Semiempirische Berechnung von Tensoren der chemischen Verschiebung zur Interpretation der NMR-Spektren von Biomolekülen

Zur Erlangung des akademischen Grades eines

DOKTORS DER NATURWISSENSCHAFTEN

(Dr. rer. nat.)

der Fakultät für Chemie und Biowissenschaften der Universität Karlsruhe (TH)

angenommene

DISSERTATION

von

Licenciado Marco Willi Klipfel

aus Kenzingen

Dekan: Prof. Dr. Holger Puchta Referent: Prof. Dr. Anne S. Ulrich Korreferent: Prof. Dr. Willem M. Klopper Tag der mündlichen Prüfung: 25.10.2007

INHALTSVERZEICHNIS

| In | halts | verzeichnis 1 | | | | |
|----|-------------|---|--|--|--|--|
| Ab | okürz | zungsverzeichnis 3 | | | | |
| 1 | Ein | leitung 5 | | | | |
| | 1.1 | Zielstellungen7 | | | | |
| 2 | The | eoretische Grundlagen 9 | | | | |
| | 2.1 | Die SCF-Methode | | | | |
| | 2.2 | Der Basissatz – eine subtile Näherung11 | | | | |
| | 2.3 | Die Elektronenkorrelation13 | | | | |
| | 2.4 | Die Møller-Plesset Störungstheorie 14 | | | | |
| | 2.5 | Von kernmagnetischer Resonanz und chemischer Verschiebung17 2.5.1 Quantenmechanische Beschreibung der magnetischen Abschirmung 20 | | | | |
| | 2.6 pola | 6 Berechnung der chemischen Verschiebung mit der Bindungs- blarisationstheorie | | | | |
| 3 | Me | Methodenoptimierung 24 | | | | |
| | 3.1 | Wahl der quantenmechanischen Methode 24 | | | | |
| | 3.2 | Der geeignete Basissatz25 | | | | |
| | 3.3 Abs | Symmetrieoperationen und deren Einfluss auf die magnetische chirmung | | | | |
| 4 | Par | ametrisierungen von COSMOS-NMR 30 | | | | |
| | 4.1 | ¹⁹F Parametrisierung | | | | |
| | 4.2 | ¹⁵N Parametrisierung | | | | |
| | | 4.2.2 ¹⁵ N mit Koordinationszahl 2 | | | | |
| | 4.3 | ³¹ P Parametrisierung | | | | |
| 5 | Any | wendungen 45 | | | | |

| | | 5.1.1 1,4-Difluorbenzol5.1.2 4-4'-Difluordiphenyl | 45 |
|---|-----|---|-----------|
| | 5.2 | Fluortryptophan | 47 |
| | 5.3 | MD Simulation mit ¹ H- ¹⁵ N und ² H-Kopplungen als Randbedingung | 53 |
| | 5.4 | Zusammenfassung 5F-Trp ¹³ gA | 58 |
| | 5.5 | ¹⁵ N chemische Verschiebung | 59 |
| 6 | Zus | ammenfassung | 62 |
| 7 | Ref | erenzen | 65 |
| | Anl | nang | 69 |

ABKÜRZUNGSVERZEICHNIS

| 5F-Trp ¹³ gA | 5-Fluortryptophan an Position 13 in Gramicidin A (Molekül A und B) |
|-------------------------|--|
| BPT | Bindungspolarisationstheorie |
| CGTO | Contracted Gaussian Typ Orbitals |
| CSD | Cambridge Structural Database |
| CV | Chemische Verschiebung |
| DFT | Dichtefunktionaltheorie |
| DL-Trp | D-Tryptophan-L-Tryptophan |
| DMPC | 1,2-Dimyristoyl-3-phosphatidylcholin |
| E(exakt, nicht relativ | <i>exakte</i> , nicht relativistische Energie |
| E _(HF) | Hartree-Fock-Energie |
| E _(korr) | Korrelationsenergie |
| ELS | Elektrostatik |
| gA | Gramicidin A |
| GIAO | Gauge-Including Atomic Orbital |
| GTO | Gaussian Typ Orbitals |
| HF | Hartree-Fock |
| IGLO | Individual Gauge for Localized Orbitals |
| LCAO-MO | Linear Combination of Atomic Orbitals to Molecular Orbitals |
| LORG | Local Origin/localized Orbitals |
| MD | Moleküldynamik |
| MOs | Molecular Orbitals |
| MP | Møller Plesset |
| MP2 | Møller Plesset 2. Ordnung |
| MP3 | Møller Plesset 3. Ordnung |
| MP4 | Møller Plesset 4. Ordnung |
| NMR | Nuclear Magnetic Resonance |
| QZVPP | Quadruple Zeta Valence Plus Polarisation |
| RF | Radiofrequenz |
| RI | Resolution of the Identity |
| SCF | Self Consistent Field |
| STO | Slater Typ Orbital |
| TZVPP | Triple Zeta Valence Plus Polarisation |

1 EINLEITUNG

Gemeinsam mit Theorie und Experiment bildet die computergestützte Analyse und Simulation die dritte tragende Säule der Wissenschaften. Immer häufiger werden Simulationen an Computern zur Vorhersage von Eigenschaften gemacht. In allen Sparten der Wissenschaften ist die computergestützte Analyse oder Simulation vertreten, von der Raumfahrt über Klima- und Wetterprognosen bis hin zu Kernfusionsimulationen. Sehr dazu beigetragen hat die rasante Entwicklung der Computerleistung. 1940 lag diese bei 1 Flop pro Sekunde, 2005 durchbrachen Großrechner die Leistung von 100 TeraFlop pro Sekunde (1 TeraFlop = 1×10^{12} Flop).

In vielen Sparten ist die computerunterstützte Chemie eine wichtige Ergänzung zur experimentellen Chemie geworden, so kennt man z.B. Kohlenstoff-Lithium-Verbindungen besser von Berechnungen her als vom Experiment¹.

Ein großes Anwendungsgebiet von computergestützten Simulationen in der Chemie ist die Bestimmung der räumlichen Struktur von Molekülen (Molecular Modelling). Die dreidimensionale Molekularstruktur liefert den Ausgangspunkt für das Verstehen vieler physikalischer und chemischer Eigenschaften. Der räumliche Aufbau von Peptiden und Proteinen ist verantwortlich für deren biologische Funktion und daher ist die Bestimmung ihrer dreidimensionalen Struktur von zentraler Bedeutung.

Verschiedene Methoden des computerunterstützten Molecular Modelling und Simulationsmethoden haben sich als etablierte Untersuchungsverfahren in der Chemie entwickelt. Diese sind für die Interpretation und Auswertung der experimentellen Resultate verschiedenster Spektroskopie- und Analysemethoden der Zusammenhänge zwischen Struktur und Eigenschaft sehr hilfreich. Aufgrund der fortgeschrittenen Entwicklung der Rechnertechnik und der Vielfalt an benutzerfreundlicher Software bilden diese ein unentbehrliches Instrument.

Das Molecular Modelling stellt nicht etwa eine einheitliche Methode dar, sondern kombiniert vielmehr verschiedene theoretische Ansätze mit jeweils verschiedenen Stärken und Schwächen. Oft ergeben sich aus einer geeigneten Kombination unterschiedlicher Methoden entscheidende Vorteile. Die Kenntnis der Schwächen oder Limitierungen der einzelnen Methoden ist entscheidend für den Erfolg als solches im kombinierten Einsatz der Methoden. Die Methoden des Molecular Modelling reichen von rein klassischen Ansätzen bis zu hoch komplexen quantenchemischen Rechenverfahren.

Für die Berechnung von Moleküleigenschaften stellt die theoretische Chemie drei unterschiedliche Verfahren zur Verfügung:

- *ab-initio* Methoden: Hartree-Fock (HF) und post Hartree-Fock Methoden
- semiempirische Methoden
- empirische Methoden

Die ersten beiden Modelle basieren auf quantenchemischen Ansätzen, wobei die Schrödingergleichung der zentrale Ausgangspunkt für diese Methoden darstellt. Post Hartree-Fock Methoden unterscheiden sich im wesentlichen von den *ab-initio* Methoden durch die Berücksichtigung der Elektronenkorrelation – die explizite Elektron-Elektron-Wechselwirkung. Bei *ab-initio* Methoden wie HF bewegen sich die Elektronen in einem gemittelten Potenzial aller Elektronen und dadurch wird die korrelierte Bewegung der Elektronen nicht erfasst².

Der Rechenaufwand bei quantenchemischen *ab-initio* und post Hartree-Fock Verfahren kann sehr groß werden. Diese Methoden eignen sich somit nur für einfache Probleme bis einigen Hundert Atomen. Semiempirische Rechenmethoden zeichnen sich durch zeitsparende Näherungen unter Einbeziehen empirischer Parameter aus, die sonst aus der Wellenfunktion des Systems berechnet werden müssten (z.B. Potenziale und Energiematrixelemente, etc.). Diese Parameter können aus experimentellen Daten sowie aus anderen theoretischen Berechnungen stammen. Diese Methoden sind deutlich weniger rechenintensiv als *ab-initio* Methoden. Die Qualität einer halbempirischen Methode hängt von der Genauigkeit und Gültigkeit der empirischen Parameter ab. Je nach Methode und der zu berechnenden Eigenschaft kann man bis zu mehreren Tausend Atomen große Systeme berechnen.

Empirische Methoden der Molekülberechnung gehen nicht von der quantenchemischen Wellenfunktion aus, sondern basieren auf rein klassischer Mechanik. Die Struktur von

Molekülen wird vereinfacht in Form von Federn verbundener Massenpunkte interpretiert. Dadurch sind empirische Methoden deutlich weniger rechenintensiv, wodurch immer größere Systeme wie z.B. Proteinkomplexe oder Zellmembranausschnitte berechenbar werden.

In dieser Arbeit wurde ein Gramicidin A (gA) Dimer in einem modellierten Phospholipidmembranausschnitt behandelt. Ausführliche Untersuchungen wurden an diesem System mit experimentellen^{3,4,5} sowie theoretischen^{6,7} Ansätzen durchgeführt. Daher war eine Vielzahl von experimentellen Ergebnissen vorhanden, die mit theoretischen Vorhersagen verglichen werden konnten. Somit war dieses System ein idealer Prototyp für die Anwendung der neu etablierten Methode dieser Arbeit. Das gA ist ein membranständiges Polypeptid, zusammengesetzt aus zwei identischen β-Helix-Molekülen mit jeweils 15 hydrophoben Aminosäuren mit alternierender L-D-Konfiguration. Dieser transmembrane Homodimer kann einen Ionenkanal durch die Zellmembrane bilden^{8,9,10}. Den Tryptophanseitenketten von gA kommt dabei eine wichtige Rolle in der Verankerung und Ausrichtung des Dimers^{10,4,11} in der Zellmembrane und in der Konduktivität^{12,13} des Ionenkanals zu. Die Kenntnis über die Anordnung der Indolringsysteme der Tryptophanseitenketten in gA stellte daher eine interessante Fragestellung dar.

1.1 Zielstellungen

In dieser Promotionsarbeit sollen Parametrisierungen der semiempirischen Bindungspolarisationstheorie¹⁴ Methode (BPT) erstellt werden, mit denen Tensoren der ¹⁹F, ¹⁵N, und ³¹P chemischen Verschiebungen in großen Systemen berechnet werden können. Diese BPT-Methode¹⁴ ist in der COSMOS Software¹⁵ integriert.

Ziel dieser Parametrisierungen ist, die Möglichkeit schneller Berechnungen der Tensoren der chemischen Verschiebung an großen Biomolekülen und kristallinen Strukturen mit einer Genauigkeit von sehr aufwändigen *ab-initio* Rechnungen zu ermöglichen. Damit werden auch Moleküldynamik (MD) Simulationen möglich, bei denen in jedem Zeitschritt (normalerweise 0.5 - 2 fs) der komplette Tensor der chemischen Verschiebung berechnet werden kann. Die Verwendung eines Pseudopotenzials der chemischen Verschiebung, z.

B. aus experimentellen NMR-Daten, ermöglicht auch eine Strukturverfeinerung von existierenden Strukturen.

In der ersten Phase dieser Arbeit sollen die Tensoren der chemischen Verschiebung von Modellmolekülen auf sehr exaktem quantenchemischen Niveau berechnet werden. Anschließend sollen aus diesen *ab-initio*-berechneten Molekülen und Tensoren der chemischen Verschiebung die bindungsspezifischen Parameter für die semiempirische BPT-Methode¹⁴ bestimmt werden.

Eine entsprechende Referenzierung der Parameter von magnetischer Abschirmung zur chemischen Verschiebung soll erstellt werden. Damit wird ein direkter Vergleich der Berechnungen zu experimentellen Werten ermöglicht.

An ausgewählten Beispielen werden die bestimmten Parameter ihre Konsistenz beweisen.

2 THEORETISCHE GRUNDLAGEN

Die quantenmechanische Beschreibung von Moleküleigenschaften ist auf nichtrelativistischer Schrödingergleichung basierenden Methoden nur für einfache Systeme, die keine Schweratome enthalten, in guter Näherung möglich. In diesem Kapitel werden die unterschiedlichen Näherungen und Ansätze beschrieben, die bei der Durchführung dieser Promotionsarbeit verwendet wurden.

2.1 Die SCF-Methode

Im weiteren Verlauf dieser Arbeit werden ausschließlich Systeme mit geschlossenen Schalen behandelt, und es wird die Born-Oppenheimer-Näherung¹⁶ vorausgesetzt, bzw. die Atomkerne werden als festgehalten betrachtet.

Als Startpunkt für die meisten quantenchemischen *ab-initio* Methoden dient die stationäre Schrödingergleichung 2.1, mit dem Hamiltonoperator \hat{H} , der Wellenfunktion Ψ und dem Energieeigenwert E. Der Hamiltonoperator \hat{H} eines Moleküls besteht jeweils aus den Termen der Elektronen und Atomkerne mit den dazugehörigen Termen der kinetischen Energie (\hat{T}) und Termen der potenziellen Energie (\hat{U}).

$$\hat{H}|\Psi\rangle = E|\Psi\rangle \tag{2.1}$$

$$\hat{H} = \hat{T}_{ele} + \hat{U}_{nuc,nuc} + \hat{U}_{ele,ele} + \hat{U}_{ele,nuc}$$

$$\tag{2.2}$$

Die Terme der potenziellen Energie (\hat{U}) beinhalten die Coulomb-Abstoßung ($\hat{U}_{nuc,nuc}$) der Atomkerne, die Coulomb-Abstoßung der Elektronen ($\hat{U}_{ele,ele}$) und die Coulomb-Anziehung zwischen Atomkernen und Elektronen ($\hat{U}_{ele,nuc}$). Die analytische Behandlung der Gleichung 2.1 ist nur für einfachste Systeme möglich, wie z.B. das Wasserstoffatom. Fast alle anderen Systeme müssen numerisch behandelt werden. Hierfür muss das System vereinfacht werden, durch Näherungen und Modelle. In Mehrelektronensystemen dient als Ausgangspunkt die Hartree-Fock-Näherung¹⁷ (HF), auf der letztendlich alle in dieser Arbeit verwendeten Methoden basieren. Die Gesamtwellenfunktion Ψ wird hier als Produkt aus Einelektronenwellenfunktionen ψ (Molekülorbitale, MOs) dargestellt. Diese Molekülorbitale erstrecken sich über das ganze Molekül und sind Funktion der Koordinaten (r_i) eines Elektrons. Der Elektronenspin wird durch eine Spinkoordinate (s_i) in der Wellenfunktion berücksichtigt. Da der Spin im klassischen Hamiltonoperator nicht auftritt, lassen sich die Spinorbitale ψ (r_i, s_i) als ein Produkt aus einer Raumfunktion ϕ (r_i) und einer Spinfunktion ξ (s_i) formulieren.

$$\psi(r_i, s_i) = \varphi(r_i)\xi(s_i) \tag{2.3}$$

Die Spinvariable kann dabei nur die Werte +1/2 und -1/2 annehmen. Nach dem Pauli-Prinzip darf jedes Orbital nur mit zwei Elektronen besetzt werden, die einen entgegen gesetzten Spin aufweisen müssen. Jedes Spinorbital kann demnach nur mit einem Elektron besetzt werden. Die Darstellung der Gesamtwellenfunktion erfolgt über die als einzelnen Slaterdeterminante Verknüpfung der Molekülorbitale. Die Vielteilchengleichung aus N Elektronen reduziert sich auf N Einteilchengleichungen, deren Lösung einfacher sind. Bei diesem Separationsansatz wird der exakte Ausdruck der Coulomb-Abstoßung im Hamiltonoperator, der die Bewegung des i-ten Elektrons mit der Bewegung aller anderen Elektronen koppelt, durch ein gemitteltes Potenzial erstetzt.

Die elektronische N-Teilchen-Grundzustandswellenfunktion Ψ wird gemäß dem Pauli-Prinzip durch ein antisymmetrisiertes Produkt aus N Einteilchenwellenfunktionen ψ ersetzt. Damit werden die Energieerwartungswerte mit dem exakten nichtrelativistischen elektronischen Hamiltonoperator gebildet.

$$\Psi(1,2,...n) = \frac{1}{\sqrt{n!}} \begin{vmatrix} \psi_1(1) & \psi_2(1) & \cdots & \psi_n(1) \\ \psi_1(2) & \psi_2(2) & \cdots & \psi_n(2) \\ \psi_1(3) & \psi_2(3) & \cdots & \psi_n(3) \\ \psi_1(n) & \psi_2(n) & \cdots & \psi_n(n) \end{vmatrix}$$
(2.4)

Die Molekülorbitale ψ lassen sich durch eine Linearkombination eines Satzes ϕ von Basisfunktionen beschreiben. Bei der Linear Combination of Atomic Orbitals to Molecular Orbitals (LCAO-MO) werden die Atomorbitale ϕ_k der Atome verwendet.

$$\Psi_i = \sum_{k=1}^N c_{ki} \phi_k \tag{2.5}$$

Diese Linearkombinationskoeffizienten c_{ki} lassen sich in der Hartree-Fock-Roothaan'schen Gleichung in einer Matrixform darstellen. Die Diagonalisierung der Fock-Matrix liefert dann neue Koeffizienten, die zu einer Absenkung der Gesamtenergie führen, die wiederum im nächsten Zyklus der Diagonalisierung verwendet werden. Auf diese Weise werden sukzessiv "bessere" Koeffizienten bestimmt, bis das Ergebnis zweier aufeinander folgenden Iterationsschritten innerhalb einer gegebenen Toleranz identisch ist. Bei dieser SCF-Methode (Self Consistent Field)¹⁸ wird allerdings näherungsweise die Kenntnis von Startkoeffizienten zur Lösung der Gleichung vorausgesetzt, welche üblicherweise aus der Extended–Hückel Theorie¹⁹ verwendet werden.

2.2 Der Basissatz – eine subtile Näherung

Ab-initio Methoden versuchen Informationen aus der Schrödingergleichung abzuleiten, wobei in die Berechnung nur allgemeine Naturkonstanten eingehen sollen. Eine gemeinsame Näherung haben aber im Wesentlichen alle *ab-initio* Methoden – die Einführung des Basissatzes. Theoretisch bräuchte man unendlich viele Atomorbitale um ein Molekülorbital genau zu beschreiben. Wenn aber ein endlicher Basissatz verwendet wird, werden nur die Komponenten der Molekülorbitale dargestellt, die auch durch den Basissatz definiert sind. Daher ergibt sich: je kleiner der gewählte Basissatz ist desto kleiner ist auch die Beschreibung der MO's. Der Rechenaufwand solcher Methoden skaliert mindestens mit der 4. Potenz, der Anzahl der Basisfunktionen. Daher ist die Wahl des Basissatzes außerordentlich wichtig um eine Gewährleistung der Rechengenauigkeit bei angemessenem Aufwand zu garantieren^{20,21}. Die Auswahl stellt daher immer einen Kompromiss zwischen Genauigkeit des Ergebnisses und dem Rechenaufwand dar.

In der Praxis verwendet man heutzutage meistens Gaußfunktionen²² (GTO) als Basisfunktionen. Diese bieten, im Gegensatz zu den sogenannten Slaterfunktionen²³ (STO), welche eine einfache exponentielle Abhängigkeit im Radialteil haben, den Vorteil, dass sich die Zweielektronenintegrale der Coulomb- und Austauschwechselwirkung sehr viel schneller berechnen lassen als mit Slaterfunktionen. Um das abweichende Verhalten der Gaußfunktionen bezüglich des Radialteils ($exp(-\alpha r^2)$ statt $exp(-\alpha r)$) zu verbessern, wird eine Linearkombination von Gaußfunktionen, sogenannte primitive Gaußfunktionen verwendet. Die Entwicklungskoeffizienten werden so gewählt dass sich die Superposition dieser Funktionen einer Slaterfunktion maximal nähert. Das heißt, die in Gleichung 2.5 eingeführten Basisfunktionen ϕ_k ergeben folgende primitive Gaußfunktion:

$$\phi_k^{GTO}(x, y, z) = N x^{n_x} y^{n_y} z^{n_z} e^{(-\alpha(x^2 + y^2 + z^2))}$$
(2.6)

Die Winkelabhängigkeit und damit der Drehimpuls werden durch $k = n_x + n_y + n_z$ bestimmt. N ist ein Normierungsfaktor. Eine kontrahierte Gaußfunktion (CGTO), ergibt sich durch Linearkombination von primitiven Gaußfunktionen.

$$\phi^{CGTO}(x, y, z) = \sum_{k=1}^{K} c_k \phi_k^{GTO}(x, y, z)$$
(2.7)

Die Güte eines Basissatzes korreliert mit zwei Faktoren. Zum einen mit der Anzahl der verwendeten primitiven Gaußfunktionen pro kontrahierte Funktion, zum anderen mit der Anzahl der Kontraktionen pro Hauptquantenzahl. Ein Minimalbasissatz, der auch als single-zeta bezeichnet wird, besteht aus einer kontrahierten Basisfunktion pro Schale, die wiederum aus einer oder mehreren primitiven Gaußfunktionen besteht. Der Begriff "zeta" kommt daher, dass der Exponent der STO Basisfunktionen vielmals mit dem griechischen Buchstaben ζ beschrieben wird. Verwendet man mehr als eine Kontraktion zur Darstellung einer Schale, spricht man von double-zeta, triple-zeta, usw. Basissätzen.

Die Berücksichtigung von Funktionen mit größeren Nebenquantenzahlen, als das Atom in Wirklichkeit besitzt, führt uns zu den Polarisationsbasissätzen. Diese ermöglichen z.B. eine Verbesserung in der Beschreibung von Wasserstoffbrücken sowie anisotroper Moleküleigenschaften. Diffuse Funktionen ergänzen den Basissatz bei Berechnung angeregter Zustände im Molekül oder Ion, die dazu dienen, eine relativ große räumliche Ausdehnung und somit Beweglichkeit der Elektronen zu ermöglichen.

2.3 Die Elektronenkorrelation

*"What are the electrons really doing in molecules?*²²⁴ (Robert S. Mulliken). Diese Frage konnte im Rahmen des Hartree-Fock-Verfahrens nicht erklärt werden. Der exakte Ausdruck für die Elektron-Elektron Wechselwirkung wird ja durch ein gemitteltes Potenzial vereinfacht. Selbst bei einem kompletten (unendlichen) Basissatz vernachlässigt man aufgrund des Einteilchenansatzes die korrelierte Bewegung der Elektronen. Bei Lösung der HF-Gleichungen wird man deshalb immer an ein oberes Limit zur exakten Lösung der nichtrelativistischen Schrödingergleichung für die Grundzustandsenergie stoßen. Ungefähr 99 % der Gesamtenergie ist mit dieser Approximation erfassbar. Die Differenz zwischen Hartree-Fock-Energie, $E_{(HF)}$ und der exakten nicht relativistischen Energie, $E_{(exakt, nicht relativ.)}$ ist als Korrelationsenergie, $E_{(korr)}$ definiert, (Gleichung 2.8). Abbildung 2.1. zeigt ein Energiediagramm für die unterschiedlichen Verfahren. Doch auch wenn die $E_{(korr)}$ nur einen Bruchteil der Gesamtenergie ausmacht, ist für eine zuverlässige Voraussage von chemisch relevanten Größen eine präzise Behandlung der Elektronenkorrelation²⁵ über das gemittelte Potenzial hinaus erforderlich.

$$E_{korr} = E_{exakt \ nicht \ relativistisch} - E_{HF}$$
(2.8)



Abbildung 2.1: Schematische Darstellung der berechenbaren Energielimits mit unterschiedlichen Rechenverfahren.

Die sogenannten "Post-Hartree-Fock" Verfahren versuchen die Korrelationsenergie teilweise zu berechnen um eine genauere Beschreibung der Wellenfunktion zu ermöglichen. Dabei kann man die Beschreibung in zwei Klassen einteilen. Bei der dynamischen Korrelation wird die Wechselwirkung zweier räumlich benachbarter Elektronen beschrieben, während die statische Korrelation eine relativ große räumliche Trennung der Elektronenpaare beschreibt. Der erste Fall findet sich in allen Systemen und wird neben dem Konfigurationswechselwirkungsverfahren^{26,27,28,29} hauptsächlich mit einem störungs-theoretischen Ansatz behandelt. Bei der statischen Korrelation spielen die Multikonfigurationsansätze³⁰ eine große Rolle.

In dem nächsten Punkt wird ein Überblick über den störungstheoretischen Ansatz der Møller-Plesset³¹ Methode (MP) erläutert, die, im Gegensatz zu den HF und Konfigurationswechselwirkungsverfahren, nicht auf dem Variationsprinzip beruht. Das bedeutet, dass die $E_{(exakt, nicht relativ.)}$ unterschritten werden kann.

2.4 Die Møller-Plesset Störungstheorie

Einer der weiterführenden Ansätze, der eine Behandlung des in der HF-Näherung vernachlässigten Problems der Elektronenkorrelation ermöglicht, ist die zeitunabhängige Störungstheorie. Die Ursprungsidee stammt von Erwin Schrödinger³², zusammen mit Arbeiten von Rayleigh³³ wurde sie als Rayleigh-Schrödinger Störungstheorie bekannt. Møller und Plesset³¹ veröffentlichten 1934 diese Theorie auf ein N-Elektronen System angewandt.

Dieses Verfahren zur Berechnung der Korrelationsenergie beruht auf einer Aufteilung des Hamiltonoperators \hat{H} in einen ungestörten Anteil $\hat{H}^{(0)}$ und eine Störung \hat{U} .

$$\hat{H} = \hat{H}^{(0)} + \hat{U}$$
(2.9)

Dieser Ansatz behält seine Gültigkeit solange der Störungsbeitrag gering gegenüber der Lösung der ungestörten Wellenfunktion ist, d. h. wenn HF keine "ordentliche" Lösung zu dem Problem findet, kann mit MP auch keine Verbesserung des Ergebnisses erzielt werden.

$$\hat{H}^{(0)} |\Psi^{(0)}\rangle = E^{(0)} |\Psi^{(0)}\rangle \tag{2.10}$$

Die Lösung der ungestörten zeitunabhängigen Schrödingergleichung wird als bekannt vorausgesetzt. Da der Störungsbeitrag \hat{U} klein gegenüber dem Operator $\hat{H}^{(0)}$ ist, lässt sich die Energie *E* und die Eigenfunktion $|\Psi\rangle$ von \hat{H} aus der Gleichung 2.11 in eine Reihe entwickeln.

$$\hat{H}|\Psi\rangle = E|\Psi\rangle \tag{2.11}$$

$$E = E^{(0)} + E^{(1)} + E^{(2)} + \dots$$
(2.12)

$$\left|\Psi\right\rangle = \left|\Psi^{(0)}\right\rangle + \left|\Psi^{(1)}\right\rangle + \left|\Psi^{(2)}\right\rangle + \dots$$
(2.13)

Die Störenergien $E^{(i)}$ erhält man durch Einsetzen von Gleichung 2.13 in Gleichung 2.11 unter Berücksichtigung von Gleichung 2.9.

$$E^{(1)} = \left\langle \Psi^{(0)} \middle| \hat{U} \middle| \Psi^{(0)} \right\rangle \tag{2.14}$$

$$E^{(2)} = \left\langle \Psi^{(0)} \middle| \hat{U} \middle| \Psi^{(1)} \right\rangle \tag{2.15}$$

$$E^{(3)} = \left\langle \Psi^{(0)} \middle| \hat{U} \middle| \Psi^{(2)} \right\rangle$$

$$\vdots$$
(2.16)

Für eine störungstheoretische Korrektur von dem Hartree-Fock-Verfahren nach MP nimmt man als ungestörten Operator den Fockoperator \hat{F} .

$$\hat{F} = \sum_{i=1}^{N} \hat{h}(r_i) + \hat{U}^{HF}$$
(2.17)

Demnach ergibt die Differenz zwischen dem exakten Hamiltonoperator \hat{H} und dem Fockoperator \hat{F} den Störoperator \hat{U} .

$$\hat{U} = \hat{H} - \hat{F} = \sum_{i < j}^{N} \frac{1}{\hat{r}_{ij}} - \sum_{i}^{N} \left(\hat{J}_{i} - \hat{K}_{i} \right)$$
(2.18)

Dabei stellt \hat{J} den Coulomboperator und \hat{K} den Austauschoperator dar.

Dieser Ansatz der Zerlegung liefert erst für $E^{(2)}$ eine Korrektur zur HF-Energie, da die HF-Methode die erste Korrektur schon enthält.

$$E_{HF} = E^{(0)} + E^{(1)} \tag{2.19}$$

Die Ordnung der Reihenentwicklung aus Gleichung 2.12 wird durch den Term angegeben, nach dem man die Reihe abbricht. So spricht man von dem Møller-Plesset-Verfahren zweiter Ordnung (MP2), wenn man die Reihe nach dem zweiten Term abbricht. Rechnungen bis sechster Ordnung werden durchgeführt, aber der Rechenaufwand in diesem Fall skaliert mit der neunten Potenz der Anzahl der Basisfunktionen³⁴ und wird daher fast nicht praktiziert, da die Verbesserung der Rechengenauigkeit sehr gering ist. Von den störungstheoretischen Methoden ist die MP2 Methode die am meisten verwendete, ~ 80 - 90 %³⁴ der Korrelationsenergie wird mit dieser Methodik erfasst. 90 - 95 % und 95 - 98 % der Korrelationsenergie wird mit der MP3 bzw. MP4 Methode beschrieben.

Im Rahmen dieser Arbeit wurden Berechnungen nach der MP2 Theorie durchgeführt. An dieser Stelle sei noch angemerkt, dass hier nur die Grundidee der MP2 Methode erläutert wurde. Eine ausführliche Beschreibung der MP2 Methodik für die Berechnung der chemischen Verschiebungen und Implementierung in dem Softwarepaket TURBOMOLE³⁵ wurde von Kollwitz *et al.*³⁶ veröffentlicht.

2.5 Von kernmagnetischer Resonanz und chemischer Verschiebung

Die kernmagnetische Resonanzspektroskopie (Nuclear Magnetic Resonance – NMR) ist eines der wichtigsten Analyseverfahren zur Strukturaufklärung von organischen Molekülen und Biomolekülen. Ausgangspunkt für die NMR ist die Existenz des Kernspins, ein quantisierter Eigendrehimpuls des Atomkerns. 1922, noch vor der Entdeckung des Spins, demonstrierten Stern und Gerlach³⁷ wie sich ein Strahl aus neutralen Silberatomen in einem sehr inhomogenen Magnetfeld in zwei Anteile aufspaltete, was auf die quantisierten magnetischen Momente schließen ließ. Kurz darauf führte Pauli³⁸ die neue Quantenzahl s ein, die zu der Aufspaltung in 2s + 1 = 2 Zustände im Magnetfeld führt. 1930 wurde durch Gerlach der Kernspin nachgewiesen. Purcell³⁹ und Bloch⁴⁰ gelang der Nachweis der magnetischen Resonanz in kondensierter Materie. Bloch⁴¹ erarbeitete außerdem wichtige theoretische Grundlagen der NMR. 1950 wurde die Entdeckung der chemischen Verschiebung (CV), und somit die Möglichkeit zur Untersuchung der chemischen Bindung, veröffentlicht^{42,43,44}.

In den Anfängen der NMR waren nur eindimensionale Spektroskopiemethoden bekannt, das erste Experiment in einer zweiten Dimension wurde 1974 von Ernst aufgenommen (Nobelpreis 1991 *"für seine bahnbrechenden Beiträge zur Entwicklung der Methode hochauflösender kernmagnetischer Resonanz-Spektroskopie*"⁴⁵). Danach folgte eine Vielfalt von Fortschritten welche die NMR Spektroskopie auf die eine oder andere Weise bereicherten, angefangen von supraleitenden NMR-Magneten bis hin zu multidimensionalen Experimenten.

Ein Atomkern setzt sich aus Protonen und Neutronen zusammen, die beide einen Spin besitzen. Der Kernspin ergibt sich demnach aus der Summe aller im Kern vorhandenen Spins. Ist dieser Kernspin ungleich Null, so besitzt der Atomkern ein magnetisches Moment $\vec{\mu}$. Es treten Wechselwirkungen mit dem externen \hat{H}_{ext} , in unserem Fall NMR-Magnetfeld, und internen Magnetfeldern \hat{H}_{int} auf. Diese können mit dem Kernspin-Hamiltonoperator beschrieben werden.

$$\hat{H} = \hat{H}_{ext} + \hat{H}_{int} \tag{2.20}$$

Wird ein äußeres statisches Magnetfeld \vec{B}_0 angelegt, hebt sich die Energieentartung bezüglich der Magnetquantenzahl auf, und es erfolgt eine Aufspaltung der Kernenergieniveaus. Diese Wechselwirkung zwischen Kernspins und externem Magnetfeld bezeichnet man in Analogie zum Elektron als Kern-Zeeman-Aufspaltung. Normalerweise ist das äußere Magnetfeld in z-Richtung ausgelegt, und folglich definiert man den Kernspin-Hamiltonoperator für die Zeeman-Aufspaltung als:

$$\hat{H}_{ext} = \hat{H}_z + \hat{H}_{RF} = \begin{cases} \hat{H}_z = -\hbar\gamma B_z \hat{I}_z \\ \hat{H}_{RF} = -\gamma B_1 \hbar (\hat{I}_x \cos(\omega t + \xi) + \hat{I}_y \sin(\omega t + \xi)) \end{cases}$$
(2.21)

Dabei ist γ das gyromagnetische Verhältnis eines Kerns, $\vec{B}_0 = \{0, 0, B_Z\}$, B_1 dass durch Radiofrequenz (RF) erzeugte Magnetfeld, ξ ein Phasenfaktor und \hat{I} der Kernspinoperator in der jeweiligen Achsenrichtung. Das Produkt aus dem externen Magnetfeld B₀ und dem gyromagnetischen Verhältnis γ ergibt die kernspezifische Lamorfrequenz $\omega = -\gamma B_0$.

Die Information zur Strukturaufklärung wird allerdings nicht über die Zeeman-Wechselwirkung gewonnen, sondern über Wechselwirkungen der Kerne mit internen Magnetfeldern. Dabei spielt die chemische Verschiebung, die Dipol- und J-Kopplung, und bei Kernen mit Spin größer als ¹/₂ die Quadrupol-Kopplung eine wichtige Rolle.

Der zweite Term von Gleichung 2.20 resultiert aus den atomaren und molekularen Beiträgen, Gleichung 2.22.

$$\hat{H}_{\rm int} = \hat{H}_{MS} + \hat{H}_D + \hat{H}_J + \hat{H}_Q \tag{2.22}$$

 \hat{H}_{MS} ist der Hamiltonoperator der magnetischen Abschirmung, \hat{H}_D der direkten Dipol-Dipol-, \hat{H}_J der indirekten Dipol-Dipol- und \hat{H}_Q der Quadrupol-Kopplung.

Die direkte Dipol-Dipol-Kopplung beschreibt direkte Wechselwirkungen zwischen den Kernspins infolge magnetischer Wechselwirkung der Dipole. Die indirekte Dipol-Dipol-Kopplung zwischen Kernspins hingegen beschreibt Wechselwirkungen die durch Bindungselektronen vermittelt werden. Die Quadrupol-Kopplung beschreibt die Wechselwirkung der Kernspins (> als ½) mit den Tensoren der elektrischen Feldgradienten am Kernort.

$$\hat{H}_{MS} = \sigma \vec{B} \gamma \hbar \hat{I}_z = \sigma \vec{B} \hat{\mu}_z \tag{2.23}$$

Unter Annahme von $\vec{B}_0 = \{0, 0, B_Z\}$ kann Gleichung 2.23 wie folgt geschrieben werden:

$$\hat{H}_{MS} = \omega \hbar \hat{I}_z \tag{2.24}$$

$$\omega = \gamma B_z \left(\sigma_{iso} + \frac{\Delta \sigma}{3} \left((3\cos^2(\theta) - 1) - \eta_\sigma \sin^2(\theta) \cos(2\varphi) \right) \right)$$
(2.25)

 θ und ϕ sind Polarwinkel des Hauptachsensystems. Die Parameter für die isotrope Abschirmung σ_{iso} , Anisotropie $\Delta \sigma$ und Asymmetrie η_{σ} werden aus den Tensorhauptwerten σ_{11} , σ_{22} und σ_{33} gewonnen.

$$\sigma_{iso} = \frac{1}{3} (\sigma_{11} + \sigma_{22} + \sigma_{33})$$
(2.26)

$$\Delta \sigma = \sigma_{33} - \frac{1}{2} \left(\sigma_{11} + \sigma_{22} \right) \tag{2.27}$$

$$\eta_{\sigma} = \frac{\sigma_{22} - \sigma_{11}}{\sigma_{33} - \sigma_{iso}} \tag{2.28}$$

Hierbei kommt folgende Konvention⁴⁶ $|\sigma_{33} - \sigma_{iso}| \ge |\sigma_{11} - \sigma_{iso}| \ge |\sigma_{22} - \sigma_{iso}|$ zur Geltung. In der NMR Spektroskopie ist anstelle der magnetischen Abschirmung σ die chemische Verschiebung δ in Bezug auf eine Referenzsubstanz gebräuchlich.

$$\delta_{(ppm)} = 10^6 \frac{\upsilon - \upsilon_{ref}}{\upsilon_{ref}} = \frac{\sigma_{ref} - \sigma}{1 - \sigma_{ref}} \approx \sigma_{ref} - \sigma \qquad \left|\sigma_{ref}\right| << 1$$
(2.29)

2.5.1 Quantenmechanische Beschreibung der magnetischen Abschirmung

An dieser Stelle soll eine kurze Einführung in die theoretische Berechnung der kernmagnetischen Abschirmung dargestellt werden. Seit Anfang der 80er Jahre sind quantenchemische Routineberechnungen der magnetischen Abschirmung mit relativ zuverlässigen Resultaten möglich. Man berechnet zu diesem Zweck die Störungsenergie bis zur 2. Ordnung (wie in Gleichung 2.15), wobei in den Störoperator die Vektorpotenziale \vec{A}_B des äußeren Magnetfelds und \vec{A}_{μ} des magnetischen Kerndipols eingehen. Da aber nicht die exakte Wellenfunktion Ψ_0 des Grundzustands sondern die Hartree-Fock Wellenfunktion eingeht, kommt man zu gekoppelten Störgleichungen. Diese so genannte gekoppelte Hartree-Fock-Störungstheorie wurde von Stevens *et al.*⁴⁷ entwickelt. Anfangs bestand das Problem der Abhängigkeit der molekularen Berechnungen vom Ursprung des Vektorpotenzials, **A**, welches im Hamiltonoperator zur Beschreibung des Magnetfelds **B** eingeführt wurde. Diese Abhängigkeit konnte nur durch Verwendung sehr großer Basissätze gemildert werden, was zu einem enormen Rechenaufwand führte und dadurch nur für sehr kleine Moleküle möglich war.

Eine der ersten Methoden zur Berechnung der chemischen Verschiebung, die das Problem der Ursprungsabhängigkeit befriedigend löste, war die IGLO-Methode (individual gauge for localized orbitals), entwickelt von Kutzelnigg und Schindler⁴⁸, und wenig später entwickelten Hansen und Bournan⁴⁹ die LORG-Methode (local origin/localized orbitals). Ditchfield⁵⁰ implementierte erstmals den GIAO (gauge-including atomic orbital)-Ansatz von London⁵¹ für quantenchemische Berechnungen der chemischen Verschiebung. Hier tritt für jedes AO eine Verschiebung seines Ursprungs gegenüber dem Ursprung des Vektorpotenzials von A auf. Diese Verschiebung wird beschrieben durch den Operator \hat{T}^{52} der endlichen Verschiebung, und dieser führt bei jedem Orbital zu einem komplexen Phasenfaktor. Die so entstandenen Funktionen bezeichnet man als GIAOs.

$$\widehat{T}(\mathbf{R})\Psi(\mathbf{r}) = \exp\left\{-\frac{ie}{\hbar}\mathbf{R}\mathbf{A}\right\}\Psi(\mathbf{r}-\mathbf{R})$$
(2.30)

Der Operator \hat{T} verschiebt die AOs vom Ursprung des Vektorpotenzials entlang des Vektors **R** an den Kernort. Dabei ist **r** der Positionsvektor des Elektrons und *e* seine Ladung.

Mit den Arbeiten von Pulay *et al.*⁵³ setzte sich diese Methode gegenüber den Anderen durch und fungiert mittlerweile als Standard für die Berechnung der magnetischen Abschirmung auf quantenchemischen Niveau. Die Effizienz der Methode wurde weitgehend verbessert^{53,54}, so dass auch die kernmagnetische Abschirmung größerer Moleküle berechenbar wurde.

2.6 Berechnung der chemischen Verschiebung mit der Bindungspolarisationstheorie

Ein großer Nachteil aller *ab-initio* Verfahren zur Berechnung der magnetischen Abschirmung ist der Rechenaufwand. Grundsätzlich sind diese sehr rechenintensiv und daher nur für kleinere Moleküle möglich, also für den NMR-Spektroskopiker meist uninteressant. Der experimentell arbeitende Spektroskopiker verwendet überwiegend Inkrementsysteme zur Bestimmung der chemischen Verschiebung, die rein konnektive Strukturinformationen enthalten und daher konformative Strukturänderungen nicht wahrnehmen können.

Die Bindungspolarisationstheorie-Methode¹⁴ (BPT) verwendet einen quantenchemischen Formalismus zur Berechnung der chemischen Verschiebung, der die Begrenzung der Molekülgröße der *ab-initio* Methoden zum Einem, und die ungenauen empirischen Inkrementverfahren zum Anderen überwunden hat. Die BPT ermöglicht nicht nur die Berechnung des isotropen Mittelwertes, sondern auch die Berechnung des kompletten Tensores der chemischen Verschiebung. Als Standbein der BPT-Methode erweist sich Gleichung 2.31.

$$\delta = \left\langle \Psi_P \left| \hat{O} \right| \Psi_P \right\rangle = 2 \sum_{x}^{x \in A} \sum_{i}^{i \in x} \left(\delta_i^0 + A_i^{pol} \left\langle i \right| \hat{V} \left| i^* \right\rangle \right)$$
(2.31)

Somit ergibt sich die chemische Verschiebung eines Kerns δ , als Erwartungswert der Gleichung 2.31, zusammengesetzt aus Term δ_i^0 , der chemischen Verschiebung einer isolierten Bindung ohne Bindungspolarisation und dem Anstiegskoeffizienten A_i^{pol} , entsprechend der chemischen Verschiebung hervorgerufen durch Bindungspolarisation⁵⁵. $|i\rangle$ beschreibt das Bond-Orbital einer Bindung, analog dazu die entsprechende Antibindung $|i^*\rangle$. Die semiempirische BPT kann mit dem COSMOS Kraftfeld^{56,57} zusammen arbeiten, indem für alle Bindungen Bond-Orbitale bestimmt werden, die Einfluss auf die Bindungspolarisationsenergie \hat{V} haben.

Die Bindungspolarisationsenergie \hat{V} wird im Kontext der BPT wie folgt definiert:

$$V_{ab} = \sum_{x \in B}^{N_B} q_x \times \left\{ \left\langle \chi_a \middle| \frac{1}{\bar{R}_{ax} - \bar{r}} \middle| \chi_a \right\rangle - \left\langle \chi_b \middle| \frac{1}{\bar{R}_{bx} - \bar{r}} \middle| \chi_b \right\rangle \right\}$$
(2.32)

Dabei ist q_x die Punktladung an Position \vec{R} , χ das Bond-Orbital der Nachbarn *a* und *b*, und \vec{r} die Elektronenkoordinate. Die Summe läuft über alle Partialladungen des Teilsystems B.

Eine ausführliche Ableitung der Methode kann man z.B. in Sternberg *et al.*^{55, 58} finden. Die Tensoren der chemischen Verschiebung können gemäß Gleichung 2.33 berechnet werden.

$$\sigma_{\alpha\beta} = \left\langle \Psi_P \middle| \hat{O}_{\alpha\beta} \middle| \Psi_P \right\rangle = 2 \sum_{x}^{x \in A} \sum_{i}^{i \in x} D^i_{\alpha\alpha'} D^i_{\beta\beta'} \left(\left(\delta^0_i \right)_{\alpha'\beta'} + \left(A^{pol}_i \right)_{\alpha'\beta'} \left\langle i \middle| \hat{V} \middle| i^* \right\rangle \right)$$
(2.33)

Die Matrixelemente für die Koordinatentransformation vom Bindungssystem zum Laborsystem sind durch $D_{\alpha\alpha'}$ und $D_{\beta\beta'}$ dargestellt. Damit werden δ^0 und A^{pol} selbst zu Tensoren.

In der semiempirischen BPT-Methode werden die Terme δ^0 und A^{pol} anhand von externen Daten kalibriert und als Parameter in die Methode aufgenommen. Dieses Verfahren wurde zur Berechnung von ¹³C-NMR Tensoren erfolgreich durchgeführt^{58, 59}.Vorteilhaft an dieser Methode ist die Rechengeschwindigkeit gegenüber zeitaufwändigen *ab-initio* Methoden für die Berechnung der chemischen Verschiebung. Integriert in ein Kraftfeld lässt sich z.B. die chemische Verschiebung während einer MD Simulation berechnen. Aus der Differenz von experimentellen NMR-Daten und den berechneten Werten lassen sich wiederum Kräfte herleiten, die als "Pseudokräfte" für Strukturaufklärungen eingesetzt werden können⁶⁰.

In dieser Arbeit wurden die Geradenparameter δ^0 und A^{pol} aus Gleichung 2.33 für die Berechnung der Tensoren der ¹⁹F, ¹⁵N, ³¹P und ¹H (vom Typ ¹H_a gebunden am C_a einer Aminosäure und ¹H_N gebunden am Rückgrat-Stickstoff einer Aminosäure) chemischen Verschiebung bestimmt. Die beiden letzten Parametrisierungen wurden im Anhang beschrieben.

Anders als bei der ¹³C-Parametrisierung wurde hier erstmals die Bestimmung der Parameter mit Hilfe von guantenchemisch berechneten Strukturen realisiert. Der Grund dafür dass als war. Ausgangspunkt für die Parametrisierung, eine mit Neutronenbeugungsmethode bestimmte experimentelle Molekülstruktur mit dem kompletten Tensor der chemischen Verschiebung erforderlich gewesen wäre, aber nicht vorhanden war. Solche Strukturen waren nur vereinzelt vorhanden. Deshalb stellte sich die Parametrisierung mittels ab-initio Strukturen als einziger Zugang für die Bestimmung dieser bindungsspezifischen Parameter dar.

3 METHODENOPTIMIERUNG

In diesem Kapitel meiner Arbeit sollen die unterschiedlichen Variablen analysiert werden, die die magnetische Abschirmung in theoretischen Berechnungen beeinflussen (können). Folgende Variablen wurden dabei untersucht:

- Die quantenchemische Methode für die Berechnung der magnetischen Abschirmung der Testmoleküle
- Der Basissatz
- Symmetrieoperationen, die zur Beschleunigung der Rechnung führen

Schrittweise wurde der Einfluss dieser Faktoren auf die magnetische Abschirmung, und somit auf die Parametrisierung, untersucht. Es wurde ein optimal auf das Problem zugeschnittenes Protokoll erstellt, welches dann für die ¹⁹F, ¹⁵N, und ³¹P Parametrisierungen der Testmoleküle verwendet wurde.

3.1 Wahl der quantenmechanischen Methode

Das Hartree-Fock Verfahren wurde nicht als mögliche Methode für die Berechnung der magnetischen Abschirmung in Erwägung gezogen, da die Elektronenkorrelation in dieser Methode nicht berücksichtigt wird. Daher wird die magnetische Suszeptibilität der Elektronen, die den jeweiligen Kern umgeben, in der Rechnung nur annähernd widergespiegelt.

Die Dichtefunktionaltheorie-Methode⁶¹ (DFT) ist ein post Hartree-Fock Verfahren, welches alle Grundzustandseigenschaften, anderes als bei HF und MP2 Methoden, durch die eindeutige ortsabhängige Elektronendichte $\rho(\mathbf{r})$ bestimmt. Diese Elektronenkorrelations-Methode hat, gegenüber MP2. den Vorteil dass der Rechenaufwand günstiger ausfällt. Allerdings ist die Genauigkeit der Rechnungen auf MP2 Niveau in den meisten Fällen besser als DFT Verfahren, wie es in Arbeiten von Gauss⁶² und Cheesemann *et al.*⁶³ diskutiert wird.

In dieser Arbeit wurde das Softwarepaket TURBOMOLE V.5.7³⁵ in einer AIX 5.2 bzw. AIX 5.3 Umgebung⁶⁴ verwendet. Von enormem Vorteil erwies sich die Implementierung der "Resolution of the identity⁴⁶⁵ RI Näherung für das MP2 Verfahren in dem Softwarepaket. Diese Näherung ermöglichte eine Beschleunigung um einen Faktor 10 bei Geometrieoptimierungen mit TZVPP Basissatz. Dadurch wurde es möglich eine größere Anzahl von Eichstrukturen zu berechnen, als in der gleichen Zeit ohne RI Näherung. Die Genauigkeit dieser Näherung wurde in verschiedenen Arbeiten von Weigend *et al.*^{66,67} ausgiebig untersucht und dokumentiert. Testberechnungen ergaben eine Abweichung der Tensorkomponenten beider Ansätze von maximal 1 ppm für ¹⁹F und ¹⁵N.

3.2 Der geeignete Basissatz

Die Qualität, mit denen quantenchemische Verfahren die Eigenschaften, in diesem Fall die magnetische Abschirmung, von Molekülen berechnen können, korreliert größtenteils mit dem gewählten Basissatz der Rechnung. Es kann durchaus der Fall eintreten, dass eine sehr aufwändige Rechenmethode eine Eigenschaft nur annähernd beschreibt, weil ein zu "kleiner" Basissatz gewählt wurde. Anderseits kann ein zu großer Basissatz eine Rechnung unnötig erschweren, ohne eine Verbesserung der Eigenschaften zu erzielen.

Für Tabelle 3.1 wurde mit dem MP2 Verfahren exemplarisch die Tensoren der magnetischen Abschirmung für zwei Modellmoleküle mit unterschiedlichen Basissätzen berechnet um die Auswirkungen auf die Tensoren der chemischen Verschiebung sowie Festplattenanforderungen und Zeitverbrauch offen zu legen. Zuerst wurde eine RI-MP2 Geometrieoptimierung mit einer empfohlenen⁶⁸ Konvergenzschwelle für die Ein-Elektron Dichte von 1.d-7 durchgeführt, anschließend wurde die magnetische Abschirmung berechnet. Für das Testmolekül Fluorbenzol wurde eine C_{2v} Symmetrie berücksichtigt. Die Symmetrieoperationen und deren Einfluss auf das Ergebnis werden später noch in 3.3 behandelt.

Tabelle 3.1: Auswirkung verschiedener Basissätze mit MP2 auf den Tensor der ¹⁹F magnetischen Abschirmung von Fluorbenzol und den ¹⁵N Tensor von N-Acetyl-Glycin-N-Methylamid. Festplattenanforderung sowie CPU-Zeit der magnetischen Abschirmung für die Rechnungen sind ebenso tabelliert.

| Basis- Satz | CPU-Zeit CV- Rechnung | Festplatten- Anforderung CV-Rechnung | σ_{11} | σ_{22} | σ ₃₃ | σ_{iso} | Aniso. | |
|--|-----------------------------|--|---------------|---------------|-----------------|----------------|--------|--|
| ¹⁹ F magnetische Abschirmung von Fluorbenzol | | | | | | | | |
| SVP | 7 min | 430 MB | 284.4 | 338.7 | 404.5 | 324.5 | 92.9 | |
| TZVP | 20 min | 987 MB | 271.0 | 347.5 | 369.0 | 329.2 | 87.3 | |
| TZVPP | 3.75 h | 6136 MB | 259.5 | 334.5 | 373.8 | 322.6 | 94.6 | |
| QZVPP | 41.25 h | 43673 MB | 260.8 | 329.5 | 372.6 | 320.8 | 90.0 | |
| ¹⁵ N magnetische Abschirmung von N-Acetyl-Glycin-N-Methylamid | | | | | | | | |
| SVP | 38 min | 2398 MB | 86.3 | 172.0 | 269.0 | 175.8 | 139.8 | |
| TZVP | 4.5 h | 8133 MB | 67.6 | 156.4 | 258.7 | 160.9 | 146.6 | |
| TZVPP | 34 h | 46269 MB | 61.9 | 159.0 | 256.7 | 159.2 | 146.2 | |
| QZVPP | 1014 h* | 289033 MB | 54.8 | 156.8 | 252.5 | 154.7 | 149.8 | |

* Rechnung wurde in max. 10 Fragmente gesplittet und parallel gerechnet. Die Summe aller Fragmentrechenzeiten und späteres Zusammenfügen ergibt die aufgelistete Rechenzeit.

Anordnung Tensorkomponenten: $\sigma_{11} < \sigma_{22} < \sigma_{33}$, in ppm.

Einen drastischen Anstieg an Festplatten- und Zeitressourcen wurden mit zunehmend größerem Basissatz verzeichnet. Vergleicht man die Extreme für Fluorbenzol, so wurde die Rechnung 350-mal zeitaufwändiger und die temporären Festplattenressourcen 100-fach größer. Ähnlich fiel auch das Ergebnis für ¹⁵N aus, wobei die Rechnung mit QZVPP Basissatz ca. 300 GB Festplattenplatz anforderte und mehr als 40 Tage für die Berechnung der magnetischen Abschirmung benötigte. Aufgrund dieser enormen Rechenzeit, die in der heutigen Computerchemie für viele Methoden noch ein Engpass darstellt, wurde der QZVPP Basissatz für die Berechnung der Testmoleküle als nicht angemessen klassifiziert.

Mit dem TZVPP Basissatz hingegen wurde die Rechnung um einen Faktor 25 schneller bei einer Differenz von maximal 4-5 ppm auf die Tensorkomponenten gegenüber dem QZVPP Basissatz. Daher wurde der TZVPP Basissatz als angemessene Kompromisslösung zwischen Rechenzeit ↔ Genauigkeit angesehen.

3.3 Symmetrieoperationen und deren Einfluss auf die magnetische Abschirmung

Die Molekülsymmetrie erwies sich als ein sehr wichtiger Punkt in den Berechnungen. Allein durch die richtig gewählte Punktgruppe konnte der Rechenaufwand bis auf ein Zehntel der Originalrechenzeit verkürzt werden. War ein Testmolekül symmetrisch, so wurde durch passende Symmetrieoperationen nur einer der symmetrischen Teile in die Berechnung aufgenommen.

In Abbildung 3.1 sind drei mögliche Punktgruppen für 1,2,4,5-Tetrafluorbenzol dargestellt. Bei **A** wurde keine Symmetrieoperation durchgeführt, und die Rechenzeit für die magnetische Abschirmung betrug mehr als 26 Stunden. Bei **B** wurde das Molekül durch eine einfache C_i Punktgruppen-Symmetrieoperation auf die Hälfte der Originalstruktur reduziert und quantenmechanisch berechnet. Gegenüber dem ersten Fall wurde hier eine Zeiteinsparung von einem Faktor 3 erzielt. Noch effizienter wurde die Berechnung mit einer D_{2h} Symmetrieoperation, eine Diedergruppensymmetrie mit horizontaler Spiegelebene. Hier wurde nur ein Viertel des Ausgangsmoleküls berechnet und die Eigenschaften des restlichen Teils wurden anschließend durch Symmetrie wieder erzeugt. Auch hier fiel die Rechenzeit fast um einen Faktor 8 kürzer aus.



Abbildung 3.1: Mögliche Berechnungen an 1,2,4,5-Tetrafluorbenzol. A: ohne Punktgruppe (C_1); B: mit C_i Symmetrie und C: mit D_{2h} Symmetrie. Der jeweils berechnete Teil ist hervorgehoben.

Tabelle 3.2 zeigt den Mittelwert der ¹⁹F magnetischer Abschirmung für verschiedene Symmetrieoperationen an 1,2,4,5 Tetrafluorbenzol sowie der benötigte Festplattenspeicher und die CPU-Zeit der Rechnung. Daraus lässt sich eindeutig schließen, dass die Symmetrieoperationen keine Abweichungen auf die Tensoren der magnetischen Abschirmung bewirkten.

Tabelle 3.2: Vergleich der ¹⁹F magnetischen Abschirmung von 1,2,4,5-Tetrafluorbenzol auf MP2/TZVPP Niveau berechnet mit Rücksicht auf unterschiedliche Symmetrieoperationen. Festplattenanforderung sowie CPU-Zeit für die Rechnungen der magnetischen Abschirmung sind ebenso tabelliert.

| Symmetrie | Festplatten Anforderung CV-Rechnung | CPU-Zeit für CV-Rechnung | σ _{iso} in ppm |
|----------------|---|-----------------------------|----------------------------|
| D_{2h} | 7310 MB | 3 h 2 min | 351.23 |
| Ci | 14696 MB | 8 h 33 min | 351.23 |
| C ₁ | 27638 MB | 26 h 10 min | 351.23 |

Die Einstellungen der Symmetrieoperationen mit TURBOMOLE konnten einfacherweise über den Befehl *desy* während der Inputerzeugung mit dem Skript *define* vorgenommen werden.

Zeitsparende Symmetrieoperationen ergaben sich für fast alle Eichmoleküle der ¹⁹F Parametrisierung. Für die Parametrisierungen der anderen Kerne wurden hingegen ausschließlich Biomoleküle und phosphathaltige Moleküle verwendet, die keine Symmetrieelemente aufwiesen.

4 PARAMETRISIERUNGEN VON COSMOS-NMR

In diesem Kapitel werden die Ergebnisse der Parametrisierungen dieser Promotionsarbeit schrittweise vorgestellt und diskutiert. Zuerst wurde die Parametrisierung für den Fluorkern durchgeführt, da seine einfache Bindungsstruktur einen leichten Einstieg in die Methodik ermöglichte. Dies ist notwendig für die spätere ¹⁵N Parametrisierung, wo eine größere Anzahl von Parametern und Datenmengen verwaltet werden mussten. Nach abgeschlossener ¹⁵N Parametrisierung wurde aus den vorhandenen Testmolekülen eine Parametrisierung für ¹H_α und ¹H_N in Aminosäuren erstellt. Die Korrelationen und bindungsspezifischen Parameter dieser Parametrisierung befinden sich im Anhang (Seite 70). Die letzte Parametrisierung dieser Promotionsarbeit wurde am Phosphorkern ³¹P durchgeführt.

4.1 ¹⁹F Parametrisierung

¹⁹F ist ein außerordentlich wichtiger Kern in NMR Untersuchungen. Dieses Element hat den großen Vorteil, dass es nicht in Lebewesen vorkommt und deshalb häufig als Markierung in Biomolekülen zum Einsatz kommt^{69,70,71,72,73,74}. Durch seine Größe ähnelt es sehr dem Proton und wird häufig als Protonersatz für selektive Markierungen verwendet. Darüber hinaus ist Fluor ein sehr empfindlicher Kern und weist eine natürliche Häufigkeit von 100% auf, was sich sehr positiv auf NMR Messungen auswirkt. All diese Eigenschaften führen dazu, dass dieser Kern häufig in der NMR verwendet wird.

Um die BPT-Methode für den ¹⁹F-Kern zu parametrisieren, waren folgende Schritte erforderlich. Zunächst wurde ein Satz Molekülmodelle erstellt, wobei die Auswahl nach folgenden Kriterien erfolgte:

- Bindungstyp sp²—F
- Bindungstyp sp³—F
- möglichst unterschiedliche Moleküle
- Vorliegen experimenteller Daten

Die gebräuchlichsten NMR Referenzsubstanzen wurden ebenso in die Auswahl aufgenommen. Abbildung 4.1 zeigt schematisch die parametrisierten Bindungstypen.



Abbildung 4.1: Schematische Darstellungen des ¹⁹F-Kerns. **A:** Das Fluor ist an einen aromatischen (sp^2) Kohlenstoff gebunden. **B:** Das Fluor als CF₃-Gruppe an einem aliphatischen Kohlenstoff (sp^3) .

In Abbildung 4.2 sind die verwendeten Testmoleküle dargestellt. Drei Fluor-substituierte Tryptophanderivate wurden in die Eichung einbezogen, da es sich um häufig verwendete Aminosäuren in NMR Untersuchungen an Peptiden handelt^{75,76}. Des Weiteren wurden Fluorbenzole mit unterschiedlichen Substituenten untersucht.



Abbildung 4.2: Molekülmodelle für die ¹⁹F Eichung des Bindungstyps F—C(sp²). Oben: 5,6-Fluortryptophan; 5-Fluortryptophan und 6-Fluortryptophan. Unten: Fluorbenzol; 1,3-Fluorbenzol; 1,2-Fluorbenzol, per-Fluorbenzol und 1-Chlorfluorbenzol.

Abbildung 4.3 zeigt die Molekülmodelle für die ¹⁹F Eichung des Bindungstyps F – $C(sp^3)$, wobei der Kohlenstoff an eine CF₃-Gruppe gebunden ist.



Abbildung 4.3: Molekülmodelle für die ¹⁹F Eichung des Bindungstyps F—C(sp²) Oben: Trifluorpropen, Trifluoressigsäure, Trifluorethan. Unten: Trifluormethyl-Benzol, 3-Trifluormethyl-Phenylalanine, 2-Trifluormethyl-Phenylalanine

Beide Molekülmodellsätze wurden einer Geometrieoptimierung RI-MP2 mit einem TZVPP Basissatz unterzogen. Mit optimierter Geometrie wurde im Anschluss der komplette Tensor der magnetischen Abschirmung der Strukturen auf MP2/TZVPP Niveau berechnet.

Nachdem die ¹⁹F Tensoren der optimierten Strukturen⁷⁷ vorlagen, mussten die bindungstypischen Parameter σ^0 und A^{pol} bestimmt werden. Dazu wurden die berechneten Tensoren in ein ikosaedrisches Koordinatensystem^{78,79} überführt, das dazu diente, dass alle sechs Tensorelemente physikalisch gleichwertig waren.

An BPT Gleichung 2.33 kann man sehen, dass die Tensorkomponenten $\sigma_{\alpha\beta}^{calc}$ der *ab-initio* Ergebnisse linear in die Gleichung eingehen (linker Term) und ein Satz linearer Gleichungen resultiert. Für ein Molekül erhält man folgenden Satz an Gleichungen (im Bindungskoordinatensystem).

$$\begin{pmatrix} \sigma_{11}^{calc} \\ \sigma_{22}^{calc} \\ \sigma_{33}^{calc} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 & V_{pol} & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 & 0 & V_{pol} & 0 \\ 0 & 0 & 1 & 0 & 0 & V_{pol} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \sigma_{F-C}^{11} \\ \sigma_{F-C}^{22} \\ \sigma_{F-C}^{33} \\ A_{F-C}^{11} \\ A_{F-C}^{22} \\ A_{F-C}^{33} \\ A_{F-C}^{33} \end{pmatrix}$$

$$(4.1)$$

$$\vec{\sigma}^{calc} = \mathbf{A}\vec{p}$$

Die Bindungspolarisationsintegrale V_{pol} können für jedes Molekül aus BPT-Atomladungen und Bond-Orbitalen berechnet werden. Für den Typ magnetischer Abschirmung F–C (sp³) wurde ein Satz von 90 Gleichungen zur Bestimmung der Parameter σ und A, und 54 Gleichungen für Typ F–C (sp²) erstellt. Die 6 bindungsspezifischen Parameter (Parametervektor \vec{p} in Gleichung 4.1) pro Bindungstyp wurden aus diesen Gleichungen mit dem kleinsten Fehlerquadrat Verfahren bestimmt.

$$\vec{p} = (A^T A)^{-1} A^T \vec{\sigma}^{calc} \tag{4.2}$$

Die Matrix muss einen Rang von 6 ausweisen um 6 signifikante Parameter bestimmen zu können.

Durch Lösung des überbestimmten Gleichungssystems wurden die Parameter schlussendlich bestimmt. Im Anhang befindet sich das verwendete Mathematica⁸⁰ Notebook der ¹⁹F Eichung (Seite 73).

Abbildung 4.4 zeigt die ¹⁹F-Korrelationskurve für den Bindungstyp F—C (sp²) von insgesamt 54 Tensorwerten von MP2/TZVPP zu BPT-berechneten Tensorelementen. Es ergab sich ein Korrelationskoeffizient von 0.998, mit einer Standardabweichung von 8.5 ppm.



Abbildung 4.4: Korrelation für die Parametrisierung der Bindung vom Typ F— $C(sp^2)$ zwischen MP2/TZVPP und BPT berechneten ¹⁹F Werten. R = 0.998 und SD = 8.5 ppm.



Abbildung 4.5: Korrelation für die Parametrisierung der Bindung vom Typ F— $C(sp^3)$ in CF₃ Gruppen zwischen MP2/TZVPP und BPT berechneten ¹⁹F Werten. R = 0.995 und SD = 13.0 ppm.

Daraus resultierten folgende bindungsspezifische Parameter für die Berechnung der ¹⁹F magnetischen Abschirmung:

| Anteil mag. | Abschirmung is in ppm | olierter Kern | Anteil Bindungspolarisation in ppm/Hartree | | | | | |
|---|--------------------------|-------------------|---|------------------|-----------------------|--|--|--|
| $\sigma^0_{\ xx}$ | $\sigma^0_{\ yy}$ | $\sigma^0_{\ zz}$ | A ^{pol} _{xx} | ${A^{pol}}_{yy}$ | A^{pol}_{zz} | | | |
| Bindungstyp F — C (sp^2) | | | | | | | | |
| 289.901 | 416.213 | 329.775 | 1393.13 | 2110.83 | -450.749 | | | |
| Bindungstyp F — C (sp^3) in CF ₃ Gruppen | | | | | | | | |
| 222.956 | 280.622 | 358.016 | 841.926 | 295.185 | 267.109 | | | |
| | | | | | | | | |

Diese Parameter wurden in der BPT-Methode, gemäß Gleichung 2.33, für die Berechnung der ¹⁹F Tensoren der magnetischen Abschirmung eingesetzt.

4.1.1 Von magnetischer Abschirmung zur chemischen Verschiebung

Die magnetische Abschirmung des Atomkerns ist die Auswirkung des vom Magnetfeld induzierten Stroms der Elektronen eines Atoms auf den Atomkern. Diese Werte werden bei quantenmechanischen Berechnungen bezüglich des "bloßen" Atomkerns angegeben, also als absolute Abschirmung. Bei NMR Experimenten wiederum wird die chemische Verschiebung bezüglich einer Referenzsubstanz angegeben. Für ¹⁹F ist das üblicherweise CFCl₃ oder C₆F₆. Deshalb musste eine Referenzierung der *ab-inito*-bestimmten Parameter bezüglich der experimentellen ¹⁹F-Werte durchgeführt werden.

Mit dem vorhandenen Parametersatz wurde für 7 fluorierte Kristallstrukturen mit experimentell bekannten ¹⁹F chemischen Verschiebungswerten die magnetische Abschirmung berechnet. Die Differenz aus BPT-Werten, bezüglich der absoluten Skala, und den experimentellen ¹⁹F NMR Werten⁸¹, referenziert auf CFCl₃ der jeweiligen Kristallstruktur, ergab den Referenzwert bezüglich der BPT-Berechnung. Abbildung 4.6 zeigt die Korrelation der experimentellen ¹⁹F δ_{iso} Werten gegenüber den BPT-bestimmten isotropen Abschirmkonstanten.


Abbildung 4.6: Bestimmung des Skalierungsfaktors für die ¹⁹F Parametrisierung. R = 0.86 und SD = 7.5 ppm.

Folgende Kristallstrukturen aus der Cambridge Structural Database, Version 5.27 wurden verwendet: 1,2,4,5-Tetrafluorbenzol (FACJAU), 1,2-Difluorbenzol (FACFOE), 1,4-Difluorbenzol (FACGEV), Fluorbenzol (FACFAQ), 4-4'-Difluorbiphenyl (ZZZAOS05), 3-Fluorbenzolsäure (PFBZAD10) und 1-Fluorbenzolsäure (FBENZA01). Der jeweilige Datenbank-Code ist in Klammern angegeben.

Die Extrapolation zur Ordinate, BPT=0 ppm, durch eine lineare Anpassung der Werte, ergab 212.6 ppm. Dieser Betrag repräsentierte den Verschiebungswert, der in den bestimmten Parametersatz integriert wurde, um ¹⁹F-BPT-Rechnungen auf die Referenzsubstanz CFCl₃ beziehen zu können. Damit wurde ein direkter Vergleich mit experimentellen ¹⁹F Tensoren ermöglicht.

4.2 ¹⁵N Parametrisierung

Das Stickstoffisotop mit Masse 15 ist in der NMR von außerordentlicher Wichtigkeit, da Stickstoff sich im Grundgerüst von Aminosäuren befindet, die essenzielle Bausteine für Peptide und Proteine sind. Das Isotop mit natürlicher Häufigkeit von 0.37 % wird entweder als selektive Markierung einzelner Positionen im Molekül oder ganzheitlich verwendet, was abhängig von der Art der Fragestellung ist. Die spektroskopischen Eigenschaften von ¹⁵N sind deutlich schlechter als für ¹⁹F-Kern, dennoch gibt es eine Vielzahl von NMR-Experimenten mit ¹⁵N als universelle und störungsfreie Markierung.

4.2.1 ¹⁵N in der Amid-Bindung

Schwerpunkt der ¹⁵N-Parametrisierung war der "Amid" Bindungstyp, charakteristisch für die Peptidbindung. Damit sollten Berechnungen von Tensoren der ¹⁵N-chemischen Verschiebung an Peptiden und anderen Biomolekülen ermöglicht werden. In dem Molekülmodellsatz der Parametrisierung wurden zum Einen Oligopeptide in α-helikaler und β-Faltblatt Konformation, sowie verschiedene N-acetyl-N-methlyamid Aminosäuren, und zum Anderem Nukleinsäurebasen aufgenommen. Das Strukturoptimierungsverfahren war analog zum Fluorkern, mit Geometrieoptimierung auf RI-MP2/TZVPP Niveau und anschließender Bestimmung der magnetischen Abschirmung mit MP2/TZVPP.



Abbildung 4.7: Schematische Darstellungen des ¹⁵N-Kerns. **A:** Der "Amid" Stickstoff. **B:** ¹⁵N mit Koordinationszahl 2.

In Abbildung 4.8 sind die unterschiedlichen Molekültypen dargestellt, wobei das Stickstoffatom grün symbolisiert ist. (**A**) Nukleinbasen, α -helikale (**B**) und β -faltbalttartige (**D**) Oligopeptide wurden in den Parametersatz aufgenommen, außerdem sämtliche Aminosäuren (**C**) in verschiedenen Konformationen. Insgesamt wurden 354 Tensorwerte in die Parametrisierung aufgenommen.



Abbildung 4.8: Beispiele der Molekülmodelle: **A**: Nukleinbase, **B**: α -Helix, **C**: terminalgeschützte Aminosäuren und **D**: β -Faltblatt Modelle.



Abbildung 4.9: Korrelation für die Parametrisierung der Bindung vom Typ Amid-Stickstoff (siehe Abbildung 4.7 A) zwischen MP2/TZVPP und BPT berechneten ¹⁵N Werten. R = 0.994 und SD = 9.5 ppm.

Daraus resultierten folgende bindungsspezifische Parameter für die Berechnung der ¹⁵N magnetischen Abschirmung:

| Anteil mag. Abschirmung isolierter Kern in ppm | | Anteil Bindungspolarisation in ppm/Hartree | | | | | |
|---|-------------------------------------|---|--------------------------------|------------------------------|----------------|--|--|
| σ^0_{xx} | σ^{0}_{yy} σ^{0}_{zz} | | A ^{pol} _{xx} | ${\rm A}^{\rm pol}_{\ \ yy}$ | A^{pol}_{zz} | | |
| | | | | | | | |
| | | Bindungst | ур N — Н | | | | |
| 147.203 | 123.794 | 141.027 | 215.973 | 327.562 | 50.1749 | | |
| | | | | | | | |
| Bindungstyp N — C (σ) | | | | | | | |
| 176.435 | 78.8433 | 113.169 | 2987.1 | 1317.63 | 374.717 | | |
| | | | | | | | |
| | | Bindungsty | $p N - C(\pi)$ | | | | |
| -657.83 | -63.6845 | -192.951 | -3935.61 | -1169.85 | -1841.42 | | |

4.2.1.1 Von magnetischer Abschirmung zur chemischen Verschiebung

Auch hier musste eine Referenzierung der kernmagnetischen Abschirmkonstanten zur chemischen Verschiebung durchgeführt werden. Im Gegensatz zur ¹H- und ¹³C-NMR hat sich in der ¹⁵N-Spektroskopie kein universeller Referenzstandard durchgesetzt. Es gibt vielmehr eine große Anzahl an verwendeten Referenzsubstanzen, meist experimentell bedingt. Flüssiges NH₃ bei 25°C wird von IUPAC⁸² als Referenzsubstanz für ¹⁵N-NMR empfohlen.

Für die ¹⁵N Skalierung wurden, ähnlich wie für ¹⁹F, die Abschirmkonstanten an experimentellen Werten geeicht. Allerdings wurden hier nicht Einkristall NMR-Daten sondern statistisch bestimmte NMR-Werte verwendet. Zhang *et al.*⁸³ bestimmte den statistischen ¹⁵N Mittelwert für alle natürlichen Aminosäuren in α -helikaler Konformation aus 8498 CV-Werten. Parallel dazu wurde mit COSMOS ein α -helikales Molekül der jeweiligen Aminosäure erstellt und die ¹⁵N magnetische Abschirmung mit den vorhandenen Parametern berechnet. Abbildung 4.10 zeigt für 18 verschiedene Aminosäuren die berechneten Abschirmkonstanten einer 25 Aminosäuren langen α -Helix.



Abbildung 4.10: BPT berechnete ¹⁵N Mittelwerte für α -helikale poly-X-Molekül (X=jeweilige Aminosäure). Die Horizontale markiert den äquilibrierten CV-Wert im mittleren Teil der Helix, der zur Referenzierung beitrug. Asparagin und Prolin wurden nicht berücksichtigt.

Die rote Horizontallinie signalisiert den charakteristischen CV-Mittelwert im mittleren Teil der Helix, der zur Referenzierung verwendet wurde. Die Differenz zwischen der magnetischen Abschirmung berechneter Werte und der chemischen Verschiebung experimenteller Herkunft ergab den Referenzwert von 274.4 ppm. Eine experimentell bestimmte absolute Abschirmung von 273.3 ± 0.1 ppm wurde von Gauss⁶² veröffentlicht.

4.2.2 ¹⁵N mit Koordinationszahl 2

Für ¹⁵N mit der Koordinationszahl 2 (gemäß der Abbildung 4.7 B) konnte in dieser Arbeit keine völlig überzeugende Korrelationskurve erstellt werden. Abbildung 4.12 zeigt die erreichte Korrelation von BPT zu MP2/TZVPP berechneten Tensoren der ¹⁵N magnetischen Abschirmung. Eine Standardabweichung von 22.4 ppm ergab die Parametrisierung, was für eine Verwendung im Kontext von BPT nicht ausreichend war. Eine mögliche Ursache für diese Abweichungen können strukturelle Unregelmäßigkeiten, wie unterschiedliche Bindungswinkel in Fünf- bzw. Sechsatomringssystemen sein. Dieses Verhalten kann man sehr gut bei Adenin (Abbildung 4.11) veranschaulichen.



Abbildung 4.11: Drei unterschiedliche Bindungswinkel für den gleichen BPT-¹⁵N-Typ in Adenin. Dadurch ergeben sich deutliche Unterschiede aus BPT-Sicht in den Stickstoff-lone pairs. (MP2-optimierte Struktur)

Daraus ergeben sich unterschiedliche Bewegungsmöglichkeiten für das freie Elektronenpaar am Stickstoff. Dieser Fall von beweglicher Elektronendichte wird in der BPT nicht speziell behandelt und kann deshalb in der Parametrisierung auch nicht korrekt widergespiegelt werden.



Abbildung 4.11: Korrelation für Parametrisierung der Bindung vom Typ N–C (konjugiert) (siehe Abbildung 4.7 B) zwischen MP2/TZVPP und BPT berechneten ¹⁵N Werten. R = 0.975 und SD = 22.4 ppm.

Die bindungsspezifischen Parameter ergaben folgende Werte:

| Anteil mag. Abschirmung isolierter Kern in ppm | | | Anteil Bindungspolarisation in ppm/Hartree | | | | |
|---|-------------------------------------|----------|---|---------------------|---------------------|--|--|
| σ^0_{xx} | σ^{0}_{yy} σ^{0}_{zz} | | A ^{pol} _{xx} | A ^{pol} yy | A ^{pol} zz | | |
| Bindungstyp N — C (σ) | | | | | | | |
| 187.918 | 187.918 -121.409 -41.6188 | | 2032.16 | 274.327 | 1358.46 | | |
| Bindungstyp N — C (π) | | | | | | | |
| -359.723 | 529.069 | -283.172 | -3551.97 | 992.979 | -4788.87 | | |

4.3 ³¹P Parametrisierung

Wie bei ¹⁵N und ¹⁹F, kommt auch dem Phosphorkern eine wichtige Rolle in der biochemisch orientierten NMR zu. Eine ganze Sparte der Festkörper-NMR verwendet Phospholipide um membranständige Moleküle in Zellmembran-ähnlichen Lipiddoppelschichten zu untersuchen. Kenntnisse über den Tensor der ³¹P chemischen Verschiebung können verwendet werden um Aussagen über die Lage der Moleküle in der Membranumgebung oder Interaktionen mit den Phospholipiden zu machen.



Abbildung 4.12: Schematische Darstellung des Phosphorkerns als Phosphat gebunden. Die parametrisierte Bindung ergab somit 2 Parametersätze: P–O (σ) und P–O (π). Letzterer ist eine d-p-Orbital Wechselwirkung.

Für diese Parametrisierung wurde ein Satz verschiedener Phosphatmoleküle erstellt, deren Geometrie auf RI-MP2 Niveau mit einem verbesserten def2-TZVPP⁸⁴ Basissatz optimiert wurde. Die magnetische Abschirmung wurde mit derselben Genauigkeit bestimmt, MP2/def2-TZVPP. Insgesamt wurden 78 Tensorwerte für die Bestimmung der bindungsspezifischen Parameter verwendet. Eine Korrelation von BPT zu MP2/def2-TZVPP ³¹P Tensorwerten von R = 0.9978 mit einer SD = 8.8 ppm wurde erreicht, Abbildung 4.14.



Abbildung 4.13: Korrelationskurve zwischen BPT und MP2/def2-TZVPP ³¹P Werten von 78 Tensorkomponenten, R = 0.992 und SD = 1.6 ppm.

| Anteil mag. Abschirmung isolierter Kern in ppm | | | Anteil Bindungspolarisation in ppm/Hartree | | | | |
|---|-------------------------------------|---------|---|---------------------|----------------|--|--|
| σ^0_{xx} | σ^{0}_{yy} σ^{0}_{zz} | | A ^{pol} _{xx} | A ^{pol} yy | A^{pol}_{zz} | | |
| Bindungstyp P — O (σ) | | | | | | | |
| 107.754 | 107.754 93.897 -168.829 | | 192.773 | 271.075 | 140.127 | | |
| Bindungstyp P — O (π) | | | | | | | |
| -21.0726 | -21.0726 | 349.674 | -166.937 | -122.264 | -85.1755 | | |

Daraus resultierten folgende bindungsspezifische Parameter für die Berechnung der ³¹P magnetischen Abschirmung:

In dieser Arbeit wurden die Parameter für die Berechnung der ³¹P magnetischen Abschirmung mit BPT bestimmt, jedoch wurde keine Referenzierung erstellt noch in den Anwendungen benutzt. Dieser Parametersatz wurde für die Verwendung in zukünftigen Projekten der Arbeitsgruppe erstellt.

5 ANWENDUNGEN

Erste Berechnungen der Tensoren der ¹⁹F chemische Verschiebungen wurden an fluorierten Kristallen durchgeführt. Als Quelle für experimentelle Strukturen diente die Cambridge Structural Database (CSD), wobei nur Kristallstrukturen verwendet wurden, von denen auch anisotrope ¹⁹F-NMR Daten vorlagen. Eine sehr vollständige und ausführliche Sammlung von NMR-Daten verschiedenen Kernen wurde von Duncan⁸¹ zusammengestellt.

Bei den Berechnungen an kristallinen Substanzen wurden 26 Nachbarelementarzellen einer zentralen Elementarzelle automatisch erzeugt. Auf diese Weise konnte im Kontext der BPT-Berechnung der Einfluss des Kristallgitters berücksichtigt werden.

5.1.1 1,4-Difluorbenzol

Fluorierte Benzolkristallstrukturen, unter anderem 1,4-Difluorobenzol (CSD-Code: FACGEV), wurden ausgiebig von Thalladi *et al.*⁸⁵ mit Röntgenbeugungsmethoden bestimmt. Abbildung 5.1 zeigt die räumliche Anordnung von 1,4-Difluorbenzol in der Elementarzelle, wobei die Elementarzelle aus 2 Molekülen besteht, die farblich in der Abbildung hervorgehoben wurden.



Abbildung 5.1: Elementarzelle von 1,4-Difluorbenzol. Monoklines Kristallsystem, Raumgruppe P2₁/c, ¹⁹F Tensorellipsoide der beiden Moleküle der Elementarzelle sind dargestellt.

Die Orientierung des ¹⁹F Tensorellipsoid ist durch Pfeile an den Hauptachsen symbolisiert. Die am meisten abgeschirmte Hauptachse ist die δ_{11} Komponente, senkrecht zur π -Bindungsebene des Ringssystems. Der andere Extremwert, die Komponente δ_{33} befindet sich in der schon erwähnten π -Bindungsebene. Die δ_{22} Komponente liegt, ausnahmslos bei allen untersuchten Fluoraromaten, in F—C Bindungsrichtung, der Winkel C—F— δ_{22} dabei beträgt 180° ± 3°.



Abbildung 5.2: Simulierte ¹⁹F Spektren für 1,4-Difluorbenzol Kristall. BPT Werte berechnet mit periodischen Randbedingungen. In rot synthetisches Spektrum aus experimentellen NMR Werten. $\delta_{iso} = \text{Tensor/3}: |\delta_{22} - \delta_{iso}| < |\delta_{11} - \delta_{iso}| < |\delta_{33} - \delta_{iso}|, \text{ in ppm.}$ * Duncan⁸¹. ¹⁹F Spektrum aus experimentellen Daten erzeugt.

Nicht nur die berechneten Tensorwerte stimmten mit den experimentellen Werten überein, sondern auch die Anisotropie des ¹⁹F Tensors ist im Einklang mit dem Experiment.

5.1.2 4-4'-Difluordiphenyl

Als weiteres Beispiel diente das 4-4'-Difluorbiphenyl-Kristall (CSD-Code: ZZZAOS05), bestimmt durch Lemee *et al.*⁸⁶



Abbildung 5.3: Elementarzelle von 4-4'-Difluorbiphenyl. Monoklines Kristallsystem, Raumgruppe P2₁/a, ¹⁹F Tensorellipsoiden der beiden Moleküle der Elementarzelle sind dargestellt.



Abbildung 5.4: Simulierte ¹⁹F Spektren für 4-4'-Difluorbiphenyl Kristall. BPT Werte berechnet mit periodischen Randbedingungen. In rot synthetisches Spektrum aus experimentellen NMR Werten.

 $\delta_{iso} = \text{Tensor/3:} |\delta_{22} - \delta_{iso}| < |\delta_{11} - \delta_{iso}| < |\delta_{33} - \delta_{iso}|$, in ppm. * Duncan⁸¹. ¹⁹F Spektrum aus experimentellen Daten erzeugt.

5.2 Fluortryptophan

Fluor-Tryptophanderivate werden häufig in NMR Untersuchungen verwendet um durch die Orientierung des Fluor-Tensors Rückschlüsse über die Orientierung des Ringsystems der Tryptophanseitenketten treffen zu können. Für vertrauenswürdige Aussagen sind Kenntnisse der Tensorhauptwerte, der Orientierung der Hauptachsen in Molekül und der Verschmälerung des Tensors durch Bewegung bei Raumtemperatur notwendig.

Wie man an Tabelle 5.1 sieht, besteht für die Kristallstruktur von 5F-DL-Trp eine große Abweichung der experimentellen Werte von Zhao *et al.*⁸⁷ zu den berechneten. Außerordentlich groß ist die Abweichung zum Experiment bei der Tensorkomponente δ_{11} mit 20 ppm, was zu einer größeren berechneten Breite führt. Um dieser Fragestellung auf den Grund zu gehen, wurden MD Simulationen im Kristallgitter bei 309 °K für 1 ns gemacht. In diesen Kristallsimulationen wurde die translationelle Symmetrie aufrechterhalten, nicht aber die Raumgruppensymmetrie. Das bedeutet, dass die Anzahl der Moleküle in allen Elementarzellen gleich ist, aber innerhalb einer Zelle die Symmetrie nicht aufrechterhalten wird. Die Ladungsverteilung und die Fluor CV-Tensoren wurden in Zeitintervallen von 0.5 fs berechnet unter Einfluss von 26 Nachbarzellen. Tabelle 5.1 zeigt, dass die Bewegung in dieser Zeitskala nur einen geringfügigen Einfluss auf die ¹⁹F Tensorkomponenten ausübt, da die Abweichung zum Experiment noch vorhanden ist. Daraus lässt sich schließen dass innerhalb von Kristallen treten Bewegungen auf, deren Korrelationszeiten weit oberhalb von 1 ns liegen und somit im Rahmen der durchgeführten MD-Simulationen nicht ausgemittelt werden können.

| Molekül/System | δ_{iso} | δ_{11} | δ_{22} | δ ₃₃ | $\Omega^{1)}$ |
|--|------------------|----------------|------------------|------------------|----------------|
| 5F-Trp <i>ab initio</i> CV isoliertes Molekül δ_{iso} aus BPT | -116.0 | -54.5 | -124.5 | -169.1 | 114.6 |
| 5F-Trp Einzelmolekül aus Kristallstruktur ¹⁾ CV aus BPT | -116.5 | -55.2 | -124.3 | -170.1 | 114.9 |
| 5F-DL-Trp Kristallstruktur ^{2,3)} CV aus BPT mit periodischem Kristallgitter | -119.4 -117.6 | -59.1 -56.6 | -123.1 -123.8 | -176.0 -172.3 | 116.9 115.7 |
| 5F-DL-Trp Kristallstruktur ^{2.3)} CV aus BPT-MD mit period. Kristallgitter | -117.0 -117.0 | -55.8 -56.1 | -124.1 -123.7 | -171.1 -171.4 | 115.3 115.3 |
| 5F-DL-Trp Kristallstruktur ²⁾ CV aus Einkristallexperiment ²⁾ | -125.0 | -76.4 | -138.8 | -160.0 | 83.6 |

Tabelle 5.1: Berechnungen für 5-Fluortryptophan und 5-Fluortryptophan¹³ in Gramicidin A^* mit verschiedenen Methoden und Fluorumgebungen.

| 5F- DL-Trp Pulver CV aus experimentellem Pulverspektrum ⁴⁾ | | -126.0 | -74.2 | -147.5 | -156.2 | 82.0 |
|--|------------------|------------------|----------------|------------------|------------------|----------------|
| 5F-Trp ¹³ Gramicidin A Modell | gg ⁺ | -117.5 | -56.6 | -123.9 | -172.2 | 115.7 |
| CV aus BPT für 4 dominante | gˈg | -116.6 | -55.3 | -124.3 | -170.3 | 115.0 |
| Seitenkettenkonformationen | $a g^+$ | -110.5 | -46.9 | -127.0 | -157.5 | 110.6 |
| | a g ⁻ | -117.8 | -56.9 | -123.7 | -172.7 | 115.8 |
| F-Trp ¹³ Gramicidin A in DMPC nur Trp Bewegung. CV aus BPT-MD | | -121.5 -108.8 | -66.0 -46.8 | -123.4 -126.6 | -175.0 -152.9 | 109.0 106.1 |
| 5F-Trp ¹³ Gramicidin A in DMPC CV aus experimentellen Pulverspektrum ⁵⁾ | | -126.0 | -80.0 | -141.5 | -156.5 | 76.5 |

* gA mit ¹⁹Fluor an Position 5 ($C_{\varsigma 3}$) der Tryptophanseitenkette an 13 (Trp¹³).

Chemische Verschiebungen δ referenziert auf CFCl₃

 $\delta_{11} \geq \delta_{22} \geq \delta_{33}$

¹⁾ Breite definiert als $\Omega = |\delta_{33} - \delta_{11}|$ (Herzfeld-Berger Convention)

²⁾ Zhao *et al*.⁸⁷

³⁾ Zwei magnetisch unterschiedliche ¹⁹F in der Elementarzelle, bei experimenteller Analyse nicht unterscheidbar

⁴⁾ Graether *et al.*⁸⁸

⁵⁾ Grage *et al.*⁷⁵

Vergleiche der berechneten ¹⁹F Hauptwerte für 5-Fluortryptophan in unterschiedlichen Umgebungen zeigen meistens eine Abweichung von 10 ppm und 5 ppm für den Mittelwert. Die ersten beiden Zeilen zeigen einen Vergleich von *ab-initio* zu BPT-berechneten Werten. Um einen direkten Vergleich der Tensorgrößen zu ermöglichen, wurde der *ab-initio* Mittelwert dem BPT-Mittelwert gleichgesetzt. Die BPT Berechnung ergab nahezu dieselbe Breite, was die Effizienz der Methode demonstrierte. Die dritte Zeile beschreibt den Einfluss des Kristallgitters auf die chemische Verschiebung. Die Zeile darunter die chemische Verschiebung von 5F-DL-Trp Kristall nach der MD-Simulation. Eine nahezu identische Tensorbreite als für die statische Berechnung wurde bestimmt. Die fünfte und sechste Zeile beschreiben jeweils 2 experimentelle Zustände von 5F-Trp-Derivate.

5.2.1 Fluortryptophan Seitenketten im gA Kanal

Das Gramicidin A ist ein antimikrobielles membranständiges Pentadeka-Peptid aus zwei identischen β-Helix-Molekülen mit jeweils 15 hydrophoben Aminosäuren mit

alternierender L-D-Konfiguration. Diese wechselnde stereochemische Konfiguration der Aminosäuren ist für die Bildung einer β -Helix notwendig. Die Sequenz wurde 1965 von Sarges *et al.*⁸⁹ bestimmt:

HCO-L-Val¹-Gly²-L-Ala³-D-Leu⁴-L-Ala⁵-D-Val⁶-L-Val⁷-D-Val⁸-L-Trp⁹-D-Leu¹⁰-L-Trp¹¹-D-Leu¹²-L-Trp¹³-D-Leu¹⁴-L-Trp¹⁵-NHCH₂CH₂OH

Beide Monomere bilden einen Amin-zu-Amin Homodimer, der sich in Form eines Kanals ausrichtet. Die Anordnung der Tryptophanseitenketten spielt hier eine wichtige Rolle zur Ausrichtung des Kanals^{4,10,90,91} in der Zellmembrane und wird deshalb häufig mit Festkörper-NMR Experimenten untersucht. Dabei werden entsprechende Markierungen an diesen Tryptophanseitenketten angebracht um Rückschlüsse über die Bewegungen und Ausrichtungen der Seitenketten schließen zu können. Üblicherweise werden Protonen von Indolringen der Tryptophane durch ¹⁹F oder ²H ersetzt. Eine weitere Möglichkeit für Markierungen zur NMR Analyse sind die Amidstickstoffe entlang des Polypeptides. Diese können durch ¹⁵N Markierungen ersetzt werden. Durch die Orientierung des ¹⁵N Tensors bezüglich des externen Magnetfelds können Schlussfolgerungen über die Lage des markierten Kerns innerhalb der Peptidkette und somit auch auf dessen Konformation gezogen werden.

In dieser Arbeit wurden zwei MD Simulationen erstellt. Die erste MD Simulation (MD1) untersucht die Bewegungen der Seitenketten der Tryptophane an Position 13 (Trp¹³) und deren Einfluss auf den ¹⁹F Tensor an Position 5 des Trp¹³ Seitenketten in einem elektrostatischen DMPC Membranmodell. Eine weitere MD Simulation (MD2) wurde mit experimentellen ¹H-¹⁵N-Dipol- und ²H-Dipol-Kopplungen als Zielfunktion erstellt um die Bewegung der Trp¹³ Seitenketten und deren Einfluss auf den ¹⁹F Tensor unter "experimentellen" Bedingungen zu analysieren.

Als Startstruktur für die MD wurden die Koordinaten der PDB-Datei 1MAG.pdb von Ketchem *et al.*⁹⁰ verwendet. Diese Struktur wurde aus experimentellen NMR-Daten in DMPC Lipiddoppelschichten bestimmt. Die $H_{\varsigma3}$ Atome beider Trp¹³ im Dimer wurden durch Fluor ersetzt und ihre Positionen mit dem COSMOS-NMR Kraftfeld optimiert. Die wichtigsten Parameter der MD Simulationen sind in Tabelle 5.2 aufgelistet.

| Parameter | MD 1 | MD 2 | |
|--|--|--|--|
| | 5F-Trp ¹³ gA in DMPC | 5F-Trp ¹³ Gramicidin A | |
| | Bewegung nur der Trp ¹³ Seitenketten | | |
| Mittlere Temperatur | 300.6 K | 307.3 K | |
| MD Laufzeit | 1 ns | 5 ns | |
| Orientierende Randbedingungen | Nein | H-N Dipol-Kopplung am Peptidrückgrat | |
| | | ² H und H-N an Trp 9, 11, 13 und 15^{2} | |
| Gewicht Pseudokraft ΔP | keine | 1 kHz | |
| Tensorausmittlung | Schnelle z-Rotation | keine | |
| Gedächtniszeit τ für Mittlung der Eigenschaften | 400 ps | 200 ps | |
| Zeitkonstante p für den exponentiellen Anstieg der Pseudokraft | keine | 200 ps | |
| Gedächtniszeit ELS Kraft | 100 ps | keine | |

 Tabelle 5.2:
 Verwendete Parameter f

 Gramicidin A in MD1 und MD2.

Zieltemperatur 293 K, MD-Schrittweise von 0.5 fs. Bei MD2 wurden die Wasserstoffbrücken der Hauptkette gezwungen eine helikale Struktur beizubehalten.

²⁾ ¹H-¹⁵N Dipol-Kopplung von Ketchem *et al.*⁹⁰ und ²H Kopplungen von Koeppe *et al.*⁹¹

Für MD1 wurde ein DMPC Membranmodell aus 128 DMPC Molekülen erstellt die in einer Lipiddoppelschicht angeordnet wurden. Weiterhin wurde die Kopfgruppenregion der Phospholipidmembrane mit 3655 Wassermolekülen gesättigt. Für das äquilibrierte Membranmodell wurde die Ladungsverteilung aller Atome mit BPT berechnet. Danach wurde das 5F-Trp¹³ gA Dimer in die Membran eingebaut, mit der Kanalachse senkrecht zur Membranebene. Die Koordinaten des gA wurden im Membranmodell fixiert um eine Diffusion des Dimers innerhalb der Membrane zu unterbinden. Ausnahme waren die Positionen der 5F-Trp¹³ Seitenketten des Peptides, die sich entsprechend der elektrostatischen Wechselwirkungen mit der Lipidmembrane orientieren konnten. Auf diese Weise konnte der Einfluss auf den ¹⁹F Tensor bedingt durch innere Bewegungen und der Membranumgebung untersucht werden.



Abbildung 5.5: 5F-Trp¹³ gA Dimer im DMPC Membranmodell. Beide ¹⁹F Kerne in rot dargestellt.



Abbildung 5.6: Simulierte ¹⁹F Pulverspektren von 5F-Trp¹³ gA Modell. Oben: statisches Spektrum mit Seitenkette in (g⁻g⁺) Konformation. Blau und grün: Pulverspektren für ¹⁹F von MD1 nach 1 ns. Unterschiedliche Seitenkettenbewegungen (siehe Abbildung 5.7) der Trp¹³ ergaben unterschiedliche Pulverspektren. Rot: Synthetisches ¹⁹F Pulverspektrum aus experimentellen Daten. CV-Werte siehe Tabelle 5.1.

Durch Vergleich der simulierten Spektren aus Abbildung 5.6 lässt sich eine Verschmälerung der Spektren durch Bewebungsprozesse der Seitenketten erkennen. Allerdings war die Simulationszeit von 1 ns nicht ausreichend um eine Bewegungsausmittlung beider 5F-Trp¹³ Seitenketten zu erreichen, was in

unterschiedlichen Spektrenformen resultierte. Sichtbar wurde dies in der Winkelverteilung in Abbildung 5.7. Die Seitenkettenbewegung des 5F-Trp¹³ ist durch die Torsionswinkel χ_1 und χ_2 dominiert [Definition gemäß IUPAC-IUB⁹²: χ_1 (N-C_{α}-C_{β}-C_{γ}) und χ_2 (C_{α}-C_{β}-C_{γ}-C_{δ_1})]. Diese Diederwinkel wurden während der MD abgespeichert und in einer 2D-Grafik wiedergegeben. Für den Torsionswinkel χ_1 beider 5F-Trp¹³ ist eine Abweichung von ca. 20° während der ganzen MD vorhanden, was die unterschiedlichen ¹⁹F-Pulverspektren für den Endzustand der MD1 erklärt.



Abbildung 5.7: Verteilung der 5F-Trp¹³-Seitenkettentorsionswinkel χ_1 und χ_2 . Es wurden jeweils 4000 Punkte pro Molekül während der MD1 gespeichert.

5.3 MD Simulation mit ¹H-¹⁵N und ²H-Kopplungen als Randbedingung

Orientierende Randbedingungen ermöglichen die Ausrichtung von Molekülen in Membranen und anderen orientierten Proben⁹³. Für MD2 (MD Parameter siehe Tabelle 5.2) wurden für alle Ringsysteme der Tryptophanseitenketten experimentellen ²H Quadrupol- und, entlang des Peptidrückgrats ¹H-¹⁵N Dipol-Kopplungstensoren als Randbedingungen verwendet.



Abbildung 5.8: 5F Trp¹³ gA Modell von MD2. Links: 30 ¹H-¹⁵N-Dipol-Randbedingungen entlang des Peptids als Kugeln hervorgehoben. Rechts: Sicht durch den gA Kanal mit 38 ²H Quadrupol-Randbedingungen an den Tryptophanseitenketten durch größere Kugeln hervorgehoben.

Durch die gleichmäßige Verteilung der Randbedingungen entlang des gA Dimers, konnte eine Rotation des gesamten Kanals durch die Pseudokräfte erzwungen werden. Für die Randbedingungen wurden alle 6 Tensorwerte verwendet, wobei die Nicht-Diagonalelemente auf Null gesetzt wurden. In der 5 ns Simulation rotierte der Dimer um die z-Achse durch Pseudokräfte aus den Nullen der Nicht-Diagonalwerte der Tensoren. Diese Rotation bewirkte, dass sich die berechneten Nicht-Diagonalwerte zu Null ausmittelten und somit den vorgegebenen Randbedingungen gleich waren.



Abbildung 5.9: Korrelation berechneter und experimenteller (als Randbedingung) Dipol- und Quadrupol-Kopplungen. **A**: Linear Fit ¹H-¹⁵N Dipol-Kopplung, R = 0.997 und SD = 0.3 kHz. **B**: Linear Fit ²H Quadrupol-Kopplungen der Tryptophanseitenketten R = 1 und SD = 0.27 kHz.

Alle Randbedingungen wurden innerhalb des experimentellen Fehlers erfüllt. Die Nicht-Diagonalelemente der Tensoren waren unterhalb 1 kHz, was daraufhin deutet, dass eine komplette Ausmittlung durch Reorientierung des Kanals stattfand.

Die MD2 mit orientierenden Randbedingungen ist mit Simulationen von Bingham et al.⁷ vergleichbar in der Hinsicht, dass der Peptiddimer in Gasphase simuliert wurde. Da zusätzlich experimentelle NMR-Daten als Randbedingung in die Simulation einflossen, wurden Aspekte der Membranumgebung berücksichtigt. Der Vorteil von MD2 gegenüber konventionellen Simulationen mit Membranmolekülen ist, dass keine expliziten Membranmoleküle in die Rechnung eingebunden werden müssen. Dadurch ergibt sich eine geringere Simulationszeit als für Membransimulationen. Diese Simulationen wie z.B. von Woolf und Roux⁶ haben den Nachteil, dass die hohe Viskosität der Phospholipide eine schnelle Ausmittlung von Konformationen verhindert, was zu sehr hohen Simulationszeiten führt.

Im nächsten Schritt wurde der Einfluss der Orientierungen der Fluortryptophanseitenketten bezüglich des Peptidrückgrats auf die ¹⁹F-Spektren des 5F-Trp an Position 13 untersucht. Aus den sechs möglichen Kombinationen von (χ_1, χ_2) sind zwei $[(g^+g^+) und (g^+g^-)]$ durch die orientierenden Pseudokräfte unterdrückt und die restlichen vier Konformationen sind in vergleichbarer Häufigkeit vorhanden, Abbildung 5.10. Diese Anordnungen der

Tryptophanseitenketten wurde auch von Bombasaro *et al.*⁹⁴ mit unterschiedlichen *ab-initio* Methoden vorhergesagt.



Nomenklatur der Diederwinkel: $g^+: 0^\circ - 120$

a: 120° - 180°; -120°- (-180°) g⁻: -120° - 0°

Abbildung 5.10: Häufigkeit der Diederwinkel χ_1 und χ_2 (in °) von 5F-Trp¹³ gA aus einer 5 ns MD Simulation mit experimentellen NMR-Daten als orientierenden Randbedingungen.

In Abbildung 5.11 sind die BPT-berechneten ¹⁹F NMR Spektren für die vier bevorzugten Seitenkettenkonformationen der MD für 5F-Trp¹³ dargestellt. Parallel dazu wurde der ¹⁹F Tensor, unter Einfluss des gesamten gA Kanals aus allen Koordinatenschnappschüssen (10000) der MD Simulation berechnet (Abbildung 5.12). Diese Schnappschüsse beinhalten alle Seitenkettenorientierungen sowie die Bewegung des gesamten gA Kanals. Vergleicht man nun die statisch berechneten Spektren (Abbildung 5.11) mit dem Spektrum aus MD2 (Abbildung 5.12), stellt man fest, dass nur ein Spektrum (g⁻ g⁺) in den Bereich von -70 und -160 ppm passt. Allerdings tragen alle eingenommenen Orientierungen während der MD Simulation zur Spektrenlinienform bei.



Abbildung 5.11: Simulierte ¹⁹F Spektren für die 4 Winkelkombinationen in 5F-Trp¹³ (Abbildung 5.10). Die Kanalachse befindet sich orthogonal zum Magnetfeld und eine Rotationsverteilung entlang der Achse wird vorausgesetzt. Rechts davon, eine Hälfte des gA-Kanals mit 5F-Trp¹³ und der entsprechenden Orientierung des ¹⁹F Tensors.



Abbildung 5.12: Simuliertes ¹⁹F Pulverspektrum aus 10000 Koordinatenschnappschüssen der 5 ns MD Simulation mit orientierenden Randbedingungen. Die Kanalachse befindet sich orthogonal zum Magnetfeld und eine Rotationsverteilung entlang der Achse wird vorausgesetzt. Für jeden Schnappschuss wurde das ¹⁹F Spektrum berechnet und aufaddiert.

Die berechnete Linienform in Abbildung 5.12 überrascht auf den ersten Blick, denn sie ähnelt einem Pulverspektrum, da sich nahe der δ_{22} -Komponente des CV-Tensors ein Polstelle ausbildet. Selbst wenn die Wahrscheinlichkeit gering ist, dass die δ_{22} -Tensorhauptachse senkrecht zum Magnetfeld steht, ist ein pol-ähnlicher Beitrag vorhanden. Das kommt zustande, wenn sich die aromatische Indolebene nahezu senkrecht zum Magnetfeld ausrichtet. Aber man muss dazu sagen, dass dieses Spektrum einer Überlagerung statischer Spektren entspricht, ohne Rücksicht auf eine Ausmittlung durch schnelle Bewegungen bezüglich der NMR Zeitskala. Diese Bewegungen sind bei Raumtemperatur vorhanden und wurden in Abbildung 5.6 dargestellt.

Die Bewegung des gA Dimers kann in Abbildung 5.13 durch die Winkelverteilung θ veranschaulicht werden. θ ist der Winkel zwischen der Membrannormalen und dem Vektor der beide Schwerpunkte der Moleküle A und B im Dimer von Gramicidin A verbindet. Darin sieht man eindeutig, dass der gesamte gA Kanal um seine Längsachse eine Taumelbewegung von ca. 10° durchläuft, welche zusammen mit der Seitenkettenbewegung eine Verschmälerung des ¹⁹F-Tensors der 5F-Tryptophanseitenketten herbeiführt.



Abbildung 5.13: Winkelverteilung θ des gA Kanals, definiert durch den Vektor der Membrannormalen und dem Vektor, der die beiden Schwerpunkte der Moleküle A und B im gA Dimer verbindet.

5.4 Zusammenfassung 5F-Trp¹³ gA

In einer 1 ns MD wurde die Beweglichkeit der Fluortryptophanseitenketten¹³ in gA und deren Einfluss auf das ¹⁹F-Pulverspektrum untersucht. Es wurde gezeigt, dass Ausmittelungen über Bewegungen in NMR Experimenten eine große Auswirkung auf ¹⁹F-Pulverspektren haben. Um eine genaue Verteilung der Seitenketten- und Rückgratorientierungen quantifizieren zu können, wurde eine 5 ns MD Simulation mit orientierenden Randbedingungen durchgeführt. Diese orientierenden Randbedingungen

bewirkten eine Pseudokraft, die eine Reorientierung des gA Kanals und seiner Aminosäurenseitenketten verursachte, und zwar gemäß der experimentellen Dipol- und Quadrupol-Kopplungen. Vier Seitenkettenkonformationen an 5F-Trp¹³ trafen mit großer Häufigkeit auf: [(a g⁺), (a g⁻), (g⁺ g⁺) und (g⁻ g⁺)]. Die Superposition dieser vier Zustände ergab den experimentell gemessenen Mittelwert der Dipol- und Quadrupol-Kopplung. Daher ließe sich einerseits behaupten, dass verschiedene Verteilungen den gleichen Mittelwert ergeben können, genauso wie auch die gegenteilige Schlussfolgerung zuträfe, dass experimentelle Messungen der Koexistenz verschiedener Seitenkettenkonformationen nicht widersprechen.

5.5 ¹⁵N chemische Verschiebung

Die zz-Komponenten der Rückgrat-¹⁵N-Tensoren für den gA Kanal aus der PDB-Datei 1MAG.pdb wurden mit der BPT-Methode berechnet, und den experimentellen Werten aus Mai *et al.*⁹⁵ gegenüber gestellt, Abbildung 5.14. Das externe Magnetfeld war parallel zur Kanalachse ausgerichtet. Eine klare Tendenz ist zu sehen, wobei für Glycin und D-Leucin überaus große Abweichungen gegenüber dem Experiment berechnet wurden. Ein Grund dafür kann die starke Abhängigkeit der ¹⁵N-chemische Verschiebung von der Position der Aminosäure innerhalb des Peptids sein. Ein zweiter Grund der Abweichungen gehen von einem statischen Tensor aus, mit dem die Strukturbestimmungsmethoden gehen von einem statischen Tensor aus, mit dem die Struktur bestimmt werden soll. Als Ausgangspunkt für Strukturbestimmungen wird ein konstanter Winkel β_N angenommen, um die Lage der Tensorhauptachse δ_{33} festzulegen. An der oberen Grafik aus Abbildung 5.14. lassen sich eindeutige Unterschiede im Winkel β_N erkennen, was darauf hin deutet, dass die Annahme eines festen Winkels nicht korrekt ist. Sehr umfangreiche Untersuchungen des Amid-¹⁵N-Tensors und dessen Lage im Molekül wurden von Brender *at al.*⁹⁶ gemacht.



Abbildung 5.14: Links: Der Winkel β_N definiert durch H_N -N- δ_{33} . Rechts oben: BPT-berechneter Winkel β_N , Ausgangspunkt zur Bestimmung der Lage des ¹⁵N-Tensors in Molekül. Rechts unten: Auftragung aller ¹⁵N-Amid zz-Tensorwerte aus BPT und Experiment von Gramicidin A.

Aus den Schnappschüssen der MD2 (5 ns MD mit ¹H-¹⁵N- und ²H-Kopplungen als Randbedingungen) wurden die ¹⁵N-Tensoren der Amidstickstoffe entlang des gA Kanals berechnet und über die gesamte MD-Zeit gemittelt. In Abbildung 5.15 wurden die berechneten zz-Komponenten mit den experimentellen Werten verglichen.



Abbildung 5.15: zz-Komponenten der ¹⁵N-Tensoren aus gA. Berechnete NMR-Werte von MD2 über 5 ns gemittelt, experimentelle Daten von Mai *et al.*⁹⁵.

Für manche Aminosäuren wurde eine Verbesserung der berechneten ¹⁵N-Tensoren verzeichnet, aber teilweise wurde die Differenz der BPT- zu den experimentellen Werten größer als von der Startstruktur. Ein Grund dafür ist die Abhängigkeit des ¹⁵N-Tensors von zwei Winkeln bezüglich des Magnetfelds, um eine eindeutige Lage des Tensorellipsoids zu bestimmen. Die an den Amid-Stickstoff gebundenen rotationssymmetrischen ¹H-¹⁵N Dipol-Kopplungen, die als Randbedingungen während der MD fungierten, stimmten mit den vorgegebenen experimentellen Dipol-Kopplungen überein, konnten aber eine komplette Ausrichtung des nicht-rotationssymmetrischen ¹⁵N-Tensores nicht erreichen. Dazu wäre ein zweiter Anhaltspunkt der Tensororientierung in der Aminosäure als Randbedingung notwendig. In Frage käme an dieser Stelle die ¹⁵N-¹³C Dipolkopplung, die zu einer eindeutigen Orientierung des Amidtensors beitragen könnte.

6 ZUSAMMENFASSUNG

Die möglichst genaue Berechnung von Tensoren der chemischen Verschiebung ist ein wesentlicher Aspekt für die Strukturbestimmung von Molekülen mit NMR Daten. Verfahren, die experimentelle und theoretisch bestimmte chemische Verschiebungen kombinieren können, dienen in erster Linie dazu, für bekannte Struktursequenzen eine räumliche Anordnung vorher zu sagen.

In der vorliegenden Arbeit wird die semiempirische BPT-Methode verwendet. Diese Methode verwendet einen semiempirischen quantenchemischen Formalismus zur Berechnung der chemischen Verschiebung, der die Nachteile von *ab-initio* Methoden in der Limitierung der Größe des Systems einerseits, aber ungenauen empirischen Inkrementsystem andererseits überwunden hat. Ziel dieser Arbeit war es, Parametrisierungen der BPT-Methode zur Berechnung der chemischen Verschiebung für verschiedene Kerne erfolgreich durchzuführen. Ausgangspunkt für die Parametrisierungen der BPT-Methode waren Molekülstrukturen mit dem jeweiligen kompletten Tensor der chemischen Verschiebung. Diese wurden im Rahmen dieser Arbeit mit einer möglichst zuverlässigen quantenchemischen *ab-initio* Methode bestimmt. Zuvor wurde eine systematische Auswahl der "besten" Methode für die Anforderungen dieser Arbeit getroffen. Als passende Methode erwies sich das Møller-Plesset Verfahren 2. Ordnung, mit einem TZVPP Basissatz.

Für den ¹⁹F-Kern wurde eine C(sp²)-Parametrisierung erstellt mit insgesamt 54 berechneten Tensoren. Eine Korrelation von 0.998 und einer Standardabweichung von 8.5 ppm von BPT-berechneten zu MP2/TZVPP Tensorwerten wurde erreicht. Eine nicht ganz so gute Korrelation wurde für den Typ C (sp³) in CF₃ Gruppen bestimmt, mit R = 0.995 und Standardabweichung von 13.0 ppm. Anschließend wurde eine passende Referenzierung erstellt, um theoretische Berechnungen bezüglich einer absoluten Abschirmskala (σ) auf einer experimentell relevanten NMR Skala der chemischen Verschiebung (δ) beziehen zu können. So wurden BPT-Berechnungen mit CFCl₃ als Referenzsubstanz möglich und damit der direkte Vergleich zu experimentellen NMR-Daten.

Das Hauptaugenmerk dieser Arbeit galt der Parametrisierung der ¹⁵N chemischen Verschiebung in der Amidbindung von Peptiden und Proteinen. Es wurde dafür ein Satz Testmoleküle der Typen α -Helix, β -Faltblatt, "Diamid" Aminosäuren, Nukleobasen und Biomolekülen zusammengestellt. Alle Moleküle durchliefen anderen eine Geometrieoptimierung und anschließende CV-Berechnung. Insgesamt wurden 372 Tensorwerte auf MP2/TZVPP Niveau berechnet. Diese Parametrisierung der BPT-Werte ergab eine Korrelation zu MP2-berechneten Werten von 0.994 mit einer Standardabweichung von 9.5 ppm. Eine weitere Parametrisierung wurde für ¹⁵N mit Koordinationszahl 2 an 126 Tensorwerten durchgeführt und ergab einen R = 0.975 und Standardabweichung von 22.4 ppm. Ein Grund für die nicht völlig überzeugende Korrelation der BPT zu *ab-initio*-Werten sind unterschiedliche Bewegungsmöglichkeiten für das freie Elektronenpaar am Stickstoff, was in der BPT-Methode nicht explizit berücksichtigt wird. Eine Verbesserung der Korrelation konnte in dieser Arbeit nicht erreicht werden. Es wurde eine entsprechende Referenzierung der ¹⁵N kernmagnetischen Abschirmkonstanten auf die NMR-Standardreferenz NH₃ (flüssig bei 25°C) durchgeführt. Somit wurden BPT Rechnungen der chemischen Verschiebung mit der Referenzsubstanz flüssiges NH₃ (25°C) als 0 ppm ermöglicht.

Des Weiteren wurde eine Parametrisierung der chemischen Verschiebung von ³¹P in Phosphatgruppen durchgeführt. Dafür wurden 13 phosphathaltige Molekülmodelle geometrieoptimiert und deren kernmagnetische Abschirmkonstanten bestimmt. Für diese Parametrisierung wurde der verbesserte Basissatz def2-TZVPP auf MP2 Niveau verwendet. Eine Korrelation von BPT zu MP2/def2-TZVPP ³¹P-Tensorwerten von R = 0.9978 mit einer SD = 8.8 ppm wurde erreicht.

Erste ¹⁹F-Berechnungen mit BPT wurden an 1,4-Difluorobenzol- und 4-4'-Difluorbiphenyl-Kristallen durchgeführt. Um eine kristallartige Umgebung der Elementarzelle zu gewährleisten, wurden periodische Randbedingungen in die BPT-Rechnung eingeführt. Eine gute Übereinstimmung der berechneten Tensoren der ¹⁹F chemischen Verschiebung mit experimentellen NMR Daten ergab sich. Damit wurde mit einer semiempirischen Methode erstmals möglich einen ¹⁹F-Tensor explizit zu berechnen. Für eine weitere Anwendung wurde das Gramicidin A System ausgewählt. gA ist ein membranständiges Peptid, das für den Transport monovalenter Ionen durch die Zellmembran zuständig ist. Mehrere Strukturmodelle wurden bereits aus experimentell abgeleiteten NMR Daten veröffentlicht. Daher konnte auf experimentelle NMR Daten zurückgegriffen werden um diese mit den hier entwickelten theoretischen Methoden zu kombinieren. In dieser Arbeit wurden zwei MD Simulationen an einem Gramicidin A Modell vorgestellt, wobei Hauptaugenmerk das auf der Bewegung der Tryptophanseitenketten lag. Ziel der MD Simulation war, den Einfluss von Struktur und Bewegung auf die ¹⁹F Festkörper-NMR-Spektren von 5F-Trp¹³ zu untersuchen. Die MD Simulation von 5F-Trp¹³ gA in einem elektrostatischen DMPC Membran-Modell zeigte den Einfluss des Ringsystems der Tryptophanseitenketten auf den Tensor der ¹⁹Fchemischen Verschiebung. Eine Simulationszeit von 1 ns bewirkte eine Verschmälerung von 5-10 ppm der berechneten ¹⁹F-Tensoren, was die Mobilität der Trp¹³ Seitenketten anhand der Torsionswinkel χ_1 und χ_2 demonstrierte. Allerdings zeigte sich auch, dass die Zeit von 1 ns für eine mit dem Experiment vergleichbare Ausmittelung der Tensorwerte nicht ausreichend war.

Eine weitere MD Simulation des gesamten gA Dimers wurde mit experimentellen ¹H-¹⁵N-Dipol- und ²H-Quadrupol-Kopplungen als orientierende Randbedingungen durchgeführt. Daraus ergaben sich vier bevorzugte Konformationen der Trp¹³ Seitenketten mit vergleichbarer Häufigkeit. Durch Überlagerung dieser Zustände wurden die experimentellen Mittelwerte erhalten. Aus der gleichen Simulation wurden mit BPT die zz-Komponenten der Amid-¹⁵N-Tensoren entlang der Peptidkette berechnet. Es wurde keine völlig überzeugende Übereinstimmung mit den gemessenen ¹⁵N NMR-Werten erreicht, da die axialsymmetrischen ¹H-¹⁵N-Dipol-Kopplungen an dem Amid-Stickstoff nur eine Ausrichtung der H-N Bindung zur Magnetfeldrichtung bewirken, aber keine komplette Ausrichtung der asymmetrischen ¹⁵N Tensoren selbst.

Es konnte gezeigt werden, dass die mit BPT berechneten chemischen Verschiebungen eine den *ab-initio* Verfahren vergleichbare Güte bei extrem schneller Berechnungsmöglichkeit besitzen. Diese Arbeit soll als Grundlage für zukünftige Berechnungen der ¹⁹F, ¹⁵N und ³¹P chemischen Verschiebungen mit der Bindungspolarisationstheorie dienen.

7 **REFERENZEN**

- ² Einen Überblick der Methoden bekommt man in: F. Jensen; "Introduction to Computational Chemistry", Wiley, Chichester, 1999, 129.
- ³ S. L. Grage, J. Wang, T. A. Cross und A. S. Ulrich; Biophysical J., 2002, 83, 3336
- ⁴ W. Hu, K.-C. Lee und T. A. Cross; Biochemistry, 1993, **32**, 7035
- ⁵ A. Hing, S. Adams, D. F. Silbert und R. Norberg; Biochemistry, 1990, 29, 4144
- ⁶ T. B. Woolf und B. Roux; PNAS, 1994, **91**, 11631

⁷ N. C. Bingham, N. E. C. Smith, T. A. Cross, und D. D. Busath, Biopolymers (Peptide Sience), 2003, **71**, 593

- ⁸ F. M. Harold und J. R. Baarda; J. Bacteriol., 1967, 94, 53
- ⁹ A. S. Arseniev, I. L. Barsukov, V. F. Bystrov, A. L. Lomize und A. Ovchinnikov Yu; FEBS Lett., 1985, **186**, 168
- ¹⁰ J. A. Killian, Biochem. Biophys. Acta, 1992, **1113**, 391
- ¹¹ S. M. Pascal und T. A. Cross; J. Biomol. 1993, **3**, 495
- ¹² M. D. Becker, D. V. Greathouse, R. E. Koeppe I.I. und O. S. Andersen; Biochemistry, 1991, **30**, 8830
- ¹³ W. Hu und T. A. Cross; Biochemistry, 1994, **34**, 14147
- ¹⁴ U. Sternberg; Mol. Phys, 1988, **63**, 249
- ¹⁵ U. Sternberg, F.-Th. Koch und P. Losso; COSMOS-Software, Jena, Germany 2006
- ¹⁶ M. Born und R. Oppenheimer; Ann. Phys., 1927, 84, 457
- ¹⁷ D. R. Hartree; Proc. Cambridge Phil Soc., 1928, **24**, 111
- ¹⁸ D. R. Hartree; "Calculation of Atomic Structure"; Wiley-Verlag, New York 1957
- ¹⁹ R. Hoffmann; J. Chem. Phys, 1963, **39**, 1397
- ²⁰ D. Feller und E. R. Davidson; Rev. Comput. Chem., 1990, **1**, 1
- ²¹ T. Helgaker und P. R. Taylor; Modern Electronic Structure Theory, Part II, ed. D. Yarkony, World Scientific 1995, 727
- ²² W. J. Hehre und J. A. Pople; J. Chem. Phys., 1972, 56, 2257
- ²³ C. Slater; Phys. Rev.; 1930, **30**, 57
- ²⁴ H. Shull; THE NUCLEUS, 1960, **37**(8), 259
- ²⁵ Überblick der Elektronenkorrelationseffekte in: T. Helgaker, W. Klopper, A. Halkier, K. L. Bak, P. Jørgensen und J. Olsen, Quantum-Mechanical Prediction of Thermochemical Data, Edited by J. Cioslowski, Kluwer, Dordrecht, 2001.
- ²⁶ J. B. Foresman, M. Head-Gordon, J. A. Pople und M. J. Frisch; J. Chem. Phys., 1992, 96, 135

²⁷ J. B. Foresman und M. J. Frisch., "Exploring Chemistry with Electronic Structure Methods: A Guide to Using Gaussian". Gaussian, Inc. Pittsburg, 1996

²⁸ H. F. Schäfer III, "The Electronic Structure of Atoms and Molecules. A Survey of Rigorous Quantum Mechanical Results". Addison-Wesley Publ. Reading, Massachusetts, 1972

- ²⁹ R. Krishnan, H. B. Schlegel, und J. A. Pople; J. Chem. Phys., 1980, 72, 4654
- ³⁰ R. Shepard; Adv. Chem. Phys., 1987, **69**, 63
- ³¹ C. Møller und M. S. Plesset; Phys. Rev., 1934, **46**, 618
- ³² E. Schrödinger; "Annalen der Physik", 4. Folge, Band 80, 1926, 437
- ³³ J. W. S. Rayleigh; "Theory of Sound", 2. Ed. Folge 1, Macmillan, London, 1894, 115
- ³⁴ F. Jensen; "Introduction to Computational Chemistry", Wiley, Chichester, 1999, 129
- ³⁵ R. Ahlrichs, M. Bär, M. Häser, H. Horn und C. Kölmel, Chem. Phys. Letters, 1989, 162, 165
- ³⁶ M. Kollwitz und J. Gauss; Chem. Phys. Letters, 1996, 260, 639
- ³⁷ W. Gerlach und O. Stern; Ann. Phys. 1922, **74**, 673
- ³⁸ W. Pauli, Zeitschriften für Physik, 1925, **32**, 794
- ³⁹ E. M. Purcell, H. C. Torray und R. V. Pound; Phys Rev. 1946, **69**, 37
- ⁴⁰ F. Bloch, W. W. Hansen und M. Packard; Phys. Rev. 1946, **69**, 127
- ⁴¹ F. Bloch; Phys. Rec. 1946; **70**, 460
- ⁴² W. D. Knight; Phys. Rev. 1950, **77**, 736

¹ P. v. Schleyer; New Horizons in Quantum Chemistry, P. O. Löwin, A. Pullmann ed., Reidel, Dordrecht, 1983

- ⁴³ W. G. Proctor und F. C. Yu; Phys. Rev. 1950, 77, 717
- ⁴⁴ W. C. Dickinson; Phys. Rev. 1950, **77**, 738
- ⁴⁵ http://www.nobelpreis.org/chemie/ernst.htm
- ⁴⁶ J. Mason; Sol. Stat. Nucl. Magn. Reson. 1993, **2**, 285
- ⁴⁷ R. M. Stevens, R. M. Pitzer und W.N. Lipscomb; J. Chem. Phys., 1963, 2, 550
- ⁴⁸ W. Kutzelnigg; Isr. J.Chem., 1980, **19**, 193 M. Schindler und W. Kutzelnigg; J. Chem. Phys., 1982, **76**, 1919
- ⁴⁹ A. E. Hansen und T. D. Bouman; J. Chem. Phys., 1985, **82**, 5035
- ⁵⁰ R. Ditchfield; Mol. Phys. 1974, **27**, 789
- ⁵¹ F. London; J. Phys. Radium, 1937, **8**, 397
- ⁵² E. Brunner und U. Sternberg; Progress in Nuclear Magnetic Resonance Spectroscopy, 1998, **32**, 21
- ⁵³ K. Wolinski, H. F. Hilton und P. Pulay; J. Am. Chem. Soc., 1990, **112**, 8251
- ⁵⁴ M. Häser, R. Ahlrichs, H. P. Baron, P. Weis, und H. Horn; Theor. Chim. Acta, 1992, 83, 455
- ⁵⁵ U. Sternberg und W. Prieß; J. Mag. Res. 1993, **102**, 160
- ⁵⁶ M. Möllhoff und U. Sternberg; J. Mol. Mod, 2001, **7**, 90
- ⁵⁷ U. Sternberg, F.-Th. Koch, M. Bräuer, M. Kunert, und, E. Anders; J. Mol Model. 2001, 7, 54
- ⁵⁸ U. Sternberg und W. Prieß; J. Mag. Res. 1997, **125**, 8
- ⁵⁹ W. Prieß und U. Sternberg; J. Mol. Struc. THEOCHEM 2001, 544, 181
- ⁶⁰ Dissertation: Three dimensional Structure elucidation with the COSMOS-NMR force field, Raiker Witter, 2003, www.dissertation.de
- ⁶¹ P. C. Hohenberg und W. Kohn; Phys. Rev. 1964, **136**, 864
- ⁶² J. Gauss; Chem. Phys; 1993, **99**, 3629
- ⁶³ J. R. Cheeseman, G. W. Trucks, T. A. Keith und M. J. Frisch; J. Chem. Phys, 1997, **106**, 9201

⁶⁴ Es wurde ausschließlich auf dem AIX-Cluster am Institut für Wissenschaftliches Rechnen am Forschungszentrum Karlsruhe gerechnet.

- ⁶⁵ F. Weigend und M. Häser; Theor. Chem. Acc., 1997, **97**, 331
- ⁶⁶ F. Weigend, M. Häser, H. Patzelt und R. Ahlrichs; Chem. Phys. Letters, 1998, **294**, 143
- ⁶⁷ F. Weigend, A. Köhn und C. Hättig; J. Phys. Chem., 2002, **116**, 3175
- ⁶⁸ TURBOMOLE User's Manual V.5, http://www.cosmologic.de/data/DOK.pdf (Version 5.9)

⁶⁹ Z.-Y. Sun, A. Pratt und C. Ho; 1996, Biomedical Frontiers of Fluorine Chemistry. I. Ojima, J. R. M., J. T. Welch, editors. Biomedical Frontiers of Fluorine Chemistry, ACS Symposium Series, American Chemical Society. 296

⁷⁰ J. Feeney, J. E. McCormick, C. J. Bauer, B. Birdsall, C. M. Moody, B. A. Starkmann, D. Y. Young, P. Francis, R. H. Havlin, W. D. Arnold, und E. Oldfield; J. Am. Chem. Soc., 1996, **118**, 8700

⁷¹ A. S. Ulrich; High resolution ¹H and ¹⁹F solid state NMR in "Encyclopedia of Spectroscopy and Spectrometry" (Eds. J.Lindon, G.Tranter, J.Holmes), Academic Press 2000: 813

⁷² S.L.Grage, J.Salgado, U.H.N.Dürr, S.Afonin, R.W.Glaser und A.S.Ulrich; Solid state ¹⁹F-NMR of biomembranes in "Perspectives on Solid State NMR in Biology" (Eds. S.Kiihne, H.J.M.de Groot), Kluwers Academic Press: 83

- ⁷³ A. S. Ulrich; Solid state ¹⁹F-NMR methods for studying biomembranes, Prog. NMR Spectr. 2005, 46, 1
 ⁷⁴ A. S. Ulrich; Solid state ¹⁹F-NMR analysis of oriented biomembranes; Handbook of Modern Magnetic Resonance (eds. T.Asakura, H.Saito & I.Ando), Kluwer Academic Publishers;
- ⁷⁵ S. L. Grage, J. Wang, T. Cross und A. S. Ulrich; Biophysical J., 2002, **83**, 3336

⁷⁶ A. S. Ulrich; Prog. NMR Spectr., 2005, **46**, 1

⁷⁷ Die modellierte Struktur wurde mit COSMOS-Kraftfeld geometrieoptimiert und im Anschluss auf RI-MP2/TZVPP optimiert. Die optimierten Strukturen der Glutamin-Modelle sind aus: M. W. Klipfel, M. A. Zamora, A. M. Rodriguez, N. G. Fidanza, R. D. Enriz und I. G. Csizmadia, J. Phys. Chem. A., 2003, **107**, 5079 übernommen.

⁷⁸ D. W. Alderman, M. H. Sherwood und D. M. Grant; J. Mag. Reson. Serie A, 1992, **101**, 188

⁷⁹ Für die Parametrisierungen dieser Arbeit wurde ein erstelltes Mathematica Notebook von W. Priess als Grundlage verwendet. Ref: 59

⁸⁰ Mathematica5, Wolfram Research Inc.

⁸¹ T. M. Duncan; A compilation of chemical shift anisotropies; 1990, The Farragut Press, Madison

⁸² R. K. Harris, E. D. Becker, S. M. Cabral de Menezes, R. Goodfellow und P. Ganger; *Pure Appl. Chem.*, 2001, Vol. **73**, No. 11, pp. 1795

- ⁸³ H. Zhang, S. Neal und D. S. Wishart; J. Biomol. NMR, 2003, 25, 173
- ⁸⁴ F. Weigend und R. Ahlrichs; Phys. Chem. Chem. Phys., 2005, 7, 3297

⁸⁵ V.R.Thalladi, H.-C.Weiss, D.Blaser, R.Boese, A.Nangia, G.R.Desiraju; J. Am. Chem. Soc., 1998, **120**, 8702

- ⁸⁶ M. H. Lemme, L. Toupet, Y. Delugeard, J. C. Messager und H. Cailleau; Acta Crystallogr. Sect. B : Struct. Sci., 1987, **43**, 466
- ⁸⁷ X. Zhao, J. S. DeVries, R. McDonald und B. Sykes ; J. Of ag. Reson., 2007, **187**, 88
- ⁸⁸ S. P. Graether, J. S. DeVries, R. McDonald, M. L. Rakovszky, B. D. Sykes; J. Magn. Res., 2006, **178**, 65
- ⁸⁹ R. Sarges und B. Witkop; J. Am. Chem. Soc., 1965, **87**, 2011
- ⁹⁰ R. R. Ketchem, W. Hu, and T. A. Cross; Science, 1993, **261**, 1457
- ⁹¹ R. E. Koeppe II, Haiyan Sun, P. C. A. van der Wel, E. M. Scherer, P. Pulay und D. V. Greathouse, J. Am. Chem. Soc., 2003, **125**, 12268
- ⁹² J. Mol. Biol. 1970, **52**, 1
- 93 U. Sternberg, R. Witter, und A. S. Ulrich; J. Biomol. NMR, 2007, 38, 23

⁹⁴ J.A. Bombasaro, A.M. Rodriguez und R.D. Enriz; Journal of Molecular Structure: THEOCHEM, 2005, **724**, 173

- ⁹⁵ W. Mai. W. Hu, C. Wang und T. A. Cross; Protein Science, 1993, **2**, 532
- ⁹⁶ J. Brender, D. M. Taylor und A. Ramamoorthy; J. Am. Chem. Soc., 2001, 123, 914

<u>Anhang</u>

| Α | ¹ H Parametrisierung | 70 |
|---|---|-----------|
| | ${}^{1}H_{\alpha}$ Parametrisierung | 70 |
| | ¹ H _N Parametrisierung | 71 |
| B | Mathematica Notebook für die Parametrisierung der BPT Methode Berechnung der ¹⁹ F-C(sp ²) chemischen Verschiebung | zur 73 |
| | Für alle anderen Parametrisierungen der BPT Methode dieser Arbeit wur | den |
| | Tabellen mit Angabe der Molekülbezeichnung sowie CV-Werte MP2/TZVPP, BPT und die Differenz beider Methoden erstellt. | von |
| С | Lebenslauf | 99 |
| D | Wissenschaftlicher Werdegang | 101 |
| Ε | Ehrenwörtliche Erklärung | 103 |
| F | Danksagung | 105 |

A ¹H PARAMETRISIERUNG

¹H ist der am häufigsten gemessene Kern in der NMR. Deshalb ist die schnelle Berechnung von ¹H-NMR für den Spektroskopiker von großem Interesse. Mit theoretisch berechneten ¹H Werten könnten Signale im gemessenen Spektrum experimentellen Werten zugeordnet werden, und eine Strukturaufklärung mit Hilfe der ¹H chemischen Verschiebung als Randbedingung wird möglich.

Das Hauptinteresse der ¹H-Parametrisierung galt aus biochemischer Sicht zwei Typen von Protonen, die in einer Aminosäure vorkommen. Das H_{α} , gebunden an das chirale Zentrum C_{α} einer Aminosäure, und das H_N am Stickstoff, der in der Peptidbindung involviert ist.



Abbildung 1: Schematische Darstellungen des ¹H-Kerns. A: H_{α} - am Kohlenstoff α . B: H_N – am Stickstoff der Peptidbindung.

1.1.1 ${}^{1}H_{\alpha}$ -Parametrisierung

Insgesamt wurde für die ${}^{1}H_{\alpha}$ -Parametrisierung 46 berechnete Tensoren aus MP2/TZVPP Niveau verwendet. Eine überraschend gute Korrelation der BPT-Tensoren zu den *ab-initio* Werten konnte erreicht werden, Abbildung 2.



Abbildung 2: Korrelationskurve von 276 ${}^{1}H_{\alpha}$ Tensorwerten ergab ein R von 0.995 mit einer Standardabweichung von 1.4 ppm.

Daraus resultierten folgende bindungsspezifische Parameter für die Berechnung der ${}^{1}H_{\alpha}$ magnetischen Abschirmung:

| Anteil mag. Abschirmung isolierter Kern in ppm | | | Anteil Bindungspolarisation in ppm/Hartree | | | |
|---|--|---------|---|---------------------|----------------|--|
| σ^0_{xx} σ^0_{yy} σ^0_{zz} | | | A ^{pol} _{xx} | A ^{pol} yy | A^{pol}_{zz} | |
| Bindungstyp H_{α} — C | | | | | | |
| 27.5576 24.9134 30.7793 | | 56.9518 | -64.264 | 12.5664 | | |

Zur Spektreninterpretation können die Tensorwerte herangezogen werden, jedoch ist die Streuung der Mittelwerte zu groß um davon Gebrauch zu machen.

1.1.2 ¹H_N Parametrisierung

Für ¹H an der Peptidbindung wurden 162 Tensorwerte in die Parametrisierung aufgenommen. Eine ähnlich gute Korrelation wie für H_{α} konnte erzielt werden. Die Standardabweichung beträgt hier 1.6 ppm und R-Wert von 0.992.


Abbildung 3: Korrelationskurve von 162 ${}^{1}H_{N}$ Tensorwerten ergab ein R von 0.992 mit einer Standardabweichung von 1.6 ppm.

Daraus resultierten folgende bindungsspezifische Parameter für die Berechnung der ${}^{1}H_{N}$ magnetischen Abschirmung:

| Anteil mag. Abschirmung isolierter Kern in ppm | | | Anteil | Bindungspolar in ppm/Hartree | isation | |
|---|-------------------|-------------------|--------------------------------|---------------------------------|----------------|--|
| $\sigma^0_{\ xx}$ | $\sigma^0_{\ yy}$ | $\sigma^0_{\ zz}$ | A ^{pol} _{xx} | A^{pol}_{yy} | A^{pol}_{zz} | |
| Bindungstyp H — N | | | | | | |
| 31.419 | 26.7558 | 29.1936 | -124.472 | -278.782 | 10.551 | |

Vergleicht man die ¹H-Tensorwerte für H_{α} und H_N , kann man erkennen das der Beitrag der Bindungspolarisation für H_N viel gewichtiger als für H_{α} ist, was im Einklang mit der höheren Polarisierbarkeit des Stickstoffs gegenüber dem Kohlenstoff ist.

Auch hier können die Tensorwerte zur Spektreninterpretation herangezogen werden, jedoch ist die Streuung der H_N -Mittelwerte zu groß um davon Gebrauch zu machen.

B - VERWENDETE MATHEMATICA NOTEBOOK FÜR DIE PARAMETRISIERUNG DER BPT METHODE ZUR BERECHNUNG DER¹⁹**F-CHEMISCHEN VERSCHIEBUNG** (SP²)

Initialisierung: Pakages laden, Definition der Transformationen

<<Statistics`LinearRegression`

```
t={{1/10*(5+Sqrt[5]),-(2/Sqrt[5]),0,1/10*(5-Sqrt[5]),0,0},
{1/10*(5+Sqrt[5]),2/Sqrt[5],0,1/10*(5-Sqrt[5]),0,0},
{0,0,0,1/10*(5+Sqrt[5]),-(2/Sqrt[5]),1/10*(5-Sqrt[5])},
{0,0,0,1/10*(5+Sqrt[5]),2/Sqrt[5],1/10*(5-Sqrt[5])},
{1/10*(5-Sqrt[5]),0,-(2/Sqrt[5]),0,0,1/10*(5+Sqrt[5])},
{1/10*(5-Sqrt[5]),0,2/Sqrt[5],0,0,1/10*(5+Sqrt[5])};
```

```
MatrixForm[t]
```

toico[x_]:=Table[N[t.x[[i]]], {i,Dimensions[x][[1]]}]
tokart[x_]:=Table[N[Inverse[t]].x[[i]], {i,Dimensions[x][[1]]}]

Einladen der Daten von MP2/TZVPP Rechnungen ¹⁹F-C(sp²)

```
data=<<CS_CALIB.TXT;
Dimensions[data]
{54, 7}
matrix = Table[Drop[data[[i]], 1], {i, 1, Dimensions[data][[1]]}];
MatrixForm[matrix];
cv = Table[data[[i, 1]], {i, 1, Dimensions[data][[1]]}];
Dimensions[matrix]
Dimensions[cv]
{54, 6}
{54}
```

Transformation ins icosaedrische System

```
matrix=Flatten[toico[Partition[matrix,6]],1];
MatrixForm[matrix];
cv=Flatten[toico[Partition[cv,6]]]
{a, sv, b} = SingularValues[matrix];
sv
{4.24267, 2.6833, 2.6833, 0.0684394, 0.0432849, 0.0432848}
{a, sv, b} = SingularValues[matrix1];
sv
{4.24267, 2.6833, 2.6833, 0.0684394, 0.0432849, 0.0432848}
x1 = PseudoInverse[matrix1].cv;
x = x1.kond
{289.901, 416.213, 329.775, 1393.13, 2110.83, -450.749}
cv=Flatten[tokart[Partition[cv,6]]];
matrix=Flatten[tokart[Partition[matrix,6]],1];
l = matrix.x;
```

reg = Regress[Transpose[{cv, 1}], {var}, var, IncludeConstant -> False]

| ${ParameterTable} \rightarrow var$ | Estimate 0.998736 | SE 0.00480565 | TStat 207.82 | PValue 5 0. ' | , RSquared \rightarrow 0.998774, | AdjustedRSqu | ared \rightarrow 0.998751, |
|--|---|--|-----------------------------------|------------------------------------|------------------------------------|-------------------|------------------------------|
| Fatinate/Verience . 74 (| 6047 MOUNT-bl | Model | DF 1 | SumOfSq 3.22573×10⁵ | MeanSq 3.22573×10 ⁶ | FRatio 43191.3 | PValue 0. ر |
| Estimatedvariance → 74.0 | 504/, ANUVAIADIE | :→ Error U Total | 53 54 | 3958.29 3.22969×10 ⁶ | 74.6847 | | } |
| Sqrt[74.6847] 8.64203 | | | | | | | |
| g1=Show[Plot[] >{RGBColor[1, le->{RGBColor Prolog->Point AspectRatio-> | p,{p,-150,5 0,0],Thickr [0,0,1],Poi Size[0.01], 1,AxesStyle | 500},PlotSt ness[0.01]] IntSize[0.0 e->{Thickne | yle-],Lis)17]}] ess[0. | tPlot[Tran , 005]}] | nspose[{cv,1}] | ,PlotSty | |



TableForm[Table [Join[{i}, Partition[cv, 6][[i]]], {i, 1, Dimensions[Partition[cv, 6]][[1]]}]]
TableForm[Table [Join[{i}, Partition[1, 6][[i]]], {i, 1, Dimensions[Partition[1, 6]][[1]]}]]
TableForm[Table [Join[{i}, Partition[cv - 1, 6][[i]]], {i, 1, Dimensions[Partition[cv - 1, 6]][[1]]}]]
TableForm[Transpose[{Table[i, {i, Dimensions[cv][[1]]}], cv, 1, 1 - cv}]]

| 1 | 327.133 | 311.965 | -15.1678 |
|----|----------|----------|-----------|
| 2 | 0.967733 | -1.64286 | -2.61059 |
| 3 | -36.263 | -31.764 | 4.49896 |
| 4 | 373.463 | 386.425 | 12.9616 |
| 5 | 5.21485 | 7.84976 | 2.63491 |
| 6 | 301.729 | 295.813 | -5.91637 |
| 7 | 333.879 | 315.911 | -17.9678 |
| 8 | -5.92347 | -6.05897 | -0.135495 |
| 9 | -15.3388 | -19.3488 | -4.00996 |
| 10 | 428.853 | 415.972 | -12.8814 |
| 11 | 10.1935 | 9.02936 | -1.16414 |
| 12 | 307.369 | 305.569 | -1.79952 |
| 13 | 305.167 | 291.944 | -13.2226 |
| 14 | -10.7892 | -9.95413 | 0.835073 |
| 15 | 10.7916 | 1.29556 | -9.49604 |
| 16 | 427.255 | 416.403 | -10.8523 |
| 17 | 9.66361 | 8.33777 | -1.32584 |
| 18 | 333.137 | 330.07 | -3.06724 |
| 19 | 279.426 | 273.986 | -5.44028 |
| 20 | -14.1025 | -16.5741 | -2.47158 |
| 21 | -1.55184 | 2.1018 | 3.65364 |
| 22 | 371.13 | 385.515 | 14.3853 |
| 23 | -2.38583 | -4.72305 | -2.33722 |
| 24 | 348.074 | 336.158 | -11.9161 |
| 25 | 259.515 | 264.375 | 4.85979 |
| 26 | 0. | 0. | 0. |
| 27 | 0. | 0. | 0. |
| 28 | 373.74 | 377.537 | 3.79692 |
| 29 | 0. | 0. | 0. |
| 30 | 334.547 | 338.034 | 3.48686 |
| 31 | 317.043 | 320.193 | 3.15013 |
| 32 | 11.0774 | 12.9426 | 1.86523 |
| 33 | 0. | 0. | 0. |

| 34 | 329.834 | 335.138 | 5.30395 |
|----|-------------|--------------|---------------|
| 35 | 0. | 0. | 0. |
| 36 | 485.164 | 496.077 | 10.913 |
| 37 | 311.399 | 319.41 | 8.01087 |
| 38 | 0. | 0. | 0. |
| 39 | 32.7188 | 26.184 | -6.5348 |
| 40 | 376.773 | 393.065 | 16.2918 |
| 41 | 0. | 0. | 0. |
| 42 | 272.793 | 289.931 | 17.1383 |
| 43 | 299.883 | 313.693 | 13.8097 |
| 44 | -0.00114018 | -0.000633447 | 0.000506733 |
| 45 | 22.5438 | 31.6963 | 9.15252 |
| 46 | 397.649 | 385.211 | -12.4381 |
| 47 | 0.00091534 | 0.000881413 | -0.0000339274 |
| 48 | 279.863 | 292.142 | 12.2789 |
| 49 | 303.037 | 297.309 | -5.72829 |
| 50 | 0. | 0. | 0. |
| 51 | 18.4879 | 18.6539 | 0.165995 |
| 52 | 434.682 | 411.669 | -23.0127 |
| 53 | 0. | 0. | 0. |
| 54 | 307.315 | 320.338 | 13.0234 |
| | | | |

LISTE ALLER ¹⁹F-C –MOLEKÜLE (IN CF₃-GRUPPEN) DER BPT-PARAMETRISIERUNG (sp³).

| Nr. | MP2/TZVPP | BPT | MP2(TZVPP) - RPT | Bezeichnung Tensorkomponente |
|-----|--------------------|--------------------|---------------------|--|
| 1 | 359 274 | 349 518 | 9 756 | XX of F 1 TriEpropene |
| 2 | -7 931 | 8 176 | -16 107 | YY of F 1 TriFpropene |
| 3 | 0.000 | 0.170 | 0.000 | ZZ of F 1 TriEpropene |
| 4 | 206 396 | 197 997 | 8 399 | XY of F 1 TriEpropene |
| 5 | 0.000 | 0 | 0.000 | XZ of F 1 TriEpropene |
| 6 | 309 536 | 271 717 | 37 810 | VZ of F_1 TriEpropene |
| 7 | 241 736 | 271.717 | -10 243 | XX of F 3 TriEpropene |
| 8 | 42 912 | 44.066 | -1.154 | VV of F 3 TriEpropene |
| 0 | 9.237 | 3 677 | -1.134 | 77 of E 3 TriEpropana |
| 10 | 265 742 | 250.092 | 15.650 | XX of F 3 TriEpropene |
| 10 | 61 882 | 230.092 | 10.012 | X7 of F_3 TriEpropene |
| 12 | -01.882 | -30.97 | -10.912 | XZ of F_3 TriEpropene |
| 12 | 504.470 247.104 | 514.410 222 175 | -9.940 | $12 \text{ of } r_3 \text{ Thr propend}$ |
| 13 | 247.104 | 232.173 | 14.929 | $XX \text{ of } F_2 \text{ CF3COOH}$ |
| 14 | 38.090 | 0.021 | 5.559 | 77 eff 2 CF3COOH |
| 15 | -0.020 | -0.021 | -0.005 | ZZ 01 F_2 CF3COOH |
| 10 | 520.808 | 327.707 | -0.939 | XY OF F_2 CF3COOH |
| 1/ | -0.019 | -0.021 | 0.002 | XZ OF F_2 CF3COOH |
| 18 | 291.382 | 275.025 | 16.35/ | YZ of F_2 CF3COOH |
| 19 | 227.802 | 224.72 | 3.082 | XX 01 F_3 CF3COOH |
| 20 | -23.343 | -18.668 | -4.6/5 | Y Y of F_3 CF3COOH |
| 21 | 52.764 | 38.443 | 14.321 | ZZ of F_3 CF3COOH |
| 22 | 292.729 | 294.543 | -1.814 | XY of F_3 CF3COOH |
| 23 | -27.374 | -29.118 | 1.744 | XZ of F_3 CF3COOH |
| 24 | 324.179 | 321.463 | 2.716 | YZ of F_3 CF3COOH |
| 25 | 293.421 | 299.699 | -6.278 | XX of F TriFethane |
| 26 | 52.897 | 38.246 | 14.651 | YY of F TriFethane |
| 27 | -21.348 | -28.564 | 7.216 | ZZ of F TriFethane |
| 28 | 227.137 | 215.128 | 12.009 | XY of F TriFethane |
| 29 | -51.304 | -37.063 | -14.241 | XZ of F TriFethane |
| 30 | 292.563 | 298.321 | -5.758 | YZ of F TriFethane |
| 31 | 293.421 | 299.366 | -5.945 | XX of F_1 TriFethane |
| 32 | 52.897 | 38.393 | 14.504 | YY of F_1 TriFethane |
| 33 | -21.348 | -28.538 | 7.190 | ZZ of F_1 TriFethane |
| 34 | 227.137 | 214.339 | 12.798 | XY of F_1 TriFethane |
| 35 | -51.304 | -37.205 | -14.099 | XZ of F_1 TriFethane |
| 36 | 292.563 | 297.991 | -5.428 | YZ of F_1 TriFethane |
| 37 | 242.547 | 221.478 | 21.069 | XX of F CF3Benzene |
| 38 | -61.614 | -54.916 | -6.698 | YY of F CF3Benzene |
| 39 | 1.242 | 1.433 | -0.191 | ZZ of F CF3Benzene |
| 40 | 324.117 | 326.61 | -2.493 | XY of F CF3Benzene |
| 41 | -1.302 | -1.313 | 0.011 | XZ of F CF3Benzene |
| 42 | 299.104 | 271.909 | 27.195 | YZ of F CF3Benzene |
| 43 | 228.583 | 218.946 | 9.637 | XX of F_1 CF3Benzene |
| 44 | 30.788 | 24.34 | 6.448 | YY of F_1 CF3Benzene |
| 45 | -61.512 | -44.646 | -16.866 | ZZ of F_1 CF3Benzene |
| 46 | 267.175 | 286.501 | -19.326 | XY of F_1 CF3Benzene |
| 47 | -26.914 | -25.082 | -1.832 | XZ of F_1 CF3Benzene |
| 48 | 288.255 | 316.673 | -28.418 | YZ of F_1 CF3Benzene |
| 49 | 229.658 | 219.132 | 10.526 | XX of F_2 CF3Benzene |
| 50 | 33.557 | 26.68 | 6.877 | YY of F_2 CF3Benzene |

| 51 | 58.765 | 43.628 | 15.137 | ZZ of F 2 CF3Benzene |
|----|---------|---------|---------|--|
| 52 | 270.386 | 289.081 | -18.695 | XY of \overline{F} 2 CF3Benzene |
| 53 | 28.430 | 26.396 | 2.034 | XZ of F^2 CF3Benzene |
| 54 | 287.966 | 313.79 | -25.824 | YZ of F^2 CF3Benzene |
| 55 | 207.349 | 202.406 | 4.943 | XX of F metha-CF3-PHE |
| 56 | -1.394 | -6.877 | 5.483 | YY of F metha-CF3-PHE |
| 57 | 6.142 | 20.833 | -14.691 | ZZ of F metha-CF3-PHE |
| 58 | 277.974 | 272.516 | 5.458 | XY of F metha-CF3-PHE |
| 59 | 15.174 | 11.694 | 3.480 | XZ of F metha-CF3-PHE |
| 60 | 353.181 | 345.824 | 7.357 | YZ of F metha-CF3-PHE |
| 61 | 292.737 | 274.876 | 17.861 | XX of F 1 metha-CF3-PHE |
| 62 | -51.898 | -51.546 | -0.352 | YY of F ¹ metha-CF3-PHE |
| 63 | 40.592 | 48.446 | -7.854 | ZZ of F^{-1} metha-CF3-PHE |
| 64 | 305.277 | 300.36 | 4.917 | XY of \overline{F} 1 metha-CF3-PHE |
| 65 | 5.441 | 0.038 | 5.403 | XZ of F ¹ metha-CF3-PHE |
| 66 | 238.544 | 246.727 | -8.183 | YZ of F ¹ metha-CF3-PHE |
| 67 | 248.425 | 245.594 | 2.831 | XX of \overline{F} 2 metha-CF3-PHE |
| 68 | 67.031 | 46.315 | 20.716 | YY of F ² metha-CF3-PHE |
| 69 | 28.398 | 36.052 | -7.654 | ZZ of F^{2} metha-CF3-PHE |
| 70 | 292.355 | 328.791 | -36.436 | XY of \overline{F} 2 metha-CF3-PHE |
| 71 | -22.761 | -4.744 | -18.017 | XZ of F ² metha-CF3-PHE |
| 72 | 221.930 | 248.234 | -26.304 | $YZ \text{ of } F^2 \text{ metha-}CF3-PHE$ |
| 73 | 242.699 | 221.906 | 20.793 | XX of \overline{F} para-CF3-PHE |
| 74 | 17.964 | 14.901 | 3.063 | YY of F para-CF3-PHE |
| 75 | -57.170 | -51.747 | -5.423 | ZZ of F para-CF3-PHE |
| 76 | 278.156 | 269.645 | 8.511 | XY of F para-CF3-PHE |
| 77 | 10.271 | 0.13 | 10.141 | XZ of F para-CF3-PHE |
| 78 | 328.373 | 328.871 | -0.498 | YZ of F para-CF3-PHE |
| 79 | 222.409 | 208.53 | 13.879 | XX of F ¹ para-CF3-PHE |
| 80 | -41.594 | -31.317 | -10.277 | YY of F ⁻¹ para-CF3-PHE |
| 81 | 23.447 | 18.096 | 5.351 | ZZ of F_1 para-CF3-PHE |
| 82 | 331.842 | 332.924 | -1.082 | XY of F 1 para-CF3-PHE |
| 83 | -20.209 | -22.829 | 2.620 | XZ of F^{-1} para-CF3-PHE |
| 84 | 268.752 | 280.35 | -11.598 | $YZ \text{ of } F^{-1} \text{ para-CF3-PHE}$ |
| 85 | 246.264 | 235.069 | 11.195 | XX of \overline{F}^2 para-CF3-PHE |
| 86 | 65.898 | 52.311 | 13.587 | YY of F ² para-CF3-PHE |
| 87 | 48.623 | 36.292 | 12.331 | ZZ of F_2 para-CF3-PHE |
| 88 | 253.065 | 294.524 | -41.459 | XY of $\overline{F_2}$ para-CF3-PHE |
| 89 | 13.012 | 22.219 | -9.207 | XZ of F_2 para-CF3-PHE |
| 90 | 266.169 | 293.171 | -27.002 | YZ of F_2 para-CF3-PHE |
| | | | | |

LISTE ALLER AMID-¹⁵N MOLEKÜLE DER BPT-PARAMETRISIERUNG

| Nr. | MP2/TZVPP | BPT | MP2(TZVPP) | Bezeichnung Tensorkomponente |
|-----|-----------|---------|------------|--|
| | | | - BPT | |
| 1 | 223.212 | 226.587 | -3.375 | XX of N_1 α-Helix GLY |
| 2 | -18.378 | -27.036 | 8.658 | YY of N 1 α -Helix GLY |
| 3 | 26.453 | 27.761 | -1.308 | ZZ of N 1α -Helix GLY |
| 4 | 57.334 | 76.870 | -19.536 | XY of \overline{N} 1 α –Helix GLY |
| 5 | 8.966 | -7.839 | 16.805 | XZ of N ^{-1} α -Helix GLY |
| 6 | 178.387 | 193.451 | -15.064 | YZ of N ⁻ 1 α–Helix GLY |
| 7 | 195.191 | 209.208 | -14.017 | XX of N^2 α -Helix GLY |
| 8 | -46.389 | -32.983 | -13.405 | YY of N 2 α -Helix GLY |
| | | | | — |

| 9 | -26.648 | -36.495 | 9.847 | ZZ of N 2 α -Helix GLY |
|----|---------|---------|---------|---|
| 10 | 77.480 | 85.549 | -8.069 | XY of \overline{N} 2 α -Helix GLY |
| 11 | -44.341 | -31.980 | -12.361 | XZ of N 2α -Helix GLY |
| 12 | 209.278 | 194.536 | 14.742 | YZ of $N^2 \alpha$ -Helix GLY |
| 13 | 196.502 | 170.086 | 26.416 | XX of $N^{3} \alpha$ -Helix GLY |
| 14 | 41.713 | 35.137 | 6.576 | YY of $N_3 \alpha$ -Helix GLY |
| 15 | 11.038 | 14.194 | -3.156 | ZZ of N $\overline{3} \alpha$ -Helix GLY |
| 16 | 66.069 | 73.289 | -7.220 | XY of \overline{N} 3 α -Helix GLY |
| 17 | -25.819 | -17.748 | -8.071 | XZ of N $\overline{3} \alpha$ -Helix GLY |
| 18 | 208.662 | 229.719 | -21.057 | YZ of $N^{3} \alpha$ -Helix GLY |
| 19 | 226.458 | 230.953 | -4.495 | XX of $N^{4} \alpha$ -Helix GLY |
| 20 | -26.951 | -32.821 | 5.870 | YY of $N^{4} \alpha$ -Helix GLY |
| 21 | 25.203 | 28.488 | -3.285 | ZZ of N 4α -Helix GLY |
| 22 | 128.196 | 128.010 | 0.186 | XY of \overline{N} 4 α -Helix GLY |
| 23 | 67.343 | 57.648 | 9.695 | XZ of N 4 α -Helix GLY |
| 24 | 148.203 | 145.049 | 3.154 | YZ of $N^{4} \alpha$ -Helix GLY |
| 25 | 223.025 | 226.609 | -3.584 | XX of N 1 α -Helix 1 GLY |
| 26 | -26.576 | -27.909 | 1.333 | YY of $N_1 \alpha$ -Helix 1 GLY |
| 27 | -18.134 | -26.903 | 8.769 | ZZ of N 1α -Helix 1 GLY |
| 28 | 178.411 | 193.631 | -15.220 | XY of \overline{N} 1 α -Helix 1 GLY |
| 29 | -9.366 | 7.499 | -16.865 | XZ of N ^{-1} α -Helix ^{-1} GLY |
| 30 | 57.322 | 76.921 | -19.600 | YZ of $N^{1} \alpha$ -Helix ¹ GLY |
| 31 | 195.234 | 209.235 | -14.001 | XX of $N^2 \alpha$ -Helix 1 GLY |
| 32 | 26.541 | 36.413 | -9.872 | YY of N 2 α -Helix 1 GLY |
| 33 | -46.387 | -32.995 | -13.392 | ZZ of N 2α -Helix 1 GLY |
| 34 | 209.287 | 194.440 | 14.847 | XY of N 2 α -Helix 1 GLY |
| 35 | 44.264 | 31.932 | 12.331 | XZ of N 2 α -Helix 1 GLY |
| 36 | 77.261 | 85.411 | -8.151 | YZ of $N^2 \alpha$ -Helix ¹ GLY |
| 37 | 196.389 | 169.921 | 26.468 | XX of \overline{N} 3 α -Helix 1 GLY |
| 38 | -11.077 | -14.045 | 2.968 | YY of $N_3 \alpha$ -Helix 1 GLY |
| 39 | 41.977 | 35.400 | 6.577 | ZZ of N $\overline{3} \alpha$ -Helix $\overline{1}$ GLY |
| 40 | 208.875 | 229.774 | -20.899 | XY of \overline{N} 3 α -Helix 1 GLY |
| 41 | 25.677 | 17.545 | 8.132 | XZ of N 3 α -Helix 1 GLY |
| 42 | 66.156 | 73.343 | -7.187 | YZ of $N_3 \alpha$ -Helix 1 GLY |
| 43 | 226.810 | 230.943 | -4.133 | XX of $N_4 \alpha$ -Helix 1 GLY |
| 44 | -24.995 | -28.348 | 3.353 | YY of N 4 α -Helix 1 GLY |
| 45 | -27.086 | -33.061 | 5.975 | ZZ of N 4α -Helix 1 GLY |
| 46 | 149.448 | 146.195 | 3.253 | XY of N 4 α -Helix 1 GLY |
| 47 | -67.120 | -57.434 | -9.686 | XZ of $N_4 \alpha$ -Helix 1 GLY |
| 48 | 126.799 | 127.015 | -0.216 | YZ of $N_4 \alpha$ -Helix 1 GLY |
| 49 | 171.087 | 172.277 | -1.190 | XX of NALA α_L Diamide 1 |
| 50 | -45.473 | -47.129 | 1.657 | YY of N ALA $\alpha_{\rm L}$ Diamide 1 |
| 51 | -54.955 | -42.082 | -12.872 | ZZ of N ALA $\alpha_{\rm L}$ Diamide 1 |
| 52 | 57.585 | 66.084 | -8.498 | XY of N ALA $\alpha_{\rm L}$ Diamide 1 |
| 53 | -5.881 | -15.507 | 9.626 | XZ of N ALA α_{I} Diamide 1 |
| 54 | 182.763 | 169.834 | 12.929 | YZ of N ALA $\alpha_{\rm L}$ Diamide 1 |
| 55 | 90.255 | 85.016 | 5.239 | XX of N 1 ALA α_{I} Diamide 1 |
| 56 | -43.014 | -37.153 | -5.861 | YY of N 1 ALA $\alpha_{\rm L}$ Diamide 1 |
| 57 | -8.438 | -6.948 | -1.490 | ZZ of N 1 ALA α_{I} Diamide 1 |
| 58 | 200.535 | 192.659 | 7.876 | XY of N 1 ALA α_{I} Diamide 1 |
| 59 | -14.219 | -21.659 | 7.440 | XZ of N 1 ALA α_{I} Diamide 1 |
| 60 | 233.883 | 236.875 | -2.992 | YZ of N 1 ALA α_{I} Diamide 1 |
| 61 | 222.994 | 216.805 | 6.189 | XX of N ALA β_{I} Diamide 1 |
| | | | | |

| 62 | -17.631 | -12.328 | -5.303 | YY of N ALA β_L Diamide 1 |
|-----|---------|---------|---------|---|
| 63 | -1.872 | -3.375 | 1.503 | ZZ of N ALA $\beta_{\rm L}$ Diamide 1 |
| 64 | 142.728 | 146.408 | -3.680 | XY of N ALA $\beta_{\rm L}$ Diamide 1 |
| 65 | -39.791 | -40.573 | 0.782 | XZ of N ALA $\beta_{\rm L}$ Diamide 1 |
| 66 | 61.148 | 53.789 | 7.359 | YZ of N ALA β_{I} Diamide 1 |
| 67 | 204.954 | 209.912 | -4.958 | XX of N 1 ALA β_1 Diamide 1 |
| 68 | 31.155 | 32.299 | -1.143 | YY of N 1 ALA $\beta_{\rm I}$ Diamide 1 |
| 69 | 57.594 | 59.118 | -1.524 | ZZ of N 1 ALA $\beta_{\rm I}$ Diamide 1 |
| 70 | 185.585 | 185.789 | -0.204 | XY of N 1 ALA β_{I} Diamide 1 |
| 71 | -14.012 | -26.396 | 12.384 | XZ of N 1 ALA β_{I} Diamide 1 |
| 72 | 119.591 | 109.072 | 10.519 | YZ of N 1 ALA β_{I} Diamide 1 |
| 73 | 171.105 | 172.329 | -1.224 | XX of N ALA $\alpha_{\rm L}$ Diamide |
| 74 | -45.457 | -47.111 | 1.654 | YY of N ALA $\alpha_{\rm L}$ Diamide |
| 75 | -54.913 | -41.998 | -12.915 | ZZ of N ALA α_{I} Diamide |
| 76 | 57.468 | 65.966 | -8.498 | XY of N ALA $\alpha_{\rm I}$ Diamide |
| 77 | -5.819 | -15.390 | 9.571 | XZ of N ALA α_1 Diamide |
| 78 | 182.780 | 169.886 | 12.894 | YZ of N ALA α_1 Diamide |
| 79 | 90.263 | 85.086 | 5.177 | XX of N 1 ALA $\alpha_{\rm I}$ Diamide |
| 80 | -43.018 | -37.174 | -5.844 | YY of N 1 ALA $\alpha_{\rm I}$ Diamide |
| 81 | -8.474 | -6.998 | -1.476 | ZZ of N 1 ALA $\alpha_{\rm I}$ Diamide |
| 82 | 200.529 | 192.641 | 7.888 | XY of N 1 ALA $\alpha_{\rm L}$ Diamide |
| 83 | -14.224 | -21.694 | 7.470 | $XZ \text{ of } N = 1 \text{ ALA } \alpha_{I} \text{ Diamide}$ |
| 84 | 233.872 | 236.910 | -3.038 | YZ of N 1 ALA $\alpha_{\rm I}$ Diamide |
| 85 | 222,988 | 216.845 | 6.143 | XX of NALA $\beta_{\rm L}$ Diamide |
| 86 | -17.631 | -12.331 | -5.299 | $YY \text{ of } N \text{ ALA } \beta_L \text{ Diamide}$ |
| 87 | -1.858 | -3.393 | 1.535 | $ZZ \text{ of } N \text{ ALA } \beta_L \text{ Diamide}$ |
| 88 | 142.735 | 146.467 | -3.732 | $XY \text{ of } N \text{ ALA } \beta_L \text{ Diamide}$ |
| 89 | -39 770 | -40 541 | 0 771 | $XZ \text{ of } N \text{ ALA } \beta_L \text{ Diamide}$ |
| 90 | 61.148 | 53.793 | 7.355 | $YZ \text{ of } N \text{ ALA } \beta_L \text{ Diamide}$ |
| 91 | 204.955 | 209.905 | -4.950 | XX of N 1 ALA β_L Diamide |
| 92 | 31.173 | 32.329 | -1.155 | YY of N 1 ALA β_L Diamide |
| 93 | 57.599 | 59.136 | -1.538 | $ZZ \text{ of } N = 1 \text{ ALA } \beta_L \text{ Diamide}$ |
| 94 | 185 561 | 185 791 | -0.230 | $XY \text{ of } N = 1 \text{ ALA } \beta_L \text{ Diamide}$ |
| 95 | -14 025 | -26 385 | 12 360 | $XZ \text{ of } N = 1 \text{ ALA } \beta_L = Diamide$ |
| 96 | 119 592 | 109 166 | 10 426 | $YZ \text{ of } N = 1 \text{ ALA } \beta_L \text{ Diamide}$ |
| 97 | 165 473 | 176 446 | -10 973 | $XX \text{ of } N \text{ ALA } \gamma_{\text{L}} \text{ Diamide}$ |
| 98 | -26 056 | -35 538 | 9 482 | $YY \text{ of } N \text{ ALA } \gamma_L \text{ Diamide}$ |
| 99 | -61.461 | -56.821 | -4.640 | $ZZ \text{ of } N \text{ ALA } y_{\text{L}} \text{ Diamide}$ |
| 100 | 64.737 | 96.151 | -31.414 | $XY \text{ of } N \text{ ALA } \gamma_{\text{L}}$ Diamide |
| 101 | -43.255 | -41.399 | -1.856 | $XZ \text{ of } N \text{ ALA } y_{\text{L}}$ Diamide |
| 102 | 157.624 | 164.271 | -6.647 | YZ of N ALA $\gamma_{\rm L}$ Diamide |
| 103 | 100.331 | 105.764 | -5.433 | XX of N 1 ALA $\gamma_{\rm L}$ Diamide |
| 104 | 47 296 | 55 914 | -8 618 | $YY \text{ of } N = 1 \text{ ALA } \gamma_{L}$ Diamide |
| 105 | -1.601 | -2.422 | 0.822 | $ZZ \text{ of } N = 1 \text{ ALA } v_{\text{L}} \text{ Diamide}$ |
| 106 | 153 286 | 154 832 | -1.546 | $XY \text{ of } N = 1 \text{ ALA } \gamma_{L}$ Diamide |
| 107 | 9 786 | 10 245 | -0.459 | XZ of N = 1 AI A = W Diamide |
| 108 | 235 372 | 239 726 | -4 354 | $VZ \text{ of } N = 1 \text{ ALA}_{TL} \text{ Diamide}$ |
| 109 | 193 594 | 193.476 | 0 118 | $XX \text{ of } N \text{ ARG } \beta_{L}$ Diamide |
| 110 | -32.478 | -32 055 | -0.423 | $YY \text{ of } N \text{ ARG } \beta_{L}$ Diamide |
| 111 | 47 501 | 43 270 | 4 231 | ZZ of N ARG B. Diamide |
| 112 | 80 155 | 77 146 | 3 010 | $XY \text{ of } N \text{ ARG } \beta_{\text{L}}$ Diamide |
| 113 | 39 332 | 42 177 | -2.845 | $XZ \text{ of } N \text{ ARG } \beta_L \text{ Diamide}$ |
| 114 | 167 513 | 159 815 | 7 698 | $YZ \text{ of } N \text{ ARG } \beta_{\text{L}}$ Diamide |
| | 10,.010 | 107.010 | 1.070 | 12 01 11 110 pL_Diama |

| 115 | 227.996 | 239.043 | -11.047 | XX of N 1 ARG β_{I} Diamide |
|-----|---------|---------|---------|---|
| 116 | 6.206 | 9.204 | -2.998 | YY of N 1 ARG $\beta_{\rm I}$ Diamide |
| 117 | 14.257 | 16.808 | -2.551 | ZZ of N 1 ARG $\beta_{\rm I}$ Diamide |
| 118 | 154.874 | 150.507 | 4.367 | XY of N 1 ARG $\beta_{\rm I}$ Diamide |
| 119 | 68.218 | 64.019 | 4.199 | XZ of N 1 ARG β_1 Diamide |
| 120 | 113.342 | 127.715 | -14.373 | $YZ \text{ of } N = 1 \text{ ARG } \beta_1 \text{ Diamide}$ |
| 121 | 236.613 | 217.373 | 19.240 | XX of N 3 β -Sheet 5 residues GLY |
| 122 | -59.779 | -48.538 | -11.241 | YY of N 3 B-Sheet 5 residues GLY |
| 123 | 1.671 | 1.028 | 0.643 | ZZ of N = 3 B-Sheet 5 residues GLY |
| 124 | 88,984 | 64.407 | 24.577 | $XY \text{ of } N = 3 \beta$ -Sheet 5 residues GLY |
| 125 | -1.256 | -1.332 | 0.076 | XZ of N 3 B-Sheet 5 residues GLY |
| 126 | 173 171 | 183 735 | -10 564 | VZ of N 3 B-Sheet 5 residues GLY |
| 127 | 241.130 | 221.343 | 19.787 | XX of N 2 β -Sheet 5 residues GLY |
| 128 | 52 673 | 42 158 | 10 515 | $YY \text{ of } N \ge \beta$ -Sheet 5 residues GLY |
| 129 | 0.007 | -0.187 | 0 194 | 77 of N 2 B-Sheet 5 residues GLV |
| 130 | 83 201 | 60 946 | 22.255 | $XY \text{ of } N = 2 \beta$ Sheet 5 residues GLY |
| 131 | 0 488 | 0 509 | -0.021 | $XT \text{ of } N_2 \beta$ Sheet 5 residues GLY |
| 132 | 172 993 | 184 713 | -11 720 | VZ of N 2 B-Sheet 5 residues GLV |
| 133 | 242 362 | 227 597 | 14 765 | XX of N 1 8-Sheet 5 residues GLV |
| 134 | -50 933 | -48 269 | -2 664 | VV of N 1 B-Sheet 5 residues GLV |
| 135 | 0 794 | 1 473 | -0.679 | 77 of N 1 B-Sheet 5 residues GLV |
| 136 | 91 664 | 79 407 | 12 257 | XV of N 1 B-Sheet 5 residues GLV |
| 137 | 1 221 | 1 374 | -0.153 | X7 of N_1 β-Sheet 5 residues GLY |
| 138 | 184 105 | 189 494 | -5 389 | VZ of N_1 β-Sheet 5 residues GLY |
| 139 | 242 655 | 221 565 | 21.090 | XX of N 4 B-Sheet 5 residues GLV |
| 140 | 50 617 | 41 974 | 8 642 | $XX \text{ of } N_4 \beta$ -sheet 5 residues GL 1 VV of N 4 β -sheet 5 residues GL V |
| 141 | -3 283 | -0.037 | -3 245 | $77 \text{ of N} 4 \beta\text{-Sheet 5 residues GLV}$ |
| 142 | 83 950 | 62 948 | 21 002 | $XY \text{ of } N = 4 \beta$ -Sheet 5 residues GLY |
| 143 | 3.166 | 4.128 | -0.961 | $XZ \text{ of } N \neq \beta$ Sheet 5 residues GLY |
| 144 | 165.339 | 183.568 | -18.229 | YZ of N 4 B-Sheet 5 residues GLY |
| 145 | 211 299 | 206 776 | 4 523 | $XX \text{ of } N = 1 \text{ CYS} \beta_{1}$ Diamide |
| 146 | -15.867 | -14.958 | -0.909 | $YY \text{ of } N = 1 \text{ CYS } \beta_L \text{ Diamide}$ |
| 147 | -31.462 | -31.671 | 0.209 | $ZZ \text{ of } N = 1 \text{ CYS } \beta_L \text{ Diamide}$ |
| 148 | 135.511 | 137.932 | -2.421 | $XY \text{ of } N = 1 \text{ CYS} \beta_L$ Diamide |
| 149 | -43.106 | -44.249 | 1.143 | $XZ \text{ of } N = 1 \text{ CYS } \beta_L \text{ Diamide}$ |
| 150 | 77.373 | 65.672 | 11.701 | $YZ \text{ of } N = 1 \text{ CYS } \beta_L = Diamide$ |
| 151 | 228 388 | 234 204 | -5.816 | XX of N CYS β_L Diamide |
| 152 | 6.837 | 17.831 | -10.994 | YY of N CYS β_L Diamide |
| 153 | 28.008 | 33.466 | -5.458 | $ZZ \text{ of } N CYS \beta_L$ Diamide |
| 154 | 178.709 | 187.088 | -8.379 | $XY \text{ of } N CYS \beta_L \text{ Diamide}$ |
| 155 | -23.725 | -31.562 | 7.838 | $XZ \text{ of } N \text{ CYS } \beta_L$ Diamide |
| 156 | 90.412 | 86.084 | 4.328 | YZ of N CYS $\beta_{\rm L}$ Diamide |
| 157 | 190.927 | 188.776 | 2.151 | XX of N GLY v_1 Diamide |
| 158 | -54.261 | -64.401 | 10.140 | $YY \text{ of } N \text{ GLY } \gamma_t$ Diamide |
| 159 | -23.852 | -22.031 | -1.821 | $ZZ \text{ of } N \text{ GLY } \gamma_L$ Diamide |
| 160 | 78 937 | 96 853 | -17 916 | $XY \text{ of } N \text{ GLY } \gamma_{L}$ Diamide |
| 161 | 19 590 | 20.516 | -0.926 | $XZ \text{ of } N \text{ GLY } \gamma_L$ Diamide |
| 162 | 190 271 | 193 305 | -3 034 | $YZ \text{ of } N \text{ GLY } y_L$ Diamide |
| 163 | 73.592 | 74.260 | -0.667 | XX of N GLY $\alpha_{\rm T}$ Diamide |
| 164 | -22.543 | -17.258 | -5.285 | YY of N GLY $\alpha_{\rm T}$ Diamide |
| 165 | 14.305 | 12.357 | 1.948 | ZZ of N GLY α_1 Diamide |
| 166 | 204.812 | 192.863 | 11.949 | XY of N GLY $\alpha_{\rm I}$ Diamide |
| 167 | 6.273 | -1.137 | 7.410 | XZ of N GLY α_1 Diamide |
| | | | | |

| 168 | 240.918 | 243.387 | -2.469 | YZ of N GLY $\alpha_{\rm L}$ Diamide |
|-----|---------|---------|---------|---|
| 169 | 252.594 | 231.334 | 21.260 | XX of N GLY $\beta_{\rm I}$ Diamide |
| 170 | -0.254 | -0.746 | 0.492 | YY of N GLY $\beta_{\rm I}$ Diamide |
| 171 | -27.930 | -24.696 | -3.233 | ZZ of N GLY $\beta_{\rm L}$ Diamide |
| 172 | 159.068 | 184.141 | -25.073 | XY of N GLY $\beta_{\rm I}$ Diamide |
| 173 | -1.254 | -1.715 | 0.461 | XZ of N GLY β_1 Diamide |
| 174 | 66.009 | 59.826 | 6.183 | YZ of N GLY β_1 Diamide |
| 175 | 215.197 | 210.828 | 4.369 | XX of N 1 GLY $\beta_{\rm I}$ Diamide |
| 176 | 0.518 | -1.094 | 1.612 | YY of N 1 GLY $\beta_{\rm L}$ Diamide |
| 177 | 69.728 | 66.841 | 2.888 | $ZZ \text{ of } N = 1 \text{ GLY } \beta_{L}$ Diamide |
| 178 | 184.227 | 188.371 | -4.144 | XY of N 1 GLY $\beta_{\rm L}$ Diamide |
| 179 | 2.215 | 1.503 | 0.712 | $XZ \text{ of } N = 1 \text{ GLY } \beta_1$ Diamide |
| 180 | 115.675 | 95.294 | 20.381 | YZ of N 1 GLY $\beta_{\rm L}$ Diamide |
| 181 | 195,109 | 198.173 | -3.064 | $XX \text{ of } N \text{ GLN } \beta_L$ Diamide |
| 182 | -17 144 | -13 851 | -3 294 | $YY \text{ of } N \text{ GLN } \beta_L \text{ Diamide}$ |
| 183 | -53 408 | -56 253 | 2.845 | $77 \text{ of } N \text{ GLN }_{\text{DL}}$ Diamide |
| 184 | 153 499 | 159 679 | -6 180 | $XY \text{ of } N \text{ GLN} \beta_L$ Diamide |
| 185 | -21 102 | -12.966 | -8 137 | $XT \text{ of } N \text{ GLN}_p_L$ Diamide |
| 186 | 55 786 | 58 540 | -2.755 | $VZ \text{ of } N \text{ GLN}_{pl}$ Diamide |
| 187 | 230 327 | 231 088 | -0.761 | $XX \text{ of } N = 1 \text{ GLN } \beta_L$ Diamide |
| 188 | 11 247 | 6 688 | 4 559 | $VV \text{ of } N = 1 \text{ GLN } \beta_L$ Diamide |
| 189 | 20 393 | 17 913 | 2,479 | $77 \text{ of } N_1 \text{ GLN } \beta_L$ Diamide |
| 190 | 197 566 | 190 751 | 6 815 | $XY \text{ of } N = 1 \text{ GLN}_{PL}$ Diamide |
| 191 | 7 729 | -0.603 | 8 332 | $XT \text{ of } N_1 \text{ GLN } \beta_L$ Diamide |
| 192 | 78 273 | 62 414 | 15 859 | $VZ \text{ of } N = 1 \text{ GLN}_{PL}$ Diamide |
| 193 | 96 929 | 117 937 | -21.008 | $XX \text{ of } N \text{ GL N} \neq \text{Diamide}$ |
| 194 | -56 487 | -44 344 | -12 143 | $VV \text{ of } N \text{ GLN}_{T_{L}}$ Diamide |
| 195 | -60 280 | -68 623 | 8 343 | $77 \text{ of N GLN}_{T_{L_{Dlamide}}}$ |
| 196 | 126 896 | 153 672 | -26 776 | $XY \text{ of } N \text{ GLN} $ γ_L Diamide |
| 197 | -8 077 | -8 078 | 0.001 | $XT of N GLN_{T_Diamide}$ |
| 198 | 162 502 | 188 889 | -26 387 | $VZ \text{ of } N \text{ GLN}_{T_{L_{i}}} Diamide$ |
| 199 | 224 839 | 227 837 | -2.998 | $XX \text{ of } N = 1 \text{ GLN } v_t$ Diamide |
| 200 | -12.002 | -11 808 | -0.195 | $VV \text{ of } N = 1 \text{ GLN } v_t \text{ Diamide}$ |
| 201 | -17 826 | -14 639 | -3 187 | $77 \text{ of } N = 1 \text{ GLN}_{1}$ Diamide |
| 202 | 177 070 | 182 627 | -5 557 | $XY \text{ of } N = 1 \text{ GLN } \gamma_{L}$ Diamide |
| 203 | 41 935 | 43.534 | -1 599 | $XZ \text{ of } N = 1 \text{ GLN}_{1}$ Diamide |
| 204 | 77 866 | 75 887 | 1 979 | $VZ \text{ of } N = 1 \text{ GLN}_{T_{L_{1}}} Diamide$ |
| 205 | 214 666 | 198 416 | 16 250 | $XX \text{ of } N \text{ GLN } \alpha_{\text{L}}$ Diamide |
| 206 | -55 356 | -40 556 | -14 800 | $YY \text{ of } N \text{ GLN } \alpha_L \text{ Diamide}$ |
| 207 | -12 940 | -6 957 | -5 983 | $ZZ \text{ of } N \text{ GLN } \alpha_L \text{ Diamide}$ |
| 208 | 82.417 | 97.857 | -15.439 | XY of N GLN $\alpha_{\rm L}$ Diamide |
| 209 | 49 489 | 54 595 | -5 106 | $XZ \text{ of } N \text{ GLN} \alpha_L$ Diamide |
| 210 | 120 054 | 125 736 | -5 682 | $YZ \text{ of } N \text{ GLN } \alpha_L$ Diamide |
| 211 | 209.800 | 214.520 | -4.720 | XX of N 1 GLN $\alpha_{\rm L}$ Diamide |
| 212 | -9.750 | -8.392 | -1.358 | YY of N 1 GLN $\alpha_{\rm L}$ Diamide |
| 213 | 50.007 | 54.680 | -4.673 | $ZZ \text{ of } N = 1 \text{ GLN } \alpha_L$ Diamide |
| 214 | 187.390 | 178.417 | 8.973 | XY of N 1 GLN $\alpha_{\rm L}$ Diamide |
| 215 | 62.158 | 54.654 | 7.504 | XZ of N 1 GLN $\alpha_{\rm L}$ Diamide |
| 216 | 124.926 | 131.015 | -6.089 | YZ of N 1 GLN α_1 Diamide |
| 217 | 201.910 | 207.291 | -5.381 | XX of N HIS Diamide |
| 218 | -24.196 | -26.984 | 2.787 | YY of N HIS Diamide |
| 219 | -48.663 | -49.060 | 0.397 | ZZ of N HIS_Diamide |
| 220 | 153.256 | 168.548 | -15.292 | XY of N HIS_Diamide |

| 001 | 16.006 | 10.044 | 1 0 1 7 | |
|-----|---------|------------------|---------|---|
| 221 | -16.896 | -18.244 | 1.347 | XZ of N HIS_Diamide |
| 222 | 59.957 | 70.198 | -10.241 | YZ of N HIS_Diamide |
| 223 | 200.428 | 204.581 | -4.153 | XX of N_1 HIS_Diamide |
| 224 | -28.321 | -18.194 | -10.128 | YY of N 1 HIS Diamide |
| 225 | 21.060 | 14.013 | 7.047 | ZZ of N 1 HIS Diamide |
| 226 | 147.060 | 141.880 | 5,180 | XY of \overline{N} 1 HIS Diamide |
| 227 | -72.135 | -78 755 | 6 620 | XZ of N = 1 HIS Diamide |
| 227 | 165 317 | 154 906 | 10.411 | VZ of N_1 HIS_Diamide |
| 220 | 105.517 | 122 417 | 5 104 | VV of NE HIS Diamida |
| 229 | 127.225 | 132.417 | -3.194 | XX of NE IIIS_Diamide |
| 230 | 41.201 | 54.572 | 0.009 | T I OI NE HIS_Diamide |
| 231 | 55.208 | 53.024 | 2.185 | ZZ of NE HIS_Diamide |
| 232 | 51.6/8 | 66.941 | -15.263 | XY of NE HIS_Diamide |
| 233 | -46.188 | -41.615 | -4.573 | XZ of NE HIS_Diamide |
| 234 | 139.456 | 141.774 | -2.318 | YZ of NE HIS_Diamide |
| 235 | 204.928 | 206.970 | -2.042 | XX of N Lysine |
| 236 | -40.913 | -32.527 | -8.386 | YY of N Lysine |
| 237 | 12.234 | 19.347 | -7.113 | ZZ of N Lysine |
| 238 | 69.696 | 60.034 | 9.662 | XY of N Lysine |
| 239 | -30.526 | -33.069 | 2.543 | XZ of N Lysine |
| 240 | 158.613 | 156.781 | 1.832 | YZ of N Lysine |
| 241 | 167 602 | 166 845 | 0.757 | XX of N = 1 Lysine |
| 242 | -18 140 | -9 694 | -8 446 | VV of N 1 Lysine |
| 242 | -70.848 | -82 106 | 2 258 | 77 of N = 1 Lysine |
| 243 | 107 027 | 100 480 | 2.230 | XV of N_1 Lysine |
| 244 | 197.937 | 190.460 | 1.457 | XI OIN_I Lyshie |
| 245 | -25.549 | -27.008 | 1.439 | XZ of N_1 Lysine |
| 246 | 152.142 | 148.074 | 4.068 | YZ of N_1 Lysine |
| 247 | 187.618 | 194.720 | -7.102 | XX of N MET_ β_L _Diamide |
| 248 | -29.919 | -23.497 | -6.422 | YY of N MET_ β_L _Diamide |
| 249 | 37.587 | 33.229 | 4.358 | ZZ of N MET_ β_L _Diamide |
| 250 | 62.748 | 54.165 | 8.584 | XY of N MET β_{I} Diamide |
| 251 | 29.590 | 34.435 | -4.845 | XZ of N MET β_1 Diamide |
| 252 | 178 328 | 168 571 | 9 7 5 7 | $VZ \text{ of } N \text{ MET } \beta_{z}$ Diamide |
| 252 | 232 184 | 231.870 | 0.314 | VY of N 1 MET 9 Diamide |
| 255 | 51 721 | 231.870 | 5.590 | $XX \text{ of } N_1 \text{ MET}_p_L$ Diamide |
| 234 | 51.721 | 40.132 | 5.589 | Y Y of N_1 ME1_ β_L _Diamide |
| 255 | -/.846 | -10.228 | 2.382 | ZZ of N_1 ME1_ β_L _Diamide |
| 256 | 112.199 | 112.549 | -0.350 | XY of N_1 MET_ β_L _Diamide |
| 257 | 35.653 | 43.663 | -8.010 | XZ of N_1 MET_ β_L _Diamide |
| 258 | 169.013 | 172.335 | -3.322 | YZ of N 1 MET β_L Diamide |
| 259 | 222.562 | 212.957 | 9.605 | XX of N ORN β_{I} Diamide |
| 260 | -16.023 | -14.292 | -1.732 | YY of N ORN B. Diamide |
| 261 | -25 674 | -20 700 | -4 974 | $77 \text{ of N ORN } \beta_{\text{L}}$ Diamide |
| 261 | 18 157 | 20.700 45.647 | 2.810 | $\Sigma \Sigma$ of N ORN β Diamide |
| 202 | 40.437 | 15 200 | 2.010 | $X I OI N OKN_{p_L}$ Diamide |
| 263 | -9.297 | -15.309 | 6.012 | XZ of N ORN_ β_L _Diamide |
| 264 | 170.138 | 168.097 | 2.041 | YZ of N ORN_ β_L _Diamide |
| 265 | 220.359 | 216.850 | 3.509 | XX of N_1 ORN_ β_L _Diamide |
| 266 | 47.000 | 45.105 | 1.895 | YY of N_1 ORN_ β_L _Diamide |
| 267 | -9.648 | -5.288 | -4.359 | ZZ of N 1 ORN β_{I} Diamide |
| 268 | 119.341 | 108.808 | 10.533 | XY of N 1 ORN $\beta_{\rm r}$ Diamide |
| 269 | -56 331 | -53 041 | -3 291 | $XZ \text{ of } N = 1 \text{ ORV } \beta_{-}$ Diamide |
| 20) | 170.018 | 183 256 | 2 2 2 2 | $XZ \text{ of } N_1 \text{ ORN}_p \text{_Diamide}$ |
| 270 | 1/7.710 | 103.230 | -3.330 | $12.01 \text{ m}_1 \text{ UKm}_{\text{PL}}$ Diamide |
| 2/1 | 119.3/1 | 134.118 | -14./4/ | XX of N PHE_ β_L _Diamide |
| 272 | -30.842 | -25.987 | -4.855 | YY of N PHE_ β_L _Diamide |
| 273 | -48.794 | -49.583 | 0.789 | ZZ of N PHE_ β_L _Diamide |
| 274 | 205.508 | 225.205 | -19.697 | XY of N PHE_ β_L Diamide |
| 275 | -20.239 | -22.736 | 2.497 | XZ of N PHE $\beta_{\rm T}$ Diamide |
| | | | | |

| 276 | 72.097 | 96.217 | -24.119 | YZ of N PHE β_1 Diamide |
|-----|---------|---------|---------|---|
| 277 | 181.760 | 184.080 | -2.320 | XX of N 1 PHE $\beta_{\rm I}$ Diamide |
| 278 | -68 114 | -68.060 | -0.054 | VV of N 1 PHF B. Diamide |
| 279 | 39 271 | 41 453 | -2 181 | 77 of N 1 PHE $\beta_{\rm L}$ Diamide |
| 277 | 125 011 | 1/1 519 | -2.101 | XX of N_1 DUE 0 Dismide |
| 200 | 25.104 | 141.310 | -5.007 | XY OIN_IPHE_pL_Diamide |
| 281 | 25.104 | 30./31 | -5.628 | XZ of N_I PHE_ β_L _Diamide |
| 282 | 168.749 | 1/1.650 | -2.901 | YZ of N_1 PHE_ β_L _Diamide |
| 283 | 96.057 | 84.196 | 11.862 | XX of N_2 PHE_ β_L _Diamide |
| 284 | 45.658 | 47.318 | -1.660 | YY of N_2 PHE_ β_L _Diamide |
| 285 | 4.509 | 5.292 | -0.783 | ZZ of N_2 PHE_ β_L _Diamide |
| 286 | 229.795 | 211.499 | 18.296 | XY of N_2 PHE_ β_L _Diamide |
| 287 | 14.511 | 18.899 | -4.388 | XZ of N 2 PHE β_L Diamide |
| 288 | 212.839 | 203.238 | 9.601 | YZ of N 2 PHE β_L Diamide |
| 289 | 210.879 | 202.147 | 8.732 | XX of N SER Diamide |
| 290 | -39.975 | -46.716 | 6.740 | YY of N SER Diamide |
| 291 | -22.055 | -25.040 | 2.985 | ZZ of N SER Diamide |
| 292 | 58.004 | 54.647 | 3.357 | XY of N SER Diamide |
| 293 | -0.146 | -9.363 | 9.217 | XZ of N SER Diamide |
| 294 | 167.931 | 157.309 | 10.622 | YZ of N SER Diamide |
| 295 | 69.972 | 66.366 | 3.605 | XX of N 1 SER Diamide |
| 296 | -12.716 | -1.179 | -11.537 | YY of N ¹ SER Diamide |
| 297 | -29.747 | -27.739 | -2.008 | ZZ of N 1 SER Diamide |
| 298 | 198.346 | 194.191 | 4.155 | XY of \overline{N} 1 SER Diamide |
| 299 | 3.131 | -2.194 | 5.325 | $XZ \text{ of N}^{-1} \text{ SER}^{-1}$ Diamide |
| 300 | 232.954 | 232.367 | 0.587 | YZ of N ¹ SER ^{Diamide} |
| 301 | 74.347 | 67.837 | 6.510 | XX of \overline{N} 3 ALA Tripeptide |
| 302 | -8.447 | -16.320 | 7.873 | YY of N ³ ALA Tripeptide |
| 303 | -16.737 | -13.977 | -2.760 | ZZ of N 3 ALA Tripeptide |
| 304 | 206.834 | 226.600 | -19.766 | XY of N 3 ALA Tripeptide |
| 305 | -15.994 | -33.564 | 17.569 | XZ of N ³ ALA Tripeptide |
| 306 | 203.457 | 170.262 | 33.195 | YZ of N ³ ALA Tripeptide |
| 307 | 115.222 | 120.217 | -4.995 | XX of N 2 ALA Tripeptide |
| 308 | -34.245 | -43.192 | 8.947 | YY of N ² ALA Tripeptide |
| 309 | -81.273 | -68.083 | -13.190 | ZZ of N 2 ALA Tripeptide |
| 310 | 193.386 | 169.551 | 23.835 | XY of N 2 ALA Tripeptide |
| 311 | -10.173 | -5.660 | -4.512 | XZ of N ² ALA Tripeptide |
| 312 | 119.893 | 109.825 | 10.068 | YZ of N ² ALA Tripeptide |
| 313 | 213.873 | 205.835 | 8.038 | XX of N TYR Diamide |
| 314 | -44.462 | -43.373 | -1.090 | YY of N TYR Diamide |
| 315 | -36.235 | -27.541 | -8.694 | ZZ of N TYR Diamide |
| 316 | 67.962 | 63.034 | 4.928 | XY of N TYR Diamide |
| 317 | -14.260 | -21.115 | 6.855 | XZ of N TYR_Diamide |
| 318 | 142.313 | 145.377 | -3.064 | YZ of N TYR_Diamide |
| 319 | 122.121 | 128.143 | -6.022 | XX of N_1 TYR_Diamide |
| 320 | -40.734 | -31.073 | -9.660 | YY of N_1 TYR_Diamide |
| 321 | -54.396 | -52.892 | -1.504 | ZZ of N_1 TYR_Diamide |
| 322 | 200.238 | 189.481 | 10.757 | XY of N_1 TYR_Diamide |
| 323 | -44.207 | -47.041 | 2.834 | XZ of N_1 TYR_Diamide |
| 324 | 196.168 | 199.370 | -3.202 | YZ of N_1 TYR_Diamide |
| 325 | 72.450 | 84.094 | -11.644 | XX of N Adenine |
| 326 | 51.547 | 53.058 | -1.510 | YY of N Adenine |
| 327 | 0.312 | -0.084 | 0.396 | ZZ of N Adenine |
| 328 | 88.808 | 62.405 | 26.403 | XY of N Adenine |
| 329 | 0.218 | 0.501 | -0.283 | XZ of N Adenine |
| 330 | 174.518 | 165.071 | 9.447 | YZ of N Adenine |
| 331 | 126.543 | 127.810 | -1.267 | XX of N3 Guanine |
| | | | | |

| 332 | 2.081 | 0.516 | 1.565 | YY of N3 Guanine |
|-----|-----------|---------|-----------|---------------------|
| 333 | 21.883 | 7.414 | 14.469 | ZZ of N3 Guanine |
| 334 | 171.216 | 169.490 | 1.726 | XY of N3 Guanine |
| 335 | -12.490 | -12.183 | -0.308 | XZ of N3 Guanine |
| 336 | 30.844 | 23.145 | 7.699 | YZ of N3 Guanine |
| 337 | 91.413 | 102.011 | -10.598 | XX of N1 Imidazol |
| 338 | -5.000E-5 | 0 | -5.000E-5 | YY of N1 Imidazol |
| 339 | -56.629 | -47.440 | -9.189 | ZZ of N1 Imidazol |
| 340 | 194.861 | 191.378 | 3.483 | XY of N1 Imidazol |
| 341 | 1.200E-4 | 0 | 1.200E-4 | XZ of N1 Imidazol |
| 342 | 33.590 | 51.527 | -17.937 | YZ of N1 Imidazol |
| 343 | 18.661 | 23.123 | -4.462 | XX of N1 Pyrrolidin |
| 344 | 0.004 | 0.003 | 8.368E-4 | YY of N1 Pyrrolidin |
| 345 | 0.037 | 0.026 | 0.011 | ZZ of N1 Pyrrolidin |
| 346 | 200.410 | 199.996 | 0.414 | XY of N1 Pyrrolidin |
| 347 | -8.160 | -6.479 | -1.681 | XZ of N1 Pyrrolidin |
| 348 | 123.628 | 139.028 | -15.400 | YZ of N1 Pyrrolidin |
| 349 | 28.751 | 26.107 | 2.643 | XX of N4 Coffein |
| 350 | 0.001 | 0.016 | -0.015 | YY of N4 Coffein |
| 351 | -55.246 | -40.383 | -14.862 | ZZ of N4 Coffein |
| 352 | 184.250 | 197.983 | -13.733 | XY of N4 Coffein |
| 353 | -0.009 | 0.006 | -0.015 | XZ of N4 Coffein |
| 354 | 79.039 | 67.949 | 11.090 | YZ of N4 Coffein |
| | | | | |

LISTE ALLER ¹⁵N MOLEKÜLE (KOORDINATIONSZAHL 2) DER BPT-PARAMETRISIERUNG

| Nr. | MP2/TZVPP | BPT | MP2(TZVPP) - BPT | Bezeichnung Tensorkomponente |
|-----|-----------|----------|---------------------|------------------------------|
| 1 | -72.540 | -21.698 | -50.842 | XX of N_1 Adenine |
| 2 | 28.547 | 5.676 | 22.871 | YY of N_1 Adenine |
| 3 | -2.668 | -1.976 | -0.692 | ZZ of N_1 Adenine |
| 4 | -143.378 | -174.404 | 31.026 | XY of N_1 Adenine |
| 5 | -3.875 | -0.455 | -3.42 | XZ of N_1 Adenine |
| 6 | 258.148 | 253.602 | 4.546 | YZ of N_1 Adenine |
| 7 | -134.130 | -167.886 | 33.756 | XX of N_2 Adenine |
| 8 | -26.351 | -32.970 | 6.619 | YY of N_2 Adenine |
| 9 | -1.550 | -3.077 | 1.527 | ZZ of N_2 Adenine |
| 10 | -79.755 | -76.924 | -2.831 | XY of N_2 Adenine |
| 11 | 0.380 | 1.339 | -0.959 | XZ of N_2 Adenine |
| 12 | 280.266 | 280.583 | -0.317 | YZ of N_2 Adenine |
| 13 | -148.850 | -163.463 | 14.613 | XX of N_3 Adenine |
| 14 | -25.931 | -21.072 | -4.859 | YY of N_3 Adenine |
| 15 | 0.293 | 1.157 | -0.864 | ZZ of N_3 Adenine |
| 16 | -35.133 | -84.692 | 49.559 | XY of N_3 Adenine |
| 17 | 1.766 | 2.126 | -0.36 | XZ of N_3 Adenine |
| 18 | 262.566 | 251.957 | 10.609 | YZ of N_3 Adenine |
| 19 | -97.537 | -178.134 | 80.597 | XX of N_2 Allopurinol |
| 20 | -0.051 | -0.036 | -0.015 | YY of N_2 Allopurinol |
| 21 | 36.605 | 45.068 | -8.463 | ZZ of N_2 Allopurinol |
| 22 | 292.189 | 302.884 | -10.695 | XY of N_2 Allopurinol |
| 23 | -0.123 | 0.021 | -0.144 | XZ of N_2 Allopurinol |
| 24 | -61.792 | -106.901 | 45.109 | YZ of N_2 Allopurinol |
| 25 | -144.672 | -151.821 | 7.149 | XX of N3 Coffein |

| 26 | 0.002 | 0.033 | -0.031 | YY of N3 Coffein |
|----------|-----------|----------|-----------------|--|
| 27 | 20.081 | 13.474 | 6.607 | ZZ of N3 Coffein |
| 28 | 240.959 | 252.952 | -11.993 | XY of N3 Coffein |
| 29 | -0.035 | -0.020 | -0.015 | XZ of N3 Coffein |
| 30 | -27.136 | -77.741 | 50.605 | YZ of N3 Coffein |
| 31 | -54.833 | -101.177 | 46.344 | XX of N2 Benzoimidazol |
| 32 | -0.058 | 0.123 | -0.181 | YY of N2 Benzoimidazol |
| 33 | 26.859 | 21,193 | 5.666 | ZZ of N2 Benzoimidazol |
| 34 | 246 788 | 244 706 | 2 082 | XY of N2 Benzoimidazol |
| 35 | -0.029 | -0.235 | 0 206 | XZ of N2 Benzoimidazol |
| 36 | -163 690 | -175 963 | 12 273 | YZ of N2 Benzoimidazol |
| 37 | -42 318 | 19 107 | -61 425 | XX of N2 Cytosine |
| 38 | -35 610 | -23 526 | -12 084 | VV of N2 Cytosine |
| 30 | -57.642 | -63.628 | 5 986 | 77 of N2 Cytosine |
| 40 | -57.042 | 201 125 | 2 5 5 4 | XV of N2 Cytosine |
| 40 | 204.069 | 201.133 | 5.554 | X7 of N2 Cytosine |
| 41 | 10.070 | 3.960 | 10.09 54.707 | XZ of N2 Cytosine |
| 42 | -/8.990 | -24.289 | -54./0/ | YZ OI N2 Cytosine |
| 43 | -38./14 | -64.908 | 26.194 | XX of N4 Guanine |
| 44 | 4.2/1 | -2.740 | 7.011 | Y Y of N4 Guanine |
| 45 | -11.538 | -11.038 | -0.5 | ZZ of N4 Guanine |
| 46 | 261.522 | 256.379 | 5.143 | XY of N4 Guanine |
| 47 | -23.118 | -22.129 | -0.989 | XZ of N4 Guanine |
| 48 | 33.491 | 43.394 | -9.903 | YZ of N4 Guanine |
| 49 | -160.454 | -167.194 | 6.74 | XX of N2 Guanine |
| 50 | 2.075 | 0.417 | 1.658 | YY of N2 Guanine |
| 51 | 51.527 | 29.702 | 21.825 | ZZ of N2 Guanine |
| 52 | 260.002 | 266.609 | -6.607 | XY of N2 Guanine |
| 53 | -25.634 | -29.538 | 3.904 | XZ of N2 Guanine |
| 54 | -67.261 | -85.228 | 17.967 | YZ of N2 Guanine |
| 55 | 52.929 | 48.756 | 4.173 | XX of ND HIS_Diamide |
| 56 | -30.250 | -32.899 | 2.649 | YY of ND HIS_Diamide |
| 57 | 157.770 | 159.397 | -1.627 | ZZ of ND HIS_Diamide |
| 58 | -177.467 | -166.938 | -10.529 | XY of ND HIS_Diamide |
| 59 | -11.974 | -12.776 | 0.802 | XZ of ND HIS Diamide |
| 60 | 109.010 | 105.073 | 3.937 | YZ of ND HIS_Diamide |
| 61 | -51.372 | -88.874 | 37.502 | XX of N3 Hypoxanthine |
| 62 | 0.264 | 0.490 | -0.226 | YY of N3 Hypoxanthine |
| 63 | -20.968 | -22.349 | 1.381 | ZZ of N3 Hypoxanthine |
| 64 | 259.164 | 269.665 | -10.501 | XY of N3 Hypoxanthine |
| 65 | -0.348 | -0.141 | -0.207 | XZ of N3 Hypoxanthine |
| 66 | -183.602 | -175.026 | -8.576 | YZ of N3 Hypoxanthine |
| 67 | -195.587 | -191.915 | -3.672 | XX of N 3 Imidazol |
| 68 | -1.000E-5 | 0 | -1E-5 | YY of N^{3} Imidazol |
| 69 | -17.883 | -5.190 | -12.693 | $ZZ \text{ of N } \overline{3} \text{ Imidazol}$ |
| 70 | 266.123 | 265.648 | 0.475 | XY of \overline{N} 3 Imidazol |
| 71 | 1.800E-4 | 0 | 1.8E-4 | $XZ \text{ of } N^{3} \text{ Imidazol}$ |
| 72 | -80 484 | -91 992 | 11 508 | YZ of N 3 Imidazol |
| 73 | -179.458 | -127.334 | -52.124 | XX of N 2 CH3-Imidazolecarboxaldehvde |
| 74 | -0.842 | -0.628 | -0.214 | YY of N ² CH3-Imidazolecarboxaldehyde |
| 75 | -53 797 | -44 279 | -9.518 | ZZ of N 2 CH3-Imidazolecarboxaldehyde |
| 76 | 242 671 | 246 794 | -4 123 | XY of N 2 CH3-Imidazolecarboxaldehyde |
| 77 | 0.007 | 0 600 | -0 593 | XZ of N 2 CH3-Imidazolecarboxaldehyde |
| ,, 78 | -87 021 | -95 572 | 8 551 | YZ of N 2 CH3-Imidazolecarboxaldehyde |
| 79 | -72 324 | -98 404 | 26.08 | XX of N 1 Acetyl-Imidazolovrazine |
| 80 | -59 564 | -14 416 | -45 148 | YY of N 1 Acetyl-Imidazolpyrazine |
| 81 | 0 154 | 0.025 | 0 1 2 9 | ZZ of N 1 Acetyl-Imidazolnyrazine |
| 82 | -179 801 | -193 416 | 13 615 | XY of N 1 Acetyl-Imidazolpyrazine |
| 04 | -1/9.001 | -175.410 | 15.015 | |

| 83 | 0.509 | 0.611 | -0.102 | XZ of N 1 Acetyl-Imidazolpyrazine |
|-----|----------|-----------|----------|--|
| 84 | 254.500 | 264.426 | -9.926 | YZ of N ¹ Acetyl-Imidazolpyrazine |
| 85 | -278.668 | -296.619 | 17.951 | XX of N 3 Acetyl-Imidazolpyrazine |
| 86 | 29.855 | 27.094 | 2.761 | YY of N ³ Acetyl-Imidazolpyrazine |
| 87 | 0.286 | 0.190 | 0.096 | ZZ of N 3 Acetyl-Imidazolpyrazine |
| 88 | -118.570 | -124.871 | 6.301 | XY of N 3 Acetyl-Imidazolpyrazine |
| 89 | 0.295 | 0.313 | -0.018 | XZ of N ³ Acetyl-Imidazolpyrazine |
| 90 | 315.656 | 306.338 | 9.318 | YZ of N ³ Acetyl-Imidazolpyrazine |
| 91 | -158.812 | -123.183 | -35.629 | XX of N Pyrazin |
| 92 | -29.792 | -27.355 | -2.437 | YY of N Pyrazin |
| 93 | 10.906 | 9.902 | 1.004 | ZZ of N Pyrazin |
| 94 | 315.581 | 312.315 | 3.266 | XY of N Pyrazin |
| 95 | -45.618 | -41.724 | -3.894 | XZ of N Pyrazin |
| 96 | -342.099 | -289.137 | -52.962 | YZ of N Pyrazin |
| 97 | -340.380 | -277.673 | -62.707 | XX of N Pyridin |
| 98 | 0 | 0 | 0 | YY of N Pyridin |
| 99 | 0 | -3.098E-8 | 3.098E-8 | ZZ of N Pyridin |
| 100 | 312.084 | 303.236 | 8.848 | XY of N Pyridin |
| 101 | 0 | 0 | 0 | XZ of N Pyridin |
| 102 | -154.175 | -106.271 | -47.904 | YZ of N Pyridin |
| 103 | -205.177 | -132.330 | -72.847 | XX of N Pirimidin |
| 104 | 0 | 0 | 0 | YY of N Pirimidin |
| 105 | 62.906 | 66.225 | -3.319 | ZZ of N Pirimidin |
| 106 | 299.144 | 297.715 | 1.429 | XY of N Pirimidin |
| 107 | 0 | 0 | 0 | XZ of N Pirimidin |
| 108 | -231.344 | -211.345 | -19.999 | YZ of N Pirimidin |
| | | | | |

LISTE ALLER ³¹P MOLEKÜLE (IN PHOSPHATGRUPPEN) DER BPT-PARAMETRISIERUNG

| MP2/TZVPP | BPT | MP2(TZVPP) | Bezeichnung Tensorkomponente |
|-----------|---|--|--|
| | | - BPT | |
| 259.605 | 263.808 | -4.203 | XX P of AMP |
| -61.839 | -68.74 | 6.901 | YY P of AMP |
| -27.094 | -33.769 | 6.675 | ZZ P of AMP |
| 431.232 | 421.705 | 9.527 | XY P of AMP |
| 62.944 | 59.94 | 3.004 | XZ P of AMP |
| 282.387 | 269.731 | 12.656 | YZ P of AMP |
| 262.008 | 258.567 | 3.441 | XX P of MPHAC2 |
| -0.76 | -4.666 | 3.906 | YY P of MPHAC2 |
| 18.106 | 17.74 | 0.366 | ZZ P of MPHAC2 |
| 268.921 | 276.681 | -7.76 | XY P of MPHAC2 |
| -69.088 | -76.537 | 7.449 | XZ P of MPHAC2 |
| 418.921 | 422.64 | -3.719 | YZ P of MPHAC2 |
| 399.061 | 395.108 | 3.953 | XX P_1 of MPYPHAC1 |
| -58.171 | -57.873 | -0.298 | YY P_1 of MPYPHAC1 |
| 122.391 | 128.278 | -5.887 | ZZ P_1 of MPYPHAC1 |
| 272.553 | 275.686 | -3.133 | XY P_1 of MPYPHAC1 |
| -33.092 | -9.44 | -23.652 | XZ P_1 of MPYPHAC1 |
| 342.804 | 339.475 | 3.329 | YZ P_1 of MPYPHAC1 |
| 340.068 | 344.382 | -4.314 | XX P of MPYPHAC1 |
| 101.777 | 92.849 | 8.928 | YY P of MPYPHAC1 |
| -55.649 | -59.932 | 4.283 | ZZ P of MPYPHAC1 |
| 357.768 | 340.639 | 17.129 | XY P of MPYPHAC1 |
| | MP2/TZVPP 259.605 -61.839 -27.094 431.232 62.944 282.387 262.008 -0.76 18.106 268.921 -69.088 418.921 399.061 -58.171 122.391 272.553 -33.092 342.804 340.068 101.777 -55.649 357.768 | $\begin{array}{rrrrrrrrrrrrrrrrrrrrrrrrrrrrrrrrrrrr$ | $\begin{array}{rrrrrrrrrrrrrrrrrrrrrrrrrrrrrrrrrrrr$ |

| 23 | -71 3/0 | -62 538 | -8.811 | X7 P of MPVPHAC1 |
|----------|----------|----------|---------|--|
| 23 | 305 /05 | 301 427 | 4.068 | VZ P of MPVPHAC1 |
| 24 | 300.495 | 304 624 | 4.008 | VY D of MDVDHAC |
| 25 | 58 805 | 58 017 | 4.002 | VV D of MDVDHAC |
| 20 | JO.095 | 128 202 | -0.022 | $\frac{1}{77} \text{ P}_{\text{of}} MDVDUAC$ |
| 27 | -122.437 | -128.202 | 3.743 | ZZ P OI MP I PHAC |
| 28 | 272.982 | 2/5.966 | -2.984 | XYPOI MPYPHAC |
| 29 | -33.493 | -9.5/2 | -23.921 | XZ P of MPYPHAC |
| 30 | 342.512 | 339.717 | 2.795 | YZ P of MPYPHAC |
| 31 | 341.044 | 345.712 | -4.668 | XX P_1 of MPYPHAC |
| 32 | -101.427 | -92.602 | -8.825 | YYP_1 of MPYPHAC |
| 33 | 56.133 | 60.266 | -4.133 | ZZ P_1 of MPYPHAC |
| 34 | 356.151 | 339.182 | 16.969 | XY P_1 of MPYPHAC |
| 35 | -71.257 | -62.548 | -8.709 | XZ P_1 of MPYPHAC |
| 36 | 305.864 | 301.57 | 4.294 | YZ P_1 of MPYPHAC |
| 37 | 261.293 | 255.589 | 5.704 | XX P of DMPHAC2 |
| 38 | 14.298 | 4.056 | 10.242 | YY P of DMPHAC2 |
| 39 | 1.945 | 2.984 | -1.039 | ZZ P of DMPHAC2 |
| 40 | 442.277 | 445.314 | -3.037 | XY P of DMPHAC2 |
| 41 | -22.075 | -24.307 | 2.232 | XZ P of DMPHAC2 |
| 42 | 242.546 | 246.668 | -4.122 | YZ P of DMPHAC2 |
| 43 | 267.006 | 264.949 | 2.057 | XX P of ETHPHAC |
| 44 | -19.074 | -20.599 | 1.525 | YY P of ETHPHAC |
| 45 | -14.868 | -15.281 | 0.413 | ZZ P of ETHPHAC |
| 46 | 356.375 | 368.51 | -12.135 | XY P of ETHPHAC |
| 47 | 96.54 | 102 766 | -6 226 | XZ P of ETHPHAC |
| 48 | 325 755 | 326 299 | -0 544 | YZ P of ETHPHAC |
| 49 | 269 145 | 279 108 | -9.963 | XX P of ISPRPHAC |
| 50 | -41 214 | -52 833 | 11 619 | VY P of ISPRPHAC |
| 51 | -18 266 | -19 282 | 1 016 | 77 P of ISPRPHAC |
| 52 | 442 798 | 442 034 | 0.764 | XX P of ISPRPHAC |
| 52 | 10 113 | 1/ 883 | 1 77 | V7 D of ISDDDHAC |
| 55 | 250.075 | 244 527 | -4.77 | VZ D of ISDDDHAC |
| 55 | 250.075 | 244.337 | 5.538 | VY D of MEODUAC |
| 55 | 230.037 | 243.092 | 0.743 | XX P of MEOPHAC |
| 50 57 | -10.184 | -11.845 | 1.001 | Y Y P OI MEOPHAC |
| 51 | 2.303 | -3.770 | 9.139 | ZZ P OI MEOPHAC |
| 58 | 250.888 | 262.921 | -12.033 | XY POI MEOPHAC |
| 59 | -40.996 | -46.263 | 5.26/ | XZ P of MEOPHAC |
| 60 | 448.848 | 447.253 | 1.595 | YZ P of MEOPHAC |
| 61 | 524.073 | 498.431 | 25.642 | XX P of POSAC2 |
| 62 | -0.909 | -4.839 | 3.93 | YYP of POSAC2 |
| 63 | -1.159 | -3.091 | 1.932 | ZZ P of POSAC2 |
| 64 | 235.411 | 249.629 | -14.218 | XY P of POSAC2 |
| 65 | -0.029 | -2.107 | 2.078 | XZ P of POSAC2 |
| 66 | 235.266 | 253.497 | -18.231 | YZ P of POSAC2 |
| 67 | 323.847 | 329.545 | -5.698 | XX P of ADP reduced model |
| 68 | -27.166 | -27.537 | 0.371 | YY P of ADP reduced model |
| 69 | 64.064 | 69.441 | -5.377 | ZZ P of ADP reduced model |
| 70 | 243.103 | 241.593 | 1.51 | XY P of ADP reduced model |
| 71 | -19.227 | -13.118 | -6.109 | XZ P of ADP reduced model |
| 72 | 419.52 | 426.838 | -7.318 | YZ P of ADP reduced model |
| 73 | 418.332 | 416.296 | 2.036 | XX P_1 of ADP reduced model |
| 74 | -96.618 | -109.854 | 13.236 | YY P_1 of ADP reduced model |
| 75 | -29.585 | -22.355 | -7.23 | ZZ P 1 of ADP reduced model |
| 76 | 284.007 | 297.322 | -13.315 | XY P 1 of ADP reduced model |
| 77 | 1.035 | -21.534 | 22.569 | XZ P ¹ of ADP reduced model |
| 78 | 282.021 | 285.04 | -3.019 | YZ P ¹ of ADP reduced model |
| | | | | - |

LISTE ALLER ${}^1\text{H}_{\alpha}$ MOLEKÜLE DER BPT-PARAMETRISIERUNG

| Nr. | MP2/TZVPP | BPT | MP2(TZVPP) - BPT | Bezeichnung Tensorkomponente |
|----------|-----------|--------|---------------------|--|
| 1 | 26.888 | 27.214 | -0.326 | XX of HA Acetyl-ALA |
| 2 | 0.555 | -0.139 | 0.694 | YY of HA Acetyl-ALA |
| 3 | 0.525 | -0.13 | 0.655 | ZZ of HA Acetyl-ALA |
| 4 | 24.451 | 25.346 | -0.895 | XY of HA Acetyl-ALA |
| 5 | -0.797 | -0.478 | -0.319 | XZ of HA Acetyl-ALA |
| 6 | 31.193 | 30.659 | 0.534 | YZ of HA Acetyl-ALA |
| 7 | 27.258 | 27.428 | -0.17 | XX of H1A Acetyl-GLY |
| 8 | 4.294 | 2.733 | 1.561 | YY of H1A Acetyl-GLY |
| 9 | -2.213 | -1.739 | -0.474 | ZZ of H1A Acetyl-GLY |
| 10 | 28.054 | 28.914 | -0.86 | XY of H1A Acetyl-GLY |
| 11 | -0.513 | 1.473 | -1.986 | XZ of H1A Acetyl-GLY |
| 12 | 27.772 | 27.004 | 0.768 | YZ of H1A Acetyl-GLY |
| 13 | 27.3 | 27.477 | -0.177 | XX of H2A Acetyl-GLY |
| 14 | -4.296 | -2.749 | -1.547 | YY of H2A Acetyl-GLY |
| 15 | -2.197 | -1.728 | -0.469 | ZZ of H2A Acetyl-GLY |
| 16 | 27.928 | 28.862 | -0.934 | XY of H2A Acetyl-GLY |
| 17 | 0.492 | -1.495 | 1.987 | XZ of H2A Acetyl-GLY |
| 18 | 27.775 | 27.007 | 0.768 | YZ of H2A Acetyl-GLY |
| 19 | 31.991 | 29.212 | 2.779 | XX of H2A GLY_I α -Helix |
| 20 | -1.839 | -0.831 | -1.008 | Y Y of H2A GLY_I α -Helix |
| 21 | 2.278 | 2.176 | 0.102 | ZZ of H2A GLY_1 α -Helix |
| 22 | 28.37 | 28.766 | -0.396 | XY of H2A GLY_1 α -Helix |
| 23 | 0.169 | -1.143 | 1.312 | XZ of H2A GLY_1 α-Helix |
| 24 | 24.524 | 25.327 | -0.803 | YZ of H2A GLY_1 α-Helix |
| 25 | 26.627 | 27.713 | -1.086 | XX of H1A GLY_2 α-Helix |
| 26 | 0.256 | 1.32 | -1.064 | YY of H1A GLY_2 α-Helix |
| 27 | -4.67 | -2.947 | -1.723 | ZZ of H1A GLY_2 α-Helix |
| 28 | 27.937 | 28.205 | -0.268 | XY of H1A GLY_2 α-Helix |
| 29 | -0.46 | -0.05 | -0.41 | XZ of H1A GLY_2 α-Helix |
| 30 | 30.53 | 27.375 | 3.155 | YZ of H1A GLY_2 α-Helix |
| 31 | 28.882 | 26.828 | 2.054 | XX of H1A GLY_3 α-Helix |
| 32 | 0.809 | 0.992 | -0.183 | YY of H1A GLY_3 α-Helix |
| 33 | 5.101 | 2.998 | 2.103 | ZZ of H1A GLY_3 α-Helix |
| 34 | 28.205 | 28.221 | -0.016 | XY of H1A GLY 3 α -Helix |
| 35 | -1.498 | 0.285 | -1.783 | XZ of H1A GLY 3 α-Helix |
| 36 | 28.307 | 28.246 | 0.061 | YZ of H1A GLY ⁻ 3 α-Helix |
| 37 | 27.525 | 26.706 | 0.819 | XX of H1A GLY 1 α-Helix |
| 38 | 2.864 | 2.828 | 0.036 | YY of H1A GLY ⁻¹ α-Helix |
| 39 | -2.866 | -0.159 | -2.707 | ZZ of H1A GLY 1α -Helix |
| 40 | 27.426 | 26.394 | 1.032 | XY of H1A GLY 1 α -Helix |
| 41 | -0.139 | -1.366 | 1.227 | XZ of H1A GLY 1 α -Helix |
| 42 | 28.385 | 30.258 | -1.873 | YZ of H1A GLY 1 α -Helix |
| 43 | 26 382 | 29 673 | -3 291 | XX of H2A GLY a-Helix |
| 44 | -0 574 | -0 114 | -0.46 | YY of H2A GLY a-Helix |
| 45 | 2 653 | 1 813 | 0.84 | $77 \text{ of } H2A \text{ GLY } \alpha$ -Helix |
| 46 | 2.000 | 26 708 | _0 426 | $XY \text{ of } H2A \text{ GIV } \alpha_{-}Haliv$ |
| 47 | 20.202 | 20.700 | -0.+20 0.185 | $X7 \text{ of } H2A \text{ GIV} \alpha_{-}Haliv$ |
| 48 | 2.254 | 2.17) | 2 0.105 | $V7 \text{ of } H2\Lambda \text{ GLV} \propto Haliy$ |
| 0 0 | 27.000 | 20.703 | 2.703 | YY of H2A CLV 2 ~ Haliw |
| 47 50 | 20.301 | 23.023 | 0.938 | AA UI $\Pi 2A$ UL I \Im \mathcal{U} -HellX |
| 50 | -4.004 | -2.043 | -1.301 | 1 1 01 H2A GL $1_3 \alpha$ -Helix |

| 51 | -1.423 | -1.57 | 0.147 | ZZ of H2A GLY 3α -Helix |
|----------|--------|--------|--------|--|
| 52 | 27.668 | 28.601 | -0.933 | XY of H2A GLY 3 α -Helix |
| 53 | -0.667 | 0.469 | -1.136 | XZ of H2A GLY $\overline{3} \alpha$ -Helix |
| 54 | 27.101 | 29.115 | -2.014 | YZ of H2A GLY 3α -Helix |
| 55 | 32 | 29.218 | 2.782 | XX of H1A GLY 1 α -Helix 4 residues |
| 56 | -2 281 | -2.176 | -0.105 | YY of H1A GLY 1 α -Helix 4 residues |
| 57 | -1.832 | -0.828 | -1 004 | $77 \text{ of H1A GLY 1} \alpha$ -Helix 4 residues |
| 58 | 24 515 | 25 326 | -0.811 | $XV \text{ of } H1 \text{ GLV} 1 \alpha$ -Helix 4 residues |
| 59 | -0.17 | 1 143 | _1 313 | X7 of H1A GLV 1 a-Helix 4 residues |
| 60 | -0.17 | 28 762 | -0.392 | VZ of H1A GLV 1 a Helix 4 residues |
| 61 | 26.57 | 20.702 | -1.070 | $VX \text{ of } H2A \text{ GLV} 2 \alpha$ Helix 4 residues |
| 62 | 20.033 | 27.712 | -1.079 | XX of H2A CLY 2 & Helix 4 residues |
| 63 | 4.073 | 2.949 | 1.720 | 77 of H2A CLV 2 or Holiy 4 residues |
| 64 | 0.247 | 1.313 | -1.008 | ZZ of H2A GLY 2 α -Helix 4 residues |
| 04 65 | 50.525 | 27.374 | 5.149 | XY of H2A GLY 2 α -Helix 4 residues |
| 05 | 0.459 | 0.054 | 0.405 | XZ of H2A GLY $_2$ α -Helix 4 residues |
| 00 | 27.942 | 28.207 | -0.265 | YZ of H2A GLY 2α -Helix 4 residues |
| 6/ | 28.802 | 26.768 | 2.034 | XX of HIA GLY_3 α -Helix 4 residues |
| 68 | -5.108 | -2.985 | -2.123 | YY of HIA GLY_3 α -Helix 4 residues |
| 69 70 | 0.813 | 0.977 | -0.164 | ZZ of H1A GLY_3 α -Helix 4 residues |
| 70 | 28.354 | 28.294 | 0.06 | XY of H1A GLY_3 α -Helix 4 residues |
| 71 | 1.459 | -0.312 | 1.771 | XZ of H1A GLY_3 α -Helix 4 residues |
| 72 | 28.227 | 28.233 | -0.006 | YZ of H1A GLY_3 α -Helix 4 residues |
| 73 | 27.516 | 26.698 | 0.818 | XX of H2A GLY_1 α -Helix 4 residues |
| 74 | 2.862 | 0.157 | 2.705 | YY of H2A GLY_1 α -Helix 4 residues |
| 75 | 2.858 | 2.829 | 0.029 | ZZ of H2A GLY_1 α -Helix 4 residues |
| 76 | 28.381 | 30.262 | -1.881 | XY of H2A GLY_1 α -Helix 4 residues |
| 77 | 0.139 | 1.364 | -1.225 | XZ of H2A GLY_1 α -Helix 4 residues |
| 78 | 27.418 | 26.398 | 1.02 | YZ of H2A GLY_1 α -Helix 4 residues |
| 79 | 26.385 | 29.674 | -3.289 | XX of H1A GLY_2 α -Helix 4 residues |
| 80 | -2.64 | -1.808 | -0.832 | YY of H1A GLY 2 α -Helix 4 residues |
| 81 | -0.566 | -0.106 | -0.46 | ZZ of H1A GLY $\overline{2} \alpha$ -Helix 4 residues |
| 82 | 29.853 | 26.952 | 2.901 | XY of H1A GLY 2 α -Helix 4 residues |
| 83 | -2.937 | -2.752 | -0.185 | XZ of H1A GLY 2α -Helix 4 residues |
| 84 | 26.286 | 26.718 | -0.432 | YZ of H1A GLY 2α -Helix 4 residues |
| 85 | 26.638 | 25.683 | 0.955 | XX of H2A GLY 3 α -Helix 4 residues |
| 86 | 1.434 | 1.605 | -0.171 | YY of H2A GLY 3 α -Helix 4 residues |
| 87 | -4.008 | -2.661 | -1.347 | ZZ of H2A GLY 3 α -Helix 4 residues |
| 88 | 27.068 | 29.088 | -2.02 | XY of H2A GLY 3 α -Helix 4 residues |
| 89 | 0.704 | -0.438 | 1.142 | XZ of H2A GLY 3 α -Helix 4 residues |
| 90 | 27.659 | 28.568 | -0.909 | YZ of H2A GLY 3 α -Helix 4 residues |
| 91 | 28.332 | 27.224 | 1.108 | XX of HA ARG Diamide |
| 92 | -1.544 | -1.107 | -0.437 | YY of HA ARG Diamide |
| 93 | -0.81 | -0.202 | -0.608 | ZZ of HA ARG Diamide |
| 94 | 29.163 | 30.059 | -0.896 | XY of HA ARG Diamide |
| 95 | 3.297 | 0.915 | 2.382 | XZ of HA ARG Diamide |
| 96 | 24.37 | 25.902 | -1.532 | YZ of HA ARG Diamide |
| 97 | 29.315 | 27.029 | 2.286 | XX of HA ARG |
| 98 | -3.116 | -1.011 | -2.105 | YY of HA ARG |
| 99 | -1.867 | -0.508 | -1.359 | ZZ of HA ARG |
| 100 | 29.13 | 28.392 | 0.738 | XY of HA ARG |
| 101 | 1.494 | 2.17 | -0.676 | XZ of HA ARG |
| 102 | 27.296 | 27.757 | -0.461 | YZ of HA ARG |
| 103 | 28.09 | 26.836 | 1.254 | XX of HA ARG Neutro |
| 104 | 2.526 | 1.185 | 1.341 | YY of HA ARG Neutro |

| 105 | 1.817 | 0.553 | 1.264 | ZZ of HA ARG Neutro |
|-----|------------------|-----------------|-----------------|--|
| 106 | 30.646 | 29.167 | 1.479 | XY of HA ARG Neutro |
| 107 | 0.889 | 1.621 | -0.732 | XZ of HA ARG Neutro |
| 108 | 25.675 | 27.142 | -1.467 | YZ of HA ARG Neutro |
| 109 | 30.177 | 27.424 | 2.753 | XX of H1A GLY 3 β -Sheet 5 residues |
| 110 | 1.833 | 1.522 | 0.311 | YY of H1A GLY $^{3}\beta$ -Sheet 5 residues |
| 111 | -0.94 | 0.856 | -1.796 | ZZ of H1A GLY $\overline{3}\beta$ -Sheet 5 residues |
| 112 | 26.159 | 27.059 | -0.9 | XY of H1A GLY 3 β-Sheet 5 residues |
| 113 | -4.175 | -2.846 | -1.329 | XZ of H1A GLY $\overline{3}\beta$ -Sheet 5 residues |
| 114 | 26.927 | 28.836 | -1.909 | YZ of H1A GLY $\overline{3}\beta$ -Sheet 5 residues |
| 115 | 31.148 | 26.74 | 4.408 | XX of H2A GLY 1β -Sheet 5 residues |
| 116 | 2.709 | 1.543 | 1.166 | YY of H2A GLY 1 β -Sheet 5 residues |
| 117 | -0.592 | -0.994 | 0.402 | ZZ of H2A GLY 1 β-Sheet 5 residues |
| 118 | 29.523 | 29.641 | -0.118 | XY of H2A GLY 1 B-Sheet 5 residues |
| 119 | 1.651 | 1.874 | -0.223 | XZ of H2A GLY 1 B-Sheet 5 residues |
| 120 | 24.93 | 26.89 | -1.96 | YZ of H2A GLY 1 B-Sheet 5 residues |
| 121 | 29.899 | 27.281 | 2.618 | XX of H1A GLY 2 β -Sheet 5 residues |
| 122 | -2.042 | -1.53 | -0.512 | YY of H1A GLY 2 β -Sheet 5 residues |
| 123 | -0.751 | 0.877 | -1.628 | ZZ of H1A GLY 2 β-Sheet 5 residues |
| 124 | 26.197 | 26.997 | -0.8 | XY of H1A GLY 2 B-Sheet 5 residues |
| 125 | 4 152 | 2 724 | 1 428 | XZ of H1A GLY 2 β-Sheet 5 residues |
| 126 | 27 516 | 29.036 | -1.52 | YZ of H1A GLY 2 β-Sheet 5 residues |
| 127 | 29 949 | 27 481 | 2 468 | XX of H2A GLY 3 β-Sheet 5 residues |
| 128 | 1 741 | 1 475 | 0.266 | YY of H2A GLY 3 β-Sheet 5 residues |
| 129 | 1.048 | -0.84 | 1 888 | 7Z of H2A GLY 3 β-Sheet 5 residues |
| 130 | 25 973 | 26 831 | -0.858 | XY of H2A GLY 3 β-Sheet 5 residues |
| 131 | 4 2 5 9 | 2.817 | 1 442 | XZ of H2A GLY 3 B-Sheet 5 residues |
| 132 | 27.47 | 29.008 | -1 538 | YZ of H2A GLY 3 β-Sheet 5 residues |
| 132 | 29.632 | 27.000 | 2.357 | XX of H1A GLY 4 β-Sheet 5 residues |
| 134 | -1.936 | -1 469 | -0.467 | VV of H1A GLV 4 β-Sheet 5 residues |
| 135 | -0.895 | 0.955 | -1.85 | 77 of H1A GLY 4 β-Sheet 5 residues |
| 136 | 26 474 | 27 139 | -0.665 | XY of H1A GLY 4 β-Sheet 5 residues |
| 137 | 4 284 | 27.139 | 1 512 | X7 of H1A GLV 4 β-Sheet 5 residues |
| 138 | 27 474 | 28 901 | -1 427 | VZ of H1A GLV 4 β-Sheet 5 residues |
| 139 | 29.977 | 20.901 | 2 585 | XX of H2A GLV 2 8-Sheet 5 residues |
| 140 | -1.845 | -1 476 | -0.369 | VV of H2A GLV 2 β-Sheet 5 residues |
| 141 | 0.766 | -1.036 | 1.802 | 77 of H2A GLV 2 B-Sheet 5 residues |
| 142 | 26 272 | 27 151 | -0.879 | $XV \text{ of } H2A \text{ GLV} 2\beta$ -Sheet 5 residues |
| 142 | -4 286 | -2 874 | -1 412 | X7 of H2A GLV 2 B-Sheet 5 residues |
| 144 | 27.059 | 2.074 | -1 722 | VZ of H2A GLV 2 B-Sheet 5 residues |
| 145 | 29.684 | 20.701 | 2 408 | XX of H2A GL V = 2 p-sheet 5 residues |
| 146 | -1 907 | -1 454 | -0.453 | VV of H2A GLV 4 β-Sheet 5 residues |
| 147 | 0.941 | -0.94 | 1 881 | 77 of H2A GLV 4 B-Sheet 5 residues |
| 148 | 26 39 | 27 083 | -0.693 | $XV \text{ of } H2A \text{ GLV } 4 \beta$ -Sheet 5 residues |
| 140 | -4 272 | -2 753 | -0.099 | X7 of H2A GLV 4 β-Sheet 5 residues |
| 150 | 27.655 | 28.953 | -1 298 | VZ of H2A GLV 4 B-Sheet 5 residues |
| 150 | 27.055 | 20.755 | 1 262 | XX of H1A GLV 1 B-Sheet 5 residues |
| 151 | 0.378 | 0 744 | -0.366 | VV of H1A GLV 1 8-Sheet 5 residues |
| 152 | -1.064 | 0.744 | -0.500 | 77 of H1A GLV 1 & Sheet 5 residues |
| 155 | -1.004 | 25 328 | -1.017 | XV of H1A CLV 1 & Sheet 5 residues |
| 155 | _20.172 | _0.812 | _1 107 | $XT \text{ of } H1\Delta \text{ GIV} = 1$ B Sheet 5 residues |
| 155 | -2.003 | -0.015 | -1.192 | VZ of H1A CLV 1 R Sheet 5 residues |
| 150 | 21.011 | 20.224 26.60 | 1.0// | XX of HA CVS Diamide |
| 157 | 20.920 _0 428 | -0 360 | 2.238 _0.050 | YY of HA CVS Diamide |
| 150 | -0.420 | -0.509 | -0.039 | |

| 159 | 1.985 | 0.259 | 1.726 | ZZ of HA CYS Diamide |
|-----|-----------------|--------|--------|--|
| 160 | 29.332 | 30.078 | -0.746 | XY of HA CYS Diamide |
| 161 | 0.412 | 1.475 | -1.063 | XZ of HA CYS Diamide |
| 162 | 25.141 | 26.414 | -1.273 | YZ of HA CYS Diamide |
| 163 | 27.552 | 28.136 | -0.584 | XX of H2A GLY Diamide |
| 164 | -0.885 | -1.139 | 0.254 | YY of H2A GLY Diamide |
| 165 | -1 | -1.574 | 0.574 | ZZ of H2A GLY Diamide |
| 166 | 27.662 | 30.211 | -2.549 | XY of H2A GLY Diamide |
| 167 | -3.214 | -2.034 | -1.18 | XZ of H2A GLY Diamide |
| 168 | 26.348 | 25.014 | 1.334 | YZ of H2A GLY Diamide |
| 169 | 28.602 | 26.756 | 1.846 | XX of H1A GLY Diamide |
| 170 | 1.562 | 1.182 | 0.38 | YY of H1A GLY Diamide |
| 171 | -2.529 | -1.608 | -0.921 | ZZ of H1A GLY Diamide |
| 172 | 25.037 | 27.47 | -2.433 | XY of H1A GLY Diamide |
| 173 | 2.96 | 2.391 | 0.569 | XZ of H1A GLY Diamide |
| 174 | 31.993 | 29.077 | 2.916 | YZ of H1A GLY Diamide |
| 175 | 28.781 | 26.957 | 1.824 | XX of H2A GLY β_L Diamide |
| 176 | 0.183 | -1.298 | 1.481 | YY of H2A GLY β_L Diamide |
| 177 | 2.085 | 1.391 | 0.694 | ZZ of H2A GLY β_L Diamide |
| 178 | 27.997 | 28.918 | -0.921 | XY of H2A GLY β_L Diamide |
| 179 | 4.156 | 2.636 | 1.52 | XZ of H2A GLY β_L Diamide |
| 180 | 27.033 | 27.437 | -0.404 | YZ of H2A GLY β_I Diamide |
| 181 | 28.866 | 26.872 | 1.994 | XX of H1A GLY B ₁ Diamide |
| 182 | -0.175 | 1 241 | -1 416 | YY of H1A GLY B ₁ Diamide |
| 183 | 2,227 | 1 415 | 0.812 | $77 \text{ of H1A GLY } \beta_{L}$ Diamide |
| 184 | 28.136 | 28 895 | -0.759 | $XV \text{ of } H1A \text{ GLV } \beta_{L}$ Diamide |
| 185 | _1.24 | -2.61 | -1.63 | XT of H1A GLV 8 Diamide |
| 186 | -+.2+ 27 222 | 27.541 | 0.300 | VZ of H1A GLV 8 Diamida |
| 187 | 27.232 | 27.341 | -0.309 | 12 of HA GLN R Diamide |
| 107 | 20.703 | 27.032 | 1.755 | $XX \text{ of } HA \text{ GLN } \beta_L \text{ Diamide}$ |
| 100 | 0.040 | -0.032 | 0.098 | Y Y OI HA GLN p_L Diamide |
| 109 | 1.909 | 0.049 | 1.20 | ZZ of HA GLN β_L Diamide |
| 190 | 27.948 | 29.015 | -1.06/ | XY of HA GLN β_L Diamide |
| 191 | 0.931 | 2.416 | -1.485 | XZ of HA GLN β_L Diamide |
| 192 | 26.942 | 27.151 | -0.209 | YZ of HA GLN β_L Diamide |
| 193 | 27.903 | 27.02 | 0.883 | XX of HA GLN γ_L Diamide |
| 194 | 1.676 | 2.119 | -0.443 | YY of HA GLN γ_L Diamide |
| 195 | -1.772 | -0.609 | -1.163 | ZZ of HA GLN γ_L Diamide |
| 196 | 28.941 | 29.131 | -0.19 | XY of HA GLN γ_L Diamide |
| 197 | -0.338 | -0.59 | 0.252 | XZ of HA GLN γ_L Diamide |
| 198 | 25.42 | 27.037 | -1.617 | YZ of HA GLN γ_L Diamide |
| 199 | 29.856 | 27.151 | 2.705 | XX of HA GLN α_L Diamide |
| 200 | 2.571 | 1.771 | 0.8 | YY of HA GLN α_L Diamide |
| 201 | -1.419 | -0.442 | -0.977 | ZZ of HA GLN $\alpha_{\rm L}$ Diamide |
| 202 | 27.368 | 29.08 | -1.712 | XY of HA GLN α_{I} Diamide |
| 203 | 2.092 | 1.967 | 0.125 | XZ of HA GLN α_1 Diamide |
| 204 | 25 646 | 27.016 | -1 37 | YZ of HA GLN $\alpha_{\rm L}$ Diamide |
| 205 | 26 482 | 27 168 | -0.686 | XX of HA HIS Diamide |
| 206 | -2.398 | -0.539 | -1.859 | YY of HA HIS Diamide |
| 207 | -1.388 | -0.445 | -0.943 | ZZ of HA HIS Diamide |
| 208 | 26.107 | 25.555 | 0.552 | XY of HA HIS Diamide |
| 209 | -1.039 | 0.804 | -1.843 | XZ of HA HIS Diamide |
| 210 | 27.663 | 30.496 | -2.833 | YZ of HA HIS Diamide |
| 211 | 26.156 | 27.134 | -0.978 | XX of HA LYS |
| 212 | -0.946 | 0.018 | -0.964 | YY of HA LYS |
| 213 | 0.432 | 1.034 | -0.602 | ZZ of HA LYS |
| | | | | |

| 214 | 27.789 | 30.374 | -2.585 | XY of HA LYS |
|------|----------------|--------|----------------|-----------------------------|
| 215 | -0.284 | -1.394 | 1.11 | XZ of HA LYS |
| 216 | 26 979 | 25 743 | 1 236 | YZ of HA LYS |
| 217 | 25 438 | 27 112 | -1 674 | XX of HA LYS (+)1 |
| 217 | -0.315 | 0.335 | -0.65 | VV of HA I VS (+)1 |
| 210 | -0.515 | 0.333 | 1 271 | 77 of HA I VS (+)1 |
| 219 | -0.000 | 0.403 | -1.2/1 | ZZ OI HALLS(+) |
| 220 | 28.01 | 29.907 | -1.897 | X I OI HALIS(+)I |
| 221 | 0.073 | -1.893 | 1.966 | XZ of HA LYS (+)1 |
| 222 | 27.983 | 26.202 | 1.781 | YZ of HA LYS (+)1 |
| 223 | 28.238 | 26.575 | 1.663 | XX of HA MET Diamide |
| 224 | 2.351 | 0.93 | 1.421 | YY of HA MET Diamide |
| 225 | -1.573 | -0.74 | -0.833 | ZZ of HA MET Diamide |
| 226 | 23.386 | 27.29 | -3.904 | XY of HA MET Diamide |
| 227 | -1.366 | -1.713 | 0.347 | XZ of HA MET Diamide |
| 228 | 29.94 | 29.307 | 0.633 | YZ of HA MET Diamide |
| 229 | 28.174 | 27.35 | 0.824 | XX of HA ORN Diamide |
| 230 | -0.549 | -1.1 | 0.551 | YY of HA ORN Diamide |
| 231 | 1.08 | 0.821 | 0.259 | ZZ of HA ORN Diamide |
| 232 | 26 577 | 29.058 | -2 481 | XX of HA ORN Diamide |
| 232 | -4.071 | -1.8 | -2.401 | X7 of HA ORN Diamide |
| 233 | 27.049 | -1.0 | -2.271 | VZ of HA ORN Diamide |
| 234 | 27.040 | 20.774 | 0.274 | YV of UA DUE Diamide |
| 235 | 28.263 | 25.515 | 2.748 | XX OF HA PHE Diamide |
| 236 | -1.927 | 0.385 | -2.312 | Y Y OF HA PHE Diamide |
| 237 | -0.031 | -0.244 | 0.213 | ZZ of HA PHE Diamide |
| 238 | 24.593 | 27.283 | -2.69 | XY of HA PHE Diamide |
| 239 | -0.706 | -0.91 | 0.204 | XZ of HA PHE Diamide |
| 240 | 29.006 | 30.41 | -1.404 | YZ of HA PHE Diamide |
| 241 | 25.374 | 26.692 | -1.318 | XX of HA PRO Diamide |
| 242 | -1.393 | 0.581 | -1.974 | YY of HA PRO Diamide |
| 243 | -1.432 | 0.227 | -1.659 | ZZ of HA PRO Diamide |
| 244 | 31.144 | 30.457 | 0.687 | XY of HA PRO Diamide |
| 245 | -0.924 | -0.517 | -0.407 | XZ of HA PRO Diamide |
| 246 | 26.612 | 26.024 | 0.588 | YZ of HA PRO Diamide |
| 247 | 27 907 | 27 604 | 0.303 | XX of HA PRO |
| 247 | -2 849 | -1 883 | -0.966 | VV of HA PRO |
| 240 | 2.04) | -1.005 | -0.500 | 77 of HA DDO |
| 249 | 29.577 | 20.042 | 2.790 | XX of UA DDO |
| 250 | 28.377 | 29.042 | -0.403 | |
| 251 | -2.385 | -0.070 | -1./09 | AZ OI HA PRO |
| 252 | 27.419 | 26.49 | 0.929 | YZ OF HA PRO |
| 253 | 27.919 | 28.267 | -0.348 | XX of HA SER Diamide |
| 254 | -1.78 | -0.689 | -1.091 | YY of HA SER Diamide |
| 255 | -1.356 | -0.795 | -0.561 | ZZ of HA SER Diamide |
| 256 | 27.903 | 30.684 | -2.781 | XY of HA SER Diamide |
| 257 | -1.345 | -0.956 | -0.389 | XZ of HA SER Diamide |
| 258 | 24.971 | 24.371 | 0.6 | YZ of HA SER Diamide |
| 259 | 27.119 | 26.982 | 0.137 | XX of HA Tri-ALA |
| 260 | -1.736 | -0.63 | -1.106 | YY of HA Tri -ALA |
| 261 | 0.187 | 0.1 | 0.087 | ZZ of HA Tri -ALA |
| 262 | 25 766 | 25 962 | -0 196 | XY of HA Tri -ALA |
| 2.63 | -1 993 | -1 377 | -0.616 | XZ of HA Tri -ALA |
| 264 | 30.629 | 30.27 | 0.359 | YZ of HA Tri -ALA |
| 265 | 28.852 | 28 022 | 0.83 | XX of HA TRP |
| 205 | 20.032 | 1 677 | 1 105 | |
| 200 | 2.102 2.211 | 1.077 | 2 004 | |
| 207 | 2.014 | -0.20 | 3.094 1 767 | VV of UA TDD |
| 208 | 27.8 | 29.30/ | -1./0/ | AI UI HAIKI VZ ofila TDD |
| 209 | -1.93 | 0.8/1 | -2.801 | AZ OI HA IKP |
| 270 | 25.972 | 25.632 | 0.34 | Y Z OI HA I KP |
| | | | | |

| 271 | 28.545 | 28.345 | 0.2 | XX of HA Tyrosine |
|-----|--------|--------|--------|-------------------|
| 272 | 0.1 | -0.32 | 0.42 | YY of HA Tyrosine |
| 273 | -0.514 | 0.358 | -0.872 | ZZ of HA Tyrosine |
| 274 | 29.017 | 30.494 | -1.477 | XY of HA Tyrosine |
| 275 | -0.6 | -1.578 | 0.978 | XZ of HA Tyrosine |
| 276 | 24.982 | 24.48 | 0.502 | YZ of HA Tyrosine |

LISTE ALLER ¹H_N MOLEKÜLE DER BPT-PARAMETRISIERUNG

| Nr. | MP2/TZVPP | BPT | MP2(TZVPP) | Bezeichnung Tensorkomponente |
|----------|-----------|--------|------------|---|
| | | | - BPT | 0 |
| 1 | 29.233 | 26.751 | 2.482 | XX of H Acetyl-ALA |
| 2 | 1.472 | 2.661 | -1.189 | YY of H Acetyl-ALA |
| 3 | 1.741 | 2.241 | -0.499 | ZZ of H Acetyl-ALA |
| 4 | 25.525 | 25.405 | 0.119 | XY of H Acetyl-ALA |
| 5 | -3.122 | -3.149 | 0.027 | XZ of H Acetyl-ALA |
| 6 | 25.040 | 26.919 | -1.879 | YZ of H Acetyl-ALA |
| 7 | 28.543 | 29.394 | -0.850 | XX of H_1 Acetyl-ALA |
| 8 | 0.064 | 0.028 | 0.036 | YY of H_1 Acetyl-ALA |
| 9 | 1.803 | 0.384 | 1.419 | ZZ of H_1 Acetyl-ALA |
| 10 | 18.654 | 18.863 | -0.209 | XY of H_1 Acetyl-ALA |
| 11 | 0.038 | -0.027 | 0.065 | XZ of H_1 Acetyl-ALA |
| 12 | 30.288 | 27.993 | 2.295 | YZ of H_1 Acetyl-ALA |
| 13 | 25.879 | 26.397 | -0.517 | XX of H GLY_1 α-Helix |
| 14 | -0.927 | -0.284 | -0.643 | YY of H GLY_1 α-Helix |
| 15 | 2.851 | 3.637 | -0.786 | ZZ of H GLY_1 α-Helix |
| 16 | 30.961 | 29.371 | 1.590 | XY of H GLY_1 α -Helix |
| 17 | 0.331 | 0.266 | 0.064 | XZ of H GLY_1 α-Helix |
| 18 | 21.172 | 23.824 | -2.652 | YZ of H GLY_1 α-Helix |
| 19 | 22.592 | 25.979 | -3.387 | XX of H GLY 2 α-Helix |
| 20 | 2.494 | 2.749 | -0.255 | YY of H GLY 2α -Helix |
| 21 | -3.071 | -3.115 | 0.044 | ZZ of H GLY $\overline{2} \alpha$ -Helix |
| 22 | 27.792 | 27.218 | 0.574 | XY of H GLY 2 α -Helix |
| 23 | 3.701 | 2.775 | 0.926 | XZ of H GLY 2α -Helix |
| 24 | 25.120 | 24.754 | 0.366 | YZ of H GLY 2α -Helix |
| 25 | 18.015 | 17.957 | 0.058 | XX of H GLY $\overline{3} \alpha$ -Helix |
| 26 | -4.259 | -3.955 | -0.304 | YY of H GLY 3 α -Helix |
| 27 | 2.018 | 1.711 | 0.307 | ZZ of H GLY 3α -Helix |
| 28 | 30.343 | 27.527 | 2.816 | XY of H GLY 3 α -Helix |
| 29 | 2.916 | 1.942 | 0.974 | XZ of H GLY 3α -Helix |
| 30 | 24.185 | 26.804 | -2.619 | YZ of H GLY 3α -Helix |
| 31 | 26.279 | 28.083 | -1.804 | XX of H GLY 4 α -Helix |
| 32 | -0.296 | -0.342 | 0.046 | YY of H GLY 4 α -Helix |
| 33 | -0.560 | -0.075 | -0.485 | $ZZ \text{ of H GLY } 4 \alpha$ -Helix |
| 34 | 27 398 | 24 814 | 2 583 | $XY \text{ of H GLY} 4 \alpha$ -Helix |
| 35 | -9 070 | -5 079 | -3 991 | $X7 \text{ of H GLY } 4 \alpha$ -Helix |
| 36 | 21 200 | 23 883 | -2 683 | $VZ \text{ of } H \text{ GLV} 4 \alpha \text{-Helix}$ |
| 37 | 25.881 | 26.378 | -0.498 | $YY \text{ of } H \text{ GLV} 1 \alpha \text{ Helix} 4 \text{ residues}$ |
| 38 | -2.853 | -3 643 | -0.498 | VV of H GLV 1 or Holix 4 residues |
| 30 | -0.036 | -0.280 | -0.646 | 77 of H CI V 1 or Holiy 4 residues |
| 37 40 | -0.750 | -0.209 | -0.040 | XX of ILCLY 1 or Units 4 residues |
| 40 41 | 21.108 | 23.843 | -2.0/5 | At of H GLY 1 α -Helix 4 residues |
| 41 | -0.330 | -0.2/1 | -0.060 | XZ of H GLY_1 α -Helix 4 residues |

| 42 | 30.963 | 29.370 | 1.594 | YZ of H GLY_1 α -Helix 4 residues |
|----|--------|--------|--------|--|
| 43 | 22.584 | 25.985 | -3.401 | XX of H GLY_2 α -Helix 4 residues |
| 44 | 3.086 | 3.123 | -0.036 | YY of H GLY_2 α -Helix 4 residues |
| 45 | 2.480 | 2.735 | -0.255 | ZZ of H GLY_2 α -Helix 4 residues |
| 46 | 25.096 | 24.726 | 0.371 | XY of H GLY_2 α -Helix 4 residues |
| 47 | -3.699 | -2.772 | -0.927 | XZ of H GLY_2 α -Helix 4 residues |
| 48 | 27.807 | 27.237 | 0.570 | YZ of H GLY_2 α -Helix 4 residues |
| 49 | 18.011 | 17.951 | 0.060 | XX of H GLY_3 α -Helix 4 residues |
| 50 | -2.016 | -1.686 | -0.330 | YY of H GLY_3 α -Helix 4 residues |
| 51 | -4.262 | -3.950 | -0.312 | ZZ of H GLY_3 α -Helix 4 residues |
| 52 | 24.180 | 26.817 | -2.637 | XY of H GLY_3 α -Helix 4 residues |
| 53 | -2.910 | -1.925 | -0.985 | XZ of H GLY_3 α -Helix 4 residues |
| 54 | 30.352 | 27.537 | 2.816 | YZ of H GLY_3 α -Helix 4 residues |
| 55 | 26.273 | 28.087 | -1.814 | XX of H GLY_4 α -Helix 4 residues |
| 56 | 0.525 | 0.095 | 0.430 | YY of H GLY_4 α -Helix 4 residues |
| 57 | -0.276 | -0.357 | 0.082 | ZZ of H GLY_4 α -Helix 4 residues |
| 58 | 21.174 | 23.844 | -2.670 | XY of H GLY_4 α -Helix 4 residues |
| 59 | 9.080 | 5.067 | 4.013 | XZ of H GLY_4 α -Helix 4 residues |
| 60 | 27.410 | 24.867 | 2.543 | YZ of H GLY_4 α -Helix 4 residues |
| 61 | 28.505 | 27.974 | 0.531 | XX of H ALA_ α_L _Diamide_1 |
| 62 | 2.537 | 1.390 | 1.147 | YY of H ALA α_{L} Diamide 1 |
| 63 | -2.681 | -2.146 | -0.534 | ZZ of H ALA $\alpha_{\rm L}$ Diamide 1 |
| 64 | 26.223 | 27.595 | -1.372 | XY of H ALA $\alpha_{\rm L}$ Diamide 1 |
| 65 | 2.701 | 3.151 | -0.450 | XZ of H ALA_ α_L _Diamide_1 |
| 66 | 25.388 | 23.747 | 1.641 | YZ of H ALA α_L Diamide 1 |
| 67 | 29.242 | 27.161 | 2.080 | XX of H ALA β_L Diamide 1 |
| 68 | -1.471 | -2.041 | 0.571 | YY of H ALA β_L Diamide 1 |
| 69 | -0.622 | 0.162 | -0.783 | ZZ of H ALA β_L Diamide 1 |
| 70 | 18.998 | 19.504 | -0.507 | XY of H ALA β_L Diamide 1 |
| 71 | 2.809 | 3.473 | -0.664 | XZ of H ALA β_L Diamide 1 |
| 72 | 26.699 | 28.175 | -1.475 | YZ of H ALA β_L Diamide 1 |
| 73 | 28.504 | 27.972 | 0.532 | XX of H ALA α_L Diamide |
| 74 | 2.536 | 1.389 | 1.146 | YY of H ALA_ α_L _Diamide |
| 75 | -2.682 | -2.149 | -0.533 | ZZ of H ALA $\alpha_{\rm L}$ Diamide |
| 76 | 26.224 | 27.600 | -1.376 | XY of H ALA $\alpha_{\rm L}$ Diamide |
| 77 | 2.697 | 3.148 | -0.451 | XZ of H ALA α_L Diamide |
| 78 | 25.385 | 23.742 | 1.643 | YZ of H ALA α_{L} Diamide |
| 79 | 29.242 | 27.161 | 2.081 | XX of H ALA β_L Diamide |
| 80 | -1.471 | -2.042 | 0.570 | YY of H ALA_ β_L _Diamide |
| 81 | -0.621 | 0.161 | -0.783 | ZZ of H ALA β_L Diamide |
| 82 | 18.998 | 19.503 | -0.506 | XY of H ALA β_L Diamide |
| 83 | 2.809 | 3.473 | -0.664 | XZ of H ALA_ β_L _Diamide |
| 84 | 26.699 | 28.175 | -1.476 | YZ of H ALA β_L Diamide |
| 85 | 27.811 | 25.825 | 1.986 | XX of H ALA γ_L Diamide |
| 86 | 3.399 | 2.823 | 0.575 | YY of H ALA γ_L Diamide |
| 87 | -2.458 | -2.708 | 0.251 | ZZ of H ALA $\gamma_{\rm L}$ Diamide |
| 88 | 25.254 | 26.517 | -1.263 | XY of H ALA γ_L Diamide |
| 89 | 2.525 | 3.128 | -0.603 | XZ of H ALA_ γ_L _Diamide |
| 90 | 26.289 | 25.973 | 0.316 | YZ of H ALA $\gamma_{\rm L}$ Diamide |
| 91 | 28.413 | 27.079 | 1.334 | XX of H CYS_Diamide |
| 92 | -0.058 | -1.483 | 1.425 | YY of H CYS_Diamide |
| 93 | -1.377 | 0.261 | -1.638 | ZZ of H CYS_Diamide |
| 94 | 17.420 | 18.895 | -1.476 | XY of H CYS_Diamide |

| 95 | 2.923 | 3.502 | -0.579 | XZ of H CYS Diamide |
|-----|--------|--------|--------|---|
| 96 | 27.531 | 28.369 | -0.838 | YZ of H CYS Diamide |
| 97 | 27.176 | 27.590 | -0.414 | XX of H GLY_ Diamide |
| 98 | 1.778 | 0.625 | 1.153 | YY of H GLY_Diamide |
| 99 | -2.820 | -2.980 | 0.160 | ZZ of H GLY_Diamide |
| 100 | 29.339 | 29.162 | 0.178 | XY of H GLY_Diamide |
| 101 | 2.067 | 1.128 | 0.939 | XZ of H GLY_Diamide |
| 102 | 22.843 | 23.414 | -0.572 | YZ of H GLY_Diamide |
| 103 | 30.455 | 27.610 | 2.845 | XX of H GLY_ β_L _Diamide |
| 104 | 0.060 | -0.336 | 0.396 | YY of H GLY_ β_L _Diamide |
| 105 | -2.261 | -0.533 | -1.728 | ZZ of H GLY β_L Diamide |
| 106 | 17.498 | 17.948 | -0.450 | XY of H GLY $\beta_{\rm L}$ Diamide |
| 107 | -0.137 | -0.263 | 0.125 | XZ of H GLY $\beta_{\rm L}$ Diamide |
| 108 | 27.821 | 29.377 | -1.556 | YZ of H GLY β_1 Diamide |
| 109 | 27.906 | 26.430 | 1.477 | XX of H GLN $\beta_{\rm L}$ Diamide |
| 110 | -0.590 | -2.542 | 1.952 | YY of H GLN $\beta_{\rm L}$ Diamide |
| 111 | -1 426 | 0 314 | -1 740 | $ZZ \text{ of } H \text{ GLN } \beta_L$ Diamide |
| 112 | 16 760 | 17 929 | -1 169 | $XY \text{ of } H \text{ GLN}_{PL}$ Diamide |
| 112 | 0 149 | 0.918 | -0.769 | XT of H GLN β_{-} Diamide |
| 113 | 28 288 | 20.480 | -0.707 | XZ of H CLN ρ_L Diamide |
| 114 | 28.288 | 29.400 | -1.192 | Y_{L} of H GLN_p _L _Diamide |
| 115 | 20.201 | 23.329 | 2.931 | XX of H GLN_Diamide |
| 110 | -1.039 | -2.433 | 0.390 | 77 of H GLN Diamida |
| 11/ | -5.478 | -5.015 | -0.402 | XX of H GLN Diamida |
| 110 | 23.904 | 27.373 | -1.071 | X7 of H GLN Diamide |
| 119 | -5.524 | -2.315 | -1.009 | XZ of H GLN Diamide |
| 120 | 25.804 | 20.475 | -0.011 | XX of H HIS Diamide |
| 121 | 20.009 | 0.184 | -0.872 | XX of H HIS Diamide |
| 122 | -2.194 | -0.184 | -2.010 | 77 of H HIS Diamide |
| 123 | 23 283 | 20 323 | 2 960 | XX of H HIS Diamide |
| 124 | 4 056 | 4 557 | -0.501 | X7 of H HIS Diamide |
| 125 | 25 941 | 27 244 | -1.303 | VZ of H HIS_Diamide |
| 120 | 28.257 | 26.180 | 2 076 | XX of H Lysine |
| 127 | 1 262 | -0.899 | 2.070 | VV of H Lysine |
| 120 | 1 490 | 3 563 | -2 072 | ZZ of H Lysine |
| 130 | 28.001 | 29 106 | -1.106 | XY of H Lysine |
| 131 | 1 344 | 1 148 | 0.196 | XZ of H Lysine |
| 132 | 25 241 | 24 745 | 0.496 | YZ of H Lysine |
| 133 | 26 099 | 25 808 | 0 291 | XX of H MET Diamide |
| 134 | 0.148 | 1.671 | -1.522 | YY of H MET Diamide |
| 135 | 3.253 | 3.242 | 0.011 | ZZ of H MET Diamide |
| 136 | 25.692 | 27.352 | -1.660 | XY of H MET Diamide |
| 137 | -1.397 | -4.075 | 2.678 | XZ of H MET Diamide |
| 138 | 23.778 | 21.879 | 1.900 | YZ of H MET Diamide |
| 139 | 27.472 | 26.857 | 0.615 | XX of H ORN Diamide |
| 140 | 0.218 | 0.339 | -0.121 | YY of H ORN Diamide |
| 141 | -3.534 | -2.230 | -1.304 | ZZ of H ORN Diamide |
| 142 | 26.127 | 28.445 | -2.318 | XY of H ORN Diamide |
| 143 | 3.601 | 3.270 | 0.331 | XZ of H ORN Diamide |
| 144 | 20.827 | 19.197 | 1.630 | YZ of H ORN Diamide |
| 145 | 26.936 | 23.599 | 3.338 | XX of H PHE Diamide |
| 146 | -3.007 | 0.016 | -3.024 | YY of H PHE Diamide |
| 147 | 3.520 | 4.799 | -1.278 | ZZ of H PHE Diamide |
| 148 | 28.052 | 28.258 | -0.206 | XY of H PHE Diamide |
| 149 | 2.438 | -0.105 | 2.543 | XZ of H PHE Diamide |
| 150 | 24.860 | 25.527 | -0.667 | YZ of H PHE_Diamide |
| | | | | — |

| 151 | 29.045 | 28.409 | 0.636 | XX of H SER_Diamide |
|-----|--------|--------|--------|---------------------|
| 152 | 1.792 | 0.324 | 1.468 | YY of H SER Diamide |
| 153 | -2.293 | -1.210 | -1.083 | ZZ of H SER_Diamide |
| 154 | 28.705 | 29.069 | -0.364 | XY of H SER_Diamide |
| 155 | 1.496 | 1.736 | -0.239 | XZ of H SER_Diamide |
| 156 | 22.930 | 20.994 | 1.936 | YZ of H SER_Diamide |
| 157 | 31.401 | 29.230 | 2.170 | XX of H Tri_ALA |
| 158 | 3.640 | -0.985 | 4.625 | YY of H Tri_ALA |
| 159 | -3.874 | -1.028 | -2.846 | ZZ of H Tri_ALA |
| 160 | 26.511 | 25.265 | 1.245 | XY of H Tri_ALA |
| 161 | -5.020 | -4.034 | -0.986 | XZ of H Tri_ALA |
| 162 | 19.817 | 22.826 | -3.008 | YZ of H Tri_ALA |
| | | | | |

C - LEBENSLAUF

Persönliche Daten

| Name | Marco Willi Klipfel |
|---------------------|---------------------|
| Geburtsdatum | 26. Dezember 1976 |
| Geburtsort | Kenzingen |
| Staatsangehörigkeit | deutsch |

Schulbildung

| 1983-87 | Grundschule in Seefelden und Britzingen, Deutschland |
|---------|---|
| 1987-89 | "Alemannen" Realschule Müllheim/Baden, Deutschland |
| 1990 | Escuela Primaria in El Volcán, Argentinien |
| 1991-95 | Escuela Provincial Enseñanza Media Nº 7, El Volcán, Argentinien |

<u>Studium</u>

| 1996 | 2 Semester Ingenieurwesen an der Universidad de Buenos Aires, Argentinien | | |
|------------------------|--|--|--|
| 1997-2004 | Chemiestudium: Licenciatura en Química an der Universidad | | |
| | Nacional de San Luis, Argentinien. | | |
| | Diplom unter Leitung von Prof. Dr. Ricardo D. Enriz. | | |
| | Note: 10 "sobresaliente" | | |
| 10/2004-10/2007 | Promotion unter Leitung von Frau Prof. Dr. Anne S. Ulrich am | | |
| | Institut für Biologische Grenzflächen, Forschungszentrum Karlsruhe | | |
| <u>Berufserfahrung</u> | | | |
| 10/2002-05/2003 | Gemeinschaftspraxis-Labormedizin, Bereich Mikrobiologie | | |
| 10/2004-10/2007 | Assistent Vertiefungspraktikum "Gramicidin S & NMR" am Institut | | |
| | für Organische Chemie, Lehrstuhl Biochemie, Universität Karlsruhe | | |

D - WISSENSCHAFTLICHER WERDEGANG

- A. M. Tarditi, M. W. Klipfel, A. M. Rodriguez, F. D. Suvire, G. A. Chasse, O. Farkas, A. Perczel, R. D. Enriz; An ab initio exploratory study of side chain conformations for selected backbone conformations of N-acetyl-L-glutamine-N-methylamide, *Journal of Molecular Structure (THEOCHEM)*, 545, 2001, 29-47
- M. W. Klipfel, M. A. Zamora, A. M. Rodriguez, N. G. Fidanza, R. D. Enriz, I. G. Csizmadia; Exploration of the Full Conformational Space of N-Acetyl-L-glutamine-N-methylamide. An ab initio and Density Functional Theory Study, *J. Phys. Chem. A*, 107, 2003, 5076-5091
- U. Sternberg, M. Klipfel, S. L. Grage, R. Witter and A. S. Ulrich; The Calculation of Fluorine Chemical Shift Tensors for the Interpretation of Biomolecular NMR Spectra, (in Vorbereitung)
- R. Witter, C. Li, F. Nozirov, U. Sternberg, M. Klipfel, P. Gor'kov, R. Heinzmann, T. A. Cross, R. Fu, A. S. Ulrich; Solid-state ¹⁵N-NMR investigations on the Trp₄₁ conformation contributing to the gating mechanism of the M2 proton channel of influenza A virus, (in Vorbereitung)

E - EHRENWÖRTLICHE ERKLÄRUNG

Hiermit erkläre ich ehrenwörtlich, dass ich die vorliegende Arbeit selbständig angefertigt habe und keine anderen als die angegebenen Quellen und Hilfsmittel benutzt sowie die wörtlich oder inhaltlich übernommenen Stellen als solche kenntlich gemacht habe. Die Satzung der Universität Karlsruhe (TH) zur Sicherung guter wissenschaftlicher Praxis in der jeweils gültigen Fassung wurde von mir beachtet.

Diese Arbeit wurde in gleicher oder ähnlicher Form noch keiner anderen Prüfungsbehörde vorgelegt.

Ort, Datum

Unterschrift

F - DANKSAGUNG

Während meiner Arbeit am FZK habe ich mit vielen Leuten zusammengearbeitet, diskutiert und eine sehr schöne Zeit verbracht. Einige davon haben meiner Arbeit beigetragen, andere haben mich wissenschaftlich unterstützt oder mich mit ihrer Freundschaft geehrt. Jch danke allen sehr dafür. An erster Stelle möchte ich mich bei Prof. Dr. Anne S. Ulrich für die

An erster Stelle mochte ich mich bei Prof. Dr. Anne S. Mirich für die Möglichkeit unter ihrer Leitung zu arbeiten herzlich bedanken. Meinem Betreuer Dr. habil. Ulrich Sternberg danke ich für die interessante Themenstellung sowie für die lehrreiche Zusammenarbeit und für die tägliche Unterstützung zum Fortschritt dieser Arbeit.

Dem ganzen Arbeitskreis BioNMR & Lehrstuhl Biochemie bin ich sehr zu Dank verpflichtet für ein sehr angenehmes Arbeitsklima, für die Unterstützung auf beruflicher sowie privater Ebene und für das tägliche Beisammensein zur Kaffeerunde.

Für die Unterstützung in jeglicher Hinsicht zu TURBOMOLE möchte ich mich bei Dr. Florian Weigend und Dr. Uwe Huniar ganz herzlich bedanken. Für die wertvolle Unterstützung in der AlX-Welt danke ich sehr Dr. Olaf Schneider und Frau Ludmilla Obholz.

Meiner Frau Natalia danke ich für die Geduld, das Verständnis und die Unterstützung, die wesentlich zum Gelingen dieser Arbeit beigetragen hat.

Danke!

- Marco -