

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

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

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

obtem-se

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

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

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

□

(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 ω é exacta. Procura-se um potencial da forma

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

Para um α 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 ω

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

(b) Sendo uma forma-4 em \mathbb{R}^4 , ω 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 α 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 ω

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

□

(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 α tem grau r e β 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 α e β são dois potenciais para ω 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 ω 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 ω^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 ω^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 ρ e $J = (J_1, J_2, J_3)$.