MIESIĘCZNIK POŚWIĘCONY CHEMII, TECHNOLOGII i PRZETWÓRSTWU POLIMERÓW

PIOTR RYTLEWSKI, MARIAN ŻENKIEWICZ

Uniwersytet Kazimierza Wielkiego Katedra Inżynierii Materiałowej ul. Chodkiewicza 30, 85-064 Bydgoszcz e-mail: marzenk@ukw.edu.pl

Laserowe modyfikowanie materiałów polimerowych

Cz. I. FIZYCZNE PODSTAWY DZIAŁANIA I KRYTERIA DOBORU LASERÓW

Streszczenie — Na podstawie przeglądu literatury omówiono podstawy działania laserów. Przedstawiono ich ogólny podział oraz zasady pracy laserów dwu-, trój- i czteropoziomowych. Opisano wybrane zjawiska zachodzące w wyniku napromieniania materii światłem laserowym, m.in. absorpcji liniowej i nieliniowej, uwypuklając przy tym znaczenie współczynników absorpcji i odbicia światła laserowego w procesach modyfikowania warstwy wierzchniej (WW) materiałów polimerowych. Zaprezentowano podstawowe kryteria doboru laserów do tego kierunku zastosowania oraz wskazano na ich możliwości i ograniczenia w modyfikowaniu WW wspomnianych materiałów. Słowa kluczowe: materiały polimerowe, modyfikowanie warstwy wierzchniej, lasery.

LASER MODIFICATION OF POLYMERIC MATERIALS. PART 1. PHYSICAL BASE OF OPERATION AND CRITERIA OF CHOICE OF LASERS

Summary — On the basis of literature review the fundamentals of lasers' operation were discussed (Fig. 1 and 2). The general classification of lasers (Table 3, Fig. 3) and the principles of action of two-, three- and four-level lasers (Fig. 4 and 5) were presented. Selected phenomena going in the materials as the results of laser irradiation were described, among others linear and non-linear absorption. The significance of absorption coefficient and laser light reflection coefficient in the processes of modifications of surface layers (WW) of polymeric materials has been stressed (Table 1, Fig. 6). Basic criteria of selection of lasers suitable for this application were given. Possibilities and limitations of lasers in modification of polymeric materials' surface layers have been marked.

Key words: polymeric materials, surface layer modification, lasers.

Szybko rosnąca liczba różnorodnych zastosowań materiałów polimerowych powoduje, że coraz większego znaczenia nabierają właściwości ich warstwy wierzchniej (WW). Na ogół, tworzywa polimerowe są mało reaktywne, z natury hydrofobowe i charakteryzują się małą wartością swobodnej energii powierzchniowej (SEP) [1]. Cechy te w dużym stopniu ograniczają ich zwilżalność przez farby, lakiery, kleje i środki zdobnicze. W celu poprawy adhezyjnych właściwości materiałów polimerowych stosuje się różne metody modyfikowania WW [2—13]. Polegają one przede wszystkim na inicjowaniu reakcji powodujących powstawanie w tej warstwie polarnych grup funkcyjnych oraz na zmianie struktury geometrycznej modyfikowanej powierzchni. Lasery stanowią grupę narzędzi, których szczególne zalety mogą być wykorzystane do dokonywania bardzo precyzyjnych zmian małych powierzchni o złożonych kształtach, np. podczas wytwarzania nowoczesnych układów elektronicznych. Odrębnym obszarem zastosowań lasera jest modyfikacja materiałów polimerowych używanych w medycynie, gdzie dokładnemu kształtowaniu właściwości ich WW towarzyszy sterylizacja. Jednak — w odróżnieniu od dotychczas wykorzystywanych metod modyfikowania WW materiałów polimerowych (m.in. za pomocą wyładowań koronowych, płomienia gazowego i metod chemicznych) — oddziaływanie laserowe nie jest jeszcze powszechnie stosowane w procesach przemysłowych [14—16].

Słowo laser jest akronimem pochodzącym od angielskiego wyrażenia określającego proces fizyczny będący podstawą działania urządzenia: *Light Amplification by Simulation Emission of Radiation* — wzmocnienie światła poprzez emisję wymuszoną. Istnienie tego rodzaju emisji przewidział w 1917 r. Einstein, jednak przez wiele lat nie zostało to doświadczalnie potwierdzone [17—19].

W 1960 r. Maiman skonstruował pierwszy laser, którego ośrodkiem czynnym był rubin a emitowane promieniowanie miało długość fali λ = 694 nm [20] (w niniejszym artykule pojęcia: światło laserowe i promieniowanie laserowe traktowane są jako synonimy). Jednakże dopiero w 1982 r. Kawamura i współpr. opublikowali pierwsze prace dotyczące występowania ablacji (od łac. *ablatio* = odjęcie) WW poli(metakrylanu metylu) (PMMA) pod wpływem lasera ekscymerowego [21, 22], zapoczątkowując w ten sposób nową metodę modyfikowania WW polimerów i materiałów polimerowych opartą na fizykochemicznych zmianach indukowanych promieniowaniem laserowym [23].

Kolejne artykuły na temat ablacji laserowej — tym razem poli(tereftalanu etylenu) (PET) — ukazały się również w 1982 roku [24, 25]. W następnych latach liczba publikacji dotyczących laserowego modyfikowania materiałów polimerowych systematycznie rosła, co wynikało z dużego zainteresowania tą metodą [26]. W naszym kraju jednak większość opracowań dotyczących zmian WW takich materiałów przedstawia dotychczas jedynie wyniki modyfikowania polimerów przy użyciu promieniowania ultrafioletowego, generowanego za pomocą lamp UV [27, 28].

Laserowe napromienianie powierzchni materiałów polimerowych umożliwia precyzyjną zmianę różnych właściwości ich WW, zwłaszcza zwilżalności i wartości SEP (na drodze implementacji polarnych grup funkcyjnych głównie w procesie utleniania), stopnia usieciowania w niej polimeru oraz rodzaju struktury geometrycznej. Jednocześnie cechy materiału znajdującego się pod tą warstwą pozostają niezmienione [29].

Proces modyfikowania laserowego jest prosty, łatwy do kontrolowania i ekologicznie bezpieczny, jednak zjawiska fizykochemiczne z nim związane nie są w pełni poznane i ciągle jeszcze stanowią przedmiot intensywnych badań naukowych [23, 30—34].

Przygotowaliśmy cykl trzech artykułów, których celem jest analiza wybranych zagadnień dotyczących modyfikowania laserowego materiałów polimerowych. W niniejszej części omówiono zasadę działania laserów, ich ogólny podział, niektóre aspekty oddziaływania światła laserowego z materią oraz kryteria doboru lasera. Dwie kolejne części będą poświęcone reakcjom indukowanym przez promieniowanie laserowe w WW materiałów polimerowych oraz procesom ablacji laserowej tych materiałów.

LASERY — BUDOWA, DZIAŁANIE, PODZIAŁ

Fizyczne podstawy działania i budowa laserów

Mechanizm absorpcji światła przez materię polega na wzbudzaniu pod wpływem promieniowania świetlnego atomów i cząsteczek do wyższych stanów energetycznych, w których ich elektrony mają energię większą niż w stanie podstawowym. Zgodnie z jednym spośród fundamentalnych praw natury, wzbudzone elektrony dążą do osiągnięcia stanu o najmniejszej energii wewnętrznej, czemu może towarzyszyć emisja promieniowania. Wyróżnia się przy tym przejścia elektronów promieniste bądź bezpromieniste. Przejścia promieniste to te, w których elektron emituje foton w dowolnym czasie i w dowolnym kierunku (emisja spontaniczna) oraz te, w których elektron pod wpływem oddziaływania z inicjującym fotonem emituje foton o takiej samej energii, fazie i kierunku (emisja wymuszona).

Wiązka światła lasera, którego działanie, jak wspomniano, jest oparte na emisji wymuszonej, charakteryzuje się monochromatycznością, koherencją i dużą mocą. Wzmocnienie i ogniskowanie światła uzyskuje się dzięki zastosowaniu w odpowiednio skonstruowanym laserze rezonatora optycznego [35, 36].

Laser składa się z trzech podstawowych części: ośrodka czynnego, w którym zachodzi wymuszona emisja światła, układu pompującego (wzbudzającego atomy



Rys. 1. Schemat lasera rubinowego

Fig. 1. Scheme of ruby laser

lub cząsteczki) i rezonatora optycznego wzmacniającego promieniowanie świetlne (rys. 1) [37]. Podczas wzbudzania atomów ośrodka (w procesie pompowania) następuje tzw. depopulacja stanu podstawowego, czyli przejście znacznej liczby atomów ze stanu podstawowego w stan wzbudzony.

Atomy ośrodka czynnego są charakteryzowane przez dwa stany energetyczne nazywane górnym i dolnym stanem laserowym. Przejściu atomów ze stanu dolnego w górny towarzyszy absorpcja energii dostarczonej z układu pompującego, a przejściu ze stanu górnego w dolny — emisja promieniowania laserowego. Obsadzenie stanów, czyli liczba atomów znajdujących się w dolnym (N_1) oraz w górnym (N_2) stanie laserowym zależy od absorpcji fotonów przez atomy lub cząsteczki z dolnego stanu laserowego oraz emisji spontanicznej i wymuszonej fotonów przez atomy lub cząsteczki relaksujące z górnego stanu laserowego (rys. 2).

Aby przebiegał proces, w którym wskutek emisji wymuszonej lawinowo następują przejścia atomów z górnego do dolnego stanu laserowego (czyli akcja laserowa) należy spowodować wcześniejszą inwersję obsadzeń, tj. sytuację, w której w ośrodku czynnym lasera $N_1 < N_2$. Szyb-







kość, z jaką wzrasta liczba fotonów (pojawiających się w wyniku emisji wymuszonej) jest proporcjonalna do N_2 i do ogólnej liczby fotonów (N) znajdujących się w ośrodku czynnym. Jest ona również proporcjonalna do prawdopodobieństwa (W) przejścia w jednostce czasu atomów lub cząsteczek z górnego stanu laserowego na dolny lub odwrotnie. Atomy w dolnym stanie laserowym mogą absorbować fotony zmniejszając tym samym ich liczbę w ośrodku czynnym o wartość $WN_1 \cdot N$. Szybkość emisji spontanicznej jest natomiast niezależna od N i proporcjonalna do liczby atomów wzbudzonych ($W \cdot N_2$).

Źródłem strat są fotony, które mogą ulegać rozproszeniu, wydostając się poza zwierciadła. Szybkość z jaką następuje strata fotonów, przy założeniu czasu ich życia w laserze równego t_0 , wynosi - N/t_0 .

Zmianę liczby fotonów w funkcji czasu można przedstawić za pomocą równania bilansu [38]:

$$\frac{dN}{dt} = W(N_2 - N_1)N + WN_2 - \frac{N}{t_0}$$
(1)

Warunkiem przebiegu akcji laserowej jest większa od zera szybkość generacji fotonów (dN/dt). Pomijając w równaniu (1) człon związany z emisją spontaniczną (WN₂) (którego wartość jest niewielka), otrzymuje się wyrażenie formułujące warunek konieczny do zapoczątkowania akcji laserowej (równoznacznej z rozpoczęciem emitowania promieniowania laserowego), mianowicie $N_2 - N_1 > 1/(t_0W)$.

Podział laserów

Rodzaj ośrodka czynnego jest najważniejszym kryterium podziału laserów, zgodnie z którym wyróżniamy lasery:

— gazowe (np.: ekscymerowe, azotowe, lasery CO₂);

— ciała stałego [np.: neodymowy (Nd:YAG), rubinowy];

- barwnikowe.

Inne kryterium stanowi liczba charakterystycznych stanów energetycznych ośrodka czynnego, wg której dzieli się lasery na dwu-, trój i cztero-poziomowe (rys. 3) [38].

Rys. 3. Schematy poziomów energetycznych obrazujących stany ośrodka laserowego [38] Fig. 3. Schemes of energy levels illustrating the states of laser active medium [38]

W laserze dwupoziomowym inwersja obsadzeń jest energetycznie niekorzystna, wymaga bowiem pompowania atomów bezpośrednio do ich górnego stanu laserowego (rys. 3a). Ze względu na utrzymywanie w ośrodku czynnym krótkotrwałej inwersji obsadzeń, laser taki może pracować tylko impulsowo, co jest cechą charakterystyczną laserów ekscymerowych. Ośrodkiem czynnym są tu gazy szlachetne (argon, neon, krypton, ksenon), najczęściej w połączeniu z wybranymi halogenami (fluor, chlor, brom, jod i astat) [14]. Obojętne chemicznie gazy szlachetne mogą reagować z halogenami tylko w stanie wzbudzonym [równ. (3)] powstałym wskutek wyładowań elektrycznych w ośrodku czynnym [równ. (2)].

$$Ar + e \rightarrow Ar^* + e$$
(2)
$$Ar^* + F_2 \rightarrow (Ar^+F^-)^* + F^\bullet$$
(3)

Rysunek 4 przedstawia krzywe energii potencjalnej tworzącej się wzbudzonej cząsteczki (Ar⁺F⁻)^{*}. Jak widać, wiązanie chemiczne (stabilne minimum energii) występuje tylko w stanie wzbudzonym atomu argonu (Ar^{*}).

Czas trwania impulsów w laserach ekscymerowych jest bardzo krótki i zwykle mieści się w przedziale 10—40 ns [15]. Generowane przy tym promieniowanie charakteryzuje się niewielką długością fali elektromagnetycznej (λ — zakres promieniowania UV), której odpowiada duża energia fotonów (*E*), określona wzorem:

$$E = h \frac{c}{\lambda} \tag{4}$$

gdzie: h — stała Plancka, c — prędkość światła w próżni.

Energia uzyskiwana za pomocą laserów ekscymerowych umożliwia bezpośrednią fotodysocjację wielu



Rys. 4. Krzywe energii potencjalnej obrazujące powstanie wzbudzonej cząsteczki $(Ar^+F^-)^*$ [37]

Fig. 4. Potential energy curves illustrating the formation of excited molecule $(Ar^+F^-)^*[37]$

cząsteczek oraz silną absorpcję promieniowania, ich wadę stanowi natomiast mała sprawność energetyczna.

Pierwszym laserem trójpoziomowym (rys. 3b) był laser rubinowy. Obecnie w tej grupie główną rolę odgrywają lasery Nd:YAG ze względu na powszechne zastosowanie ich do mechanicznej obróbki i modyfikowania kształtu różnorodnych wytworów [15, 16]. Ośrodkiem czynnym jest tu materiał krystaliczny — granat itrowoaluminiowy domieszkowany jonami neodymu (Nd³⁺). Gęstość atomów tego ośrodka jest znacznie większa niż ośrodków gazowych laserów ekscymerowych lub laserów CO₂.

Ośrodek czynny lasera Nd:YAG może być wzbudzany przy użyciu lamp wyładowczych lub laserów diodowych, co w istotny sposób podnosi sprawność energetyczną urządzenia. Laser Nd:YAG emituje promieniowanie o długości fali równej 1064 nm, ale poprzez umieszczenie odpowiednich kryształów wzdłuż drogi optycznej wiązki lasera można także generować w nim kolejne składowe harmoniczne tj. 532 nm, 355 nm, 266 nm [16].

Atomy ośrodka czynnego mogą znajdować się w stanie podstawowym bądź w dwóch stanach wzbudzonych: krótkotrwałym (czas życia ok. 10⁻⁸ s) i metastabilnym (czas życia ok. 10⁻² s). Dzięki temu, że górny stan laserowy charakteryzuje się długim czasem życia jest możliwe nagromadzenie w nim dużej liczby atomów. Po akcji laserowej i depopulacji tego poziomu, obsadzany jest dolny podstawowy stan atomów ośrodka czynnego. W efekcie, wychodząca wiązka laserowa ma postać impulsów.

Praca w trybie ciągłym jest możliwa w przypadku lasera czteropoziomowego (rys. 3c), albowiem dolny stan laserowy nie jest tu stanem podstawowym. W takich warunkach nawet mało wydajny układ pompujący zdolny jest do generowania inwersji obsadzeń. W czteropoziomowym gazowym laserze CO2 ośrodkiem czynnym jest mieszanina gazowa złożona z helu, azotu oraz dwutlenku węgla. Wzbudzenie ośrodka następuje w wyniku wyładowań elektrycznych lub pod wpływem promieniowania elektromagnetycznego z zakresu częstotliwości radiowych [16]. Mianowicie, uderzane elektronami cząsteczki N2 przekazują energię cząsteczkom CO₂, te natomiast przechodząc ze stanu energetycznie wyższego w niższy (stan oscylacji) emitują wiązkę światła laserowego, po czym — ochładzane przez atomy He - wracają do stanu podstawowego i rozpoczynają kolejny cykl działania. Laser CO₂ emituje promieniowanie elektromagnetyczne o długości fali 10,6 µm; stany energetyczne jego ośrodka czynnego, opisane szczegółowo w [37], są przedstawione schematycznie na rys. 5.

Energetyczne poziomy oscylacyjne związane z drganiami cząsteczek CO₂ opisują trzy liczby całkowite: v_1 , v_2^l oraz v_3 , gdzie: v_1 — oscylacyjne drgania liniowe symetryczne, v_2^l — oscylacyjne drgania deformacyjne poprzeczne, v_3 — oscylacyjne drgania podłużne asymetryczne. Opierając się na kwantowym modelu oscylato-



Rys. 5. Schemat energetycznych stanów ośrodka czynnego lasera CO₂ [37]

Fig. 5. Scheme of energy states of CO_2 laser active medium [37]

ra harmonicznego, równanie energii oscylacji (E_{osc}) cząsteczki CO₂ można przedstawić następująco:

$$E_{osc}(v_1, v_2, v_3) = hv_1\left(v_1 + \frac{1}{2}\right) + hv_2^l\left(v_2^l + \frac{1}{2}\right) + hv_3\left(v_3 + \frac{1}{2}\right)$$
(5)

Liczba *l* wskazuje tu na rozdzielenie poziomu v_2 na dwa stany: (02¹0) oraz (02⁰0) (por. rys. 5). Rozdzielenie to wynika z dodatkowego drgania deformacyjnego, zmieniającego kąty między wiązaniami chemicznymi i występującego w płaszczyźnie prostopadłej do płaszczyzny wiązania: O=C=O.

Podstawowy stan laserowy oznaczono symbolem $00^{0}0$. Ulega on szybkim zmianom wskutek wzajemnych zderzeń cząsteczek ośrodka czynnego. Górny wzbudzony poziom laserowy cząsteczek CO₂ odpowiada walencyjnym drganiom niesymetrycznym ($00^{0}1$) indukowanym w ich zderzeniach z cząsteczkami N₂, natomiast stan $10^{0}0$ — wzbudzonym symetrycznym drganiom rozciągającym w płaszczyźnie wiązania O=C=O. Najsilniejsza linia emisyjna stanowiąca promieniowanie lasera CO₂, ma długość 10,6 µm i powstaje w wyniku przejścia z poziomu $00^{0}1$ do jednego ze stanów oznaczonego symbolem $10^{0}2$.

FIZYCZNE ODDZIAŁYWANIE ŚWIATŁA LASEROWEGO Z MODYFIKOWANYM MATERIAŁEM

Propagacja światła laserowego w modyfikowanym materiale

W procesie laserowego modyfikowania WW materiałów szczególne znaczenie mają wartości współczynnika absorpcji liniowej (α) (zależne od absorpcji energii fali świetlnej przez materiał i będące miarą jej tłumienia w danym materiale) oraz współczynnika załamania promieniowania laserowego (*n*) [15, 39], związane z wartościami współczynnika odbicia tego promieniowania (*R*) na granicy faz ośrodka materialnego [35]. Propagację fali świetlnej i jej oddziaływanie z materiałem polimerowym — przy założeniu braku w nim swobodnych ładunków elektrycznych — opisują równania Maxwella [40, 41]. Rozwiązanie ich pozwala na wyznaczenie wartości współczynnika α (często nazywanego współczynnikiem absorpcji jednofotonowej) [40]:

$$\alpha = \frac{2\kappa\varpi}{c} = \frac{4\pi\kappa}{\lambda} \tag{6}$$

gdzie: κ — współczynnik ekstynkcji, ω — częstość fali świetlnej.

Zgodnie z równaniem (6), współczynnik α danego materiału zależy od długości fali światła oraz od wartości współczynnika ekstynkcji, nie jest więc wielkością stałą. Na rysunku 6 przedstawiono wartości współczynnika absorpcji światła wybranych materiałów polimerowych w funkcji długości fali światła.

Jak widać, ze wzrostem natężenia (zmniejszaniem długości fali) światła laserowego padającego na materiał polimerowy zwiększa się wartość α. Zależność taka wiąże się z powstawaniem defektów w strukturze napromienianego materiału, z jego fotochemicznymi zmianami oraz zjawiskiem nieliniowej absorpcji. Wpływ wymienionych czynników uwzględnia tzw.



Rys. 6. Zależność współczynnika liniowej absorpcji światła (α) od długości fali świetlnej (λ) różnych materiałów polimerowych: 1 — poliimidu (PI), 2 — poli(tereftalanu etylenu) (PET) amorficznego, 3 — PET krystalicznego, 4 — poliweglanu (PC), 5 — poli(metakrylanu metylu) (PMMA) [41] Fig. 6. Dependence of linear absorption coefficient (α) on light

Fig. 6. Dependence of linear absorption coefficient (α) on light wavelength (λ) for various polymeric materials: 1 — polyimide (PI), 2 — amorphous PET, 3 — crystalline PET, 4 polycarbonate (PC), 5 — PMMA [41] efektywny współczynnik absorpcji światła laserowego α_{eff} (tabela 1).

T a b e l a 1. Efektywne współczynniki absorpcji promieniowania lasera KrF (λ = 248 nm) wybranych polimerów [42, 43] T a b l e 1. Effective absorption coefficients of KrF laser irradiation (λ = 248 nm) for selected polymers [42, 43]

Rodzaj materiału	Efektywny współczynnik absorpcji $\alpha_{e\!f\!f} \cdot 10^4$, cm ⁻¹	
PP	0,31	
PS	1,94	
PET	10	
PC	16,5	

W modyfikowaniu WW tworzywa ważnym parametrem materiałowym jest także współczynnik (R) odbicia światła od jego powierzchni [11]. Rozwiązując układ równań Maxwella odnoszący się do przypadku prostopadłego kierunku padania światła na powierzchnię materiału można wyznaczyć wartość R [40, 44]:

$$R = \frac{(n-1)^2 + \kappa^2}{(n+1)^2 + \kappa^2}$$
(7)

Parametr ten należy uwzględniać w modyfikowaniu WW materiałów polimerowych, gdyż czynne w tym procesie promieniowanie wnikające w WW stanowi różnicę pomiędzy padającym i odbitym promieniowaniem laserowym.

Liniowa i nieliniowa absorpcja promieniowania laserowego

Wzrost wartości α odpowiada większej ilości energii zaabsorbowanej przez dany materiał polimerowy. Pochłanianie dostarczanej energii odbywa się w wyniku przechodzenia elektronów z niższych do wyższych poziomów energetycznych. Mechanizm taki zwłaszcza łatwo występuje w przypadku stosowania laserów działających w zakresie światła ultrafioletowego i widzialnego [15]. Pochłanianie energii światła może zachodzić również na drodze wzbudzania cząsteczek materiałów polimerowych do wyższych energetycznie stanów oscylacji, ale tylko wówczas, gdy oddziałujemy energią światła równą energii oscylacji (wibracji) wiązania chemicznego w danej cząsteczce (np. pod wpływem laserów emitujących fale z zakresu światła podczerwonego) [15, 45, 46]. Tabela 2 przedstawia długości fali światła odpowiadające energii oscylacji niektórych rodzajów wiązań chemicznych.

Natężenie promieniowania laserowego w badanym materiale opisuje empiryczne prawo Lamberta [47]:

$$I(z) = I_0 e^{-\alpha z} \tag{8}$$

gdzie: I(z) — natężenie promieniowania laserowego w badanym materiale na głębokości z, I_0 — natężenie padającego promieniowania laserowego.

T a b e l a 2. Długości fal światła odpowiadające energii oscylacji wybranych wiązań chemicznych [46]

Table 2.	Light wav	elenguis lei	ennig to the	energies of	selecteu
chemical bo	onds' vibra	tions [46]			

Rodzaj wiązania	Długość fali µm	Rodzaj wiązania	Długość fali µm
O-H	2,94	C–C	11,49
N–H	3,00	C=O	5,80
C–H	3,36	C=N	5,94
C–O	9,67	C=C	6,07

Ograniczeniem w stosowaniu prawa Lamberta są zjawiska odbicia światła od powierzchni materiału, jego fluorescencja i fosforescencja, zmiany wartości *n* (pod wpływem dużych wartości natężeń światła wywołujących fizykochemiczne modyfikacje materiału) oraz absorpcja wielofotonowa [48].

W procesie modyfikowania WW materiałów polimerowych istotną rolę odgrywa właśnie ta ostatnia (nazywana też absorpcją nieliniową), polegająca na przejściu elektronu z podstawowego poziomu energetycznego do wzbudzonego, czemu towarzyszy niemal równoczesna absorpcja dwóch lub większej liczby fotonów. Zjawisko to występuje w warunkach zwiększających prawdopodobieństwo tego rodzaju absorpcji tj. pod wpływem promieniowania laserowego o dużym natężeniu.

W praktyce absorpcja większej liczby fotonów w tym samym czasie jest statystycznie mało prawdopodobna, dlatego też obserwuje się absorpcję najwyżej dwufotonową. Ocenia się ją na podstawie widma obrazującego zależność transmisji (*T*) promieniowania laserowego od jego natężenia (*I*). Mianowicie, świadectwem występującej w materiale absorpcji dwufotonowej jest zmniejszanie się wartości *T*, wraz ze wzrostem *I* [31, 44].

Zmiany natężenia promieniowania laserowego przechodzącego przez materiał, w którym zakłada się występowania absorpcji dwufotonowej, opisuje zależność [36]:

$$\frac{\mathrm{d}I}{\mathrm{d}z} = -(\alpha + \beta I)I \tag{9}$$

gdzie: *b* — *współczynnik absorpcji dwufotonowej (absorpcji nieliniowej)*.

Rozwiązanie równania (9), uwzględniające wielokrotne odbicia światła w ośrodku grubości L, ma postać [36]:

$$\frac{I(L)}{I_0} = \frac{\alpha (1-R)^2 \exp{-[\alpha L]}}{\alpha + \beta I_0 (1-R) (1-\exp[-\alpha L])}$$
(10)

Absorpcja dwufotonowa odgrywa istotną rolę w modyfikowaniu WW materiałów polimerowych [50], albowiem może być przyczyną pękania wiązań chemicznych lub jonizacji cząsteczek w napromienionej warstwie wierzchniej materiału. Dzieje się tak mimo to, że długość fali promieniowania laserowego jest, teoretycznie biorąc, zbyt duża, aby występowały te zjawiska [51—53]. Kolejno absorbowane fotony mogą jednak wzbudzić cząsteczkę powodując pękanie w niej wiązania chemicznego lub wybić z atomu elektron poza zasięg ich wzajemnego oddziaływania [54].

Jeżeli nadmiar energii pochodzący z absorpcji drugiego fotonu w stosunku do energii potrzebnej do wyemitowania elektronu ulega przemianie w ciepło, mamy do czynienia z jonizacją [51].

PODSTAWY DOBORU LASERÓW

Sposób laserowego modyfikowania WW materiałów polimerowych jest uzależniony od:

— celu modyfikowania tej warstwy — np. wprowadzenia grup funkcyjnych, sieciowania, fotopolimeryzacji, laserowego nanoszenia warstwy innego materiału, zmiany struktury geometrycznej powierzchni lub ablacji;

— właściwości modyfikowanego materiału;

 rodzaju zastosowanego lasera (długość fali, natężenie promieniowania, tryb pracy);

 — środowiska, w którym prowadzi się napromienianie laserowe (np. próżnia, powietrze, atmosfera innych gazów).

W ostatnich latach lawinowo wzrosła liczba dostępnych laserów działających w różnych zakresach długości fali światła i pracujących w różnych trybach (impulsowo lub ciągle). Typy laserów najczęściej używanych w przemyśle do modyfikacji WW materiałów polimerowych zestawiono w tabeli 3.

T a b e l a 3. Charakterystyka laserów stosowanych do modyfikowania warstwy wierzchniej materiałów polimerowych [11, 16] T a b l e 3. Characteristics of the lasers applied for modifications of surface layers of polymeric materials [11, 16]

Długość fali, nm	Ośrodek czynny	Tryb pracy	Średnia moc lasera (rząd wielkości) W
193	ArF	impulsowy	10^{0}
248	KrF	impulsowy	10^{1}
308	XeCl	impulsowy	10^{1}
351	XeF	impulsowy	10^{1}
337	N_2	impulsowy	10^{-1}
262/355/532/1064	Nd:YAG	impulsowy/ciągły	10 ²
697	Al ₂ O ₃ (rubin)	impulsowy	10^{0}
$(5-7) \cdot 10^3$	CO	impulsowy/ciągły	10^{1}
$(9-11) \cdot 10^3$	CO ₂	impulsowy/ciągły	10^{4}

Dobór odpowiedniego lasera do modyfikacji WW jest zadaniem trudnym, należy bowiem przy tym uwzględnić, oprócz wspomnianych uprzednio czynników, także zużycie ośrodka czynnego lasera oraz koszt inwestycji [11, 55]. Trzeba również wziąć pod uwagę fakt, że efekty laserowego modyfikowania WW materiałów polimerowych zależą od rodzaju ich powierzchni. Mianowicie, materiały o powierzchni chropowatej na ogół absorbują więcej światła laserowego niż materiały o powierzchni gładkiej, co może prowadzić do cieplnych uszkodzeń WW. Gładkie powierzchnie są modyfikowane światłem lasera w sposób jednorodny, jednakże charakteryzują się większym współczynnikiem odbicia tego światła.

Spośród właściwości materiału wpływających na przebieg laserowego modyfikowania jego WW warto wymienić zwłaszcza wartość współczynnika absorpcji i stan skupienia a spośród cech promieniowania — długość fali światła laserowego oraz kąt jego padania. Na przykład, współczynniki absorpcji laserowego promieniowania UV poli(tereftalanu etylenu) i polistyrenu są znacznie większe niż polietylenu i polipropylenu. Dlatego PET i PS absorbują takie promieniowanie głównie w WW grubości nieprzekraczającej zaledwie 10 µm [7], podczas gdy absorpcja w przypadku PE i PP zachodzi w warstwach dużo grubszych.

Aby zwiększyć absorpcję światła przez poliolefiny, wprowadza się do granulatu różne domieszki absorbentów promieniowania ultrafioletowego, np. benzofenonu lub jego pochodnych [56]. Dobierając typ lasera należy także uwzględnić ciepło właściwe i stałą dyfuzji cieplnej materiału polimerowego, co pozwala na zminimalizowanie termicznego uszkodzenia jego powierzchni.

Długość fali światła jest ściśle związana z energią fotonów i dlatego stanowi jeden z najważniejszych parametrów w procesie modyfikowania WW materiałów polimerowych. Na przykład, laser CO₂ działający w trybie ciągłym w zakresie długich fal elektromagnetycznych ($\lambda = 9$ —11 µm) chociaż jest laserem dużej mocy (por. tabela 3), to jednak mała energia fotonów wiązki jego światła nie wystarcza na ogół do spowodowania pękania wiązań chemicznych w polimerach. W rezultacie, pod wpływem promieniowania tego lasera makrocząsteczki polimerów dysocjują termicznie, co często powoduje niepożądane w danym przypadku efekty, np. ablację materiału.

Odmiennie działają lasery ekscymerowe — emitują znacznie krótsze fale z zakresu promieniowania ultrafioletowego, w cyklach złożonych z krótkotrwałych impulsów. Tego typu promieniowanie jest silnie absorbowane przez większość polimerów a zainicjowane w materiale polimerowym reakcje fotochemiczne nie powodują jego uszkodzeń cieplnych. Jeżeli zatem w procesie modyfikacji niepożądana jest generacja ciepła, właściwsze wydaje się stosowanie laserów impulsowych a nie laserów ciągłych.

Górną granicę wartości generowanej mocy promieniowania laserowego wyznaczają lasery CO_2 , dolną zaś — lasery ekscymerowe. Ceny laserów i czas życia różnych ośrodków czynnych wzrastają w szeregu od laserów CO_2 poprzez Nd:YAG do laserów ekscymerowych. Sprawność energetyczna jest największa w przypadku laserów CO_2 (5—20 %), mniejsza — laserów ekscymerowych (2—4 %), a najmniejsza — laserów Nd:YAG (0,1 %) [6].

PODSUMOWANIE

W ostatnich latach obserwuje się szybki rozwój badań dotyczących modyfikowania przy użyciu laserów właściwości różnych materiałów, w tym również polimerowych. Stworzono teoretyczne podstawy działania a także zaprojektowano konstrukcje różnych rodzajów laserów. Część z tych urządzeń stosuje się już powszechnie w wybranych procesach przemysłowych, m.in. w obróbce materiałów, w przekazywaniu sygnałów pomiarowych na odległość lub w zdalnym pozyskiwaniu i przetwarzaniu informacji o badanych procesach. Lasery wykorzystuje się na szeroką skalę także w medycynie jako niezwykle cenne narzędzia chirurgiczne. Jednak ze względu na ich małą sprawność energetyczną a także dużą koncentrację mocy oddziaływującej na niewielką powierzchnię, nie należy oczekiwać, aby w krótkim czasie lasery stały się przydatne w przemysłowych procesach modyfikowania dużych powierzchni artykułów powszechnego użytku.

Wszechstronny rozwój techniki laserowej stwarza obecnie realne szanse wykorzystania laserów do modyfikowania właściwości WW materiałów polimerowych. Zalety tej technologii są widoczne zwłaszcza w przypadkach specjalnych, gdy jest konieczna bardzo duża dokładność działania w zakresie kreowania zarówno nowych właściwości WW, jak i wymiarów oraz kształtu modyfikowanej powierzchni.

Dokonanie właściwego wyboru lasera i sposobu napromieniania wymaga dysponowania wyczerpującą wiedzą dotyczącą parametrów działania urządzenia a także właściwości napromienianego materiału i zachodzących w nim — pod wpływem tego promieniowania — zmian. Dotychczasowa znajomość tej problematyki jest niestety niewystarczająca, dlatego ciągle jeszcze prowadzi się rozległe badania w tym obszarze nauki i techniki.

LITERATURA

 Zenkiewicz M.: Polimery 2006, 51, 584. [2] Chan C.-M.: "Polymer Surface Modification and Characterization", Carl Hanser Verlag, Munich 1994. [3] Żenkiewicz M.: Polimery 2005, 50, 429. [4] Praca zbiorowa: "Polymer Surfaces and Interfaces: Characterization, Modification and Application" (red. Mittal K. L., Lee K.-W.), VSP, Utrecht 1997. [5] Żenkiewicz M.: Polimery 2005, 50, 4. [6] Żenkiewicz M.: "Adhezja i modyfikowanie warstwy wierzchniej tworzyw wielkocząsteczkowych", WNT, Warszawa 2000. [7] Horn H., Beil S., Wesner D. A., Weichenhain R., Kreutz E. W.: Nucl. Instr. Meth. Phys. Res. B 1999, 151, 279. [8] Żenkiewicz M.: Polimery 2005, 50, 365. [9] Galantucci L. M., Gravina A., Chita G., Cinquepalmi M.: Composites Part A 1996, 27, 1041. [10] Żenkiewicz M.: Polimery 2006, 51, 169.

[11] Ozdemir M., Sadikoglu H.: *Trends Food Sci. Technol.*1998, 9, 159. [12] Lawrence J., Li L.: *Mater. Sci. Eng. A* 2001, 303,
142. [13] Callewaert K., Martelé Y., Breban L., Naessens K.,
Vandaele P., Baets R., Geuskens G., Schacht E.: *Appl. Surf. Sci.*2003, 208—209, 218. [14] Basting D., Marowsky G.: "Excimer

[21] Kawamura Y., Toyoda K., Samba S.: Appl. Phys. Lett. 1982, 40, 374. [22] Kawamura Y., Toyoda K., Samba S.: J. Appl. Phys. 1982, 53, 6489. [23] Sato H., Nishio Z.: J. Photochem. Photobiol. C 2001, 2, 139. [24] Srinivasan R., Leigh W. J.: J. Am. Chem. Soc. 1982, 104, 6784. [25] Srinivasan R., Mayne-Banton V.: Appl. Phys. Lett. 1982, 41, 576. [26] Folkes J. A.: Surf. Coat. Technol. 1994, 63, 65. [27] Kaczmarek H.: "Efekty przyspieszania fotochemicznego rozkładu polimerów przez substancje małoi wielkocząsteczkowe", Wydawnictwo UMK, Toruń 1998. [28] Rabek J. F., Wrzyszczyński A.: Polimery 1999, 44, 161. [29] Suggs A. E.: "Kr-F laser surface treatment of poly(methyl methacrylate), glycol-modified poly(ethylene terephthalate) and polytetrafluoroethylene for enhanced adhesion of Escherichia Coli K-12", Virginia Polytechnic Institute and State University, Blackburg 2002. [30] Bäuerle D., Denk R., Pedarning J. D., Piglmayer K., Heitz J., Schrems G.: Appl. Phys. A 2003, 77, 203.

[31] Lipert T., Nakamura T., Niino H., Yabe A.: *Appl. Surf. Sci.* 1997, **109/110**, 227. [32] Wochnowski C., Shams Eldin M. A., Metev S.: *Polym. Degrad. Stab.* 2005, **89**, 252. [33] Blazevska-Gilev J., Kupcik J., Subrt J., Bastl Z., Vorlicek V., Galikova A., Spaseska D., Pola J.: *Polym. Degrad. Stab.* 2006, **91**, 213. [34] Chen Z., Webster D. C.: *Polymer* 2006, **47**, 3715. [35] Whinnery J. R., Ausubel J. H.: "Lasers: Invention to Application", National Academic Press, Washington 1987. [36] Boyd R. W.: "Nonlinear Optics", Academic Press, New York 2003. [37] Ziętek B.: "Optoelektronika", Wydawnictwo UMK, Toruń 2005. [38] Haken H., Wolf H. C.: "Atomy i kwanty: Wprowadzenie do współczesnej spektroskopii atomowej", PWN, Warszawa 2002. [39] Katayama S., Horiike M., Hirao K., Tsusumi N.: *J. Polym. Sci.: Part B: Polym. Phys.* 2002, **40**, 2800. [40] Ziman J. M.: "Wstęp do teorii ciała stałego", PWN, Warszawa 1977.

[41] Baudach S.: "Materialbearbeitung schwachabsorbierender Polymere mit NIR-Femtosekunden-Laserpulsen", University of Technology, Berlin 2001. [42] Frerichs H., Stricker J., Wesner D. A., Kreutz E. W.: *Appl. Surf. Sci.* 1995, 86, 405. [43] Petit S., Laurens P., Amouroux J., Arefi-Khonsari F.: *Appl. Surf. Sci.* 2000, 168, 300. [44] Krüger J., Kautek W.: *Adv. Pol. Sci.* 2004, 168, 247. [45] Dadsetan M., Mirzadeh H., Sharifi N.: *Rad. Phys. Chem.* 1999, 56, 597. [46] Chrisey D. B., Piqué A., McGill R. A., Horwitz J. S., Ringeisen B. R.: *Chem. Rev.* 2003, 103, 553. [47] Vogel A., Venugopalan V.: *Chem. Rev.* 2003, 103, 577. [48] http://www.chem.vt.edu/chem-ed/spec/ beerslaw/html (Virginia Polytechnic Institute and State University in Blacksburg, 19.04.2006). [49] Sahraoui B., Chevalier R., Rivoire G., Zaremba J., Salle M.: *Opt. Commun.* 1997, 135, 109. [50] Srinivasan R., Braren B., Dreyfus R. W.: *J. Appl. Phys.* 1987, 61, 372.

[51] Qin Z., Zhang J., Zhou H., Song Y., He T.: *Nucl. Instr. Meth. Phys. Res. B* 2000, **170**, 406. [52] Sauerbery R., Pettit G.: *Appl. Phys. Lett.* 1989, **55**, 421. [53] Kuper S., Stuke M.: *Appl. Phys. Lett.* 1989, **54**, 51. [54] Kosmidis C. E., Skordoulis C. D.: *Appl. Phys. A* 1993, **56**, 64. [55] Bachmann F. G.: *Appl. Surf. Sci.* 1993, **46**, 254. [56] Vasile C.: "Handbook of Polyolefins", Marcel Dekker, New York 2000.