# F61: Nuclear Magnetic Resonance

Lange Auswertung im Rahmen des Fortgeschrittenen-Praktikums\*

Alexander Impertro

Timo Gierlich

23. Januar 2017

Abstract: The goal of this advanced lab course was to study the basic principles of nuclear magnetic resonance spetroskopy (NMR spectroscopy). This technique is used in chemistry and biochemistry to determine the properties of organic molecules. The lab course is devided into three parts: In the first part we made ourselves familiar with the experimental setup and measured the spin-lattice relaxation time  $T_1$  and the spin-spin relaxation time  $T_2$  by using the spin echo method as well as the Carr-Purcell method. In the second part we identified five different organic substanced by determining the chemical shift. In the last part we used a newer Bruker NMR analyzer for one dimensional and two dimensional imaging. We examined the dispersal of oil in sand and found out that is an infiltration process rather than a diffusion process. Finally we took 2d-pictures of different organic objects.

<sup>\*</sup>Durchgeführt am 12. und 13. Dezember 2016 Betreuer: Jeremy Wilkinson – testiert am:

# Inhaltsverzeichnis

1	Einl	eitung	und Theoretische Grundlagen	3		
	1.1	Grund	llagen der NMR-Spektroskopie	3		
	1.2		ation des Systems			
2	Durchführung und Auswertung					
	2.1	Teil I:	Relaxationszeiten	5		
		2.1.1	Theorie	5		
		2.1.2	Durchführung	6		
		2.1.3		8		
	2.2	Teil II	: Chemische Verschiebung	9		
		2.2.1	Theorie	9		
		2.2.2	Durchführung	9		
		2.2.3	Auswertung	12		
	2.3	Teil II	I: Bildgebung mit NMR	14		
		2.3.1	Theorie	14		
		2.3.2	Durchführung und Auswertung	15		
3	Zusa	ammen	fassung und Fazit	17		

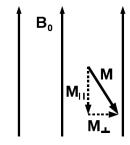
### 1 Einleitung und Theoretische Grundlagen

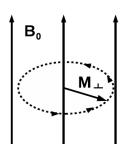
### 1.1 Grundlagen der NMR-Spektroskopie

Kerne mit einem Spin J tragen ein magnetisches Dipolmoment  $\mu$ , welches in einem magnetischen Feld eine potentielle Energie hat.

$$\Delta E = -\vec{\mu} \circ \vec{B_0} = -\hbar \gamma J \tag{1}$$

Die Größe  $\gamma$  ist das gyromagnetische Verhältnis des Kerns. Damit richtet sich das Dipolmoment entweder parallel (bevorzugt), oder antiparallel zu den magnetischen Feldlinien aus. In einem makroskopischen Ensemble aus N Protonen erhalten wir damit eine messbare Magnetisierung  $\vec{M}$ .





**Abbildung 1:** Zerlegung der Magnetisierung [2]

**Abbildung 2:** Larmor-Präzession von  $M_{\perp}$  [2]

Im Grundzustand ist die Magnetisierung parallel zu den Feldlinien, in angeregten Zuständen können wir diese in einen Anteil  $M_{\perp}$  senkrecht und  $M_{\parallel}$  parallel zu den Feldlinien aufspalten (s. Abb. 1). Angeregte Zustände zerfallen dabei auf einer charakteristischen Zeitskala in den Grundzustand.

Die Wechselwirkung zwischen dem Magnetfeld  $\vec{B_0}$  und der Magnetisierung  $\vec{M}$  führt zu einem Drehmoment  $\vec{\tau}$ , wodurch  $M_{\perp}$  mit einer Winkelfrequenz  $\omega_L$  um  $\vec{B_0}$  präzediert (s. Abb. 2). Diese sogenannte Larmorfrequenz ist gegeben durch:

$$\omega_L = \gamma B_0 \tag{2}$$

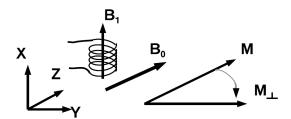


Abbildung 3: Hochfrequenzpuls zur Rotation der Magnetisierung [2]

Eine bestimmte Magnetisierung kann durch Anlegen eines HF-Pulses an die Magnetisierung im Grundzustand erzeugt werden. Das zusätzliche Magnetfeld  $\vec{B_1}$  dreht die Grundzustandsmagnetisierung während eines Zeitintervalls  $\Delta t$  um einen Winkel

$$\alpha = \gamma B_1 \Delta t \tag{3}$$

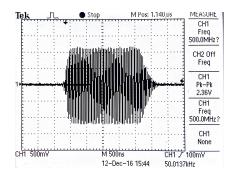
Ist die Zeitdauer so gewählt, dass  $\alpha = 90^{\circ}$ , wird  $\vec{M}$  in eine senkrechte Komponente  $M_{\perp}$  überführt (90°-Puls). Ebenfalls kann durch  $\alpha = 180^{\circ}$  eine Magnetisierung antiparallel zu dem statischen Feld  $\vec{B_0}$  erzeugt werden (180°-Puls).

### 1.2 Kalibration des Systems

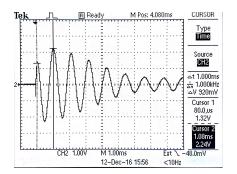
An der Spule, auf die der HF-Puls gegeben wird, kann ebenfalls eine durch die präzedierende Magnetisierung hervorgerufene Induktionsspannung gemessen werden. Da dieses Signal mit der Larmorfrequenz  $\omega_L$  moduliert ist, liefert eine Fouriertransformation Aufschluss über die Frequenzverteilung der Probe.

Zunächst müssen die im Gerät als PULS I und PULS II ausgezeichneten Signalformen über die Pulsdauer als 90°- bzw 180°-Puls definiert werden. In Abbildung 4 ist die Form eines solchen Pulses direkt nach dem Signalgenerator zu erkennen. Über die Potentiometer S6 und S7 ist die zeitliche Länge variierbar.

Um nun die Pulse zu kalibrieren, wird das in der Spule induzierte Signal auf dem Oszilloskop beobachtet (s. Abb. 5). PULS I entspricht genau dann einer Drehung um 90°, wenn die Anstiegsflanke des Pulses maximal steil ist, PULS II einer Drehung um 180°, wenn die Flanke möglichst flach ist.



**Abbildung 4:** Pulsform direkt nach dem Signalgenerator.



**Abbildung 5:** Induziertes Signal in der Spule zur Pulskalibration.

Für die Kalibration wird Probe I (Gd 1:500 in Wasser) verwendet. Die HF-Pulse sind jeweils mit einer Frequenz von  $\omega_{HF}=(19.9\pm0.2)MHz$  moduliert. Die Arbeitsfrequenz wird nun durch Drehen der Schraube W1 auf 1kHz eingestellt. PULS I hat dann 90°-Verhalten, wenn  $S6\approx 2.0$  (Amplitude ca. 6V), PULS II 180°-Verhalten, wenn  $S7\approx 2.1$  (Amplitude ca. 7V). Über die FWHM des Pulses bestimmen wir die Pulsbreite zu:

PULS I:  $t_1 = (1, 41 \pm 0, 10) \,\mu s$ 

PULS II:  $t_2 = (2, 48 \pm 0, 20) \,\mu s$ 

## 2 Durchführung und Auswertung

### 2.1 Teil I: Relaxationszeiten

#### 2.1.1 Theorie

Relaxiert eine angeregte Magnetisierung zurück in den Grundzustand, so kann deren zeitliche Entwicklung durch die Bloch-Gleichungen beschrieben werden. In einem mitbewegten Bezugssystem sind diese gegeben durch:

$$\frac{dM_{\perp}(t)}{dt} = -\frac{M_{\perp}(t)}{T2} \tag{4}$$

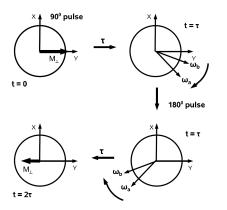
$$\frac{dM_{\parallel}(t)}{dt} = -\frac{M_{\parallel}(t) - M_0}{T1} \tag{5}$$

Zu der Energie eines angeregten Zustands tragen maßgeblich zwei verschiedene Wechselwirkungen bei. Der erste Anteil ist gegeben durch die Wechselwirkung der magnetischen Dipole mit dem externen Feld (Spin-Gitter Wechselwirkung). Zweitens interagieren auch die einzelnen Dipolmomente untereinander, wobei eine antiparallele Orientierung energetisch günstiger ist (Spin-Spin Wechselwirkung).

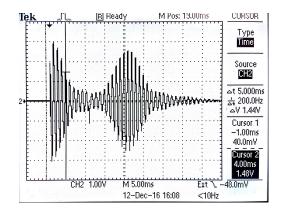
Die zeitliche Entwicklung einer transversalen Magnetisierung ergibt sich aus der Lösung von Gl. (4) zu:

$$M_{\perp}(t) = M_{\perp}^0 e^{-\frac{t}{T_2}} \tag{6}$$

Die Spin-Spin Relaxationszeit  $T_2$  kann durch die sogenannte Spin-Echo Methode bestimmt werden (s. Abb. 6).



**Abbildung 6:** Prinzip der Spin-Echo Methode [2]



**Abbildung 7:** Spin-Echo Messung mit  $\tau = 10ms$ 

Hierbei wird zunächst mit einem 90°-Puls eine transversale Magnetisierung erzeugt. Aufgrund des Magnetfelds  $\vec{B_0}$  präzediert die Magnetisierung dann, wobei Protonen an unterschiedlichen aufgrund von Inhomogenitäten des Magnetfelds unterschiedliche Larmorfrequenzen haben. Zwei unterschiedliche Protonen haben dann zum Zeitpunkt  $t=\tau$  eine Phasendifferenz aufgebaut, die durch Gabe eines 180°-Pulses umgekehrt werden kann. Nach der Zeit  $t=2\tau$  sind die Magnetisierungen wieder in Phase, und das so erzeugte 'Spin-Echo' kann auf dem Oszilloskop beobachtet werden (s. Abb. 7).

Durch Messung des Maximums der Einhüllenden zu verschiedenen Zeiten  $\tau$  können also Punkte des Zerfallsgesetztes in Gl. (6) aufgenommen werden. Die Spin-Echo Methode wird für lange Zeiten zunehmend ungenau, da die Protonen vor Anlegen des 180°-Pulses an andere Positionen diffundieren können. Hierdurch kann nur teilweise Kohärenz erreicht werden; das Signal wird kleiner und wir messen zu niedrige Werte für  $T_2$ .

Diese Limitation kann durch Verwendung einer sogenannten Carr-Purcell Sequenz minimiert werden. Hierbei wird wie gehabt mit einem 90°-Puls gestartet, und nach allen ungeraden Vielfachen einer kurzen Zeit  $\tau$  wird ein 180°-Puls angelegt. Zu allen geraden Vielfachen von  $\tau$  ist das System phasenkohärent, und wir können die Relaxation der Magnetisierung mit einer höheren Genauigkeit messen.

Die zeitliche Entwicklung einer antiparallelen Magnetisierung ergibt sich aus der Lösung von Gl. (5) zu:

$$M_{\parallel}(t) = M_{\parallel}^{0} (1 - 2e^{-\frac{t}{T_{1}}}) \tag{7}$$

Die Spin-Gitter Relaxationszeit  $T_1$  kann bestimmt werden, in dem zunächst mit eine,  $180^{\circ}$ -Puls gestartet wird. Diese Magnetisierung produziert kein Signal, weshalb nach einer Zeit  $t=\tau$  ein  $90^{\circ}$ -Puls zur Messung angelegt werden muss. Ähnlich der Spin-Echo Methode können nun unterschiedliche Punkte der Zerfallskurve durch Messung bei variablen Werten von  $\tau$  bestimmt werden.

#### 2.1.2 Durchführung

Zunächst wird mithilfe der Spin-Echo Methode die Relaxationszeit  $T_2$  bestimmt. Als Pulssequenz wählen wir die I-II-Folge mit  $\tau=10ms$  und einer Wiederholrate von 1/3Hz. Mittels LabView-Programm wird in einer Messreihe mit zehn Punkten die Amplitude der Spin-Echo-Einhüllenden als Funktion von  $\tau$  gemessen. Das Programm ermittelt die Amplitude durch Transformation des Signals in den Frequenzraum, wobei für ein lineares Signal-zu-Rausch Verhältnis (SNR) jeweils automatisch über zehn Messungen gemittelt wird. Weil die Trial-to-trial variability zum Teil deutlich größer als die angegebene Standardabweichung war, haben wir jeden Datenpunkt mehrmals gemessen.

Für Probe 1 (Gd 1:500) ergibt sich durch exponentiellen Fit (s. Abb. 8):

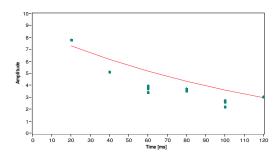
$$T_2 = (119, 5 \pm 0, 5) \,\mathrm{ms}$$

$$A = (8, 6 \pm 0, 0)$$
 b.E.

Analog dazu ergibt sich für Probe 3 (Gd 1:600) (s. Abb. 9):

$$T_2 = (139, 3 \pm 0, 8) \,\mathrm{ms}$$

$$A = (8, 1 \pm 0, 0)$$
 b.E.



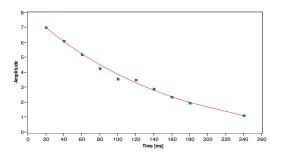


Abbildung 8: T2-Messung Probe 1 mit Fit.

Abbildung 9: T2-Messung Probe 3 mit Fit.

Zum Vergleich wird die Relaxationszeit  $T_2$  mittels einer Carr-Purcell-Sequenz gemessen. Im LabView-Programm wird über 10 Messungen gemittelt, die Zeitdifferenz zwischen den Pulsen beträgt  $\tau=20ms$ .

Für Probe 1 (Gd 1:500) ergibt sich durch exponentiellen Fit (s. Abb. 10):

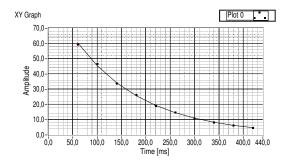
$$T_2 = (140, 1 \pm 0, 4) \,\mathrm{ms}$$

$$A = (92, 8 \pm 0, 4)$$
 b.E.

Analog dazu ergibt sich für Probe 3 (Gd 1:600) (s. Abb. 11):

$$T_2 = (166, 9 \pm 0, 4) \,\mathrm{ms}$$

$$A = (93, 9 \pm 0, 2)$$
 b.E.



**Abbildung 10:** T2-Messung über Carr-Purcell Probe 1 mit Fit.

**Abbildung 11:** T2-Messung über Carr-Purcell Probe 3 mit Fit.

Anschließend wird die Spin-Gitter Relaxationszeit  $T_1$  bestimmt, wobei das Messprinzip identisch zur ersten Messung von  $T_2$  ist. Die Parameter bleiben unverändert.

Für Probe 1 (Gd 1:500) ergibt sich durch exponentiellen Fit (s. Abb. 12):

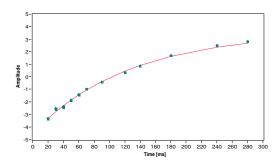
$$T_1 = (125, 5 \pm 0, 6) \,\mathrm{ms}$$

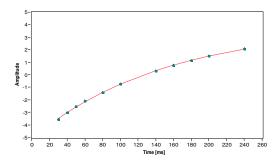
$$A = (3,79 \pm 0,02) \text{ b.E.}$$

Analog dazu ergibt sich für Probe 3 (Gd 1:600) (s. Abb. 13):

$$T_1 = (150, 5 \pm 1, 2) \,\mathrm{ms}$$

$$A = (4, 17 \pm 0, 03)$$
 b.E.





 ${\bf Abbildung\ 12:}\ {\bf T1\text{-}Messung\ Probe\ 1\ mit\ Fit}.$ 

 ${\bf Abbildung\ 13:\ T1\text{-}Messung\ Probe\ 3\ mit\ Fit.}$ 

### 2.1.3 Auswertung

In Tabelle 1 sind unsere Messungen für die Relaxationszeiten  $\mathcal{T}_1$  und  $\mathcal{T}_2$  zusammengefasst.

Tabelle 1: Strukturparameter der Kalibrationsgitter

Zeit	T1 [ms]	T2 [ms]	T2 [ms]
Methode	Spin-Echo	Spin-Echo	Carr-Purcell
Probe 1 (Gd 1:500)	$(125, 5 \pm 0, 6)$	$(119,5 \pm 0,5)$	$(140, 1 \pm 0, 4)$
Probe 3 (Gd 1:600)	$(150, 5 \pm 1, 2)$	$(139,3 \pm 0,8)$	$(166, 9 \pm 0, 4)$

Es fällt auf, dass ...

### 2.2 Teil II: Chemische Verschiebung

#### 2.2.1 Theorie

Im folgenden Abschnitt betrachten wir Protonen, die in Molekülen gebunden sind. In diesem Fall wird das äußere Magnetfeld  $B_0$  aufgrund der Elektronenorbitale in der Umgebung des Proton um den Betrag

$$\delta \vec{B} = -\sigma \vec{B_0} \tag{8}$$

verringert. Nach Gleichung (2) wird dadurch auch die Larmorfrequenz modifiziert:

$$\omega_i = \omega_L (1 - \sigma_i) \tag{9}$$

Der Proportionalitätsfaktor  $\sigma$  repräsentiert dabei die magnetische Abschirmung und charakteristisch für die chemische Gruppe, in der sich das Proton befindet. Damit ist die Messung von  $\omega_i$  für die chemische Strukturanayse von Substanzen geeignet.

Um chemische Substanzen zu identifizieren, wird in der Praxis eine Referenzsubstanz zur Probe hinzugemischt. Alle chemischen Verschiebungen, also Verschiebungen der Larmorfreguenz Omega aufgrund der Elekronenorbitale, werden relativ zu dieser Referenz angegeben. Für diesen Zweck hat sich Tetramethylsilan (TMS) [1] (siehe Abbildung 14) etabliert, da es weitgehend chemisch inert ist, und einen einzigen starken Peak im Spektrum liefert. Außerdem hat es wegen der geringen chemischen Elektronegativität von Silicium eine kleinere Frequenz als die meisten funktionellen Gruppen der organischen Chemie, weshalb der Wert für  $\delta_i$  in der Regel positiv (siehe

Abbildung 14: Tetramethylsilan

Abbildung 15) ist. Es ist üblich, die relative Verschiebung der Frequenz in der Einheit ppm (parts per million) anzugeben.

$$\delta_i = \sigma_i - \sigma_{TMS} = \frac{\omega_{TMS} - \omega_i}{\omega_L} \tag{10}$$

Das hat den Vorteil, dass die Werte für die chemischen Verschiebungen unabhängig vom angelegten Magnetfeld  $B_0$  sind, was sicher stellt, dass Messergebnisse von unterschiedlichen Messapparaturen untereinander vergleichbar sind. In Abbildung 15 sind die chemischen Verschiebungen für diverse organische Verbindungen dargestellt.

#### 2.2.2 Durchführung

Das Ziel dieses Versuchsteils war die Identifizierung von verschiedenen chemischen Substanzen an Hand ihrer chemischen Verschiebung. Als Referenz haben wir das oben erwähnte TMS verwendet. Allgemein standen uns jeweils fünf chemische Proben in zweifacher Ausführung zur Verfügung: einmal die reine Substanz und einmal ein Gemsich aus der Subtanz und TMS. Zusätzlich muss die Probe, die in einem dünnen Glasrohr eingeschlossen ist, mittels Durckluft in Rotation versetzt werden, um die Schärfe der Messpeaks bzw. die Auflösung zu optimieren. Inhomogenitäten in der Probe und im

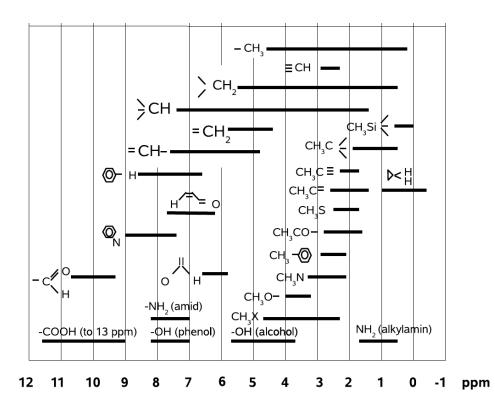


Abbildung 15: Chemische Verschiebung  $\delta_i$ verschiedener funktioneller Gruppen relativ zu TMS [2]

Magnetfeld  $B_0$  sowie durch Difusionsprozesse verschlechtern die Auflösung. Das Spektroskop wird bei einer Working-Frequency von  $\nu_{\omega} = 500\,\mathrm{Hz}$  und mit 90° - Pulsen bei einer Wiederholrate von 1/3 Hz.

Einfluss der Rotation Zunächst untersuchen wir, welchen Einfluss die Rotation der Proben auf das Messergebnis hat. Dazu wird Probe 3 verwendet. Ohne Rotation hat das Responsesignal eine Breite (FWHM) von ca. 200 Hz bei einer maximalen Intensität von 0,25. Mit Rotatoin beträgt die Breite nur ca. 20 Hz und das Maximum 1,9. Offensichtlich lässt sich also die Breite der Peaks und damit die Auflösung durch diese Methode deutlich verbessern, weil sich die oben genannten Inhomogenitäten und Diffusionseffekte heraus mitteln.

**Zuordnung der Proben** Wir messen nacheinander die Präparate A bis E, jeweils mit TMS-Beimischung<sup>1</sup> (gekennzeichnet durch ein +) und ohne. Der relative Abstand der Peaks, die zu den chemischen Gruppen gehören gibt Aufschluss über die chemische Zusammensetzung. Uns standen folgende Proben zur Verfügung:

Toluol 
$$^{\text{CH}_3}$$
  $\bigcirc$ 

p-Xylol  $^{\text{CH}_3}$   $\bigcirc$   $^{\text{CH}_3}$   $\bigcirc$   $^{\text{CH}_3}$ 

Essigsäure  $^{\text{CH}_3}$   $^{\text{COOH}}$ 

Fluoraceton  $^{\text{FCH}_2}$   $^{\text{CO}}$   $^{\text{CH}_3}$ 

Fluoroacetonitril  $^{\text{FCH}_2}$   $^{\text{CN}}$ 

Unsere Messergebnisse sind in den Talleben 2 bis 6 zusammen mit der Zuordnung zu der entsprechenden chemischen Gruppe dargestellt.

Tabelle 2: Messergebnisse für Probe A, Zuordnung: Flouraceton

Peaks von A+ [ppm]	Peaks von A [ppm]	Chem. Versch.	Zuordnung
$p_1 = 22, 2$ $p_2 = 24, 6$	$p_1 = 23, 8$ $p_2 = 21, 4$	$\delta_i = 6, 3$ $\delta_i = 3, 9$	FCH <sub>2</sub> -Gruppe
$p_3 = 26, 4  p_4 = 28, 5$	$p_3 = 19, 6$	$\delta_i = 2, 1$	Methyl-Gruppe CH <sub>3</sub> TMS

 $<sup>^1\</sup>mathrm{Die}$  Daten für die Proben A+ und D+ stammen aus der Datenbank, da uns keine Probe zur Verfügung stand

Tabelle 3: Messergebnisse für Probe B, Zuordnung: p-Xylol

Peaks von B+ [ppm]	Peaks von B [ppm]	Chem. Versch.	Zuordnung
$p_1 = 22, 7$	$p_1 = 22, 7$	$\delta_i = 7, 0$	Benzol-Gruppe
$p_2 = 27, 5$	$p_2 = 27, 5$	$\delta_i = 2, 2$	Methyl-Gruppe, Peak
			doppelt so groß wie $p_1$
$p_3 = 29, 7$	_	_	TMS

Tabelle 4: Messergebnisse für Probe C, Zuordnung: Essigsäure

Peaks von C+ [ppm]	Peaks von C [ppm]	Chem. Versch.	Zuordnung
$p_1 = 16, 7$	$p_1 = 17, 0$	$\delta_i = 11, 6$	COOH-Gruppe
$p_2 = 26, 2$	$p_2 = 26, 6$	$\delta_i = 2, 1$	Methyl-Gruppe CH <sub>3</sub>
$p_3 = 28, 3$	_	_	TMS

Tabelle 5: Messergebnisse für Probe D, Zuordnung: Fluoroacetonitril

Peaks von D [ppm]	Chem. Versch.	Zuordnung
_	_	TMS
$p_2 = 26, 6$ $p_3 = 24, 2$	$\delta_i = 6, 4$ $delta_i = 4, 0$	FCH <sub>2</sub> -Gruppe
	_	1 - ,

Tabelle 6: Messergebnisse für Probe E, Zuordnung: Toluol

Peaks von E+ [ppm]	Peaks von E [ppm]	Chem. Versch.	Zuordnung
$p_1 = 19, 5$	$p_1 = 23, 1$	$\delta_i = 7, 3$	Benzol-Gruppe
$p_2 = 24, 4$	$p_2 = 23, 1$	$\delta_i = 2, 4$	Methyl-Gruppe, beide
			Peaks gleich groß
$p_3 = 26, 8$	_	_	TMS

### 2.2.3 Auswertung

**Zuordnung** Bei der Zuordnung sind wir nach dem Ausschlussprinzip vorgegangen. Probe C lässt sich eindeutig der  $Essigs\"{a}ure$  zuweisen, da die COOH-Gruppe gemäß Abbildung 15 eine sehr charakteristische hohe chemische Verschiebung von 9 ppm bis 13 ppm. Wegen der hohen Elektronegativität des Sauerstoffatoms das Elektron des Wasserstoffs stark vom Protonkern weggezogen, was den hohen Wert dür  $\delta_i$  erklärt. Die Stoffe Toluol und p-Xylol sind in ihrem chemischen Aufbau sehr ähnlich mit dem Unterschied, dass Toluol eine Methylgruppe (CH<sub>3</sub>) und p-Xylol zwei hat. Dementsprechend konnten wir beim p-Xylol einen Peak beobachten, der doppelt so groß ist wie des Benzols, wohingegen beim Toluol zwei Peaks der selben Höhe zu sehen waren. Interessant ist an dieser Stelle auch die Tatsache, dass die Benzol-Gruppe eine relativ große chemische Verschie-

bung von  $\delta_i \approx 7,0$  hat. Das ist darauf zurückzuführen, dass die Bindungselektronen im Benzolring relativ stark delokalisiert sind und deshalb wenig zur Abschirmung beitragen. Die beiden verbleibenden Stoffe unterscheiden sich in vor allem in der Anzahl der NMR-aktiven Gruppen. Die FCH<sub>2</sub>-Gruppe ist sowohl im *Flouraceton* als auch im *Flouracetonitril* enthalten und sorgt für zwei Peaks im NMR-Spektrum. Das resultiert aus der Spin-Spin-Kopplung vom Fluor- und Wasserstoff-Atom. Beide Kerne haben einen Spin von I = 1/2, was zu einer Zeeman-Aufspaltung beim Wasserstoff führt. Da die CN-Gruppe kein Signal liefert – <sup>14</sup>N hat zwar einen Spin von I = 1, jedoch liegt  $\omega_L$  wegen des gyrmomagnetischen Verhältnisses außerhalb unserer Messbereichs – hat Fluoracetonitril zwei Peaks und Fluoraceton drei. Der dritte gehört zur Methylgruppe.

**Energieauflösung** Aus der Breite der Peaks lässt sich die Energieauflösung des Spektroskops bestimmen. Wir ermittelten die FWHM des schmalsten Peaks:  $\Delta \nu = 20\,\mathrm{s}^{-1}$ 

$$\Delta E_{NMR} = h \cdot \Delta \nu = 8,28 \cdot 10^{-14} \,\text{eV} \tag{11}$$

Außerdem interessierte uns die Aufspaltung der beiden Peaks beim Fluoroacetonitril, was Auskunft über die Stärke der Spin-Spin-Wechselwirkung zwischen dem Fluor- und dem Wasserstoffkern gibt:

$$\Delta E(H, F) = h \cdot |\nu_1 - \nu_2| = 4.14 \cdot 10^{-15} \,\text{eV s} \cdot 48 \,\text{s}^{-1} = 2.0 \cdot 10^{-13} \,\text{eV}$$
 (12)

- 2.3 Teil III: Bildgebung mit NMR
- 2.3.1 Theorie

### 2.3.2 Durchführung und Auswertung

In diesem Versuchsteil verwenden wir den Bruker<sup>®</sup> NMR analyzer mq7.5, ein professioneller NMR-Analysator für ein- und zweidimensionale Messungen. Für die Analyse der aufgenommenen Bilder steht uns eine kommerzielle Software der Firma Bruker<sup>®</sup> zur Verfügung.

**Eindimensionale Bildgebung** Wir beginnen unsere Messung mit verschiedenen Wasserund Ölproben, die wir in vertikaler Richtung (y-Richtung) scannen.

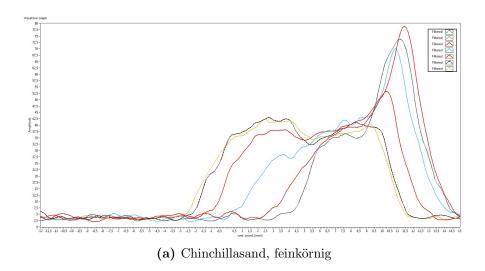
- Ein Glaszylinder wird 15 mm hoch mit Öl gefüllt. Wie erwartet erhalten wir ein rechteckiges Signal.
- Ein Glaszylinder wird 50 mm hoch mit Wasser gefüllt. Es entsteht wieder ein rechteckförmiges Signal, diesmal breiter und von höherer Intensität, da die Dichte der Wasserstoffatome größer ist als in Öl. Es treten nichtlineare Effekte auf Grund der Inhomogenität des Magnetfeldes auf. Diesen Effekt äußert sich in einer Krümmung des Signal einem Bereich, der eigentlich ein konstantes Signal liefern sollte. Daher sollte die Probe dort positioniert werden, wo diese Inhomogenitäten nicht auftreten (um den Nullpunkt: ± 5 mm).
- Es wird der Glaszylinder mit der scheibenförmigen Teflonstruktur eingesetzt. Da Teflon kein NMR-Signal erzeugt, sind im Signal fünf Vertiefungen zu erkennen, für jede Scheibe eine. An diesen Stellen wird das Wasser stärker verdrängt, weshalb das Signal schwächer ist.
- Wir untersuchen den Versickerungsprozess von Öl in Sand hinsichtlich der Frage, ob es sich um einen *Diffusionsprozess* handelt. Dazu befüllen wir den Glaszylinder mit einer 15 mm hohen Sandschicht, auf der eine 4 mm hohe Ölschicht platziert wird. Wir messen die zeitliche Entwicklung der vertikalen Verteilung des Öls im Sand (siehe Abbildung 16).

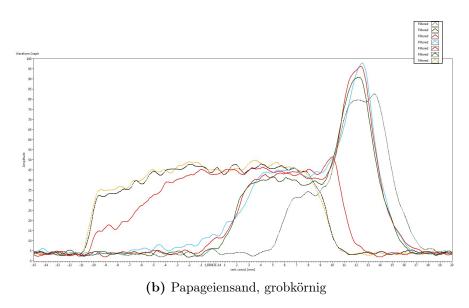
Diffusion folgt dem zweiten Fickschen Gesetz (eindimensionaler Fall):

$$\frac{\partial c}{\partial t} = D \frac{\partial^2 c}{\partial x^2} \tag{13}$$

Wir betrachten eine Stelle im Sand. Hier gilt stets  $\frac{\partial c}{\partial t} > 0$  und D > 0, wobei D der Diffusionskoeffizient ist. Daraus folgt, dass  $\frac{\partial^2 c}{\partial x^2} > 0$ , d.h. alle Konzentrationskurven im Sand sollten konvex sein.

In unserem Fall jedoch sind alle Alle Kurven in beiden Abbildungen 16a und 16b konkav. Dementsprechend kann es sich nicht um Diffusionsprozesse handeln, sondern um normale Versickerungsprozesse.





**Abbildung 16:** Zeitliche Aufnahmen des Versickerung von Öl im Sand. Die größere Porosität vom Papageiensand führt zu einer rascheren Verickerung (oben).

**zweidimensionale Bildgebung** Folgende Messungen werden mittels 2-D-Fouriermethode durchgeführt:

- Es wird ein Glaszylinder mit 15 mm Öl befüllt und ein horizontaler Ausschnitt gewählt (Abbildung 17a). Wie erwartet sehen wir eine mehr oder minder homogene Kreisscheibe. Ein vertikaler Ausschnitt von links nach rechts ergibt ein Rechteck, an dem unten die Wölbung des Glaszylinders und oben der Meniskus auf Grund der Oberflächenspannung sichtbar ist (Abbildung 17b).
- Das Bild der PFTE-Struktur sieht auch wie erwartet aus (Abbildung 17c). Da Teflon unsichtbar für unser Gerät ist, wird es schwarz dargestellt.

Bei den organischen Proben gibt die Helligkeit Aufschluss über den Wasser- bzw. Ölgehalt der Probe. Helle Stellen enthalten viel Wasser oder Öl, weshalb sie ein starkes Signal erzeugen.

- Bei der Olive (Abbildung 17d) ist der Stein gut zu erkennen. Er besteht aus einer trockenen Schale und enthält im Inneren den Keimling, der viel Feuchtigkeit und Öle enthält. Um den Kern ist das ölhaltige Fruchtfleisch angesiedelt.
- Die Schale der Erdnuss (Abbildung 17e) ist sehr trocken und taucht daher im NMR-Bild nicht auf. Die untere Erdnuss ist gerade so ausgerichtet, dass der Luftspalt zwischen den beiden Hälften sichtbar ist. Am unteren Ende befindet sich der Keimling, weshalb dort viel Öl vorhanden ist.
- In Ermangelung einer Staudenselerie mussten wir auf eine Scheibe einer Aloe vera zurückgreifen (Abbildung 17f). Man kann gut die Querschnittsform der beiden Stücke erkennen. Der Stofftransport findet in der äußeren Schicht statt, was am hellen Rand erkennbar ist.

## 3 Zusammenfassung und Fazit

### Literatur

- [1] Wikipedia die freie Enzyklopedie. *Tetramethylsilan*. 2016. URL: https://de.wikipedia.org/wiki/Tetramethylsilan.
- [2] R. Schicker. Nuclear Magnetic Resonance F61/F62. 2010.

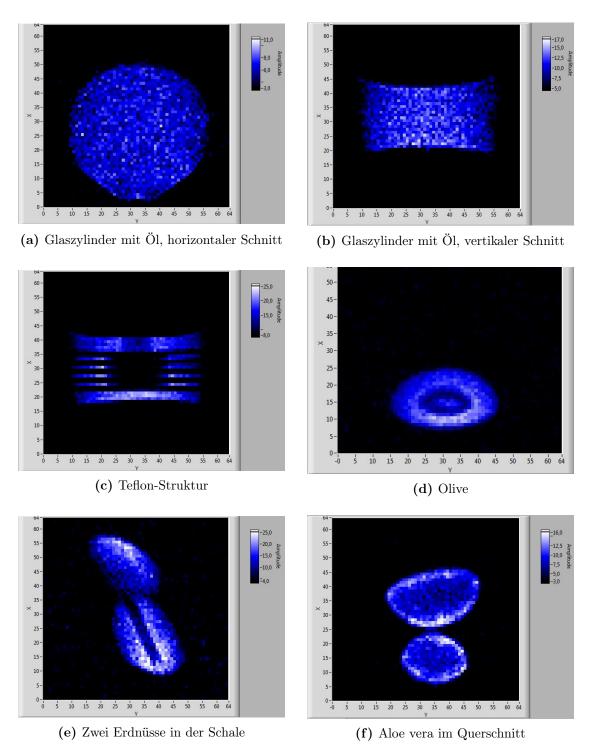


Abbildung 17: Zweidimensionale Aufnahmen von verschiedenen Objekten