

# Resumos de ACED

José Natário

1 de Junho de 2017

## I. Análise Complexa

1. Uma função  $f : U \subset \mathbb{C} \rightarrow \mathbb{C}$  diz-se **diferenciável** em  $z_0 \in U$  se existe

$$\lim_{z \rightarrow z_0} \frac{f(z) - f(z_0)}{z - z_0} = \lim_{h \rightarrow 0} \frac{f(z_0 + h) - f(z_0)}{h} = f'(z_0).$$

2. Se  $f = u + iv$ ,  $f$  é diferenciável em  $z_0 = x_0 + iy_0$  **se e só se**  $u$  e  $v$  são diferenciáveis em  $(x_0, y_0)$  e satisfazem nesse ponto as **equações de Cauchy-Riemann**:

$$\begin{cases} \frac{\partial u}{\partial x} = \frac{\partial v}{\partial y} \\ \frac{\partial u}{\partial y} = -\frac{\partial v}{\partial x} \end{cases}.$$

Nesse caso,

$$f'(z_0) = \frac{\partial u}{\partial x}(x_0, y_0) + i \frac{\partial v}{\partial x}(x_0, y_0) = \frac{\partial v}{\partial y}(x_0, y_0) - i \frac{\partial u}{\partial y}(x_0, y_0).$$

3. Uma função diz-se **holomorfa**, ou **analítica**, se é diferenciável num conjunto aberto. Uma função holomorfa em  $\mathbb{C}$  diz-se **inteira**.
4. Se  $f : U \subset \mathbb{C} \rightarrow \mathbb{C}$  é holomorfa e  $f = u + iv$  então  $u$  e  $v$  são funções **harmónicas**, i.e.,  $u$  e  $v$  satisfazem a **equação de Laplace**

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} = 0,$$

e dizem-se **harmónicas conjugadas**. Se  $u : U \subset \mathbb{R}^2 \rightarrow \mathbb{R}$  é harmónica e  $U$  é simplesmente conexo é sempre possível determinar a sua harmónica conjugada  $v : U \rightarrow \mathbb{R}$  resolvendo as equações de Cauchy-Riemann em ordem a  $v$ .

5. Se  $C \subset \mathbb{C}$  é uma curva seccionalmente  $C^1$  parametrizada por  $\gamma : [a, b] \rightarrow \mathbb{C}$  então

$$\int_C f(z) dz = \int_a^b f(\gamma(t)) \gamma'(t) dt.$$

6. **Teorema Fundamental do Cálculo:** Se  $f : U \subset \mathbb{C} \rightarrow \mathbb{C}$  é tal que para qualquer curva fechada  $C \subset U$  se tem

$$\oint_C f(z) dz = 0$$

então  $f$  é primitivável em  $U$ , i.e., existe uma função holomorfa  $F : U \rightarrow \mathbb{C}$  tal que  $F' = f$ .

7. **Teorema de Cauchy:** Se  $f : U \subset \mathbb{C} \rightarrow \mathbb{C}$  é holomorfa,  $U$  é simplesmente conexo e  $C \subset U$  é uma curva fechada então

$$\oint_C f(z)dz = 0.$$

Mais geralmente, integrais de funções holomorfas em curvas fechadas são **invariantes por homotopia** (i.e., deformação contínua) da curva de integração.

8. Uma **curva de Jordan** é curva fechada **simples** (i.e., sem auto-intersecções). Qualquer curva de Jordan divide  $\mathbb{C}$  em duas regiões, uma das quais limitada, à qual chamamos o **interior** de  $C$ ,  $\text{int}(C)$ .
9. **Fórmulas Integrais de Cauchy:** Se  $f : U \subset \mathbb{C} \rightarrow \mathbb{C}$  é holomorfa,  $C \subset U$  é uma curva de Jordan,  $\text{int}(C) \subset U$  e  $z_0 \in \text{int}(C)$  então  $f$  tem derivadas de todas as ordens e

$$f^{(n)}(z_0) = \frac{n!}{2\pi i} \oint_C \frac{f(z)}{(z - z_0)^{n+1}} dz,$$

onde  $C$  deve ser percorrida uma vez no sentido directo.

10. **Teorema de Morera:** Se  $f : U \subset \mathbb{C} \rightarrow \mathbb{C}$  é primitivável em  $U$  então  $f$  é holomorfa em  $U$ .
11. **Teorema de Taylor:** Se  $f$  é holomorfa no disco  $|z - z_0| < r$  então  $f$  pode ser expandida em série de potências em torno de  $z_0$ ,

$$f(z) = \sum_{n=0}^{+\infty} \frac{f^{(n)}(z_0)}{n!} (z - z_0)^n.$$

Esta série converge no interior do maior disco centrado em  $z_0$  no qual  $f$  é holomorfa, e pode ser integrada e derivada termo a termo.

12. **Teorema de Laurent:** Se  $f$  é holomorfa no anel  $r < |z - z_0| < R$  então  $f$  pode ser expandida em série de potências negativas e positivas em torno de  $z_0$ ,

$$f(z) = \sum_{n=-\infty}^{+\infty} a_n (z - z_0)^n.$$

Esta série pode ser integrada e derivada termo a termo.

13. Diz-se que  $f$  tem uma **singularidade isolada** em  $z_0 \in \mathbb{C}$  se  $f$  é holomorfa nalgum disco perfurado  $0 < |z - z_0| < r$ . Neste caso,  $f$  tem uma expansão em série de Laurent

$$f(z) = \dots + \frac{a_{-2}}{(z - z_0)^2} + \frac{a_{-1}}{z - z_0} + a_0 + a_1(z - z_0) + a_2(z - z_0)^2 + \dots$$

O coeficiente  $a_{-1}$  desta expansão diz-se o **resíduo** de  $f$  em  $z_0$ ,

$$\text{Res}(f)(z_0) = a_{-1}.$$

Diz-se que  $f$  tem um **pólo de ordem**  $n \in \mathbb{N}$  em  $z_0$  se a potência negativa de maior ordem em valor absoluto presente na expansão é  $(z - z_0)^{-n}$ ,

$$f(z) = \frac{a_{-n}}{(z - z_0)^n} + \dots + \frac{a_{-2}}{(z - z_0)^2} + \frac{a_{-1}}{z - z_0} + a_0 + a_1(z - z_0) + a_2(z - z_0)^2 + \dots$$

com  $a_{-n} \neq 0$ . Se a expansão apresenta potências negativas de ordens arbitrariamente altas em valor absoluto diz-se que  $f$  tem uma **singularidade essencial** em  $z_0$ . Se a expansão não apresenta potências negativas diz-se que  $f$  tem uma **singularidade removível** em  $z_0$ .

14. É possível mostrar que se  $f$  tem uma singularidade isolada em  $z_0 \in \mathbb{C}$ , esta é removível **se** existe o limite

$$\lim_{z \rightarrow z_0} f(z),$$

é um pólo de ordem  $n$  **se** existe e é  $\neq 0$  o limite

$$\lim_{z \rightarrow z_0} (z - z_0)^n f(z),$$

e é uma singularidade essencial se o limite acima não existe para qualquer  $n \in \mathbb{N}$ . Se  $z_0$  é uma singularidade removível,  $\text{Res}(f)(z_0) = 0$ . Se  $z_0$  é um pólo de ordem  $n$ , é possível mostrar que

$$\text{Res}(f)(z_0) = \lim_{z \rightarrow z_0} \frac{1}{(n-1)!} \frac{d^{n-1}}{dz^{n-1}} [(z - z_0)^n f(z)].$$

Se  $z_0$  é uma singularidade essencial, o cálculo do resíduo tem que ser feito recorrendo directamente à expansão em série de Laurent.

15. **Teorema dos Resíduos:** Se  $C$  é uma curva de Jordan percorrida uma vez no sentido directo e  $f$  só possui singularidades isoladas  $z_1, \dots, z_k \in \text{int}(C)$  então

$$\oint_C f(z) dz = 2\pi i \sum_{j=1}^k \text{Res}(f)(z_j).$$

16. Uma aplicação comum do Teorema dos Resíduos é no cálculo de integrais de funções racionais em  $\mathbb{R}$ , como por exemplo

$$\int_{-\infty}^{+\infty} \frac{1}{1+x^4} dx,$$

e integrais de funções racionais de senos e cosenos em  $[0, 2\pi]$ , como por exemplo

$$\int_0^{2\pi} \frac{1}{2 + \cos \theta} d\theta.$$

17. **Lema de Jordan:** Seja  $a > 0$  e  $C_R = \{z \in \mathbb{C} : |z| = R, \text{Im } z \geq 0\}$  a semicircunferência de raio  $R$ . Se  $f$  é uma função contínua tal que

$$\lim_{R \rightarrow +\infty} \max_{z \in C_R} |f(z)| = 0$$

então

$$\lim_{R \rightarrow +\infty} \int_{C_R} f(z) e^{iaz} dz = 0.$$

## II. Equações Diferenciais Ordinárias

### 1. Equações Escalares de Primeira Ordem

- i. Uma equação escalar de primeira ordem **linear** é da forma

$$\dot{y} + a(t)y = b(t).$$

Definindo

$$\mu(t) = e^{\int a(t)dt}$$

a equação pode ser reescrita como

$$\frac{d}{dt}(\mu(t)y(t)) = \mu(t)b(t)$$

e a solução é

$$y(t) = \frac{1}{\mu(t)} \left[ \int \mu(t)b(t)dt + C \right].$$

- ii. Uma equação escalar de primeira ordem diz-se **separável** se pode ser posta na forma

$$f(y)\dot{y} = g(t).$$

A solução desta equação é dada implicitamente por

$$\int f(y)dy = \int g(t)dt + C.$$

- iii. Uma equação escalar de primeira ordem diz-se **exacta** se pode ser escrita na forma

$$M(t, y) + N(t, y)\dot{y} = 0$$

com  $(M, N)$  um campo fechado, i.e., com  $(M, N)$  satisfazendo

$$\frac{\partial M}{\partial y} = \frac{\partial N}{\partial t}.$$

Neste caso, tem-se localmente

$$\begin{cases} \frac{\partial \phi}{\partial t} = M \\ \frac{\partial \phi}{\partial y} = N \end{cases}.$$

Esta equação pode ser resolvida para  $\phi$ , e a solução da equação exacta é dada de forma implícita por

$$\phi(t, y) = C.$$

- iv. Qualquer equação escalar de primeira ordem é **reduzível a exacta**, i.e., pode ser transformada numa equação exacta multiplicando-a por uma função  $\mu(t, y)$  apropriada. A função  $\mu$  chama-se um **factor integrante** para a equação, e pode ser calculado resolvendo

$$\frac{\partial(\mu M)}{\partial y} = \frac{\partial(\mu N)}{\partial t}.$$

Em geral só podemos procurar factores integrante que só dependam de uma das variáveis. Se por exemplo escolhermos  $\mu = \mu(t)$  obtemos a equação separável

$$\dot{\mu} = \frac{\frac{\partial M}{\partial y} - \frac{\partial N}{\partial t}}{N} \mu$$

caso o membro da direita não dependa de  $y$ . Se escolhermos  $\mu = \mu(y)$  obtemos a equação separável

$$\mu' = \frac{\frac{\partial N}{\partial t} - \frac{\partial M}{\partial y}}{M} \mu$$

caso o membro da direita não dependa de  $t$ . A solução da equação inicial será em qualquer dos casos dada por

$$\phi(t, y) = C$$

onde  $\phi$  satisfaz

$$\begin{cases} \frac{\partial \phi}{\partial t} = \mu M \\ \frac{\partial \phi}{\partial y} = \mu N \end{cases}.$$

## 2. Existência, Unicidade e Prolongamento

- i. **Teorema de Picard-Lindelöf:** Se  $f : U \subset \mathbb{R}^{n+1} \rightarrow \mathbb{R}^n$  é contínua em  $(t, \mathbf{y}) \in \mathbb{R} \times \mathbb{R}^n$  e **localmente Lipschitziana** em  $\mathbf{y} \in \mathbb{R}^n$  então o problema de valor inicial

$$\begin{cases} \dot{\mathbf{y}} = f(t, \mathbf{y}) \\ \mathbf{y}(t_0) = \mathbf{y}_0 \end{cases}$$

possui uma e uma só solução nalgum intervalo  $]a, b[ \ni t_0$ .

- ii. Se  $\frac{\partial f}{\partial \mathbf{y}}$  é contínua em  $U \subset \mathbb{R}^{n+1}$  então  $f$  é localmente Lipschitziana em  $U$ .
- iii. A solução única do problema de valor inicial no Teorema de Picard-Lindelöf pode ser prolongada a um intervalo máximo de definição  $]a, b[$ . Se  $b \neq +\infty$  então ou  $\mathbf{y}$  **explode** para  $t = b$ , i.e.,  $\lim_{t \rightarrow b} \|\mathbf{y}(t)\| = +\infty$ , ou  $(t, \mathbf{y}(t))$  tende para a fronteira do domínio de  $f$  quando  $t \rightarrow b$ . O mesmo se passa com o outro extremo do intervalo.

## 3. Sistemas de Equações Lineares

- i. **Sistemas Homogéneos:** As soluções da equação  $\dot{\mathbf{y}} = A(t)\mathbf{y}$  formam um espaço vectorial de dimensão  $n$ . A **solução matricial fundamental** associada a uma base  $\{\mathbf{y}_1(t), \dots, \mathbf{y}_n(t)\}$  é a matriz  $Y(t) = [\mathbf{y}_1(t) \dots \mathbf{y}_n(t)]$ , e a solução geral é dada por  $\mathbf{y}(t) = Y(t)\mathbf{c}$ , onde  $\mathbf{c}$  é um vector contante.
- ii. **Sistemas Homogéneos de Coeficientes Constantes:** Se  $A$  é constante e  $\mathbf{v}$  é um vector próprio associado ao valor próprio  $\lambda$  então  $\mathbf{y}(t) = e^{\lambda t}\mathbf{v}$  é uma solução da equação  $\dot{\mathbf{y}} = A\mathbf{y}$  (no caso em que  $\lambda$  é complexo é possível obter soluções reais extraindo as partes reais e imaginárias destas soluções). Se  $A$  é diagonalizável isto permite obter uma base do espaço das soluções. Mais geralmente,  $e^{At}$  é uma solução matricial fundamental.
- iii. **Cálculo da Exponencial Matricial:** Qualquer matriz  $n \times n$   $A$  se pode escrever na forma

$$A = SJS^{-1}$$

onde

$$J = \begin{bmatrix} \lambda_1 & 1 & 0 & \dots & 0 \\ 0 & \lambda_1 & 1 & \dots & 0 \\ \dots & \dots & \dots & \dots & \dots \\ 0 & 0 & 0 & \dots & \lambda_1 \\ & & & & \dots \\ & & & & \lambda_k & \dots & 0 \\ & & & & \dots & \dots & \dots \\ & & & & 0 & \dots & \lambda_k \end{bmatrix}$$

é a **forma canónica de Jordan** da matriz  $A$ . Cada bloco corresponde a um vector próprio, sendo a diagonal preenchida com o valor próprio correspondente. Cada valor próprio tem direito a tantos blocos quantos os vectores próprios linearmente independentes que possui, e a soma das dimensões desses blocos deve ser igual à multiplicidade algébrica do valor próprio como raiz do polinómio característico. Tem-se

$$e^{At} = Se^{Jt}S^{-1}$$

onde

$$e^{Jt} = \begin{bmatrix} e^{\lambda_1 t} & te^{\lambda_1 t} & \frac{t^2}{2!}e^{\lambda_1 t} & \dots & \frac{t^{n_1-1}}{(n_1-1)!}e^{\lambda_1 t} \\ 0 & e^{\lambda_1 t} & te^{\lambda_1 t} & \dots & \frac{t^{n_1-2}}{(n_1-2)!}e^{\lambda_1 t} \\ \dots & \dots & \dots & \dots & \dots \\ 0 & 0 & 0 & \dots & e^{\lambda_1 t} \\ & & & & \dots \\ & & & & \dots & e^{\lambda_k t} & \dots & \frac{t^{n_k-1}}{(n_k-1)!}e^{\lambda_k t} \\ & & & & & \dots & \dots & \dots \\ & & & & & 0 & \dots & e^{\lambda_k t} \end{bmatrix}$$

iv. **Sistemas Não Homogéneos:** O problema de valor inicial

$$\begin{cases} \dot{\mathbf{y}} = A(t)\mathbf{y} + \mathbf{b}(t) \\ \mathbf{y}(t_0) = \mathbf{y}_0 \end{cases}$$

tem solução dada pela **fórmula de variação das constantes:**

$$\mathbf{y}(t) = Y(t)Y(t_0)^{-1}\mathbf{y}_0 + \int_{t_0}^t Y(t)Y(s)^{-1}\mathbf{b}(s)ds.$$

Em particular, se  $A$  é constante temos

$$\mathbf{y}(t) = e^{A(t-t_0)}\mathbf{y}_0 + \int_{t_0}^t e^{A(t-s)}\mathbf{b}(s)ds.$$

#### 4. Equações Escalares Lineares de Coeficientes Constantes

##### i. Equação Homogénea:

$$(D - \lambda)^n y = 0 \Leftrightarrow y(t) = A_1 e^{\lambda t} + A_2 t e^{\lambda t} + \dots + A_n t^{n-1} e^{\lambda t}.$$

No caso em que  $\lambda$  é uma constante complexa é possível obter soluções reais extraíndo as partes reais e imaginárias destas soluções.

- ii. **Método dos Aniquiladores:** Para resolver a equação não-homogénea no caso em que é possível encontrar um polinómio aniquilador para o termo não-homogéneo.
- iii. **Fórmula de Variação das Constantes:** Para resolver a equação não-homogénea no caso em que não é possível encontrar um polinómio aniquilador para o termo não-homogéneo. Neste caso só estamos interessados na primeira componente, e uma solução fundamental é dada pela **matriz Wronskiana**

$$W(t) = \begin{bmatrix} y_1(t) & y_2(t) & \dots & y_n(t) \\ Dy_1(t) & Dy_2(t) & \dots & Dy_n(t) \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ D^{n-1}y_1(t) & D^{n-1}y_2(t) & \dots & D^{n-1}y_n(t) \end{bmatrix},$$

onde  $\{y_1(t), y_2(t), \dots, y_n(t)\}$  é uma base de soluções da equação homogénea.

### III. Equações Diferenciais Parciais

1. Série de Fourier da função seccionalmente  $C^1$   $f : [-L, L] \rightarrow \mathbb{R}$ :

$$f(x) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{+\infty} a_n \cos\left(\frac{n\pi x}{L}\right) + \sum_{n=1}^{+\infty} b_n \operatorname{sen}\left(\frac{n\pi x}{L}\right)$$

onde

$$a_n = \frac{1}{L} \int_{-L}^L f(x) \cos\left(\frac{n\pi x}{L}\right) dx;$$

$$b_n = \frac{1}{L} \int_{-L}^L f(x) \operatorname{sen}\left(\frac{n\pi x}{L}\right) dx.$$

Esta série converge para  $f(x)$  nos pontos  $x \in ]-L, L[$  em que  $f$  é contínua; para  $\frac{1}{2}[f(x^-) + f(x^+)]$  nos pontos  $x \in ]-L, L[$  em que  $f$  é descontínua; e para  $\frac{1}{2}[f(-L) + f(L)]$  nos extremos do intervalo.

2. Série de Fourier só de senos da função seccionalmente  $C^1$   $f : [0, L] \rightarrow \mathbb{R}$ :

$$f(x) = \sum_{n=1}^{+\infty} b_n \operatorname{sen}\left(\frac{n\pi x}{L}\right)$$

onde

$$b_n = \frac{2}{L} \int_0^L f(x) \operatorname{sen}\left(\frac{n\pi x}{L}\right) dx.$$

3. Série de Fourier só de cosenos da função seccionalmente  $C^1$   $f : [0, L] \rightarrow \mathbb{R}$ :

$$f(x) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{+\infty} a_n \cos\left(\frac{n\pi x}{L}\right)$$

onde

$$a_n = \frac{2}{L} \int_0^L f(x) \cos\left(\frac{n\pi x}{L}\right) dx.$$

4. Resolução de problemas bem postos envolvendo Equações Diferenciais Parciais:

- i. Se a equação ou as condições de fronteira não forem homogêneas, subtrair uma solução particular apropriada de modo a obter um problema homogêneo.
- ii. Para resolver um problema homogêneo, separar variáveis, impondo todas as condições de fronteira/iniciais homogêneas. Escrever a solução como uma série de funções e impor as condições de fronteira/iniciais não homogêneas usando séries de Fourier.