## Лекция 6.

### Содержание.

# Спектроскопия <sup>13</sup>С-ЯМР

6.1. Несколько важных предварительных замечаний	1
6.2. Гетероядерный двойной резонанс <sup>13</sup> С-{ <sup>1</sup> H}	2
6.3. Химические сдвиги ядер <sup>13</sup> С	12
6.4. Константы спин-спинового взаимодействия <b>J</b> <sub>CH</sub> и <b>J</b> <sub>CC</sub>	20
6.4.1.Экспериментальные методы измерения $J_{CH}$	20
6.4.2. Факторы, определяющие значения $J_{CH}$	27
6.5. Пример постановки сложной задачи в области <sup>13</sup> С-ЯМР и ее	
блестящего экспериментального решения	31
6.6. Пример решения структурной задачи	33

Спектроскопия <sup>13</sup>С-ЯМР на природном содержании этого изотопа занимает второе по значимости место в решении структурных задач при исследовании органических соединений, несмотря на то, что  $^{13}$ С – ядро с низким природным содержанием (1,07%) и меньшим, чем у протона, магнитным моментом. Оба эти фактора приводят к тому, что, при прочих равных условиях, интенсивности сигналов в спектрах <sup>13</sup>С-ЯМР на природном содержании <sup>13</sup>С почти в 6000 раз меньше, чем в протонных спектрах. Однако технические проблемы, связанные с регистрацией этих спектров, были полностью решены с введением импульсной методики за счет накопления. В настоящее время этот вид ЯМР стал рутинным инструментом в органической и биоорганической химии.

### 6.1. Несколько важных предварительных замечаний.

Прежде всего, заметим, что вероятность нахождения двух ядер <sup>13</sup>С в одной молекуле (для молекул малой и средней молекулярной массы) очень мала – всего 0,01%. Поэтому *любой спектр <sup>13</sup>С-ЯМР – это сумма спектров разных молекул-изотопомеров*. Вследствие этого в обычных спектрах <sup>13</sup>С-ЯМР не наблюдается констант спин-спинового взаимодействия <sup>13</sup>С-<sup>13</sup>С.

Как мы узнаем несколько позже, прямые КССВ  ${}^{1}J_{13C-1H}$  достаточно велики по абсолютной величине (от 120 до 250 Гц), а КССВ  ${}^{13}C-{}^{1}H$  через 2 и 3 связи сравнимы по величине с аналогичными протон-протонными константами. Поэтому в спектрах  ${}^{13}C-{}^{3}MP$  должно наблюдаться большое число расщеплений за счет взаимодействия этого ядра как с ближайшими, так и с удаленными протонами. Это дополнительно уменьшает пиковую

интенсивность сигнала и очень сильно затрудняет регистрацию спектра. В связи с этим рутинные спектры <sup>13</sup>С-ЯМР всегда записываются в условиях *полного гетероядерного двойного резонанса* <sup>13</sup>C-{<sup>1</sup>H}.

Важно также иметь в виду, что времена релаксации для ядер углерода-13 значительно длиннее, чем времена релаксации протонов. В связи с этим при накоплении спектров <sup>13</sup>С необходимо использовать значительно более длинные задержки между импульсами, чем при регистрации спектров <sup>1</sup>Н-ЯМР. Основной механизм релаксации для ядер <sup>13</sup>С – диполь-дипольная релаксация за счет взаимодействия с соседними протонами. Поэтому  $T_1$  и  $T_2$  значительно короче для углеродов в группах CH<sub>3</sub>, CH<sub>2</sub> и CH, чем для «четвертичных» углеродов, не имеющих связанных с ними протонов. Для таких «четвертичных» углеродов, не имеющих связанных с ними протонов. Для таких «четвертичных» углеродов  $T_1$  могут достигать сотен секунд! Мы уже знаем, что для того, чтобы система ядерных спинов пришла к термическому равновесию, при выполнении накопления необходимо вводить релаксационную задержку между импульсами порядка  $6T_1$ . Ясно, что из практических соображений это правило нельзя выполнить для четвертичных углеродов. Это одна из двух причин, по которым в реальных спектрах интенсивности сигналов таких углеродов оказываются заниженными за счет эффекта насыщения.

## 6.2. Гетероядерный двойной резонанс <sup>13</sup>С-{<sup>1</sup>H}.

С гомоядерным двойным резонансом мы уже познакомились в предыдущей лекции, а пример гетероядерного двойного резонанса <sup>1</sup>H-{<sup>14</sup>N} был показан лекции 4. Особенность проведения экспериментов по гетероядерному двойному резонансу <sup>13</sup>C-{<sup>1</sup>H} состоит в том, что амплитуда радиочастотного поля для облучения протонов должна быть настолько большой, чтобы полностью перекрывался весь диапазон химических сдвигов <sup>1</sup>H. Такое облучение называют *широкополосным*. В современных спектрометрах эта задача решается с помощью специальных методов модуляции второго радиочастотного поля. Схема стандартного эксперимента по <sup>13</sup>C-{<sup>1</sup>H}-ЯМР с *широкополосной развязкой* от протонов приведена на рис. 6.1. После релаксационной задержки (еще раз напомню, что для полной релаксации необходимо время  $6T_I$ ) следует радиочастотный импульс на частоте <sup>13</sup>C. Угол поворота намагниченности  $\theta$ , как мы знаем, обычно выбирается равным 90°. Облучение протонов осуществляется непрерывно.



Рис. 6.1. Схема стандартного эксперимента <sup>13</sup>С-{<sup>1</sup>H}-ЯМР с *«широкополосной развязкой»* от протонов.

Простой пример спектров <sup>13</sup>С- ЯМР и <sup>13</sup>С- $\{^{1}H\}$ - ЯМР представлен на рис. 6.2. Это спектры норборнана. В этом каркасном углеводороде 3 типа различных атомов углерода. На верхнем спектре «без развязки от протонов» мы видим два триплета и дублет за счет спин-спинового взаимодействия этих углеродов с непосредственно связанными с ними протонами. Дальние КССВ <sup>13</sup>С-<sup>1</sup>Н тоже проявляются как дополнительные расщепления (для C-7 и C-1,4) или как уширение (для C-2,3,5,6) линий. Заметим, что в верхнем спектре наблюдается перекрывание сигналов. Правая компонента триплета C(7) совпадает с левой компонентой сигнала C(1,6). А в условиях «широкополосной развязки от протонов» на нижнем спектре мы видим всего 3 синглета.



Рис. 6.2. Спектры  ${}^{13}$ С-ЯМР и  ${}^{13}$ С- ${}^{1}$ H}-ЯМР норборнана.

А вот более сложный пример – спектры дифенилселенида (рис. 6.3). В спектре  ${}^{13}$ С-{ ${}^{1}$ Н}-ЯМР мы видим, как и следовало ожидать, четыре сигнала, отнесение которых приведено на рисунке. В самом сильном поле находится сигнал С(4), который в спектре монорезонанса представляет собой дублет триплетов.



Рис. 6.3. Спектры <sup>13</sup>С-ЯМР (внизу) и <sup>13</sup>С-{<sup>1</sup>H}-ЯМР (вверху) дифенилселенида на частоте 25 МГц.

Большое дублетное расщепление обусловлено спин-спиновым взаимодействием с протоном, непосредственно связанным с этим углеродом ( ${}^{I}J_{CH} \approx 125$  Гц), а триплетное расщепление – спин-спиновым взаимодействием с двумя эквивалентными протонами при C(3) и C(5) ( ${}^{2}J_{CH} \approx 12,5$  Гц). Спектр без развязки от протонов представляет собой X-часть спектра AA'BB'CX, поскольку протонный спектр дифенилселенида относится к типу AA'BB'C. Сигнал с химическим сдвигом 129,8 м.д. принадлежит *unco*-углероду C(1). Это тоже X-часть спектра AA'BB'CX. Но C(1) не имеет связанных с ним непосредственно протонов, поэтому интенсивность его сигнала понижена, поскольку при выбранной величине релаксационной задержки 4 сек проявляется эффект насыщения. В спектре монорезонанса этот сложный мультиплет, компоненты которого еле видны над уровнем шумов, обусловлен спин-спиновыми взаимодействиями C(1) с удаленными протонами через 2, 3 и 4 связи. Два других сигнала при 128,3 м.д. (C(3,5)) и 130,8 м.д. (C(2,6)) имеют «в неразвязанном спектре» сложную структуру. Это дублеты мультиплетов не первого порядка. Это и не удивительно, поскольку они представляют собой X-части ABCDEX-спектров.

В спектре двойного резонанса пиковые интенсивности сигналов резко возросли за счет исчезновения мультиплетности. Дополнительный почти двукратный выигрыш был получен за счет *ядерного эффекта Оверхаузера*, который мы подробно рассматривали в разделе 5.1.3 лекции 5. Основным механизмом спин-решеточной релаксации ядер

углерода-13, как я уже говорил, является диполь-дипольное взаимодействие с протонами. При быстром молекулярном движении (условие предельного сужения) и чисто дипольдипольном механизме релаксации отношение интенсивности сигнала ядра <sup>13</sup>С, при облучении протона непосредственно связанного с ним ( $I^*$ ), к интенсивности того же сигнала в отсутствие облучения ( $I_0$ ), задается выражением (6.1):

$$I^*/I_0 = 1 + 0.5 \gamma_H / \gamma_C = 1 + 1.99 = 2.99$$
(6.1)

Вот перед вами эксперимент, который подтверждает такое значение ЯЭО. На рис. 6.4 показаны спектры  ${}^{13}$ C-ЯМР и  ${}^{13}$ C-{ ${}^{1}$ H}-ЯМР муравьиной кислоты, меченной изотопом  ${}^{13}$ C. На нижнем спектре  ${}^{13}$ C-ЯМР суммарная интегральная интенсивность двух линий дублета принята за 1. Интенсивность синглета в спектре  ${}^{13}$ C-{ ${}^{1}$ H}-ЯМР, как мы видим по интегральной кривой, действительно составила 2,98.

Однако максимальное значение ЯЭО достигается только в том случае, если нет вкладов других механизмов релаксации. Например, в спектрах квадрупольных ядер, таких как <sup>11</sup>B, <sup>14</sup>C, <sup>2</sup>H, практически отсутствует ЯЭО, поскольку для них релаксация осуществляется по квадрупольному механизму. Практически не наблюдается ЯЭО и в спектрах ЯМР таких ядер, которые имеют большую анизотропию химического сдвига (см. раздел 2.2 в лекции 2). К их числу относятся <sup>199</sup>Hg, <sup>77</sup>Se, <sup>195</sup>Pt и другие. Для них основной является релаксация, обусловленная анизотропией химического сдвига.



Рис. 6.4. Спектры <sup>13</sup>С-ЯМР (внизу) и <sup>13</sup>С-{<sup>1</sup>H}-ЯМР муравьиной кислоты, меченой изотопом <sup>13</sup>С (H<sup>13</sup>COOH), с интегральными кривыми.

Детальный анализ спектра дифенилселенида на рис. 6.3, к которому мы теперь еще раз вернемся, позволяет отметить одну важную особенность. Селен имеет изотоп <sup>77</sup>Se со спином 1/2 и природным содержанием 7,6%. Поэтому в спектре с развязкой от протонов удается увидеть спутники, обусловленные спин-спиновым взаимодействием <sup>13</sup>C-<sup>77</sup>Se, которые расположены симметрично относительно основных сигналов на расстояниях, равных половине соответствующей гетероядерной КССВ. Для C(1)  ${}^{1}J_{CSe} = 102,8$  Гц. Для сигнала C(2,6) спутники отчетливо видны  ${}^{2}J_{CSe} = 11,5$  Гц, для сигнала C(3,5)  ${}^{3}J_{CSe} = 2,7$  Гц, и спутники просматриваются лишь как две ступеньки справа и слева на пьедестале основного сигнала. Для C(4) спутников не удается увидеть, поскольку  ${}^{4}J_{CSe} < 2$  Гц.

Итак, двойной резонанс <sup>13</sup>С-{<sup>1</sup>H} был избран нами как средство для повышения соотношения сигнал/шум в спектрах этого ядра на его природном содержании. Эта цель была достигнута, но за это пришлось заплатить дорогую цену: *в спектрах гетероядерного двойного резонанса* <sup>13</sup>С-{<sup>1</sup>H} при широкополосной развязке теряется вся информация о КССВ <sup>13</sup>С-<sup>1</sup>H, а интенсивности резонансных сигналов более нельзя сравнивать и использовать для определения числа ядер углерода данного типа. Они искажены вследствие того, что значения ЯЭО и времена релаксации разных ядер сильно различаются.

Потерянная информация исключительно ценна, а поэтому сразу начались поиски методик, которые позволили бы вернуть ее, хотя бы частично. Для отнесения сигналов в спектрах <sup>13</sup>С-ЯМР очень важно знать, сколько атомов водорода непосредственно связано с каждым из углеродов. Получить эту информацию можно довольно просто. Сначала записывают спектр с полной развязкой, а затем частоту облучения протонов слегка смещают от положения резонанса. На рис. 6.5 показано, как влияет величина «расстройки» от положения резонанса радиочастотного поля при облучении протонов на форму сигнала CH<sub>3</sub>-группы в спектре <sup>13</sup>С-{<sup>1</sup>H}-ЯМР метилйодида.



Рис. 6.5. Спектры <sup>13</sup>С-{<sup>1</sup>H}-ЯМР метилйодида при различных значениях расстройки  $\Delta v$  (в Гц) радиочастотного поля {<sup>1</sup>H} от резонанса.

При таком «внерезонансном» облучении («off resonance decoupling») происходит лишь частичный коллапс мультиплетов. Исчезают расщепления, обусловленные малыми по модулю дальними КССВ  ${}^{13}$ C- ${}^{1}$ H, а мультиплетность, обусловленная большими прямыми КССВ  ${}^{1}J_{CH}$  при этом сохраняется, и вместе с ней сохраняется также эффект Оверхаузера. Сигналы метильных групп при этом выглядят как квадруплеты, сигналы групп CH<sub>2</sub> – как триплеты, а сигналы групп CH – как дублеты. Синглетными остаются только сигналы «четвертичных углеродов», которые не несут связанных с ними непосредственно протонов. В качестве примера на рис. 6.6 показан спектр  ${}^{13}$ C- ${}^{1}$ H}-ЯМР камфоры (а), а также ее спектр с внерезонансным облучением (б) и спектр INEPT (в), о котором я расскажу немного позже.

На рис. 6.6а приведена только высокопольная часть спектра. В ней присутствуют сигналы всех атомов углерода, кроме углерода карбонила, который лежит в очень слабом поле при 219,3 м.д. В спектре с внерезонансным облучением (б) отчетливо различаем квадруплетную структуру сигналов углеродов метильных групп, триплеты двух из трех метиленовых углеродов, но наблюдается перекрывание дублета C(5) и триплета C(4). Синглетными остаются только сигнал четвертичного C(3) и сигнал карбонильного углерода C(1), который на спектре не показан.

В спектре, записанном с использованием импульсной последовательности INEPT («insensitive nuclei enhanced polarization transfer») разобраться гораздо легче. Все сигналы в нем синглеты, но для групп СН<sub>3</sub> и СН амплитуды их положительны, а для групп CH<sub>2</sub> – отрицательны. Метод с внерезонансным облучением сейчас используется только в рутинных экспериментах и относительно редко, поскольку при изучении сложных молекул перекрывание мультиплетов бывает столь сильным, что интерпретация почти **INEPT** невозможна. Помимо методики широко применяется импульсная последовательность **DEPT** («distortionless enhancement by polarization transfer») C ee помощью в двух экспериментах удается разделить сигналы всех типов углеродов в молекуле. В этих экспериментах интегральные интенсивности сигналов существенно увеличиваются за счет селективного переноса поляризации, который мы уже разбирали в разделе 5.1.4 предыдущей лекции, посвященном двойному резонансу. Вследствие этого удается существенно сократить время накопления таких спектров. Мы детально познакомимся с многоимпульсными последовательностями, которые применяются в этих методах «редактирования спектров» во второй части этого курса.



Рис. 6.6. Спектры <sup>13</sup>С-ЯМР камфоры: а) спектр <sup>13</sup>С-{<sup>1</sup>H}-ЯМР; б) спектр <sup>13</sup>С-{<sup>1</sup>H}-ЯМР с внерезонансным облучением протонов; в) спектр INEPT.

Здесь же я привожу как пример использования последовательности DEPT спектры  ${}^{13}\text{C}-\{{}^{1}\text{H}\}-\text{ЯМР}$  2,7-диметилоктин-3-ола-5 на рис. 6.7. Полный спектр  ${}^{13}\text{C}-\{{}^{1}\text{H}\}-\text{ЯМР}$  этого соединения представлен внизу. Сразу отметим присутствие в нем двух малоинтенсивных (опять насыщение!) сигналов четвертичных углеродов C(3) и C(4). Использование варианта последовательности DEPT-135 позволяет сразу выявить сигналы всех углеродных атомов, несущих протоны. При этом, как и в спектре INEPT, сигналы групп CH<sub>3</sub> и CH имеют положительную амплитуду, а сигналы групп CH<sub>2</sub> – отрицательную (средний спектр). Но в дополнение к этому последовательность DEPT-90 позволяет выделить только сигналы групп CH (верхний спектр).



Рис. 6.7. Спектры 2,7-диметилоктин-3-ола-5: внизу –полный спектр <sup>13</sup>С-{<sup>1</sup>H}-ЯМР; в середине - спектр DEPT-135; верхний спектр - DEPT-90.

При решении сложных структурных задач нередко возникает необходимость иметь точные значения констант спин-спинового взаимодействия  $J_{CH}$ . Их можно определить, записав спектр <sup>13</sup>С-ЯМР без развязки от протонов, что требует очень большого времени для накопления. Временные затраты можно было бы сократить в 4 раза, если использовать такую методику двойного резонанса, в которой сохраняется неискаженной спиновая мультиплетность, но присутствует также и ЯЭО. И такая методика существует. В ней используется следующее важное свойство системы ядерных спинов. При ее возбуждении вторым радиочастотным полем, как мы уже знаем, возникает спиновая когерентность –

происходит перераспределение населенностей всех уровней, которые имеют общие переходы с облучаемыми переходами. Эти новые населенности после выключения возбуждающего поля сохраняются в течение времени релаксации  $T_1$ . Вместе с тем спиновая мультиплетность сигналов, обусловленная взаимодействием облучаемого ядра с другими ядрами, которая исчезла при включении второго поля, восстанавливается сразу же после его выключения. Это свойство и положено в основу эксперимента, который получил название «gated decoupling», что можно перевести как «прерываемая развязка». Его схема представлена на рис. 6.8. Здесь «развязка» от протонов включается только в период релаксационной задержки, но выключается на период выборки ССИ.



Рис. 6.8. Схема эксперимента <sup>13</sup>С-{<sup>1</sup>H}-ЯМР с «*прерываемой широкополосной развязкой»* от протонов.

В качестве примера эффективности этого метода на рис. 6.9 показан спектр <sup>13</sup>С-{<sup>1</sup>H}-ЯМР этилбензола, который разбит на три фрагмента. В сильном поле (фрагмент (*a*)) мы видим квадруплет метильного углерода и триплет группы CH<sub>2</sub> с дополнительными расщеплениями за счет <sup>2</sup> $J_{CH}$ . Область спектра, включающая все сигналы бензольного кольца, в том числе сигнал *unco*-C<sub>1</sub> показана на среднем фрагменте ( $\delta$ ), а внизу в более детальном масштабе даны сигналы всех других групп CH (фрагмент (*в*)).

А вот для количественного анализа с помощью  $^{13}$ C-{ $^{1}$ H}-ЯМР необходимо использовать метод, который бы позволял подавить спиновую мультиплетность, но при этом избавиться от ЯЭО. Тогда можно получить правильные интенсивности сигналов в спектре, точно отвечающие соотношению соответствующих ядер в молекуле, но сохранить выигрыш в пиковой интенсивности за счет подавления мультиплетности. Этого можно достичь, используя методику двойного резонанса с *«инвертированной прерываемой широкополосной развязкой»* (рис. 6.10). В нем, в отличие от предыдущего случая, развязку от протонов включают только на период выборки ССИ. Спиновая мультиплетность при этом мгновенно убирается, а ЯЭО не успевает проявиться.



Рис. 6.9. Спектры <sup>13</sup>С-{<sup>1</sup>H}-ЯМР этилбензола, записанные с *«прерываемой широкополосной развязкой»* от протонов (объяснения в тексте).

Однако при осуществлении таких экспериментов не забывайте еще об одном препятствии – о слишком длинных временах релаксации углерода и, прежде всего, о временах релаксации четвертичных углеродов, которые могут достигать нескольких десятков секунд. Чтобы получить правильные интенсивности в этом случае нужно делать при накоплении задержки между импульсами в несколько минут (требование  $6T_1$ )!



Рис. 6.10. Схема эксперимента <sup>13</sup>С-{<sup>1</sup>H}-ЯМР с *«инвертированной прерываемой широкополосной развязкой»* от протонов.

Сократить это время можно, если добавить в раствор небольшое количество (5 - 10 мг на 1 мл раствора) «релаксанта». Чаще всего для этой цели используют парамагнитный ацетилацетонат хрома Cr(acac)<sub>3</sub>. Он инертен и хорошо растворим в полярных органических растворителях. Он снижает вклад диполь-дипольного механизма в релаксацию и углеродов, несущих протоны, что подавляет ЯЭО. Конечно, как Вы уже знаете, это приведет к уширению резонансных линий, но при больших диапазонах химических сдвигов углерода этот не наносит большого вреда.

Итак, можно сделать вывод о том, что регистрация спектров <sup>13</sup>С-ЯМР – значительно более сложная и длительная процедура, но затраты здесь с лихвой окупаются огромным объемом структурной информации, которая содержится в них.

## $6.3. Химические сдвиги ядер {}^{13}C.$

На рис. 6.11 приведена диаграмма химических сдвигов ядер <sup>13</sup>С в основных классах органических соединений. Мы видим, что диапазон изменения химических сдвигов примерно в 30 раз больше, чем для протонов. (В действительности, полная шкала экранирования ядер <sup>13</sup>С превышает 650 м.д.). Это, безусловно, очень важный факт. Все структурные факторы в химических сдвигах углерода прослеживаются более отчетливо, чем в протонных сдвигах. Сравнивая эту диаграмму с диаграммой протонных химических сдвигов (рис. 3.4 в лекции 3), можем с удовлетворением отметить, что, несмотря на принципиально отличную природу экранирования (для <sup>13</sup>С, как и для других тяжелых ядер, доминирующим является парамагнитный вклад) наблюдается симбатность химических сдвигов <sup>13</sup>С и <sup>1</sup>Н в изоструктурных фрагментах.

Обратите внимание на то, что влияние электронной плотности прослеживается отчетливо: уменьшение электронной плотности ведет к сдвигу в слабое поле. В этом отношении особенно показательны данные по экранированию <sup>13</sup>С в карбениевых ионах (табл. 6.1).



Рис. 6.11. Диаграмма химических сдвигов ядер <sup>13</sup>С в основных классах органических соединений.

Эти данные получены Нобелевским лауреатом Джорджем Ола (Нобелевская премия по химии 1994 г «За вклад в химию карбокатионов»). Он разработал методики генерирования этих высоко реакционноспособных частиц в суперкислых средах и использовал ЯМР при низких температурах как основной метод их изучения.



Джордж Ола (род. 22 мая 1927 г.)

Я не буду здесь комментировать эти очень интересные результаты, предоставляя вам возможность обдумать их самостоятельно. Обратите при этом особое внимание на два кажущихся аномальными факта. Первый: при переходе от *mpem*.-бутильного катиона к изопропильному сигнал карбениевого углерода смещается в сильное (!) поле, а сигнал углеродов метильных групп - в слабое. Второй: замена одной метильной группы в

кумильном карбокатионе  $C_6H_5C^+(CH_3)_2$  на фенил приводит к ожидаемому сильнопольному сдвигу, но при второй такой замене наблюдается слабопольный сдвиг.

	Химические сдвиги б м.д.			
Структура	Карбениевый <sup>13</sup> С <sup>+</sup>	<sup>13</sup> CH <sub>3</sub>		
$(CH_3)_3C^+$	328	47		
$(CH_3)_2 C^+ H$	318	60		
$(CH_3)_2 \mathbf{C}^+ C_2 H_5$	332	43		
(CH <sub>3</sub> ) <sub>2</sub> C <sup>+</sup> (цикло-C <sub>3</sub> H <sub>5</sub> )	280	27		
$C_6H_5C^+(CH_3)_2$	254			
$(C_6H_5)_2C^+CH_3$	198			
$(C_6H_5)_3C^+$	211			

Таблица 6.1. Химические сдвиги ядер<sup>13</sup>С в карбениевых ионах.

Если влияние электронной плотности на химические сдвиги <sup>13</sup>С выражено более отчетливо, чем на химические сдвиги протонов, то влияние магнитной анизотропии соседних атомов и групп, наоборот, проявляется не столь ясно. Поэтому резонансные сигналы олефиновых и ароматических углеродов здесь лежат в одной области. Полагаю, что и эту особенность Вы сможете легко объяснить, если проанализируете ее с позиций, использованных нами в разделе 3.1.1.1. лекции 3.

Обращаю Ваше внимание также на положение резонансного сигнала метилйодида в очень сильном поле. Это вновь проявление эффекта «тяжелого атома», который мы уже рассматривали.



Рис. 6.12. Эффекты тяжелых атомов (йода, брома и теллура) на экранирование углерода-13 в разных молекулах.

На рис. 6.12 показано еще несколько таких примеров. Мы видим, что этот эффект проявляется для углеродов всех типов гибридизации. Обратите внимание на

исключительно большой сильнопольный сдвиг <sup>13</sup>С в четырехйодистом углероде (-292,4 м.д.!).

Эффекты замещения проявляются в экранировании углерода более ярко, чем в экранировании протонов. Как и для протонных химических сдвигов, для сдвигов углерода хорошо выполняются соотношения аддитивности, и разработано несколько эмпирических схем для расчета сдвигов <sup>13</sup>С по инкрементам заместителей в алканах, алкенах и в бензольном ряду. Но в этих эффектах связь сдвигов с электронными параметрами заместителей прослеживается не так ясно, как для протонных химических сдвигов. В самом деле, обратимся сначала к алифатическому ряду. В табл. 6.2 представлены наборы инкрементов для расчета химических сдвигов в открытых цепях (алканы и алкены). Легко видеть, что при насыщенном атоме углерода любой заместитель, кроме уже упомянутых тяжелых атомов, вызывает большой сдвиг α-углерода в слабое поле. В целом величина этого сдвига растет с увеличением электроотрицательности ключевого атома заместителя. Все без исключения заместители дают диамагнитный сдвиг у-углеродов. При этом в циклах он существенно зависит от стереохимии. Вот характерные примеры проявления уэффекта в *трет*.бутилциклогексанах (рис. 6.13). Геометрии этих молекул строго фиксированы – *трет*.бутильные группы, выполняющие роль конформационного якоря, всегда находятся в экваториальном положении. Легко видеть, что заместитель из трансположения к у-углероду вызывает значительно меньший диамагнитный сдвиг, чем из цисположения. Эта закономерность носит общий характер, и она часто используется при решении стереохимических задач.



Рис. 6.13. Примеры проявления α- и γ-эффектов в экранировании углеродов в замещенных *трет*.бутилциклогексанах.

Таблица 6.2. Инкременты заместителей (**б** м.д.) для расчета химических сдвигов <sup>13</sup>С в алканах и алкенах по аддитивной схеме.

	Алканы, положения		Алкены, і	юложения	
Заместитель	α	β	γ	α	β
F	70,1	7,8	-6.8	24,9	-34,3
Cl	31,0	10,0	-5,1	2,6	-6,1
Br	18,9	11,0	-3,8	-7,9	-1,4
Ι	-7,2	10,9	-1,5	-38,5	7,0
OR	49,0	10,1	-6,2	29,4	-38,9
ОСОМе	52,0	6,5	-6,0	18,2	-27,1
NR <sub>2</sub>	28,3	-11,3	-5,1		
NO <sub>2</sub>	61,6	3,1	-4,6	22,3	-0,9
CN	3,1	2,4	-3,3	-15	15
СООН	20,1	2,0	-2,8	4,2	8,9
СНО	29,9	-0,6	-2,7	13,6	13,2
CH=CH <sub>2</sub>	21,5	6,9	-2,1	14,8	-5,8
C≡C	4,4	5,6	-3,4		
Ph	22,1	9,3	-2,6	12,5	-11,0
Me	9.1	9,4	-2,5	12,9	-7,4

Ситуация в бензольном ряду несколько иная (табл. 6.3). Сдвиги сигналов *ипсо*углеродов в сильное поле здесь проявляются не только для тяжелых атомов, но также для групп CN и C=C. Здесь трудно усмотреть какую-либо корреляцию с электронными параметрами заместителей. Не видно ясных закономерностей и в сдвигах *орто*-углеродов. Сдвиги *мета*-углеродов меняются в целом мало. Зато для *пара*-углеродов прослеживается отчетливая корреляция с электронными параметрами заместителя. Это еще более наглядно представлено на рис. 6.14.



Рис. 6.14. Эффекты замещения в бензольном ядре. Сдвиги приведены в м.д. от сигнала бензола (128,5 м.д.).

Таблица 6.3. Инкременты заместителей (б м.д.) для расчета химических сдвигов

	Положения						
Заместитель	unco	орто	мета	napa			
F	35,1	-14,3	0,9	-4,4			
Cl	6,4	0,2	1,0	-2,0			
Br	-5,4	3,3	2,2	-1,0			
Ι	-32,3	9,9	2,6	-0,4			
OR	30,2	-14,7	0,9	-8,1			
OCOMe	23	-6	1	-2,3			
NR <sub>2</sub>	22,4	-15,7	0,8	-11,8			
NO <sub>2</sub>	19,6	-5,3	0,8	6,0			
CN	-16,0	3,5	0,7	4,3			
СООН	2,4	1,6	-0,1	4,8			
СНО	9,0	1,2	1,2	5,8			
CH=CH <sub>2</sub>	7,6	-1,8	-1,8	-3,5			
C≡C	-6,1	3,8	0,4	-0,2			
Ph	13,0	-1,1	0,5	-1,0			
Me	9,3	0,6	0	-3,3			

<sup>13</sup>С в замещенных бензолах по аддитивной схеме.

Эффекты введения в молекулу двойной связи в существенной степени зависят от типа структуры, в которую она встраивается. Для примера на рис. 6.15 показаны изменения в химических сдвигах углеродов при введении двойной связи в нормальную углеводородную цепь (октан), а на рис. 6.16 – при ее встраивании в циклы разного размера. Сразу бросается в глаза тот факт, что *транс*-двойная связь в цепочке дает слабопольный сдвиг на соседних углеродах, а *цис*-двойная связь – сильнопольный, что можно рассматривать как отчетливое проявление пространственного  $\gamma$  –эффекта.



Рис. 6.15. Изменения химических сдвигов углеродов в молекуле октана при введении двойной связи.

При введении в трехчленный, четырехчленный и пятичленный циклы, двойная связь приводит к слабопольному смещению сигналов α-углеродов. А вот в шести- и семичленных циклах наблюдается эффект противоположного знака. Экзоциклическая двойная связь всегда дает заметный слабопольный сдвиг.



Рис. 6.16. Изменения химических сдвигов углеродов в циклических молекулах при введении двойной связи.

Эффекты сопряжения двойной связи проявляются на химических сдвигах олефиновых углеродов отчетливо, что иллюстрируют данные на рис. 6.17. Сопряжение с карбонилом приводит к небольшому слабопольному смещению для α-углеродов, но значительному для β-углеродов, что с химической точки зрения вполне понятно. Перераспределение электронной плотности в молекуле в этом случае, как мы знаем, хорошо описывается значительным вкладом резонансной структуры **Б** для α,β-непредельных соединений.





Рис. 6.18. Влияние эффектов сопряжения на экранирование олефиновых углеродов.

Напротив, введение донорного заместителя с неподеленными электронными парами вызывает сильный слабопольный сдвиг сигналов α-углеродов и сильный диамагнитный сдвиг β-углеродов, что с химической точки зрения также совершенно понятно.

В самом слабом поле в спектрах <sup>13</sup>С-ЯМР расположены сигналы карбонильных групп, положение которых весьма характеристично. Представительная подборка значений химических сдвигов дана на рис. 6.19.

Из этих данных ясно видно, что группы с неподеленными парами, обладающие мощным мезомерным эффектом, при введении к карбонилу вызывают сильный диамагнитный сдвиг.



Рис. 6.19. Химические сдвиги <sup>13</sup>С-ЯМР карбонильных групп в различных соединениях.

Опытный исследователь всегда надежно определит тип карбонильного соединения по химическому сдвигу карбонила. Сопряжение карбонила с двойной связью или

ароматическим кольцом вызывает дополнительный диамагнитный сдвиг (рис. 6.20). Но если появляются стерические взаимодействия, препятствующие сопряжению, сигнал снова смещается в слабое поле.



Рис. 6.20. Влияние сопряжения с двойной связью и бензольным кольцом на химические сдвиги карбонильного углерода в органических молекулах.

Приведенные данные по значениям химических сдвигов углерода-13 показывают, что эти значения содержат исключительно ценную структурную информацию. Немного позже я приведу несколько примеров ее использования.

# 6.4. Константы спин-спинового взаимодействия J<sub>CH</sub> и J<sub>CC</sub>. 6.4.1.Экспериментальные методы измерения J<sub>CH</sub>.

Как ясно из предшествующего изложения, получить информацию о КССВ  $J_{CH}$  и  $J_{CC}$  из спектров <sup>13</sup>С-ЯМР при природном содержании значительно труднее, чем о  $J_{HH}$  из протонных спектров. Поэтому на первых этапах развития ЯМР для измерения этих констант чаще всего использовали специально синтезированные молекулы, обогащенные изотопом <sup>13</sup>С. Вот один из первых примеров, который я взял из работы Грэхэма 1963 г. (*Can.J.Chem.*, **1963**, *41*, 2114). В ней авторы, исходя их Ba<sup>13</sup>CO<sub>3</sub> (это стандартный источник изотопа <sup>13</sup>С для синтеза изотопно меченых органических молекул) в несколько стадий синтезировали ацетилен, этилен и этан с высоким обогащением по <sup>13</sup>С и измерили спектры <sup>13</sup>С-ЯМР и <sup>1</sup>Н-ЯМР этих простых веществ в виде чистых жидкостей при низкой температуре. На рис. 6.21 показан спектр <sup>13</sup>С-ЯМР меченого ацетилена на частоте 15 МГц.

Легко видеть, что это суперпозиция спектров двух изотопомеров – H-C=<sup>13</sup>C-H и H-<sup>13</sup>C=<sup>13</sup>C-H. Введение изотопной метки в молекулу ацетилена делает ее асимметричной. Поэтому спектр H-C=<sup>13</sup>C-H относится к типу ABX, и на рис. 6.21 мы видим X-часть этого спектра, содержащего 4 линии (средний спектр). Спектр дважды меченого ацетилена H-<sup>13</sup>C=<sup>13</sup>C-H относится к типу AA'XX', и XX'- часть его мы видим в нижней части рис. 6.21. Полученные при анализе значения констант показаны в табл. 6.4. При таком анализе удается определить также и КССВ <sup>3</sup>*J*<sub>HH</sub> через тройную связь, которая в спектре самого ацетилена не проявляется, поскольку атомы водорода в нем эквивалентны.

Таблица 6.4. Константы спин-спинового взаимодействия в молекулах ацетилена, этилена и этана, полученные из анализа спектров <sup>13</sup>С- и <sup>1</sup>Н-ЯМР изотопно обогащенных молекул H-C≡<sup>13</sup>C-H и H-<sup>13</sup>C≡<sup>13</sup>C-H (в Гц).

Соединение	$^{I}J_{CC}$	$^{1}J_{CH}$	$^{2}J_{CH}$	$J_{HH}$
ацетилен	170,6	248,7	49,7	${}^{3}J_{HH} = 9,8$
этилен	67,24	156,2	-2,4	${}^{2}J_{HH} = 2,2; {}^{3}J_{uuc} = 11,5;$
				${}^{3}J_{\text{транс}} = 19,1$
этан	34,64	125,0	-4,8	${}^{3}J_{HH} = 8,0$

Многостадийный химический синтез изотопно меченых молекул – занятие очень трудоемкое, однако меченые <sup>13</sup>C и <sup>15</sup>N биомолекулы (белки и нуклеиновые кислоты) с большими молекулярными массами можно получить более экономными методами биоинженерии, выращивая бактерии-продуценты на специальных средах, содержащих меченые изотопом <sup>13</sup>C карбонаты и соли аммония, меченые изотопом <sup>15</sup>N.

В XX'- части AA'XX' спектра H-<sup>13</sup>C≡<sup>13</sup>C-H должно быть 10 линий, но в экспериментальном спектре видны только 8. Это связано с тем, что две центральные линии спектра в действительности являются дублетами. Расстояние между линиями этих дублетов так мало, что они сливаются.

Очень важным источником знаний о КССВ  $J_{CH}$  на начальном этапе развития спектроскопии ЯМР была также регистрация сателлитов <sup>13</sup>C-<sup>1</sup>H в спектрах <sup>1</sup>H-ЯМР относительно простых молекул. Рассмотрим в качестве простейшего примера спектр <sup>1</sup>H-ЯМР хлороформа (рис. 6.22). Уже хорошо знакомый нам интенсивный синглет с химическим сдвигом 7,27 м.д. в нем принадлежит изотопомеру <sup>12</sup>CHCl<sub>3</sub>. Однако кроме него в природной смеси присутствует еще 1,07% изотопомера <sup>13</sup>CHCl<sub>3</sub>. Его протонный сигнал (А-часть АХ спектра) представляет собой дублет с расщеплением, равным <sup>1</sup> $J_{CH}$ . Оба компонента его с интенсивностями около 0,5% от интенсивности основного сигнала

симметрично расположены по обе стороны от него, и мы легко обнаруживаем их, если спектр записан с хорошим соотношением сигнал/шум. Обратите также внимание на то, что в этом спектре присутствуют еще два симметрично расположенных спутника, которые представляют собой *«боковые линии от вращения образца»*.



Рис. 6.21. Спектр <sup>13</sup>С-ЯМР ацетилена (15 МГц), обогащенного изотопом <sup>13</sup>С, записанный для жидкого вещества при -70 С. Экспериментальный спектр (показан вверху) представляет собой суперпозицию спектров двух изотопомеров H-C≡<sup>13</sup>C-H и H-<sup>13</sup>C≡<sup>13</sup>C-H. Разложение на компоненты дано ниже.



Рис. 6.22. Спектр <sup>1</sup>Н-ЯМР хлороформа с сателлитами <sup>13</sup>С-<sup>1</sup>Н. Буквами **R** помечены боковые сигналы от вращения.

Как Вы помните, для усреднения неоднородности поля  $B_{\theta}$  в плоскости xy ампулу с образцом в магните обычно вращают вокруг оси z с частотой около 20 Гц. Это приводит к модуляции поля  $B_{\theta}$  и появлению в спектре *«боковых линий от вращения образца»*,

интенсивность которых при хорошей настройке прибора не превышает 1 - 1,5% от основного сигнала. Но отличить эти паразитные сигналы от сателлитов <sup>13</sup>C-<sup>1</sup>H легко. Они исчезают, если остановить вращение, а при изменении частоты вращения соответственно меняют свое положение. В самых современных приборах достигается столь высокая однородность поля, что необходимость использования вращения образца отпадает.

На рис. 6.23 показан спектр <sup>1</sup>Н-ЯМР *транс*-1,2-дихлорэтилена. Как мы видим, сателлиты <sup>13</sup>С-<sup>1</sup>Н в нем имеют дублетную структуру. Появление ее обусловлено проявлением КССВ  ${}^{3}J_{HH}$  между протонами при двойной связи. В молекуле основного изотопомера Cl<sup>12</sup>CH=<sup>12</sup>CHCl эта КССВ не наблюдается по той же причине, что и в молекуле ацетилена – оба протона химически и магнитно эквивалентны, т.к. молекула симметрична. Сателлиты <sup>13</sup>С-<sup>1</sup>Н в спектре принадлежат минорному изотопомеру  $Cl^{13}CH=^{12}CHCl$ . Его молекула уже асимметрична. Введение изотопа  $^{13}C$  приводит к появлению очень маленького различия в химических сдвигах двух атомов водорода при двойной связи. О таких «изотопных химических сдвигах» я подробно расскажу Вам в одной из лекций второй части этого курса. В связи с этим спектр Cl<sup>13</sup>CH=<sup>12</sup>CHCl следовало бы классифицировать как ABX, и сателлиты <sup>13</sup>C-<sup>1</sup>H в протонном спектре представляют собой АВ-часть этого спектра. В действительности спектр относится к типу AMX, что может вызвать наше удивление, поскольку здесь не выполняется правило для слабо связанных систем (напомню еще раз формулу  $\Delta \delta \ge 6J$ ). Но система все же остается слабо связанной, поскольку выполняется обратное соотношение  $\Delta \delta << 6J$ . Если пренебречь очень малым изотопным сдвигом и принять за начало отсчета  $v_0$  положение сигнала основного изотопомера Cl<sup>12</sup>CH=<sup>12</sup>CHCl, резонансные частоты А и М протонов можно записать в виде:

$$v_{A}^{\ \ l} = v_{0} + 1/2^{\ \ l} J_{CH}$$
$$v_{A}^{\ \ 2} = v_{0} - 1/2^{\ \ l} J_{CH}$$
$$v_{M}^{\ \ l} = v_{0} + 1/2^{\ \ 2} J_{CH}$$
$$v_{M}^{\ \ l} = v_{0} - 1/2^{\ \ 2} J_{CH}$$

Тогда, с учетом КССВ  ${}^{3}J_{HH}$  в экспериментальном спектре должно присутствовать 8 линий, а мы наблюдаем только 4! Дело в том, что  ${}^{2}J_{CH}$  оказывается очень малой, и две из четырех внутренних линий оказываются скрытыми сигналом основного изотопомера, а две другие проявляются лишь как ступеньки на его пьедестале.



Рис. 6.23. Спектр <sup>1</sup>Н-ЯМР *транс*-1,2-дихлорэтилена с сателлитами <sup>13</sup>С-<sup>1</sup>Н. Вверху показан теоретический спектр с внутренними сателлитами.

Итак, регистрируя в протонных спектрах сателлиты <sup>13</sup>С-<sup>1</sup>Н, можно определить КССВ между эквивалентными протонами, которые не проявляются в спектре основного изотопомера. Эти сателлиты могут иметь весьма сложную форму. В качестве еще одного примера на рис. 6.24 показаны сателлиты <sup>13</sup>С-<sup>1</sup>Н в спектре <sup>1</sup>Н-ЯМР диоксана. Интенсивный синглет основного изотопомера в центре «обрезан» для экономии места.

![](_page_23_Figure_3.jpeg)

Рис. 6.24. Сателлиты <sup>13</sup>С-<sup>1</sup>Н в спектре <sup>1</sup>Н-ЯМР диоксана.

Снятие вырождения за счет введения изотопной метки приводит к появлению спектра AA'BB'X, относящегося к фрагменту -OCH<sub>2</sub>-<sup>13</sup>CH<sub>2</sub>O-. При анализе AA'BB'- части этого спектра, которую мы видим в протонном спектре на рис. 6.24, можно найти все КССВ между протонами этого фрагмента.

Анализ тонкой структуры <sup>13</sup>С-<sup>1</sup>Н в протонном спектре иногда позволяет решать весьма сложные задачи. Вот пример из моей личной исследовательской практики. В одном из первых научных проектов наша группа изучала строение и свойства циклопентадиенильных производных элементов 14 группы (Si, Ge, Sn, Pb). Для соединений кремния и германия было строго установлено η<sup>1</sup>-строение: в них атом элемента был связан локализованной освязью с одним из углеродов кольца. При этом спектры <sup>1</sup>Н-ЯМР этих соединений проявляли необычную температурную зависимость. При низких температурах все протоны C<sub>5</sub>H<sub>5</sub>-кольца давали ожидаемый сложный спектр АА'ВВ'Х, который при повышении температуры коллапсировал в синглет А<sub>5</sub>, что указывало на протекание в этих соединениях быстрой вырожденной металлотропной перегруппировки. Более подробно я расскажу об этой перегруппировке в следующей лекции. А вот спектр соединения C<sub>5</sub>H<sub>5</sub>SnMe<sub>3</sub> не проявлял температурной зависимости, и вплоть до температуры -100°C все пять протонов циклопентадиенильного кольца давали в спектре острый синглетный сигнал. Ранее такое же поведение было обнаружено для соединения  $(C_5H_5)_2Hg.$ Ha ЭТОМ ртути основании утверждалось, что циклопентадиенильные лиганды связаны с атомами ртути и олова в этих соединениях по  $\eta^5$ -типу, т.е так, как в ферроцене и других  $\pi$ -комплексах переходных металлов. Развернулась оживленная научная дискуссия, в которой представление о  $\eta^5$ -строении этих соединений поддержал и А.Н. Несмеянов. Я придерживался противоположной точки зрения, и для того, чтобы отстоять ее, было необходимо найти надежные доказательства.

Одним из критериев могло бы стать сравнение КССВ  $J_{CH}$  и  $J_{HH}$  в C<sub>5</sub>H<sub>5</sub>-кольцах соединений обоих типов. Определить эти КССВ из простого <sup>1</sup>H-ЯМР спектра невозможно, поскольку все протоны в кольце эквивалентны. Вот тут на помощь и пришла методика анализа сателлитов <sup>13</sup>C-<sup>1</sup>H в протонных спектрах. Ясно, что в этом случае замена <sup>12</sup>C на <sup>13</sup>C снимает вырождение, и спектр A<sub>5</sub> превращается в спектр AA'BB'XY, где Y – ядро <sup>13</sup>C. На рис. 6.25 показаны внешние сильнопольные сателлиты <sup>13</sup>C-<sup>1</sup>H для протонов кольца в протонных спектрах ферроцена и C<sub>5</sub>H<sub>5</sub>SnMe<sub>3</sub>, каждый из которых представляет собой половину AA'BB'X-части этого спектра. Напомню, что этот спектр симметричен относительно центра. Для ферроцена сателлиты <sup>13</sup>C-<sup>1</sup>H наблюдал и анализировал также

Гольдстейн. Верхние кривые представляют собой экспериментальные спектры, а нижние – теоретические спектры, построенные для наилучших наборов рассчитанных параметров.

![](_page_25_Figure_1.jpeg)

Рис. 6.25. Сателлиты <sup>13</sup>С-<sup>1</sup>Н в протонных спектрах ферроцена (C<sub>5</sub>H<sub>5</sub>)<sub>2</sub>Fe и триметилциклопентадиенилолова C<sub>5</sub>H<sub>5</sub>SnMe<sub>3</sub>:

(а) – внешний слабопольный сателлит в спектре ( $C_5H_5$ )<sub>2</sub>Fe ( $\Delta v_{1/2} = 0,17$  Гц).

(б) – внешний слабопольный сателлит в спектре  $C_5H_5SnMe_3$  ( $\Delta v_{1/2} = 0,34$  Гц).

Для C<sub>5</sub>H<sub>5</sub>SnMe<sub>3</sub> при анализе сателлитных спектров были получены КССВ, представленные в табл. 6.5.

Таблица 6.5. Константы спин-спинового взаимодействия ( $C_5H_5$ -кольцо), полученные при анализе структуры сателлитов <sup>13</sup>C-<sup>1</sup>H в спектре  $C_5H_5SnMe_{3}$ .

<b>J</b> <sup>1</sup> (H-H)	<b>J</b> <sup>2</sup> (H-H)	$J(^{I3}C-C-C-H)$	$J(^{I3}C-C-H)$	<b>Ј</b> ( <sup>13</sup> С-Н)
2,86±0,03	0,97±0,03	8,05±0,06	4,95±0,06	161,3±0,15

Конечно, если принять для  $C_5H_5SnMe_3 \eta^1$ -строение и считать вырождение спектра следствием такой же перегруппировки, как в производных кремния и германия, то нужно иметь в виду, что  $J^1(H-H)$  будет представлять собой усредненную вицинальную КССВ, а  $J^2(H-H)$  – усредненную «диагональную» КССВ через 4 связи в пятичленном кольце:

![](_page_25_Figure_9.jpeg)

Сопоставление полученных параметров с усредненными по той же схеме КССВ, найденными при анализе спектров циклопентадиенильных производных кремния и германия, для которых  $\eta^1$ -строение было доказано однозначно, показало почти полную идентичность, а сравнение их с параметрами, полученными при анализе сателлитных спектров ферроцена и других  $\eta^5$ -комплексов – полное отсутствие сходства. Обстоятельная статья была опубликована в международном журнале (Yu.K. Grishin, N.M. Sergeyev, Yu.A. Ustynyuk, *J.Organomet.Chem.*, **1972**, *34*, 105-118), и это послужило косвенным, но важным аргументом в споре. А вслед за этим нам удалось получить и неопровержимые доказательства  $\eta^1$ -строения C<sub>5</sub>H<sub>5</sub>SnMe<sub>3</sub>.

С появлением регистрации спектров <sup>13</sup>С-ЯМР с «*прерываемой широкополосной развязкой*» от протонов, о которой я уже рассказал, она стала основным методом экспериментального определения КССВ  $J_{CH}$ , и большинство результатов для молекул малой и средней массы было получено с помощью именно этого метода. Сейчас все большее количество таких данных получается из двумерных спектров.

### 6.4.2. Факторы, определяющие значения J<sub>CH</sub>.

### <u>Прямые константы ${}^{1}J_{CH}$ </u>

Уже простой взгляд на значения КССВ  ${}^{I}J_{CH}$ .в табл. 6.6 наводит на мысль о связи этих констант с типом гибридизации углерода и с *s*-характером связи С-Н. В существовании этой связи, которая наилучшим образом выражается уравнениями (6.1) или (6.2), нет ничего удивительного. Ведь только *s*-электроны имеют ненулевую вероятность пребывания на ядре атома (контактное взаимодействие Ферми).

$${}^{I}J_{CH} = 500 \times \frac{\% \text{ s}}{100}$$
(6.1)

$${}^{I}J_{CH} = 570 \times \frac{\% \, \mathrm{s}}{100} - 18,4 \qquad (6.2)$$

В таблице 6.6 представлены данные для ряда соединений с разными типами гибридизации, которые подтверждают наличие такой связи, но вместе с тем указывают на то, что существуют и другие факторы, оказывающие влияние на  ${}^{I}J_{CH}$ .

sp <sup>3</sup> (25	sp <sup>3</sup> (25% s) sp <sup>2</sup> (33%		% s)	sp (50% s)	
H-CH <sub>3</sub>	125.0	H <sub>2</sub> C=CH <sub>2</sub>	156.2	H-C≡C-H	249
H-CH <sub>2</sub> CH <sub>3</sub>	124.9	H <sub>2</sub> C=C=CH <sub>2</sub>	168.2	H-C≡C-Ph	248
H-CH(CH <sub>3</sub> ) <sub>2</sub>	119.4		159	H-C≡C-F	275
H-C(CH <sub>3</sub> ) <sub>3</sub>	114.2	L L		H-C≡N	269
H-CH <sub>2</sub> NH <sub>2</sub>	133.0	CH <sub>3</sub>		H-C≡N-H	320
		СН3	168		

Таблица 6.6. Значения КССВ  ${}^{I}J_{CH}$  для атомов углерода в разных гибридизациях.

Данные таблицы 6.7 ясно свидетельствуют о том, что главный из этих факторов – электроотрицательность заместителей при углероде. Электроноакцепторные заместители приводят к существенному росту  ${}^{I}J_{CH}$ , а электронодонорные – к ее уменьшению. При этом эффекты заместителей, если опираться на данные по полизамещенным метанам, практически аддитивны.

![](_page_27_Figure_3.jpeg)

![](_page_27_Figure_4.jpeg)

По существу, введение электроноакцепторного заместителя ведет к увеличению *s*характера связи С-Н, а донорного – к его уменьшению. На качественном уровне это вполне понятно: *s*-орбитали имеют более низкие энергии, чем *p*-орбитали, и участвуют в образовании более глубоко лежащих молекулярных орбиталей. Любые перераспределения электронной плотности в молекуле осуществляются за счет смещения более высоко лежащих по энергии MO, в которые основной вклад дают *p*-AO. Поэтому вклад **2s**-AO в **б**-MO связи С-Н растет.

Вы, конечно, помните, что **\sigma**-связи С-С в малых циклах имеют повышенный pхарактер, что неизбежно ведет к повышению **s**-характера связей С-Н и соответствующему росту  ${}^{I}J_{CH}$ . Подборку значений констант  ${}^{I}J_{CH}$ . в циклических и полициклических системах я привожу в табл. 6.8 без особых комментариев, предоставляя вам возможность самостоятельно проанализировать их.

Таблица 6.8. Значения <sup>1</sup> **J**<sub>CH</sub>.в циклических и полициклических системах.

![](_page_28_Figure_2.jpeg)

Весьма любопытны данные относительно значений аксиальных и экваториальных <sup>1</sup> $J_{CH}$ .в шестичленных циклах. В.А. Чертков и Н.М. Сергеев в блестящей работе по анализу спектров ЯМР циклогексана при низкой температуре (*J.Am.Chem.Soc.* 1977, *99*, 6750, об этой работе я еще расскажу более подробно) обнаружили небольшое различие ( $\Delta^{l}J_{CH}$ .= 4 Гц) аксиальной и экваториальной <sup>1</sup> $J_{CH}$  в циклогексане. Аксиальная КССВ меньше. Этот эффект выражен более отчетливо для 1,3-диоксана ( $\Delta^{l}J_{CH}$ .= 10,1 Гц), что обусловлено, по всей видимости, переносом электронной плотности неподеленных пар атомов кислорода на  $\sigma^*$ -орбиталь связи С-Н ( $n \rightarrow \sigma^*_{CH}$  взаимодействием):

![](_page_28_Figure_4.jpeg)

На основании нашего короткого обсуждения можно сделать вывод, что  ${}^{I}J_{CH}$  содержат богатую информацию о геометрии молекул и их электронной структуре. Приведенные здесь данные об этих КССВ не претендуют на полноту. Ежегодно публикуется более сотни работ, в которых приводятся все новые сведения.

## <u>Константы ${}^{2}J_{CH} u {}^{3}J_{CH}$ </u>.

Относительно этих констант нет столь систематических и полных данных, как о  ${}^{I}J_{CH}$ . Относительно геминальных  ${}^{2}J_{CH}$  известно, что они могут быть как положительными, так и отрицательными. Они изменяются симбатно с соответствующими  $J_{HH}$ , но по абсолютной величине, как правило, меньше их. В качестве примеров в табл. 6.9

приведены значения протон-протонных и углерод-протонных геминальных и вицинальных КССВ в нескольких типах структур.

Таблица 6.9. Протон-протонные и углерод-протонные геминальные и вицинальные КССВ

![](_page_29_Figure_2.jpeg)

Относительно  ${}^{3}J_{CH}$  можно заметить, что они, подобно  ${}^{3}J_{HH}$ , проявляют ту же зависимость от двугранного угла, что и зависимость Карплуса (рис. 4.3 в лекции 4). В алкенах *транс-{}^{3}J\_{CH}* (7 – 15 Гц) больше *цис-{}^{3}J\_{CH}* (5 – 9 Гц), и эта зависимость весьма часто используется для определения конфигурации двойной связи в тризамещенных алкенах. Эти величины также зависят от электронных параметров заместителей. В таблице 6.10 приведено несколько типичных примеров.

Таблица 6.10. Значения *транс*- ${}^{3}J_{CH}$  и *цис*- ${}^{3}J_{CH}$  в замещенных алкенах.

![](_page_29_Figure_5.jpeg)

# 6.5. Пример постановки сложной задачи в области <sup>13</sup>С-ЯМР и ее блестящего экспериментального решения.

В каждой области науки существуют «классические» работы, в которых решается одна из актуальных и сложных задач на пределе возможностей того времени, когда она поставлена. Полученные результаты таких работ входят в учебники, а сами они активно цитируются десятилетиями. Я не могу отказать себе в удовольствии рассказать вам о блестящей работе двух моих коллег, сотрудников нашей лаборатории, которая появилась в Журнале американского химического общества в 1977 г (V.A. Chertkov, N.M. Sergeyev, *J.Am.Chem.Soc.* **1977**, *99*, 6750-6752). Сразу замечу, что «прорваться в *JACS*» для российского автора и сейчас нелегко, а в то время было еще много тяжелее. Но эту работу взяли сразу и с прекрасными отзывами рецензентов.

Вернемся еще раз к таблице 6.9. Внимательные слушатели и читатели, глядя на нее, всегда обращают внимание на данные по КССВ *J*<sub>CH</sub> для двух конформеров циклогексана. Мы ведь знаем, что при комнатной температуре конверсия цикла в циклогексане протекает столь быстро, что спектр коллапсирует в синглет. А при низких температурах спектры <sup>1</sup>Н-ЯМР столь сложны, что их невозможно проанализировать (12 спинов!). Как же Н.М. Сергееву и В.А. Черткову, которые их получили, удалось обойти эти трудности? Я был свидетелем всех стадий подготовки, выполнения и написания этой работы. Н.М. Сергеев предложил избавиться от проблемы мультиплетности, синтезировав молекулу С<sub>6</sub>D<sub>11</sub>H, в которой остался только один протон. Ф. Бови раньше уже использовал этот прием для точного определения барьера конверсии цикла в циклогексане по спектрам динамического <sup>1</sup>Н-ЯМР. Если записывать при низкой температуре спектры двойного резонанса  ${}^{13}C-{}^{2}D$ -ЯМР, открывалась возможность увидеть сигналы обоих конформеров. В.А. Чертков аккуратно выполнил синтез. Сначала сполна дейтерированный циклогексан C<sub>6</sub>D<sub>12</sub>, который производится и продается как дейтерированный растворитель для ЯМР с обогащением по дейтерию больше 99,95%, был однократно прохлорирован, затем  $C_6D_{11}Cl$ был превращен в магнийорганическое производное, простым гидролизом которого и был получен C<sub>6</sub>D<sub>11</sub>H. Спектры 10%-ного раствора C<sub>6</sub>D<sub>11</sub>H в сероуглероде были записаны при комнатной температуре и при температуре -104°С. На рис. 6.26 я привожу их так, как они были представлены в журнале. Замечательные легко интерпретируемые спектры получены благодаря четкой постановке задачи, отличному выбору объекта и блестящему экспериментальному исполнению.

![](_page_31_Figure_0.jpeg)

Рис. 6.26. Спектры <sup>13</sup>С-{<sup>2</sup>D}-ЯМР С<sub>6</sub>D<sub>11</sub>Н (25,16 МГц) при температурах +34°С (а) и -104°С (b). Центральные группы сигналов представлены более подробно на врезках. Даны отнесения расщеплений.

#### 6.6. Пример решения структурной задачи.

Обычно при решении структурных задач химик-исследователь для всех препаратов, находящихся в работе, сразу проводит измерение полного набора спектров, в который входят <sup>1</sup>H-ЯМР и <sup>13</sup>C-{<sup>1</sup>H}-ЯМР. В дополнение к этому, как правило, измеряются также спектры DEPT или INEPT, которые, как мы уже знаем, позволяют сразу определить число протонов, непосредственно связанных с каждым из углеродных атомов в молекуле. Спектроскопия <sup>13</sup>C-{<sup>1</sup>H}-ЯМР особенно информативна в том случае, когда приходится изучать соединения с длинными алифатическими цепочками. Малый диапазон изменения химических сдвигов <sup>1</sup>Н в таких соединениях обычно не позволяет сделать окончательные

выводы о структуре. Но по спектрам <sup>13</sup>С-{<sup>1</sup>H}-ЯМР (разумеется, и при использовании информации <sup>1</sup>H-ЯМР) легко различаются, например, структурные изомеры алканов и алкенов.

Методика решения структурных задач с использованием данных  ${}^{13}$ С-ЯМР не отличается от той, которую мы использовали в том случае, когда имеются только данные  ${}^{1}$ Н-ЯМР (см. раздел 5.4 предыдущей лекции). Но при наличии спектра  ${}^{13}$ С- ${}^{1}$ Н $}-ЯМР у нас появляется дополнительная возможность сразу по нему определить число неэквивалентных атомов углерода в молекуле, а также и их тип. Это особенно полезно, когда в структуре имеются углероды, не несущие протонов. Разберем только один весьма простой пример.$ 

На рис. 6.27 представлен спектр <sup>1</sup>Н-ЯМР и его фрагменты, а на рис. 6.28 – спектр  ${}^{13}$ С-{<sup>1</sup>H}-ЯМР соединения с бругто-формулой C<sub>8</sub>H<sub>12</sub>O<sub>2</sub>. Определите его структуру.

Значения химических сдвигов в спектре  ${}^{13}$ C-{ ${}^{1}$ H}-ЯМР этого соединения с указанием мультиплетности, определенной из спектра DEPT, приведены в табл. 6.11. Заметим, что в этом спектре присутствует также сигнал с химическим сдвигом 77 м.д. Он имеет вид триплета 1:1:1. Этот сигнал принадлежит дейтерохлороформу. Триплетное расщепление обусловлено спин-спиновым взаимодействием  ${}^{13}$ C- ${}^{2}$ H. Напомню, что спин дейтерия равен 1.

Таблица 6.11. Химические сдвиги и мультиплетности сигналов в спектре <sup>13</sup>С-{<sup>1</sup>H}-ЯМР соединения C<sub>8</sub>H<sub>12</sub>O<sub>2</sub> по данным DEPT.

Химический сдвиг, м.д.	154,2	89,7	72,8	52,4	29,5	21,9	18,3	13,4
Мульти-	Син-	Син-	Син-	Квад-	Трип-	Трип-	Трип-	Квад-
плетность	глет	глет	глет	руплет	лет	лет	лет	руплет

![](_page_33_Figure_0.jpeg)

Рис. 6.27. Спектр <sup>1</sup>Н-ЯМР соединения  $C_8H_{12}O_2$  и его фрагменты (вверху).

![](_page_33_Figure_2.jpeg)

Рис. 6.28. Спектр <sup>13</sup>С-{<sup>1</sup>H}-ЯМР соединения С<sub>8</sub>H<sub>12</sub>O<sub>2</sub>. Высокопольная часть представлена вверху.

При решении этой задачи сразу обратимся к данным по <sup>13</sup>С. В молекуле мы видим 8 неэквивалентных атомов углерода, при этом мультиплетность указывает на присутствие

двух метилов (13,4 м.д. и 52,4 м.д.), трех метиленовых групп (29,5 м.д., 21,9 м.д. и 18,3 м.д.) и трех «четвертичных» углеродов, не несущих протонов. Сигнал в самом слабом поле мы опознаем сразу по химическому сдвигу (см. рис. 6.19) – это сложноэфирный карбонил. Осталось совсем немного – собрать скелет.

По мультиплетам в сильном поле в протонном спектре легко опознаем цепочку из 4 углеродов CH<sub>3</sub>CH<sub>2</sub>CH<sub>2</sub>CH<sub>2</sub>CH<sub>2</sub>. Подробный анализ этой части спектра Вы легко проведете самостоятельно. При этом прошу обратить внимание на следующий момент: мультиплеты в средней части спектра имеют усложненную форму и уширены. Объясните это. Определите тип этого спектра. Синглет с химическим сдвигом 3,7 м.д. и относительной интенсивностью 3 явно принадлежит метилу группы CH<sub>3</sub>O. Осталось только определить тип двух четвертичных углеродов с химическими сдвигами 89,7 и 72,8 м.д. Это тоже не сложно – именно в этой области лежат сигналы ацетиленовых углеродов. Тогда структура легко собирается: CH<sub>3</sub>CH<sub>2</sub>CH<sub>2</sub>CH<sub>2</sub>C≡CCOOCH<sub>3</sub>.

На семинарских занятиях Вам предстоит прорешать несколько десятков таких и более сложных задач. Я очень рекомендую Вам также потренироваться в этом самостоятельно. Воспользуйтесь для этого великолепным набором тренировочных задач профессора Крейга Мерлика на сайте Факультета химии и биохимии Калифорнийского университета в Лос-Анжелесе (<u>http://w3.chem.ucla.edu/~webspectra/#Problems</u>). Я сам получил большое удовольствие, разбирая некоторые из них.