DOI: 10.19783/j.cnki.pspc.221357

交流线路避雷线融冰故障电磁暂态分析与间接式 行波故障定位方法

曹璞璘1,黄美琴1,王云龙2,陈诺2,束洪春1,杨博1

(1. 昆明理工大学, 云南 昆明 650500; 2. 中国南方电网有限责任公司超高压输电公司昆明局, 云南 昆明 650000)

摘要:由于避雷线通常逐塔接地,因此往往对其进行消去处理以降低参数矩阵阶数,但是在避雷线融冰过程中其 与沿线杆塔绝缘,会受到线路电磁耦合影响。在研究避雷线对地绝缘条件下多导体传输系统电磁暂态耦合的基础 上,推导双回非对称相数多导体传输系统的解耦方式,提出避雷线对地绝缘情况下的相模变换矩阵,并指出避雷 线对地绝缘会造成由三相线路所构成模量中出现"零模提速"现象。在此基础上,考虑电容式电压互感器暂态传 变特性影响,提出一种利用三相交流线路行波测距装置对避雷线直流融冰期间发生的故障进行间接式双端不同步 故障测距的方法,并通过渐进峭度曲线剔除现场实测信号中的电磁噪声,实现波头准确辨识,大量仿真表明该方 法可行有效。

关键词:避雷线;直流融冰;相模变换;峭度;故障测距;行波

Electromagnetic transients analysis and indirect traveling wave fault location for ground wires of AC transmission line amid de-icing

CAO Pulin¹, HUANG Meiqin¹, WANG Yunlong², CHEN Nuo², SHU Hongchun¹, YANG Bo¹

(1. Kunming University of Science and Technology, Kunming 650500, China; 2. Kunming Electric Power Bureau, China Southern Power Grid EHV Transmission Company, Kunming 650000, China)

Abstract: The ground wire is usually eliminated to reduce the order of the parameter matrix because of its direct connection to towers. However, the tower must be insulated from ground wires in the process of de-icing. In this paper, on the basis of analysis of multi-conductor system electromagnetic transient coupling in the case of insulated ground wires, the decoupling method of double-circuit electromagnetic coupling with asymmetric phases is deduced. A phase-mode transform matrix for an insulated ground wire is obtained. In addition, the insulated ground wire causing 'speed increase in zero mode' with the traditional decoupling matrix is pointed out. Based on the analysis, in consideration of the transient frequency response of capacitive voltage transformers, an indirect fault location scheme using fault locators in three-phase transmission lines to locate ground wire faults is proposed for a double-terminal fault location without synchronization. The progressive kurtosis curve is applied to remove the electromagnetic noise of real measured signals and the wavefronts are identified accurately. A large quantity of simulations is carried out to verify the effectiveness of the proposed fault location scheme.

This work is supported by the National Natural Science Foundation of China (No. 52167012). **Key words:** ground wire; DC de-icing; phase-mode transformation; kurtosis; fault location; traveling wave

0 引言

输电线路在跨越高原、山地等地理环境复杂区

基金项目: 国家自然科学基金项目资助(52167012); 云南省 基础研究计划项目资助(202001AT070096) 域时,易受到雨雪霜冻、冰害冰灾等恶劣气候影响 而形成覆冰,输电线路正常运行时通过的电流能够 产生热量抵御部分冰雪覆盖,但是避雷线上通常没 有电流流过,其覆冰厚度往往远超输电导线^[1-3],易 诱发诸如绝缘子断裂^[4]、断线^[5]、杆塔倒塌^[6]等严重 危害电力网络的事故。直流融冰是目前常用的除冰 手段之一^[7-9]。在对避雷线进行融冰时,加装了绝缘 子的避雷线断开沿线接地刀闸,并对避雷线末端进 行短接保证融冰电流能够流过避雷线全线。然而线 路接地刀闸未完全断开或线路周边树木倾轧等情况 会引起绝缘避雷线上出现异常接地点,导致直流融 冰装置无法覆盖全线长,进而影响融冰效果并造成 直流融冰装置横差保护动作。

采用晶闸管整流技术的直流融冰装置虽然在我 国已被广泛应用,但其研究主要集中于分析覆冰对 线路、风机等设施产生的影响[10-11],针对直流融冰 线路故障定位的研究极少。文献[12]分析了 12 脉动 直流融冰装置换流变及换流器区域各类短路故障的 电气量特征,并提出了基于过流相数的保护方案。 文献[13]通过分析电压特征对交流线路融冰作业中 的故障进行定位,但并未讨论绝缘避雷线融冰时发 生的故障。随着 DSP 等计算机技术的广泛应用,双 端行波测距[14]已经发展为成熟的工业级应用,并出 现了基于电流行波和电压行波两种方案[15]。但是由 于双端行波测距技术依赖于标准信号源定时精度与 信道畅通,而山区、峡谷内变电站极易受到微气象 影响导致信号接收不佳,因此学术界依然在对单端 行波测距[16]或双端非同步行波测距[17]进行研究。行 波波头的准确标定是行波测距原理的首要问题,小 波变换[18]是较早用于标定行波波头位置的方法,而 且在实际工程中也得到了应用,但是在噪声较为严 重的情况下依然存在误判的可能性。由于行波在线 路上传播导致的色散, Logistic 模型被用于提取其 波前信息,以便于故障距离计算,但是最后依然回 归于小波变换的波头标定。对于现在受到大量研究 的神经网络技术^[19], 文献[20]也提出利用神经网络 解决行波非线性与色散时的标定问题,但是神经网 络需要大量的合适样本训练,实际行波也会因周围 自然环境差异而发生变化,难以保证样本完备性。 文献[21]分析了行波测距方法在复杂电网中的应用 问题,指出衰减与波到时刻标定是复杂电网多端定 位的重要问题。为降低行波波头高频分量衰减快而 导致的波头标定困难, 文献[22]提出了全波形主频 分量的概念,提取能量最大频段用于波头标定,有 效解决了行波标定频段单一的问题。文献[23-24]分 别提出了基于时间反转原理与电磁时间反演的测距 方式,在一定程度上降低了对行波波头标定的苛刻 要求。

融冰过程中的避雷线处于对地绝缘状态,与交 流线路共同构成了多导体传输系统,不宜进行消去

处理, 必须参与到多导体解耦的相模变换之中。相 模变换虽为线路电磁暂态分析的基础,但是过去研 究主要集中于同塔多回线路相模变换[25-26]或特殊变 换形式^[27],而不同相数、不同参数线路同塔架设情 况下的相模变换鲜有研究。本文在考虑绝缘避雷线 参与构建多导体传输系统的基础上,研究了其完全 解耦方法,并指出了单纯利用三相电气量构成的"零 模"存在"提速"现象。由于避雷线上加装行波高 速采集装置会带来大量额外的经济负担,实际运行 不太可能实现,但是在避雷线融冰过程中交流导线 处于停运状态,而线路电压互感器位于导线与断路 器之间,依然能够采集得到线路上暂态波形,目无 工频电压干扰,因此可以考虑使用线路电压互感器 对避雷线故障产生的行波进行"间接"的测量。本 文分析了绝缘避雷线行波暂态过程及其在交流导线 上感应产生的电压行波传播特性。在计及电压互感 器暂态传变特性的基础上,提出了基于交流导线电 压行波的绝缘避雷线故障间接式测距方法。

避雷线对地绝缘情况下输电线路解耦矩 阵求取

1.1 参数矩阵

在避雷线对地绝缘情况下,设线路均匀换位, 三相交流线路和两根避雷线组成的微元段等效电路 如图1所示。由于避雷线沿线对地绝缘,因此避雷 线沿线与大地并非等电势。



图 1 交流线路与避雷线等效电路图



图 1 中: $L_{sl} 和 L_{u} 分别为交流输电线路的自感$ $和互感; <math>L_{gl}$ 为交流线路与避雷线互感; $L_{sg} 和 L_{gg} 分$ 别为避雷线自感和互感; C_{sl} 为三相交流输电线路对 地电容; C_{u} 为交流输电线路之间电容; C_{sl} 为交流 线路与避雷线间电容; C_{sg} 为避雷线对地电容; C_{gg} 为避雷线间电容; $u_A \ u_B \ u_C \ D$ 别为接入融冰电流避雷线与交流输电线耦合产生的 A、B、C 三相 感应电压; $u_{g1} \ u_{g2}$ 为避雷线接入的直流电压; $i_A \ i_B \ i_C \ D$ 别为接入融冰电流避雷线与交流输电线耦 合产生的 A、B、C 三相感应电流; $i_{g1} \ i_{g2}$ 为避雷 线接入的直流电流。

由于交流输电线路的材料、结构等参数与避雷 线截然不同,结合图1中的耦合关系,可以得出电 感矩阵L和电容矩阵C,如式(1)、式(2)所示。

$$\boldsymbol{L} = \begin{bmatrix} L_{sl} & L_{ll} & L_{ll} & L_{gl} & L_{gl} \\ L_{ll} & L_{sl} & L_{ll} & L_{gl} & L_{gl} \\ L_{ll} & L_{ll} & L_{sl} & L_{gl} & L_{gl} \\ L_{gl} & L_{gl} & L_{gl} & L_{gg} & L_{gg} \\ L_{gl} & L_{gl} & C_{gl} & C_{gl} \\ C_{ll} & C_{sl} & C_{ll} & C_{gl} & C_{gl} \\ C_{ll} & C_{gl} & C_{gl} & C_{gl} \\ C_{gl} & C_{gl} & C_{gl} & C_{gg} \\ \end{bmatrix}$$
(1)

若忽略线路电阻影响,则多导体无损线路上电 压与电流的波过程如式(3)、式(4)所示。

$$\frac{\partial}{\partial x} \begin{bmatrix} u_{A} \\ u_{B} \\ u_{C} \\ u_{g1} \\ u_{g2} \end{bmatrix} = -L \frac{\partial}{\partial t} \begin{bmatrix} i_{A} \\ i_{B} \\ i_{C} \\ i_{g1} \\ i_{g2} \end{bmatrix}$$
(3)
$$\frac{\partial}{\partial x} \begin{bmatrix} i_{A} \\ i_{B} \\ i_{C} \\ i_{g1} \\ i_{g2} \end{bmatrix} = -C \frac{\partial}{\partial t} \begin{bmatrix} u_{A} \\ u_{B} \\ u_{C} \\ u_{g1} \\ u_{g2} \end{bmatrix}$$
(4)

由式(3)和式(4)可知,在避雷线绝缘情况下,避 雷线与三相导线存在电磁耦合,参数矩阵为满秩矩 阵,在进行电磁暂态分析时需考虑避雷线与导线之 间的电磁耦合。

1.2 非对称相数多导体系统解耦过程

由于绝缘避雷线引入后导致传输线系统成为 5 阶系统,其解耦方式与普通双回线路存在较大区别, 无法直接利用双回线的方式进行解耦。本文首先采 用 5 阶 Karenbauer 变换矩阵 *S*₁ 来实现初步解耦,如 式(5)所示。

$$\boldsymbol{S}_{1} = \begin{bmatrix} 1 & 1 & 1 & 0 & 0 \\ 1 & -2 & 1 & 0 & 0 \\ 1 & 1 & -2 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 & 1 \\ 0 & 0 & 0 & 1 & -1 \end{bmatrix}$$
(5)

利用式(5)变换矩阵,可得到初步化简的电感矩阵 *L*,和电容矩阵 *C*,。

$$L_{1} = S_{1}^{-1}LS_{1} = \begin{bmatrix} 2L_{11} + L_{s1} & 0 & 0 & 2L_{g1} & 0 \\ 0 & L_{s1} - L_{11} & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & L_{s1} - L_{11} & 0 & 0 \\ 3L_{g1} & 0 & 0 & L_{sg} + L_{gg} & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & L_{sg} - L_{gg} \end{bmatrix}$$
(6)

$$C_1 = S_1^{-1}CS_1 =$$

$$\begin{bmatrix} 2C_{\rm II} + C_{\rm sI} & 0 & 0 & 2C_{\rm gI} & 0\\ 0 & C_{\rm sI} - C_{\rm II} & 0 & 0 & 0\\ 0 & 0 & C_{\rm sI} - C_{\rm II} & 0 & 0\\ 3C_{\rm gI} & 0 & 0 & C_{\rm sg} + C_{\rm gg} & 0\\ 0 & 0 & 0 & 0 & C_{\rm sg} - C_{\rm gg} \end{bmatrix}$$

$$(7)$$

再经矩阵 **B**进行行列变换,可得出化简的线路 电感矩阵 **L**₂与电容矩阵 **C**₂。

$$\boldsymbol{B} = \boldsymbol{B}^{-1} = \begin{bmatrix} 1 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & 1 \end{bmatrix}$$
(8)

$$\boldsymbol{L}_2 = \boldsymbol{B}^{-1} \boldsymbol{L}_1 \boldsymbol{B} =$$

$$\begin{bmatrix} 2L_{ll} + L_{sl} & 2L_{gl} & 0 & 0 & 0\\ 3L_{gl} & L_{sg} + L_{gg} & 0 & 0 & 0\\ 0 & 0 & L_{sl} - L_{ll} & 0 & 0\\ 0 & 0 & 0 & L_{sl} - L_{ll} & 0\\ 0 & 0 & 0 & L_{sg} - L_{gg} \end{bmatrix}$$
(9)

$$\boldsymbol{C}_2 = \boldsymbol{B}^{-1} \boldsymbol{C}_1 \boldsymbol{B} =$$

$2C_{ll} + C_{sl}$	$2C_{\rm gl}$	0	0	0
$3C_{\rm gl}$	$C_{\rm sg} + C_{\rm gg}$	0	0	0
0	0	$C_{\rm sl} - C_{\rm ll}$	0	0
0	0	0	$C_{\rm sl} - C_{\rm ll}$	0
0	0	0	0	$C_{\rm sg} - C_{\rm gg}$
				(10)

式中: $L_{ss} - L_{ll}$ 、 $C_{sl} - C_{ll}$ 为导线-导线模量; $L_{sg} - L_{gg}$ 、 $C_{sg} - C_{gg}$ 为避雷线-避雷线模量; 左上角未完全解耦 的部分即为零模以及避雷线-交流线路之间存在耦 合的模量。在避雷线对地绝缘情况下,若直接使用 仅针对三相线路的相模变换公式,无法获得纯粹的 零模,而会获得包含避雷线-导线之间的模量。令 L_3 、 C_3 为

$$\boldsymbol{L}_{3} = \begin{bmatrix} 2L_{\mathrm{ll}} + L_{\mathrm{sl}} & 2L_{\mathrm{gl}} \\ 3L_{\mathrm{gl}} & L_{\mathrm{sg}} + L_{\mathrm{gg}} \end{bmatrix}$$
(11)

$$\boldsymbol{C}_{3} = \begin{bmatrix} 2C_{11} + C_{s1} & 2C_{g1} \\ 3C_{g1} & C_{sg} + C_{gg} \end{bmatrix}$$
(12)

若能将 L_3 和 C_3 矩阵完全对角化,则能够实现 避雷线与交流线路的完全解耦。但是在经过初次相 模变换后,未完成解耦的矩阵部分已经变为非对称 矩阵,无法利用通用的变换方法直接进行对角化, 必须采用数值计算方式计算其特征矩阵来获取解耦 矩阵。由于 $L_3C_3 \neq C_3L_3$,因此直接对 L_3 和 C_3 进行 对角化后无法获得完全相同的特征向量,导致 L_3 和 C_3 无法用同一解耦矩阵进行对角化,由于模量波速 计算以及电压、电流模量的提取依赖于解耦矩阵的 特定形式,参数矩阵不统一将不利于后续电压模量、 电流模量以及模量波速的求取。为能够将参数矩阵 用同一解耦矩阵进行对角化,首先采用特征值求取 的方法对 L_3C_3 进行对角化,得到 Λ_{LC_5} 。

$$\boldsymbol{\Lambda}_{\mathrm{L}_{3}\mathrm{C}_{3}} = \boldsymbol{S}_{2}^{-1}\boldsymbol{L}_{3}\boldsymbol{C}_{3}\boldsymbol{S}_{2} = \begin{bmatrix} \lambda_{1} & 0\\ 0 & \lambda_{2} \end{bmatrix}$$
(13)

式中: S_2 为相应变换矩阵,如式(14)所示; λ_1 为多 导体系统零模分量,如式(15)所示; λ_2 为避雷线与 交流线路之间的线模分量,如式(16)所示。

$$\boldsymbol{S}_{2} = \begin{bmatrix} \frac{\lambda_{2} - (C_{\theta}L_{\varepsilon} + C_{\beta}L_{\beta})}{C_{\gamma}L_{\varepsilon} + C_{\varepsilon}L_{\beta}} & \frac{\lambda_{1} - (C_{\theta}L_{\varepsilon} + C_{\beta}L_{\beta})}{C_{\gamma}L_{\alpha} + C_{\varepsilon}L_{\beta}} \\ 1 & 1 \end{bmatrix}$$
(14)

 $\begin{aligned} \diamondsuit \ L_{\gamma} &= 2L_{\rm ll} + L_{\rm sl} \ , \ L_{\beta} = L_{\rm sg} + L_{\rm gg} \ , \ L_{\theta} = 2L_{\rm gl} \ , \ L_{\varepsilon} = \\ 3L_{\rm gl} \ , \quad C_{\gamma} &= 2C_{\rm ll} + C_{\rm sl} \ , \quad C_{\beta} = C_{\rm sg} + C_{\rm gg} \ , \quad C_{\theta} = 2C_{\rm gl} \ , \\ C_{\varepsilon} &= 3C_{\rm gl} \ , \quad \overleftarrow{\mathrm{ff}} \end{aligned}$

$$\lambda_{1} = \frac{L_{\gamma}C_{\gamma}}{2} + \frac{L_{\theta}C_{\varepsilon} + L_{\varepsilon}C_{\theta} + L_{\beta}C_{\beta} + \sqrt{\Delta}}{2}$$
(15)

$$\lambda_2 = \frac{L_{\gamma}C_{\gamma}}{2} - \frac{L_{\theta}C_{\varepsilon} + L_{\varepsilon}C_{\theta} + L_{\beta}C_{\beta} + \sqrt{\Delta}}{2}$$
(16)

 $\Delta = (L_{\gamma}C_{\gamma} + L_{\theta}C_{\varepsilon}) + (L_{\varepsilon}C_{\theta} + L_{\beta}C_{\beta})^{2} + 4(L_{\gamma}L_{\beta}C_{\theta}C_{\varepsilon} + L_{\theta}L_{\varepsilon}C_{\beta}C_{\gamma})2 \begin{pmatrix} L_{\gamma}L_{\varepsilon}C_{\theta}C_{\gamma} + L_{\theta}L_{\beta}C_{\theta}C_{\beta} - \\ L_{\gamma}L_{\beta}C_{\gamma}C_{\beta} - L_{\theta}L_{\varepsilon}C_{\theta}C_{\varepsilon} \end{pmatrix}$ (17)

基于上述方式对 L₂C₂ 构造变换矩阵, 可得变换 矩阵 S₃。

$$\boldsymbol{S}_{3} = \begin{bmatrix} \frac{\lambda_{2} - (C_{\theta}L_{\alpha} + C_{\beta}L_{\beta})}{C_{\gamma}L_{\alpha} + C_{\alpha}L_{\beta}} & \frac{\lambda_{1} - (C_{\theta}L_{\alpha} + C_{\beta}L_{\beta})}{C_{\gamma}L_{\alpha} + C_{\alpha}L_{\beta}} & 0 & 0 & 0 \\ 1 & 1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & 1 \end{bmatrix}$$
(18)

综上所述,获得特征向量组成的变换矩阵如式 (19)所示。

$$\begin{aligned} S &= S_{1}BS_{3} = \\ & \left[\frac{\lambda_{2} - (C_{\theta}L_{\alpha} + C_{\beta}L_{\beta})}{C_{\gamma}L_{\alpha} + C_{\alpha}L_{\beta}} & \frac{\lambda_{1} - (C_{\theta}L_{\alpha} + C_{\beta}L_{\beta})}{C_{\gamma}L_{\alpha} + C_{\alpha}L_{\beta}} & 1 & 1 & 0 \\ & \frac{\lambda_{2} - (C_{\theta}L_{\alpha} + C_{\beta}L_{\beta})}{C_{\gamma}L_{\alpha} + C_{\alpha}L_{\beta}} & \frac{\lambda_{1} - (C_{\theta}L_{\alpha} + C_{\beta}L_{\beta})}{C_{\gamma}L_{\alpha} + C_{\alpha}L_{\beta}} & 1 & -2 & 0 \\ & \frac{\lambda_{2} - (C_{\theta}L_{\alpha} + C_{\beta}L_{\beta})}{C_{\gamma}L_{\alpha} + C_{\alpha}L_{\beta}} & \frac{\lambda_{1} - (C_{\theta}L_{\alpha} + C_{\beta}L_{\beta})}{C_{\gamma}L_{\alpha} + C_{\alpha}L_{\beta}} & -2 & 1 & 0 \\ & 1 & 1 & 0 & 0 & 1 \\ & 1 & 1 & 0 & 0 & -1 \end{bmatrix} \\ & & & (19) \end{aligned}$$

由此,可以实现交直流同塔非对称电磁耦合矩 阵的完全解耦,如式(20)所示。

 $S^{-1}LCS = S^{-1}CLS = \text{diag}(\lambda_1, \lambda_2, Z_1, Z_2, Z_3)$ (20) 其中

$$Z_1 = Z_2 = (L_{\rm sl} - L_{\rm ll})(C_{\rm sl} - C_{\rm ll})$$
(21)

$$Z_{3} = (L_{\rm sg} - L_{\rm gg})(C_{\rm sg} - C_{\rm gg})$$
(22)

由式(20)可得,交流线路与避雷线解耦后独立 的零模与线模分量。可利用交流输电线路上的 CVT 采集避雷线故障时的交流输电线路电压波形,使用 行波测距装置进行故障测距。

2 绝缘避雷线电磁暂态分析与故障

2.1 绝缘避雷线故障行波电磁暂态过程

在进行避雷线融冰操作时,交流线路断路器会跳开以防止避雷线脱冰抖动等引起线路放电造成交流线路故障,故线路末端的电流互感器无法采集到电流波形,但是在 500 kV 交流线路上,电压互感器安装于断路器与线路之间,即使在断路器断开的情

其中

况下,电压互感器依然能够检测到线路末端电压行 波。因此本节对避雷线与断开线路上的电压行波电 磁暂态特征进行分析。

故障在避雷线上引起的行波传播会通过线间耦 合造成交流导线上出现相应电磁暂态过程。如图 2 所示,在线路首端(M 端),由于直流融冰装置前置 的平波电抗器对高频信号近似于开路,而交流线路 也因断路器断开而处于开路状态,故线路首端对于 避雷线与导线上高频量而言都处于开路状态,电压 行波反射系数为+,因此电压行波初始浪涌 u_{gMI} 在线 路首端边界处形成的反射波与 u_{gMI} 具有相同极性。 同理,设避雷线上初始行波浪涌 u_{gMI} 在交流导线上 耦合产生的电压行波为 u_{MI}, u_{IMI} 在线路首端形成 的反射波亦与 u_{MI} 具有相同极性。



Fig. 2 Grid diagram of travelling wave reflection and refraction

但是在线路末端(N 端),避雷线末端需要短接 以保证直流回路畅通,而交流导线处于断开状态, 导致不同模量所对应回路的末端接线形式存在差 异。由于避雷线与导线在末端并无直接联系,二者 所形成回路的边界可视为开路,故该模量回路电压 行波反射系数为+,即初始行波浪涌*u*_{IN1}在交流导线 末端形成的反射波与*u*_{IN1}具有相同极性。但是两根 避雷线末端为短接形式,因此其边界反射系数为-, 电压反射波极性将在末端发生改变,导致*u*_{gN1}在末 端形成的反射波与*u*_{aN1}具有相反的极性。

与电流行波不同,电压行波在故障点反射时会 发生极性翻转^[28],导致在故障点处产生的反射波 u_{gM2} 及其在交流导线上耦合产生的 u_{IM2} 在极性方面 与初始行波 u_{gM1} 及 u_{IM1} 完全不同。同理, u_{gN3} 的极 性应与入射至故障点的行波极性相反,由于入射至 故障点的行波浪涌与 u_{gN1} 极性相反,因此 u_{gN3} 与 u_{gN1} 具有相同极性。通过 u_{gN3} 耦合至交流线路上的 u_{IN3} 和 u_{gN2} 具有相反的极性,故 u_{IN3} 与 u_{IN1} 具有相同的极性。

在故障点形成的边界上,折射波极性与入射波 极性相同,因此从线路末端通过故障点折射至线路 首端的行波浪涌 u_{gM3} 极性与其对应的初始浪涌 u_{gN1} 极性相反。由于 u_{IN1} 在线路末端形成的反射波与 u_{IN1} 极性相同,故 u_{IM3} 与 u_{IN1} 具有相同极性。由于线路首 端避雷线与交流导线边界都近似于开路,故折射至 线路末端的 u_{gN2} 和 u_{IN1} 分别与 u_{gM1} 和 u_{IM1} 具有相同 极性。

根据上述分析,假设故障在避雷线上引起的行 波浪涌极性为+,则避雷线与交流导线上初始行波 浪涌、故障点反射波和对端母线反射波的极性如表 1 所示。

表1 行波极性判别

able 1 Traveling wave polarity discrimination	
---	--

故障	巨侧光	第一次	第一次	第二次	第二次
偏向侧	重测晰	行波浪涌	行波极性	行波浪涌	行波极性
	М	$u_{\rm IM1}$	+	$u_{\rm IM2}$	-
М	Ν	$u_{\rm IN1}$	+	$u_{\rm IN2}$	+
N.	М	$u_{\rm IM1}$	+	$u_{\rm IM3}$	+
Ν	Ν	$u_{\rm IN1}$	+	$u_{\rm IN3}$	+

利用相关系数可以对波头极性进行判别,可以 得到^[29]

$$r(X,Y) = \frac{\operatorname{Cov}(X,Y)}{\sqrt{\operatorname{Var}[X], \operatorname{Var}[Y]}}$$
(23)

式中: Cov(*X*,*Y*) 为 *X* 和 *Y* 的协方差; Var[*X*]、Var[*Y*] 分别为 *X*、*Y* 的方差。

值得注意的是,表1的结论仅适用于避雷线融 冰过程中线路末端开路与避雷线末端短接的特殊接 线形式,在此接线情况下,故障初始行波、故障点 反射波与线路末端反射波3种行波浪涌在避雷线与 导线上的极性存在不同。当对导线进行融冰操作时, 导线末端为短接形式,其反射系数与故障点反射系 数同极性,导致故障点反射波与线路末端反射波极 性相同,无法辨识。

2.2 波头标定方法

为充分利用直流融冰装置产生的电流进行融冰,直流融冰装置直流侧未加装滤波器,故避雷线与交流导线上存在较大谐波,加之高频采集装置易 受现场电磁噪声影响,高频采集装置采集的波形中 会包含大量噪声。考虑到现场工程实际中电磁噪声 过大、小波等时频域检测手段存在失效问题,而峭 度是衡量数据非高斯性的重要指标,通常用来衡量 信号当中的冲击特性,故采用峭度相关算法来表征 线路故障冲击特性,峭度的计算公式为

$$K = \frac{E(x-x)^4}{[E(x-\bar{x})]^2} - 3$$
(24)

式中: *x* 为信号时间序列; *x* 是 *x* 的平均值; *E* 为 内部变量期望值。当信号近似服从正态分布时,其 峭度值约为 3,若信号中的冲击信号成分增多,其 值会增大^[30]。本文采用式(25)所示的渐进峭度对行 波浪涌进行标定。

$$K(n) = \frac{E(x(1:n) - \mu(x(1:n)))^4}{\sigma(x(1:n))^4}$$
(25)

式中: μ 为时间序列 $x(1) \sim x(n)$ 的平均值; σ 为时间序列 $x(1) \sim x(n)$ 的标准偏差。

峭度为波形归一化4阶中心矩,对时间序列中 冲击性信号非常敏感,常用于检测某波形是否存在 冲击性信号,采用渐进峭度可以最大化突出波形的 异常变化点,并在渐进计算中弱化噪声产生的波形 畸变。渐进峭度的全局最大值点为初始行波浪涌到 达时刻,即波形出现的第一个不同于电磁噪声的突 变点,而在后续渐进计算中,峭度值会逐渐减小直 至第二个行波浪涌到达而出现局部最大值点。因此 可以利用全局最大值点和之后的第一个局部最大值 点标定初始行波浪涌和第一个到达的反射波。通过 采集前两个行波浪涌最大值点的前后3个点,利用 式(23)判断两端初始行波浪涌极性及第二个行波浪 涌的极性,通过对比得到故障近端。

本文所提方法整体流程如图3所示。

3 仿真建模

本文采用±800 kV 昆北换流站中大功率直流融 冰装置及相应交流线路在 PSCAD/EMTDC 软件中 进行仿真建模,仿真采样率为1 MHz。图4 为昆北 换流站所连 500 kV 交流输电线路杆塔模型。交流导 线型号为 JL/G1A-300/40,避雷线型号为 LBGJ40A-150,通过1 片绝缘子与杆塔隔开,线路全长 122 km。

直流融冰装置通过500 kV/35 kV的换流变接入 系统,其直流侧接于避雷线上。融冰装置经过三 相换流变 T₁变压,使正负两极的额定输出电压为 ±20 kV,额定输出电流为±4.5 kA,融冰装置的平波 电抗器额定电感值为 25 mH,融冰装置连接图如图 5 所示。



Fig. 4 Tower model

考虑到本文所提方案需要使用电压行波,为模 拟 CVT 对行波的传变,采用文献[25]的 CVT 模型 进行仿真模拟。CVT 虽然长期被业界认为不适于传 变行波信号,但是根据 CVT 电磁暂态模型与电压行 波测距装置的现场应用情况,CVT 二次输出或其电 容末屏电流都可用于初始波头与后续波头的标定。 本文所用 CVT 等值电路模型和参数参见文献[25]。



图 5 融冰装置连接图

Fig. 5 Connection diagram of de-icing device

4 算例验证

4.1 不同模量波速比较

图 4 中输电线路模型工频情况下的输电线路参数矩阵如式(26)、式(27)所示。

$$\boldsymbol{L} = \begin{bmatrix} 0.1723 & 0.0849 & 0.0849 & 0.0845 & 0.0845 \\ 0.0849 & 0.1723 & 0.0849 & 0.0845 & 0.0845 \\ 0.0849 & 0.0849 & 0.1723 & 0.0845 & 0.0845 \\ 0.0845 & 0.0845 & 0.0845 & 0.2421 & 0.0782 \\ 0.0845 & 0.0845 & 0.0845 & 0.0782 & 0.2421 \end{bmatrix} \times 10^{-5} \, \mathrm{H}$$

$$\boldsymbol{C} = \begin{bmatrix} 0.1155 & -0.0155 & -0.0155 & -0.0103 & -0.0103 \\ -0.0155 & 0.1155 & -0.0155 & -0.0103 & -0.0103 \\ -0.0155 & -0.0155 & 0.1155 & -0.0103 & -0.0103 \\ -0.0103 & -0.0103 & -0.0103 & 0.0665 & -0.0040 \\ -0.0103 & -0.0103 & -0.0103 & -0.0040 & 0.0665 \end{bmatrix} \times 10^{-10} \, \mathrm{F}$$

$$(27)$$

根据式(26)、式(27)线路参数矩阵形成*LC*矩阵, 并按照式(6)—式(19)所示的解耦方法进行解耦,解 耦变换矩阵*S*为

$$\boldsymbol{S} = \begin{bmatrix} 0.7273 & -0.2765 & 1 & 1 & 0\\ 0.7273 & -0.2765 & 1 & -2 & 0\\ 0.7273 & -0.2765 & -2 & 1 & 0\\ 0.6863 & 0.9610 & 0 & 0 & 1\\ 0.6863 & 0.9610 & 0 & 0 & -1 \end{bmatrix}$$
(28)

由于线路零模以及避雷线-交流线路之间模量 未完全解耦,其构成的二阶矩阵为非对称矩阵,必 须采用数值计算方式计算其特征矩阵方能获取解 耦矩阵,所以代入参数计算的变换矩阵与式(19)有 一定的误差,式(29)是计算得到 *LC* 各个模量参数 矩阵。

$$\Lambda_{\rm LC} = S_{\rm LC}^{-1} LCS_{\rm LC} =$$

diag[0.2699 0.1449 0.1146 0.1146 0.1155]×10⁻¹⁶

(29)

为验证 LC 与 CL 两种矩阵构造方式形成的参数矩阵在解耦后所得特征值一致,本文对 CL 矩阵 也进行解耦处理,所得解耦变换矩阵与 CL 对角化 矩阵为

$$\boldsymbol{S}_{\rm CL} = \begin{bmatrix} 0.9182 & -0.5325 & 1 & 1 & 0\\ 0.9182 & -0.5325 & 1 & -2 & 0\\ 0.9182 & -0.5325 & -2 & 1 & 0\\ 0.3962 & 0.8464 & 0 & 0 & 1\\ 0.3962 & 0.8464 & 0 & 0 & -1 \end{bmatrix}$$
(30)

 $\Lambda_{\rm CL} = \boldsymbol{S}_{\rm CL}^{-1} \boldsymbol{L} \boldsymbol{C} \boldsymbol{S}_{\rm CL} =$

diag[0.2699 0.1449 0.1146 0.1146 0.1155] $\times 10^{-16}$ (31)

由此利用式(32)、式(33)可计算出各个模量的波速和衰减系数^[31],如式(32)、式(33)所示。

$$v_n = \frac{1}{\sqrt{L_n C_n}} \tag{32}$$

$$\alpha_{n} = \sqrt{\frac{1}{2} (R_{n}G_{n} - \omega^{2}L_{n}C_{n} + \sqrt{(R_{n}^{2} + \omega^{2}L_{n}^{2})(G_{n} + \omega^{2}C_{n}^{2})})}$$
(33)

式中: v_n 为第 n 个模量的波速; L_n 和 C_n 为第 n 个 模量的电感和电容; α_n 为第 n 个模量的衰减系数; R_n 和 G_n 为第 n 个模量的电阻和电导; ω 为角频率, 考虑到均匀传输线路的电导远小于输电线路其他参 数,实际计算时一般可忽略不计。由式(32)、式(33) 可绘制出不同模量波速与衰减特性随频率变化的曲 线,如图 6、图 7 所示。



Fig. 6 Modulus wave velocity



Fig. 7 Attenuation coefficient

从图 6 和图 7 中可以看出,零模波速在低频段 与线模差距巨大,随着频率升高,零模波速逐渐接 近线模波速,而衰减系数快速上升,零模中的高频 分量经过长距离传播后将非常微弱。交流导线之间线 模以及避雷线之间线模的波速极为接近,相差极小, 其衰减系数也远小于零模。由于线路材质不同、间 距较大等因素影响,避雷线与交流导线之间模量相 较于其他线模波速略微偏慢,但在频率超过 10⁴ Hz 时,差距极小,波速都接近于 298 m/µs。避雷线之 间线模的衰减系数与避雷线和交流导线之间线模的 衰减系数较为接近,虽然略大于交流导线之间线模 的衰减系数,但是也远远小于零模的衰减系数。

根据上述分析,由于零模高频分量的快速衰减 与波速差距,零模波形会极为平缓,在三相交流线 路上,线模依然占据主导部分。由于避雷线行波在 三相导线上感应产生的行波突变方向相同,为突出 行波波头,本文将三相电压相加,虽然该形式与传 统的零模求取方式相同,但是所得混合模量也以避 雷线与导线之间的模量为主,导致三相相加所得模 量为"虚假"的零模,其行波波速与其他线模基本 一致,造成"零模提速"现象。因此,本文采用三 相交流电压相加构建的"虚假"零模以增加行波波 头辨识度。

4.2 基于峭度曲线双端不同步对时故障测距

实际标准信号源对时常会受到变电站周围高山 与恶劣微气象影响,对时不精确时有发生,故本文 考虑在双端不同步时采用 CVT 所采集的交流线路 行波对绝缘避雷线故障进行测距。在此基础上,引 入白噪声使信噪比为40 dB。

以故障点距离 M 端 20 km、N 端 102 km 为例, 仿真波形经过 CVT 传变后,在 M、N 端采集的原 始故障波形变换后与对应的峭度曲线对比图如图 8、图 9 所示。





Fig. 8 Comparison between kurtosis curve and fault waveform at terminal M





为增加行波波头辨识度,根据上述理论,在图 9 和图 10 中所示的 M、N 端变换后的故障波形为故 障时三相交流电压相加所构建的"虚假"零模。从 图 9 和图 10 中可看出,故障电压行波浪涌引起的波 形突变会造成渐进峭度迅速上升,在行波浪涌后, 峭度值逐步减小,从而产生局部极大值点。由于初 始行波在线路的损耗小,产生的波形突变最为明显, 其对应的峭度值为全局最大值。全局最大值后的第 一个局部最大值点为第二次行波浪涌。

通过式(23)对图 9 和图 10 中渐进峭度标定的行 波浪涌进行极性判别,所得结果如表 2 所示。

表 2 行波极性判别

T 11 A	TD 1'		1 .	1.	• •	
Table 2	Iraveling	wave	polarity	disci	rımın	ation
			/			

量测点	第一次行波浪涌极性	第二次行波浪涌极性
M 端	+	-
N 端	+	+

根据表 3 所示结果,故障点靠近 M 侧,故障距 离 M 侧 22.052 km,与实际故障距离相差仅 52 m。 为了进一步验证两端故障电压行波极性特性对故障 点近端判断,通过调整不同的故障距离与过渡电阻, 对绝缘避雷线融冰过程中出现的接地故障进行仿真 分析,所得结果如表 3 所示。

基于测量点第二次行波浪涌与初始行波浪涌 极性比较,可初步判断故障点近端,再结合对端两 次行波浪涌极性,进一步验证近端故障侧。计算得 到的故障距离与实际故障距离误差极小,如表 3 所示。

表 3 行波浪涌极性及测距结果 Table 3 Wave surge polarity and ranging results

故障	接地	M 端前两个	N 端前两个	实际故障	测距
类型	电阻/Ω	波头极性	波头极性	距离/km	结果/km
	100	(+,-)	(+,+)	5	5.063
	50	(+,-)	(+,+)	50	50.362
单极	10	(+,-)	(+,+)	100	99.830
故障	100	(+,+)	(+,+)	117	117.11
	50	(+,+)	(+,+)	72	71.818
	10	(+,+)	(+,+)	22	22.052
	100	(+,-)	(+,+)	15	15.198
	50	(+,-)	(+,+)	40	39.932
双极	10	(+,-)	(+,+)	90	89.698
故障	100	(+,+)	(+,+)	107	106.680
	50	(+,+)	(+,+)	82	81.950
	10	(+,+)	(+,+)	32	32.184

考虑到避雷线上通常不装设任何的故障录波 类装置,融冰过程中避雷线上发生的故障难以得到 有效记录,更难以进行故障定位。本文针对避雷线 融冰过程中线路末端开路与避雷线末端短接的特殊 接线形式,分析故障后的行波过程及其特点进行分 析,指出故障初始行波、故障点反射波与线路末端 反射波3种行波浪涌在避雷线与导线上的极性存在 不同。该方法仅适用于避雷线融冰过程中特殊的线 路接线形式,当对导线进行融冰操作时,导线末端 为短接形式,其反射系数与故障点反射系数同极性, 导致故障点反射波与线路末端反射波极性相同,无 法辨识。

5 结论

本文基于避雷线在融冰过程与交流线路形成 的多导体系统,推导出一种对非对称相数多导体传 输系统进行解耦的相模变换方式,由此利用交流线 路上 CVT 的传变特性采集避雷线在融冰故障时在 交流线路耦合产生的故障行波,间接对故障点进行 定位,通过仿真验证得出以下结论:

 在避雷线对地绝缘情况下,三相电气量相加 所得结果包含避雷线-导线之间的线模分量,而无法 获得纯粹的零模分量。避雷线-导线线模分量的波速 与衰减系数和导线-导线线模相差无几。

2) 在多导体传输系统中,不同导体末端边界若存在不同,会导致边界处不同模量的反射出现区别。 绝缘避雷线末端接地,但是其首端所接平波电抗器 对高频信号而言接近于开路,导致其两端反射系数 不一致,故障侧判别提供了理论依据。

3) 渐进峭度能够对波头位置标定,并降低电磁 噪声引起的干扰。

参考文献

 [1] 庄文兵,祁创,王建,等.基于微气象监测的输电线路 覆冰动态过程估计模型[J].电力系统保护与控制, 2019,47(14):87-94.

ZHUANG Wenbing, QI Chuang, WANG Jian, et al. Dynamic ice process estimation model of transmission line based on micrometeorological monitoring[J]. Power System Protection and Control, 2019, 47(14): 87-94.

[2] 王黎明,曹露,梅红伟,等.特高压交流同塔双回输电 线路严重脱冰跳跃抑制措施仿真研究[J].高电压技术, 2018,44(5):1475-1482.

WANG Liming, CAO Lu, MEI Hongwei, et al. Simulation research on suppressing measures against severe ice-shedding jump of UHVAC double-circuit transmission lines on the same tower[J]. High Voltage Engineering, 2018, 44(5): 1475-1482.

[3] 蒋兴良,侯乐东,韩兴波,等. 输电线路导线覆冰扭转
 特性的数值模拟[J]. 电工技术学报,2020,35(8):
 1818-1826.

JIANG Xingliang, HOU Ledong, HAN Xingbo, et al. Numerical simulation of torsion characteristics of transmission line conductor[J]. Transactions of China Electrotechnical Society, 2020, 35(8): 1818-1826.

- [4] 晏致涛,李正良.重冰区输电塔-线体系导线断线分析
 [J].中国电机工程学报, 2010, 30(7): 92-97.
 YAN Zhitao, LI Zhengliang. Analysis of the transmission tower-line system in heavy ice regions subjected to cable rupture[J]. Proceedings of the CSEE, 2010, 30(7): 92-97.
- [5] 朱大林, 席晓强, 张龙. 覆冰导致连续倒塔事故的原因分析[J]. 华东电力, 2009, 37(4): 626-628.
 ZHU Dalin, XI Xiaoqiang, ZHANG Long. Causes of

successive tower collapse due to ice covering[J]. East China Electric Power, 2009, 37(4): 626-628.

- [6] GUO P, DAVID I. Wind turbine blade icing detection with multi-model collaborative monitoring method[J]. Renewable Energy, 2021, 179: 1098-1105.
- [7] 崔建业,徐嘉龙,姜文东,等. 220 kV 架空线路防雷防 冰灾地线系统直流融冰电源设计[J]. 高压电器, 2021, 57(12): 209-217.

CUI Jianye, XU Jialong, JIANG Wendong, et al. Design of DC deicing power supply for lightning protection and anti-icing disaster ground wire system of 220 kV overhead line[J]. High Voltage Apparatus, 2021, 57(12): 209-217.

[8] 王云龙,邵俊人,陈开智,等.基于排列熵的绝缘架空 地线直流融冰扰动与故障辨识[J].电力工程技术, 2022,41(4):229-235.

WANG Yunlong, SHAO Junren, CHEN Kaizhi, et al. Identification of faults and disturbance induced by de-icing for overhead transmission line based on the permutation entropy[J]. Electric Power Engineering Technology, 2022, 41(4): 229-235.

[9] 李宽宏,梁一桥,毕仁明. 避雷线不停电直流融冰感应电压抑制方法研究[J]. 电力电容器与无功补偿, 2021,42(3):126-131.

LI Kuanhong, LIANG Yiqiao, BI Renming. Study on induction voltage suppression method when DC de-icing of lightning conductor without power outage[J]. Power Capacitor & Reactive Power Compensation, 2021, 42(3): 126-131.

- [10] DONG X H, GAO D, LI J, et al. Blades icing identification model of wind turbines based on SCADA data[J]. Renewable Energy, 2020, 162: 575-586.
- [11] 班国邦, 牛唯, 杨旗, 等. 模块化多电平直流融冰装置 谐振机理及抑制措施研究[J]. 电力系统保护与控制, 2022, 50(3): 180-187.

BAN Guobang, NIU Wei, YANG Qi, et al. The resonance mechanism and suppression measures of DC ice-melting equipment based on a modular multilevel converter[J]. Power System Protection and Control, 2022, 50(3): 180-187.

- [12] 张云柯,李博通,李斌,等. 超高压输电线路直流融冰 过程中接地故障定位技术[J]. 电力系统自动化, 2017, 41(20): 105-111.
 ZHANG Yunke, LI Botong, LI Bin, et al. Ground-fault location technology for extra-high voltage transmission lines during DC de-icing process[J]. Automation of Electric Power Systems, 2017, 41(20): 105-111.
- [13] 李振兴, 吴李群, 谭洪, 等. 基于简单通信的双端行波

测距新方法[J]. 中国电力, 2018, 51(3): 74-79.

LI Zhenxing, WU Liqun, TAN Hong, et al. A novel method for double terminal traveling wave fault location based on simple communication[J]. Electric Power, 2018, 51(3): 74-79.

- [14] 高淑萍, 徐振曦, 宋国兵, 等. 基于小波阈值去噪和 CEEMD 的混合三端直流输电线路故障测距[J]. 电力 系统保护与控制, 2022, 50(3): 29-40.
 GAO Shuping, XU Zhenxi, SONG Guobing, et al. Fault location of hybrid three-terminal HVDC transmission lines based on wavelet threshold denoising and CEEMD[J]. Power System Protection and Control, 2022, 50(3): 29-40.
- [15] 李泽文,曾祥君,徐晓菁,等. 输电线路双端行波故障 定位新算法[J]. 电力系统自动化,2006,30(15):40-43.
 LI Zewen, ZENG Xiangjun, XU Xiaojing, et al. New fault location algorithm based on double terminal traveling waves for transmission lines[J]. Automation of Electric Power Systems, 2006, 30(15): 40-43.
- [16] XU F, DONG X Z, WANG B, et al. Self-adapted single-ended travelling wave fault location algorithm considering transfer characteristics of the secondary circuit[J]. IET Generation, Transmission & Distribution, 2015, 9(14): 1913-1921.
- [17] 穆卡, 王丰华, 刘亚东. 基于参数识别的非对称故障 双端不同步测距方法[J]. 高电压技术, 2017, 43(11): 3763-3768.
 MU Ka, WANG Fenghua, LIU Yadong. Asynchronous two-terminal fault location method for unbalanced fault based on parameter identification[J]. High Voltage
- Engineering, 2017, 43(11): 3763-3768.
 [18] 陶彩霞, 杜雪, 高锋阳, 等. 基于经验小波变换的混合 输电线路单相接地故障测距[J]. 电力系统保护与控制, 2021, 49(10): 105-112.
 TAO Caixia, DU Xue, GAO Fengyang, et al. Single-phase to ground fault location of hybrid transmission lines

based on empirical wavelet transform[J]. Power System Protection and Control, 2021, 49(10): 105-112. [19] 张晨浩, 宋国兵, 董新洲, 等. 利用波前广义 Logistic 函数拟合的直流输电线路快速保护原理[J]. 中国电机 工程学报, 2019, 39(11): 3168-3176. ZHANG Chenhao, SONG Guobing, DONG Xinzhou, et al. Principle of high speed protection for DC transmission line using wave front generalized Logistic function fitting[J]. Proceedings of the CSEE, 2019, 39(11): 3168-3176.

[20] 王永进, 樊艳芳, 唐勇, 等. 考虑强非线性和波速变化 特性的特高压直流输电线路故障测距方法[J]. 电力系 统保护与控制, 2020, 48(5): 17-25.

WANG Yongjin, FAN Yanfang, TANG Yong, et al. Fault location method for UHVDC transmission lines considering strong nonlinearity and wave velocity variation characteristics[J]. Power System Protection and Control, 2020, 48(5): 17-25.

[21] 梁睿, 王全金, 孔令昌, 等. 考虑行波波速衰减及波头时间误差的复杂输电网故障精准定位[J]. 电网技术, 2022, 46(11): 4512-4524.

LIANG Rui, WANG Quanjin, KONG Lingchang, et al. Precise location of complex power grid faults considering velocity attenuation and time error of traveling waves[J]. Power System Technology, 2022, 46(11): 4512-4524.

[22] 邓丰,祖亚瑞,黄懿菲,等.基于行波全波形主频分量的单端定位方法研究[J].中国电机工程学报,2021,41(6):2156-2168.

DENG Feng, ZU Yarui, HUANG Yifei, et al. Research on single-ended fault location method based on the dominant frequency component of traveling wave full-waveform[J]. Proceedings of the CSEE, 2021, 41(6): 2156-2168.

[23] 杨欢红,朱子叶,黄文焘,等.基于直接时间反转法的 直流配电网故障测距[J].电力系统保护与控制,2022, 50(16):66-75.

YANG Huanhong, ZHU Ziye, HUANG Wentao, et al. Fault location of a DC distribution network based on a direct time reversal method [J]. Power System Protection and Control, 2022, 50(16): 66-75.

[24] 张希鹏, 邰能灵, 郑晓冬, 等. EMTR 理论在电力系统 线路故障测距中的应用基础 I: 理论部分[J]. 电网技术, 2020, 44(3): 845-854.

ZHANG Xipeng, TAI Nengling, ZHENG Xiaodong, et al. Application basis of EMTR theory for line fault location in power system I: theoretical part[J]. Power System Technology, 2020, 44(3): 845-854.

- [25] 李海锋, 郭履星, 王钢, 等. 局部同塔双回直流线路故 障行波传播特性及其对行波保护的影响研究[J]. 电力 系统保护与控制, 2019, 47(11): 51-60.
 LI Haifeng, GUO Lüxing, WANG Gang, et al. Propagation characteristics of fault travelling wave on double-circuit HVDC transmission lines partially on the same tower and its effect on travelling wave protection[J]. Power System Protection and Control, 2019, 47(11): 51-60.
- [26] 郑涛, 于溯, 吴建云, 等. 基于波形相关性的混压同塔 四回线故障选相新方案[J]. 电力自动化设备, 2020,

40(11): 138-143, 149.

ZHENG Tao, YU Su, WU Jianyun, et al. Novel scheme of fault phase selection for mixed-voltage four-circuit lines on same tower based on waveform correlation[J]. Electric Power Automation Equipment, 2020, 40(11): 138-143, 149.

- [27] 于仲安, 丁雯苏, 陈璐, 等. 不对称参数同塔四回线行 波测距[J]. 电测与仪表, 2022, 59(2): 77-83, 91.
 YU Zhongan, DING Wensu, CHEN Lu, et al. Traveling wave fault location for four-parallel transmission lines on the same tower with asymmetric parameters[J]. Electrical Measurement & Instrumentation, 2022, 59(2): 77-83, 91.
- [28] 王志华. 超高压线路故障行波定位及高压变频技术研 究[D]. 武汉: 华中科技大学, 2004.
 WANG Zhihua. Study on traveling-wave based fault location for extra high voltage transmission lines and research on medium-voltage inverter[D]. Wuhan: Huazhong University of Science and Technology, 2004.
- [29] BENWSTY J, CHEN J, HUANG Y, et al. Pearson correlation coefficient[M]. Heidelberg, Berlin: Noise Reduction in Speech Processing, Springer, 2009.
- [30] 刘鸣洲. 微弱机械冲击信号的检测与提取方法研究[D]. 杭州:浙江大学, 2018.
 LIU Mingzhou. Research on the detection and extraction of weak mechanical impact signal[D]. Hangzhou: Zhejiang University, 2018.
- [31] 束洪春,曹璞璘,董俊.考虑线路参数依频特性的特高压半波长交流输电线路行波传播分析[J].高电压技术,2015,41(3):716-723.
 SHU Hongchun, CAO Pulin, DONG Jun. Analysis of

traveling wave in UHV half-wavelength transmission lines considering frequency dependent characteristics[J]. High Voltage Engineering, 2015, 41(3): 716-723.

收稿日期: 2022-08-21; 修回日期: 2023-02-13 作者简介:

曹璞璘 (1986—), 男, 博士, 副教授, 研究方向为电力 系统继电保护; E-mail: pulincao kust@sina.com

黄美琴(1998—), 女, 硕士研究生, 研究方向为电力系 统继电保护; E-mail: 2276240512@qq.com

```
杨 博(1988-),男,通信作者,教授,研究方向为电
力系统优化控制。E-mail: yangbo_ac@outlook.com
```

(编辑 姜新丽)