

Квазифейнмановские формулы для группы Шрёдингера: что это, как их получать, какая от них польза

И. Д. Ремизов

Московский государственный технический университет имени Н. Э. Баумана

Нижегородский государственный университет имени Н. И. Лобачевского

Формула Фейнмана – это равенство следующего вида: слева стоит определяемая равенством функция, а справа – предел кратного интеграла при стремящейся к бесконечности кратности (и только он). Предложенный О. Г. Смоляновым подход, основанный на теореме Чернова, позволил в виде формул Фейнмана получить решения для некоторых важных эволюционных уравнений: теплопроводности, Шрёдингера и других, см. обзоры [1], [2]. В настоящем докладе предлагается расширить поле внимания с фейнмановских формул до квазифейнмановских.

ОПРЕДЕЛЕНИЕ. Квазифейнмановская формула – это равенство следующего вида: слева стоит определяемая равенством функция, а справа – выражение, содержащее кратные интегралы сколь угодно большой кратности. В отличие от фейнмановских, квазифейнмановские формулы в правой части могут содержать суммирование или другие операции.

Естественность такого расширения диктуется недавно полученной теоремой 2, дающей представление решения задачи Коши для уравнения Шрёдингера не в виде фейнмановских, а в виде квазифейнмановских формул. Причем доказательство двух классов квазифейнмановских формул, даваемых новым методом, оказывается на два порядка проще, чем фейнмановских. Продвижение было достигнуто на основе структурирования условий теоремы Чернова следующим образом:

ТЕОРЕМА 1 (П. Р. Чернов, 1968). *Пусть \mathcal{F} – банахово пространство и $L_b(\mathcal{F}, \mathcal{F})$ – пространство всех линейных ограниченных операторов в \mathcal{F} , наделенное обычной операторной нормой. Пусть дан линейный оператор $L: \mathcal{F} \supset \text{Dom}(L) \rightarrow \mathcal{F}$ и такая функция G , что:*

(Е) *Существует сильно непрерывная полугруппа $(e^{tL})_{t \geq 0}$ с генератором $(L, \text{Dom}(L))$.*

(СТ1) *Функция G определена на $[0, +\infty)$, принимает значения в $L_b(\mathcal{F}, \mathcal{F})$, и отображение $t \mapsto G(t)f$ непрерывно на каждом векторе $f \in \mathcal{F}$.*

(СТ2) $G(0) = I$.

(СТ3) *Существует такое плотное в \mathcal{F} подпространство $\mathcal{D} \subset \mathcal{F}$, что при всех $f \in \mathcal{D}$ существует $G'(0)f = \lim_{t \rightarrow 0} (G(t)f - f)/t$.*

(СТ4) *Замыкание оператора $(G'(0), \mathcal{D})$ существует и равно $(L, \text{Dom}(L))$.*

(Н) *Существует такое число $\omega \in \mathbb{R}$, что $\|G(t)\| \leq e^{\omega t}$ при всех $t \geq 0$.*

Тогда для каждого $f \in \mathcal{F}$ справедливо $(G(t/n))^n f \rightarrow e^{tL} f$ при $n \rightarrow \infty$, где предел равномерен по $t \in [0, t_0]$ при каждом фиксированном $t_0 > 0$.

ЗАМЕЧАНИЕ 1. Если функция G (или, как иногда говорят, семейство $(G(t))_{t \geq 0}$) удовлетворяет условиям (СТ1)–(СТ4), то ее предлагается называть касающейся по Чернову (Chernoff-tangent) оператора L . Если же функция удовлетворяет всем условиям теоремы Чернова, то она называется (или оказывается, в зависимости от определения эквивалентности по Чернову, см. [2] и [4]) эквивалентной по Чернову полугруппе $(e^{tL})_{t \geq 0}$, что означает

сходимость $(G(t/n))^n f \rightarrow e^{tL} f$. В случае, когда при каждом t оператор $G(t)$ интегральный, равенство $e^{tL} f = \lim_{n \rightarrow \infty} (G(t/n))^n f$ и есть формула Фейнмана.

Основной анонсируемый в докладе результат кратко выражается так: если семейство $(S(t))_{t \geq 0}$ состоит из самосопряженных операторов и находится в черновском касании с самосопряженным оператором H , то семейство $R(t) = e^{i(S(t)-I)}$ эквивалентно по Чернову полугруппе Шрёдингера $(e^{itH})_{t \geq 0}$. В несколько большей общности это выглядит так.

ТЕОРЕМА 2 (И. Д. Ремизов, 2014). *Пусть даны линейный самосопряженный оператор $H: \mathcal{F} \supset \text{Dom}(H) \rightarrow \mathcal{F}$ в гильбертовом пространстве \mathcal{F} и ненулевое число $a \in \mathbb{R}$. Пусть функция S черновски касается оператора H и $(S(t))^* = S(t)$ для каждого $t \geq 0$. Положим $R(t) = e^{ia(S(|t|)-I)\text{sign}(t)}$, определяя экспоненту суммой ряда (это возможно, поскольку при каждом $t \in \mathbb{R}$ в показателе экспоненты стоят линейные ограниченные операторы в \mathcal{F}).*

Тогда функция R эквивалентна по Чернову группе $(e^{iatH})_{t \in \mathbb{R}}$ и для каждого $t \in \mathbb{R}$ и $f \in \mathcal{F}$ по норме в \mathcal{F}

$$e^{iatH} f = \left(\lim_{n \rightarrow \infty} \left(e^{ia(S(|t/n|)-I)\text{sign}(t)} \right)^n \right) f, \quad (1)$$

$$e^{iatH} f = \left(\lim_{n \rightarrow \infty} \lim_{k \rightarrow \infty} \sum_{m=0}^k \frac{i^m a^m n^m (\text{sign}(t))^m}{m!} (S(|t/n|) - I)^m \right) f, \quad (2)$$

$$e^{iatH} f = \left(\lim_{n \rightarrow \infty} \lim_{k \rightarrow \infty} \sum_{m=0}^k \sum_{q=0}^m \frac{(-1)^{m-q} i^m a^m n^m (\text{sign}(t))^m}{q!(m-q)!} (S(|t/n|))^q \right) f, \quad (3)$$

$$e^{iatH} f = \left(\lim_{n \rightarrow \infty} \lim_{k \rightarrow \infty} \left[\left(1 - \frac{ian \text{sign}(t)}{k} \right) I + \frac{ian \text{sign}(t)}{k} S(|t/n|) \right]^k \right) f, \quad (4)$$

$$e^{iatH} f = \left(\lim_{n \rightarrow \infty} \lim_{k \rightarrow \infty} \sum_{q=0}^k \frac{k!(k - ian \text{sign}(t))^{k-q} (ian \text{sign}(t))^q}{q!(k-q)!k^k} (S(|t/n|))^q \right) f, \quad (5)$$

$$e^{iatH} f = \left(\lim_{n \rightarrow \infty} \lim_{k \rightarrow \infty} \sum_{m=0}^k \sum_{q=0}^{k-m} \frac{(-1)^{k-m-q} k! (ian \text{sign}(t))^{k-q}}{m! q! (k-m-q)! k^{k-q}} (S(|t/n|))^m \right) f. \quad (6)$$

Символ $|x|$ выше означает модуль действительного числа x .

ЗАМЕЧАНИЕ 2. Если оператор $S(t)$ интегральный, то $(S(|t/n|))^m f$ — это m -кратный интеграл от функции f , а представленные выше равенства — это квазифейнмановские формулы. Здесь кратко отметим только три полезных свойства теоремы 2. Во-первых, она позволяет свести решение задачи Коши для уравнения Шрёдингера к построению семейства, касающегося оператора из уравнения теплопроводности (это проще, чем в случае оператора Шрёдингера). Во-вторых, более не требуется контролировать рост нормы аппроксимирующего семейства. В-третьих, метод работает на уровне полугрупп, а, значит, применим к уравнениям с любым пространством координат. Доказательство теоремы 2, замечания к ней и формулировки связанных с ней открытых вопросов см. в статье [3].

Настоящее исследование профинансирано грантом РФФИ 14-41-00044 в ННГУ им. Н.И.Лобачевского.

Список литературы

- [1] O. G. Smolyanov, “Feynman formulae for evolutionary equations”, *Trends in Stochastic Analysis, London Mathematical Society Lecture Notes Series*, **353** (2009).
- [2] Я. А. Бутко, “Формулы Фейнмана для эволюционных полугрупп”, *Наука и образование*, 2014, № 3.
- [3] I. D. Remizov, *Non-Feynman approximation formulas for the Schrodinger group*, arXiv: 1409.8345.
- [4] Yu. N. Orlov, V. Zh. Sakbaev, O. G. Smolyanov, “Feynman formulas as a method of averaging random Hamiltonians”, *Proc. Steklov Inst. Math.*, **285** (2014), 222–232.