Uniwersytet Warszawski

Wydział Fizyki ZAKŁAD OPTYKI INFORMACYJNEJ



PRACA DOKTORSKA

MARCIN STOLAREK

FOTNONIKA, PLAZMONIKA MEEP

PROMOTOR: dr hab. Rafał Kotyński

Warszawa2014

OŚWIADCZENIE AUTORA PRACY

OŚWIADCZAM, ŚWIADOMY ODPOWIEDZIALNOŚCI KARNEJ ZA POŚWIADCZENIE NIEPRAWDY, ŻE NINIEJSZĄ PRACĘ DYPLOMOWĄ WYKONAŁEM OSOBIŚCIE I SAMODZIELNIE, I NIE KORZYSTAŁEM ZE ŹRÓDEŁ INNYCH NIŻ WYMIENIONE W PRACY.

• • •	٠.	•	 •	•	•	•	•	•	•				•	•	•	•	•	•	•	•	•	•	•	•	•	•	•
									P	9)	Γ)]	P	ľ	S											

University of Warsaw

Faculty of Physics Information Optics Department



PHD IN PHISICS

MARCIN STOLAREK

FOTONICS, PLASMONICS MEEP

SUPERVISOR: Rafał Kotyński Ph.D

Warsaw 2014

Serdecznie dziękuję ...

Spis treści

1.	Wst	ę p	6
	1.1.	State of the art	7
	1.2.	Cele i tezy pracy	7
	1.3.	Podział pracy	7
2.	Mod	lelowanie własności podfalowych struktur fotonicznych	8
	2.1.	Metody numeryczne	9
		2.1.1. Metody macierzowe	9
		2.1.2. FDTD	9
	2.2.	Modele materialowe	9
	2.3.	Model efektywny	9
3.	Siat	ki metalowe do kształtowania fali elektromagnetycznej w THz	11
	3.1.	Wprowadzenie	12
	3.2.	Antena THz - siatka dyfrakcyjna + podkład	12
	3.3.	Transmisja jedno kierunkowa	15
	3.4.	Soczewka dyfrakcyjna z transmisją jedno kierunkową	15
4.	PMI	L	17
	4.1.	Wprowadzenie	18
	4.2.	PML ze struktury warstwowej	18
	4.3.	core shell pml?	18
5.	Bezo	lyfrakcyjna propagacja światła w wielowarstwach metaliczno-	
	diele	ektrycznych	20

SPIS TREŚCI 6

5.1.	Podstawowe pojęcia Optyki Foruierowskiej	22
5.2.	Własnosci materialowe w zakresie widzialnym	22
	5.2.1. Model Lorenza-Drudego	23
5.3.	Wielowarstwy z bezdyfrkacycyjną propagacja swiatla	23
5.4.	Nadrozdzielczy pryzmat	23
5.5.	Analiza chropowatosci	23
5.6.	Bardziej zlozone struktury skladane wielowarstw	23

1. Wstęp

1.1. State of the art

- 1.1. State of the art
- 1.2. Cele i tezy pracy
- 1.3. Podział pracy

2. Modelowanie własności podfalowych struktur fotonicznych

2.1. Metody numeryczne

2.1.1. Metody macierzowe

2.1.2. FDTD

Przykladowe rozwiązania: fala zanikajaca, plazmon, fala propagujaca?

2.2. Modele materiałowe

2.3. Model efektywny

Bibliografia

[Smith et al.(2000)Smith, Padilla, Vier, Nemat-Nasser, and Schultz] D. R. Smith, Willie J. Padilla, D. C. Vier, S. C. Nemat-Nasser, and S. Schultz. Composite medium with simultaneously negative permeability and permittivity. *Phys. Rev. Lett.*, 84:4184–4187, May 2000. doi: 10.1103/PhysRevLett.84. 4184. URL http://link.aps.org/doi/10.1103/PhysRevLett.84.84.4184.

[Veselago(1968)] Victor Georgievich Veselago. The electrodynamics of substances with simultaneously negative values of and μ . *Physics-Uspekhi*, 10(4): 509–514, 1968.

3. Siatki metalowe do kształtowania fali elektromagnetycznej w THz

3.1. Wprowadzenie

3.1. Wprowadzenie

Własności materiałowe w zakresie THz Projekt "Detektor promieniowanie THz" Nadzwyaczja transmisja przez szczeliny

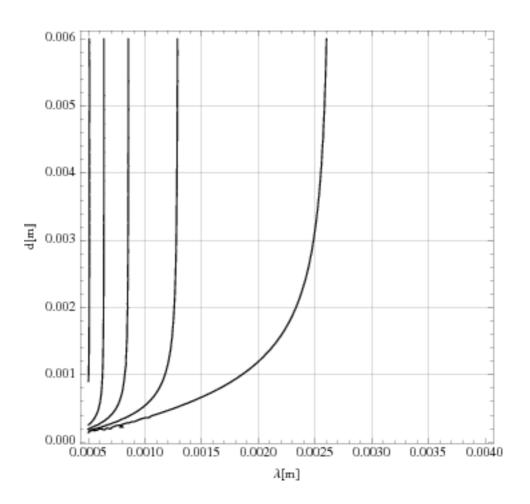
3.2. Antena THz - siatka dyfrakcyjna + podkład

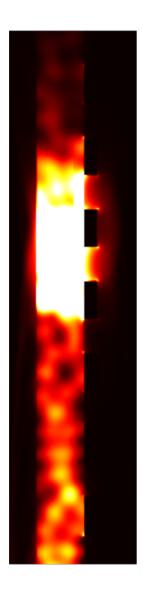
Bazujac na pracach numerycznych na jednowymiarowych siatkach dyfrakcyjnych pozwalajachych na wzbudzenie modow falowodowych w podkladach z GaAs przeanalizowane zostalo dzialanie analogicznych falowodow zbudowanych z siatek koncentrycznych.

Bazujac na analitycznym rozwiazaniu problemu wzbudzania modow falowodowych w podkladzie dielektrycznym (przy zalozeniu nieskonczonych wymiarow w kierunku propagacji wewnatrz falowodu) sporzadzono wykres przedstawiajacy zaleznosc okresu siatki pozwalajacej na wzbudzenie modu falowodowego od dlugosci fali w prozni promieniowania padajacego na uklad.

Wielosc galezi wynika z faktu, ze dla krotszych dlugosci fali rozpatrywany podklad ma charakter wielomodowy. Pojedyncze rozwiazanie powyzej dlugosci fali rownej 3mm, wskazuje nam poczatek zakresu jednomodowego.

Dla weryfikacji mozliwosci dzialania zaprojektowanych falowodow, przeprowadzono symulacje FDTD we wspolrzednych cylindryczncych. Symulacje potwierdzily mozliwosc wykorzystanie powyzszych siatek zarowno przy oswietleniu ukladu polaryzacja radialna jak i liniowa. Ponizej przedstawiony rysunek opisuje sytuacje w ktorej struktura z GaAs o rozmiarach 10x10mm pokryta siatka dyfrakcyjna o okresie 538 um i otworach 250um (wspolczynnik wypelnienia ok. 0.53) zostala oswietlona promieniowaniem o dlugosci fali 2.52 mm. W przypadku prezentowanej symulacji siatka miala grubosc 10um, w kolejnych symulacjach potwierdzono jednak, ze grubosc siatki nie ma kluczowego zanczenia pod warunkiem zapewnienia nie przezroczystosci siatki. Efekt koncentracji pola przy zblizaniu sie





do srodka struktury wynika ze zmniejszania sie elementu objetosciowego wraz ze zblizaniem do osi symetrii.

3.3. Transmisja jedno kierunkowa

3.4. Soczewka dyfrakcyjna z transmisją jedno kierunkową

Bibliografia

[Smith et al.(2000)Smith, Padilla, Vier, Nemat-Nasser, and Schultz] D. R. Smith, Willie J. Padilla, D. C. Vier, S. C. Nemat-Nasser, and S. Schultz. Composite medium with simultaneously negative permeability and permittivity. *Phys. Rev. Lett.*, 84:4184–4187, May 2000. doi: 10.1103/PhysRevLett.84. 4184. URL http://link.aps.org/doi/10.1103/PhysRevLett.84.84.4184.

[Veselago(1968)] Victor Georgievich Veselago. The electrodynamics of substances with simultaneously negative values of and μ . *Physics-Uspekhi*, 10(4): 509–514, 1968.

4. PML

4.1. Wprowadzenie

4.1. Wprowadzenie

Koncepcje PML

Zastosowania numeryczne i fizyczne

4.2. PML ze struktury warstwowej

4.3. core shell pml?

Bibliografia

[Smith et al.(2000)Smith, Padilla, Vier, Nemat-Nasser, and Schultz] D. R. Smith, Willie J. Padilla, D. C. Vier, S. C. Nemat-Nasser, and S. Schultz. Composite medium with simultaneously negative permeability and permittivity. *Phys. Rev. Lett.*, 84:4184–4187, May 2000. doi: 10.1103/PhysRevLett.84. 4184. URL http://link.aps.org/doi/10.1103/PhysRevLett.84.84.4184.

[Veselago(1968)] Victor Georgievich Veselago. The electrodynamics of substances with simultaneously negative values of and μ . *Physics-Uspekhi*, 10(4): 509–514, 1968.

5. Bezdyfrakcyjna propagacja światła w wielowarstwach metaliczno-dielektrycznych

Każdy element układu optycznego możemy wyrazić jako układ filtrujący częstotliwość i częstości przestrzenne oświetlającego ten układ źródła. Poniższy rozdział poświęcony jest modelowaniu działania wielowarstw metalicznodielektrynych wykorzystywanych do budowy elementów optycznych o zaprojektowanych właśnościach filtrowania częstości przestrzennych. W przeciwieństwie do przestrzeni swobodnej, będącej filtrem dolnoprzepustowym, mogą one charakteryzować się również transmisją wysokich częstości przestrzennych, które w przestrzeni swobodnej mają charakter fal ewanescentnych. Wykorzystanie układów tego typu umożliwia konstrukcję elementów optycznych działających poza klasycznym ograniczeniem dyfrakcyjnym.

Złamanie ograniczenia dyfrakcyjnego możliwe jest dzięki zastosowaniu materiałów charakteryzujących się ujemnym załamaniem światła, rozumianym jako załamanie pod kątem skierowanym przeciwnie niż wynikałoby to z Prawa Snelliusa. Materiały takie w odniesieniu do przywołanej klasycznej formuły optyki geometrycznej muszą charakteryzować się ujemnym współczynnikiem załamania światła. Korzystając z elektrodynamiki klasycznej opisywanej równaniami Maxwella wiemy, że współczynnik załamania związany jest z przenikalnością elektryczną i magentyczną ośrodka: $n = \pm \sqrt{\varepsilon \mu}$. Wybór dodatniej gałęzi pierwiastka jest więc konwencjonalny i musi być dostosowany do sytuacji fizycznej. Ujemna wartość współczynnika załamania światła jest równoważna ze zmiana kierunku predkości fazowej, której zwrot jest zgodny ze zwrotem wektora falowego. Pierwszą propozycja definicji ośrodków o ujemnym współczyniku załamania była ujemna wartośc iloczynu skalarnego wektora Poyntinga i wektora falowego $\vec{P}\vec{k} < 0$ podana przez Victora Vesselago [Veselago(1968)]. Ze względu na tę własność materiały takie nazywane są lewoskrętnymi (ang. left-handed) gdyż w stosunku do do iloczynu $\vec{E} \times \vec{H}$ nie ma zastosowania reguła prawej dłoni, a przeciwna - lewej.

Materiały lewoskrętne muszą charakteryzować się ujemnymi wartościami ε i μ dla tego samego zakresu częstotliwości. Materiały takie nie były do tej pory obserwowane w przyrodzie, eksperymentalnie dowiedziono jednak możliwość sztucznego wytworzenia metamateriałów o takich własnościach[Smith et al.(2000)Smith, Padilla, Vier, Nemat-Nasser, and Schultz] przy pomocy SSR(ang split-ring resonator).

Język używany do opisu działania analizowanych struktur warstwowych wywodzi się z Optyki Fourierowskiej w której podstawowym pojęciem są układy LSI (ang. Linear shift-invariant systems). Opisywane struktury spełniają warunki tego typu układów - nie wykazują własności nieliniowych, oraz są niezmiennicze ze względu na przesunięcia. Wykorzystanie formalizmu Optyki Fourierowskiej umożliwia analityczną ocenę wyników symulacji numerycznych, oraz wprawdza spójny zestaw pojęć wykorzystywanych do opisu rozważanych układów.

5.1. Podstawowe pojęcia Optyki Foruierowskiej

5.2. Własności materialowe w zakresie widzialnym

Omawiane w niniejszym rozdziale zjawiska wykorzystują zakresy długości fali w których materiały charakteryzują się nietypowymi własnościami. Istenienie takich zakresów spektralnych wynika ze zjawiska dyspersji czasowej materiałów. Zjawisko dyspersji jest przejawem występowania ładunków elektrycznych w budowie materii. Cząstki posiadające ładunek elektryczny jak elektrony lub jony, wprowadzane są w drgania pod wpływem fali elektromagnetycznej. Przez co stają się one źródłem promieniowania elektromagnetycznego modyfikującego fale propagującą się w ośrodku. Ze względu na występowanie częstości własnych drgań cząstek ośrodka zjawiska dyspersyjne mają charakter rezonansowy.

Poniższy rozdział poświęcony jest analizie zjawisk w zakresie optycznym w któym podatność magenetyczna materiałów jest zaniedbywalnie mała, w związku z czym przyjmuje się $\mu(\omega)={\rm const.}$ Przenikalność elektryczna materiałów wykazuje jednak zmienność również dla widma optycznego. W stosunku do dielktryków z powodzeniem stosuje się model Lorenza-Lorenza, a wartość ε w prezentowanych zastosowaniach może być traktowana jako stała. Bardziej skompilikowane podejście jest jednak wymagane w przypadku metali, dla których $\varepsilon(\omega)$ w omawianej części spektrum ma charakter rezonansowy i musi być opisywana przy pomocy modelu Lorenza-Drudego.

W poniższym paragrafie pomijamy uwzględnienie wpływu wektora falowego na wartości ε i μ . W ogólności $\varepsilon(\omega,\vec{k})$ jes t funkcją zarówno częstotliwości

jak i wektora falowego, co należy rozumieć jako zależność indukcji elektrycznej $D(\vec{t},r)$ nie tylko od wzbudzenia w poprzedzającej chwili czasu t', ale również od wzbudzenia fali elektromagnetycznej w otoczeniu \vec{r}' . Ze względu na zależność od otoczenia ta klasa zjawisk nazywana jest nielokalnymi. Wpływu otoczenia na stan polaryzacji \vec{P} nie można pomijać gdy zmienność pola elektromagnetycznego jest znacząca w porównaniu z drogą swobodną elektronów w ośrodku.

5.2.1. Model Lorenza-Drudego

Własności materiałowe w tym modelu opisywane są przez

5.3. Wielowarstwy z bezdyfrkacycyjną propagacja swiatla

- 5.4. Nadrozdzielczy pryzmat
- 5.5. Analiza chropowatosci
- 5.6. Bardziej zlozone struktury skladane wielowarstw

Bibliografia

[Smith et al.(2000)Smith, Padilla, Vier, Nemat-Nasser, and Schultz] D. R. Smith, Willie J. Padilla, D. C. Vier, S. C. Nemat-Nasser, and S. Schultz. Composite medium with simultaneously negative permeability and permittivity. *Phys. Rev. Lett.*, 84:4184–4187, May 2000. doi: 10.1103/PhysRevLett.84. 4184. URL http://link.aps.org/doi/10.1103/PhysRevLett.84.84.4184.

[Veselago(1968)] Victor Georgievich Veselago. The electrodynamics of substances with simultaneously negative values of and μ . *Physics-Uspekhi*, 10(4): 509–514, 1968.