SPEKTROSKOPIA RAMANA

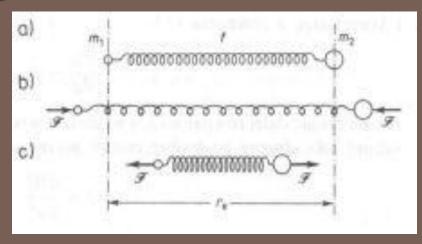
Laboratorium Laserowej Spektroskopii Molekularnej PŁ

WIDMO OSCYLACYJNE

Zręby atomowe w molekule wykonują oscylacje wokół położenia równowagi. Ruch ten można rozłożyć na 3m-6 w przypadku molekuł mieliniowych oraz 3n-5 w przypadku molekuł liniowych, stopni swobody

Model oscylatora harmonicznego

Oscylacje można rozpatrywać wykorzystując modele mechaniczne, posługując się prawami mechaniki klasycznej i dodając kwantowanie energii. Drgania zrębów atomowych w pierwszym przybliżeniu można rozpatrywać na modelu oscylatora harmonicznego.



Prawo Hooke'a: siła F jest proporcjonalna do wychylenia oscylatora ze stanu równowagi, wychylenie definiujemy jako: q = r-r_e W czasie drgania wychylenie q zmienia się periodycznie

$$q = Q\cos 2\pi vt$$

gdzie: v jest częstością drgania oscylatora, a Q jest amplitudą wychylenia.

Oscylator harmoniczny to taki oscylator, który spełnia prawo Hooke'a. Wynika z tego, że:

$$F = -fq$$

czyli, że siła jest proporcjonalna do wychylenia. Współczynnik proporcjonalności f nazywamy statą siłową. Stała siłowa jest wielkością charakteryzującą "sprężystość" sprężyny i jest równa sile przypadającej na jednostkę wychylenia [N/m].

Energia oscylatora

Ruch drgający opisuje równanie Lagrange'a:

$$\frac{d}{dt}\left(\frac{dT}{d\dot{q}}\right) + \frac{dU}{dq} = 0$$

po podstawieniu:

$$\frac{dU}{dq} = fq \qquad T = \frac{1}{2} m_{red} \ddot{q}^2$$

otrzymujemy:

$$u=rac{1}{2\pi}\sqrt{rac{f}{m_{red}}} \quad [Hz] \quad
u=rac{1}{2\pi c}\sqrt{rac{f}{m_{red}}} \quad [cm^{-1}]
onumber \ m_{red}=rac{m_1 imes m_2}{m_1+m_2} \quad [kg]$$

Energia oscylacji molekuł

Energia oscylacji zrębów atomowych w molekule jest skwantowana

$$E_{osc} = hv\left(v + \frac{1}{2}\right)$$

kwantowa liczba oscylacji

$$E_{osc} = rac{h}{2\pi} \sqrt{rac{f}{m_{red}}} \left(v + rac{1}{2}
ight)$$
kwantowa
stała siłowa liczba oscylacji

dla

$$v = 0$$

$$E_{osc} = \frac{1}{2}hv$$

nawet w temperaturze 0 K oscylacje zrębów atomowych NIE USTAJĄ! kwant połówkowy

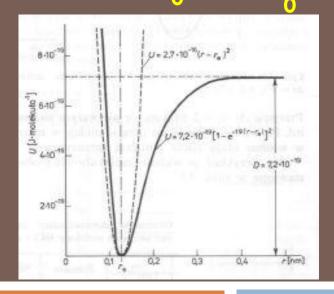
$$\Delta E_{osc.} = \hbar \sqrt{\frac{f}{m_{red}}}$$

Oscylator anharmoniczny

Oscylator anharmoniczny nie spełnia prawa Hooke'a.

Gdy nie znamy matematycznej postaci funkcji U(q) rozwijamy funkcję w szereg Taylora lub, jeśli to możliwe, w szereg Maclaurina.

$$U(q) = U_{q=0} + \frac{1}{1!} \left(\frac{dU}{dq}\right)_{q=0} q + \frac{1}{2!} \left(\frac{d^2U}{dq^2}\right)_{q=0} q^2 + \frac{1}{3!} \left(\frac{d^3U}{dq^3}\right)_{q=0} q^3 + \cdots$$



energia oscylatora anharmonicznego

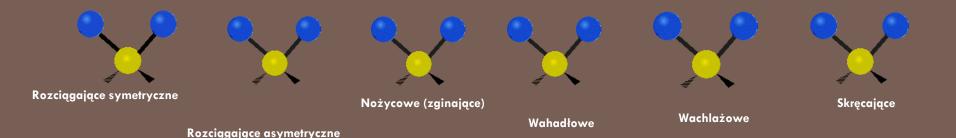
$$E_{osc.anh.} = hv\left(v + \frac{1}{2}\right) - hvx\left(v + \frac{1}{2}\right)^{2}$$

$$\Delta E_{osc.anh.} = h\nu[1 - 2x(v+1)]$$

Drgania molekuł

Drgania własne: drgania, które nie powodują przemieszczenia środka masy molekuły ani jej obrotu

Drgania normalne: jednoczesny ruch wszystkich zrębów atomowych molekuły odbywający się z jednakową częstością i zgodnie w fazie



rodzaje drgań normalnych

Rozpraszanie promieniowania

Czy promieniowanie elektromagnetyczne, w którym nie ma fotonów pasujących do odstępów między poziomami energetycznymi, w ogóle nie oddziałuje z molekułami?

Molekuła jest zbiorem ładunków elektrycznych dodatnich i ujemnych. Składowa elektryczna promieniowania elektromagnetycznego musi z nimi oddziaływać. Indukuje ona w molekule moment dipolowy proporcjonalny do natężenia E składowej elektrycznej pola, przy czym współczynnikiem proporcjonalności jest polaryzowalność molekuły.

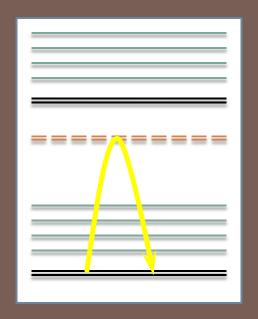
$$\mu_{ind} = \alpha E \tag{1}$$

$$E = E_0 cos 2\pi v_0 t \tag{2}$$

$$\mu_{ind} = \alpha E_0 cos 2\pi v_0 t \tag{3}$$

$$I \sim M_{ind}^2 \nu_0^4 \tag{4}$$

Opisane zjawisko nazywamy rozpraszaniem promieniowania



Ilustracja rozpraszania

Widmo RAMANA

Teoria polaryzowalności Placzka

$$\mu_{ind} = \alpha E_0 cos 2\pi v_0 t \quad (1)$$

polaryzowalność: potencjalna zdolność przemieszczania się elektronów względem jąder w polu elektrycznym

$$\alpha = f(q) \tag{2}$$

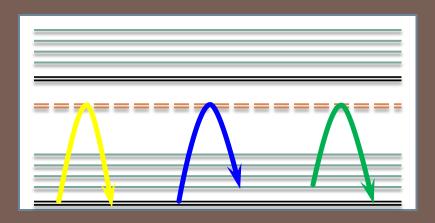
$$\alpha(q) = \alpha_{q=0} + \frac{1}{1!} \left(\frac{d\alpha}{dq} \right)_{q=0} q + \frac{1}{2!} \left(\frac{d^2\alpha}{dq^2} \right)_{q=0} q^2 + \cdots$$
 (3)

$$q = Q\cos 2\pi \nu t \tag{4}$$

$$\alpha(q) = \alpha_0 + \left(\frac{d\alpha}{dq}\right)_0 Q\cos 2\pi \nu t \tag{5}$$

polaryzowalność zmienia się z częstością drgania normalnego, ale tylko wtedy gdy pochodna polaryzowalności po współrzędnej drgania nie jest równa zero ostatecznie można pokazać, że:

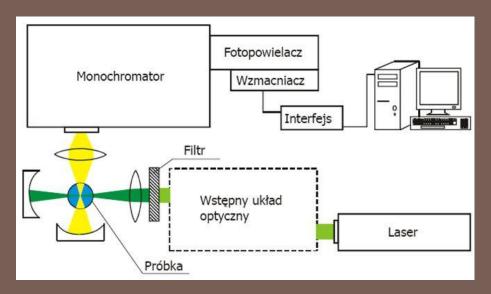
$$\mu_{ind} = \alpha_0 E_0 cos 2\pi v_0 t + \frac{1}{2} \left(\frac{d\alpha}{dq}\right)_0 Q E_0 cos 2\pi (v_0 - v) t + \frac{1}{2} \left(\frac{d\alpha}{dq}\right)_0 Q E_0 cos 2\pi (v_0 + v) t$$
(6)



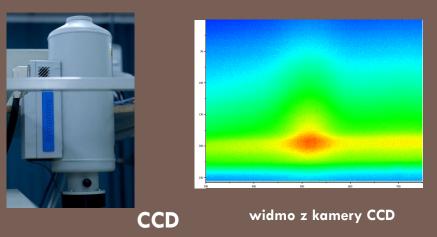
Rayleigha

rozpraszanie rozpraszanie Ramana skladowa stokesowska

Spektrometr ramanowski

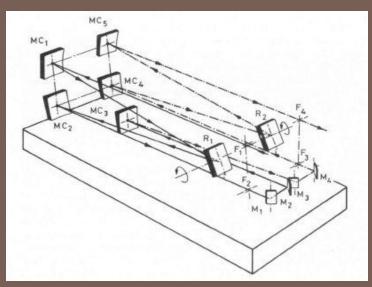


schemat ideowy spektrometru ramanowskiego





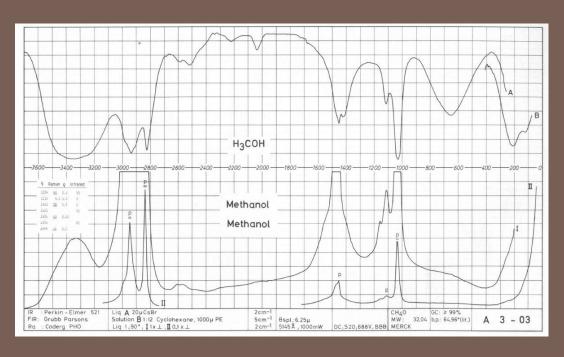
kuweta

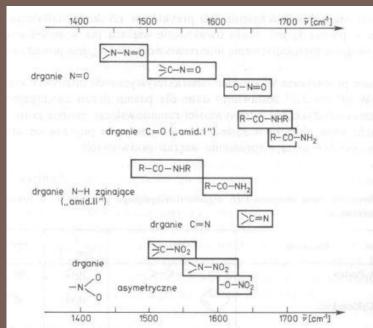


monochromator

Zastosowania spektroskopii Ramana

1. Analiza jakościowa i ilościowa

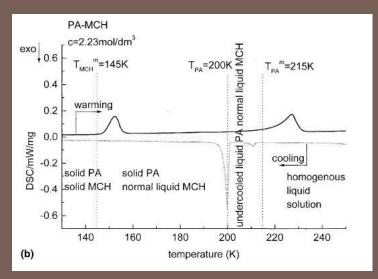


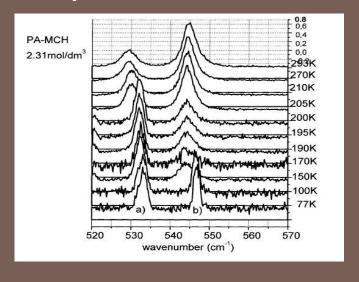


widma Ramana i IR metanolu

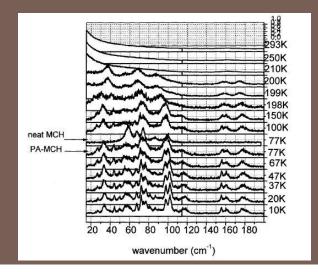
fragment tablicy korelacyjnej częstości drgań w organicznych związkach azotu

2. Analiza przejść fazowych





PA-MCH , c=2,31M skany DSC

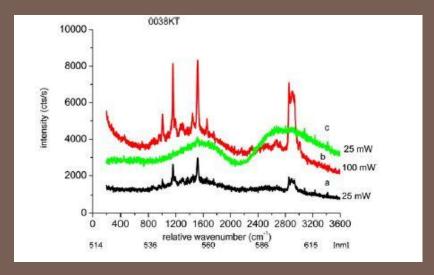


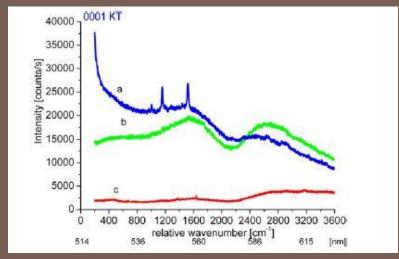
PA-MCH, c=2,31M 293-77K

PA-MCH , c=2,31M zakres niskoczęstościowy

3. Analiza układów biologicznych

3A. Zastosowanie spektroskopii Ramana w badaniu nowotworów



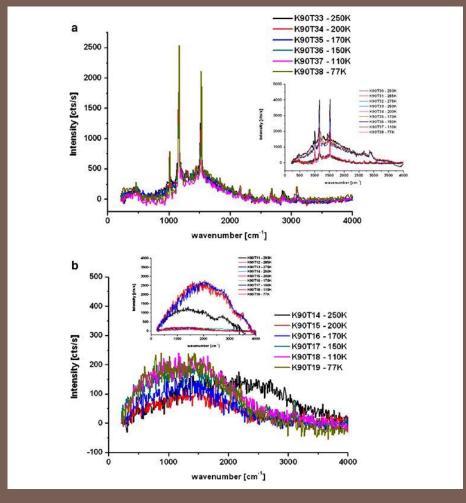


Widma Ramana

- a) i b) tkanka zdrowa
- c) tkanka nowotworowa

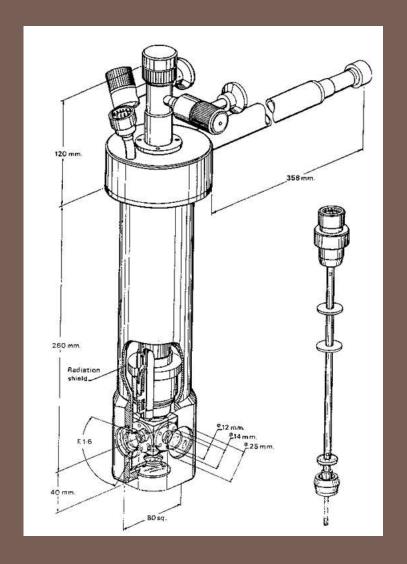
Widma Ramana

- a) tkanka zdrowa
- b) tkanka nowotworowa
- c) krew obwodowa



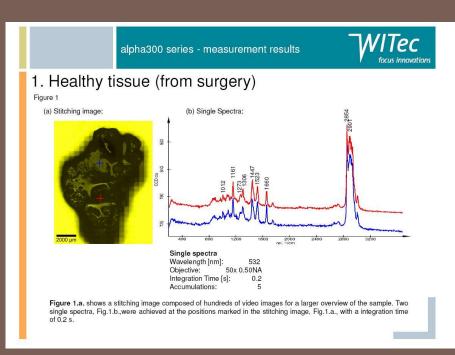
Niskotemperaturowe widma Ramana

- a) tkanka zdrowa
- b) tkanka nowotworowa

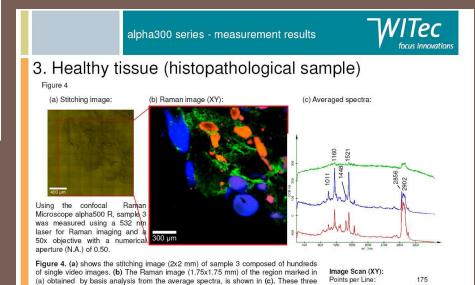


kriostat

5. Konfokalna mikroskopia Ramana



5a. Analiza tkanek gruczołu piersiowego ex-vivo



spectra were averaged from three different areas in the sample. The spectra blue and

red show differences in relative intensities of some Raman bands. The colors of the

spectra correspond to the colors in the image. Mixed areas are displayed as mixed

175

1750

1750

Lines per Image:

Scan Width [µm]:

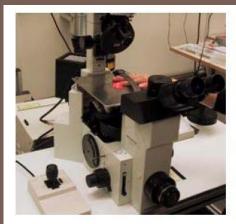
Scan Height [µm]:

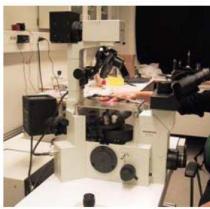
Integration Time [s]:

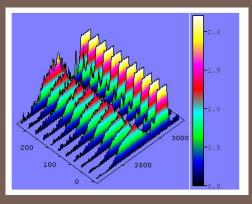
http://www.mitr.p.lodz.pl/raman

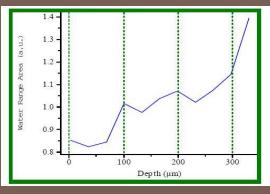
http://www.witec.de

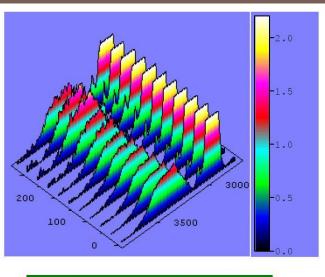
5b. Analiza komórek skóry in-vivo

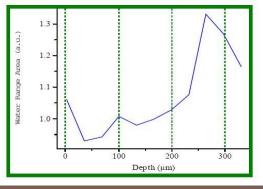










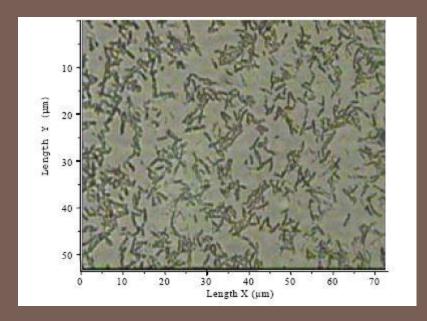


skóra nawilżona

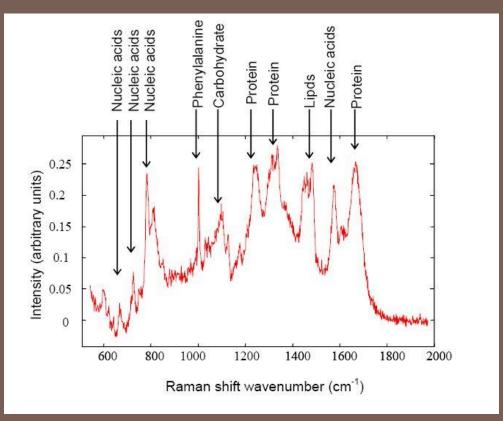
skóra sucha

http://www.horiba.com

5c. Widma komórek bakterii



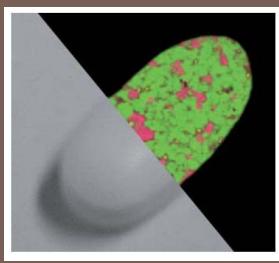
widok kolonii bakterii



widmo Ramana pojedynczej komórki bakterii

http://www.horiba.com

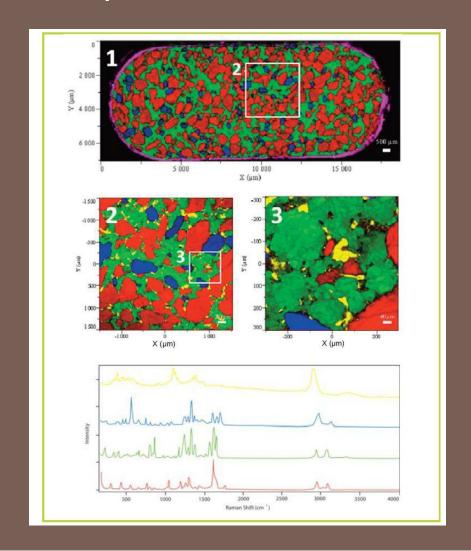
6. Analizy farmaceutyczne



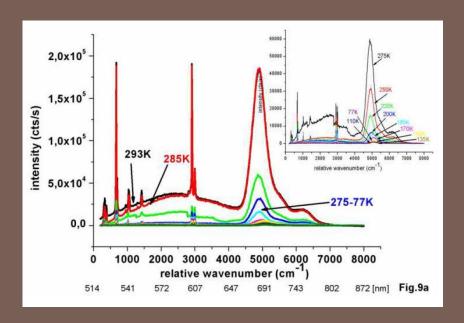
kofeina kwas acetylosalicylowy paracetamol- *N*-(4hydroksyfenylo)acetamid

> widma Ramana składników tabletki

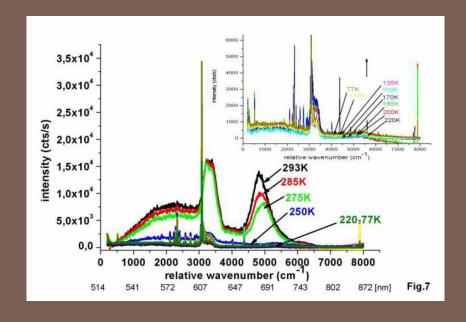
http://www.horiba.com



7. Analiza fotouczulaczy



Niskotemperaturowe widma Ramana ZnPcS₄-DMSO



Niskotemperaturowe widma Ramana ZnPcS₄-H₂O

LABORATORIUM LASEROWEJ SPEKTROSKOPII MOLEKULARNEJ

Politechnika Łódzka Międzyresortowy Instytut Techniki Radiacyjnej 93-590 Łódź

Wróblewskiego 15

tel:(48-42) 6313175, 6313162, 6313188

fax:(48-42) 6840043

http://www.mitr.p.lodz.pl/raman



