

Резургентные функции и сингулярные ОДУ.

Жан Робертович ЭКАЛЬ

(Jean Ecalle, R.D. emeritus at CNRS & Paris 11 Univ., Orsay, France)

Тезис: *Здесь предлагается краткое введение в теорию резургентности и приводятся несколько применений к изучению сингулярных ОДУ.*

Abstract: *We present here a short introduction to resurgence theory with select applications to local singular analytic ODEs.*

MSC code: 34M37 , 34E05 , 34E13 , 34F15 , 34M25 , 34M40 , 40G10.

1 Расходимость и резургентность.

Введение: сингулярные ОДУ.

Тема настоящей статьи — *естественная расходимость* (то есть расходимость степенных рядов, возникающих при решении чисто аналитических задач) и пути ее преодоления: *резургентные функции и инородное дифференцирование*. Поясним о чем идет речь по примеру *локальных* аналитических ОДУ (обыкновенных дифф. уравнений), то есть по примеру *ростков* таких ОДУ близ специальной точки z_0 . В качестве специальной точки удобно брать не 0 а ∞ . Все зависит от природы *полного* (т.е. насыщенного параметрами u) *формального решения* $\tilde{Y}(z, u)$ нашего ОДУ.

- Тот случай, когда полное формальное решение содержит одни степенные ряды — *тривиален* (с локальной точки зрения), так как эти ряды сходятся.
- Противоположный случай, когда нету полного (или вообще нету никакого) формального решения — *безнадежен* (опять-таки с локальной точки зрения) ибо там просуммировать нечего.
- Интересен и доступен промежуточный, так наз. *сингулярный*, случай, когда формальное решение является смесью экспоненциалов и степенных рядов: последние обычно расходятся, но поддаются просуммированию.

Просуммирование по Борелю.

Итак, рассмотрим некое сингулярное аналитическое ОДУ $E(z, Y) = 0$ близ ∞ и ограничимся пока *монокритическим случаем*, то есть тем

случае, когда имеется полное формальное решение с разложением

$$\tilde{Y}(z, u) = \tilde{Y}_0(z) + \sum_{n \in \mathbb{N}^d} u^n e^{\lambda_n z} \tilde{Y}_n(z) \quad (u = (u_1, \dots, u_d)) \quad (1)$$

с расходящимися степенными рядами $\tilde{Y}_n(z) = \sum a_{n,k} z^{-k}$ но с простыми экспоненциалами $e^{\lambda_n z}$ ('монокритичность'). Вся задача в том, чтоб это формальное решение превратить в настоящее. Для этого надо просуммировать каждый компонент $\tilde{Y}_n(z)$, то есть обратить его в аналитический росток $Y_{n,\theta}(z)$, определенный в какой-то секторной окружности ∞ с бисектрисой $\arg z^{-1} = \theta$ и допускающий там $\tilde{Y}_n(z)$ в качестве асимптотического ряда. Однако, 'сбрасывание тильды', т. е. просуммирование, возможно лишь посредственно, через промежуточный шаг \hat{Y}_n :

$$\tilde{Y}_n(z) \xrightarrow{\mathcal{B}=\text{Borel}} \hat{Y}_n(\zeta) \xrightarrow{\mathcal{L}=\text{Laplace}} Y_{n,\theta}(z) \overset{\text{asympt}^{\text{ly}}}{\sim} \tilde{Y}_n(z) \quad (2)$$

Преобразование Бореля (\mathcal{B}) действует 'по-членно':

$$\mathcal{B}: z^{-\sigma} \mapsto \zeta^{\sigma-1}/\Gamma(\sigma) \quad (\sigma \notin -\mathbb{N}) \quad ; \quad z^n \mapsto \delta^{(n)} \quad (n \in \mathbb{N}, \delta = \text{Dirac}) \quad (3)$$

и превращает любой ряд $\tilde{\varphi}(z)$ с коэффициентами типа Жеврэ 1 в ряд $\hat{\varphi}(\zeta)$ с ненулевым радиусом сходимости

$$\mathcal{B}: \tilde{\varphi}(z) = \sum a_n z^{-n} \mapsto \hat{\varphi}(\zeta) = \sum a_n \zeta^{n-1}/(n-1)! \quad (4)$$

Более того, если ряд $\tilde{\varphi}$ – 'естественного происхождения', то $\hat{\varphi}$ обычно обладает аналитическим продолжением по почти всем осям от 0 до ∞ , без аналитических барьеров, с дискретной конфигурацией особых точек ω_i , и с не более чем экспоненциальном ростом близ ∞ , что и позволяет подвергать $\hat{\varphi}$ преобразованию Лапласа (\mathcal{L}), формально обратному к \mathcal{B} :

$$\mathcal{L}: \hat{\varphi} \mapsto \varphi_\theta \quad \text{with} \quad \varphi_\theta(z) := \int_0^{\infty \cdot e^{i\theta}} \hat{\varphi}(\zeta) e^{-\zeta z} d\zeta \quad (5)$$

Борель превращает обыкновенное произведение в так называемую свертку $*$, а дифференцирование по z он превращает в умножение на $-\zeta$. Лаплас же осуществляет обратные превращения.

$$\mathcal{B}: \tilde{\varphi}_1 \cdot \tilde{\varphi}_2 \mapsto \hat{\varphi}_1 * \hat{\varphi}_2 \quad \text{with} \quad (\hat{\varphi}_1 * \hat{\varphi}_2)(\zeta) := \int_0^\zeta \hat{\varphi}_1(\zeta_1) * \hat{\varphi}_2(\zeta - \zeta_1) d\zeta_1 \quad (6)$$

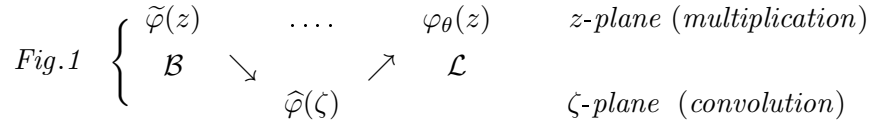
$$\mathcal{B}: \partial_z \tilde{\varphi}(z) \mapsto -\zeta \hat{\varphi}(\zeta) \quad (7)$$

$$\mathcal{B}: \psi(z) = (\omega + \partial_z) \varphi(z) \implies \hat{\varphi}(\zeta) = (\omega - \zeta)^{-1} \hat{\psi}(\zeta) \quad (8)$$

$$\mathcal{B}: \psi(z) = \varphi(z) - \varphi(z+1) \implies \hat{\varphi}(\zeta) = (1 - \exp(-\zeta))^{-1} \hat{\psi}(\zeta) \quad (9)$$

По (8) и (9) видно, что решение дифференциальных или разностных уравнений может создавать в функциях $\widehat{\varphi}$ не только простые полюсы но еще, под повторным действием свертки, более сложные особенности.

Общая схема просуммирования ‘по Борелю’ выглядит так:



Любая ось интегрирования $\arg \zeta = \theta$ может двигаться ровно столько, сколько особые точки ω_i разрешают, а каждому регулярному сектору раствора $\delta\theta$ в ζ -плоскости соответствует в z -плоскости регулярный сектор раствора $\delta\theta + \pi$.

Отсюда видны главные задачи и трудности, стоящие перед нами:

Задача 1: Чтобы проинтегрировать по Лапласу, надо удостовериться что функция $\widehat{\varphi}(\zeta)$ не имеет аналитических барьеров и не растет сверхэкспоненциально когда $\zeta \rightarrow \infty$ по прямым осям.

Задача 2: А чтобы контролировать этот рост, надо уметь ограничить интегралы свертки, скрыто входящие в определение функции $\widehat{\varphi}(\zeta)$.

Задача 3: Надо найти все особые точки ω функции $\widehat{\varphi}$ и выяснить поведение $\widehat{\varphi}$ в каждой такой ω , ибо особенности эти ответственны за расходимость изначального ряда $\widetilde{\varphi}$ и несут важную информацию (константы Стокса).

Затруднение 1: Возможное присутствие особых точек ω над \mathbb{R}^+ .

Затруднение 2: Высокая разветвленность Римановых поверхностей.

Затруднение 3: Сложность и запутанность путей интегрирования, по которым приходится вычислять простую и n -краткую свертку.

2 Мультипликативное усреднение.

Физики склонны считать, что при наличии особых точек ω_i над \mathbb{R}^+ , ряд $\widetilde{\varphi}$ просуммировать нельзя. Это однако неверно. Надо просто прибегать к подходящему усреднению μ отдельных ветвей многозначной функции:

$$\widetilde{\varphi}(z) \xrightarrow{\mathcal{B}} \widehat{\varphi}(\zeta) \xrightarrow{\mu} \mu\widehat{\varphi}(\zeta) \xrightarrow{\mathcal{L}} \varphi(z) \quad (10)$$

Усреднение $\mu : \widehat{\varphi} \mapsto \mu\widehat{\varphi}$ определяется весами $\mu^{(\epsilon)}$:

$$\mu\widehat{\varphi}(\zeta) := \sum_{\epsilon_i \in \{+, -\}} \mu^{(\epsilon_1, \dots, \epsilon_r)}_{(\omega_1, \dots, \omega_r)} \widehat{\varphi}^{(\epsilon_1, \dots, \epsilon_r)}_{(\omega_1, \dots, \omega_r)}(\zeta) \quad \text{if } \omega_r < \zeta < \omega_{r+1} \quad (11)$$

Здесь $\omega_1, \omega_2, \dots$ означают особые точки, лежащие над \mathbb{R}^+ , а $\widehat{\varphi}_{(\omega_1, \dots, \omega_r)}^{(\epsilon_1, \dots, \epsilon_r)}$ означает ту детерминацию функции $\widehat{\varphi}$ над интервалом $]\omega_i, \omega_{i+1}[$, которая соответствует обхождению очередной точки ω_i справа если $\epsilon_i = +$ или слева если $\epsilon_i = -$. Более того, μ должно выполнить два главных условия: (i) μ должно *сохранять действительность* для применения к тем задачам, где только действительные решения приемлимы. Значит, если многозначная $\widehat{\varphi}(\zeta)$ — действительна для *малых* $\zeta > 0$, тогда однозначная $\mu \widehat{\varphi}(\zeta)$ должна оставаться действительной для *всех* $\zeta > 0$. (ii) μ должно *коммутировать со сверткой*:

$$\mu(\widehat{\varphi}_1 * \widehat{\varphi}_2) \equiv (\mu \widehat{\varphi}_1) * (\mu \widehat{\varphi}_2) \quad (12)$$

для применения к нелинейным задачам. То есть, в схеме (10) средняя стрелка, подобно левой и правой, должна быть не только линейным, но и мультипликативным гомоморфизмом.

Оба эти условия трудно совместимы. Ясно например что ‘полусумма’:

$$\mu_{(\omega_1, \dots, \omega_r)}^{(\epsilon_1, \dots, \epsilon_r)} = \frac{1}{2} \text{ if } \epsilon_1 = \epsilon_2 = \dots = \epsilon_r \text{ (resp. } = 0 \text{ otherwise)} \quad (13)$$

выполняет (i) но нарушает (ii). К счастью, подходящие усреднения, выполняющие все требования, все таки есть. Вот два главных примера:

• **Стандартное усреднение.** Его веса даются прямой формулой:

$$\mu_{(\omega_1, \dots, \omega_r)}^{(\epsilon_1, \dots, \epsilon_r)} := \frac{\Gamma(p + \frac{1}{2}) \Gamma(q + \frac{1}{2})}{\Gamma(r + 1) \Gamma(\frac{1}{2}) \Gamma(\frac{1}{2})} = \frac{(2p)! (2q)!}{4^{p+q} p! q! (p+q)!} \quad (14)$$

$$\text{with } p := \sum_{\epsilon_i=+} 1, \quad q := \sum_{\epsilon_i=-} 1 \quad (p+q=r) \quad (15)$$

• **‘Органическое’ усреднение.** Его веса даются рекурсивной формулой:

$$\mu_{(\omega_1, \dots, \omega_r)}^{(\epsilon_1, \dots, \epsilon_r)} := \mu_{(\omega_1, \dots, \omega_{r-1})}^{(\epsilon_1, \dots, \epsilon_{r-1})} \frac{1}{2} \left(1 + \epsilon_{r-1} \epsilon_r \frac{\omega_{r-1}}{\omega_r} \right) \quad \text{with } \mu_{(\omega_1)}^{(\pm)} := \frac{1}{2} \quad (16)$$

3 Инеродное дифференцирование.

Вычисление свертки по ССС-путям.

Пусть $\Omega = \{\omega_1, \omega_2, \dots\}$ — дискретное подмножество \mathbb{C} и пусть $\widehat{\varphi}_1, \widehat{\varphi}_2$ — две аналитических функции на $\mathcal{R} := \widetilde{\mathbb{C} - \Omega}$. Для малых ζ , интеграл

свертки (6) вычисляется по прямому интервалу $[0, \zeta]$, а для отдаленных ζ , его надо вычислять по так наз. *самосимметрично сократимым (ССС) путям*, то есть по таким путям $\Gamma_* \subset \mathbb{C} - \Omega$ которые не только *симметричны* относительно их середины $\zeta/2$ но еще *непрерывно сократимы* к нулю *при постоянном сохранении самосимметричности*. За исключением счетного подмножества, кажуй $\zeta \in \mathcal{R}$ является концом такого СССР-пути, но беда в том, что даже для простых поверхностей \mathcal{R} , СССР-пути настолько крутятся и усложняются по мере удаления их конца ζ , что они фактически неприменимы.

Δ -операторы : определение .

Вместо никуда не годных СССР-путей нам нужны линейные операторы $\widehat{\Delta}_\omega$, носящие индексы $\omega \in \mathbb{C} - \{0\}$, подробно описывающие поведение $\widehat{\varphi}(\zeta)$ близ особой точки ω (вернее: *над* ей), и действующие ‘по Лейбницу’:

$$\widehat{\Delta}_\omega (\widehat{\varphi}_1 * \widehat{\varphi}_2) \equiv (\widehat{\Delta}_\omega \widehat{\varphi}_1) * \widehat{\varphi}_2 + \widehat{\varphi}_1 * (\widehat{\Delta}_\omega \widehat{\varphi}_2) \quad (17)$$

Их действие определяется формулой, подобной (11):

$$\widehat{\Delta}_\omega \widehat{\varphi}(\zeta) := \sum_{\epsilon_i = \pm} \frac{\epsilon_r}{2\pi i} \delta^{(\epsilon_1, \dots, \epsilon_r)}_{(\omega_1, \dots, \omega_r)} \widehat{\varphi}^{(\epsilon_1, \dots, \epsilon_r)}_{(\omega_1, \dots, \omega_r)}(\zeta + \omega) \quad (\omega_r := \omega) \quad (18)$$

с начала для малых $\zeta \in [0, \omega]$, а потом аналитически продолжается. Здесь, $\omega_1, \omega_2, \dots$ – особые точки, лежащие между 0 и $\omega_r := \omega$, а чтоб обеспечивать (17), веса δ должны выполнять строгие алгебраические условия. Для ‘стандартных’ Δ -операторов веса зависят только от ϵ :

$$\delta^{(\epsilon_1, \dots, \epsilon_r)}_{(\omega_1, \dots, \omega_r)} := \frac{p! q!}{(p+q+1)!} \quad \text{with} \quad p := \sum_{\epsilon_i = +}^{1 \leq i \leq r-1} 1 ; \quad q := \sum_{\epsilon_i = -}^{1 \leq i \leq r-1} 1 \quad (19)$$

а для ‘органических’ Δ -операторов они зависят еще от ω :

$$\delta^{(\epsilon_1, \dots, \epsilon_r)}_{(\omega_1, \dots, \omega_r)} := \begin{cases} (\omega_{p+1} - \omega_p)/(2\omega_r) & \text{if } (\epsilon_1, \dots, \epsilon_r) = ((+)^p, (-)^q, \epsilon_r) \\ (\omega_{q+1} - \omega_q)/(2\omega_r) & \text{if } (\epsilon_1, \dots, \epsilon_r) = ((-)^q, (+)^p, \epsilon_r) \\ 0 & \text{otherwise} \end{cases}$$

Ввиду (17), операторы $\widehat{\Delta}_\omega$ зовут *инородными дифференцированиями*, а функцию $\widehat{\Delta}_\omega \widehat{\varphi}$ зовут *инородной производной* от $\widehat{\varphi}$.

Δ -операторы : свойства.

Помимо $\widehat{\Delta}_\omega$, удобно рассматривать и операторы Δ_ω и $\mathbf{\Delta}_\omega$, которые действуют прямо в z -плоскости, одинаково на ряды $\widetilde{\varphi}$ и на ростки φ_θ :

$$\widehat{\Delta}_\omega \xrightarrow{\text{pull back}} \Delta_\omega = \mathcal{B}^{-1} \widehat{\Delta}_\omega \mathcal{B} \implies \mathbf{\Delta}_\omega := e^{-\omega z} \Delta_\omega \quad (20)$$

Для разных этих вариантов правило Лейбница принимает вид:

$$\widehat{\Delta}_\omega (\widehat{\varphi}_1 * \widehat{\varphi}_2) \equiv (\widehat{\Delta}_\omega \widehat{\varphi}_1) * \widehat{\varphi}_2 + \widehat{\varphi}_1 * (\widehat{\Delta}_\omega \widehat{\varphi}_2) \quad (\zeta\text{-plane}) \quad (21)$$

$$\Delta_\omega (\varphi_1 \cdot \varphi_2) \equiv (\Delta_\omega \varphi_1) \cdot \varphi_2 + \varphi_1 \cdot (\Delta_\omega \varphi_2) \quad (z\text{-plane}) \quad (22)$$

$$\mathbf{\Delta}_\omega (\varphi_1 \cdot \varphi_2) \equiv (\mathbf{\Delta}_\omega \varphi_1) \cdot \varphi_2 + \varphi_1 \cdot (\mathbf{\Delta}_\omega \varphi_2) \quad (z\text{-plane}) \quad (23)$$

Благодаря экспоненциальному фактору, ‘жирные’ или ‘инвариантные’ операторы $\mathbf{\Delta}_\omega$ коммутируют с простым дифференцированием $\partial := \partial_z$:

$$[\widehat{\Delta}_\omega, \widehat{\partial}] = -\omega \widehat{\Delta}_\omega \implies [\Delta_\omega, \partial] = -\omega \Delta_\omega \implies [\mathbf{\Delta}_\omega, \partial] = 0 \quad (24)$$

Δ -операторы *определенного типа*, ‘стандартного’ или ‘органического’, свободно порождают одну и ту же алгебру Ли \mathbb{A} . То есть, для любого $\mathbf{\Delta} := \sum \gamma^{\omega_1, \dots, \omega_r} [\mathbf{\Delta}_{\omega_r} \dots [\mathbf{\Delta}_{\omega_2}, \mathbf{\Delta}_{\omega_1}]]$ всегда найдется такое φ чтоб $\mathbf{\Delta} \varphi \neq 0$. Добавим, что во многих применениях действие операторов Δ_ω зависит не от ω как элемента $\mathbb{C}_\bullet := \widetilde{\mathbb{C} - \{0\}}$, а только от его проекции $\dot{\omega}$ на \mathbb{C} .

Алгебра RES резургентных функций.

Не входя в подробности, условимся называть *резургентными ‘функциями’* безразлично те ряды $\widetilde{\varphi}(z)$, те функции $\widehat{\varphi}(\zeta)$, и те ростки $\varphi_\theta(z)$ которые поддаются общей схеме фигуры 1 в §1. Для большей простоты, эти ‘функции’ мы обычно означаем через $\varphi(z)$, без тильды и без θ , не забывая при этом, что все высказывания о них должны интерпретироваться параллельно в трех ‘моделях’. Пространство RES резургентных функций замкнуто не только мультипликативно (по простому произведению в z -моделях и по свертке в ζ -модели) но еще и по инородному дифференцированию.

Первое приложение: уравнения резургентности.

Имеются простые критерии, позволяющие предсказать, будет ли формальное решение φ данного ОДУ резургентным относительно переменной z . Пусть $E = 0$ такое ОДУ. Используя правило Лейбница, легко получить *чисто формальным путем* новые уравнения как и для простой так и для инородных производных от φ :

$$E(z, \varphi) = 0 \implies \begin{cases} E_*(z, \varphi, \partial\varphi) = 0 & (\text{linear homogeneous in } \partial\varphi) \\ E_\omega(z, \varphi, \Delta_\omega\varphi) = 0 & (\text{linear homogeneous in } \Delta_\omega\varphi) \end{cases}$$

Общее решение уравнения $E_\omega = 0$ обычно имеет вид $\Delta_\omega \varphi = A_\omega \varphi_\omega$ (*) или реже $\Delta_\omega \varphi = \sum_{j=1}^{j=s} A_{j,\omega} \varphi_{j,\omega}$ (**), где A_ω (или $A_{j,\omega}$) – нетривиальная, обычно трансцендентная скалярная величина (констант Стокса), и где φ_ω (или $\varphi_{j,\omega}$) – простой степенной ряд, чисто формально выводимый из $E_\omega = 0$, а значит и из $E = 0$. Замечательно, что здесь без всякого

анализа устанавливается *аналитический* факт, ибо формулы (*),(**) дают аналитическое продолжение $\widehat{\varphi}$ вплоть до ω в ζ -плоскости. В тесной связи между φ и $\Delta_\omega \varphi$ сказывается любопытная, но в то же время универсальная тенденция таких функций к *самовоспроизведению* в своих особых точках – в каждой из них! Оттуда и термин ‘резургентность’.

Избавление от ССС-путей и преодоление ‘многозначности’.

Действие ‘ломаных’ ω -сдвигов \widehat{T}_Γ и $\widehat{\Delta}_\Gamma$ -операторов дается формулами

$$\widehat{T}_\Gamma \widehat{\varphi}(\zeta) := \widehat{\varphi}_\Gamma(\zeta + \omega), \quad \widehat{\Delta}_\Gamma \widehat{\varphi}(\zeta) := \widehat{\varphi}_\Gamma^+(\zeta + \omega) - \widehat{\varphi}_\Gamma^-(\zeta + \omega) \quad (\omega = \text{end of } \Gamma) \quad (25)$$

сначала для малых ζ , а потом в целом, путем аналитического продолжения вдоль конечной, конечно проколотой, ломаной линии Γ , с предписанием для обхождения каждой проколотой точки. Эти ‘ломаные’ операторы можно однозначно представить в виде многочлена от конечного числа $\widehat{\Delta}$ -операторов и вращения $R := \widehat{\varphi}(\zeta) \mapsto \widehat{\varphi}(e^{2\pi i} \zeta)$ ($\zeta \in \mathbb{C}_\bullet := \widetilde{\mathbb{C} - \{0\}}$):

$$\widehat{T}_\Gamma = id + \sum_r \sum_n \sum_{\omega_i} (2\pi i)^r \tau^{\omega_1, \dots, \omega_r} R^n \widehat{\Delta}_{\omega_r} \dots \widehat{\Delta}_{\omega_1} \quad (\tau^\omega \in \mathbb{Q}, n \in \mathbb{Z}) \quad (26)$$

$$\widehat{\Delta}_\Gamma = \widehat{\Delta}_\omega + \sum_r \sum_n \sum_{\omega_i} (2\pi i)^r \lambda^{\omega_1, \dots, \omega_r} R^n \widehat{\Delta}_{\omega_r} \dots \widehat{\Delta}_{\omega_1} \quad (\lambda^\omega \in \mathbb{Q}, \sum \omega_i = \omega)$$

Представление это крайне удобно, так как оно сводит все операции типа $(\widehat{\varphi}_1, \widehat{\varphi}_2) \mapsto \widehat{\varphi}_1 * \widehat{\varphi}_2$ или типа $\widehat{\varphi} \mapsto (\widehat{\varphi})^{*n}$ к операциям на первом листе Римановой поверхности, то есть на общей ‘звезде аналитичности’.

Как видно, Δ -операторы нас избавляют

- (i) от многозначных функций $\widehat{\varphi}$,
- (ii) от сложных многолистных Римановых поверхностей,
- (iii) от невозможно извилистых ССС-путей интегрирования.

Благодаря Δ -операторам, достаточно рассматривать функции $\widehat{\varphi}$ и все их инородные производные как *однозначные функции* на их общей звезде аналитичности (с центром в 0_\bullet) и тогда все операции сводятся к простым операциям над однозначными функциями. .

Обзор основных понятий и главных правил:

- **Первичные Δ -операторы** (*alien derivations*):

$$\widehat{\Delta}_\omega \text{ in the } \zeta\text{-plane} \quad \implies \quad \Delta_\omega \text{ in the } z\text{-plane} \quad (\text{‘pull back’}) \quad (27)$$

- **Вторичные Δ -операторы:** $\Delta_\omega := e^{-\omega z} \Delta_\omega$ в z -плоскости.

$$[\partial_z, \Delta_\omega] \equiv 0 \quad ; \quad \Delta_\omega(f \circ g)(z) \equiv (\Delta_\omega f) \circ g(z) \quad \text{if } g(z) \sim z \quad (28)$$

- **Z-символы** $\mathbf{Z}^\omega = \mathbf{Z}^{\omega_1, \dots, \omega_r}$ (*pseudovariabes*): Понятие это – дуально ко Δ -операторам. Произведение **Z**-символов – по ‘перетасовке’ индексов:

$$\partial_z \mathbf{Z}^\omega \equiv 0 \quad ; \quad \mathbf{Z}^\omega \circ g \equiv \mathbf{Z}^\omega \quad ; \quad \mathbf{Z}^{\omega'} \cdot \mathbf{Z}^{\omega''} = \sum \mathbf{Z}^\omega \quad (\text{shuffle product}) \quad (29)$$

- **Дисплей** (*display*). Это своего рода ‘инородный ряд Тейлора’:

$$\text{dpl } \varphi := \varphi + \sum_r \sum_{\omega_j} \mathbf{Z}^{\omega_1, \dots, \omega_r} \Delta_{\omega_r} \dots \Delta_{\omega_1} \varphi \quad (30)$$

Он имеет как и локальный (z -часть) так и глобальный характер (**Z**-часть). В нем закодировано, в предельно сжатой и удобной форме, вся информация о функции $\widehat{\varphi}(\zeta)$ на всех листьях ее Римановой поверхности. А главное свойство дисплея – автоматическое распространение любого соотношения между функциями к соотношению между дисплеями:

$$R(\varphi_1, \dots, \varphi_s) \equiv 0 \quad \implies \quad R(\text{dpl } \varphi_1, \dots, \text{dpl } \varphi_s) \equiv 0 \quad (31)$$

4 Сингулярные ОДУ и мостовое уравнение.

Мостовое уравнение (*Bridge Equation*) обязано своим названием тому обстоятельству, что оно связывает *инородные* и *простые* производные. Оно имеет огромное поле применений. Мы сначала укажем главные факты о нем, а потом приведем несколько примеров. Вид его таков:

$$\Delta_\omega Y(z, u) = \mathbf{A}_\omega Y(z, u) \quad (\forall \omega \in \Omega) \quad (32)$$

- $Y(z, u)$ – формальное решение сингулярного ОДУ с максимальным числом параметров $u := (u_1, \dots, u_d)$. Тильда для простоты пропускается.
- Δ_ω – “инородное дифференцирование”. Индекс ω пробегает счетное подмножество $\Omega \subset \mathbb{C} - \{0\}$ или же $\Omega \subset \widetilde{\mathbb{C} - \{0\}}$.
- \mathbf{A}_ω – “оператор Стокса”. Это обыкновенный дифференциальный оператор по переменной z и по параметрам u_1, \dots, u_d . Вид его – “самый общий из-за всех формально допустимых видов”.
- $\{\mathbf{A}_\omega ; \omega \in \Omega\}$ является *полной* системой константов Стокса.
- Вся расходимость во $Y(z, u)$ сосредоточена в степенных рядах по z^{-1} .

Мостовое уравнение и дисплей.

Поскольку мостовое уравнение можно итерировать

$$\begin{aligned}
\Delta_{\omega_1} Y(z, u) &= \mathbf{A}_{\omega_1} Y(z, u) && \implies \\
\Delta_{\omega_2} \Delta_{\omega_1} Y(z, u) &= \Delta_{\omega_2} \mathbf{A}_{\omega_1} Y(z, u) \\
&= \mathbf{A}_{\omega_1} \Delta_{\omega_2} Y(z, u) \\
&= \mathbf{A}_{\omega_1} \mathbf{A}_{\omega_2} Y(z, u) \quad (\text{order reversal!})
\end{aligned}$$

оно сразу дает инородные производные *всех порядков*:

$$\Delta_{\omega_r} \dots \Delta_{\omega_1} Y(z, u) = \mathbf{A}_{\omega_1} \dots \mathbf{A}_{\omega_r} Y(z, u) \quad (33)$$

Подключая (33) в определение дисплея (30), мы получаем

$$\begin{aligned}
\text{dpl} Y(z, u) &= Y(z, u) + \sum_r \sum_{\omega_i} \mathbf{Z}^{\omega_1, \dots, \omega_r} \Delta_{\omega_r} \dots \Delta_{\omega_1} Y(z, u) \\
&= Y(z, u) + \sum_r \sum_{\omega_i} \mathbf{Z}^{\omega_1, \dots, \omega_r} \mathbf{A}_{\omega_1} \dots \mathbf{A}_{\omega_r} Y(z, u) \quad (34)
\end{aligned}$$

Сингулярное уравнение Риккати есть самое простое нелинейное ОДУ:

$$Y' = Y + H^-(z) + H^+(z) Y^2 \quad (H^\pm(z) \in z^{-1} \mathbb{C}\{z^{-1}\}) \quad (35)$$

Общее решение можно записать в неомогенной или гомогенной форме, с помощью компонентов S_i или T_i . Первые имеют бесконечно много особых точек в ζ -плоскости, последние же – только две.

$$Y(z, u) = \frac{u e^z S_0 + S_-}{u e^z S_0 S_+ + 1} = \frac{u e^z T_1 + T_2}{u e^z T_3 + T_4} \quad \det \begin{bmatrix} T_1 & T_2 \\ T_3 & T_4 \end{bmatrix} = 1 \quad (36)$$

$$\begin{array}{ll}
\widehat{S}_\pm(\zeta) \text{ sing. over } \pm\mathbb{N}^* & \parallel \quad \widehat{T}_1, \widehat{T}_3 \text{ sing. over } \{0, 1\} \\
\widehat{S}_0(\zeta) \text{ sing. over } \mathbb{Z} & \parallel \quad \widehat{T}_2, \widehat{T}_4 \text{ sing. over } \{0, -1\}
\end{array}$$

Мостовое уравнение в данном случае имеет довольно простой вид:

$$\Delta_{\pm 1} Y(z, u) = \mathbf{A}_{\pm 1} Y(z, u) \quad \text{with} \quad \mathbf{A}_{\pm 1} = \mp \alpha_{\pm 1} u^{1 \pm 1} \partial_u \quad (37)$$

то есть

$$\begin{aligned}
\Delta_{+1} Y(z, u) &= -\alpha_1 e^z u^2 \partial_u Y(z, u) \\
\Delta_{-1} Y(z, u) &= \alpha_{-1} e^{-z} \partial_u Y(z, u)
\end{aligned}$$

Оттуда для отдельных компонентов следующие уравнения резургентности:

$$\begin{array}{cccc}
\Delta_{+1} T_1 = \alpha_1 T_2 & \Delta_{+1} T_2 = 0 & \Delta_{+1} T_3 = \alpha_1 T_4 & \Delta_{+1} T_4 = 0 \\
\Delta_{-1} T_2 = \alpha_{-1} T_1 & \Delta_{-1} T_1 = 0 & \Delta_{-1} T_4 = \alpha_{-1} T_3 & \Delta_{-1} T_3 = 0
\end{array}$$

$$\begin{aligned}\Delta_{+1} S_0 &= \alpha_1 S_- & \Delta_{+1} S_+ &= \alpha_1 S_0^{-1}(1 - S_+ S_-) & \Delta_{+1} S_- &= 0 \\ \Delta_{-1} S_0 &= -\alpha_{-1} S_+ S_0^2 & \Delta_{-1} S_- &= \alpha_{-1} S_0(1 - S_+ S_-) & \Delta_{-1} S_+ &= 0\end{aligned}$$

Соответствующие *дисплеи*, с их четким разделением z -переменной и \mathbf{Z} -символов, аккуратно *алгебраизуют* сложную геометрию ζ -плоскости:

$$\begin{bmatrix} \text{dpl } T_1 & \text{dpl } T_2 \\ \text{dpl } T_3 & \text{dpl } T_4 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} T_1 & T_2 \\ T_3 & T_4 \end{bmatrix} \times \begin{bmatrix} \mathbf{T}_1 & \mathbf{T}_2 \\ \mathbf{T}_3 & \mathbf{T}_4 \end{bmatrix} \quad (38)$$

$$\text{dpl } S_0 = \frac{S_0 \mathbf{S}_0 + S_- \mathbf{S}_0 \mathbf{S}_+}{1 + S_0 S_+ \mathbf{S}_-} ; \quad \text{dpl } S_{\pm} = \frac{S_{\pm} + S_0^{\mp 1} \mathbf{S}_{\pm}}{1 + S_0^{\mp 1} S_{\mp} \mathbf{S}_{\pm}} \quad (39)$$

Или более явным образом: $\text{dpl } S_+ = \frac{S_+ + S_0^{-1} \mathbf{S}_+}{1 + S_0^{-1} S_- \mathbf{S}_+}$; $\text{dpl } S_- = \frac{S_- + S_0 \mathbf{S}_-}{1 + S_0 S_+ \mathbf{S}_-}$.

$$\begin{aligned}\mathbf{T}_1 &= \mathbf{1} + \sum (\alpha_1 \alpha_{-1})^n \mathbf{Z}^{\{1, -1\}^n} & , & & \mathbf{T}_2 &= \sum \alpha_{-1} (\alpha_1 \alpha_{-1})^n \mathbf{Z}^{-1, \{1, -1\}^n} \\ \mathbf{T}_3 &= \sum \alpha_1 (\alpha_{-1} \alpha_1)^n \mathbf{Z}^{1, \{-1, 1\}^n} & , & & \mathbf{T}_4 &= \mathbf{1} + \sum (\alpha_{-1} \alpha_1)^n \mathbf{Z}^{\{-1, +1\}^n}\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}\log \mathbf{S}_0 &= \sum_{1 \leq r} \sum_{\epsilon_1 + \dots + \epsilon_r = 0} \epsilon_1 \gamma_{\epsilon_1, \dots, \epsilon_{r-1}} \alpha_{\epsilon_1} \dots \alpha_{\epsilon_r} \mathbf{Z}^{\epsilon_1, \dots, \epsilon_r} \\ \mathbf{S}_+ &= \sum_{1 \leq r} \sum_{\epsilon_1 + \dots + \epsilon_r = +1} \gamma_{\epsilon_1, \dots, \epsilon_r} \alpha_{\epsilon_1} \dots \alpha_{\epsilon_r} \mathbf{Z}^{\epsilon_1, \dots, \epsilon_r} \\ \mathbf{S}_- &= \sum_{1 \leq r} \sum_{\epsilon_1 + \dots + \epsilon_r = -1} \gamma_{\epsilon_1, \dots, \epsilon_r} \alpha_{\epsilon_1} \dots \alpha_{\epsilon_r} \mathbf{Z}^{\epsilon_1, \dots, \epsilon_r}\end{aligned}$$

причем $\gamma_{\epsilon_1, \dots, \epsilon_r} := \prod_{j=1}^{j=r} \epsilon_j (\epsilon_1 + \dots + \epsilon_j)$. Исходя из этих формул, интересно проследить, как соотношения между компонентами двух сортов:

$$T_1 T_4 - T_2 T_3 = 1 \quad , \quad S_0 = T_1 / T_4 \quad , \quad S_+ = T_3 / T_1 \quad , \quad S_- = T_2 / T_4 \quad (40)$$

$$T_1^2 \equiv S_0 (1 - S_+ S_-)^{-1} \quad , \quad T_2^2 \equiv S_0^{-1} S_-^2 (1 - S_+ S_-)^{-1} \quad (41)$$

$$T_3^2 \equiv S_0 S_+^2 (1 - S_+ S_-)^{-1} \quad , \quad T_4^2 \equiv S_0^{-1} (1 - S_+ S_-)^{-1} \quad (42)$$

автоматически переходят в соотношения между дисплеями:

$$R(T_i, S_j) \equiv 0 \implies R(\text{dpl } T_i, \text{dpl } S_j) \equiv 0 \implies R(\mathbf{T}_i, \mathbf{S}_j) \equiv 0 \quad (43)$$

Для проверки соотношений $R(\mathbf{T}_i, \mathbf{S}_j) \equiv 0$ можно полагать $\alpha_1 = \alpha_{-1} = 1$ и применять правило умножения (29) к рядам \mathbf{Z} -символов:

$$\begin{aligned}\mathbf{T}_1 &= 1 + \mathbf{Z}^{+-} + \mathbf{Z}^{+--+} + \mathbf{Z}^{+---+} + \mathbf{Z}^{+----+} \dots \\ \mathbf{T}_2 &= \mathbf{Z}^- + \mathbf{Z}^{-+-} + \mathbf{Z}^{-+--} + \mathbf{Z}^{-+---} \dots \\ \mathbf{T}_3 &= \mathbf{Z}^+ + \mathbf{Z}^{++} + \mathbf{Z}^{++-} + \mathbf{Z}^{++--} \dots \\ \mathbf{T}_4 &= 1 + \mathbf{Z}^{-+} + \mathbf{Z}^{-+-} + \mathbf{Z}^{-+--} + \mathbf{Z}^{-+---} \dots\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
\mathbf{S}_+ &= \mathbf{Z}^+ - 2 \mathbf{Z}^{++-} + 12 \mathbf{Z}^{+++--} + 4 \mathbf{Z}^{++++-} - 144 \mathbf{Z}^{++++--} \\
&\quad - 72 \mathbf{Z}^{++++-} - 24 \mathbf{Z}^{++++-} - 24 \mathbf{Z}^{++++-} - 8 \mathbf{Z}^{++++-} \dots \\
\mathbf{S}_- &= \mathbf{Z}^- - 2 \mathbf{Z}^{--++} + 12 \mathbf{Z}^{----++} + 4 \mathbf{Z}^{----++} - 144 \mathbf{Z}^{----++} \\
&\quad - 72 \mathbf{Z}^{----++} - 24 \mathbf{Z}^{----++} - 24 \mathbf{Z}^{----++} - 8 \mathbf{Z}^{----++} \dots \\
\log \mathbf{S}_0 &= (\mathbf{Z}^{+-} - \mathbf{Z}^{-+}) - 2(\mathbf{Z}^{++--} - \mathbf{Z}^{--++}) + 12(\mathbf{Z}^{+++--} - \mathbf{Z}^{----++}) \\
&\quad + 4(\mathbf{Z}^{++++-} - \mathbf{Z}^{----++}) \dots
\end{aligned}$$

Сингулярное ОДУ первого порядка. Переидем теперь к общему ОДУ, формально сопряженному с уравнением $Y' = Y$:

$$Y' = Y + \sum_{0 \leq n} H_n(z) Y^n \quad \left(\sum H_n Y^n \in z^{-1} \mathbb{C}\{z^{-1}, Y\} \right) \quad (44)$$

В полном решении участвуют экспоненциалы и расходящиеся ряды Y_m :

$$Y(z, u) = Y_0(z) + \sum_{1 \leq m} u^m e^{mz} Y_m(z) \quad (Y_m(z) \in \mathbb{C}[[z^{-1}]]) \quad (45)$$

Каждый компонент $Y_m(z)$ сам по себе – резургентен, а особые точки $\widehat{Y}_m(\zeta)$ лежат над $m - \mathbb{N}$. Здесь мостовое уравнение принимает вид

$$\Delta_n Y(z, u) = \mathbf{A}_n Y(z, u) \quad \text{with} \quad \mathbf{A}_n = a_n u^{n+1} \partial_u \quad (\forall n \in \{-1\} \cup \mathbb{N}^*) \quad (46)$$

что приводит к отдельным уравнениям резургентности

$$\Delta_n Y_m = (m-n) a_n Y_{m-n} \quad (m \in \mathbb{N}; -1 \leq n \leq m, a_n \in \mathbb{C}) \quad (47)$$

От специальных уравнений

$$\Delta_{-1} Y_0 = a_{-1} Y_1, \quad \Delta_{-1} Y_1 = 2 a_{-1} Y_2, \quad \dots, \quad \Delta_{-1} Y_{m-1} = m a_{-1} Y_m$$

следует что $(\Delta_{-1})^m Y_0 = m! (a_{-1})^m Y_m$. А это значит, что (при условии, если ключевой коэффициент $a_{-1} \neq 0$) можно *конструктивно* вывести всю последовательность $Y_1, Y_2, Y_3 \dots$ из знания единого компонента Y_0 , что конечно невозможно в случае регулярных ОДУ. Это показывает что сингулярные ОДУ, в отличии от регулярных, обладают замечательной *связностью*. Они *целостны*: зная хоть маленькую часть их решения, можно восстановить полное решение.

Для сравнения: если $P(x)$ – неприводимый (приводимый) многочлен над \mathbb{Q} , то из одного корня x_0 можно (нельзя) вывести все остальные!

Сингулярные дифференциальные системы.

Результаты, весьма близкие к выше указанным, имеются в частности

(i) для ОДУ порядка $d \geq 2$ с двугранным полигоном Ньютона.

(ii) для неавтономных дифференциальных систем :

$$Y_j' = \lambda_j Y_j + h_j(z, Y_1, \dots, Y_n) \quad (1 \leq j \leq n) \quad (48)$$

(iii) для автономных дифференциальных систем ('векторных полей') :

$$Y_j' = \lambda_j Y_j + h_j(Y_1, \dots, Y_n) \quad (1 \leq j \leq n) \quad (49)$$

с однократным резонансом $\sum m_j \lambda_j = \lambda_{j_0}$ ($m_j \geq 0$)

5 Трансцендентность. Анализ и синтез.

Теоремы трансцендентности и независимости.

Дисплей облегчает доказательство теорем *независимости* меж решениями $\varphi_i(z) = \sum a_{j,n} z^{-n}$ отдельных ОДУ, то есть оно облегчает доказательство того факта, что такие φ_i , вообще говоря, не связаны никакими *новыми соотношениями*. А причина простая: вложение \mathbf{Z} -символов в гипотичное соотношение R накладывает огромное количество *новых, очень трудно выполнимых* условий :

$$R(\varphi_1, \dots, \varphi_s) = 0 \implies R(\text{dpl } \varphi_1, \dots, \text{dpl } \varphi_s) = \sum_{p,q,\omega_i} R_{p,\omega_1,\dots,\omega_q} \overbrace{z^{-p} \mathbf{Z}^{\omega_1,\dots,\omega_q}}^{p+q=:N} = 0$$

Действительно, когда $N := p+q \rightarrow \infty$, число соотношений $R_{p,\omega_1,\dots,\omega_q} = 0$ растет как $\mathcal{O}(N^{1+k})$ а число коэффициентов $a_{j,n}$, в них присутствующих, растет лишь как $\mathcal{O}(s.N)$, что и легко приводит к противоречию.

'Анализ', в данном контексте, есть задача об описании константов Стокса A_ω . Тут возможны два подхода: вычислительный и теоретический.

Для *доминантных* константов A_ω (ω на грани круга сходимости), исходя от $\widehat{\Delta}_\omega \widehat{\varphi}(\zeta) := A_\omega \widehat{\varphi}_\omega(\zeta)$, где $\widehat{\varphi}$ и $\widehat{\varphi}_\omega$ хорошо известны, можно A_ω очень эффективно вычислить с помощью *асимптотического анализа* коэффициентов $\widehat{\varphi}$. Для *недоминантных* константов Стокса A_ω , надо сначала перенести точку ω на круг сходимости с помощью конформного отображения.

Теперь о теоретическом подходе. Разлагая решение φ в сериях типа :

$$\varphi(z) = \left(\sum_r \sum_{\omega_i} \mathcal{W}^{\omega_1,\dots,\omega_r}(z) \mathbf{B}_{\omega_r} \dots \mathbf{B}_{\omega_1} \right) z \quad (50)$$

мы выводим оттуда явное выражение для константов Стокса :

$$\mathbf{A}_{\omega_0} = \left(\sum_r \sum_{\omega_1+\dots+\omega_r=\omega_0} W^{\omega_1,\dots,\omega_r}(z) \mathbf{B}_{\omega_r} \dots \mathbf{B}_{\omega_1} \right) z \quad (51)$$

где \mathbf{B}_ω – простые дифференциальные операторы, закодирующие коэффициенты Тейлора нашего ОДУ и и где $\mathcal{W}^{\omega_1, \dots, \omega_r}$ – элементарные резургентные функции, с элементарным же поведением при Δ -дифференцировании:

$$\Delta_{\omega_0} \mathcal{W}^{\omega_1, \dots, \omega_r}(z) = \sum_{1 \leq j \leq r} \sum_{\omega_1 + \dots + \omega_j = \omega_0} W^{\omega_1, \dots, \omega_j} \mathcal{W}^{\omega_{j+1}, \dots, \omega_r}(z) \quad (52)$$

Элементарные функции $\mathcal{W}^\omega(z)$ зовут ‘резургентными одночленами’ (*resurgence monomials*) а числа W^ω известны как ‘резургентные константы’ (*resurgence tonics*). Последние, по типу своему, походят на гиперлогарифмы.

‘Синтез’ есть задача, обратная к ‘анализу’: для определенного типа сингулярного ОДУ требуется построить, путем явных формул, наиболее ‘естественное’ или ‘простое’ ОДУ данного типа, обладающее заранее заданным набором констант Стокса: $\{\mathbf{A}_\omega, \omega \in \Omega\} \implies \text{ОДУ}$.

‘Синтез’ опирается на резургентные одночлены $\mathcal{U}_c^\omega(z)$, отличные от прежних $\mathcal{W}_c^\omega(z)$, использованных при ‘анализе’. Вот их определение:

$$\mathcal{U}_c^{\omega_1, \dots, \omega_r}(z) := SPA \int_0^\infty \frac{e^{\sum_j \omega_j(z-y_j) + c^2 \sum_j \bar{\omega}_j(z^{-1}-y_j^{-1})} dy_1 \dots dy_r}{(y_r - y_{r-1}) \dots (y_2 - y_1)(y_1 - z)} \quad (53)$$

где SPA – стандартное усреднение путей интегрирования.

Перечислим главные свойства этих новых ‘одночленов’:

$$\mathcal{U}_c^{\omega'} \mathcal{U}_c^{\omega''} = \sum_{\omega \in \text{sha}(\omega', \omega'')} \mathcal{U}_c^\omega \quad (\text{“shuffle product”}) \quad (54)$$

$$\Delta_{\omega_0} \mathcal{U}_c^{\omega_1, \dots, \omega_r} = \mathcal{U}_c^{\omega_2, \dots, \omega_r} \text{ if } \omega_0 = \omega_1 \text{ (resp. } = 0 \text{ if } \omega_0 \neq \omega_1) \quad (55)$$

$$\partial_z \mathcal{U}_c^\omega = \sum_{\omega', \omega'' = \omega} \mathcal{U}_c^{\omega'} \mathcal{U}_c^{\omega''} = \text{earlier monomials } \mathcal{U}_c^{\omega'} \quad (56)$$

Еще стоит отметить схожесть поведения \mathcal{U}_c^ω в антиподах $z = \infty$ и $z = 0$. А теперь к общей схеме ‘синтеза’: Для каждого $c > 0$ легко найти (единственное) формальное решение в виде серий констант Стокса \mathbf{A}_ω с одной стороны и ‘одночленов’ \mathcal{U}_c^ω с другой. Например, для резонантных векторных полей X , решение гласит $X = \Theta \partial \Theta^{-1}$, причем:

$$\Theta := 1 + \sum (-1)^r \mathcal{U}_c^{\omega_1, \dots, \omega_r} \mathbf{A}_{\omega_r} \dots \mathbf{A}_{\omega_1} \quad (57)$$

$$\Theta^{-1} := 1 + \sum \mathcal{U}_c^{\omega_1, \dots, \omega_r} \mathbf{A}_{\omega_1} \dots \mathbf{A}_{\omega_r} \quad (58)$$

А сходимость этих серий (что конечно главный пункт) автоматически обеспечена для достаточно больших значений параметра c . Еще следует отметить такое любопытное явление: хотя построенное ОДУ определено близ $z = \infty$, но в силу ‘антиподальности’ наших \mathcal{U}_c^ω , ему соответствует другое ОДУ, определенное близ $z = 0$ (его ‘антиподальная тень’).

6 Мультикритические ОДУ и ускорение.

Когда полное решение данного ОДУ является серией от z^{-1} и разных элементарных блоков $u_i e^{\sigma_{ij} z_j}$, причем $z_1 \prec z_2 \prec \dots \prec z_r$ (например $z_j \equiv z^{\alpha_j}$ и $0 < \alpha_j \uparrow$), схема просуммирования усложняется.¹ Надо проходить поочередно через несколько Борелевых плоскостей – ровно столько, сколько есть ‘критических времен’ z_j . Переходы $\widehat{\varphi}_j(\zeta_j) \rightarrow \widehat{\varphi}_{j+1}(\zeta_{j+1})$ осуществляются путем так называемых *интегралов ускорения* $\mathcal{C}_{j,j+1}$, но зато в каждой ζ_j -плоскости картина остается прежней: на каждую функцию $\widehat{\varphi}_j(\zeta_j)$ действуют *свои* Δ -операторы, порождая *свои* уравнения резургентности со *своими* константами Стокса \mathbf{A}_ω . Общая схема такая:

$$\begin{array}{ccccccc}
 \widetilde{\varphi}_1(z_1) & \leftarrow & \widetilde{\varphi}(z) & & \varphi(z) & \leftarrow & \varphi_r(z_r) \\
 \downarrow \mathcal{B} & & & & & & \mathcal{L} \uparrow \\
 \widehat{\varphi}_1(\zeta_1) & \xrightarrow{\mathcal{C}_{1,2}} & \widehat{\varphi}_2(\zeta_2) & \xrightarrow{\dots} & \widehat{\varphi}_{r-1}(\zeta_{r-1}) & \xrightarrow{\mathcal{C}_{r-1,r}} & \widehat{\varphi}_r(\zeta_r)
 \end{array}$$

7 Подытоживание.

В **математике** резургентные функции еще применяются (i) в так наз. разностных уравнениях (ii) в разного рода функциональных уравнениях, например в ОДУ со запаздывающим аргументом (iii) в дискретных динамических системах (iv) в сингулярных возмущениях, то есть в разложениях по сингулярному параметру ϵ , например в ОДУ типа $E(z, \varphi, \varphi', \dots, \varphi^{(d-1)}) + \epsilon \varphi^d = 0$ (v) в уравнениях по частным производным (O. Costin) и во многих других задачах...

В **физике** резургентные функции все больше встречаются в разложениях (i) по константу Планка \hbar в так наз. квазиклассическом подходе к квантовой механике (ii) по константу калибровочного взаимодействия α (iii) и вообще по чуть ни всем важным ‘малым’ константам физики, ибо по принципу М. Бэрри (*Michael Berry*): «Когда ненулевость некоего малого физического константа ϵ означает переход от одной классической теории к ее неклассическому обобщению, тогда разложения в степенных рядах от ϵ как правило расходятся, что и отражает нетривиальность данного перехода.» См. недавнюю конференцию о резургентности и теории струн в Женеве (29-06 по 3-06 2014, CERN).

¹Это относится в частности к ОДУ с более чем двугранным полигоном Ньютона и к векторным полям с многократным резонансом.

В **заклучении** подчеркнем что (i) Δ -операторы порождают новое ‘исчисление’, своеобразное и многогранное, у которого есть как и своя ‘дифференциальная’ так и своя ‘интегральная’ сторона (ii) резургентные функции ‘алгебраизуют’, и тем самым упрощают, многие аналитические проблемы, особенно при изучении сингулярных ОДУ (iii) они все чаще встречаются в теоретической физике, где частая, чуть не генерическая расходимость отнюдь не ‘проклятие’ а скорее источник новых прозрений.

Несколько ссылок (*более полный перечень имеется на сайте автора*)

- O.Costin, *On Borel summation and Stokes phenomena of nonlinear differential systems*, Duke Math. J., vol 93, 2, 1998.
- J. Ecalle, *Théorie des fonctions résurgentes*, Vol. I, II, III (1980-85), Orsay.
- J.E. *Six Lectures on Transseries, Analyzable Functions and the Constructive Proof of Dulac’s Conjecture* in Bifurcations etc, p 75-184, 1993, Kluwer.
- J.E. *Recent Advances in the Analysis of Divergence and Singularities* Proc. of 2002 Montreal Seminar on ODEs & normal forms, p 87-187, 2003, Kluwer.
- J.E. *Twisted Resurgence Monomials and canonical-spherical synthesis of Local Objects*, Proc. 2002 Edinb. Conf. on Asymptotics, World Scient.Publ.
- J.v.d.Hoeven, *Transseries and Real Differential Algebra*, Lect. Notes in Math, no 1888, 2006, Springer.
- A.Voros, *The return of the quartic oscillator. The complex WKB method*. Ann. Inst. H. Poincaré, A, Phys. Théor., 1983.

Jean Ecalle, Research Director emeritus at CNRS and Paris-11 University,
Bât. 425, 91405 Orsay Cedex, France.

email: <jean.ecalle@math.u-psud.fr>

homepage: <http://www.math.u-psud.fr/~ecalle/>