje pre nego što se rekombinuju. Utvrđeno je da samo oni nosioci koji nastanu na udaljenosti manjoj od difuzione dužine manjinskih nosilaca uspevaju da dođu do osiromašene oblasti.

Najvažniji parametri fotodiode su:

- vreme odziva
- totalna ekvivalentna snaga šuma
- kvantna efikasnost
- osetljivost.

Kada je odziv fotodiode linearan, njena osetljivost je linearno srazmerna kvantnoj efikasnosti, pa su dva poslednja parametra istovetna. Kod nelinearnog odziva osetljivost je funkcija, ne samo kvantne efikasnosti, već i drugih karakteristika fotodiode<sup>1</sup>.

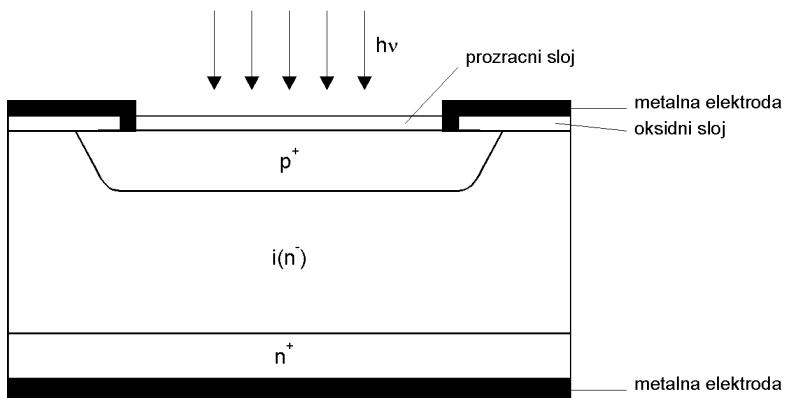
Nabrojana četiri parametra zavise od tipa fotodiode i poluprovodničkog materijala od koga je fotodioda napravljena. Prva dva parametra treba da budu što manja, a druga dva što veća. U cilju povećavanja kvantne efikasnosti, fotodiode na bazi klasičnog PN spoja zamjenjena je P-i-N fotodiodom. Zbog postojanja  $i$ -oblasti kvantna efikasnost je višestruko povećana. Kod lavinske diode je takođe povećana osetljivost ali je, zbog multiplikacionog procesa na kome se zasniva njen rad, povećana vrednost vremenske konstante kao i šuma.

---

<sup>1</sup> P. Matavulj, "Analiza nelinearnog i nestacionarnog odziva P-i-N fotodiode napravljene od dvodolinskog poluprovodnika", *Magistarski rad*, Univerzitet u Beogradu, 1997.

Inače da bi se smanjila vrednost šuma bira se materijal sa što većom pokretljivošću manjinskih nosilaca<sup>1</sup>.

P-i-N fotodioda je šematski prikazana na Sl.1. Sastoji se od  $p^+$  i  $n^+$  oblasti koje su odvojene vrlo nisko  $n$  dopiranom unutrašnjom  $i$ -oblašću. Debljina  $i$ -oblasti je višestruko veća od debljine  $p$  i  $n$  oblasti. Ovim se postiže da se apsorpcija optičkog zračenja vrši uglavnom u  $i$ -oblasti. Potrebno je tražiti kompromis između veličine kvantne efikasnosti i brzine odziva, jer su one međusobno kontradiktorne. U normalnom radnom režimu primjenjen je dovoljno veliki inverzni napon napajanja, tako da je  $i$ -oblast potpuno osiromašena. Drugim rečima,  $n$  i  $p$  koncentracije nosilaca u  $i$ -oblasti su zanemarljivo male u odnosu na koncentraciju dopanata u ovoj oblasti.



Sl.1. Poprečni presek P-i-N fotodiode

Koeficijent apsorpcije je veoma zavisan od talasne dužine. Zbog toga određeni poluprovodnički materijal može biti korišćen samo u određenom opsegu talasnih dužina. Gornja granična talasna dužina  $\lambda_c$  je određena energetskim procepom  $E_g$  materijala preko sledeće relacije:

$$\lambda_c(\mu\text{m}) = \frac{hc}{E_g} = \frac{1.24}{E_g(\text{eV})}. \quad (1)$$

Granične talasne dužine su oko  $1.06\mu\text{m}$  za Si i  $1.6\mu\text{m}$  za Ge. Za veće talasne dužine energija fotona je nedovoljna da eksituje elektron iz valentne u provodnu zonu.

Na manjim talasnim dužinama fotoodziv naglo opada zbog vrlo velike vrednosti koeficijenta apsorpcije  $\alpha$ . Fotoni se apsorbuju vrlo blizu površine fotodetektora, gde je vreme rekombinacije parova elektron-šupljina vrlo malo. Stoga se generisani nosioci rekombinuju pre nego što dođu do fotodetektorskog kola.

Kvantna efikasnost i brzina odziva zavise od energetskog procepa materijala, talasne dužine svetlosti, i dopiranosti i debljine  $p$ ,  $i$  i  $n$  oblasti. Kvantna efikasnost  $\eta$  je broj generisanih parova elektron-šupljina kroz broj fotona energije  $hv$ :

$$\eta = \frac{I_p / q}{P_0 / hv}. \quad (2)$$

Ovde je  $I_p$  srednja fotostruja generisana srednjom upadnom optičkom snagom  $P_0$ . U praksi 100 fotona će generisati između 30 i 95 parova elektron-šupljina, pa je kvantna efikasnost između 30 i 95 procenata. Da bi se postigla visoka kvantna efikasnost  $i$ -oblast mora biti dovoljno široka da bi što veći deo upadne svetlosti bio apsorbovan. Međutim, što je šira oblast, to više vremena treba fotogenerisanim nosiocima da driftom prođu kroz inverzno polarisan spoj. Pošto driftovsko vreme određuje brzinu odziva fotodiode, mora se napraviti kompromis između brzine odziva i kvantne efikasnosti.

Jedna od osobina kojom se fotodioda često karakteriše je osetljivost (*responsivity*)  $R$ . Ona je povezana sa kvantnom efikasnošću sledećom relacijom:

$$R = \frac{I_p}{P_0} = \frac{\eta q}{hv}. \quad (3)$$

Ovaj parametar je vrlo pogodan pošto definiše fotostruju koja se generiše po jedinici optičke snage.

Sledeća vrlo važna karakteristika je vreme odziva. Vreme odziva zavisi od sledeća tri faktora:

1. vremena preleta fotogenerisanih nosilaca kroz osiromašenu oblast;
2. vremena difuzije fotonosilaca generisanih van oblasti osiromašenja;
3. RC vremenske konstante fotodiode i pridruženog kola.

Parametri fotodiode odgovorni za ova tri faktora su koeficijent apsorpcije, širina  $i$ -oblasti  $w$ , kapacitet fotodiode (difuziona i oblasti prostornog tovara), kapacitet pojačavača, vrednost radne otpornosti  $R_L$ , ulazna otpornost pojačavača.

Glavne vrste šuma u fotodetektoru koji nemaju unutrašnje pojačanje su kvantni šum (*quantum ili shot noise*) i šum struje mraka. Njima treba dodati termički šum pojačavača. Kvantni šum potiče od statističke prirode generacije i kolekcije fotoelektrona. Ova

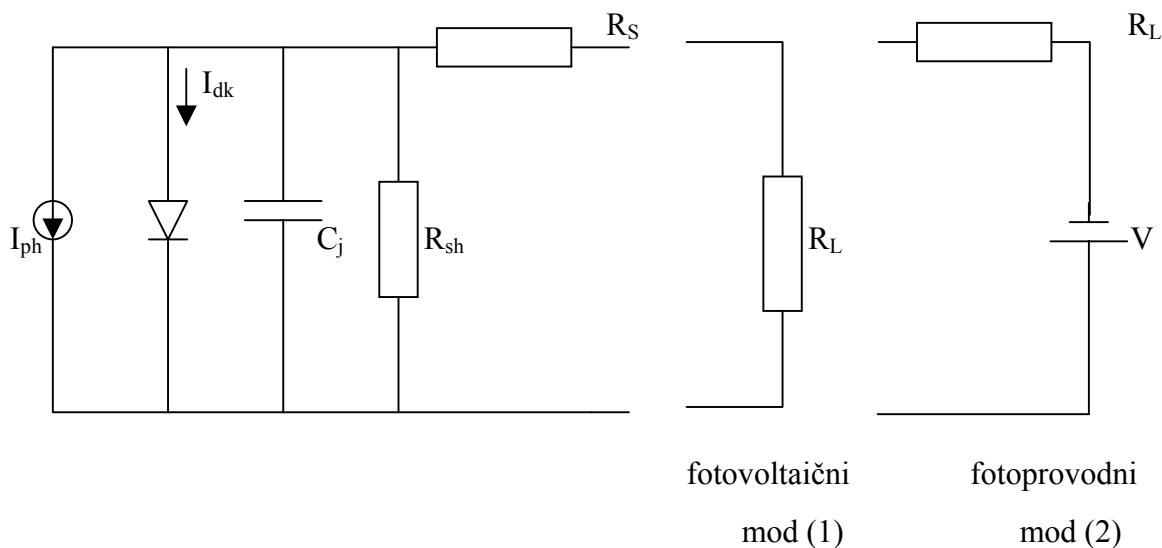
statistika ima Poasonovu raspodelu. Struja mraka je struja koja protiče kroz polarisanu fotodiodu kada nema upadne svetlosti. Ona je kombinacija balk i površinske struje. Balk struja mraka  $i_{DB}$  potiče od elektrona i ili šupljina termički generisanih u PN spoju. Površinska struja mraka se često naziva i površinskom strujom curenja ili samo strujom curenja. Ona zavisi od površinskih defekata, čistoće, napona polarizacije. Efektivan način za smanjivanje površinske struje mraka je korišćenje *guard ring* strukture. Generalno, kod P-i-N fotodioda termički šum koji potiče od opterećenja  $R_L$  i aktivnih elemenata pojačavačkog kola je dominantan.

Silicijumske diode se koriste za detekciju vidljive i infracrvene svetlosti talasne dužine manje od  $1\mu\text{m}$ . One pokazuju dobru linearnost pri pretvaranju intenziteta svetlosti u struju u opsegu od 7 do 8 redova veličine (linearnost do 1%). Odstupanja nastaju pri velikim intenzitetima svetlosti, kada broj fotona postane uporediv sa brojem lokacija elektron-šupljina u ispraznjenoj oblasti. Kod Si fotodioda linearnost odziva važi do intenziteta zračenja od oko  $50/R[\mu\text{W/mm}^2]$ . Pri detekciji laserskog zračenja brzo može doći do zasićenja. Npr. uobičajeni He-Ne laser snage  $1\text{mW}$  ima dvostruko veći intenzitet nego što je potrebno za zasićenje tipične silicijumske fotodiode.

Ako je koeficijent apsorpcije veći veća je i kvantna efikasnost. To je slučaj kod poluprovodnika sa direktnim energetskim procepom (npr. GaAs i druga III-V jedinjenja) jer kod njih nije potrebno učešće fonona pri očuvanju impulsa, za razliku od Si i Ge. Otuda ovi poluprovodnici omogućavaju potpunu apsorpciju pri debljinama apsorpcionog sloja od par mikrona, dok ona kod Si iznosi svih 50 (za talasnu dužinu od  $830\text{nm}$ ). Time se potpuna apsorpcija i maksimalna kvantna efikasnost mogu postići sa debljinama *i*-oblasti od nekoliko mikrona, čime se značajno smanjuje vreme preleta fotogenerisanih nosilaca, odnosno povećava brzina odziva.

Idealna fotodiода se može predstaviti kao paralelna veza izvora struje i obične poluprovodničke diode. Izvor daje struju srazmernu optičkoj snazi upadne svetlosti, a dioda opisuje ponašanje *p-n* spoja u odsustvu optičkog zračenja. Realna fotodioda se predstavlja ekvivalentnim kolom prikazanim na Sl.2, gde se pored strujnog izvora i diode pojavljuju i kapacitivnost *p-n* spoja i dve otpornosti (otpornost spoja fotodiode  $R_{sh}$  i otpornost kontakata diode  $R_S$ ). Kapacitivnošću  $C_j$  se modeluje kapacitivnost koju pokazuje neprovodna osiromašena zona u "sendviču" između dve provodne površi. Ona je u stvari paralelna veza difuzione kapacitivnosti i kapacitivnosti oblasti prostornog tovara.

Difuziona kapacitivnost je posledica difuzionog kretanja fotogenerisanih nosilaca i zanemaruje se u odnosu na kapacitivnost oblasti prostornog tovara, koja je direktno proporcionalna aktivnoj površini spoja a obrnuto proporcionalna debljini zone osiromašenja. Ova debljina inače raste sa povećanjem napona inverzne polarizacije fotodiode.  $C_j$  se kreće u rasponu od 3 do 2500 pF i od presudnog je značaja za brzinu odziva diode. Spoj fotodiode ima konačnu paralelnu otpornost  $R_{sh}$ , najčešće u rasponu od  $5 \cdot 10^7$  do  $10^{10} \Omega$ .



Sl.2. Ekvivalentno kolo fotodiode i dva osnovna načina vezivanja fotodiode u kolo

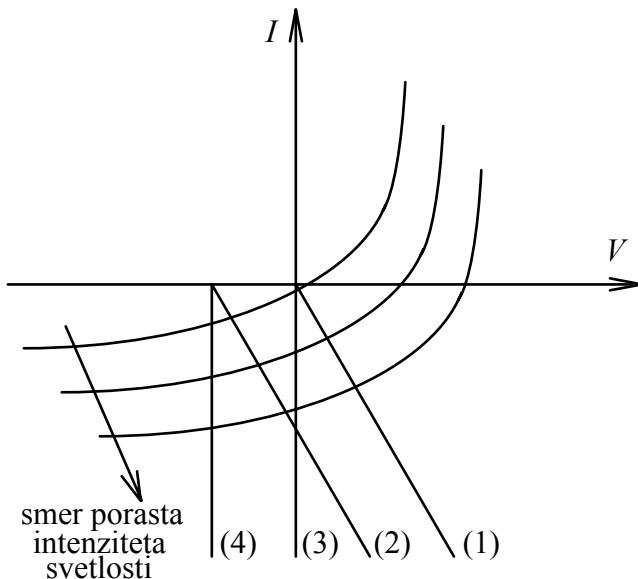
Fotodetektor se retko koristi nezavisno u optičkom sistemu. Obično je optički signal koji dolazi do fotodiode slab, pa i rezultujuća fotostruja mora biti pojačana pre daljeg procesiranja. Kod P-i-N fotodiode nema pojačanja, pa je neophodno pridružiti joj pojačavačko kolo. Neminovnost sprezanja fotodiode u električno kolo uslovjava pojavu parazitnih efekata. Oni se ogledaju u pojavi parazitne kapacitivnosti spoljnog električnog kola i otpornosti kontakata. Parazitna kapacitivnost se ne može izbeći, dok se otpornost kontakata može minimizovati primenom kvalitetne tehnologije naparavanja metalnih kontakata. Otpornost kontakata  $R_s$  diode se u proračunima često zanemaruje, jer je reda 0.1 do  $100 \Omega$ . Pored ove dve, fotodioda poseduje i svoju unutrašnju (ugrađenu) otpornost, ali je njena vrednost mala i dolazi do izražaja u dinamičkim procesima pri direktnoj polarizaciji fotodiode. Zato se ova otpornost uglavnom zanemaruje.

Što se tiče struja koje protiču kroz ekvivalentno kolo tu je generisana fotostruja  $I_{ph}$  i struja mraka  $I_{dk}$  koja teče kroz diodu. Struja mraka je posledica termičkog kretanja nosilaca. Sem

ovih struja unutar P-i-N fotodiode javlja se i struja pomeraja. Struja fotodiode se može opisati standardnom jednačinom:

$$I = I_{ph} + I_{dk} \left( e^{eV/kT} - 1 \right), \quad (4)$$

gde je  $I$  ukupna struja fotodiode,  $I_{ph}$  generisana fotostruja,  $I_{dk}$  struja mraka,  $V$  napon spoja,  $k$  Boltzmanova konstanta, a  $T$  absolutna temperatura spoja. Strujno-naponska karakteristika prikazana je na Sl.3.



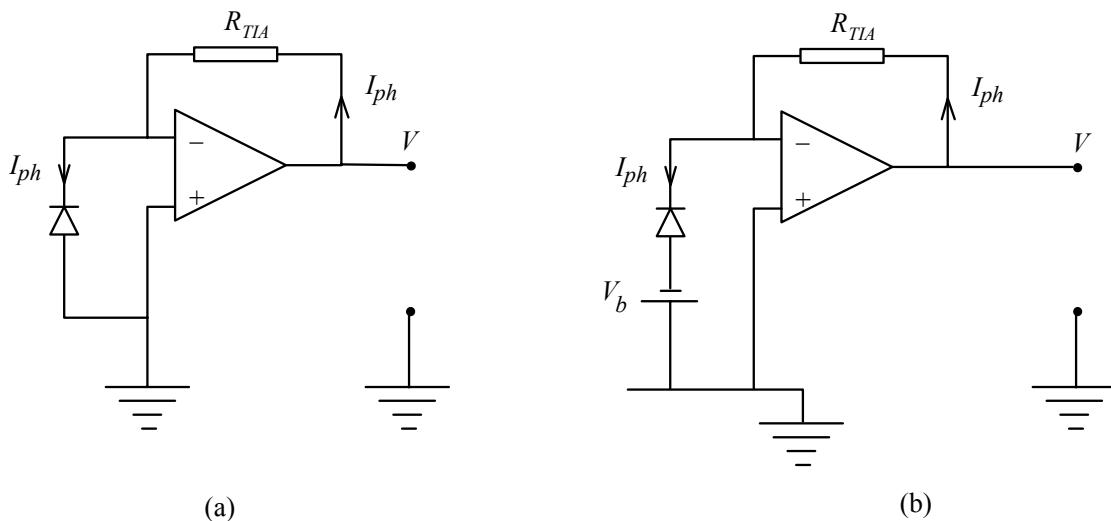
Sl.3. Strujno-naponska karakteristika fotodiode sa radnim pravama za pojedina kola

Na ponašanje fotodiode utiču karakteristike priključenog spoljašnjeg kola. Različitim kolima se mogu poboljšati ili istaći pojedine karakteristike optoelektronske konverzije, obično na račun nekih drugih, koje nisu važne u dатој primeni. Razlikuju se četiri osnovna načina vezivanja fotodiode. Njihove radne prave su prikazane na Sl.3. Dva osnovna načina detekcije nastalih nosilaca nanelektrisanja su fotovoltaični i fotoprovodni, u zavisnosti da li se dioda nalazi u otvorenom ili zatvorenom električnom kolu (Sl.2).

Kolo (1) na Sl.2 je najjednostavnije kolo, u kome se koristi rezistivno opterećenje bez polarizacije. Na radnom otporniku se generiše napon  $V = I_{ph}R_L$ . Otpornost  $R_L$  treba da bude što veća da bi se dobio veći koristan signal, kao i da bi se eliminisao uticaj promene paralelne otpornosti fotodiode sa temperaturom. Međutim, brzina odziva kola je određena vremenskom konstantom  $R_L C_j$ , te je za veće brzine potrebna mala otpornost  $R_L$ . Da bi se postigla linearnost takođe je potrebna manja vrednost radnog otpornika. Ovo fotonaponsko

kolo se koristi u jednostavnim sistemima gde nema strogih zahteva za linearnošću i brzinom odziva.

Kolo (2) na Sl.2 radi u tzv. fotoprovodnom režimu rada. Primenom inverznog napona polarizacije povećava se debljina osiromašenog sloja *p-n* spoja fotodiode i time se smanjuje kapacitivnost  $C_j$ . Inverznim naponom se takođe povećava linearnost odziva, tj. dinamički opseg, do oko 30% od vrednosti primjenjenog napona. Kolo (2) se primenjuje kada je potrebna dobra linearnost i veća brzina odziva.



Sl.4. Transimpedansni pojačavač bez polarizacije (a) i sa inverznom polarizacijom (b)

Transimpedansni pojačavač bez polarizacije (kolo (3)) omogućava rad u efektivnom kratkom spoju (anoda je na pravoj, a katoda na virtualnoj masi), kada se postiže najveća linearnost fotodiode. Sva fotogenerisana struja prolazi kroz otpornik u kolu povratne sprege  $R_{TIA}$  (Sl.4(a)) i napon na izlazu operacionog pojačavača je

$$V = -I_{ph} R_{TIA}. \quad (5)$$

Osnovna funkcija sklopa je pretvaranje strujnog signala u odgovarajući naponski signal, koji je pogodan za dalju obradu. Kolo se zato i zove transimpedans pojačavač i njegova prenosna funkcija ima prirodu otpornosti ( $R_{TIA}$  u paralelnoj vezi sa parazitnom ili spoljašnjom kapacitivnošću  $C_{TIA}$ ). Kod ovog kola je smanjen šum koji je uglavnom određen i obrnuto proporcionalan efektivnoj paralelnoj otpornosti kojom je dioda zatvorena (termalni šum). Kada se koristi operacioni pojačavač sa FET ulazom termalni šum je minimalan i određen je sa  $R_{sh}$  fotodiode. Takođe, zbog efektivnog kratkog spoja

diode, brzina detekcije je značajno povećana. Kako se na krajevima fotodiode održava konstantan napon (0 V), povećana je i linearnost detekcije.

Primena inverznog napona (Sl.4(b)), kao i kod kola (2), povećava brzinu odziva (zbog povećanja debljine osiromašene oblasti), i dinamički opseg (linearnost). Nedostatak primene inverznog napona u kolu (4) je povećanje struje mraka, te ovo kolo nije pogodno u slučajevima kada je potrebna velika osetljivost.

Karakteristike fotodiode u kolu transimpedansnog pojačavača su limitirane praktičnim ograničenjima samog operacionog pojačavača. Kritični faktori pojačavača uključuju ulaznu struju polarizacije, proizvod pojačanja i propusnog opsega (GBW), ulazni naponski i ulazni strujni šum.

Struja polarizacije operacionog pojačavača se sabira sa strujom fotodiode (struja mraka i struja signala). Bipolarni pojačavači imaju tipične struje polarizacije od 30 do 100 nA, što nije zanemarljivo ako se detektuju signali reda nW. Za relativno male optičke signale pogodni su JFET pojačavači, koji imaju znatno manje vrednosti ove struje (do 50 pA). U oba slučaja, ako se želi precizna detekcija jednosmernih nivoa mora se obezbediti mogućnost podešavanja strujnog ofseta, tj. kompenzovanja uticaja neželjenih struja, bez obzira da li potiču od struje polarizacije, struje mraka ili od optičkog zračenja pozadine.

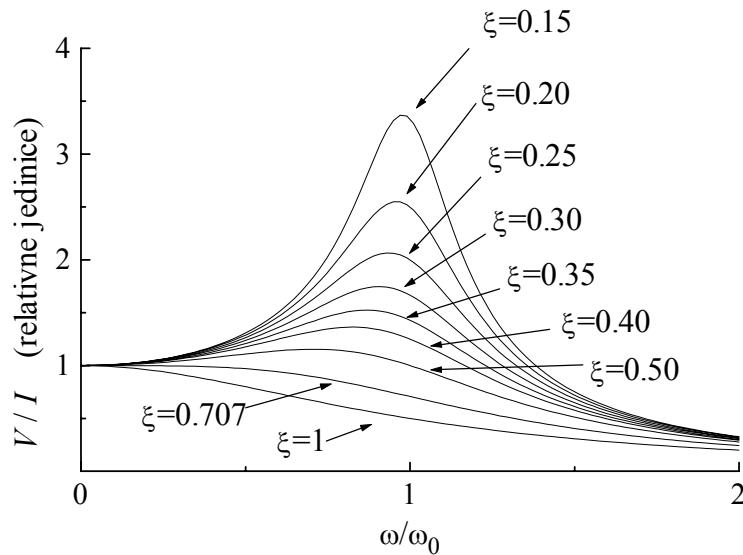
Kod idealnog operacionog pojačavača, sa beskonačnim pojačanjem i propusnim opsegom, brzina detekcije je ograničena samo fizikom rada fotodiode. Međutim, kod realnih operacionih pojačavača pojačanje opada sa frekvencijom i to tako da GBW ostaje konstantan. Jednostavnom analizom dobija se prenosna funkcija transimpedansnog pojačavača:

$$\frac{V(s)}{I(s)} = \frac{\omega_0^2}{s^2 + 2\xi\omega_0 s + \omega_0^2} R_{TIA}, \quad (6)$$

gde su  $\omega_0^2 = GBW/(R_{TIA}C_j)$ ,  $2\xi\omega_0 = GBW \cdot C_{TIA}/C_j + 1/(R_{sh}C_j)$ . Izraz (6) odgovara niskofrekventnom filtru drugog reda. Frekvencijski odziv kola u zavisnosti od koeficijenta prigušenja  $\xi$  prikazan je na Sl.5.

Na karakteristici se vidi potencijalno veliko premašenje odziva na kritičnoj frekvenciji  $\omega_0$ . Premašenje je jako zavisno od GBW i odnosa kapacitivnosti u povratnoj sprezi  $C_{TIA}$  i

kapacitivnosti spoja  $C_j$ . Upotreba  $C_{TIA}$  je neizbežna u praktičnim realizacijama da bi se obezbedio stabilan rad.



Sl.5. Frekvencijski odziv transimpedansnog pojačavača

Za primene kada je važan odziv na visokim frekvencijama moraju se, na osnovu prethodnih izraza, izabrati kritični parametri: operacioni pojačavač sa odgovarajućim GBW, kondenzator u povratnoj sprezi  $C_{TIA}$  i napon polarizacije fotodiode, kojim se podešava kapacitivnost spoja  $C_j$ .

U sledećoj tabeli su ukratko sumirane prednosti i nedostaci opisanih konfiguracija.

Tabela 1. Prednosti i nedostaci osnovnih konfiguracija u kojima fotodioda može da radi

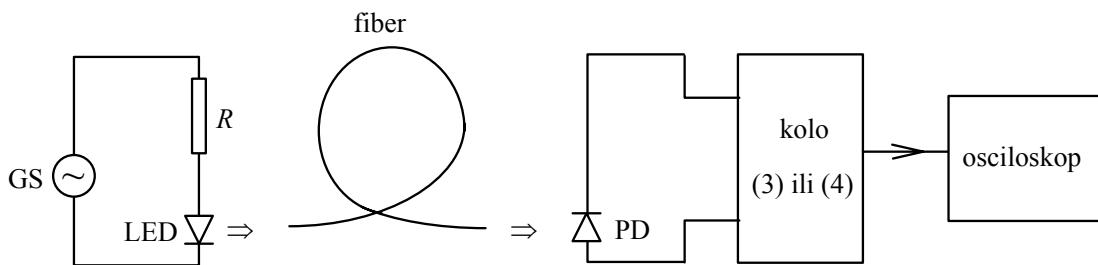
Kolo	Prednosti	Nedostaci
1	• Jednostavan rad	• Ograničena brzina • Ograničena linearnost • Ograničena osetljivost
2	• Poboljšanje linearnosti • Poboljšanje brzine	• Uticaj struje mraka • Porast sačma šuma
3	• Poboljšanje brzine • Poboljšanje linearnosti • Smanjen šum	• Dodatni šum pojačavača • Potencijalni visokofrekventni šum
4	• Maksimalna brzina • Maksimalna linearnost	• Uticaj struje mraka • Povećani sačma šum • Mogući visokofrekventni šum slabijeg intenziteta

## Zadatak vežbe

Treba snimiti frekvencijske karakteristike kola (3) i (4) za različite vrednosti otpornosti  $R_{TIA}$  i kapacitivnosti  $C_{TIA}$ , a zatim ih nacrtati u logaritamskoj razmeri. Izvesti zaključak na osnovu snimljenih krivih tj. odrediti propusni opseg ispitivanih sklopova.

## Postavka vežbe

Postavka eksperimenta prikazana je na Sl.6. Infracrvena LED dioda vezana je u odgovarajuće kolo zajedno sa generatorom sinusnog signala čija se frekvencija može menjati. Svetlost se od LED diode vodi do fotodiode optičkim vlaknom. Fotodioda je vezana u kolo (3) ili (4), a izlazni naponski signal se posmatra na digitalnom osciloskopu.



Sl.6. Postavka eksperimenta (GS-generator signala (konstantna amplituda, frekvencija može da se menja), PD-fotodioda)