

ANÁLISE MATEMÁTICA III A  
TESTE 3 PARA PRATICAR – NOVEMBRO DE 2005

*RESOLUÇÃO*  
(As soluções aqui propostas não são únicas!)

**Duração: 50 minutos**

**Instruções**

- **Não abra este caderno** de teste antes de ser anunciado o início da prova.
- Preencha os seus dados na parte de baixo desta folha.
- Cada um dos quatro problemas vale 5 pontos, sendo a cotação das alíneas em cada problema igualmente repartida.
- Não é permitida a utilização de quaisquer elementos de consulta nem de máquinas calculadoras. É permitida a utilização de papel de rascunho.
- Utilize papel de rascunho para esboços e cálculos preliminares, de modo a guardar o espaço de resposta para uma **apresentação clara e bem justificada** de todos os cálculos ou argumentos.
- **A revisão de provas** é na 2ª feira, 28 de Novembro, 18h30-19h30, na *antiga* sala de dúvidas, localizada na cave -2 do Edifício de Pós-Graduação.
- Boa sorte!

**Para a correcção**

pergunta	classificação
(1)(a)	
(1)(b)	
(2)(a)	
(2)(b)	
(3)(a)	
(3)(b)	
(3)(c)	
(3)(d)	
(3)(e)	
(4)	
total	

Nº:

Curso: \_\_\_\_\_

Nome: \_\_\_\_\_

(1) Calcule os *pullbacks*  $g^*\omega$  das seguintes formas diferenciais pela transformação

$$g : \mathbb{R}^3 \rightarrow \mathbb{R}^4, \quad g(x, y, z) = \left( \frac{x}{x^2+1}, (x^2+1)e^{yz}, z, x+z \right).$$

(a)  $\omega = x dy + y dx;$

(b)  $\omega = y dx \wedge dy \wedge dz + e^{xyz} dx \wedge dz \wedge dt.$

**Resolução:**

(a) Como

$$g^*dx = dg^x = d\left(\frac{x}{x^2+1}\right) = \frac{1-x^2}{(x^2+1)^2} dx \quad e$$

$$\begin{aligned} g^*dy &= dg^y = d((x^2+1)e^{yz}) \\ &= 2xe^{yz} dx + (x^2+1)ze^{yz} dy + (x^2+1)ye^{yz} dz \end{aligned}$$

obtem-se

$$\begin{aligned} g^*\omega &= g^x dg^y + g^y dg^x \\ &= \frac{x}{x^2+1} (2xe^{yz} dx + (x^2+1)ze^{yz} dy + (x^2+1)ye^{yz} dz) \\ &\quad + (x^2+1)e^{yz} \left( \frac{1-x^2}{(x^2+1)^2} dx \right) \\ &= \frac{1}{x^2+1} (2x^2e^{yz} dx + (x^2+1)xze^{yz} dy + (x^2+1)xye^{yz} dz + e^{yz}(1-x^2) dx) \\ &= e^{yz} dx + xze^{yz} dy + xye^{yz} dz. \end{aligned}$$

**Alternativa:** Notando que  $\omega = d(xy)$ , fica

$$g^*\omega = d(xe^{yz}) = e^{yz} dx + xze^{yz} dy + xye^{yz} dz.$$

(b) Como as funções coordenadas  $g^x$ ,  $g^z$  e  $g^t$  só dependem de duas variáveis,  $x$  e  $z$ , tem-se que  $g^*(dx \wedge dz \wedge dt) = 0$ .

Então

$$\begin{aligned} g^*\omega &= g^y dg^x \wedge dg^y \wedge dg^z \\ &= (x^2+1)e^{yz} \cdot \frac{1-x^2}{(x^2+1)^2} dx \\ &\quad \wedge (2xe^{yz} dx + (x^2+1)ze^{yz} dy + (x^2+1)ye^{yz} dz) \wedge dz \\ &= e^{2yz}(1-x^2)z dx \wedge dy \wedge dz. \end{aligned}$$

□

(2) Decida justificadamente se as seguintes formas diferenciais são exactas e, em caso afirmativo, calcule um potencial.

(a)  $\omega = ye^{xy} dx \wedge dy + yz \cos(xyz) dx \wedge dz + xz \cos(xyz) dy \wedge dz$  em  $\mathbb{R}^3$ ;

(b)  $\omega = dx \wedge dy \wedge dz \wedge dt$  em  $\mathbb{R}^4$ .

**Resolução:**

(a) Como a forma é fechada,

$$\begin{aligned} d\omega &= d(ye^{xy}) \wedge dx \wedge dy + d(yz \cos(xyz)) \wedge dx \wedge dz + d(xz \cos(xyz)) \wedge dy \wedge dz \\ &= 0 - xyz^2 \sin(xyz) dy \wedge dx \wedge dz - xyz^2 \sin(xyz) dx \wedge dy \wedge dz = 0, \end{aligned}$$

e o seu domínio, todo o  $\mathbb{R}^3$ , é em estrela, conclui-se que  $\omega$  é exacta. Procura-se um potencial da forma

$$\alpha = \alpha_2 dy + \alpha_3 dz.$$

Para um  $\alpha$  assim tem-se

$$d\alpha = \omega \iff \begin{cases} \frac{\partial \alpha_2}{\partial x} = ye^{xy} \\ \frac{\partial \alpha_3}{\partial x} = yz \cos(xyz) \\ \frac{\partial \alpha_3}{\partial y} - \frac{\partial \alpha_2}{\partial z} = xz \cos(xyz) \end{cases}$$

Substituindo as soluções gerais da primeira e da segunda equações,  $\alpha_2 = e^{xy} + g(y, z)$  e  $\alpha_3 = \sin(xyz) + h(y, z)$  na terceira equação, obtém-se

$$xz \cos(xyz) + \frac{\partial h}{\partial y} - \frac{\partial g}{\partial z} = xz \cos(xyz) \iff \frac{\partial h}{\partial y} = \frac{\partial g}{\partial z}.$$

Por exemplo, as funções identicamente nulas  $g \equiv h \equiv 0$  fornecem uma solução que conduz ao potencial para  $\omega$

$$\alpha = e^{xy} dy + \sin(xyz) dz.$$

(b) Sendo uma forma-4 em  $\mathbb{R}^4$ ,  $\omega$  é fechada pelo que é exacta de acordo com o lema de Poincaré. Procura-se um potencial da forma

$$\alpha = f dy \wedge dz \wedge dt.$$

Para um  $\alpha$  assim tem-se

$$d\alpha = \omega \iff \frac{\partial f}{\partial x} = 1.$$

Por exemplo, a função  $f(x, y, z, t) = x$ ,  $\forall (x, y, z, t)$  fornece a solução correspondente ao potencial para  $\omega$

$$\alpha = x dy \wedge dz \wedge dt.$$

□

(3) Indique, justificadamente (com breves argumentos ou contra-exemplos), se cada uma das seguintes afirmações é verdadeira ou falsa. *Não é atribuída qualquer cotação ao simples assinalar do correcto valor lógico da afirmação.*

(a) Para quaisquer covectores-1 em  $\mathbb{R}^n$  tem-se

$$(a + b) \wedge c = a \wedge (b + c) .$$

Verdadeira

Falsa

**Resolução:** *Pela linearidade do produto exterior em cada factor, o membro esquerdo vale  $a \wedge c + b \wedge c$  e o membro direito vale  $a \wedge c + a \wedge b$ . Procura-se um contra-exemplo onde  $b \wedge c \neq a \wedge b$ . Por exemplo, tomando  $a = e^1$ ,  $b = c = e^2$  em  $\mathbb{R}^2$  obtém-se  $(a + b) \wedge c = e^1 \wedge e^2 \neq 2e^1 \wedge e^2 = a \wedge (b + c)$ .  $\square$*

(b) Para quaisquer formas de grau ímpar tem-se

$$\alpha \wedge \beta \wedge \gamma = \gamma \wedge \beta \wedge \alpha .$$

Verdadeira

Falsa

**Resolução:** *Se  $\alpha$  tem grau  $r$  e  $\beta$  tem grau  $s$ , então  $\alpha \wedge \beta = (-1)^{rs} \beta \wedge \alpha$ . Quando ambas têm graus ímpares, tem-se  $\alpha \wedge \beta = -\beta \wedge \alpha$ . Aplicando a fórmula acima aos pares, obtém-se*

$$\alpha \wedge \beta \wedge \gamma = -\beta \wedge \alpha \wedge \gamma = \beta \wedge \gamma \wedge \alpha = -\gamma \wedge \beta \wedge \alpha .$$

*Em particular,  $dx \wedge dy \wedge dz \neq dz \wedge dy \wedge dx$ .  $\square$*

- (c) Se  $\alpha$  e  $\beta$  são dois potenciais para  $\omega$  em todo o  $\mathbb{R}^n$ , então a diferença  $\alpha - \beta$  é uma forma exacta.

Verdadeira

Falsa

**Resolução:** Como  $d\alpha = d\beta = \omega$ , tem-se que  $d(\alpha - \beta) = 0$ . Sendo a diferença  $\alpha - \beta$  uma forma fechada definida em todo o  $\mathbb{R}^n$  que é um conjunto em estrela, conclui-se pelo lema de Poincaré que  $\alpha - \beta$  é uma forma exacta.  $\square$

- (d) Se  $\omega$  é uma forma-2 (de classe  $C^1$ ) definida em todo  $\mathbb{R}^{2n}$ , então o produto exterior com  $n$  factores  $\omega^n = \omega \wedge \dots \wedge \omega$  é uma forma exacta.

Verdadeira

Falsa

**Resolução:** O produto  $\omega^n$  é uma forma- $2n$  em  $\mathbb{R}^{2n}$ , pelo que é fechada (qualquer forma- $(2n+1)$  em  $\mathbb{R}^{2n}$  é zero). Sendo fechada e definida em todo o  $\mathbb{R}^{2n}$  que é um conjunto em estrela, o lema de Poincaré garante que  $\omega^n$  é uma forma exacta.  $\square$

- (e) Para qualquer campo vectorial (de classe  $C^2$ )  $F = (M, N, P)$  em  $\mathbb{R}^3$ , tem-se

$$\text{rot}(\text{rot}F) = \text{grad}(\text{div}F) - \Delta F,$$

onde  $\Delta(M, N, P) = (\Delta M, \Delta N, \Delta P)$  e  $\Delta f = \frac{\partial^2 f}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 f}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 f}{\partial z^2}$  é o laplaciano usual do campo escalar  $f$ .

Verdadeira

Falsa

**Resolução:** Como ambos os membros são lineares em  $F$  e os papéis das três componentes  $(M, N, P)$  de  $F$  são equivalentes, basta verificar a igualdade para  $F = (M, 0, 0)$ . Nesse caso, o membro esquerdo é

$$\text{rot}(\text{rot}(M, 0, 0)) = \text{rot}\left(0, \frac{\partial M}{\partial z}, -\frac{\partial M}{\partial y}\right) = \left(-\frac{\partial^2 M}{\partial y^2} - \frac{\partial^2 M}{\partial z^2}, \frac{\partial^2 M}{\partial x \partial y}, \frac{\partial^2 M}{\partial x \partial z}\right)$$

e o membro direito é

$$\begin{aligned} \text{grad}(\text{div}(M, 0, 0)) - \Delta(M, 0, 0) &= \text{grad}\left(\frac{\partial M}{\partial x}\right) - \left(\frac{\partial^2 M}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 M}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 M}{\partial z^2}, 0, 0\right) \\ &= \left(\frac{\partial^2 M}{\partial x^2}, \frac{\partial^2 M}{\partial y \partial x}, \frac{\partial^2 M}{\partial z \partial x}\right) - \left(\frac{\partial^2 M}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 M}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 M}{\partial z^2}, 0, 0\right). \end{aligned}$$

O resultado segue pois da igualdade das derivadas cruzadas para uma função  $M$  de classe  $C^2$ .  $\square$

(4) Para a forma

$$\omega = (E_1 dx + E_2 dy + E_3 dz) \wedge dt + B_1 dy \wedge dz + B_2 dz \wedge dx + B_3 dx \wedge dy$$

onde  $B_i$  e  $E_i$  ( $i = 1, 2, 3$ ) são funções de classe  $C^1$  num aberto de  $\mathbb{R}^4$ , mostre que escrevendo  $E = (E_1, E_2, E_3)$  e  $B = (B_1, B_2, B_3)$

$$d\omega = 0 \quad \iff \quad \text{rot}E + \frac{\partial B}{\partial t} = 0 \quad \text{e} \quad \text{div}B = 0 .$$

(Os operadores rot e div são tomados relativamente às variáveis  $(x, y, z)$ .)

**Resolução:** Escrevendo  $\alpha_E = E_1 dx + E_2 dy + E_3 dz$ ,  $\beta_B = B_1 dy \wedge dz + B_2 dz \wedge dx + B_3 dx \wedge dy$  e  $\frac{\partial B}{\partial t} = (\frac{\partial B_1}{\partial t}, \frac{\partial B_2}{\partial t}, \frac{\partial B_3}{\partial t})$ , de maneira a que  $d\alpha_E = \beta_{\text{rot}E}$  e  $d\beta_B = \text{div}B dx \wedge dy \wedge dz$ , obtém-se

$$\begin{aligned} d\omega = 0 &\iff d(\alpha_E \wedge dt + \beta_B) = 0 \\ &\iff d\alpha_E \wedge dt + d\beta_B = 0 \\ &\iff \beta_{\text{rot}E} \wedge dt + \text{div}B dx \wedge dy \wedge dz + \beta_{\frac{\partial B}{\partial t}} \wedge dt = 0 \\ &\iff \beta_{\text{rot}E} + \beta_{\frac{\partial B}{\partial t}} = 0 \quad \text{e} \quad \text{div}B = 0 \\ &\iff \text{rot}E + \frac{\partial B}{\partial t} = 0 \quad \text{e} \quad \text{div}B = 0 . \end{aligned}$$

□

**Comentário:** A equação  $d\omega = 0$  representa duas das quatro equações de Maxwell para um campo electromagnético  $(E, B)$ :

$$\left\{ \begin{array}{ll} \text{div}E = 4\pi\rho & (\text{campos eléctricos divergem de cargas eléctricas; } \rho \text{ é a densidade de carga}) \\ \text{div}B = 0 & (\text{não há cargas magnéticas}) \\ \text{rot}E = -\frac{\partial B}{\partial t} & (\text{campos eléctricos são produzidos por campos magnéticos em evolução}) \\ \text{rot}B = \frac{\partial E}{\partial t} + 4\pi J & (\text{campos magnéticos são produzidos por campos eléctricos em evolução e por correntes eléctricas; } J \text{ é o vector densidade de corrente}) \end{array} \right.$$

As outras duas equações de Maxwell também correspondem a uma equação em termos da derivada exterior:  $\star d \star \omega = 4\pi\alpha$ , onde  $\star$  é uma operação sobre formas definida usando a métrica de Lorentz e  $\alpha = \rho dt + J_1 dx + J_2 dy + J_3 dz$  é uma forma-1 definida a partir de  $\rho$  e  $J = (J_1, J_2, J_3)$ .