

ния оптич. разности хода  $L$  и видом т. н. аподизац. ф-ции  $A(\delta)$  (см. *Аподизация*), к-рая входит в подынтегральное выражение в (1):

$$B'(\sigma) = \frac{1}{\sigma} \int_0^L A(\delta) I(\delta) \cos(2\pi\sigma\delta) d\delta = B(\sigma) A'(\sigma),$$

где  $A'(\sigma)$ —фурье-образ ф-ции  $A(\delta)$ . Фактически  $A'(\sigma)$  и является аппаратной ф-цией  $\Phi$ -с., её ширина  $\sim 1/L$ . Варьируя форму аподизац. ф-ции, можно в больших пределах изменять форму и ширину аппаратной ф-ции  $\Phi$ -с., что упрощает обработку и интерпретацию получаемых спектров. Если ф-ция  $A(\delta)=1$  при  $\delta < L$  (аподизация отсутствует), то

$$A'(\sigma) = 2L \sin c(2\pi\sigma L) = 2L \sin(2\pi\sigma L)/2\pi\sigma L$$

и ширина аппаратной ф-ции  $\delta \approx 1/2L$ .

Второй существ. фактор, влияющий на форму и ширину аппаратной ф-ции  $\Phi$ -с.,—протяжённость реального источника излучения в спектрометре. Обычно его размеры (линейные размеры входного отверстия спектрометра  $d$ ) выбираются в зависимости от требований эксперимента, т. к. зависящий от  $d$  телесный угол  $\Omega$ , определяющий угл. расходимость светового пучка в интерферометре (как и в любом спектральном приборе), связан с разрешающей способностью  $R$ :

$$\Omega \leq 2\pi/R;$$

это означает, что повышение  $R$  возможно только при уменьшении светосилы прибора и, следовательно, влечёт за собой ухудшение отношения сигнал/шум ( $S/N$ ).

Результат восстановления спектра зависит также от дискретности регистрации интерферограммы, т. е. регистрации её с нек-рым шагом  $h$  по оптич. разности хода. Для этой цели необходимо регистрировать интерферограмму с частотой ( $1/h$ ), по крайней мере, вдвое большей, чем макс. частота сигнала. При этом частоты, лежащие в диапазоне от 0 до  $1/2h$ , передаются однозначно, а фрагменты более высоких частот в восстановленном спектре появляются на частотах, меньших  $1/2h$ . Последнее явление (т. н. «переналожение» спектров) устраняется с помощью предварит. оптич., электрич. или программной фильтрации сигнала. При высоком разрешении, большом значении частоты коротковолновой границы исследуемого спектра и относительно узком спектральном составе последнего ( $\Delta\sigma$ ) можно резко сократить объём обрабатываемой информации, выбирая шаг равным  $1/2\Delta\sigma$ . Однако при этом нужно точно знать спектральный диапазон исследуемого сигнала для его однозначной идентификации.

В  $\Phi$ -с. реализуются два осн. принципа сканирования интерферограммы—шаговое и непрерывное (быстрое). В быстросканирующем  $\Phi$ -с. подвижный отражатель движется с пост. скоростью  $v$ . На выходе интерферометра каждая спектральная составляющая исследуемого сигнала синусоидально модулируется с частотой  $v=2\sigma$  и осн. интегральное соотношение фурье-спектроскопии принимает вид

$$I(t) = \frac{1}{v} \int_0^\infty B(v) \cos 2\pi v t dv.$$

В этом случае интерферометр модулирует собств. сигнал. Если исследуемый спектральный сигнал лежит в интервале от  $\sigma_1$  до  $\sigma_2$ , то диапазон частот  $v$  в модуляции интерференц. сигнала изменяется в пределах  $2v\sigma_1 < v < 2v\sigma_2$ . Этот диапазон можно изменять, варьируя скорость  $v$ , согласуя его с частотными характеристиками приёмного устройства спектрометра.

В шаговом  $\Phi$ -с. подвижный отражатель перемещается скачкообразно или непрерывно с очень малой скоростью  $v$ . В этом случае сигнал модулируется механич. обтюратором или быстрым изменением оптич. разности хода с не-большой амплитудой (т. н. внутр. модуляция). Шаговый  $\Phi$ -с. эффективен при исследованиях сигналов с узкополосным спектром или быстро меняющихся во времени.

Разл. типы  $\Phi$ -с. имеют определ. преимущества перед спектральными приборами с диспергирующими элементами. Так, благодаря осевой симметрии  $\Phi$ -с. обладает большой примерно в  $2\pi/\beta$  раз светосилой (выигрыши Жакино;  $\beta$ —угл. высота щели в спектральных приборах с диспергирующими элементами) при одинаковой площади сечения коллимированного светового пучка в интерферометре  $\Phi$ -с. и на диспергирующих элементах классич. спектрального прибора. Выигрыши в мультиплексности (выигрыши Фелжета) обусловлен тем, что в течение всего времени измерения  $\Phi$ -с. одновременно регистрирует все компоненты исследуемого спектрального интервала, и, следовательно, при равных отношениях  $S/N$  сокращается время регистрации одинакового спектрального интервала или при равных временах его измерения получают в  $\sqrt{M}$  раз лучшее отношение  $S/N$  ( $M$ —число разрешаемых спектральных элементов на регистрируемом спектральном интервале). Выигрыш Фелжета возможен, когда шум приёмника излучения не зависит от величины сигнала. Использование стабилизированного по частоте лазера для измерения оптич. разности хода в интерферометре позволяет значительно повысить точность определения длин волн в спектре. В  $\Phi$ -с. применяется вычислит. техника (персональные компьютеры), что даёт возможность не только регистрировать и выводить спектральную информацию на внеш. устройства, но и осуществлять последующую обработку получаемых спектров. Кроме того, в  $\Phi$ -с. при правильном выборе частоты модуляции спектральных составляющих отсутствует рассеянный свет, появляющийся в большинстве спектрометров др. типов и искажающий регистрируемый сигнал.

Т. о., с помощью разл. типов  $\Phi$ -с. можно достичь предельно высокого разрешения, высокой фотометрической точности (большого отношения  $S/N$ ) или сокращения времени регистрации спектра. Сочетание разных пар этих качеств в  $\Phi$ -с. и создаёт их многообразие.

Совр.  $\Phi$ -с. позволяет работать в широком спектральном интервале от  $5 \text{ см}^{-1}$  до  $5 \cdot 10^4 \text{ см}^{-1}$ , т. е. от субмиллиметрового до УФ-диапазона, хотя наиб. распространены приборы, работающие в ИК-диапазоне, где эффективность использования преимуществ  $\Phi$ -с. наибольшая. Разрешение совр.  $\Phi$ -с. изменяется в широких пределах—от неск. дес. до  $10^{-4} \text{ см}^{-1}$ .

Временное разрешение (фактически время регистрации интерферограммы) получаемых спектров в большинстве  $\Phi$ -с. составляет от долей секунды до неск. минут.  $\Phi$ -с. с высокими скоростями изменения оптич. разности хода обладают временным разрешением до  $2-3 \text{ мс}$  при достаточно высоком спектральном разрешении (до  $0,1 \text{ см}^{-1}$ ). В приборах с шаговым сканированием достигается временнёе разрешение порядка Нс при исследовании периодически повторяющихся сигналов.  $\Phi$ -с. на основе статич. интерферометров, где в качестве интерферограммы регистрируется пространственно фиксированная в плоскости приёмных площадок многоэлементного фотоприёмника (линейки или матрицы фотодиодов) интерференц. картина, позволяют достигать временного разрешения, определяемого физ. пределом отд. измерения на отд. приёмнике, т. е. до  $1 \text{ мкс}$  и быстрее. Однако спектральное разрешение таких  $\Phi$ -с. оказывается довольно низким (не лучше  $50 \text{ см}^{-1}$ ).

Обычно в  $\Phi$ -с. образец размещается в исследуемом световом пучке до или после интерферометра, исследуется отражённый или пропущенный образцом световой пучок. Однако образец может быть размещён и в одном из плеч интерферометра. В этом случае после обратного комплексного фурье-преобразования зарегистрированной интерферограммы получают комплексно-сопряжённую амплитуду отражения (пропускания) образца, умноженную на спектр источника излучения. Такой  $\Phi$ -с. наз. амплитудно-фазовым, он применяется для точного определения спектров оптич. постоянных веществ.

Лит.: Белл Р. Дж., Введение в фурье-спектроскопию, пер. с англ., М., 1975; Светосильные спектральные приборы, М., 1988.  
В. А. Вагин, Г. Н. Жижин.