Technical Issues 4/2015 pp. 11-18 ISSN 2392-3954

WYRAFINOWANE SPEKTROSKOPOWE METODY INSTRUMENTALNE W BADANIACH ZWIĄZKÓW NIEORGANICZNYCH

SOPHISTICATED INSTRUMENTAL SPECTROSCOPY METHODS IN STUDIES OF INORGANIC COMPOUNDS

Kamil Jurowski

Uniwersytet Jagielloński w Krakowie Wydział Chemii, Zakład Chemii Analitycznej ul. Ingardena 3 30-060, Kraków e-mail: jurowski@chemia.uj.edu.pl **Anna Jurowska** Uniwersytet Jagielloński w Krakowie Wydział Chemii, Zakład Chemii Nieorganicznej ul. Ingardena 3 30-060, Kraków e-mail: jurowska@chemia.uj.edu.pl

Abstract: The instrumental spectroscopic methods are very important in nowadays scientific studies. The most of instrumental methods (e.g. IR, NMR, EPR, UV-Vis, mass spectrometry) are well grounded and used in the laboratory practice. In the article the methods of instrumental spectroscopy which are very significant in the studies of inorganic compounds were selected and described. The authors paid particular attention to the unpopular methods, such as: Resonance Raman spectroscopy, Mössbauer spectroscopic base of these methods as well as the application based on the analysis of the particular examples of inorganic compounds. This article is an interdisciplinary review. It is the first work in literature that emphasizes many different and complex aspects of sophisticated spectroscopy methods in the modern inorganic analysis.

Keywords: instrumental methods, inorganic compounds, spectroscopy.

Wprowadzenie

Spektroskopia zajmuje się teorią i interpretacją widm. Jest to dziedzina interdyscyplinarna – na pograniczu fizyki i chemii, która zajmuje się badaniem budowy i właściwości atomów, cząsteczek i jąder atomowych przez obserwację widm powstających w wyniku absorpcji, emisji, rozpraszania i odbicia promieniowania elektromagnetycznego i korpuskularnego [1]. Zasady i prawa spektroskopii umożliwiają wyjaśnienie struktur nieorganicznych związków chemicznych, mechanizmów ich reakcji chemicznych oraz tworzą podstawy teoretyczne spektroskoppowych metod instrumentalnych [1].

Metody spektroskopowe należą do najczęściej stosowanych metod instrumentalnych i aktualnie zajmują drugie miejsce po metodach chromatograficznych. Metody spektroskopowe w chemii analitycznej opierają się na zjawiskach fizycznych, w przeciwieństwie do metod elektroanalitycznych, w których wykorzystuje się zjawiska fizykochemiczne. Podstawą metod spektroskopowych jest zależność mierzonej własności fizycznej (np. absorpcji czy natężenia emitowanego pro-mieniowania) od stężenia oznaczanej substancji.

Układ materialny	Ogólna nazwa metody	Metody analityczne*
atom	spektropia atomowa	 fotometria płomieniowa (FAAS) spektrografia i spektroskopia emisyjna absorpcyjna spektropia atomowa (AAS) fluorescencyjna spektropia atomowa (AFS) spektropia elektronowego rezonansu paramagnetycznego (EPR)
jądro atomowe	spektropia jądrowa	 spektropia jądrowego rezonansu magnetycznego (NMR) spektropia Mössbauera spektropia kwadrupolowego rezonansu jądrowego
cząsteczka	spektropia cząsteczkowa	 spektrofotometria absorpcyjna (VIS, UV, IR) spektropia Ramana spektrofluorymetria
jony, fragmenty cząsteczek mające ładunek	spektrometria mas	• spektrometria mas (MS)
jony	spektrometria jonów	 spektrometria mas jonów wtórnych (SIMS) spektrometria jonów odbitych (ISS, BSS)
elektrony	spektropia elektronów	 spektropia elektronów wzbudzonych promieniowaniem rentgenowskim (XPS) spektropia elektronów wzbudzonych promieniowaniem nadfioletowym (UPS) spektropia elektronów Augera (AES)

Tabela 1. Podział analitycznych metod spektroskopowych w zależności od układu materialnego.

*akronimy pochodzą od nazw angielskich, zalecane przez IUPAC

Tabela 2. Podzi	ał analitycznych	n metod spektrosko	powych w zależnośc	i od rodzaju i s	posobu powstania widma.
	2 2				1 1

Rodzaj widma	Sposób powstawania	Metody analityczne
widma atomowe	przejścia elektronów powłok zewnętrznych	 fotometria płomieniowa spektrografia i spektropia emisyjna absorpcyjna spektropia atomowa fluorescencyjna spektropia atomowa spektropia absorpcyjna
widma molekularne (cząsteczkowe)	przejścia elektronów powłok zewnętrznych	 cząsteczkowa spektrofotometria absorpcyjna spektropia Ramana spektrofluorymetria rezonansowa spektroskopia Ramana
widma atomowe promieniowania rentgenowskiego	przejścia elektronów powłok wewnętrznych	 spektrografia rentgenowska absorpcja promieni X dyfrakcja promieni X fluorescencja rentgenowska
widma rezonansu magnetycznego	zmiana kierunku spinu jądra lub elektronu w stosunku do kierunku pola magnetycznego	 magnetyczny rezonans jądrowy elektronowy rezonans paramagnetyczny spektropia Mössbauera spektropia drupolowego rezonansu jądrowego
widma korpuskularne	strumień cząstek o różnej masie lub elektronów albo jonów o różnej energii	 spektrometria mas spektrometria elektronów spektrometria jonów
_*	zjawiska rozproszenia, odbicia, załamania, polaryzacji światła	 neflometria turbidymetria refraktometria polarymetria

*metody optyczne

Metody spektroskopowe można podzielić w zależności od układu materialnego, co jest związane z pochodzeniem sygnału analitycznego – tabela 1 [3].

Jednakże z przedstawionego zestawienia wynika, że podział metod według jednolitego kryterium jest trudnym zadaniem. Innym kryterium, które wydaje się być najlepsze stanowi podział metod spektroskopowych z uwagi na sposób i rodzaj powstawania widma – tabela 2 [4, 5].

Opis zagadnienia - wybrane spektroskopowe metody instrumentalne mające znaczenie w badaniu związków nieorganicznych

Rezonansowa spektroskopia Ramana

W przypadku klasycznej spektrometrii ramanowskiej badana próbka umieszczana jest w (monochromatycznej) wiazce laserowej i badane jest bardzo słabe światło rozproszone o niższej częstotliwości. W badaniach tego typu wybierana jest barwa światła laserowego możliwie najodleglejsza od jakiegokolwiek pasma absorpcyjnego próbki, co zmniejsza ryzyko destrukcji próbki w wyniku jej przez zogniskowaną nagrzania wiazke laserową. Z kolei w rezonansowej spektrometrii ramanowskiej celowo stosowana jest wiązka laserowa charakteryzująca sie barwa pokrywajaca się z barwa pasma absorpcyjnego, które odpowiada przejściu elektronowemu próbki. Postępowanie takie może implikować destrukcję badanej próbki, ale w korzystnych przypadkach wywołuje rozpraszanie ramanowskie znacznie silniejsze w porównaniu do klasycznego. Powoduje to zmniejszenie mocy lasera, co z kolei zwiększa szansę zachowania integralności próbki. Sygnał analityczny w postaci widma otrzymanego dla związków nieorganicznych, wykazujących rezonansowy efekt ramanowski, jest jednocześnie prostszy w interpretacji, z uwagi na to, że często widoczne tylko całkowicie symetryczne mody sa oscylacyjne. Jest to związane z tym, iż wzbudzeniu elektronowemu towarzyszy zmiana liczby elektronów wiażacych, a cząsteczka przybiera strukture oddalona od stanu równowagi. Zazwyczaj, gdy przejście elektronowe, stanowiące źródło pasma absorpcyjnego, jest zlokalizowane na atomie metalu, wówczas mod spoczynkowy otaczających ligandów jest jedynym wzbudzonym modem oscylacyjnym, z kolei całkowicie symetryczne są tylko mody powodujące zmiany objętości prowadzące do osiagniecia geometrii równowagowej. W takich przypadkach widma są bardziej skomplikowane, ponieważ następuje wzbudzenie nie tylko modu spoczynkowego, ale również wielkiej liczby nadtonów (często do 10), znane są również przypadki, gdy ich liczba zbliża się do 20. Przykład rezonansowego widma ramanowskiego dla krystalicznego [NBu₄][Os(CO)₂Br₄] przedstawiono na rys. 1. W źródłach literaturowych można znaleźć przykłady widm określanych jako tzw. "rezonansowe widma ramanowskie", wykazujące po prostu ogólnie zwiększone intensywności pasm, nie zaś specyficzne cechy widoczne na rys. 1, wynika to prawdopodobnie z tego, że wzbudzeniu elektronowemu nie towarzyszy większa zmiana geometrii równowagowej [6].



Rys. 1. Rezonansowe widmo ramanowskie dla krystalicznego [NBu₄][Os(CO)₂Br₄]; anion ma symetrię D_{4h}, całkowicie symetryczne są mody: v₁, v(C≡O); v₂, v(Os-C); v₃(Os-Br).

Rezonansowe widma ramanowskie są bardzo ważne z punktu widzenia badania związków nieorganicznych, ponieważ: 1) umożliwiają krzywych wyznaczanie łatwe energii potencjalnej (dla każdego wzbudzonego modu) do niezwykle wysokich energii; 2) można je wykorzystać do badania małych fragmentów wielkiej cząsteczki. Dlatego w przypadku cząsteczki bionieorganicznej, zawierającej jon Fe³⁺, można dostroić laser do pasma absorpcyjnego związanego z tym jonem żelaza, co umożliwia wystapienie oscylacji powstających w atomach skoordynowanych z Fe^{3+} . Umożliwia to badanie tych atomów, ich stanu walencyjnego i geometrii koordynacyjnej. Tego tvpu dane moga być bardzo ważne w przypadku cząsteczek skomplikowanych.

Innymi badaniami, jakie można wykonywać stosując rezonansową spektroskopię ramanowską (w przeciwieństwie do klasycznej spektroskopii ramanowskej), to możliwość wykonania widm oscylacyjnych stanów wzbudzonych elektronowo. Zazwyczaj do wzbudzania znacznej liczby cząsteczek stosowany jest laser impulsowy dużej mocy o częstotliwości odpowiadającej przejściu elektronowemu dla badanej cząsteczki. Z kolei bezpośrednio po pierwszym impulsie, następuje drugi, który wzbudza rezonansowe widmo ramanowskie. Przykładem może być anion $[\text{Re}_2\text{Cl}_8]^{2-}$, który zawiera wiązanie δ między dwoma atomami metalu. Wzbudzenie do stanu, w którym następuje promocja elektronu na (antywiążący) orbital δ prowadzi do zmniejszenia czestotliwości drgania rozciagajacego Re-Re z 274 cm^{-1} do 262 cm^{-1} i wzrostu częstotliwości drgania Re-Cl z 359 cm⁻¹ do 365 cm⁻¹. Zmiany te jak widać nie są duże, co wskazuje, że wiązanie δ nie jest silne (co jest zgodne z przewidywaniami teoretycznymi) [7, 8].

Spektroskopia Mössbauera

analogii do stanów podstawowych i W wzbudzonych (elektronowe, oscylacyjne itp.) atomów i czasteczek, możliwe jest również istnienie podstawowych i wzbudzonych stanów jader atomowych. Podobnie jak atom lub cząsteczka jądro atomowe przechodzac ze stanu wzbudzonego w stan podstawowy, może, wyemitować promieniowanie - w przypadku jąder atomowych, jest to promieniowanie y (bardzo mała długość fali) [9]. Z kolei promieniowanie padając na drugie (identyczne) jadro atomowe, może ulec absorpcji i spowodować wzbudzenie tego jądra. Jądra dowolnego atomu pierwiastka, znajdujące się w różnych otoczeniach chemicznych, maja nieznacznie różniące się poziomy energii, lecz zmiany uwarunkowane otoczeniem sa tak małe, że może je skompensować dopplerowskie przesunięcie częstotliwości promieniowania γ , wywołane zbliżaniem się jądra emitującego do jądra absorbującego lub oddalaniem się od niego [10, 11].

W spektrometrii Mössbauera rejestrowana jest absorpcja promieniowania γ przechodzącego przez próbkę jako funkcja prędkości źródła. W przypadku tego typu badań można analizować próbki w postaci stałej. Źródło promieniowania wprawia w ruch próbkę, którą umieszcza się na membranie głośnika zasilanego przez odpowiedni generator sygnałów. Efekt ten można zaobserwować dla stosunkowo niewielu jąder atomowych przy stężeniach, w których występują one w większości związków koordynacyjnych – tabela 3 [12].

Tabela 3. Jądra atomowe, które możliwe są do badania spektrometrią Mössbauera.

Izotop	⁵⁷ Fe	⁹⁹ Ru	¹¹⁹ Sn	¹²¹ Sb	¹²⁵ Te	¹²⁷ I	¹²⁹ Xe	¹⁹⁷ Au
Abundancja [%]	2,2	12,0	8,6	57,3	7,0	100,0	26,2	100,0

Różnicę między szybkością absorpcji a szybkością absorpcji odpowiedniego wzorca porównawczego nazywa się przesunięciem izomerycznym (lub chemicznym), oznacza się symbolem δ i wyraża się zazwyczaj w jednostkach [mm·s] lub [cm·s⁻¹]. Ponieważ otoczenie chemiczne wpływa na poziomy energii jądra za pośrednictwem tych

elektronów, które znajdują się na orbitalach umożliwiających im kontakt z jądrem, to tylko elektrony s mogą bezpośrednio wpływać na przesunięcia izomeryczne, gdyż w przypadku wszystkich innych orbitali jądro znajduje się w płaszczyźnie węzłowej. Należy zauważyć, iż elektrony na orbitalach p, d lub f mogą wpływać na przesunięcia izomeryczne, ale tylko w wyniku niecałkowitego ekranowania jądra, powodującego w efekcie zmianę efektywnego ładunku jądra, wpływającą na elektrony *s*. W

tabeli 4. przedstawiono przykłady przesunięć izomerycznych, odniesionych do ⁵⁷Fe, w wybranych związkach żelaza [12].

Związek	Przesunięcie izomeryczne [mm s ⁻¹]		
Wysokospinowe Fe ^{III}	ok. 0,3 - 0,5		
$FeF_3(O_h)$	0,49		
$FeCl_3 (O_h)$	0,46		
$[\mathrm{FeF}_4]^-(T_\mathrm{d})$	0,30		
Niskospinowe Fe ^{III}			
$[Fe(CN)_{6}]^{3-}(O_{h})$	-0,12		
Wysokospinowe Fe ^{III}	ok. 0,9-1,5		
$FeF_2(O_h)$	1,48		
$FeCl_2(O_h)$	1,16		
$FeBr_2(O_h)$	1,12		
$[FeCl_2(H_2O)_4](,,O_h")$	1,36		
$\left[\mathrm{FeCl}_4\right]^{2-}(T_{\mathrm{d}})$	0,90		
Niskospinowe Fe ^{II}			
$[Fe(CN)_6]^{4-}(O_h)$	-0,04		

Tabela 4. Przesunięcia izomeryczne dla wybranych związków Fe.

Z przedstawionych danych w tabeli 4. wynika, że przesunięcie izomeryczne maleje ze wzrostem ładunku ujemnego i zwiększa się ze wzrostem liczby koordynacyjnej. Jeśli to samo jądro atomowe ma w związku chemicznym dwa różne otoczenia chemiczne, odpowiadają im zazwyczaj oddzielne rezonanse. Przykładem tego typu analiz było wykazanie, że nie wszystkie atomy żelaza w nierozpuszczalnym błękicie berlińskim, Fe4[Fe(CN)6]3, są równoważne, ale zachowują swe odrębne stopnie utlenienia. W takim przypadku konkretne zastosowanie danych Mössbauerowskich stanowi określanie stanu walencyjnego atomu, co związane jest z faktem, że istnieją parametry

empiryczne kompensujące efekty zmiany podstawnika i liczby koordynacyjnej. Dane dotyczące przesunięcia izomerycznego prowadzą do wniosku, że zdolność π -wiążąca ligandów maleje w kolejności:

 $NO^+ > CO > CN^- > SO_3^{2-} > PPh_3 > NO_2^- > NH_3$ Przykładem zastosowania spektroskopii Mössbauera było badanie Fe₃(CO)₁₂, którego struktura nie była ostatecznie ustalona przez ok. 30 lat. Dla tego związku było zaproponowanych aż osiem błędnych struktur, jednakże dopiero dziewiąta struktura zasugerowana na podstawie widma Mössbauerowskiego okazała się poprawna – rys. 2 [13, 14].



Rys. 2. Widmo Mössbauera Fe₃(CO)₁₂ (piki są skierowane w dół).

Na widmie tym najbardziej charakterystyczna jest obecność trzech pików o jednakowej intensywności. Z kolei błędne byłoby sądzenie, że każdy pik odpowiada innemu typowi atomu żelaza - gdyby atomy żelaza były różne, nie mogłyby wszystkie znajdować się w otoczeniach wysokosymetrycznych. Biorąc pod uwagę również wyniki innych badań, występują tu dwa równoważne, niskosymetryczne atomy żelaza i jeden o wyższej symetrii.

Spektroskopia kwadrupolowego rezonansu jądrowego (NQR)

W przypadku atomów, dla których spiny jądrowe są większe od ½, zachowują się tak, jak gdyby rozkład ładunku wewnątrz jądra atomowego był niesferyczny. W takim przypadku jądro atomowe nie jest dipolem, ponieważ rozkład ładunku jądrowego pozostaje centrosymetryczny. Jednakże jądro atomowe ma elektryczny moment kwadrupolowy np. cząsteczka CO₂ jest centrosymetryczna i liniowa i stanowi przykład cząsteczki, która charakteryzuje się elektrycznym momentem kwadrupolowym [2]. Należy sobie zdawać sprawę z tego, że w przyłożonym niejednorodnym polu elektrostatycznym niejednorodnie naładowane jądro może przybierać co najmniej dwie orientacje, z których jedna jest trwalsza od innych - liczba orientacji zależy od wielkości jądrowego momentu kwadrupolowego [15]. Schemat wyjaśniający pochodzenie opisanego rozszczepienia, przedstawiono na rys. 3.



Rys. 3. Schemat ukazujący pochodzenie opisanego rozszczepienia – jądro (elipsa) z momentem kwadrupolowym (ładunki wewnątrz jądra atomowego – elipsy) w A trwalszej oraz B mniej trwałej w gradiencie przyłożonego pola elektrycznego.

Do najczęściej badanych jąder wykazujących rezonansowe widma kwadrupolowe należą: ³⁵Cl i ³⁷Cl. Metoda ta odznacza się czułością i duże stężenie tych izotopów w takich próbkach, jak stały np. K₂[PtCl₆], jest bardzo korzystne. Ponadto w przeciwieństwie do pokrewnej spektroskopii NMR, spektroskopia NQR nie wymaga obecności pola zewnętrznego, a długość absorbowanej fali (przypadająca w zakresie fal radiowych) zależy od gradientu pola elektrycznego pochodzącego od cząsteczki, w której znajduje się jądro. Metodą tą można jednak badać tylko substancje stałe, gdyż bezładny ruch cząsteczek w cieczach i gazach powoduje uśrednienie efektu do zera [16].

W ostatnim czasie zwiększono czułość metody przez wprowadzenie techniki impulsowej – takiej jak w przypadku NMR, a także, w odpowiednich przypadkach, przez obserwowanie nie samego jądra NQR, lecz jądra sprzężonego z nim energetycznie, wykazującego aktywność NMR [17].

Spektroskopia fotoelektronów (PES)

Działanie nadfioletu próżniowego na cząsteczkę powoduje wyrzucenie elektronów. W przypadku zastosowania monochromatycznego źródła nadfioletu, możliwe jest uzyskanie energii bombardujących fotonów. Pomiary takie muszą być wykonywane w warunkach wysokiej próżni, ponieważ chodzi o nadfiolet próżniowy, z kolei energię wyrzuconych elektronów można zmierzyć przepuszczając je przez pole magnetyczne lub elektrostatyczne i określając zmianę kierunku ich toru. Energia potrzebna do oderwania elektronów od cząsteczki, to różnica między energią padających fotonów a energią wyrzucanych elektronów. Opisana procedura stanowi podstawę spektrometrii fotoelektronów, która umożliwia wnikniecie w strukturę elektronowa, zwłaszcza prostych cząsteczek [18, 19, 20, 21]. Najlepszym rozwiązaniem w takim przypadku byłoby zastosowanie jako źródła

promieniowania monochromatycznego próżniowego lasera nadfioletowego, jednakże takie lasery przydatne do celów praktycznych nie istnieją. W praktyce stosuje się wyładowania w helu, gdzie zgodnie z oczekiwaniami, występuje w tym przypadku bardzo duża liczba linii. Z kolei w warunkach dokładnie kontrolowanych 99% emisji He⁺ stanowi linia 584 Å. Z kolei w odmiennych warunkach możliwe jest uzyskanie dużego natężenie linii He²⁺ 304 Å. Takie rozwiązanie jak zastosowanie helu jako ośrodka wyładowań w układzie ultrapróżniowym nie stwarza na ogół większych trudności, gdyż promieniowanie uwarunkowane wyładowaniem jest wprowadzane do spektrometru przez rurkę kapilarną. Trudniejszym problemem jest usunięcie próbki gazowej po przejściu przez nią wąskiej wiązki promieniowania nadfioletowego. Problem ten możliwy jest do rozwiązania przy zastosowaniu odpowiednio zaprojektowanych instrumentów wraz z dobrymi pompami próżniowymi. Na rys. 4 przedstawiono przykłady widm He⁺ PES dla A. ferrocenu i B. Mg(C₅H₅)₂ [22].



Rys. 4. Widmo He⁺ PES dla: A. ferrocenu i B. Mg(C₅H₅)₂.

Między widmami z rys. 4. występują wyraźne podobieństwa, można również zanotować odpowiednie różnice. Analizując widma można zauważać, że para pasm przy ok. 7 eV w ferrocenie nie ma odpowiednika w $Mg(C_5H_5)_2$ i musi być związana z jonizacją z orbitali *d* metalu przejściowego. Pasma 8-10 eV przylegają ściślej do siebie w widmie ferrocenu, a szerokie pasmo tej cząsteczki między 12-14 eV posiada bardziej rozwiniętą strukturę.

Warto zwrócić uwagę, iż istnieje bardzo podobna rentgenowska spektroskopia elektronów, w której wyrzucane elektrony pochodzą z wewnętrznych powłok elektronowych. Energia wyrzucanych elektronów zależy także od otoczenia chemicznego [23].

Podsumowanie

Celem artykułu było opisanie wyrafinowanych spektroskopowych metod instrumentalnych w badaniach związków nieorganicznych. Autorzy zwrócili uwagę na opisane metody głównie z uwagi na ich małą popularność, a ogromne możliwości. Obecnie przedstawione metody stanowią przyszłość w badaniach związków nieorganicznych, biorąc pod uwagę rozwój metod instrumentalnych z punktu widzenia czułości i precyzji instrumentów analitycznych. Ponadto nowe rozwiązania technologiczne umożliwiaja zwiekszenie rozdzielczości widm, co było do niedawna prawie niemożliwe. Stąd opracowania wysokorozdzielczych technik umożliwiających analitycznych, realizacje opisanych badań, stwarza nowe możliwości w świetle współczesnej chemii koordynacyjnej.

Literatura

- 1. Atkins, P., Chemia fizyczna, Warszawa, 2007, PWN.
- 2. Kęcki, Z., Podstawy spektroskopii molekularnej, Warszawa, 1992, PWN.
- 3. Cygański, A., Metody spektroskopowy w chemii analitycznej, Warszawa, 2009, WNT.
- 4. Ewing, G., Metody instrumentalne w analizie chemicznej, Warszawa, 1980, PWN.

5. Zweig, G., Sherma, J., Analytical Methods of Pesticides and Plant Growth Regulators. Volume IX: Spectroscopic Methods of Analysis, NY, 1997, Academic Press.

6. Johannsen, F., Preetz, W., Resonance Raman-spectra of trans-tetrahalogenodicarbonylosmates III, *Journal of chemical sciences*, 1977, 32(6), pp. 625-627.

7. Nakamoto, K., Infrared and Raman Spectra of Inorganic and Coordination Compounds – Part A, John Wiley & Sons, 2009.

8. Cotton, F., Murillo, C., Walton, R., Multiple Bonds between Metal Atoms, Springer-Verlag New York, 2005.

9. Gonser, U., From a Strange Effect to Mössbauer Spectropscopy. Topics in Applied Physics, Springer – Verlag, 1975, 5, pp. 11-27.

10. Wertheim, G.K., Mössbauer Effect: Principles and Applications, Academic Press, New York, 1964.

Cranshaw T. 1985. Mössbauer Spectroscopy and Its Applications. Cambridge University Press.
 Greenwood, N., Gibb, T., Mössbauer Spectroscopy, Chapman & Hall, Londyn, 1971.

13. Collins, M., Spalding, T., Deeney, F., Longoni, G., Pergola, R., Venäläinen, T., ⁵⁷Fe Mössbauer spectroscopic study of some clusters related to Fe₃(CO)₁₂, *Journal of Organometallic Chemistry*, 1986, 317, pp. 243–253.

14. Dickson, D., Berry, F., Mössbauer Spectroscopy, Cambridge University Press, 1986.

15. Smith, J., Nuclear quadrupole resonance spectroscopy. General principles, *Journal of Chemical Education*, 1971, 48(1), p. 39.

16. Edward, G., Graybeal, J., Theory and Analytical Applications of Nuclear Quadrupole Resonance Spectroscopy, *Critical Reviews in Analytical Chemistry*, 2008, 3(3), pp. 243-270.

17. Man, P., Quadrupole Couplings in Nuclear Magnetic Resonance, General. Encyclopedia of Analytical Chemistry, John Wiley & Sons, 2000.

18. Ghosh, P., Introduction to Photoelectron Spectroscopy, John Wiley & Sons, 1983.

19. Suga, S., Sekiyama, A., Photoelectron Spectroscopy. Springer, 2014.

20. Van der Heide, P. 2012. X-ray Photoelectron Spectroscopy: An introduction to Principles and Practices, John Wiley & Sons, 2012.

21. Hufner, S., Very High Resolution Photoelectron Spectroscopy, Springer, 2007.

22. Evans, S., Green, M., Jewitt, B., Orchard A., Pygall, C., Electronic structure of metal complexes containing π -cyclopentadienyl and related ligands. Part 1.—He(I) photoelectron spectra of some closed-shell metallocenes, *Journal of the Chemical Society, Faraday Transactions 2: Molecular and Chemical Physics*, 1972, 68, pp. 1847-1865.

23. Kelsall, R., Hamley, I., Geoghegan, M., Nanotechnologie, Warszawa, 2008, PWN.