

# Raport de faza HOLCOMM 2015

## Etapa 4 – Demonstrarea functionalitatii sistemului,

Cristian Kusko (CO)  
Florin Adrian Popescu (P1)  
Mona Mihailescu (P2)

### Experimentarea modelului functional, verificarea integritatii informatiei transmise prin comunicator optic prin spatiu liber pe baza de vortexuri optice (CO)

Propunem un model experimental de comunicator optic in spatiu liber in care informatia este codata cu valori ale momentului orbital unghiular. In acest sens fascicule helicoidale independente sunt suprapuse in acelasi canal de comunicatie cu scopul de a creste capacitatea de transmitere a informatiei. Informatia este codata cu vortexuri optice generate in urma difractiei unui fascicul gaussian pe o masca de faza in reflexie. Decodarea consta in reconstructia fasciculului Gaussian initial fiind realizata cu holograme generate de calculator de tip furca.

In acest raport de faza am realizat experimental 2 modele de comunicator optic in spatiu liber. Primul este o varianta imbunatatita la montajul realizat in 2014 la care am realizat si decodarea. Al doilea model de comunicator a fost realizat folosind masti de faza spirala in reflexie proiectate, fabricate si caracterizate optic anul acesta. Asemanarea dintre aceste modele consta in metoda de codare, respectiv decodare si moduare ON-OFF key a fasciculelor gaussiane incidente. Diferenta consta in folosirea de masti de faza spirala de ordine diferite pentru modelul nou, modelul prezentat in raportul anterior folosea masti de faza de acelasi ordin. O alta diferență notabilă este unghiul sub care cade radiatia incidenta pe mastile de faza spirala. In modelul de comunicator din raportul anterior radiatia incidenta facea un unghi diferit de  $90^\circ$  cu SPP, in modelul nou prezentat in acest raport radiatia incidenta face un unghi de  $90^\circ$  cu SPP. Acest lucru este facilitat de divizorul de fascicul (beam-splitter).

Primul model de comunicator optic se bazeaza pe superpozitia coaxiala a doua vortexuri optice cu valori ale OAM diferite, acestea fiind generate de masti de faza spirala ce opereaza in modul reflexie in transmisor. La receptor, decodarea stariilor OAM transmise se realizeaza cu CGH de tip furca. Montajul acesta este versatil avand la componenta lui diode laser ce emit la lungimea de unda 633 nm si sunt modulate ON-OFF key.

In continuare sunt prezentate mastile fotolitografice proiectate in CleWin software in vederea fabricarii unor masti de faza spirala de ordin 3 respectiv 6. Conform rationamentului prezentat in rapoartele anterioare, mastile de faza spirala sunt fabricate cu un nivel de discretizare in 8 trepte. Pentru obtinerea acestor nivele s-au folosit 3 masti fotolitografice prezentate in Fig. 1.

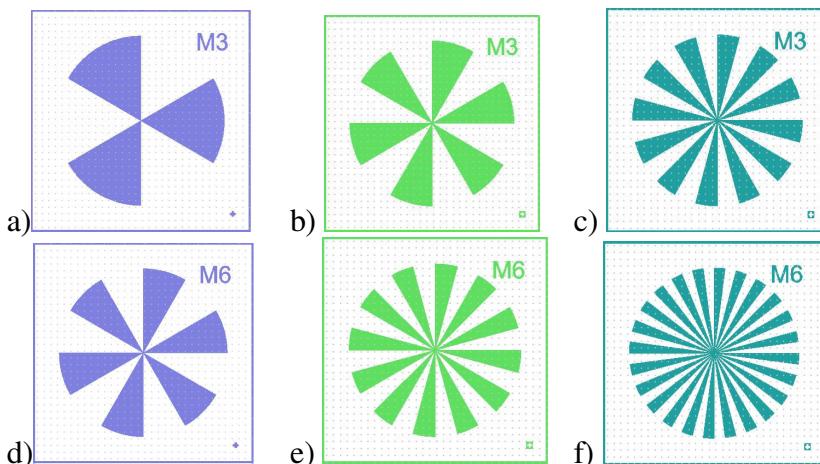


Fig. 1 Masti fotolitografice pentru SPP care genereaza vortexuri optice cu sarcina topological  $m=3$  (a,b,c), respectiv  $m=6$  (d,e,f). Mastile a, d) sunt pentru primul proces fotolitografic; mastile b), e) sunt pentru al doilea proces fotolitografic; mastile c), f) sunt pentru al treilea proces fotolitografic.

Procesul de fabricare a mastilor de faza spirală este prezentat în detaliu într-unul dintre rapoartele de faza prezentate anterior. Acesta constă în 3 procese fotolitografice alternate succesiv de 3 procese de corodare în plasma cu ioni reactivi (corodare în plasma RIE), după care s-a efectuat o metalizare Cr-Au prin tehnică sputtering pentru obținerea îmbunătățirea reflectivității.

SPP fabricate sunt caracterizate structural cu ajutorul microscopului optic în Fig. 2, respectiv cu interferometrul de lumina alba (WLI) în Fig. 3.

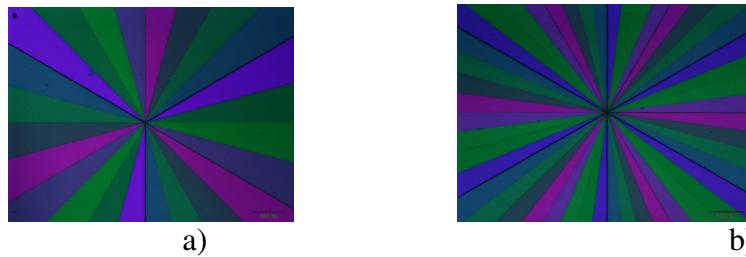
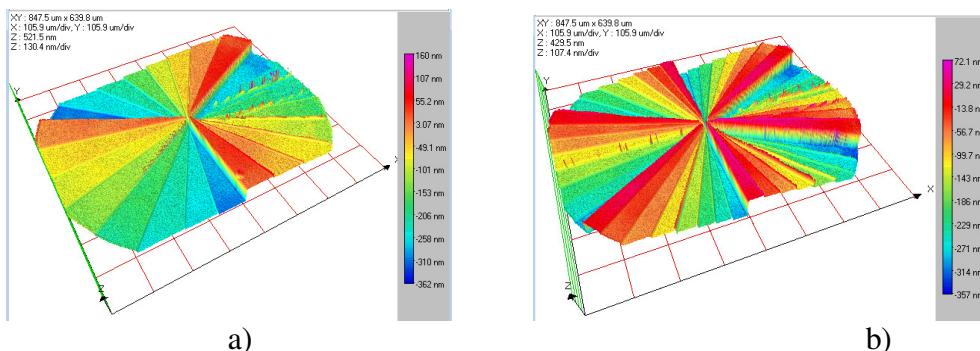


Fig. 2 Imagini optice pentru SPP care genereaza vortexuri optice cu sarcina topologica a)  $m=3$ ; b)  $m=6$ .

Imaginiile din fig. 2 sunt achiziționate cu microscopul optic și oferă o informație calitativa asupra morfologiei SPP. Se poate observa o periodicitate a celor 8 nivele obținute. Perioada este de 8 culori distincte: de la violet care corespunde nivelului cel mai puțin corodat: aproximativ 1000 nm, la albastru-verde care corespunde nivelului cel mai adânc corodat – aproximativ 700 nm grosimea layerului de  $\text{SiO}_2$ . Numarul de treceri de la înaltimea maxima (violet) la cea minima (albastru-verde) determină sarcina topologică a vortexului optic generat de aceste măstări de fază  $m=3$ , respectiv  $m=6$ .

Măstări de fază spirală sunt structuri cu 8 nivele de discretizare ceea ce presupune faptul că fascicul optic difracțiat de aceste configurații va avea un drum optic discontinuu. Numărul de schimbări de la înaltimea minima la cea maxima în sensul orar va genera o sarcină topologică pozitivă egală cu numărul de diferențe de fază de  $2\pi$ . Similar, numărul de treceri de la înaltimea maxima la cea minima tot în sensul orar va genera un vortex optic cu sarcină topologică negativă egală cu numărul de diferențe de fază de  $2\pi$ . Calitatea optică a SPP fabricate nu este afectată de structura lor discontinua, fapt care poate fi observat în rezultatele experimentale.

O altă caracterizare funcțională a fost realizată cu interferometrul de lumina alba. În Fig. 3a) și 3b) sunt ilustrate configurațile tridimensionale ale SPP cu  $m=3$  și  $m=6$ , iar în Figurile 3c) și 3d) se arată configurația în scara de gri cu tonurile mai închise corespunzând adâncimilor de corodare mari și tonurile mai deschise corespunzând adâncimilor de corodare mici.



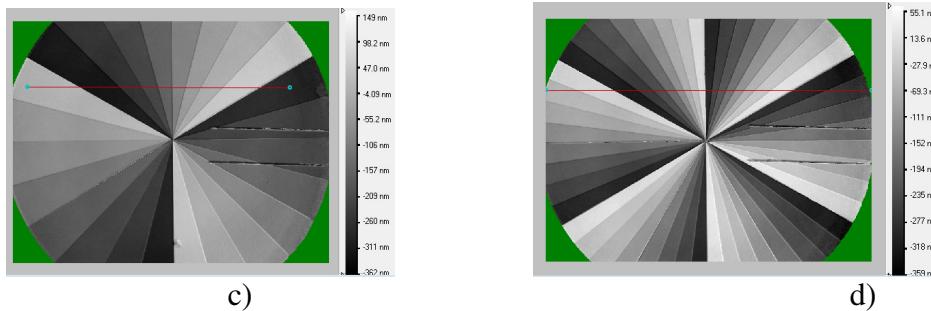


Fig. 3. Profil tridimensional al SPP cu a)  $m=3$ ; b)  $m=6$ ; Profil bidimensional cu c)  $m=3$ ; d)  $m=6$ .

Adancimea nivelelor s-a reprezentat printr-o sectiune transversala a SPP pentru  $m=3$  in Fig. 4a) respectiv  $m=6$  in Fig. 4b). Rezultatele sintetizate in tabelul 1 indica faptul ca diferența intre adancimea maxima si cea minima in cazul sectiunii transversale a SPP din Fig. 3c) de 318.8-320.1 nm in vreme ce diferențele de nivel a doua trepte consecutive se situeaza in jurul valorilor de 32.6-64.1 nm. Rezultatele sintetizate in tabelul 1 indica faptul ca diferența intre adancimea maxima si cea minima in cazul sectiunii transversale a SPP din Fig. 3d) de aproximativ 291.9-307nm in vreme ce diferențele de nivel a doua trepte consecutive se situeaza in jurul valorilor de 27.7-60.3 nm. In tabelul 2 pentru o sectiunea transversala din Fig.3 SPP pentru  $m=6$  este de aproximativ 320nm in vreme ce diferențele de nivel se situeaza in jurul valorilor de 32.6-60.3 nm. Aceste rezultate indica faptul ca SPP realizeaza satisfac conditiile geometrice necesare pentru producerea vortexurilor optice.

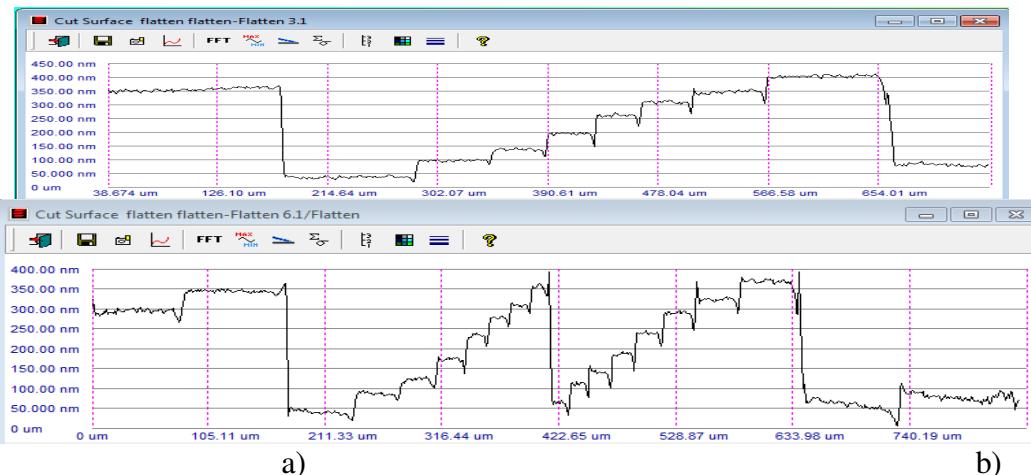


Fig. 4. Grafic al sectiunii transversale S1 pentru adancimea nivelelor a)  $m=3$ ; b)  $m=6$

Tabel 1

(nm)→	1	2	3	4	5	6	7	8	9
$\Delta z$ (S1)	318.5	58	41.7	57.7	64.1	54.1	32.6	58.7	320.1

Tabel 2

(nm) →	1	2	3	4	5	6	7	8	9	10	11	12
$\Delta z$	48.7	303.7	48.2	34.4	50.8	60.3	43.5	31.9	41.5	291.9	51.1	31.5

(S1)											
------	--	--	--	--	--	--	--	--	--	--	--

13	14	15	16	17	18	19
46.7	52.5	47.7	35.9	44.9	307	27.7

## Comunicator

Propunem un nou model de comunicator in care informatia este codata cu valori diferite ale momentului orbital unghiular OAM. Principiul lui de functionare se bazeaza tot pe suprapunerea mai multor fascicule helicoidale independente in acelasi canal de comunicatii cu scopul de a creste capacitatea de transmitere a informatiei. Codarea informatiei se face prin generarea vortexurilor optice cu SPP prezентate anterior. Informatia este transmisa in spatiu liber si ulterior decodificata cu ajutorul hologramelor generate de calculator de tip furca, astfel incat receptorul sa detecteze fascicule gausiene.

Doua diode laser care emit la lungimea de unda 633 nm sunt modulate ON-OFF key independent. Acestea ilumineaza cu fascicule gausiene 2 SPP-uri cu scopul de a genera vortexuri optice de diferite momente orbitale unghiulare. Montajul experimental este prezentat in Fig. 5. Fasciculul emergent de la dioda laser 1 (DL1) ilumineaza prin primul divizor de fascicul (beam splitter - BS) la incidenta normala prima SPP, este difractat de aceasta care este de ordin  $n$  si genereaza un vortex optic cu sarcina topologica  $n=3$ , in cazul nostru particular. Acest fascicul helicoidal este transmis prin al doilea divizor de fascicul (BS) si poate fi observat proiectat pe ecran (SCREEN). Fasciculul gausian generat de dioda laser DL 2 este de asemenea modulat ON-OFF key independent. Dupa aceasta este transmis prin al doilea beam-splitter si difractat de SPP de ordin  $m$ . In cazul nostru vortexul optic generat are sarcina topologica  $m=6$ . Dupa o aliniere fina, de mare precizie, aceste doua vortexuri optice cu sarcini topologice  $m=3$ , respectiv  $m=6$ , sunt suprapuse in acelasi canal de comunicatie la iesirea transmitatorului.

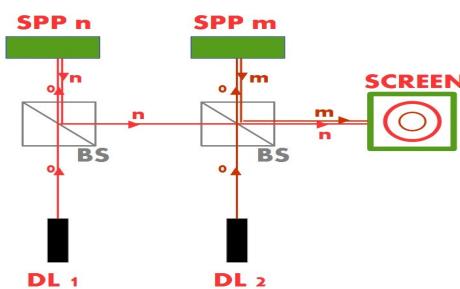


Fig. 5. Montaj experimental. Comunicator optic in spatiu liber folosind SPP in reflexie

In Fig. 6 este reprezentata superpozitia a doua vortexuri optice independente cu sarcina topologica  $n=3$  in centru respectiv  $m=6$ , in exterior. In Fig. 6a) este ilustrata simularea numerica bazata pe integrala de difractie Kirchhoff, prezentata intr-un raport de faza anterior. Fig. 6b) reprezinta realizarea experimentală a aceleiasi superpozitii prezентate in Fig. 6a) fiind cazul in care ambele diode laser sunt ON, iar ambele valori OAM sunt transmise. In Fig. 6c) dioda modulata DL 1 este OFF si dioda DL 2 este ON, astfel incat fasciculele transmise poarta informatia codata de vortexul optic cu sarcina topologica  $n=3$ . Pe de alta parte, in Fig. 6d) cand DL 1 este ON si DL 2 este OFF, este transmisa informatia codata de vortexul optic cu sarcina topologica  $m=6$ .

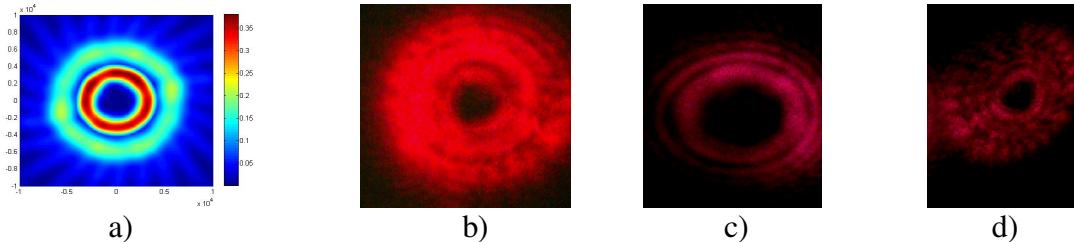


Fig. 6. Superpozitia a doua vortexuri optice, vortexul optic ( $m=3$ ) in centru, vortexul optic ( $m=6$ ) in exterior la iesirea transmitatorului a) cand ambele diode laser sunt ON numeric; b) cand ambele diode laser sunt ON experimental; c) cand DL 1 este ON experimental; d) cand DL 2 este ON experimental

Metoda aleasa pentru a detecta vortexurile optice si implicit de a decoda informatia transmisa este aceea de a folosi holograme de tip furca, mentionate in rapoartele de faza anterioare. Am generat in MATLAB doua CGH cu dislocatie de ordin 3, respectiv 6, care pot fi observate in Fig. 7a) repectiv Fig. 7b). Aceasta holograma este superpozitia unei unde plane cu o unda helicoidalala. Marele avantaj al acestieia este faptul ca este independenta de lungimea de unda a fascicului optic incident.

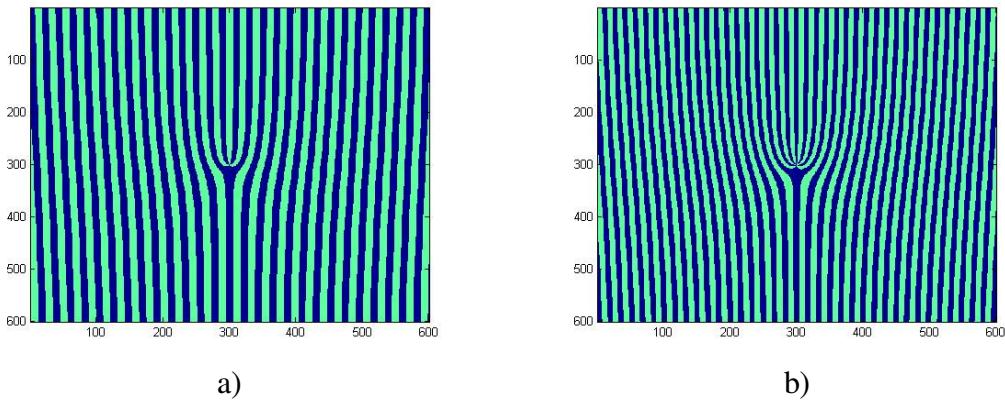
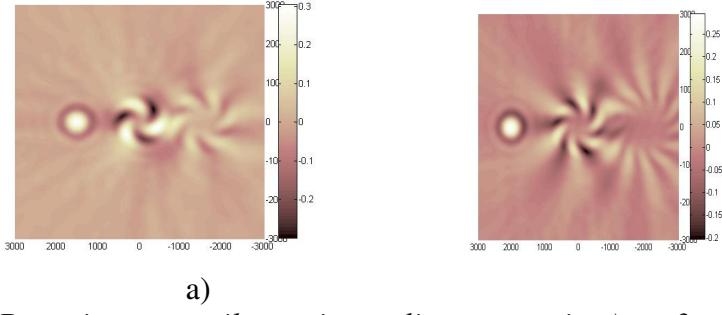


Fig. 7. CGH de tip furca cu dislocatie de ordin a) 3; b) 6.

Decodarea s-a realizat numeric prin simularea difractiei unui vortex optic care se doreste a fi decodat pe una dintre hologramele prezентate in Fig. 7 prin calculul integralei Kirchhoff. Partea reala a campului electric obtinut in urma acestei difractii este prezentat in Fig. 8. Imaginea de difractie consta intr-un grup de vortexuri optice cu diferite sarcini topologice. In Fig. 8a) pot fi observate vortexuri optice cu  $m=0$  (fascicul gausian),  $m=3$  (vortexul optic incident),  $m=6$ ; acest fapt demonstreaza decodarea vortexului optic incident cu  $n=3$  folosind o CGH cu o dislocatie de ordin 3. In Fig. 8b) a fost detectat un vortex optic cu  $m=6$  folosind o CGH cu o dislocatie de ordin 6, fapt ce a generat o figura de difractie cu vortexuri optice cu  $m=0$  (reconstructia fasciculului gausian),  $m=6$  (fascicul incident pe CGH),  $m=12$ .

Numarul de franje de culoare deschisa din Fig. 8 reprezinta valorile maxime a campului electric si determina sarcina topologica a unui vortex optic. Acest numar este egal cu numarul de franje inchise la culoare care corespund valorilor minime ale campului. Figura de difractie din Fig. 8a) este determinata de furca cu dislocatie de ordin 3, pe cand imaginea din 8b) este determinata de furca cu dislocatie de ordin 6.



a)

b)

Fig. 8. Detectia vortexurilor optice realizate numeric a)  $m=3$  and b)  $m=6$  difractate pe holograma generata de calculator de tip furca cu dislocatie de ordin a) 3; b) 6; – partea reala a campului electric

In raportul de faza 2014 s-a realizat un comunicator optic in spatiu liber care functioneaza dupa schema din Fig. 8. Principiul de functionare a fost explicat in detaliu in raportul precedent. 2 masti de faza spirala de acelasi ordin sunt configurate intr-un montaj cascada. 2 diode laser care opereaza in vizibil la 633 nm sunt difractate succesiv de aceste masti de faza, rezultatul fiind superpozitia a doua vortexuri optice de ordin  $m=4$ , respectiv  $m=8$  in acelasi canal de comunicatie. In acest raport de faza s-au obtinut rezultate in bunatatile care pot fi observate in Fig. 9.

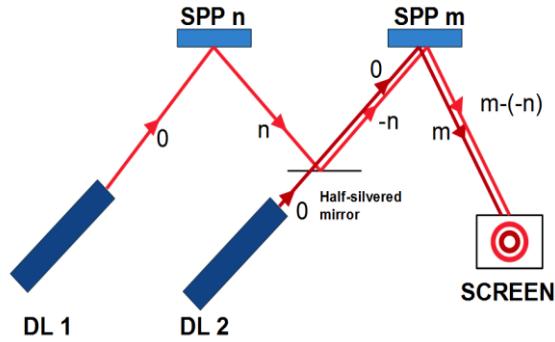


Fig. 9. Diagrama montaj optic de comunicator in spatiu liber cu masti de faza spirala de acelasi ordin.

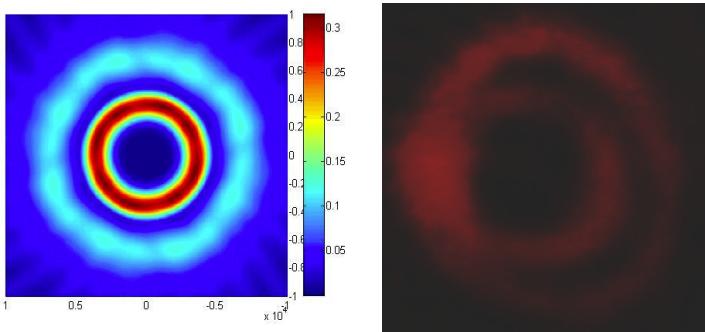


Fig. 10. Superpozitia a doua vortexuri optice cu  $n=4$  si  $n+m=8$  la iesirea transmitorului optic cand ambele diode laser sunt ON a) numeric; b) experimental.

In aceasta faza a proiectului am realizat detectia vortexurilor optice transmise in spatiu liber dupa ce au fost generate cu ajutorul schemii din Fig. 9.

Pentru a detecta vortexuri optice, sau pentru a decoda informatia transmisa de acestea, s-a folosit o holograma generata cu ajutorul calculatorului a carei proces de fabricatie a fost descris in raportul anterior. Aceasta holograma este o superpozitie de doua holograme de tip furca una verticala, cu o dislocatie de ordin 8 si una orizontala de ordin 4 care se poate observa in Fig. 11a). In Fig. 11b)

este reprezentata partea reala a campului electric in urma difractiei unui fascicul gausian pe aceasta holograma compusa de tip furca. Pe primul rand al acestei retele de 9 vortexuri optice cu diferite sarcini topologice se poate observa un vortex optic cu  $m=-12$ ,  $m=-4$ ,  $m=4$ . Pe al doilea rand, se pot observa vortexuri optice cu sarcina topologica  $m=-8, m=0$  (fascicul gausian incident),  $m=8$ . Pe al treilea rand, se pot observa vortexuri optice cu sarcina topologica  $m=-4, m=4, m=12$ . Valorile acestea sunt determinate de numarul de franje albastre/rozii care corespund valorilor minime/maxime ale campului electric.

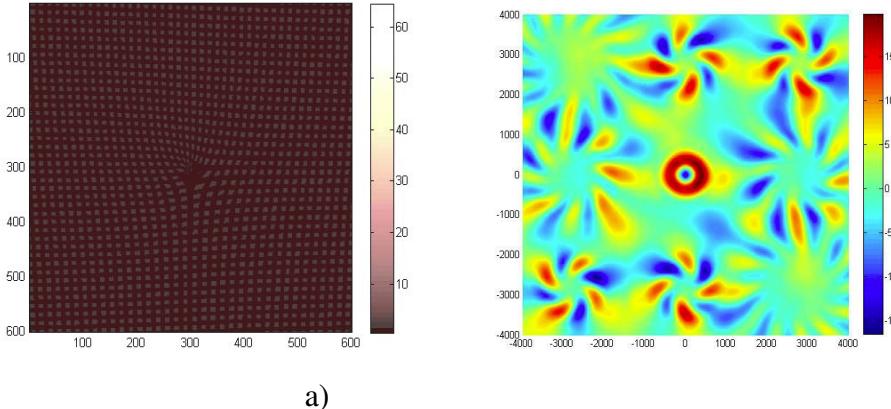


Fig. 11. a) CGH de tip furca compusa; b) difractia unui fascicul gausian pe aceasta holograma.

Explicatia numerelor topologice din Fig. 11b) este urmatoarea: cele din randul 2 sunt generate de furca de ordin 8, vortexurile de pe coloana a 2 sunt generate de furca de ordin 4. Celelalte sarcini topologice sunt determinate de superpozitia tuturor combinatiilor posibile ale vortexurilor optice ( $+/-4$  si  $+/-8$ ) fapt care duce la vortexuri optice cu sarcini topologice egale cu sumele lor algebrice. Atat in simulari cat si in experiment intensitatatile vortexurilor optice rezultate in urma superpozitiei au intensitatea foarte slaba.

Detectia vortexurilor optice independente se realizeaza experimental cu holograma din Fig. 11a). Figura de difractie consta intr-o retea de vortexuri optice cu diferite sarcini topologice. Detectia unui vortex optic cu sarcina topologica  $m=4$  poate fi observata in Fig. 12a). Pe primul rand se poate observa un vortex optic cu  $m=0, m=-4, m=-8$ . Pe al doilea rand, se pot observa vortexuri optice cu sarcina topologica  $m=8, m=4$  (vortexul optic incident),  $m=0$ . Pe al treilea rand, se pot observa vortexuri optice cu sarcina topologica  $m=16, m=12, m=8$ . Acest fapt este confirmat de rezultatele simularii din Fig. 12 b) in care un vortex optic cu  $m=4$  a fost difractat de CGH din Fig. 11a).

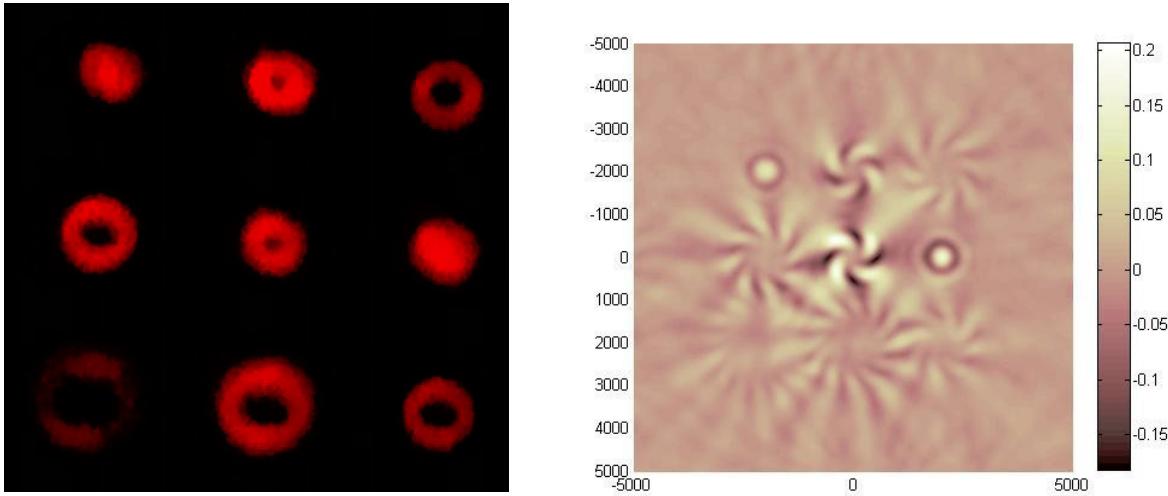


Fig. 12. Detectia vortexului optic cu sarcina topologica  $m=4$ ; a) experimentala; b) simulare

De asemenea, s-a realizat detectia unui vortex optic cu sarcina topologica  $m=8$  prin difractia unui fascicul helicoidal de CGH din Fig. 11a). Rezultatul este prezentat in Fig. 13 in care s-a reprezentat partea reala a campului electric. Pe primul rand se poate observa un vortex optic cu  $m=4$ ,  $m=0$ ,  $m=-8$ . Pe al doilea rand, se pot observa vortexuri optice cu sarcina topologica  $m=4$ ,  $m=8$  (vortexul optic incident),  $m=12$ . Pe al treilea rand, se pot observa vortexuri optice cu sarcina topologica  $m=12$ ,  $m=16$ ,  $m=20$ .

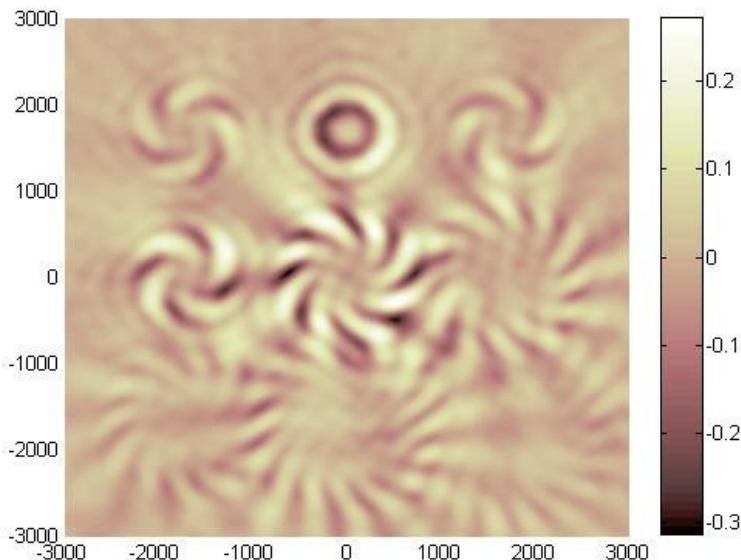


Fig. 13. Detectia vortexului optic cu sarcina topologica  $m=8$  – simulare.

### Experimentarea modelului functional,pentru rata de transmisie (P1)

#### A. Masuratori ale BER (Bit Error Rate) si ale Disponibilitatii in comunicatii optice prin atmosfera

Calitatea comunicatiilor optice prin atmosfera, exprimata prin parametrii de disponibilitate si BER (Bit Error Rate), este determinata prin caracteristicile legaturii de comunicatie si proprietatile statistice ale mediului de transmisie, in cazul nostru atmosfera terestra. Parametrii legaturii de comunicatie pot fi determinati cu precizie prin diverse metode de masurare care, cu foarte mici variatii determinate de complexitatea metodei, conduc cu o buna aproximatie la aceleasi rezultate. Determinarea parametrilor statistici ai atmosferei pentru un anumit traseu de comunicatie este insa o problema pentru care nu se pot furniza modele certe cu aplicabilitate practica.

### A.1. Modelul matematic si balanta energiei de radiatie laser pentru un sistem de comunicatii optice prin atmosfera

Modelul matematic include o ecuatie pentru determinarea puterii la emisie si o diagrama a nivelului de putere. Valorile folosite sunt considerate ca medii.

Structura generala a unei legaturi de comunicatie este descrisa in figura 1. Diagrama de putere descrie valori ale puterii in diferite puncte de-a lungul cailor de comunicatie.

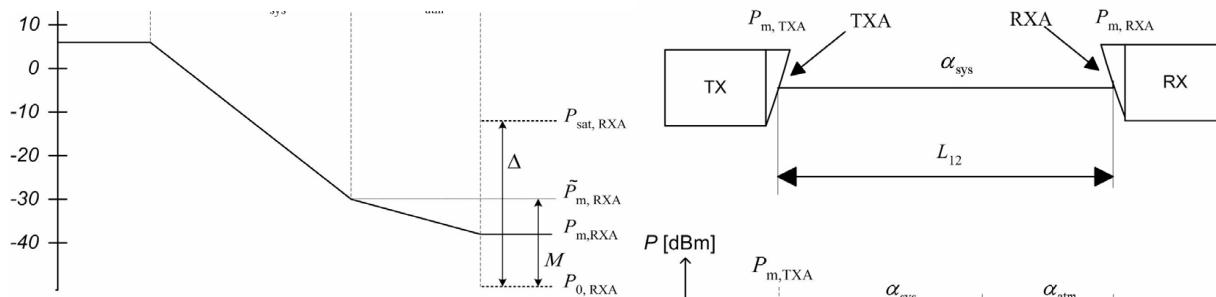


Figura 1

Parametrii asociati diagramei sunt:

- $P_{m,TXA}$  puterea medie la apertura de emisie TXA
- $P_{m,RXA}$  puterea medie la apertura de receptie RXA
- $\alpha_{sys}$  atenuarea datorata propagarii radiatiei laser
- $\alpha_{atm}$  atenuarea introdusa de fenomene atmosferice
- $L_{12}$  distanta intre TXA si RXA

Valoarea maxima admisibila pentru  $\alpha_{atm}$  defineste limita **M** a legaturii de comunicatie, care reprezinta limita maxima a gamei dinamice  $\Delta$  de sensibilitate a receptorului.

Pentru legatura de date realizata pentru proiectul HOLLCOM se pot lua in considerare urmatorii parametrii ai legaturii de comunicatie din tabelul urmator:

Lungimea de unda a radiatiei laser	850 nm
Puterea la emisie	8 mW
Nivelul minim la receptie	- 48 dBm la BER = $10^{-6}$
Divergenta fasciculului	3 mrad
RXA - apertura la receptie	2700 mm <sup>2</sup>
TXA - apertura la emisie	70 mm <sup>2</sup>
Gama dinamica la receptie	50 dB
Distanta maxima a legaturii	200 m
Atenuarea totala la 200 m	25 dB

Vizibilitate directa	Minim 170 m
Frecventa de modulatie a radiatiei laser	1,25 GHz
Capacitatea de comunicatie	1 Gbps

## A.2. Modelul caii de comunicatie

Caracteristicile atmosferei prin care radiatia laser se propaga afecteaza calitatea transmisiei de date. In general, atmosfera este un mediu neomogen si variabil in timp. Indicele de refractie variaza in functie de pozitia pe calea de comunicatie si de timp. Pe durata propagarii, radiatia laser este supusa atenuarii, care variaza si in functie de lungimea de unda.

Principalele fenomene atmosferice care afecteaza legatura de comunicatie sunt:

- scaderea intensitatii fasciculului optic prin imprastiere (scattering) si absorbtie datorate moleculelor diferitelor gaze si aerosolilor;
- fluctuarea nivelului de putere a radiatiei laser receptionate datorita turbulentei atmosferice;
- perturbatii datorate intreruperii fasciculului.

### A.2.1. Atenuarea atmosferica

Caracteristica de transmisie atmosferica  $T$  este descrisa de legea Beer:

$$T(L_{12}) = e^{-\alpha_e \cdot L_{12}}$$

unde  $L_{12}$  este lungimea legaturii optice, iar  $\alpha_e$  este coeficientul de atenuare introdusa de atmosfera.

Se ia in consideratie distanta de vizibilitate directa metereologica  $V_m$ , pentru care  $T = 0.05$ , astfel:

$$T(V_m) = e^{-\alpha_e \cdot V_m} = 0.05$$

Rezulta un coeficient de atenuare atmosferica:

$$\alpha_e = \frac{-\ln(0.05)}{V_m} = \frac{3}{V_m} \text{ km}^{-1}$$

Cel mai important fenomen care influenteaza  $\alpha_e$  in fereastra optica de comunicatie la lungimea de unda de 850 nm este atenuarea prin imprastiere (scattering) datorata particulelor continue in atmosfera  $\alpha_{e,part}$ . Dependenta acesteia de lungimea de unda se poate exprima astfel:

$$\alpha_{e,part}(\lambda) \approx \frac{3}{V_m} \left( \frac{\lambda}{550} \right)^{-0.585\sqrt[3]{V_m}} \text{ [km}^{-1}\text{]}$$

sau in scala logaritmica:

$$e^{-\alpha_{e,part} \cdot L_{12}} = 10^{-\frac{\alpha_{e,part}}{10} L_{12}}$$

Rezulta:

$$\alpha_{e,part} = 0,23 \cdot \alpha_{1,part}$$

unde  $[\alpha_{e,part}] = \text{km}^{-1}$ , iar pentru atenuarea specifica  $[\alpha_{1,part}] = \text{dB} \cdot \text{km}^{-1}$

La lungimea de unda de 850 nm, atenuarea atmosferica specifica in functie de conditiile atmosferice este prezentata in tabelul de mai jos:

$V_m [\text{km}]$	$\alpha_{1,part} [\text{dB} \cdot \text{km}^{-1}]$	Conditii atmosferice
<0.08	>145	Ceata densa
0.08 - 1	10 - 145	Ceata moderata, Ploaie intensa
1 - 25	0,22 - 10	Ceata slaba, Ploaie moderata

25 - 60	0,1 la 0,22	Ceata foarte slaba, Ploaie slaba
>60	<0,1	Atmosfera clara

Ceata este unul din cel mai importanti factori care influenteaza distanta de lucru si fiabilitatea conexiunilor optice, deoarece persista de la cateva minute la cateva ore, evoluand relativ lent in comparatie cu turbulentele atmosferice.

### A.2.2. Turbulente atmosferice si intreruperi ale fasciculului laser

In atmosfera, zonele in care apar gradiene de temperatura si de presiune creeaza zone cu indici diferiti de refractie. Diferitele neomogenitati din atmosfera au ca efect distorsionarea caracteristicii de directivitate a radiatiei laser.

Pentru atmosfera cu turbulenta redusa se poate aproxima o formula pentru estimarea atenuarii  $\alpha_{turb}$ , generata numai de catre aceasta perturbatie

$$\alpha_{turb} \approx \left| 10 \log(1 - \sqrt{\sigma_{I,rel}^2}) \right|$$

Atenuarea este descrisa pe scurt in tabelul de mai jos. Acest fenomen este considerat unul cu evolutie rapida. Conexiunile optice din zone cu vegetatie bogata din zonele suburbane sunt supuse acestor turbulente, inclusiv prin perturbatii generate de zborul pasarilor.

$\alpha_{turb}$ [dB]	Grad de turbulentă
3,2	Slab
0,8	Foarte slab
0,3	Calm

## A.3. Masurarea BER si a disponibilitatii

### A.3.1. Definirea BER si a disponibilitatii

BER (Bit Error Rate, sau “frecventa de aparitie a unui bit eronat”) poate fi estimata prin formula:

$$BER \approx \frac{n_e}{N_B}$$

unde  $n_e$  reprezinta numarul de biti eronati reperceptionati, iar  $N_B$  este numarul de biti transmisi pentru o perioada suficient de mare de timp.

O perioada de timp de *indisponibilitate* se considera din momentul in care incepe un mesaj care contine cel putin un bit eronat (de exemplu, in momentul detectiei unui pachet Ethernet eronat) pana in momentul in care s-a confirmat receptia unui mesaj corect, fara nici un bit eronat.

Timpul total de indisponibilitate  $t_{un}$  este suma intervalelor partiale de indisponibilitate pe perioada totala de observatie. Astfel, procentajul de indisponibilitate a legaturii optice  $P_{un}$  se poate determina conform relatiei:

$$P_{un} = \frac{t_{un}}{t_{total}} \cdot 100$$

Cu toate ca specificarea **BER** si  $P_{un}$  ofera informatii pretioase pentru estimarea increderii intr-o legatura optica de date prin atmosfera, in multe cazuri specificarea duratei masuratorilor si a conditiilor in care

au fost efectuate masuratorile aduce informatii decisive pentru caracterizarea comportarii canalului de comunicatie.

### A.3.2. Metoda alternativa pentru masurarea BER

Importanta masurarii BER si a disponibilitatii conexiunilor in retelele de date este demonstrata si de multitudinea de echipamente si de aplicatii software care caracterizeaza cu precizie canalele de comunicatie in vederea optimizarii acestora si detectia segmentelor de retea care produc congestii. In cazul in care nu este necesara o caracterizare extrem de precisa a canalului de comunicatie si in care este suficienta estimarea ordinului de marime in care se inscrie BER si o eroare de estimare de  $\pm 1\%$  a disponibilitatii, se pot utiliza cu succes metode alternative.

Una din aceste metode, care a fost folosita pentru estimarea BER pentru o conexiune optica prin atmosfera utilizand echipamentele de comunicatii dezvoltate in cadrul proiectului de fata, este descrisa in continuare (Figura 2):

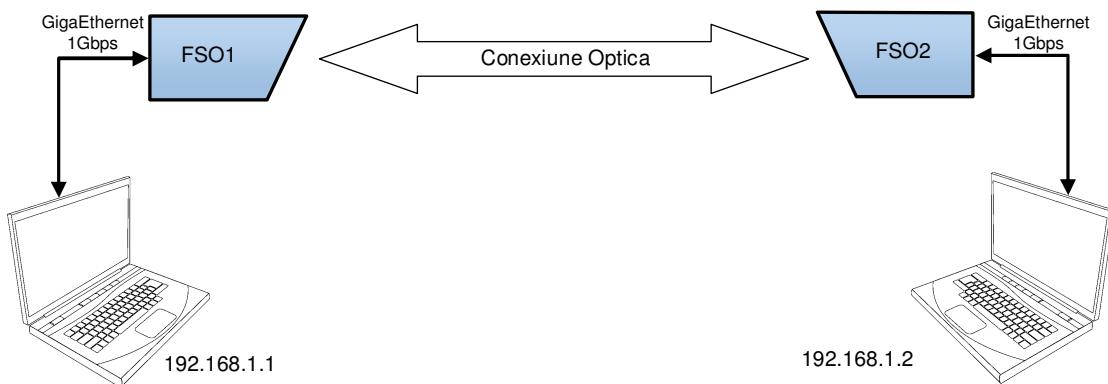


Figura 2

Echipamentele de comunicatie optica FSO1 si FSO2 au fost aliniate optic pentru realizarea unei cai de comunicatie la viteza de 1Gbps. Echipamentele au fost conectate prin cabluri UTP cat.6 cu lungimi de 2 m (pentru eliminarea erorilor de transmisie prin cablu), fiecare la cate un calculator cu interfata GigaEthernet si s-a configurat o retea locala la viteza de 1Gbps in care cele doua calculatoare au primit cate o adresa IP4, 192.168.1.1 si 192.168.1.2.

Pentru a efectua testari in laborator nu s-a folosit optica pentru receptie, astfel incat apertura RXA a fost aceea a fotodiodei in avalansa folosite de catre receptorul optoelectric (aproximativ  $0.2 \text{ mm}^2$ ). Atenuarea introdusa astfel de catre simpla modificare a distantei  $L_{12}$  dintre cele doua echipamente de comunicatii optice poate simula cu usurinta diverse valori ale atenuarii si deci simularea unei gama largi de situatii reale. Pragul de sensibilitate al receptorului, cu valoarea de aproximativ  $1\mu\text{W}$ , se atinge pentru o distanta de  $L_{12} = 4$  metri de comunicatie optica la o valoare a divergentei fasciculului la emisie de 3 mrad.

Pentru generarea de pachete de date in format Ethernet de diferite lungimi, s-a folosit pe unul din calculatoare comanda **ping** intr-o fereastra PowerShell. De exemplu, in cazul descris de captura din figura 3, se utilizeaza o comanda ping care realizeaza o transmisie de la calculatorul cu adresa 192.168.1.2 la cel cu adresa 192.168.1.1 si inapoi a unui pachet cu continut aleator in lungime de 62500 octeti, adica un transfer bidirectional de  $10^6$  biti (fara a lua in considerare informatiile suplimentare introduse de cadrul Ethernet).

```

PS C:\> ping -t -l 62500 192.168.1.1

Pinging 192.168.1.1 with 62500 bytes of data:
Reply from 192.168.1.1: bytes=62500 time=28ms TTL=64
Reply from 192.168.1.1: bytes=62500 time=20ms TTL=64
Reply from 192.168.1.1: bytes=62500 time=16ms TTL=64
Reply from 192.168.1.1: bytes=62500 time=1015ms TTL=64
Reply from 192.168.1.1: bytes=62500 time=69ms TTL=64
Reply from 192.168.1.1: bytes=62500 time=93ms TTL=64
Reply from 192.168.1.1: bytes=62500 time=107ms TTL=64

```

Figura 3

Cazul din figura 3 a fost executat cu echipamentele in configuratia din figura 1, cu o distanta  $L_{I2} = 0,5$  metri , rulat pentru un numar de 1000 de “ping”-uri, fara eroare.

Putem cu usurinta sa tragem concluzia ca, in acest caz, cu o atenuare globala estimata de 26 dB, BER este mai mare de  $10^{-9}$ , valoare cu trei ordine de marime mai mare decat aceea pentru echipamentele comerciale conventionale pentru distanta maxima de functionare.

Crescand progresiv valoarea  $L_{I2}$ , la o distanta de 3,3 metri s-a ajuns in situatia din Figura 4, in care se pierde un cadru Ethernet la aproximativ 6 cadre transmise, ceea ce ne indica faptul ca atenuarea semnalului la receptie a cresut semnificativ, si astfel BER a scazut in apropierea valorii de  $10^{-6}$ , valoare egala cu aceea pentru echipamentele comerciale conventionale pentru distanta maxima de functionare.

```

PS C:\> ping -t -l 62500 192.168.1.1

Pinging 192.168.1.1 with 62500 bytes of data:
Reply from 192.168.1.1: bytes=62500 time=1042ms TTL=64
Reply from 192.168.1.1: bytes=62500 time=48ms TTL=64
Reply from 192.168.1.1: bytes=62500 time=59ms TTL=64
Reply from 192.168.1.1: bytes=62500 time=33ms TTL=64
Reply from 192.168.1.1: bytes=62500 time=43ms TTL=64
Reply from 192.168.1.1: bytes=62500 time=146ms TTL=64
Request timed out.
Reply from 192.168.1.1: bytes=62500 time=963ms TTL=64
Reply from 192.168.1.1: bytes=62500 time=94ms TTL=64
Reply from 192.168.1.1: bytes=62500 time=38ms TTL=64
Reply from 192.168.1.1: bytes=62500 time=39ms TTL=64
Reply from 192.168.1.1: bytes=62500 time=89ms TTL=64
Reply from 192.168.1.1: bytes=62500 time=71ms TTL=64
Request timed out.
Reply from 192.168.1.1: bytes=62500 time=38ms TTL=64
Reply from 192.168.1.1: bytes=62500 time=1008ms TTL=64
Reply from 192.168.1.1: bytes=62500 time=920ms TTL=64
Reply from 192.168.1.1: bytes=62500 time=939ms TTL=64
Reply from 192.168.1.1: bytes=62500 time=61ms TTL=64
Reply from 192.168.1.1: bytes=62500 time=39ms TTL=64
Reply from 192.168.1.1: bytes=62500 time=307ms TTL=64
Request timed out.
Reply from 192.168.1.1: bytes=62500 time=60ms TTL=64
Reply from 192.168.1.1: bytes=62500 time=300ms TTL=64
Reply from 192.168.1.1: bytes=62500 time=90ms TTL=64

```

Figura 3

Marind distanta  $L_{I2}$  la 4 metri, transferul de pachete la dimensiunea de 62500 octeti este sporadic (Figura 4). Prin scaderea dimensiunii pachetului la valoarea de 1515 octeti (dimensiunea normala maxima a unui pachet Ethernet), se observa o scadere a numarului de erori de transmisie (Figura 5), insa faptul ca acestea exista intr-un numar semnificativ ne permite sa tragem concluzia ca legatura de date se afla la limita de utilizare, oricum semnificativ sub valoarea  $BER = 10^{-6}$ .

```

PS C:\> ping -t -l 62500 192.168.1.1
Pinging 192.168.1.1 with 62500 bytes of data:
Request timed out.
Reply from 192.168.1.1: bytes=62500 time=94ms TTL=64
Request timed out.
Reply from 192.168.1.1: bytes=62500 time=277ms TTL=64
Request timed out.
Reply from 192.168.1.1: bytes=62500 time=275ms TTL=64
Request timed out.

PS C:\> ping -t -l 1515 192.168.1.1
Pinging 192.168.1.1 with 1515 bytes of data:
Reply from 192.168.1.1: bytes=1515 time=290ms TTL=64
Request timed out.
Reply from 192.168.1.1: bytes=1515 time=39ms TTL=64
Reply from 192.168.1.1: bytes=1515 time=108ms TTL=64
Reply from 192.168.1.1: bytes=1515 time=218ms TTL=64
Request timed out.
Reply from 192.168.1.1: bytes=1515 time=205ms TTL=64
Reply from 192.168.1.1: bytes=1515 time=196ms TTL=64
Reply from 192.168.1.1: bytes=1515 time=197ms TTL=64
Reply from 192.168.1.1: bytes=1515 time=188ms TTL=64
Reply from 192.168.1.1: bytes=1515 time=176ms TTL=64
Reply from 192.168.1.1: bytes=1515 time=175ms TTL=64
Request timed out.
Reply from 192.168.1.1: bytes=1515 time=286ms TTL=64
Reply from 192.168.1.1: bytes=1515 time=264ms TTL=64
Reply from 192.168.1.1: bytes=1515 time=308ms TTL=64
Request timed out..
Reply from 192.168.1.1: bytes=1515 time=340ms TTL=64

```

## Experimentarea modelului functional, verificarea caracterului securizat al informatiei (P2,CO)

Caracterul securizat al informatiei a fost verificat prin fascicule laser in care s-a folosit o suprapunere axiala de mai multe Laguerre-Gauss beams (LGBs), fiecare purtand un moment orbital (OAM - orbital angular momentum) propriu. Acestea au fost obtinute experimental si in simulare, pornind de la holograme generate pe computer, care vor fi folosite in unitatea de transmisie. La trecerea fascicolului laser prin ele, se formeaza o figura de difractie, caracterizata printr-o distributie de intensitate difractata (DID), iar maximul de ordinul +1 este folosit pentru a fi transmis prin spatiul liber. La incidenta acestuia cu o noua masca de citire (MC), continua in unitatea de receptie, se va putea detecta prezenta anumitor valori ale OAM continute in fascicolul initial. Noutatea sistemului propus de noi consta in faptul ca simultan se poate detecta prezenta mai multor OAM diferite, in puncte aflate in diferite coordonate.

### I. GENERAREA HOLOGRAMELOR DIN UNITATEA DE TRANSMISIE (HUT)

Generarea HUT porneste de la expresia analitica a campului corespunzator fasciculelor LGBs [1]

$$LG_m = A_{|m|} \exp \left[ i \left( k \left( z - \frac{r^2}{2R} \right) + \Phi_{|m|} \right) \right] e^{-im\theta} \quad (1)$$

unde r este coordonata radiala, iar m este valoarea OAM. Amplitudinea are expresia:

$$A_{|m|} = \sqrt{I} \sqrt{2 / (\pi (|m|!)} (\sqrt{2} r / w)^{|m|} \exp(-r^2 / w^2) \quad (2)$$

unde, talia fascicolului are expresia  $w(z) = w_0 \sqrt{1 + (z/z_R)^2}$  unde z este coordonata de-a lungul directiei de propagare. Ceilalti parametri sunt:

intensitatea  $I = P / w^2$

raza de curbura  $R = z \cdot (1 + (z_R / z)^2)$

faza Gouy  $\Phi_{|m|} = (|m| + 1) \arctan(z/z_R)$

Vectorul de unda este  $k = 2\pi / \lambda$ , iar  $w_0$  este talia la  $z=0$  si distanta Rayleigh este  $z_R = \pi \cdot w_0^2 / \lambda$ ,  $\lambda$  este lungimea de unda a laserului folosit.

Suprapunand axial mai multe LGBs, se obtine o distributie spatiala descrisa prin expresia

$$A_M = \sum_{i=1}^M LG_{m_i} \quad (3)$$

Prima data a fost studiata distributia de intensitate intr-un singur LGB; care este sub forma unui inel luminos cu diametru proportional cu valoarea OAM. A fost investigata comportarea de-a lungul

axei parametrilor constructivi: talia,  $w$ , si intensitatea,  $I$ , in interiorul inelului. Se observa (Fig. 1) ca intensitatea scade drastic pentru valori mici ale  $w_0$ , iar pentru valori mari ale  $w_0$ , intensitatea ramane aproximativ constanta de-a lungul directiei de propagare. Talia creste mult la distante mici pentru valori mici ale  $w_0$ .

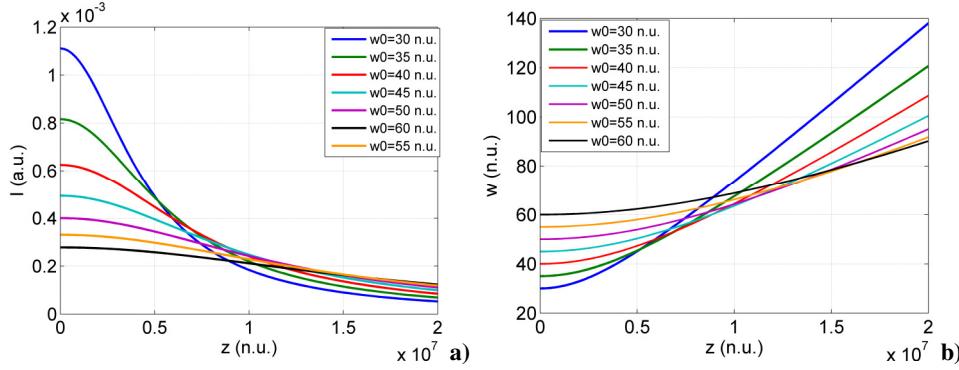


Fig. 1 Comportarea axiala a maximului intensitatii din DID pentru un fascicul care contine o singura valoare OAM

Pornind de la studiul acestor DID, au fost deduse cateva relatii intre parametri geometrici si intensitate, care vor fi folositi in cazul suprapunerii fasciculelor multiple LGBs [2]

1.1 valoarea maxima a intensitatii este  $I_m / (4\sqrt{|m|})$ , in cazul in care coordonata radiala este  $w\sqrt{|m|/2}$ .

1.2. campul electric pe directie radiala are valoarea la semiinaltime (FWHM) de:  $\sqrt{2\ln(2)}w$

Pentru a avea o distributie uniforma a intensitatii difractate, doua conditii suplimentare trebuie indeplinite:

2.1. diferența dintre razele vortexilor, in punctul in care intensitatea este maxima, este obtinuta pentru fiecare LGB, trebuie sa fie egala cu FWHM, ceea ce conduce la conditia  $m_2 = \pm(\sqrt{|m_1|} + 2\sqrt{\ln(2)})^2$  (Fig. (2a), curbele albastra si rosie).

2.2.  $I_{m_2} = \sqrt{|m_2/m_1|}I_{m_1}$  pentru a obtine valori egale ale maximelor de intensitate (Fig. (2a)).

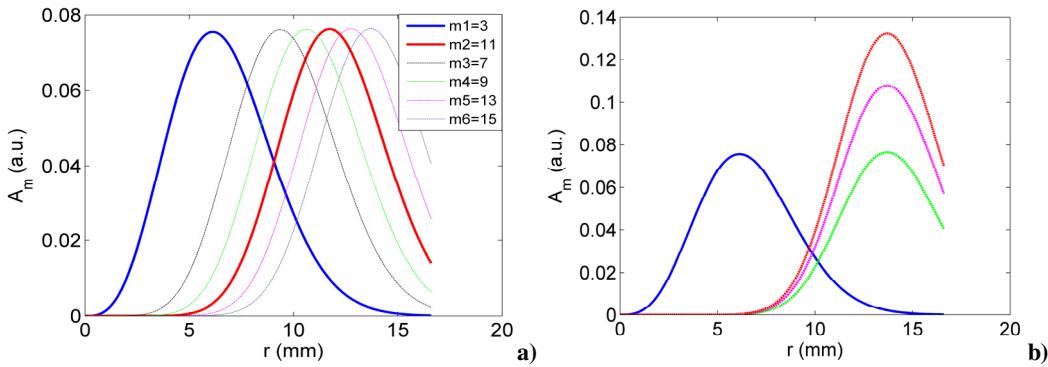


Fig. 2. Distributia radiala a amplitudinii a) pentru diferite valori ale OAM b) pentru  $m_1=3$  si alte valori OAM care nu indeplinesc conditia 2.1 (acestea fiind generate cu diferite valori ale intensitatilor initiale).

Pentru obtinerea superpozitiei LGBs, au fost generate HUT prin simularea interferentei dintre un fascicul obtinut cu eq. (3) si o unda plana descrisa de  $\exp(ik \cdot f_s \cdot x)$ , unde  $f_s$  este un parametru asociat cu frecventa spatiala si determina separarea spatiala in figura de difracție. Am studiat doua cazuri: unul in care conditia 2.1 este indeplinita, iar altul in care aceasta conditie nu este indeplinita. Acestea sunt hologramele din unitatea de transmisie (HUT).

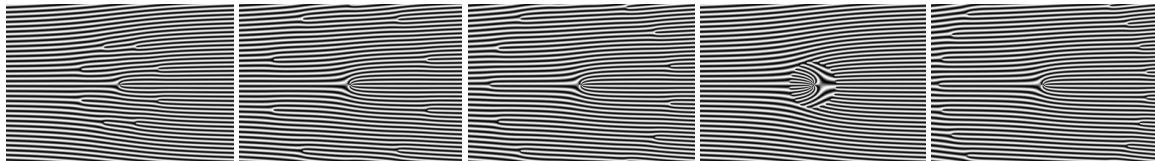


Fig. 3 HUT obtinute prin interferenta dintre o unda plana si doua LGBs cu  $z=10$ ,  $w_0=50$ ,  $I_1=I_2$ : a)  $m_1= 3$ ,  $m_2= 11$ , b)  $m_1= 5$ ,  $m_2= 15$ , c)  $m_1= 5$ ,  $m_2= 20$ , d)  $m_1= -11$ ,  $m_2= 11$  e)  $m_1= 5$ ,  $m_2= 30$  (Sunt prezentate doar partile centrale ale hologramelor).

In cazul in care sunt suprapuse doua fascicule LGBs, HUT sunt de tipul celor din Fig. 3 si contin o discontinuitate centrala de ordinul  $m_1$  iar radial sunt  $m_2-m_1$  discontinuitati de ordinul doi. Pentru cazul in care sunt suprapuse mai multe LGBs, se obtin HUT de tipul celor din Fig. 4, cu un caracter similar.

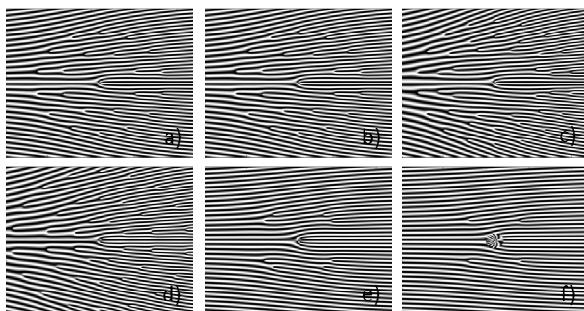


Fig. 4. HUT generate pentru a)  $M=3:(3, 11, 25)$ , b)  $M=4:(3, 11, 25, 43)$ , c)  $M=4:(3, 11, 25, 43)$ , cand conditia 2.1. nu este indeplinita, d)  $M=4:(3, 11, 25, 43)$ , cand fiecare LGB are o valoare diferita pentru  $w_0$ , e)  $M=3:(4, 8, 12)$ , f)  $M=3:(4, 8, -12)$ . (regiunea centrala este prezentata pentru fiecare HUT).

## II. STUDIUL PARAMETRILOR SI CARACTERUL SECURIZAT, IN CAZUL FASCICULELOR CARE CONTIN DOUA VALORI PENTRU OAM

Aceste HUT sunt transmise pe modulatorul spatial de lumina, iar maximul de ordinul +1 din figura de difractie prezinta diferite distributii spatiale de intensitate, in functie de valorile parametrilor constructivi. Pentru cazul a doua LGBs, se poate obtine unul din cazurile:

(1) interferenta constructiva cu un numar de  $\delta m_h = |m_2| - |m_1|$  minime circulare asezate intr-o simetrie cilindrica (Fig. 5 (a, b)), atunci cand hologramele sunt generate cu valori OAM  $|m_1| \neq |m_2|$  care indeplinesc conditia 2.1. Aceste DID degeneraza cand conditia 2.1. nu mai este indeplinita (Fig. 4 (c))

(2) distributie cu simetrie cilindrica si intensitate aproximativ constanta cu un numar de minime si petale radiale egal cu  $\delta m_p = 2|m_1|$  (Fig. (5d)), atunci cand hologramele sunt generate cu  $|m_2| = -|m_1|$ .

(3) doua inele separate, fiecare corespunzand cate unei valori OAM, (Fig. 5 (e)), daca hologramele sunt generate cu  $|m_1| \neq |m_2|$ , si valori departe de cele care satisfac conditia 2.1.

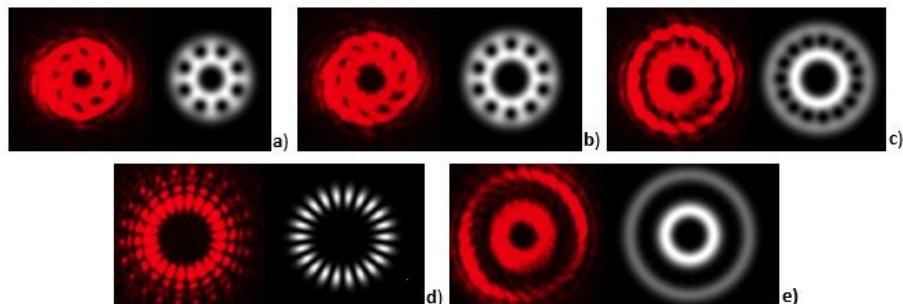


Fig. 5. Imagini ale DID experimental (stanga) si simulate (dreapta) obtinute folosind holograme cu  $w_0=50$ ,  $I_1=I_2$ , at  $z=10m$  a)  $m_1=3$ ,  $m_2=11$ , b)  $m_1=5$ ,  $m_2=15$ , c)  $m_1=5$ ,  $m_2=20$ , d)  $m_1=-11$ ,  $m_2=11$ , e)  $m_1=5$ ,  $m_2=30$ .

In Fig. 6, sunt prezentate DID experimentale obtinute la acelasi  $z$ , pornind de la holograme generate cu diferite valori ale taliei initiale,  $w_0$ , pentru toate cazurile (1)-(3). Aceleasi valori ale  $w_0$  sunt folosite pentru ambele LGBs. Se observa faptul ca valorile  $w_0$  au o influenta semnificativa in DID pentru cazul in care  $|m_2|=-|m_1|$ .

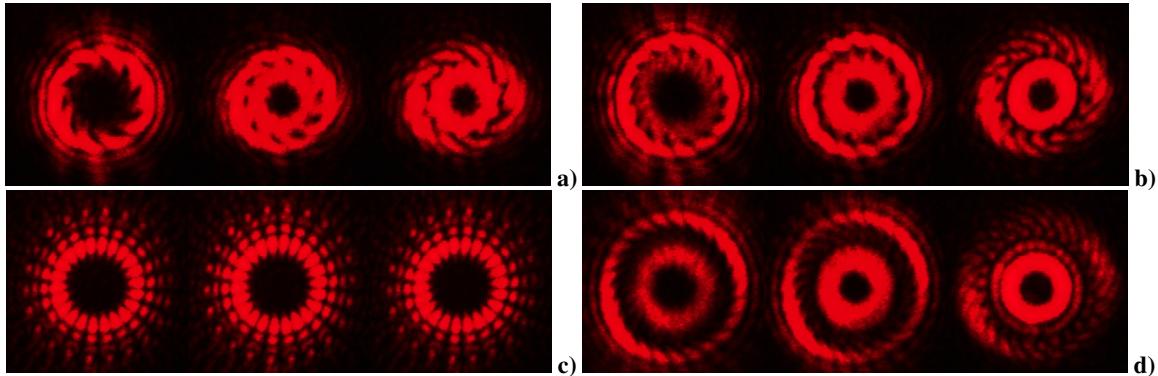


Fig. 6. DID provenind de la HUT generate cu diferite valori  $w_0$  a)  $m_1=5$   $m_2=15$ , b)  $m_1=5$   $m_2=20$ , c)  $m_1=-11$   $m_2=11$ , d)  $m_1=5$   $m_2=30$ . Pentru toate cazurile, de la stanga spre dreapta,  $w_0 = 30, 50, 70$ . Valorile de intensitate sunt constante.

S-a investigat robustetea DID de-a lungul axei de propagare, pentru valori fixe ale  $w_0$ ,  $I$ ,  $m_1$  si  $m_2$ ; parametrul  $z$  are o influenta redusa pentru distante care ajung spre cativa kilometri (Fig. 7) pentru toate cazurile (1)-(3).

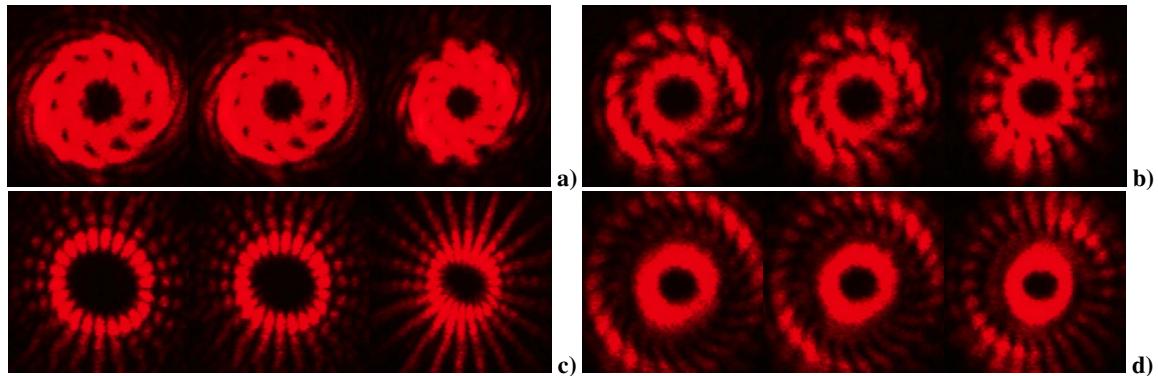


Fig. 7. DID de-a lungul axei de propagare (ambele LGBs au aceeasi valoare pentru  $w_0$ ) a)  $m_1=5$   $m_2=15$ , b)  $m_1=5$   $m_2=20$ , c)  $m_1=-11$   $m_2=11$ , d)  $m_1=5$   $m_2=30$ . De la stanga spre dreapta,  $z=1$  m, 1 km, 5 km. Valorile intensitatii sunt constante

Conditia 2.2 impune o valoare ideală pentru  $I_2 = I_{ideal}$ . Studiind experimental DID, se observa ca pentru valori in intervalul  $I_2 \in [10^{-3} \cdot I_{ideal}, 10^3 \cdot I_{ideal}]$ , pentru cazurile (1) si (3), intensitatea difractata ramane aproximativ constanta (Fig. 8) pentru o valoare fixa  $z$ . In cazul (2), situatia este diferita (Fig. 8 (c)).

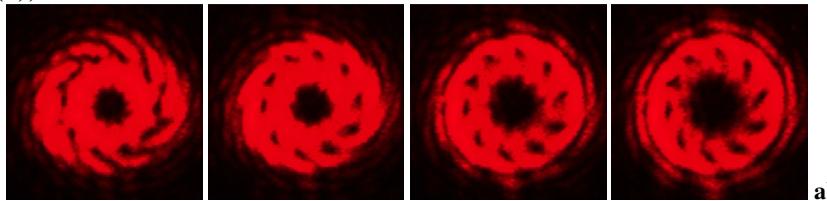
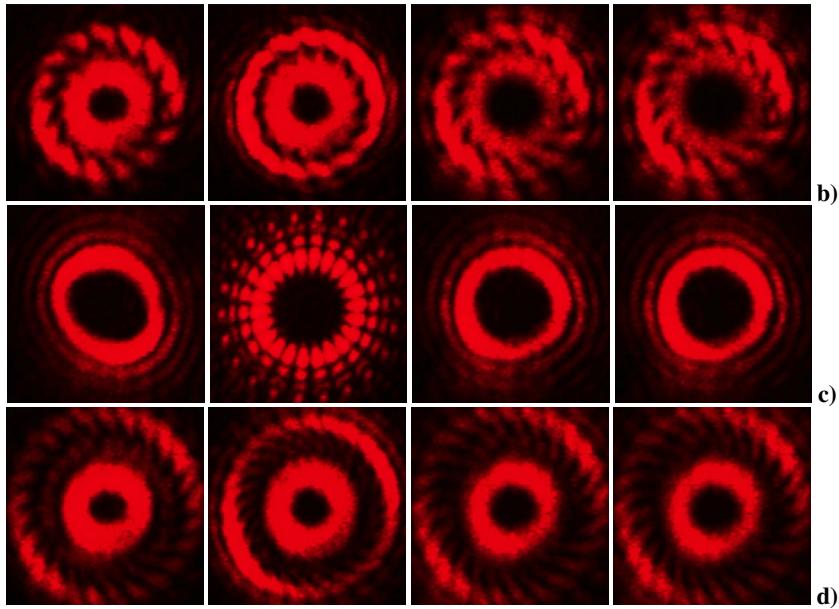


Fig. 8. a)  $m_1=5$   $m_2=15$  b)  $m_1=5$



$m_2=20$ , c)  $m_1=-11$   $m_2=11$ , d)  
 $m_1=5$   $m_2=30$ , prima  
coloana  $I_2 = 0.001 \cdot I_{ideal}$ , a  
doua coloana  $I_2 = I_{ideal}$ , a treia  
coloana  $I_2 = 100 \cdot I_{ideal}$ , a patra  
coloana  $I_2 = 1000 \cdot I_{ideal}$ .

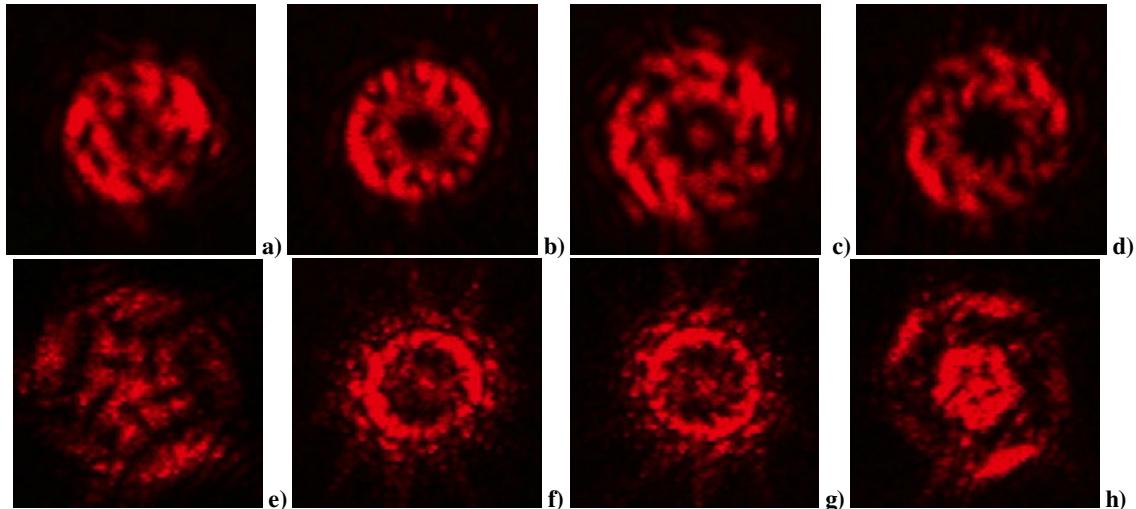


Fig. 9. DID obtinut dupa trecerea fascicolului prin HUT si apoi ordinul +1 prin MC potrivite in cazurile a)  $m_1=3$ ,  $m_2=11$ , c)  $m_1=5$ ,  $m_2=15$ , d) DID final cand o MC nepotrivita este pozitionata in ordinul +1, e)  $m_1=5$ ,  $m_2=20$ , f)  $m_1=11$ ,  $m_2=-11$ , (detectat 11) g)  $m_1=11$ ,  $m_2=-11$  (detectat -11), h)  $m_1=5$ ,  $m_2=30$ .

Informatia transferata are un caracter securizat deoarece numai mastile de citire (MC) generate cu anumite valori ale OAM, pot detecta valorile OAM continue in ordinul +1 ale fascicolului initial. Se observa faptul ca minimul central este inlocuit cu un maxim, in cazurile in care valorile OAM continue in mastile de citire, au o valoare egala, dar de semn contrar cu valorile continue in fascicolul initial.

#### IV. CARACTERUL SECURIZAT IN CAZUL FASCICULELOR CARE CONTIN MULTIPLE VALORI OAM

Montajul experimental (Fig. 10) contine o unitate de transmitere si o unitate de receptie. Prima este bazata pe un modulator spatial de lumina pe care se adreseaza HUT. A doua contine o masca de amplitudine realizata prin tehnica fotolitografierii, o camera video CCD si lentile. Această masă de amplitudine joacă rolul de masă de citire (MC).

Fascicul laser incident pe modulatorul spatial de lumina este difractat de către HUT care îl

transforma în fascicul ce conține superpoziția axială a mai multor LGBs securizând astfel mai multe valori ale OAM. Ordinul +1 este selectat și transmis prin spațiul liber până la masca de citire MC care detectează valorile OAM continute securizat în fascicul transmis de prima unitate. MC din unitatea de recepție este calculată folosind suprapunerea perpendiculară a două holograme, fiecare conținând două valori diferite ale OAM  $m_{r1}$  și  $m_{r2}$ . Două cazuri pot fi întâlnite: 1. Dacă doar MC este poziționată în calea fascicoului, DID va conține o matrice de 3x3 spoturi (Fig. 11.b). Fiecare spot este sub formă unui inel cu diametrul proporțional cu valoarea OAM corespunzătoare ( $S_{ij}$ ,  $i=1,2,3$ ,  $j=1,2,3$ ; unde  $i$  și  $j$  reprezintă numărul liniei și al coloanei).

2. Dacă raza incidentă pe MC este de fapt ordinul +1 transmis prin HUT, atunci DID final se modifică corespunzător (Fig. 17)

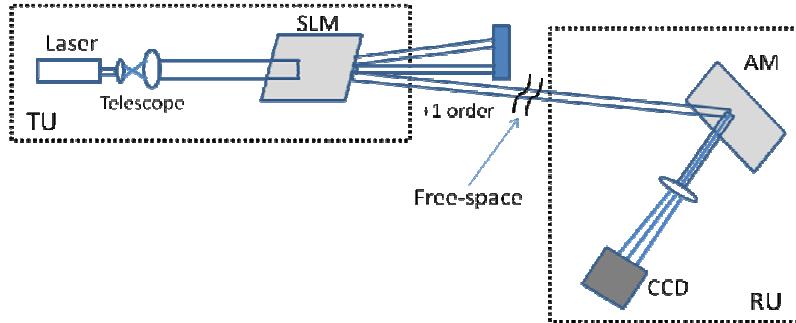


Fig. 10 Aranjamentul experimental bazat pe o unitate de transmisie și una de receptie

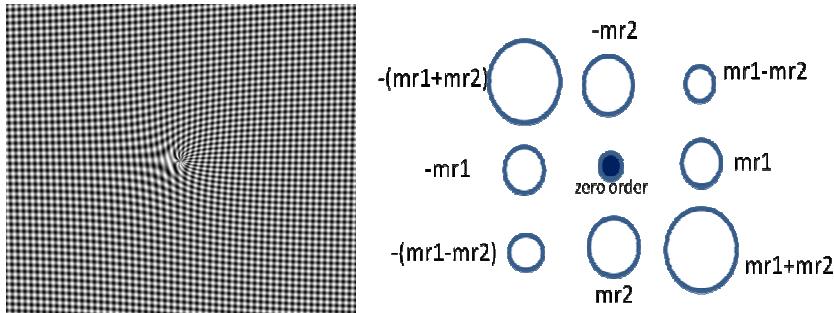


Fig. 11. a) MC generată prin suprapunerea perpendiculară a două OAM  $m_1=4$   $m_2=12$ , b) Schita DID care conține o matrice de 3x3 spoturi ( $S_{ij}$ ,  $i=1,2,3$ ,  $j=1,2,3$ ) obținuta în cazul în care un fascicul gaussian este difracțat cand o masă ca cea din Fig. 16a este trimisă pe modulatorul spatial de lumina [6].

MC sunt calculate astfel încât să contin valori OAM egale dar de semn contrar cu cele din HUT. În acest caz, în DID final, obținut pe CCD, minimul din centrul unui inel, este înlocuit cu un maxim. Aceasta este indicatorul că valoarea OAM dorită este detectată.

In studiile anterioare, în fiecare DID final era detectată o valoare OAM. Prin propunerea noastră, noi demonstrăm că se pot detecta simultan multiple valori OAM în puncte de coordonate diferite. Aceasta se realizează prin faptul că simultan, mai multe inele din matricea 3x3 își schimbă minimul central într-un maxim. Condiția pentru a se întâmpla acestea este că MC să conțină valori OAM egale dar de semn contrar cu cele din HUT. În Fig. 12 sunt câteva exemple în care una (Fig. 12 a, b), două (Fig. 10 c, d), trei (Fig. 10 e) sau patru (Fig. 10 f) valori OAM sunt detectate simultan în puncte aflate în coordonate diferite.

Considerăm cazul general în care valorile OAM nu satisfac condiția 2.1. Pe MC care conțin valorile  $m_{r1}$  și  $m_{r2}$ , fascicul transmis de către prima unitate, conține LGBs cu: a) o valoare OAM egală cu  $m_{r1}$ , rezultând schimbarea minimului cu maxim, în inelul corespunzător spotului  $S_{21}$  (Fig. 17a),

b) o valoare OAM egala cu  $-m_{r1}$ , rezultand o schimbare a minimului cu maxim in inelul corespunzator spotului  $S_{23}$  (Fig. 10b), c) doua valori OAM, egale cu  $m_{r1}, m_{r1}+m_{r2}$ , rezultand schimbarea minimului cu maxim in inelele corespunzatoare spoturilor  $S_{21}$  si  $S_{11}$  (Fig. 12c), d) doua valori OAM egale cu  $m_{r1}, -(m_{r1}+m_{r2})$ , rezultand schimbarea minimului cu maxim in inelele corespunzatoare spoturilor  $S_{21}$  si  $S_{33}$  (Fig. 17d), e) trei valori OAM egale cu  $m_{r1}, m_{r2}, m_{r1}-m_{r2}$ , rezultand schimbarea minimului cu maxim in inelele corespunzatoare spoturilor  $S_{12}, S_{21}$  si  $S_{31}$  (Fig. 17e), f) patru valori OAM egale cu  $m_{r1}, m_{r2}, m_{r1}+m_{r2}, m_{r1}-m_{r2}$ , rezultand schimbarea minimului cu maxim in inelele corespunzatoare spoturilor  $S_{12}, S_{21} S_{11}$  si  $S_{31}$  (Fig. 17f).

O comportare similara, dar cu eficienta mai mica, se obtine si in cazul in care LGBs sunt generate cu intensitati diferite de cea ideală.

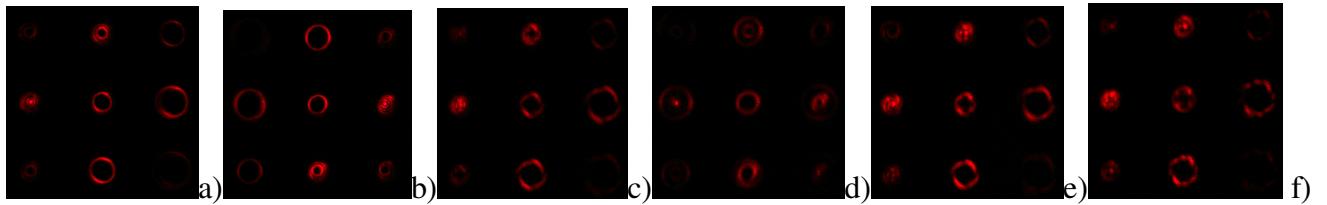


Fig. 12 DID final dupa HUT si MC, care este inregistrat pe CCD. Am considerat cazul general cand valorile OAM nu satisfac conditia 2.1. MC sunt generate ca o suprapunere perpendiculara de OAM cu valorile  $m_{r1}$  and  $m_{r2}$ . HUT au fost generate folosind LGBs cu a)  $m_{r1}$ , b)  $-m_{r1}$ , c)  $m_{r1}, m_{r1}+m_{r2}$ , d)  $m_{r1}, -(m_{r1}+m_{r2})$ , e)  $m_{r1}, m_{r2}, m_{r1}-m_{r2}$ , f)  $m_{r1}, m_{r2}, m_{r1}+m_{r2}, m_{r1}-m_{r2}$ .

## V. CONCLUZII

Figura de difractie DID a fost studiata in cazul suprapunerii axiale a doua sau mai multe fascicule LGBs.

Pentru cazul a doua LBBs, in functie de valorile parametrilor utilizati pentru generarea LGBs, figura de difractie se poate schimba de la simple cercuri concentrice pana la o figura cu petale radiale. A fost observata robustetea acestor fascicule de-a lungul directiei de propagare, folosind atat rezultate experimentale cat si simulari. A fost verificat faptul ca diferite valori ale OAM pot fi transmise, iar caracterul securizat s-a demonstrat prin faptul ca numai anumite MC puteau fi folosite in procesul de detectie: cele generate cu valori egale dar de semn contrar ale OAM fata de cele continue in HUT.

Pentru cazul suprapunerii axiale a mai multor fascicule LGBs, s-a observat ca, indiferent daca este indeplinita conditia 2.1. sau nu, DID isi pastreaza forma de-a lungul directiei de propagare, existand doar o rotire a sa. Valori relative ale intensitatii de pana la 50% din cea ideală, pastreaza vizibile detaliile DID. Parametrul  $w_0$  influenteaza forma DID, putandu-se obtine 1) cercuri separate individuale pentru fiecare LGB, 2) petale aranjate concentric, 3) un aranjament hibrid.

Atunci cand doar ordinul +1 generat de HUT este transmis prin spatiul liber, plasand o MC in unitatea de receptie, se vor detecta valorile OAM continue in HUT, intr-o maniera noua: mai multe inele vor schimba simultan minimul central intr-un maxim. Acest lucru este posibil daca MC este generata prin suprapunerea perpendiculara a doua OAM cu valori egale, dar de semn schimbat cu cele continue in HUT.

In acest fel, am demonstrat ca este posibila detectia simultana a mai multor valori OAM, continue in suprapunerea axiala initiala de LGBs, in puncte plasate in diferite coordonate. Aceste experimente au implicatii in cresterea capacitatii de transmitere optica a informatiei prin spatiul liber.